



B 4 252 217





LIBRARY  
OF THE  
UNIVERSITY OF CALIFORNIA.

*Received* MAY 11 1893 , 189

*Accessions No.* 51810 . *Class No.* 372











Johann Samuel Traugott Gehler's  
Physikalisches  
Wörterbuch

neu bearbeitet

von

Brandes. Gmelin & Hörner. Muncke. Pfaff.

Dritter Band.

E.



Mit Kupfertafeln I bis XVI.

Leipzig,  
bei E. B. Schwickert.

1827.



QC5

G4

V.3

51810

27

# Physikalisches Wörterbuch

III. Band.

E.

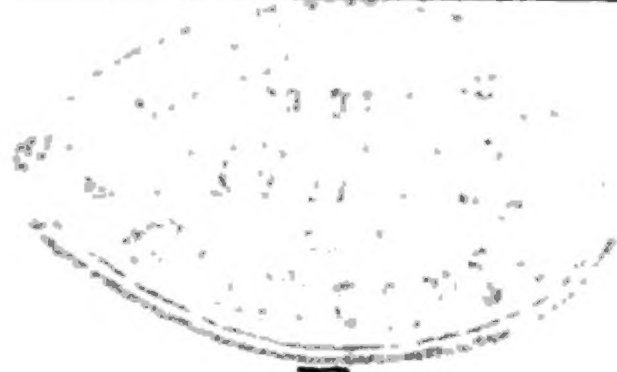
---

III. Bd.

A







E.

## Ebbe und Fluth.

*Fluxus et refluxus maris*; le flux et le reflux de la mer; *ebb and flow, tides*; heisst das abwechselnde, alle Tage zweimal regelmässig wiederkehrende Sinken und Steigen des Wassers in den grossen Meeren. Die Namen *aestus maris, les marées, the tides* bezeichnen dieses ganze Phänomen, statt dafs Fluth (*accessus maris, le flux, flow or flux*) das Steigen des Wassers, Ebbe (*recessus maris, le reflux, ebb or reflux*) das darauf folgende Sinken des Wassers bezeichnet. Wenn die Fluth ihr Ende erreicht hat, so ist es *volle Fluth, hohes Wasser* (*haute mer, high water*), und sobald das Wasser zu fallen anfängt, ist es Ebbe, die sich endigt, wenn das Wasser am niedrigsten steht, die *tiefste Ebbe, das niedrigste Wasser* (*la basse mer, low water*), eingetreten ist.

### Genauere Beschreibung der Erscheinungen.

1. Wenn man sich am Meeres-Ufer befindet und die Beobachtung gerade um die Zeit anfängt, wo es volle Fluth ist, so bemerkt man eine kurze Zeit keine Aenderung des Wasserstandes. Aber dieser völlige Ruhestand ist nur von sehr kurzer Dauer, und bald bemerkt man, dafs das Wasser ein wenig sinkt, dafs die Wellen da, wo sie an einem flach sich erhebenden Ufer herauf laufen, nicht ganz mehr den Punct erreichen, bis zu welchem sie so eben noch gelangten, und dafs Gegenstände, die im tiefen Wasser stehen, nach und nach höher aus dem Wasser hervorragen. Dieses zuerst unbedeutende und langsame Sinken des Wassers wird allmählig schneller, so dafs etwa 3 Stunden nach dem höchsten Wasser das Fallen am schnellsten



ist; nachher vermindert sich die Schnelligkeit des Sinkens, und nachdem die Ebbe reichlich 6 Stunden gedauert hat, hört das nach und nach unmerklich werdende, Sinken des Wassers ganz auf. Unterdeß sind überall die zuerst nicht sehr tief mit Wasser bedeckten Gegenden ganz vom Wasser entblößt worden, so daß, zum Beispiel am deutschen Ufer der Nordsee, Pfäle, die bei hohem Wasser nur wenig aus dem Wasser hervorragten, nun 12 Fuß und darüber oberhalb desselben sichtbar sind; daß flache Sände, über welchen man vorhin ansehnliche Schiffe mit vollen Segeln sich fortbewegen sah, nun trocken da liegen, und einen für Wagen und Fußgänger brauchbaren Raum darbieten. Aber nur wenige Minuten dauert diese tiefste Ebbe; die Fluth kehrt wieder und ihr allmählig schnelleres und nachher wieder minderes Steigen, befolgt ungefähr eben die Gesetze, die wir vorhin beim Sinken bemerkten; die vom Wasser entblößten Gegenstände werden wieder davon überströmt, und nach einer Zeit von etwas mehr als 12 Stunden hat sich der Zustand, den wir zu Anfange beobachteten, wieder hergestellt, und dem nun wieder eingetretenen höchsten Wasser folgen dieselben Erscheinungen in unaufhörlich wechselnder regelmässiger Folge.

Die *Tiefe*, bis zu welcher das Wasser, von seinem höchsten Stande an, fällt, ist nicht an allen Orten, auch nicht an jedem Tage für denselben Ort gleich. An den Nordsee-Ufern Deutschlands beträgt der Unterschied der gewöhnlichen Ebbe und Fluth 12 Fuß in andern Gegenden ist er geringer, in andern auch gröfser und zum Beispiel am westlichen Ende des Canals beträgt die gesammte Fluthhöhe gegen 40 Fuß, statt daß sie auf den Südsee-Inseln kaum einige Fufse steigt.

2. Die *Wechsel* der Fluth und Ebbe kehren täglich zweimal regelmässig wieder; aber nicht genau zu derselben Stunde, sondern so, daß die volle Fluth an jedem folgenden Tage etwa um 50 Minuten später erfolgt, und alle andern Erscheinungen sich eben so verspäten; erst nach 14 Tagen kommt die Fluth wieder auf dieselbe Tagesstunde zurück, und man bemerkt, daß sehr genau die Zeit der Fluth am Tage des Neumondes und Vollmondes dieselbe ist, und also die Zeit ihres Eintretens mit der Stellung des Mondes zusammenhängt. Diese Bemerkung läßt sich selbst von einem Tage zum andern machen, da auch der Durchgang des Mondes durch den Meridian sich täglich um etwa 50 Minuten verspätet, und daher mit dem Erscheinen des

Mondes im Meridian sehr nahe alle Tage eben der Zustand des Steigens oder Sinkens zusammentrifft.

Die *Periode zweier ganzer Fluthzeiten* ist also sehr nahe gleich der Zeit, die von einem Durchgange des Mondes durch den Meridian bis zum nächsten Durchgange verfließt; indess trifft nicht an allen Orten der Durchgang des Mondes mit dem höchsten Wasser oder nicht überall mit demselben Zustande des Steigens und Fallens zusammen; und diese Verschiedenheit scheint von den Hindernissen herzu-rühren, die sich der allmählichen Fortpflanzung der Fluth entgegenstellen. Am deutlichsten zeigt sich dieses in den Strömen. —

3. Was nämlich auch die Ursache der Fluth seyn mag, so erhellet doch sehr deutlich, daß sie in den großen Meeren ihren eigentlichen Sitz hat, und daß in den Strömen nur darum Fluth entsteht, weil das im Meere höher gestiegene Wasser sich entweder selbst in die Ströme hinein ergießt, oder wenigstens das Wasser des Stromes hindert, sich ins Meer zu ergießen, und es daher aufstauet. Da dieses Einströmen an der Mündung anfängt, so tritt daselbst die Fluth am frühesten ein und immer später, je höher man im Strome hinaufgeht; ja es kommt oft der Fall vor, daß diese Fluthwelle sich noch den Strom hinauf fortwälzt, wenn an der Mündung schon wieder tiefe Ebbe ist. Auf ähnliche Weise verzögert sich auch in den einzelnen Theilen der Meere die Fluth, und wir dürfen uns daher nicht wundern, wenn der Mond, nach dessen Stellung doch die Fluth sich zu richten scheint, nicht an allen Orten bei seiner höchsten Stellung einen gleichen Zustand des Steigens oder Fallens bewirkt.

4. Die *Fluthhöhe* ist an demselben Orte nicht an allen Tagen gleich, sondern man bemerkt, daß überall die Tage um den Neumond und Vollmond bedeutend höhere Fluthen haben, und daß an eben den Tagen die Ebbe tiefer als gewöhnlich sinkt, so daß die gesammte Fluthhöhe an diesen Tagen viel größer als sonst ist. Diese, allen Küstenbewohnern bekannten, höhern Fluthen heißen *Springfluthen* (*vives eaux*; *spring tides*). Dagegen bemerkt man um die Zeit der Mondsviertel, daß die Fluth weniger als sonst steigt und die Ebbe weniger sinkt, welches man an den Ufern der Nordsee, *Nippfluthen* oder *laube Fluth* (*mortes eaux*; *neaptides*) nennt. Da beim Neumonde der Mond nahe bei der Sonne steht, so ist es eine sehr natürliche Vermuthung, daß die höhere Fluth durch die vereinte Wirkung

von Sonne und Mond ebenso entstehen mag, wie die gewöhnliche Fluth durch den Mond allein oder vorzüglich hervorgebracht wird. Dafs auch beim Vollmonde die Fluth höher ist, mufs offenbar aus eben den Gründen erklärt werden, von welchem die zweite Fluth, da der Mond unter dem Horizonte ist, abhängt.

5. Endlich bemerkt man noch eine Ungleichheit in den Fluthen, je nachdem der Mond in seiner Erdnähe oder Erdferne ist, indem bei sonst gleichen Umständen die Fluthen zur Zeit der Erdnähe höher sind, bei der Erdferne geringer. Aus diesem Grunde sind die Springfluthen am höchsten, wenn Neumond und Erdnähe des Mondes oder Vollmond und Erdnähe des Mondes zusammentreffen, und die Nippfluthen sind am geringsten, wenn das Mondesviertel mit der Erdferne zusammen trifft.

6. Diese Erscheinungen, über deren genauere Umstände im Einzelnen vieljährige und genaue Beobachtungen noch mehrere Bestimmungen ergeben, sind hier so beschrieben, wie sie bei stillem Wetter eintreten und wie sie sich als der allgemeine Gang der Erscheinungen dem ungelehrten aber aufmerksamen Beobachter zeigen. Stürme bringen so grofse Verschiedenheiten hervor, dafs durch sie die Fluthen hoch und gefährlich werden können, selbst wenn sie nach den übrigen Umständen unbedeutend seyn sollten, wie wir in der Folge sehen werden.

Auch für das Steigen und Sinken jeder einzelnen Fluth läfst sich, obgleich auch da Winde und zufällige Umstände Aenderungen hervorbringen, eine Regel angeben, die für das offene Meer sehr nahe richtig ist. LAPLACE<sup>1</sup> drückt sie so aus: Wir wollen uns einen verticalen Kreis denken, dessen Umfang so in Stunden und Minuten getheilt ist, dafs der ganze Umfang die Zeit einer ganzen Fluth und Ebbe darstelle; hat dann der Durchmesser die Gröfse der ganzen Fluthhöhe, und zählt man die Theile des Umfangs vom tiefsten Punkte an, so schneidet jede durch einen Theilungspunct des Umfangs gezogene horizontale Linie auf dem Vertical-Durchmesser die Höhe ab, bis zu welcher das Wasser gestiegen ist, wenn die bis zu jenem Umfangspuncte gezählten Stunden und Minuten seit der tiefsten Ebbe verflossen sind. Nach diesem Gesetze, wo die Höhen sich wie die Sinus vers. der Zeiten verhalten, würde also, wenn man die ganze Zeit des Wachsens auf 6 Stunden 12 Minuten

---

1 Exposit. du syst. du monde. Livre. 4. chap. 10.



= 372 Min. setzt, und die gesammte Fluthhöhe = 12 Fufs, zu jeder Zeit =  $t$ , die seit dem tiefsten Wasser verflossen ist, die Höhe = 6 Sin. vers.  $\frac{t \cdot 180^\circ}{372}$  seyn, also zum Bei-

spiel für die ersten 31 Minuten, die Höhe sich um 0,2 Fufs, dagegen in der Mitte zwischen dem höchsten und tiefsten Wasser etwa 1,6 Fufs in eben der Zeit ändern. Aber auch dieses Gesetz gilt nicht ganz gleichförmig für alle Orte, und man bemerkt zum Beispiel zu Anfang der Ebbe am Ufer noch kaum ein Sinken des Wassers, wenn es im Freien schon ziemlich erheblich gesunken ist. Damit hängt auch der Wechsel des *Fluth* – und *Ebbestromes* zusammen, den man vorzüglich in den Mündungen der Flüsse bemerkt; der Wechsel dieses Stromes tritt später ein als der Wechsel des Steigens und Fallens; denn erst, wenn das Wasser vor der Mündung bedeutend gestiegen ist, kann es den Ebbestrom überwältigen und in Fluthstrom verwandeln, und so umgekehrt. Nach WOLTMANN's Bemerkung kann jener Unterschied über 1 Stunde betragen<sup>1</sup>.

7. Endlich gehört hieher noch die Bemerkung, daß nur in großen Meeren die Fluth statt findet, daß sie in den kleinern nur durch ihre Verbindung mit jenen hervorgebracht wird, und daß es in ganz oder beinahe ganz von Land umgebenen kleinern Meeren, wie das caspische Meer und die Ostsee, gar keine Fluth und Ebbe giebt.

In die Nordsee tritt sie theils vom nördlichen Schottland her, theils durch den Canal ein, und eben die Fluth, welche um 12 Uhr in Buchannells (an der nordöstlichen Seite Schottlands) hohes Wasser macht, bringt vor dem Humber 6 Stunden später, bei Yarmouth 9½ Stunde später, vor der Themse und so auch an den holländischen und deutschen Küsten 12 Stunden später Hochwasser; an den letzteren Orten vereinigt sich damit die durch den Canal kommende Fluth, die (wenn man eben die Tage nimmt) bei Brest um 3½ Uhr, bei Havre um 9 Uhr, bei Ostende um 12 Uhr höchstes Wasser macht, und hier mit jener zusammen trifft<sup>2</sup>.

Bei diesem Fortrücken der Fluth muß ich doch noch bemerken, daß man Unrecht haben würde, wenn man sich die

<sup>1</sup> Handbuch der Schiffahrtskunde, zum Gebrauch für Navigationsschulen etc. Hamburg. 1819. S. 376.

<sup>2</sup> WOLTMANN am ang. O. S. 378.

Fluth als einen mit großer Schnelligkeit fortgehenden Strom denken, oder gar glauben wollte, das Seewasser müsse in nicht völlig 25 Stunden einen Umlauf um die ganze Erde machen. So wenig bei der Wellenbewegung die Wassertheilchen so schnell fortgeführt werden, als die Wellenköpfe anscheinend fortlaufen, eben so wenig darf man annehmen, daß dieselben Wassertheilchen die Fluthwelle begleiten. Auf einer ganz mit Wasser bedeckten Erde würde die Fortbewegung seitwärts bei den bald gehobenen, bald sinkenden Wassertheilchen ganz unbedeutend seyn; bei der wirklichen Beschaffenheit der Meere findet dagegen allerdings an vielen Orten ein merkliche Fluth- und Ebbestrom statt, so wie er offenbar beim Einsturzen in die Ströme statt finden muß.

### Meinungen über die Ursache der Ebbe und Fluth

8. Die Griechen und Römer hatten an der Küste des Mitteländischen Meeres wenig Gelegenheit die Erscheinungen der Fluth in ihrem ganzen Umfange kennen zu lernen, doch erwähnt schon HERODOT die Fluth im rothen Meere. Es ist daher wohl ganz dem Mangel an Kunde von diesen Erscheinungen angemessen, was CURTIUS von der Ueberraschung und Verlegenheit erzählt, in welche ALEXANDER, als er in das Indische Meer schiffen wollte, sich durch den unerwarteten und starken Wechsel von Fluth und Ebbe gestürzt fand<sup>1</sup>.

Selbst CAESAR war noch von den Ungleichheiten der Fluth und Ebbe nicht hinreichend unterrichtet, und erlitt daher einen bedeutenden Verlust, als die Vollmondsfluthen, deren höheres Steigen ihm unbekannt war, seine aufs Trockne gezogenen Schiffe am Ufer Britanniens erreichten und beschädigten<sup>2</sup>. Dagegen spricht TACITUS schon von den gewöhnlich höher anschwellenden Aequinoctialfluthen als von etwas Bekanntem<sup>3</sup>.

Am besten unter den alten Schriftstellern scheint STRABON die Erscheinungen der Ebbe und Fluth dargestellt zu haben, welcher sie so beschreibt, wie sie nach POSIDONIUS Erzählung in Cadix beobachtet werden. Hier<sup>4</sup> werden die täglich

<sup>1</sup> Curtius de rebus gestis Alex. IX. 9.

<sup>2</sup> De bello Gall. IV. 29.

<sup>3</sup> Annal. I. 70.

<sup>4</sup> Strabonis res geographicae Lib. III. gegen das Ende.

zweimal eintretenden Fluthen und die höheren Neumonds- und Vollmondsfluthen ganz richtig erwähnt, die Zeit der Fluth in Cadix angegeben u. s. w. POSIDONIUS irrte nur darin, daß er nach der Erzählung der Einwohner die Solstitialfluthen für höher als die Aequinoctialfluthen hielt. PLINIUS erzählt auch Mehreres die Fluth betreffendes ganz richtig <sup>1</sup>, und bemerkt einige von PYTHEAS schon gemachte Beobachtungen <sup>2</sup>. SENECA <sup>3</sup> und MACROBIUS <sup>4</sup> sind in Beziehung auf dieses Phänomen sehr dürftig.

Was die Alten zur Erklärung der Erscheinung sagen, ist meistens unbedeutend. Nach dem, was sich in einem dem PLUTARCH zugeschriebenen Buche findet, soll PYTHEAS gesagt haben, das Meer fluthe bei zunehmendem Monde und falle bei abnehmendem Monde <sup>5</sup>. ARISTOTELES bemerkt, daß sich die Fluth nach dem Monde richte. PLINIUS sieht Sonne und Mond als die Ursache der Fluth und Ebbe an und sagt, das Wasser bewege sich, dem Gestirne, welches das Meer an sich ziehe, Folge leistend. POSIDONIUS hatte sehr richtig gesagt, das Meer zeige drei den himmlischen Bewegungen ähnliche Perioden, nämlich eine tägliche, eine monatliche und eine jährliche, indem die Fluthen zweimal täglich, stärkere Fluthen zweimal monatlich und auch bei den Solstitien jährlich stärkere Fluthen wiederkehrten; STRABO scheint aber nicht ganz in diese Meinung einzustimmen.

9. Etwas tiefer eindringende Erklärungen suchten die spätern Naturforscher zu geben, als nach dem Wiederaufleben der Wissenschaften, auch die Naturkunde mit mehr Fleiß betrieben wurde. GALILAEI <sup>6</sup> glaubte, die tägliche und jährliche Bewegung der Erde sey Ursache der Ebbe und Fluth. Er glaubt, da die wahre Bewegung eines Theilchens an der Erdoberfläche bei Tage etwas langsamer, bei Nacht etwas schneller

---

<sup>1</sup> Hist. natural. II. 97.

<sup>2</sup> Aber weder bei ihm, noch sonst wo kann ich finden, was in Robison system of mechan. philos. III. p. 307. behauptet wird, daß PYTHEAS schon fast alle bis auf NEWTON's Zeiten bekannte Erscheinungen richtig angegeben habe.

<sup>3</sup> Quaest. natural. III. 28.

<sup>4</sup> Somnium Scip. I. 6.

<sup>5</sup> Placita philosoph. III. 17. ARISTOTELES de mundo. 4. STRABONIS geogr. III. 3.

<sup>6</sup> Dialogus de syst. mundi. Aug. Treboc. 1635. p. 424.



sey, so müsse das Wasser in den großen Meeren bei Nacht etwas hinter den Ufern zurückbleiben, und sich an den westlichen Küsten erhöhen, bei Tage etwas voreilen und an den östlichen Küsten steigen. Da sich daraus die zweimal in 24 Stunden entstehende Fluth nicht erklären läßt, so nimmt er noch andere Voraussetzungen zu Hülfe, die ich hier nicht umständlich erwähnen will.

CARTESIUS<sup>1</sup> erklärte auch die Ebbe und Fluth so wie die Bewegungen der Planeten aus Wirbeln. Da nach seiner Meinung der Mond sowohl als die Erde mit einem Wirbel umgeben seyn sollte, so kämen diese beiden Wirbel da, wo sie zwischen Erde und Mond durchgehen sollten, ins Gedränge und brächten einen Druck hervor, welchem das Meer ausweichen müßte. Indem so in der Mitte des Meeres das Wasser weggedrängt würde, müsse es, glaubte er, gegen die Ufer steigen und hier Fluth bewirken. — Gegen diese Hypothese spricht ganz entscheidend die Erfahrung, daß gar nicht bloß am Ufer, sondern eben so gut in der Mitte der großen Meere zu der Zeit, wo der Mond ihnen ungefähr im Zenith steht, ein Höhersteigen beobachtet wird; — und es ist daher kaum nöthig zu bemerken, daß auch die zweite Fluth, während der Mond unter dem Horizont ist, sich nicht so erklären läßt.

WALLIS<sup>2</sup> versuchte eine Erklärung, die sich an die von GALILAEI anschließt, aber den Umstand als besonders wichtig darstellt, daß es nicht eigentlich der Mittelpunkt der Erde, sondern der gemeinschaftliche Schwerpunkt des Mondes und der Erde ist, welcher einen regelmäßigen Kreislauf um die Sonne macht. Wenn man hierauf Rücksicht nehme, bemerkt er, so sey der Mittelpunkt der Erde bald innerhalb, bald außerhalb der Bahn, welche jener Schwerpunkt durch läuft, und daraus müßten solche wechselnde Bewegungen des Wassers entstehen.

10. Wichtiger und der richtigen Erklärung näher, oder diese vielmehr schon, wenn gleich unentwickelt, andeutend sind KEPLER's Aeufserungen über die Ebbe und Fluth<sup>3</sup>. Er legte den Weltkörpern eine gegenseitige Anziehung bei, und

<sup>1</sup> Principia philos. Pars 4. Propos. 49.

<sup>2</sup> WALLISII opera Tom. II. p. 737.

<sup>3</sup> Astronomia nova trad. Comment. de motu stellae Martis praefatio.

sagte, daß Mond und Erde, wenn sie nicht in Bewegung wären, gegen einander fallen und sich endlich begegnen würden. Die Ebbe und Fluth sah er als einen Beweis an, daß der Wirkungskreis der ziehenden Kraft des Mondes (*virtus tractoria*) sich bis zur Erde erstrecke.

GALILAEI kannte diese Meinung KEPLER'S<sup>1</sup>, die er an einer andern Stelle als von einem Antistite quodam aufgestellt erwähnt, und setzt ihr einzig das entgegen, daß doch der Mond täglich über das Mittelländische Meer hingehe, und gleichwohl nur an dem äußersten östlichen Ende desselben und in Venedig eine Fluth hervorbringe.

11. Viel tiefer eindringend, als diese immer doch nur oberflächlichen Behauptungen, ist NEWTON'S Untersuchung der Kräfte, welche die Ebbe und Fluth hervorbringen. Da seine Forschungen vollständig dargethan hatten, daß die Bewegungen der Planeten von anziehenden Kräften abhängen, so entstand in seinem System die nothwendige Frage, welchen Einfluß solche anziehende Kräfte, deren Daseyn nicht mehr bezweifelt werden konnte, auf die die Erde bedeckenden Gewässer haben müßten, und da das Gesetz, wie diese anziehenden Kräfte wirkten, bekannt war, so ließ sich der Erfolg, den ihre Wirkung haben müsse, einer genauern Berechnung unterwerfen.

NEWTON selbst hat diesen Gegenstand kurz abgehandelt<sup>2</sup>, und nur die Resultate mitgetheilt, so daß selbst der scharfsinnige DANIEL BERNOULLI bemerkt, er habe den eigentlichen Ursprung mancher Theoreme erst eingesehen, als seine eigene, eigenthümlich geführte Untersuchung ihn auf eben die Theoreme leitete.

NEWTON stellte zuerst die Untersuchung an, wie das Wasser in einem rund um die Erde gehenden Canale in seiner Bewegung beschleunigt oder verzögert wird, je nachdem es mit dem anziehenden Körper in Conjunction und Opposition kommt, oder 90 Grade von dem anziehenden Gestirne entfernt ist. Er berechnet nachher die anziehenden Kräfte der Sonne und des Mondes aus den Beobachtungen der Fluth unter der Voraus-

---

<sup>1</sup> *Dialogus de system. mundi.* Augustae Treboe. 1635. p. 456. 412.

<sup>2</sup> *Principia phil. nat. Lib. I. propos. 66. coroll. 19. 20. und Lib. III. pr. 24. 36. 37.*

setzung, daß ihre Wirkungen sich bei den Syzygien in der Summe vereinigen, statt daß die Fluthen bei den Quadraturen ihre Differenz angeben.

NEWTON'S Theorie wurde<sup>1</sup> weiter ausgeführt von D. BERNOULLI, MACLAURIN und L. EULER, welche alle die Frage zu beantworten suchten, welche Gestalt die mit Wasser bedeckte Erde annehmen würde, wenn das Wasser unter der Einwirkung anziehender Gestirne zum Gleichgewicht käme.

BERNOULLI geht bei diesen Rechnungen sehr ins Einzelne, indem er die Fluthzeit und die Fluthhöhe für die verschiedenen Stellungen des Mondes und der Sonne berechnet; sucht das Verhältniß der anziehenden Kräfte beider Weltkörper aus den ungleichen Zwischenzeiten der zwei einander folgenden Fluthen, die sich nämlich bei den Syzygien schneller als bei den Quadraturen des Mondes folgen.

MACLAURIN'S Entwicklung der Theorie der Ebbe und Fluth zeichnet sich durch eine elegante synthetische Darstellung aus.

EULER, obgleich er mit einiger Härte die *attractio quadrarundam Anglorum* als eine *qualitas occulta* verachtet, und lieber Wirbel annehmen will, berechnet doch die Wirkung der *virium solis et lunae ad mare movendum* ganz genau nach NEWTON'S Grundsätzen. EULER findet für die Höhen der Fluthen, wie sie der Stärke der Anziehungskraft gemäß seyn sollte, andre Resultate als NEWTON und tadelt dessen Methode als irrig; aber LAPLACE zeigt<sup>2</sup> den Grund dieser Verschiedenheit, und bemerkt, daß EULER vielmehr den in NEWTON'S Methode liegenden Scharfsinn nicht recht erkannt habe, indem dieser zugleich auf die gegenseitige Attraction der Wassertheilchen Rücksicht nimmt, die EULER ganz unbeachtet läßt. Auch er sucht die Gestalt, welche das Meer im Zustande des Gleichgewichts unter der Einwirkung eines anziehenden Körpers annehmen würde, — eine Untersuchung, deren Hauptmomente ich nachher mittheilen werde.

<sup>1</sup> In den *Pièces*, qui ont remporté le prix proposé par l'académie des sciences pour 1740, wo auch die oben erwähnte Bemerkung BERNOULLI'S p. 56. vorkommt. Auch in NEWTON'S *Phil. Nat. Princ. math.* ed. le Scur und Jacquier. 1750. T. IV.

<sup>2</sup> *Mécan. cél.* Tome V. 152.



LAPLACE ist der erste, der die Untersuchung mit Glück weiter fortzuführen versucht hat<sup>1</sup>, indem er nach den Gesetzen der Hydrodynamik die *Oscillationen des Meeres* zu bestimmen suchte. Da ich von seinen Betrachtungen nachher einen kurzen Abriss geben werde, so bemerke ich hier nur, daß er (zwar unter gewissen beschränkenden Voraussetzungen) dennoch sehr allgemeine Formeln für die verschiedenen Oscillationen des Meeres findet. Die Formeln ergeben drei Arten von Oscillationen, Die eine hängt bloß von der Breite des Beobachtungs-Ortes und von der Declination des Gestirns ab, und sie giebt daher das an, was wir in den Beobachtungen als Verschiedenheit der Fluthen, wenn das Gestirn im Aequator steht oder wenn es erheblich davon entfernt ist, bemerken. Die zweite Art von Oscillationen hat eine Periode gleich der ganzen Zwischenzeit zwischen zwei Durchgängen des Gestirns durch den obern Meridian, und sie drückt daher die Ungleichheit der Fluthen aus, wobei das anziehende Gestirn über oder unter dem Horizonte steht. LAPLACE zeigt, daß die nahe Gleichheit dieser beiden Fluthen auf eine in Vergleichung gegen die Größe der ganzen Erde geringe Ungleichheit der Tiefe des Meeres hindeute, oder eigentlich, daß sie anzeigt, man dürfe keine erhebliche, von der *geographischen Breite abhängende* Ungleichheit der Tiefen annehmen. Die dritte Oscillation hat eine halb so lange Periode als die vorige und stellt die täglich zweimal wiederkehrende Fluth dar. Ich brauche wohl kaum zu erwähnen, daß die Springfluthen durch das Zusammentreffen der durch Sonne und Mond bewirkten Oscillationen der dritten Art hervorgebracht werden. LAPLACE'S Darstellung wird vorzüglich dadurch schwierig, daß er, wie es allerdings zu einer genauen Entwicklung erforderlich war, auf die Attraction der Wasserschicht selbst Rücksicht nimmt; ich werde daher im Folgenden versuchen, mit Beiseitsetzung dieser Rücksicht, wenigstens einen Begriff von den Rechnungen zu geben, die LAPLACE in Beziehung auf dieses Phänomen angestellt hat. LAPLACE hat diese schon vor 50 Jahren von ihm unternommenen Untersuchungen mit oft wiederholter Anstrengung weiter fortgeführt, und noch kürzlich aufs Neue eine Vergleichung der seit vielen Jahren in Brest angestellten Beobach-

---

<sup>1</sup> Mécan. céleste. Livre IV. et XIII.



tungen mit den Resultaten der Theorie bekannt gemacht, die nachher mittheilen werde.

Um diesen Gegenstand hier mit möglichster Klarheit den Bedürfnissen der verschiedenen Classen von Lesern entsprechend abzuhandeln, werde ich zuerst eine populäre Darstellung der Theorie der Ebbe und Fluth geben, dann die Untersuchungen, welche Form das Meer beim Gleichgewicht annehmen würde, mittheilen, und endlich zeigen, wie LACE bei seinen Untersuchungen verfahren ist, und wie seine, durch ihre Vollständigkeit und durch Berücksichtigung aller Umstände weitläufigen Untersuchungen ziemlich nach ihren Hauptmomenten nach, angeben kann.

Da ich hoffe, daß diese Darstellung hinreichen wird, NEWTON's Ansicht als die richtige zu rechtfertigen, so habe dann wohl nicht nöthig, die von KLÖDEN, PARROT u. a. gemachten Einwürfe, die nicht die Sache, sondern vielmehr mißlungenen Erläuterungen mancher Schriftsteller treffen, widerlegen und kann auch die neuen Hypothesen der eben genannten Physiker übergehen <sup>1</sup>.

### Populäre Darstellung der Newtonschen Erklärung

12. Wenn man sich die feste Erdkugel ganz mit Wasser umgeben und ohne Bewegung denkt, so könnte es scheinen, daß man zuerst die Frage beantworten müsse, welche Gestalt die Wasserschicht annehmen müsse, wenn der Mittelpunkt der Erde festgehalten werde, und nun das Wasser der anziehenden Kraft des Mondes ausgesetzt sey; aber dieses Festhalten der festen Erdkörpers ist so ganz dem, was in der Natur vorkommt entgegen, daß die Beantwortung dieser Frage uns der Erklärung der Erscheinungen wenig näher bringt. Man pflegt daher ein anderes Problem aufzulösen, das allerdings näher mit dem wirklichen Zustande der Dinge zusammentrifft, nämlich folgendes. Wenn die mit einer Wasserschicht umgebene feste Erdkugel jetzt auf einmal der anziehenden Kraft des Mondes ausgesetzt würde, welche Gestalt würde sie, indem sie gegen den Mond zu fällt, annehmen?

Hier läßt sich nun wohl leicht übersehen, daß die der Monde näheren Wassertheile an der Oberfläche stärker als die

---

<sup>1</sup> KLÖDEN Grundlinien einer Theorie der Erdgestaltung, und PARROT in Poggendorfs Annalen IV. 219.

Mittelpunct der Erde angezogen werden, daß sie diesem voraus-  
eilen und daß also ein Theil der Wassermasse sich von den  
Seiten der Erde wegziehen und da ansammeln werde, wo der  
Mond im Zenith steht. Aber eben so leicht erhellet, daß die  
jenseit der Erde liegenden Wassertheilchen minder stark als  
der Mittelpunct der Erde vom Monde angezogen werden, daß  
sie also nicht so sehr beschleunigt, zu minder schneller Be-  
wegung angetrieben, hinter dem Mittelpuncte zurück bleiben,  
und daß also ein Theil der Wasserschicht sich von den Sei-  
ten dahin ziehen wird, wo der Mond im Nadir steht. So  
würde also kurz nachdem die Erde ihren freien Fall gegen den  
Mond hin angefangen hätte, eine Fluth im vollen Mafse an  
den zwei Orten auf der Erde entstanden seyn, welchen der  
Mond im Zenith und im Nadir steht, und dagegen würde eine  
Ebbe im vollen Mafse an alle den Orten eingetreten seyn, wo  
der Mond im Horizonte gesehen wird. Die anziehende Kraft  
der Erde auf jedes Theilchen wird hier darum nicht in Be-  
achtung gezogen; weil wegen der auf alle Theilchen Statt  
findenden Einwirkung, und des dadurch entstehenden Druckes  
und Gegendruckes, im ganzen Umfange der Kugelschicht Gleich-  
gewicht statt findet, und Kräfte, die einander im Gleichgewichte  
halten, als gar nicht vorhanden angesehen werden können.

Man könnte nun ebenso auch fragen, welche Aenderung  
in der Lage der Wasserschicht eintritt, wenn zwei anziehende  
Körper A, B, die Erde mit ihrer Wasserschicht zu sich hin Fig.  
zögen, und es läßt sich wohl leicht einsehen, daß der Was- 1.  
serberg oder die volle Fluth dann zwischen D und E an der  
einen Seite der Erde, und zwischen F und G an der andern  
Seite der Erde liegen werde; ferner daß das Wasser am höch-  
sten steigen, oder *Springfluthen* hervorbringen werde, wenn  
beide Körper A und B nach derselben Richtung vom Mittel-  
puncte der Erde aus liegen, indem dann die eine Kraft gerade  
in die Wirkung der andern verstärkt, und der Wasserberg sich  
nicht gegen zwei Puncte hin in die Breite ausdehnt, sondern  
in einem Puncte concentrirt ist; auch daß eben diese verstärkte  
Wirkung statt findet, wenn beide anziehende Puncte einander  
gerade gegenüber in den Richtungen CB, CH liegen, weil  
dann die *Zenithfluth* des einen durch die *Nadirfluth* des andern  
verstärkt wird; und endlich, daß diejenigen Fluthen am klein-  
sten oder *Nippfluth* seyn werden, bei welchen die beiden an-

ziehenden Punkte vom Mittelpunkte der Erde gesehen  $90^\circ$  von einander entfernt sind.

Dieses alles stimmt nun freilich mit den Erscheinungen zusammen, indem eine von Mond und Sonne zugleich bewirkte Fluth statt findet, wenn beide Gestirne über dem Horizonte sind, und eine Fluth, wenn beide sich unter dem Horizonte befinden, indem die Vereinigung dieser Fluthen beim Neumonde Springfluthen hervorbringt, und auch die Vereinigung der Fluth, wobei der Mond unter dem Horizonte ist, mit der, wobei die Sonne über dem Horizonte ist, eine Springfluth bewirkt, u. s. w.; aber mit Recht scheint man hier gegen einzuwenden, daß ein solches Fallen gegen den Mond oder gegen die Sonne doch nicht wirklich statt finde, und damit die ganze Erklärung ihren Werth verliere. Diese Einwendung ist zwar sofern richtig, als die Erde nicht fortwährend sich jenen Körpern nähert; aber dennoch hat schon MAC-LAURIN darauf sehr richtig erwiedert, daß die Ablenkungen von der Tangente der Erdbahn genau ebenso erfolgen, wie es jenen Gesetzen des Falles gemäß ist, und daß daher die veränderte Gestalt der Wasserschicht ebenso bestimmt werde, obgleich allerdings wegen der gemeinschaftlichen, nach der Tangente der Bahn gerichteten Bewegung aller Theilchen, kein Fallen gegen Sonne oder Mond, sondern nur ein Fortrücken des Mittelpunktes der Erde auf der Erdbahn, und ein Abweichen der Wassertheilchen von derjenigen Bahn, die wir der Bahn des Mittelpunktes parallel nennen würden, statt findet. In der That pflegen wir ja auch die Bewegung in der kreisförmigen oder elliptischen Bahn so abzuleiten, daß wir dem Körper eine Geschwindigkeit nach der Tangente beilegen, vermöge welcher Fig. er von A nach B in gegebener Zeit gelangen würde, und nun  
 2. die anziehende Kraft gegen C hinzufügen, die in eben der Zeit ihn durch BD treiben würde, und folglich Ursache ist, daß er den Bogen AD durchläuft. Eine ganz ähnliche Betrachtung findet hier statt. Denken wir uns nämlich die Erde  
 Fig. AB in Bewegung, und stellt CD den Raum vor, den ihr Mittel-  
 3. punct in einer Stunde zum Beispiel vermöge der schon erlangten Geschwindigkeit durchlaufen würde, wenn gar keine anziehenden Kräfte wirkten, so würde am Ende der Stunde die Erde in EDF angekommen seyn und ihre Kugelgestalt ohne alle Aenderung behalten haben. Nun aber stehe in



bedeutend größser Entfernung nach der Richtung CS die Sonne, nach der Richtung CM der Mond. Diese Himmelskörper wirken auf den festen Kern der Erde oder auf den Mittelpunkt der Erde etwas schwächer ein, als auf die in der Gegend von G liegenden Wassertheilchen, und die Wirkung derselben auf die bei H liegenden Wassertheilchen ist noch schwächer als die Wirkung auf den Mittelpunkt. Um diese Verschiedenheit merklich zu machen, muß ich sie etwas stärker zeichnen, als sie in der Natur ist, und annehmen, die Sonne würde in jener Stunde den Mittelpunkt C nach c, der Mond würde ihn für sich allein nach  $\gamma$  treiben; G dagegen würde stärker angezogen und nach Richtungen Gm, Gs, mit CM, CS beinahe parallel, bis nach b durch die Sonne, bis nach  $\beta$  durch den Mond fortgezogen werden; und H endlich würde, schwächer angezogen, nur bis nach a vermöge der einen Kraft, bis nach  $\alpha$  vermöge der andern Kraft gelangen. Es ist bekannt, daß man, um die vereinte Wirkung beider Körper auf jene drei Punkte zu erhalten, die Parallelogramme Cc w  $\gamma$ , Gb v  $\beta$ , Ha u  $\alpha$ , vollenden muß, und daß, wenn jedes jener Theilchen sonst keine Bewegung gehabt hätte, es vermöge der vereinigten Anziehungskraft der Sonne und des Mondes die Diagonale des Parallelogramms durchlaufen haben würde, also C nach w, G nach v, H nach u gelangt wäre. Aber wegen der allen Theilchen gemeinschaftlichen Geschwindigkeit muß man nun ux, vy, wz, mit CD parallel und CD gleich nehmen, und es ist bekannt genug, daß die vereinigte Wirkung dieser ursprünglichen, allen Theilchen gemeinschaftlichen Geschwindigkeit und jener gegen Sonne und Mond gerichteten anziehenden Kräfte darin besteht, daß der Mittelpunkt C nach z, der Punkt G nach y, der Punkt H nach x gelangt. Da nun die Masse der Erde dieselbe geblieben ist, und die Punkte G, H sich nicht von ihr getrennt, sondern nur die umgebende Wassermasse mit sich hingezogen haben, weil für die benachbarten Theilchen ganz ähnliche Umstände stattfinden, so hat die Erde die Gestalt xlym angenommen, während ihr Mittelpunkt auf der Bahn um die Sonne nach z gekommen ist, und die Gegenden, die ich vorhin mit G, H bezeichnete, haben also beide die höchste Fluth, die Gegenden l, m haben die tiefste Ebbe. Und hier, wo ich den Unterschied der Anziehungen auf C und auf G eben so groß, als den Unterschied der Anziehungen auf H und auf C angenommen habe, sind beide



Fluthen gleich; — ob dieses richtig sey, müßte eine nähere Untersuchung der wirklich statt findenden Anziehungen erst zeigen.

Diese Entwicklung muß, dünkt mich, alle die Einwände selbst von gelehrten Physikern zuweilen gemacht, daß ihnen die Fluth an der vom Monde abgewandten Seite nicht deutlich sey, gänzlich entkräften. Um aber diese Idee von mehr als einer Seite zu beleuchten, füge ich noch eine, gleichfalls populäre Darstellung hinzu.

13. Wenn die Erde, ohne von einem Monde begünstigt zu seyn, um die Sonne liefe, so würde immer, nicht bloß an der der Sonne zugekehrten, sondern auch an der von ihr abgewandten Seite eine Fluth bemerkbar seyn. Es ist nämlich bekannt, daß die Erde, die ich für einen Augenblick bloß als einen festen Körper betrachten will, darum in ihrer Bahn bleibt, weil die Schwungkraft genau durch die anziehende Kraft der Sonne im Gleichgewichte gehalten wird, und der Mittelpunkt der Erde beschreibt also diejenige Bahn, wobei dieses statt findet. Daß nicht alle Theilchen der Erde haben auf der gekrümmten Bahn (selbst wenn wir auf die Rotation nicht sehen), gleiche Geschwindigkeit und nicht alle werden gleich stark von der Sonne angezogen. Die entferntern müssen auf ihrem etwas größern Kreise schneller, die der Sonne zugekehrten müssen auf ihrem kleinern Kreise etwas langsamer fortgehen, damit alle gleich ihren ganzen Umlauf vollenden und dagegen wirkt die anziehende Kraft schwächer auf die entferntern und stärker auf die nähern Theilchen. Diese Ungleichheit hätte gar keinen Einfluß wenn die Erde ganz einen festen Körper bedeckte, indem die gesamte Bewegung sich dann dem Mittel aus allen Schwunkkräften und aus allen anziehenden Kräften gemäß verhalten würde; aber sobald flüssige Theilchen, oder solche, die sich von dem festen Erdkörper trennen können, auf der Erde sind, so wird jene Ungleichheit bemerkbar.

Die der Sonne nähern Theilchen haben eine kleinere Schwungkraft als der Mittelpunkt der Erde und sind daher einer stärkern Attraction der Sonne wegen ihrer größern Nähe ausgesetzt; ist also für den Mittelpunkt oder für den festen Erdkörper ein genaues Gleichgewicht zwischen anziehender Kraft und Schwungkraft vorhanden, so findet für die der Sonne nähern Wassertheilchen an der ihr zugekehrten Oberfläche ein Uebergewicht der anziehenden Kraft statt, und die

Theilchen sind im Begriff, der Sonne sich zu nähern, oder die Attraction vermindert ihre gegen die Erde gerichtete Schwere, und die Wassersäulen, die an dieser Seite liegen, können nicht anders den benachbarten und allmählig weiter von der gegen die Sonne gewandten Richtung entfernt liegenden Theilchen das Gleichgewicht halten, als indem sie sich hier höher erheben. Die den festen Erdkern umgebenden Gewässer erheben sich daher hier um so viel als jene verminderte Schwere erfordert, ganz so, wie auf der rotirenden Erde die Wassersäulen um den Aequator höher seyn müssen, um, bei ihrer verminderten Schwere, denen gegen die Pole hin das Gleichgewicht zu halten. So also entsteht eine Fluth auf der der Sonne zugewandten Seite. Auf der von der Sonne abgekehrten Seite ist dagegen die Schwungkraft zu groß; denn nicht bloß ist die Schwungkraft an jener Seite etwas größer als im Mittelpuncte, sondern auch die Anziehungskraft der Sonne ist kleiner, also ist dort ein merkliches Uebergewicht der Schwungkraft vorhanden; die dort liegenden Wassertheilchen haben also ein Bestreben, sich von der Erde los zu reißen, oder, da ihre Schwere dieses hindert, so wird wenigstens die auf sie wirkende Schwerkraft sich als verringert zeigen; der Druck der seitwärts liegenden Wasserschichten, die durch eine mächtigere Schwere gegen den Mittelpunct der Erde getrieben werden, verdrängt daher diese von einer geringern Schwere gedrängten Theilchen und nöthigt sie, einen höhern Stand anzunehmen, so lange bis der Gegendruck der höher gewordenen Säulen stark genug ist, um das Gleichgewicht zu erhalten. Auch an der von der Sonne abgewandten Seite entsteht also eine Fluth, und das Wasser senkt sich in allen den Puncten, die die Sonne im Horizonte sehen, oder denen sie wenig über oder unter dem Horizonte steht, um sich da vorzüglich zu sammeln, wo die Sonne im Zenith und wo sie im Nadir steht.

Die Rotation der Erde bringt hierin keinen erheblichen Unterschied hervor, indem die sämtlichen Gewässer schon die dieser Rotation angemessene Gestalt haben, und die wegen jener fremden Kräfte eintretenden Aenderungen sich nun eben so bei der sphäroidischen Erde ergeben, wie sie bei der kugelförmigen, nicht rotirenden Erde seyn würden; nur bleibt jetzt der Gipfel der Fluthhöhe nicht fortwährend an demselben Puncte der Erde.

Um zu verstehen, welchen Einfluß der Mond auf die Fluthen hat, müssen wir an den Einfluß denken, den er auf die Bewegung des Mittelpunctes der Erde ausübt. Wenn wir uns die Erde in ihrer Bahn fortrückend denken, so würde, wenn es gar keinen Mond gäbe, fortrücken würde, und plötzlich den Mond an die Stelle hinsetzen, wo er beim Vollmonde steht, so wird ohne Zweifel die ganze Erde wegen der verstärkten Attraction gegen die Sonne hin, aus ihrer Bahn etwas ausweichen, und genau solche Betrachtungen, welche oben vorhin ausgeführt sind, zeigen, daß die dem Monde zugekehrten Wassertheilchen am meisten und mehr als der Mittelpunkt von ihrem Wege abgelenkt werden, sich nämlich dem Monde und der mit ihm in Conjunction stehenden Sonne nähern und also ein Anschwellen des Meeres bewirken werden. Die an der entgegengesetzten Seite liegenden Theilchen werden dagegen minder aus der ursprünglichen Bahn herausgezogen, und entfernen sich daher gleichfalls vom Mittelpuncte der Erde, so daß eine Fluth an der der Sonne und Mond abgewandten Seite entsteht.

Etwas ganz Aehnliches geschieht, wenn wir uns den Mond im Vollmonde, der Sonne gerade gegenüber, denken. Dann werden nämlich alle Puncte der Erde etwas von der Sonne abwärts gezogen und zwar die von der Sonne entferntesten dem Monde zugekehrten, am meisten und mehr als der Mittelpunkt, die der Sonne zugekehrten am wenigsten; diejenige Sonnenfluth, welche da entsteht, wo die Sonne im Zenith ist, wird also vermehrt, weil die Erde ein wenig aus ihrer Bahn herausweichende Erde diese Theilchen hinter sich zurückläßt; und diejenige Sonnenfluth, welche da entsteht, wo die Sonne im Nadir ist, wird vermindert, weil der dort im Zenith stehende Mond die Theilchen, die ihm am nächsten sind, mehr als der Mittelpunkt aus der sonstigen Bahn gegen sich hinzieht.

Hätten wir den Mond da stehend angenommen, wo er in den Vierteln steht, so läßt sich eben so leicht zeigen, daß er die Sonnenfluth schwächt oder vielmehr da seine Wirkung mächtiger als die der Sonne ist, daß er eine Fluth da hervorbringt, wo die Sonne im Horizonte und der Mond im Zenith oder Nadir steht; daß diese aber vermindert wird durch die Einwirkung der Sonne, welche das Wasser da hinzieht, und der Mond es wegzieht. Ist der Mond im letzten Viertel,



steht er in der Gegend, wohin der Lauf der Erde gerichtet ist; er beschleunigt also die Bewegung der Erde in ihrer Bahn und zwar am meisten die Bewegung der vorangehenden Theilchen, die ihm am nächsten sind, am wenigsten die Bewegung der Theilchen, die in der Bahn die nachfolgenden und vom Monde am entferntesten sind. Jene also eilen ein wenig dem Mittelpunkte der Erde voraus und machen da, wo der Mond im Zenith ist, eine Fluth; diese hingegen bleiben hinter dem Mittelpunkte zurück und dadurch entsteht da eine Fluth, wo der Mond im Nadir ist; aber da zugleich die Sonne zweien Punkten, welche den Mond im Horizonte habe, im Zenith oder Nadir steht, so wird da das tiefe Fallen des Wassers gehindert und dadurch die Mondfluth geschwächt. — Die Betrachtung für den Mond im ersten Viertel läßt sich hiernach leicht anstellen.

14. Wenn man die Richtigkeit dieser Ansichten anerkennt, so wird man nun auch ferner leicht einräumen, daß die Fluthen höher und eben deshalb auch die Ebben tiefer seyn müssen, wenn der Mond der Erde näher ist, weil die Ungleichheit der Einwirkung auf den Mittelpunkt und auf den nächsten Punkt offenbar geringer ist, wenn ihre Entfernungen vom Monde sich wie 61 zu 60, als wenn sie sich wie 59: 58 verhalten. Die größere Höhe der Fluthen bei der Erdnähe des Mondes ist daher leicht zu erklären. Nicht ganz so leicht erhellet der Grund, den jedoch die strengere Theorie deutlich nachweist<sup>1</sup>, warum die Fluthen etwas höher sind, wenn der Mond, und noch mehr, wenn Sonne und Mond sich im Aequator befinden. Theorie und Erfahrung zeigen, daß es so sey, und aus dem Grunde sind die Springsfluthen um die Aequinoctien am höchsten, weil dann die Sonne im Aequator und der Mond nie weit vom Aequator ist.

Da Mond und Erde oder Sonne und Erde einander nicht ruhend gegenüber stehen, sondern die rotirende Erde in jedem Augenblicke einen andern Punkt dem Monde oder der Sonne zuwendet, so kann sich das Wasser nie ganz dem Gleichgewichte gemäß so um den Mittelpunkt ordnen, wie wir es bisher annahmen. Ein Punkt der Erde, der zum Beispiel beim Neumonde allmählig durch die Umdrehung dahin geführt wird,

<sup>1</sup> Vergl. Nr. 19.



wo Sonne und Mond ihm im Zenith stehn, oder der nach nach Sonne und Mond über seinem Horizonte herauf steigt, sieht, leidet nach und nach eine immerstärker werdende Anziehung beider, und das Wasser in seiner Umgebung kommt also zum Steigen, wenn die Erde ganz mit Wasser umgeben ist oder wenigstens das Wasser um jenen Punct mit einem ausgedehnten Meere in Verbindung steht. Dieser Antrieb zum Anschwellen des Wassers ist freilich am stärksten, wenn Mond und Sonne das Zenith dieses Ortes erreicht haben, aber auch nachher noch die Kraft in wenig geschwächtem Maaße fort dauert und wegen mannichfaltiger Hindernisse die erreichte Höhe nie ganz dem gleich seyn kann, was erfolgen würde, wenn bei ruhender Erde das Wasser sich ganz ins Gleichgewicht setzte, so dauert das Anschwellen selbst im großen Ocean noch fort, wenn auch Mond und Sonne schon das Zenith hinaus fortgerückt sind.

Diese Verspätung der Fluth, die aus dem eben bemerkten Grunde selbst im Ocean statt findet, ist nun noch merklicher in entlegenen Meeren, deren Zugänge eng sind oder denen die Fluth erst durch einen Umweg gelangen kann, schon oben bemerkt ist.

15. Daß nur weit ausgedehnte Meere, nur solche, mit dem großen Ocean in ziemlich freier Verbindung stehen, Fluth und Ebbe haben können, läßt sich aus dem Vorigen wohl leicht übersehen. Allerdings wird auch im Caspischen Meere die Schwere des Wassers um etwas vermindert, wenn Sonne und Mond sich dem Zenith nähern, aber da diese Verminderung für die ganze Ausdehnung dieses eng begränzten Meeres fast gleich ist, so bleibt die Oberfläche horizontal, nichts verräth jene Einwirkung. Erstreckt sich dagegen ein solches Meer bis in diejenigen Gegenden, wo der Mond der Nähe des Horizonts steht, so ist es grade so, als ob in einer zweischenkligen Röhre in einen Schenkel eine leichtere Flüssigkeit, in andern eine schwerere ist, oder als ob in dem einen Schenkel die Flüssigkeit allmählig leichter geworden wäre; bekanntlich muß diese leichtere Flüssigkeit höher stehen, um der schwerern im andern Schenkel das Gleichgewicht zu halten, wären aber beide in gleichem Maaße leichter geworden, so würde der vorige gleichhohe Stand durch nichts geändert werden.

## Theoretische Untersuchungen über die Ebbe und Fluth.

16. Wenn man auf die Rotation der Erde keine Rücksicht nimmt, sondern es so ansieht, als ob die Erde dem anziehenden Körper immer dieselbe Seite zukehre, so läßt sich leicht bestimmen, welche Gestalt die Erde, vermöge der auf sie einwirkenden beschleunigenden Kräfte annehmen müßte, wenn sie entweder ganz flüssig oder doch ganz mit Wasser bedeckt wäre.

Es ist bekannt, daß die ganze Erde, wenn man sie als eine vereinigte Masse betrachtet, von dem Körper S so angezogen wird, als ob ihre ganze Masse im Mittelpuncte vereinigt wäre. Diese Attraction kann also, wenn der Abstand des Mittelpunctes der Erde vom Mittelpuncte des anziehenden Körpers  $SC = a$  ist, durch  $\frac{f^2}{a^2}$  ausgedrückt

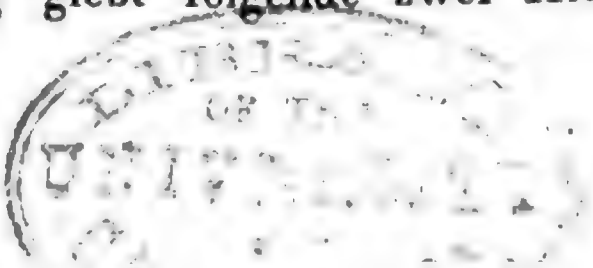
Fig.  
4.

werden, worin  $f$  eine durch die als bekannt angenommene Intensität der anziehenden Kraft gegebene GröÙe ist, welche bestimmt wird, indem man sie mit der Anziehung der Erde an ihrer Oberfläche oder der Schwere, als Einheit angenommen, vergleicht. Da wir hier bloß nach den Aenderungen der Gestalt fragen, welche die kugelförmige Erde vermöge jener Attraction erleidet, so kommt es nur auf die Differenz der auf jedes Theilchen und auf den Mittelpunct der Erde wirkenden Kräfte an, indem diejenigen Kräfte, welche die Erde in ihrer Bahn erhalten, allen Theilen der Erde gemeinschaftlich und gerade so groß sind, als es der auf den Mittelpunct wirkenden Attractionskraft gemäß ist.

Es sey nun  $M$  ein Theilchen der Erde, dessen Coordinaten 'seyen  $CP = x$ ,  $PM = y$ , so ist die auf dasselbe wirkende, gegen  $S$  ziehende beschleunigende Kraft

$$= \frac{f^2}{(a - x)^2 + y^2}.$$

Diese Kraft kann auf verschiedene Weise in zwei Seitenkräfte zerlegt werden, unter welchen Zerlegungen zwei zu unserm Zwecke passend sind. Die erste, wenn wir sie in eine mit  $CS$  parallele und in eine auf  $CS$  senkrechte zerlegen; die zweite, wenn wir sie in eine mit  $CS$  parallele und in eine nach der Richtung des Radius  $CM$  wirkende zerlegen. Die erste Zerlegung giebt folgende zwei Kräfte



$$1. \text{ mit CS parallel} = \frac{(a-x)f^2}{((a-x)^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$2. \text{ auf CS senkrecht} = \frac{y f^2}{((a-x)^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

oder da  $x, y$  ziemlich geringe in Vergleichung gegeben sind, so daß man  $\frac{1}{((a-x)^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{1}{a^3} +$  setzen kann, so ist

$$1. \text{ jene Kraft} = \frac{f^2}{a^2} + \frac{2 x f^2}{a^3}$$

$$2. \text{ und diese} = \frac{y f^2}{a^3}$$

Die zweite Zerlegung würde die Kraft

$$I. \text{ mit CS parallel} = \frac{a f^2}{((a-x)^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$II. \text{ mit CM parallel} = \frac{f^2 \sqrt{(x^2 + y^2)}}{((a-x)^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

geben, und wegen der schon erwähnten Vereinfach

$$I. \text{ die mit CS parallele} = \frac{f^2}{a^2} + \frac{3 f^2 x}{a^3};$$

$$II. \text{ die mit CM parallele} = \frac{f^2 \sqrt{(x^2 + y^2)}}{a^3}$$

Bei beiden Zerlegungen muß die mit CS parallele Kraft aus den oben erwähnten Gründen um  $\frac{f^2}{a^2}$  vermindert werden

weil wir nur allein den Unterschied der auf dem ganzen Erdkörper und der auf jedes einzelne Theilchen wirkenden Kraft anwenden dürfen, um die Aenderung der Figur zu finden. Also ist zuerst die in Betrachtung kommende Kraft

zusammengesetzt aus einer Kraft (A) =  $\frac{2 x f^2}{a^3}$  nach CS

und einer Kraft (B) =  $\frac{y f^2}{a^3}$ , senkrecht auf CS, und zweitens

ist sie auch zusammengesetzt aus einer Kraft (C) =  $\frac{3 f^2}{a^2}$

nach CS und einer Kraft (D) =  $\frac{f^2 \sqrt{(x^2 + y^2)}}{a^3}$  in

der Richtung MC.

17. Wir wollen die beiden letzten Kräfte (C) und (D)

zuerst betrachten und nun auch die nach MN gerichtete ~~zur-~~  
legen in eine nach MQ und eine nach MR, wo nämlich  
MQ der verlängerte Radius, MR die Tangente ist. Diese  
Zerlegung der Kraft (C) giebt nach MQ . . . (C) Cos. MCP  
und nach MR . . . (C) Sin. MCP,

$$\text{oder nach MQ die Kraft} = \frac{3 f^2 x^2}{a^3 \sqrt{(x^2 + y^2)}}$$

$$\text{nach MR die Kraft} = \frac{3 f^2 xy}{a^3 \sqrt{(x^2 + y^2)}}.$$

Jene strebt der (D) entgegen und die anziehende  
Kraft des Gestirnes vermehrt die gegen die Erde zu treiben-

$$\text{de Kraft um } \frac{f^2}{a^3} \left( \sqrt{(x^2 + y^2)} - \frac{3 x^2}{\sqrt{(x^2 + y^2)}} \right),$$

die nach der Richtung der Tangente wirkende Kraft ist

$$\text{dagegen} = \frac{3 f^2 xy}{a^3 \sqrt{(x^2 + y^2)}}.$$

Hier zeigt sich erstlich, daß die gegen die Erde zu trei-  
bende Kraft positiv oder die Schwere des Theilchens ver-  
mehrend ist, wenn  $y^2 > 2 x^2$  oder  $y > x \sqrt{2}$ , das heißt  
für alle die Theilchen M, für welche der Winkel SCM  $> 54^\circ$   
45' ist; also für die zwischen F und H liegenden und eben  
so für die zwischen G und I liegenden Theilchen wird die  
Schwere vermehrt, für die in FG und in HI liegenden Theil-  
chen vermindert.

Zweitens erhellet, daß die in M nach der Tangente wir-  
kende Kraft positiv ist, wenn x, y, beide positiv oder beide  
negativ sind, und negativ, wenn sie ungleiche Zeichen haben.  
Diese Tangentialkraft ist aber positiv, wenn sie den positiven  
Winkel MCS zu vermindern strebt, und negativ, wenn sie  
den positiven zu vermehren, den negativen zu vermindern  
strebt; also ist von A bis D ein Bestreben des Wassers gegen  
A, zu fließen, eine positive Kraft; von D bis B, wo x nega-  
tiv, y positiv, eine negative Kraft oder ein Bestreben des  
Wassers gegen B hin zu strömen; von A bis E ist die Kraft,  
negativ oder zu Verminderung des negativen Winkels ACG  
thätig, das ist, das Wasser hat in G ein Bestreben nach A zu,  
und endlich in dem Quadranten EB strebt es nach B hin. So  
lange also die Erde die Kugelgestalt hat, findet in der ganzen  
gegen S zugewandten Halbkugel ein Hindrängen nach A, und  
in der entgegengesetzten Halbkugel ein Hindrängen nach B



stall, und es erhellet also, daß in A und B ein Anschwellen des Wassers entstehen wird, welches sich eben dadurch in D und E wegzieht, oder dort sinkt.

18. Aber welche Gestalt wird dann die Wasseroberfläche der Erde annehmen, und bei welcher Gestalt wird das Gleichgewicht hergestellt seyn? Wir wollen annehmen, xlym

3. diese längliche Gestalt: so wirken auf ein Theilchen M in der Oberfläche erstlich die Attraction des Erdkörpers selbst, zweitens die beiden aus der Attraction des fremden Körpers hervorgehenden Kräfte. Die Oberfläche ist nach den Gesetzen der Hydrostatik im Gleichgewichte, wenn die aus jenen Kräften entspringende Mittelkraft senkrecht gegen die Oberfläche ist, und daraus läßt sich zeigen, daß xlym ein durch Umdrehung um xy entstandenes Sphäroid ist, dessen lange Axe die Umdrehungs-Axe und gegen den anziehenden Körper gerichtet ist.

Um den Beweis hiefür zu führen, müssen wir zuerst die Attraction kennen, welche ein solches Sphäroid selbst auf jedes seiner Theilchen ausübt. Die Untersuchung über diesen Gegenstand kann hier nicht vollständig eingeschickt werden; ich begnüge mich daher, die Hauptsätze, worauf es ankommt, mitzutheilen. I. Es erhellt leicht, daß die Attraction des kleinen Kegels BAD auf den Punct A durch

Fig. 5.  $\int \frac{dr \cdot \pi \varphi^2 r^2}{r^2}$  ausgedrückt wird, wenn der als sehr klein

angenommene Winkel  $BAD = 2\varphi$  und der Abstand irgend einer Schicht der Kegelmasse von A,  $= r$  ist, also die Attraction dieser Kegelmasse ist ihrer Länge proportional  $= \pi \varphi^2 \cdot r$ .

Fig. 6. II. Wenn auf der Oberfläche eines Sphäroids ADBE ein Punct M willkürlich angenommen wird, und man zieht Ma, Mb mit den beiden Haupt-Axen des Axenschnittes, worin M liegt, parallel, so ist für jede zwei, unter gleichen Winkeln gegen M gezeichnete gerade Linien ML, MK, die Summe dieser Linien  $ML + MK$ , gleich der Summe der mit ihnen parallelen Linien  $ak + al$ , welche von dem Puncte a in der Axe AB aus bis zum Umfang einer der Ellipse ADBE ähnlichen und ähnlichen liegenden Ellipse sich erstrecken. — Dieser Satz wird aus der Betrachtung der Ellipse leicht erwiesen.

III. Die Attraction, die von der ganzen Linie MK oder einem sehr schmalen Kegel, dessen Axe MK und Spitze M ist

auf M ausgeübt wird, giebt nach der Richtung MR eine Attraction  $= \pi \cdot \varphi^2 \cdot MR$ , [Vergl. Nr. 1] und die aus der Attraction der ML und MK entspringende Wirkung ist  $= \pi^2(MP + MR) = 2 \pi \varphi^2 \cdot ap$  (wobei nur noch zu bemerken ist, daß wenn  $RML = KMR$  so groß wird, daß die innerhalb der Ellipse fallende Sehne nicht mehr auf ML, sondern auf der rückwärts gehenden Verlängerung liegt, MP als negativ vorkommt) — weil die ganze Attraction der MK oder des sie umgebenden kleinen Kegels mit  $\cos. KMR$  multiplicirt werden muß, um die Wirkung nach MR zu erhalten.

IV. Denkt man sich nun ADBE und die dieser Ellipse ähnliche adbe um AB gedreht, und die so entstandenen Sphäroide durch irgend eine Ebene, die durch Ma geht, geschnitten, so läßt sich für jeden der so entstehenden Schnitte, die nämlich bei irgend einer Lage der Ebene ähnlich in dem kleinern und in dem größern Sphäroid ausfallen, ein dem Satze II gleich lautender Satz beweisen, und es läßt sich nun wohl übersehn, daß

V. die nach der Richtung MR wirkende gesammte Attraction des Sphäroids ADBE auf den Punct M genau so groß ist, als die gesammte nach der Richtung ab wirkende Attraction des ähnlichen Sphäroids abde auf den Punct a; und genau eben so läßt sich

VI. zeigen, daß die auf M wirkende mit DE parallele Wirkung der Attraction des Sphäroids ADBE eben so groß ist, als die Attraction eines ähnlichen und ähnlich liegenden Sphäroids, dessen halbe mit DE parallele Axe  $cq = aM$  ist, auf den Punct q nach der Richtung qE seyn würde.

VII. Es ist also nur nöthig, die Attraction zu bestimmen, welche ein Sphäroid auf den Endpunct seiner Axe und auf einen Punct in der Oberfläche seines Aequators ausübt, und davon die eben angedeutete Anwendung zu machen.

VIII. Um zuerst die Attraction auf den Endpunct der Umdrehungs-Axe zu finden, stelle man sich von diesem an bis zu dem anziehenden Theilchen, dessen Masse ich mit  $dM$  bezeichne, eine Linie gezogen vor, und bestimme die Lage dieses Theilchens durch die Länge  $= r$  dieser Linie, durch den Winkel  $= \varphi$ , den sie mit der Axe macht, und den Winkel  $= \psi$ , der die Stelle des Theilchens auf einem um die Axe gezogenen Parallelkreise angiebt. Dann sind die

drei auf einander senkrechten Dimensionen des Theils  $rd\varphi$ ,  $r \sin. \varphi. d\psi$  und  $dr$ , und da die auf jenen Punct geübte Attraction dem Quadrate des Abstandes umgekehrt proportional ist, so haben wir jenes Theilchens Attraction

$$= \frac{r^2 d\varphi. d\psi. dr. \sin. \varphi}{r^2} \text{ und das richtig genommene}$$

Integral der Formel  $d\psi. dr. d\varphi. \sin. \varphi.$  ist der Ausdruck der gesammten Attraction. Aber wir verlangen hier nur die Wirkung der Attraction nach der Richtung der Axe,  $= d\psi. dr. d\varphi. \cos. \varphi. \sin. \varphi$  ist; und diese Formel durch zweimalige Integration, wenn man das auf  $\psi$  sich beziehende Integral von  $\psi = 0$  bis  $\psi = 2\pi$  nimmt,

$$2\pi r. d\varphi. \sin. \varphi. \cos. \varphi.$$

Damit aber dies Integral sich bis an die Grenze des Sphäroids erstrecke, muß es von  $r = 0$  bis  $r = \frac{2ab^2 \cos. \varphi}{a^2 - (a^2 - b^2) \cos. \varphi}$  genommen werden, indem dies der Werth von  $r$  für die ganze Sehne der Ellipse ist, wenn  $a$  die halbe Axe,  $b$  der halbe Durchmesser des Aequators bedeutet.

$$\begin{aligned} \text{Also jene Attraction} &= \int \frac{-4\pi ab^2 \cos.^2 \varphi. d. \cos. \varphi}{a^2 - (a^2 - b^2) \cos.^2 \varphi} \\ &= \int \frac{4\pi ab^2}{a^2 - b^2} d. \cos. \varphi - \int \frac{4\pi a^3 b^2}{a^2 - b^2} \frac{d. \cos. \varphi}{a^2 - (a^2 - b^2) \cos.^2 \varphi} \\ &= \frac{4\pi ab^2 \cos. \varphi}{a^2 - b^2} - \frac{2\pi b^2}{e^3 a} \log. \frac{1 + e \cos. \varphi}{1 - e \cos. \varphi}, \\ &= -\frac{4\pi b^2}{a. e^2} + \frac{2\pi b^2}{a e^3} \log. \frac{1 + e}{1 - e}, \text{ weil das Integral von } \varphi = 0 \text{ bis } \varphi = 90^\circ \text{ genommen werden muß.} \end{aligned}$$

Uebrigens bedeutet  $e = \frac{\sqrt{a^2 - b^2}}{a}$  die Excentricität.

IX. Um die Attraction gegen einen Punct in der Oberfläche des Aequators zu finden, wollen wir uns durch diesen Punct zwei Ebenen gelegt denken, eine durch die Hauptaxe des Sphäroids und eine zweite unter dem Winkel  $\psi$  gegen diese geneigt mit der Axe parallel. Es läßt sich leicht zeigen, daß beim Sphäroid der Schnitt, den diese letztere Ebene bildet, dem Schnitte durch die Axe ähnlich ist, und daß seine in der Ebene des Aequators liegende Axe  $= 2b \cos. \psi$ , die mit der Umdrehungs-Axe parallele Axe  $= 2a \cos. \psi$  ist. Ein Theilchen dieser Ebene kann, wenn  $r$  der



Abstand von jenem angezogenen Punkte in des Aequators Oberfläche ausdrückt und  $\varphi$  den Winkel, den dieser Radius mit der Ebene des Aequators macht, durch  $dr. r d\varphi$  ausgedrückt werden, und wenn man den Winkel  $\psi$  um  $d\psi$  verändert, so wird die Lage dieses Theilchens um  $r \cos. \varphi. d\psi$  geändert, welches daher die dritte Dimension des anziehenden Theilchens, und dieses selbst  $= r^2 dr. d\psi. d\varphi. \cos. \varphi$  giebt, die Attraction aber  $= \frac{r^2 dr. d\psi. d\varphi. \cos. \varphi}{r^2}$ , und

diese gesammte Attraction zerlegt, giebt parallel mit dem Radius, der von dem angezogenen Punkte nach dem Mittelpunkte geht, eine Kraft  $= dr. d\psi. d\varphi. \cos. \varphi. \cos. \psi. \cos. \varphi$ , deren Integral auf den ganzen Körper erstreckt das ist, was wir suchen.

Die Ellipsen, deren eine, unter dem Winkel  $\psi$  gegen den Axenschnitt geneigt, wir betrachten, haben eine kleinere halbe Axe  $= b \cos. \psi$  und die grössere halbe Axe  $= a \cos. \psi$ ; da aber die Abstandslinien  $= r$  jetzt vom Ende der kleinern Axe ausgehen, so ist  $r = \frac{2a^2b \cos. \varphi \cos. \psi}{b^2 \sin.^2 \varphi + a^2 \cos.^2 \varphi}$

oder  $r = \frac{2b \cos. \varphi \cos. \psi}{1 - e^2 \sin.^2 \varphi}$ , der Werth der Sehne, und das erste Integral der Formel  $dr. d\varphi. d\psi. \cos.^2 \varphi \cos. \psi$  ist also  $= \frac{2b d\varphi. d\psi. \cos.^3 \varphi \cos.^2 \psi}{1 - e^2 \sin.^2 \varphi}$ ; das zweite in Beziehung

auf  $\psi$ , von  $\psi = 0$  bis  $\psi = \pi = 180^\circ$  genommen, ist

$$= \frac{b\pi d\varphi. \cos.^3 \varphi}{1 - e^2 \sin.^2 \varphi} = \frac{b\pi. d\sin. \varphi (1 - \sin.^2 \varphi)}{1 - e^2 \sin.^2 \varphi}$$

oder  $= b\pi \left\{ \frac{d. \sin. \varphi}{e^2} - \frac{1 - e^2}{e^2} \frac{d \sin. \varphi}{1 - e^2 \sin.^2 \varphi} \right\}$  wovon

das Integral ist  $b\pi. \left\{ \frac{\sin. \varphi}{e^2} - \frac{1 - e^2}{2e^3} \log. \frac{1 + e \sin. \varphi}{1 - e \sin. \varphi} \right\}$

welches von  $\varphi = -90^\circ$  bis  $\varphi = +90^\circ$  genommen, endlich giebt die Attraction

$$= \frac{b\pi}{e^2} \left( 2 - \frac{1 - e^2}{e} \log. \left( \frac{1 + e}{1 - e} \right) \right) \text{ als Attraction am Aequator.}$$

X. Die Attraction wird hier linearisch ausgedrückt, weil wir sie für jedes Theilchen  $= \frac{dM}{r^2}$  gesetzt haben; nach eben dieser

Art des Ausdruckes würde die ganze Schwere an der Oberfläche der kugelförmigen Erde, deren Halbmesser  $= R$

durch  $\frac{4}{3} \frac{\pi R^3}{R^2}$  ausgedrückt seyn, und da wir diese als E

heit ansehen, so müssen jene Ausdrücke noch mit  $\frac{4}{3} \pi R$  diirt werden. Dadurch erhalten wir für ein Theilchen, dess mit der Axe parallele Ordinate  $= x$ , die auf sie senkrech Ordinate  $= y$  ist (nach Nr. VI.) die mit der Axe parall

$$\text{Attraction} = \frac{3 (1 - e^2) x}{R e^2} \left\{ -1 + \frac{1}{2e} \log. \frac{1+e}{1-e} \right.$$

die mit dem Aequator parallele Attraction

$$= \frac{3 y}{4 R e^2} \left\{ 2 - \frac{1 - e^2}{e} \log. \frac{1+e}{1-e} \right\}.$$

Da nun jene, wie aus Nr. 16. erhellt, um  $\frac{2 f^2 x}{a^3}$  ve

mindert, diese um  $\frac{f^2 y}{a^3}$  vermehrt wird durch die Einwirkun

des anziehenden Gestirns, so ist es die aus

$$x \left\{ -\frac{3 (1 - e^2)}{R e^2} + \frac{1}{2} \frac{(1 - e^2)}{R e^3} \log. \frac{1+e}{1-e} - \frac{2 f^2}{a^3} \right\} \text{ u}$$

$$y \left\{ \frac{3}{2 R e^2} - \frac{1}{4} \frac{(1 - e^2)}{R e^3} \log. \frac{1+e}{1-e} + \frac{f^2}{a^3} \right\}$$

entstehende Mittelkraft, die auf die Oberfläche senkrecht se

mufs, damit das Gleichgewicht bestehe. Nenne ich  $\sigma$  d

Winkel, den diese Mittelkraft mit der Axe  $x$  macht, so i

$$\text{Tang. } \sigma = \frac{x}{y} \left\{ \frac{+3e - \frac{1}{2}(1 - e^2) \log. \left( \frac{1+e}{1-e} \right) + \frac{2 f^2 R e^3}{a^3}}{-6(1 - e^2)e + 3(1 - e^2) \log. \left( \frac{1+e}{1-e} \right) - \frac{4 f^2 R e^3}{a^3}} \right.$$

In einem Sphäroid aber ist der Winkel der Normallin

mit der Axe durch  $\text{Tang. } \sigma = \frac{y}{(1 - e^2) x}$  bestimmt, und die

se Winkel müssen also gleich seyn, wenn ein Sphäroid von d

Excentricität  $= e$  die zum Gleichgewicht erforderliche F

gur ist.

XI. Bekanntlich ist  $\log. \frac{1+e}{1-e} = 2 \left( e + \frac{1}{3} e^3 + \frac{1}{5} e^5 + \right.$

also der Zähler des ersten Werthes von  $\text{Tang. } \sigma$  ist  $=$

$$y \left( 2 e^3 + \frac{1}{3} e^5 + \frac{2 f^2 R e^3}{a^3} \right), \text{ der Nenner des erste}$$

$$\text{Werthes} = x \left( 2 e^3 - \frac{1}{4} e^5 - \frac{4 f^2 R e^3}{a^3} \right).$$

$$\text{Es mu\ss also } \frac{1}{1 - e^2} = \frac{1 + \frac{1}{4} e^2 + \frac{f^2 R}{a^3}}{1 - \frac{1}{4} e^2 - \frac{2 f^2 R}{a^3}} \text{ seyn,}$$

$$\text{oder } e^2 = \frac{1}{4} \frac{f^2 R}{a^3}.$$

Da  $R$  hier den mittlern Halbmesser der Erde,  $a$  den Abstand des anziehenden Gestirns bedeutet, so ist, wenn ich unter  $A$  die halbe lange Axe verstehe unter  $B = A \sqrt{1 - e^2}$  den Halbmesser des auf sie senkrechten grössten Kreises,

$$R = \frac{A}{2} \left( 1 + \sqrt{1 - e^2} \right) \text{ und } A^2 e^2 = A^2 - B^2,$$

$$\frac{A^2 e^2}{A + B} = A - B = \frac{A^2 e^2}{2 R}, \text{ daher } A - B = \frac{1}{4} \frac{f^2 A^2}{a^3}.$$

XII. Will man hieraus die Höhe der durch die Sonne bewirkten Fluth finden, so ist für eine kugelförmige Erde

$$\text{vom Halbmesser} = A = 19597962 \text{ Fufs, weil } \frac{f^2}{A^2} = \text{der}$$

$$\text{Masse der Sonne gleich } 354790, \frac{A}{a} = 0,000041585 \text{ ist, } A - B$$

$$= 1,875 \text{ Paris. Fufs, als Intervall der höchsten Fluth der Ebbe für die Wirkung der Sonne.}$$

$$\text{Für den Mond ist } \frac{f^2}{A^2} = \text{ungefähr } \frac{1}{70}, \frac{A}{a} = \frac{1}{60,296},$$

$$\text{also } A - B = 4,81 \text{ Fufs.}$$

Die vereinigten Fluthen des Mondes und der Sonne bei den Syzygien würden also 6,69 Fufs; die Fluthen bei den Quadraturen kaum 3 Fufs betragen.

19. Diese Betrachtungen reichen offenbar hin, die Verschiedenheit der Fluthhöhe bei der Erdnähe und Erdferne des Mondes, auch die Zeit und Höhe der Fluth bei der vereinten Wirkung von Sonne und Mond, wenn sie in verschiedenen Punkten des Himmels stehen, herzuleiten, so weit dies nämlich der Voraussetzung, daß das Wasser sich völlig ins Gleichgewicht stelle, gemäß ist. Ich will hiebei nicht verweilen, sondern nur noch den oben unerklärt gelassenen Umstand berühren, warum die Fluthen am grössten sind, wenn der anziehende Himmelskörper im Aequator steht. Auf die wegen



Fig. 7. der Rotation stattfindende Abweichung der Erde von der Kug-  
gestalt wird auch hier nicht gesehen, sondern ADBE stellt  
Sphäroid vor, so wie die Attraction des Mondes es bestim-  
Ist nun hier NO die Ebene des Aequators, so hat O  
höchste Fluth dann, wenn der Mond im Zenith des O  
D steht, aber da auch der auf die Ebene der Figur sen-  
rechte Halbmesser der Erde = CA ist, so ist der grösste  
Halbmesser des Erd-Aequators = CO, der kleinste = CA, u  
das Intervall zwischen Fluth und Ebbe = CO — CA, welches,

$$\begin{aligned} CO &= \frac{A \sqrt{(1 - e^2)}}{\sqrt{(1 - e^2) \cos.^2 d}} = \\ &= A (1 - \tfrac{1}{2} e^2 \sin.^2 d), \text{ gesetzt werden kann } \\ CA &= A \sqrt{(1 - e^2)} = A (1 - \tfrac{1}{2} e^2) \text{ ist, in } CO - \\ &= A \cdot \tfrac{1}{2} e^2 \cos.^2 d \text{ übergeht.} \end{aligned}$$

Die Fluthhöhe ist also unter dem Aequator dem Quadra-  
vom Cosinus der Declination des Gestirns proportional. A  
auch für andere geographische Breiten gilt eine ähnliche I-  
stimmung. Deutet nämlich o n einen mit dem Aequator p-  
rallelen Schnitt an, so ist dieser eine Ellipse, die dem Aequ-  
tor ON ähnlich ist, aber im Verhältniß des Cosinus der Bre-  
kleiner, der grösste Halbmesser dieses Schnitts ist a  
= A Cos. β. (1 —  $\frac{1}{2}$  e<sup>2</sup> Sin.<sup>2</sup> d), der klein-  
= A Cos. β. (1 —  $\frac{1}{2}$  e<sup>2</sup>), und da nicht der U-  
terschied dieser Halbmesser =  $\frac{A \cos. \beta}{2} e^2 \cos.^2 d$

Fluthhöhe bestimmt, sondern dieser Unterschied noch  
dem Cosinus der Neigung gegen die Verticallinie multipli-  
cirt wird, also or = om. Cos. β seyn würde, wenn o  
=  $\frac{A \cos. \beta}{2} e^2 \cos.^2 d$  = jenem Unterschiede ist, so ist  
fenbar die Fluthhöhe in der geographischen Breite = β  
=  $\frac{A e^2 \cos.^2 \beta \cos.^2 d}{2}$ , wenn des Mondes Declinati-  
= d ist.

Eben das gilt für die Sonne.

Diese Formel zeigt erstlich, daß die Fluth gegen die Po-  
der Erde abnimmt, und zweitens, daß um die Zeit der Aequi-  
noctien, wo beim Neumond und Vollmond beide Himme-  
körper dem Aequator nahe sind, die Springfluthen höher ste-  
gen, als zu andern Jahreszeiten.

20. Obgleich nun diese Untersuchungen, so wie sie hier angestellt und von BERNOULLI, MACHAURIN und EULER in der Mitte des vorigen Jahrhundert durchgeführt sind, in Hauptsachen eine genügende Erklärung darzubieten können, so sind doch die Mathematiker in dem, was sie Erklärung einer Naturerscheinung nennen, zu strenge, als daß sie immer hierbei hätten stehen bleiben sollen. Eine Erklärung ist erst dann *vollständig* erklärt, wenn dabei erstlich die mitwirkende Umstände genau der Natur gemäß in Betrachtung gezogen sind, und wenn sich dann zweitens die in diesen Zahlen gegebenen Beobachtungen auch dem Mafse nach mit der Theorie einstimmig zeigen. LAPLACE fand es daher mit Recht nothwendig, auf den Umstand, daß der Zustand des Gleichgewichts nie erreicht wird, sondern die Fluth und Fluth in steten Oscillationen besteht, Rücksicht zu nehmen, und die so berichtigte Theorie erst mit der Erfahrung zu vergleichen. Diese Theorie hier ganz mitzutheilen, überschreitet nun zwar bei weitem die Grenzen der vorliegenden Darstellung; indess glaube ich doch den künftigen Lesern einen Blick auf die Hauptzüge dieser Theorie zu verenthalten zu dürfen, und ich will es wagen, eine Skizze dieser Hauptzüge zu versuchen. Auch sie ist noch nicht eine durchaus vollendete; aber sie enthält Andeutungen auf alles das, was man bei Vergleichung zahlreicher und sehr genauer Beobachtungen vielleicht künftig berücksichtigen nothwendig finden wird.

21. Jedem, der sich nur etwas mit der höheren Hydrodynamik beschäftigt hat, sind die Differentialgleichungen

$$x + Q \delta y + R \delta z - \delta p = \\ \delta x \left( \frac{d^2 x}{dt^2} \right) + \delta y \left( \frac{d^2 y}{dt^2} \right) + \delta z \left( \frac{d^2 z}{dt^2} \right), \\ \text{und } 0 = \left( \frac{du}{dx} \right) + \left( \frac{dv}{dy} \right) + \left( \frac{dw}{dz} \right) \text{ bekannt}^1, \text{ wel-}$$

che Bewegungen flüssiger Körper von unveränderlicher Dichtigkeit = 1, umfassen. Hier ist die Lage jedes Theilchens durch drei, auf einander senkrechte Coordinaten  $x, y, z$ , gegeben,  $u, v, w$  sind die am Ende der Zeit =  $t$

<sup>1</sup> Ich habe hier ganz LAPLACE's Bezeichnungen im 4. Buch d. *Mem.* beibehalten.

statt findenden, diesen drei Coordinaten parallelen Geschwindigkeiten, also  $u = \left(\frac{dx}{dt}\right)$ ,  $v = \left(\frac{dy}{dt}\right)$ ,  $w = \left(\frac{dz}{dt}\right)$ ,  $P, Q, R$ , sind die nach diesen drei Richtungen wirkenden beschleunigenden Kräfte; da aber in allen in der Natur vorkommenden Fällen  $P\delta x + Q\delta y + R\delta z$ , eine integrable Formel ist, so setzen wir dafür  $\delta V$  und bemerken, daß  $V$  der Summe derjenigen Producte besteht, welche wir erhalten, wenn jede Kraft in das Differential ihrer Richtung multipliziert wird; endlich ist  $p$  der Druck, den eben jenes Theilchen leidet.

Die Bezeichnung  $\delta$  ist hier von dem  $d$  deswegen verschieden, weil die letztere sich auf ein und dasselbe Theilchen, welches wir im Laufe der Zeit gleichsam verfolgt, bezieht, jene Bezeichnung hingegen den Uebergang auf ein anderes Theilchen andeutet.

Um diese Formeln auf die Schwankungen des Meeres anzuwenden, führt man sie besser auf drei neue veränderliche Größen  $r, \vartheta, \pi$  zurück, deren erste der Abstand vom Schwerpunkte der Erde ist, welcher zugleich der Anfangspunkt der  $x, y, z$ , war, die zweite  $\vartheta$  giebt den Winkel an, welchen dieser Radius  $r$  mit der Axe der  $x$  macht, und  $\pi$  ist der Winkel, den eine durch  $r$  und die Axe der  $x$  gelegte Ebene mit der durch die Axe der  $x$  und die Axe der  $y$  gelegten Ebene macht.

Wenn die Erde eine Rotation um die Axe der  $x$  hätte, würde  $\pi$  sich schon deshalb im Laufe der Zeit ändern, und auch keine Bewegung in dem Fluide vorginge, und da die Rotationsbewegung gleichförmig ist, ginge der Werth von  $\pi$ , der für den Anfang der Zeit  $t$  galt, in  $nt + \pi$  über; aber, wo von Schwankungen des Flüssigen, jedoch nur von kleinen Schwankungen, die gegen die ganze Größe der Erde gering sind, die Rede ist, gehen die anfänglichen Werthe  $r, \vartheta, \pi$  im Laufe der Zeit in  $(r + \alpha s); (\vartheta + \alpha u); (\pi + nt + \alpha v)$  über, und hier ist  $\alpha$  so klein, daß man seine höheren Potenzen weglassen darf. Hier erhellt nun leicht,

$$x = (r + \alpha s) \cos. (\vartheta + \alpha u),$$

$$y = (r + \alpha s) \sin. (\vartheta + \alpha u) \cos. (nt + \pi + \alpha v)$$

$$z = (r + \alpha s) \sin. (\vartheta + \alpha u) \sin. (nt + \pi + \alpha v)$$

ist, und man findet  $\delta x, \delta y, \delta z$ , indem man bloß  $r, \vartheta, \pi$  als veränderlich ansieht, die in Beziehung auf  $t$  genommen



Differentiale aber, indem man bloß  $s$ ,  $u$ ,  $v$  als veränderlich ansieht. So wird, wenn man die in  $a^2$  multiplicirten Glieder wegläßt,  $\delta x = \delta \vartheta [(-r - as) \sin \vartheta - arv \cos \vartheta] + \delta r [\cos \vartheta - au \sin \vartheta]$ ; und so ferner.

Aber da wir unsere Betrachtungen sogleich bloß auf die Oberfläche beziehen werden, und für diese  $r$  beinahe constant ist, so können wir  $\delta r$  als  $= 0$  werdend ansehen, und erhalten durch eine etwas lange, aber gar nicht schwierige Rechnung

$$\begin{aligned} & a r^2 \delta \vartheta \left\{ \left( \frac{d^2 u}{dt^2} \right) - 2 n \sin \vartheta \cos \vartheta \left( \frac{dv}{dt} \right) \right\} \\ & + a r^2 \delta \pi \left\{ \sin^2 \vartheta \left( \frac{d^2 v}{dt^2} \right) + 2 n \sin \vartheta \cos \vartheta \left( \frac{du}{dt} \right) \right. \\ & \quad \left. + \frac{2 n \sin^2 \vartheta}{r} \left( \frac{ds}{dt} \right) \right\} \quad \left. \vphantom{\frac{d^2 v}{dt^2}} \right\} L. \\ & = \frac{n^2}{2} \delta \left\{ (r + as)^2 \sin^2 (\vartheta + au) \right\} + \delta V - \frac{\delta p}{\rho} \end{aligned}$$

Da diese Gleichung sich auf die Oberfläche beziehen soll, so ist  $\delta p = 0$ , weil alle Theilchen, die sich an der Oberfläche befinden, gar keinen Druck leiden, also in Beziehung auf sie auch keine Ungleichheit des Druckes statt findet. Ferner würden beim Zustande des Gleichgewichts alle vor dem Gleichheitszeichen stehenden Glieder wegfallen, da im Gleichgewichte die von der Zeit abhängigen Aenderungen gar nicht vorkommen, und folglich ist, wenn  $(\delta V)$  denjenigen Werth anzeigt, den  $\delta V$  beim Gleichgewichte hat, der nach dem Gleichheitszeichen stehende Theil  $= \delta V - (\delta V)$ , und dieser läßt sich noch näher angeben, da  $\delta V$  nur dadurch von  $(\delta V)$  verschieden ist, daß erstlich die Schwere etwas anders einwirkt, wenn die Oberfläche sich um etwas Geringes  $= \alpha y$  über den natürlichen Zustand erhebt, und zweitens fremde Kräfte, zum Beispiel die Attraction der Sonne und des Mondes einwirken. Da  $\delta V$  die Summe der Producte aus jeder Kraft in das Differential ihrer Richtung ausdrückt, so kommt wegen der Einwirkung der Schwere, deren Kraft  $= g$  sey, ein Glied  $= -g \delta r$  vor, so lange das Theilchen an der Oberfläche in der Entfernung  $= r$  war, oder beim Gleichgewichte, und dieses Glied geht in  $-g (\delta r + \alpha \delta y)$  über, wenn bei der Bewegung das Theilchen in die Entfernung  $r + \alpha y$  rückt<sup>1</sup>,

<sup>1</sup> An der Oberfläche ist also  $y$  das, was vorher  $s$  hieß.

und wenn man die aus der Einwirkung fremder Anziehungs-  
entspringenden Glieder  $= a\delta V'$  setzt, so ist  $\delta V =$   
 $= -ag\delta y + a\delta V'$ .

Diese Betrachtungen verbunden mit der Bemerkung  
das Glied, worin  $\left(\frac{ds}{dt}\right)$  vorkommt, wegfallen kann, gie-  
her für die Oberfläche folgende erste aus der Wirkung  
Kräfte hergeleitete Gleichung

$$r^2 \delta \vartheta \left\{ \left( \frac{d^2 u}{dt^2} \right) - 2n \sin. \vartheta \cos. \vartheta. \left( \frac{dv}{dt} \right) \right\} \\ + r^2 \delta \pi \left\{ \sin.^2 \vartheta. \left( \frac{d^2 u}{dt^2} \right) + 2n \sin. \vartheta. \cos \vartheta \left( \frac{du}{dt} \right) \right\} \\ = -g\delta y + \delta V'.$$

Die zweite im Anfange angeführte Gleichung beruht  
der Ueberlegung, daß im Fortrücken des Theilchens  
Masse ungeändert bleibt. Diese Masse hat bei der an-  
lichen durch  $r$ ,  $\vartheta$  und  $\pi$  bestimmten Lage die drei Dime-  
nen  $dr$ ,  $r d\vartheta$ ,  $r d\pi \sin. \vartheta$ , oder ist  $= r^2 dr. d\vartheta. d\pi \sin.$   
im Fortgange der Zeit ist sie also den frühern Bezeichnun-  
gemäß in  $(\sin. \vartheta + a u \cos. \vartheta) (r^2 + 2 r a s) (dr +$   
 $(d\vartheta + a du) (d\pi + a dv)$  übergegangen, welches, da  
höhern Glieder wegbleiben  $= r^2 \sin. \vartheta. dr. d\vartheta. d\pi$

$$+ a \left\{ 2 r s \sin. \vartheta. d\vartheta. dr. d\pi + r^2 \sin. \vartheta d\vartheta. ds \right. \\ \left. + r^2 \sin. \vartheta dr. du. d\pi + r^2 \sin. \vartheta. d\vartheta. dr. \right. \\ \left. + r^2 \cos. \vartheta. u d\vartheta. dr. d\pi \right\},$$

$$\text{ist, und also } 0 = \frac{d. r^2 s}{dr} + r^2 \left\{ \left( \frac{dn}{d\vartheta} \right) + \left( \frac{dv}{d\pi} \right) + \frac{n \cos.}{\sin.} \right\}$$

als zweite Gleichung für die Bewegung giebt.

Auch das in Beziehung auf  $r$  genommene Integral di-  
Gleichung wird also eine gegenseitige Bestimmung der v-  
kommenden Größen geben; und bei dieser Integration kön-  
 $u$  und  $y$  als constant angesehen werden, weil sich zei-  
läßt<sup>1</sup>, daß die Theilchen, die sich auf einem gewissen E-  
halbmesser befinden, sich auch bei den hier zu betrachte-  
den Schwankungen fortwährend auf einerlei Halbmesser  
finden.

<sup>1</sup> LAPLACE gegen das Ende des 36. §. im I. Buch.

Dieses Integral wird demnach

$$C = r^2 s + \frac{1}{2} r^3 \left\{ \left( \frac{d u}{d \vartheta} \right) + \left( \frac{d v}{d \pi} \right) + \frac{u \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} \right\}$$

und wenn  $r=R$  ist, für den Boden des Meeres, und dort  $r^2 s = R^2 (s)$

$$\text{wird, so ist } C = R^2 (s) + \frac{1}{2} R^3 \left\{ \left( \frac{d u}{d \vartheta} \right) + \left( \frac{d v}{d \pi} \right) + \frac{u \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} \right\}.$$

Das Integral erhält seinen vollen Werth an der Oberfläche, wo  $r = R + \gamma$  ist, wenn  $\gamma$  die Tiefe des Meeres anzeigt, der volle Werth ist also

$$0 = r^2 s - R^2 (s) + R^2 \gamma \left\{ \left( \frac{d u}{d \vartheta} \right) + \left( \frac{d v}{d \pi} \right) + \frac{u \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} \right\}.$$

Da ferner  $r^2 s - R^2 (s) = R^2 s + 2 R \gamma s - R^2 (s)$  ist, und das Glied  $2 R \gamma s$  wegbleiben kann, weil die Tiefe des Meeres  $= \gamma$  sehr klein gegen  $R$  und auch  $s$  sehr klein ist, so haben wir  $r^2 s - (r^2 s) = R^2 (s - (s))$ ; und da  $R$  in  $R + \alpha (s)$ ;  $R + \gamma$  in  $R + \gamma + \alpha s$ , übergeht, wie aus den mit diesen Zeichen verknüpften Begriffen erhellet, so ist  $\gamma + \alpha (s - (s))$  die im Verlaufe der Zeit  $t$  veränderte Tiefe des Meeres. Da nun die Anfangs durch  $r, \vartheta, \pi$  bestimmten Theilchen so fortgerückt sind, daß ihre Lage jetzt durch  $r + \alpha s, \vartheta + \alpha u, \pi + \alpha v$  angegeben wird, (wenn gleich  $u, v$ , als unabhängig von  $r$  angesehen werden konnten) so sind die Theilchen in eine Stelle gerückt, wo schon Anfangs

$$\gamma \dots \text{den Werth} = \gamma + \alpha u \left( \frac{d \gamma}{d \vartheta} \right) + \alpha v \left( \frac{d \gamma}{d \pi} \right)$$

$$\text{hätte, also schon damals } \alpha (s - (s)) = \alpha \left( u \left( \frac{d \gamma}{d \vartheta} \right) + v \left( \frac{d \gamma}{d \pi} \right) \right)$$

war; da nun aber die Erhebung der Oberfläche vermöge der Schwankungen  $= \alpha \gamma$  war, so ist der jetzige wahre Werth

$$\text{von } \alpha (s - (s)) = \alpha \left\{ \gamma + u \left( \frac{d \gamma}{d \vartheta} \right) + v \left( \frac{d \gamma}{d \pi} \right) \right\} \text{ und}$$

daher der oben gefundene volle Werth des Integrals

$$\gamma = - \left( \frac{d. \gamma u}{d \vartheta} \right) - \left( \frac{d. \gamma v}{d \pi} \right) - \frac{\gamma u \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta}$$

und diese Gleichung (N), muß also nebst der obigen (M) den ferneren Untersuchungen zur Grundlage dienen<sup>1</sup>. Sie gelten

<sup>1</sup> Die Gründe, warum (M) auch für die innern Theilchen gilt, muß man bei LAPLACE I. §. 36. gegen das Ende nachsehn.



noch allgemein für alle kleine Schwankungen eines Kern der kugelförmigen Erde nicht sehr tief bedeckten Meeres.

22. Um sie auf die Oscillationen anzuwenden, wodurch die Attraction anderer Weltkörper hervorgebracht werden, müssen wir den Werth des Gliedes  $\alpha \delta V'$  entwickeln.

Dieser besteht theils aus der Wirkung der entfernten ziehenden Gestirne, theils aus der Attraction der Wasserschicht selbst, deren Höhe durch  $\alpha y$  ausgedrückt ist.

Wenn des Theilchens geographische Länge  $= \pi$ , des an diesem Orte culminirenden Punctes Rectascension  $= nt + \pi$ , wenn des Theilchens geographische Breite  $= 90^\circ$  ist, und  $v$  bedeutet die Declination,  $\psi$  die Rectascension des Gestirns, dessen Abstand vom Mittelpuncte der Erde  $= r$  ist, so erhellet leicht, daß die drei Coordinaten beider Puncte folgende sind:

$$\begin{aligned} \rho \sin. v; \quad \rho \cos. v. \cos. \psi; \quad \rho \cos. v. \sin. \psi; \\ r \cos. \vartheta; \quad r \sin. \vartheta \cos. (nt + \pi); \\ r \sin. \vartheta \sin. (nt + \pi). \end{aligned}$$

Der Abstand des anziehenden Körpers von dem angezogenen Theilchen ist also

$$= \sqrt{(\rho \sin. v - r \cos. \vartheta)^2 + (\rho \cos. v \cos. \psi - r \sin. \vartheta \cos. (nt + \pi))^2 + (\rho \cos. v \sin. \psi - r \sin. \vartheta \sin. (nt + \pi))^2}$$

$$= \sqrt{(\rho^2 - 2r\rho[\sin. v \cos. \vartheta + \cos. v \sin. \vartheta \cos. (nt + \pi - \psi)] + r^2)}$$

und wenn dieser Abstand  $= f$ , die Masse des Körpers  $= L$  ist, so ist die unmittelbare Einwirkung auf das Theilchen

$$= \frac{L}{f^2}, \text{ und der daraus hervorgehende Theil von } \alpha \delta V$$

$$= -\frac{L df}{f^3} = + L \cdot d \frac{1}{f}. \text{ Aber da bloß die relative Bewegung}$$

gegen den Mittelpunct der Erde gesucht wird, so wird die auf den Mittelpunct wirkende Kraft, in entgegengesetzter Richtung angebracht, jener Kraft hinzugefügt werden. Man findet man, wenn man die auf den Mittelpunct wirkende Kraft

$$= \frac{L}{\rho^2} \text{ nach den Richtungen der drei Coordinaten zerlegt}$$

dem Theilchen anbringt, und mit dem Differential ihrer Coordinaten multiplicirt; diese Zerlegung giebt

$$\frac{L}{\rho^2} \sin. v; \frac{L}{\rho^2} \cos. v \cos. \psi;$$

$$\frac{L}{\rho^2} \cos. v. \sin. \psi, \text{ and}$$

$$\frac{L}{\rho^2} \{ \sin. v. \delta x + \cos. v. \cos. \psi. \delta y + \cos. v. \sin. \psi. \delta z \}$$

welches =

$$= \frac{Lr}{\rho^2} \delta \{ \text{Const.} + \sin. v. \cos. \vartheta + \cos. v \cos. \psi \sin. \vartheta \cos. (nt + \pi) \\ + \cos. v. \sin. \psi \sin. \vartheta \sin. (nt + \pi) \}$$

ist, wenn man für  $x, y, z$ , ihre auf das angezogene Theilchen gehenden Werthe setzt, und dieses ist die mit  $\delta, \frac{L}{f}$  zu verbindende Gröfse, so daß  $\alpha \delta V' =$

$$L. \delta. \left\{ \frac{1}{f} - \frac{1}{\rho} - \frac{r}{\rho^2} [ \cos. \vartheta. \sin. v + \sin. \vartheta. \cos. v. \cos. (nt + \pi - \psi) ] \right\}$$

wird. Statt der Constans habe ich sogleich  $\frac{1}{\rho}$  gesetzt, weil, wenn das Theilehen im Mittelpuncte selbst läge, oder die Kugel, auf deren Oberfläche  $r$  sich bezieht, einen unendlich kleinen Halbmesser hätte, die relative Wirkung ja nothwendig  $= 0$

wäre. Wir müssen also nun  $\frac{1}{f}$  in eine nach den Potenzen von  $\rho$  geordnete fallende Reihe entwickeln; diese ist  $=$

$$\frac{1}{\rho} + \frac{r}{\rho^2} [ \cos. \vartheta \sin. v + \sin. \vartheta \cos. v. \cos. (nt + \pi - \psi) ] \\ + \frac{r^2}{\rho^3} [ ( \cos. \vartheta. \sin. v + \sin. \vartheta \cos. v. \cos. (nt + \pi - \psi) )^2 - \frac{1}{2} ]$$

und es wird  $\alpha \delta V' =$

$$\frac{r^2}{\rho^3} L. \delta. \left\{ [ \cos. \vartheta \sin. v + \sin. \vartheta \cos. v. \cos. (nt + \pi - \psi) ]^2 - \frac{1}{2} \right\}$$

wenn man wegen der Gröfse der Entfernung  $\rho$  die folgenden Glieder wegläfst. Dieser Werth läfst sich aber leicht in folgende verwandeln  $=$

$$\frac{r^2}{\rho^3} L. \delta. \left\{ \frac{1}{4} ( \sin.^2 v - \frac{1}{2} \cos.^2 v ) ( 1 + 3 \cos. 2 \vartheta ) \right. \\ \left. + 3 \sin. \vartheta \cos. \vartheta \sin. v. \cos. v. \cos. (nt + \pi - \psi) \right. \\ \left. + \frac{3}{4} \sin.^2 \vartheta \cos.^2 v \cos. 2 (nt + \pi - \psi) \right\},$$

der auf drei verschiedene Arten von Oscillationen hinweist.

Diese Oscillationen können, da sie sehr klein sind, sich zu einander hinzufügend und jede für sich betrachtet werden, und wir können sie daher jede einzeln betrachten. Diejenige, auf welche sich das erste Glied bezieht, hängt für einen gegebenen Ort auf der Erde bloß von  $v$  ab, ihre Periode wird also durch die Rückkehr des Himmelskreises zu derselben Declination bestimmt. Die zweite Art von Oscillationen hängt vorzüglich, wenn  $\pi$  einerlei bleibt, von  $\pi$  ab, und hat also den scheinbaren Umlauf des Gestirns um den ganzen Himmel oder die Rückkehr zu derselben Stellung zum Mittagskreis zu ihrer Periode. Die dritte Art von Oscillationen hat nur eine halb so lange Periode, da bei wenig verändertem  $v$  ihre gleichen Werthe schon wiederkehren, wenn  $\psi$  sich um 180 Grade ändert.

Ehe wir aber hieraus die Oscillationen selbst näher bestimmen können, müßte eigentlich noch derjenige Theil  $a \delta V'$  gesucht werden, der von der Attraction der Kugelschichten deren ungleiche Dicke durch  $\alpha y$  ausgedrückt ist, hervorgebracht wird. Indefs, da diese auf einer ganz eigenthümlichen Untersuchung beruht und es uns hier nur auf den Hauptgang der Betrachtungen ankommt, so wollen wir darauf hier keine Rücksicht nehmen.

### 23. Oscillationen der ersten Art.

Diese werden so bestimmt, als ob der ganze Werth

$a V'$  in dem Ausdrücke

$$\frac{1}{4} \frac{r^2}{\rho^3} L (\sin^2 v - \frac{1}{4} \cos^2 v) (1 + 3 \cos 2 \vartheta),$$

enthalten wäre. Die Betrachtung dieser Oscillation kann ich hier abkürzen durch die von LAPLACE vollständiger begründete Bemerkung, daß sie fast ganz so erfolgen, wie es das Gleichgewicht unter der Einwirkung der anziehenden Körper statt finden würde. Nimmt man dies an, so sind die in Beziehung auf  $t$  genommenen partiellen Differentiellen  $\frac{\partial V}{\partial t} = 0$ , und die Gleichung M geht ganz kurz in  $a g y = a V'$  über.

$$\text{das ist } \alpha y = \frac{r^2 L (\sin^2 v - \frac{1}{4} \cos^2 v) (1 + 3 \cos 2 \vartheta)}{4 \rho^3 \cdot g}.$$

und dies ist die Höhe der Fluth, die in Beziehung auf die Oscillationen statt findet. Der Grund aber, warum sich hier fast ganz die dem Gleichgewichte angemessene Form herausfindet,



stellt, oder sich herstellen würde, wenn keine andere Oscillationen vorkämen, ist der, daß  $v$  und  $\varrho$  lange genug nahe einerlei bleiben, um die gesammte Wirkung auszuüben, die diesem Werthe gemäß ist. Für den Mond ist das zwar nicht streng richtig, da seine Declination und Entfernung sich nicht so langsam ändert, aber auch für ihn glaubt LAMBERT mit diesem Ausdruck zufrieden seyn zu können.

## 24. Oscillationen der zweiten Art.

Das Glied

$$\frac{3r^2 L \sin. \vartheta \cos. \vartheta \sin. v \cos. v \cos. (nt + \pi - \psi)}{\varrho^3}$$

läßt sich so darstellen, daß  $v$  und  $\psi$  als bekannte Functionen von  $t$  erscheinen. Denn da die Declination  $v$  leicht durch den Abstand vom Durchschnittspuncte des Aequators mit der Bahn des anziehenden Körpers, also, da dieser Knoten hier als ruhend angesehen werden kann, durch die Rectension  $\psi$  dargestellt wird, diese aber sich ungefähr der Zeit proportional ändert, so läßt sich jener Ausdruck in eine Reihe von Gliedern von der Form  $\alpha k \sin. \vartheta \cos. \vartheta \cos. (it + \pi - A)$  entwickeln, in welcher, wegen der langsamen Bewegung der Himmelskörper in Vergleichung gegen die Umdrehung der Erde,  $i$ , wenig von  $n$  verschieden ist.

Um nun in Beziehung auf unsern Werth von  $V'$  die Gleichungen  $M$  und  $N$  zu integriren, wollen wir

$$y = a \cos. (it + \pi - A),$$

$$u = b \cos. (it + \pi - A),$$

$$v = c \sin. (it + \pi - A),$$

$$y - \frac{V'}{g} = a' \cos. (it + \pi - A)$$

setzen, wo  $a$ ,  $b$ ,  $c$  und  $a'$  rationale Functionen von  $\sin. \vartheta$  und  $\cos. \vartheta$  bedeuten. Unter diesen angenommenen Werthen ist bloß der für  $y$  angenommene anscheinend willkürlich; der

für  $y - \frac{V'}{g}$  findet wegen der eben angeführten Bedingun-

gen von selbst statt, wenn der für  $y$  richtig ist, und  $u$ ,  $v$  sind so an  $y$  geknüpft, daß die allgemeine Form ihrer Werthe mit der für  $y$  zugleich gegeben ist. Dies erhellt aus der Gleichung  $M$ , die, weil  $\vartheta$  und  $\pi$  sich unabhängig von einander ändern, sich in zwei Gleichungen zerlegt, nämlich

$$r^2 \left( \frac{d^2 u}{dt^2} \right) - 2 n r^2 \sin. \vartheta \cos. \vartheta \left( \frac{dv}{dt} \right) = \left( \frac{dV'}{d\vartheta} \right) - g \left( \frac{dy}{d\vartheta} \right)$$

und

$$r^2 \sin. 2\vartheta. \left( \frac{d^2 v}{dt^2} \right) + 2 n r^2 \sin. \vartheta \cos. \vartheta \left( \frac{du}{dt} \right) = \left( \frac{dV'}{d\pi} \right) - g \left( \frac{dy}{d\pi} \right)$$

Wenn nun hier in der letzten Gleichung, nach dem Gleichheitszeichen, kein anderer von  $\pi$  abhängiger Factor vorkommt, als  $\sin. (\pi + \pi - A)$ , so muß eben dieser Factor sich auch als der einzige von  $\pi$  und  $t$  abhängende in der Gleichung finden, was vor dem Gleichheitszeichen steht, und deshalb müssen  $u$  und  $v$  die angenommenen Werthe haben. Hieraus erhellet aber auch, wie man voraus sehen konnte, daß die für  $y$  angenommene Form einen Genüge thuernden Werth giebt. Hierbei ist denn auch noch die Bemerkung zu erwähnen, daß es nicht nothwendig ist, das vollständige Integral unserer Gleichungen zu finden, sondern daß ein bloß Genüge thuernder Werth zureicht. Der vollständige Werth muß nämlich zwei unbestimmte Functionen enthalten, deren Werthe vom anfänglichen Zustande des Flüssigen abhängen würden, aber gewiß ist in den Erscheinungen der jetzigen Oscillation nichts mehr von dem kenntlich, was von dem anfänglichen Zustande abhing, und es kommt daher auf jene Functionen gar nicht an.

Die Gleichung N läßt sich so ausdrücken:

$$y = + \left( \frac{d. \gamma u \sin. \vartheta}{d. \cos. \vartheta} \right) - \left( \frac{d. \gamma v}{d. \pi} \right), \text{ also nun durch}$$

$$a = + \left( \frac{d. \gamma b \sin. \vartheta}{d. \cos. \vartheta} \right) - \gamma c, \text{ wenn man } \gamma \text{ als von } \pi \text{ un}$$

abhängig annimmt, also nur den Fall betrachtet, wo die sphäroidische Wasserschicht eine bloß von der geographischen Breite abhängige Tiefe hat.

In den beiden aus der Gleichung M hervorgegangenen Gleichungen sollte man eigentlich darauf Rücksicht nehmen, daß  $i$  von  $n$  verschieden ist, und sollte die verschiedenen Glieder nachher in eins vereinigen; aber um hier nur die Hauptzüge der Theorie zu verfolgen, will ich es ansehen, als ob  $n = i$  wäre, was immer beinahe statt findet, da die eigene Bewegung des Gestirns gering ist. Dann würden jene zwei aus M hervorgegangenen Gleichungen mit Hülfe der für  $u$ ,  $v$  angenommenen Werthe

$$r^2 b + 2 r^2 c \sin. \vartheta \cos. \vartheta = + \frac{g}{n^2} \left( \frac{da'}{d\vartheta} \right); \text{ und}$$

$$r^2 c \sin.^2 \vartheta + 2 r^2 b \sin. \vartheta \cos. \vartheta = - \frac{g}{n^2} a'; \text{ geben, also}$$

$$b = \frac{g}{n^2 r^2} \left( \frac{\left( \frac{da'}{d\vartheta} \right) + 2 a' \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} \right), \text{ und}$$

$$c = - \frac{g}{n^2 r^2 \sin.^2 \vartheta} \left( \frac{a' + 2 \left( \frac{da'}{d\vartheta} \right) \cos. \vartheta \sin. \vartheta}{1 - 4 \cos.^2 \vartheta} \right),$$

oder wenn man hier auch der Grösse  $a$  die Form  $Q \sin. \vartheta \cos. \vartheta$  giebt und  $Q$  als unabhängig von  $\vartheta$  ansieht, wo dann

$$a' = \left( Q - \frac{k}{g} \right) \sin. \vartheta \cos. \vartheta \text{ ist, wird}$$

$$b = - \left( \frac{Qg - k}{n^2 r^2} \right); \text{ dadurch aber geht die Gleichung}$$

$$a = + \left( \frac{d(\gamma. b. \sin. \vartheta)}{d \cos. \vartheta} \right) - \gamma c, \text{ weil } b \text{ von } \vartheta \text{ unabhängig ist, in}$$

$$a = - \frac{\gamma b \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} - \gamma c - b \left( \frac{d\gamma}{d\vartheta} \right),$$

$$a = - b \left( \frac{d\gamma}{d\vartheta} \right) \text{ über, weil } - \frac{b \cos. \vartheta}{\sin. \vartheta} - c = 0 \text{ ist.}$$

Hier erhellt also, dass man  $a = 0$  erhalten würde, wenn man  $\gamma$  als unabhängig von  $\vartheta$  ansähe, oder dass die Schwankungen der zweiten Art ganz verschwänden, wenn der Erdkern überall gleich tief mit Wasser bedeckt wäre. Dieses würde wenigstens sehr nahe der Fall seyn, da unsre Voraussetzung  $i = n$ , nicht viel von der Wahrheit entfernt ist. Denken wir uns einen sphäroidischen Erdkern, den das sphäroidische Meer bedeckt, so können wir für einen solchen Körper  $\gamma = 1 (1 - q \cos.^2 \vartheta)$  setzen, und  $q$  als von  $\vartheta$  unabhängig ansehen; dann würde  $a = Q \sin. \vartheta \cos. \vartheta = -2blq \sin. \vartheta \cos. \vartheta$ .

$$\text{also } Q = \frac{2lkq}{2lgq - n^2 r^2}$$

und da wir nun aus leicht erhellenden Gründen für  $k$  wieder  $\frac{3r^2 L}{\rho^3} \sin. v. \cos. v$  setzen dürfen, da es so gut ist, als ob



wir  $v$  und  $\rho$  gar nicht als von  $t$  abhängig angesehen hätten, ist die Gröfse der zweiten Oscillation durch

$$\frac{6 L r^2 l q}{\rho^3} \left\{ \frac{\sin. v. \cos. v \sin. \vartheta \cos. \vartheta \cos. (nt + \pi - \psi)}{2 l g q - r^2 n^2} \right.$$

ausgedrückt und  $u, v$  ebenfalls bestimmt;

Hieraus erklärt sich, wie LAPLACE bemerkt, die so nahe Gleichheit der Fluthen, die statt finden, wenn das  $\odot$  stirn ein Mal über, das andre Mal unter dem Horizonte ist; da wenn  $l q$  sehr klein ist, so müssen diese Oscillationen sehr geringe werden, so wie sie es in unsern Meergegenden wirklich sind.

### 25. Oscillationen der dritten Art.

Sie hängen von dem Gliede

$$\frac{3}{4} \cdot \frac{r^2 L}{\rho^3} \sin.^2 \vartheta \cos.^2 v. \cos. (2nt + 2\pi - 2\psi), \text{ ab, und}$$

da wir schon wissen, daß man um die Oscillationen der zweiten Art so klein zu erhalten, als sie wirklich sind,  $\gamma$  beinahe als überall gleich ansehen muß, so wollen wir  $\gamma$  constant  $= 1$  setzen. Setzen wir nun

$$y = a \cos. (2nt + 2\pi - 2\psi),$$

$$y - \frac{V'}{g} = a' \cos. (2nt + 2\pi - 2\psi),$$

$$\text{also } a a' = a a - \frac{3 r^2 L}{4 \rho^3 g} \sin.^2 \vartheta \cos.^2 v,$$

$$u = b \cos. (2nt + 2\pi - 2\psi),$$

$v = c \sin. (2nt + 2\pi - 2\psi)$ , so könnten wir, ganz dem vorigen Verfahren analog fortrechnen; aber die Formeln werden hier einfacher, wenn man alles auf  $\sin. \vartheta = x$  zurückführt, wo dann die beiden aus M hergeleiteten Gleichungen geben

$$4n^2 r^2 b + 4n^2 r^2 c x \gamma (1 - x^2) = g \gamma (1 - x^2) \left( \frac{d a'}{d x} \right);$$

$$4n^2 r^2 c x^2 + 4n^2 r^2 b x \gamma (1 - x^2) = -2 g a';$$

$$b = \frac{g \gamma (1 - x^2) \left( \frac{d a}{d x} \right)}{4 n^2 r^2 x^2} + \frac{2 g a' \gamma (1 - x^2)}{4 n^2 r^2 x^3}$$

$$c = \frac{-2 g a'}{4 n^2 r^2 x^4} - \frac{g (1 - x^2) \left( \frac{d a'}{d x} \right)}{4 n^2 r^2 x^3}.$$

Wir hatten aber

$$y = + \left( \frac{d. \gamma u \sin. \vartheta}{d. \cos. \vartheta} \right) - \left( \frac{d. \gamma v}{d. \pi} \right), \text{ also jetzt}$$

$$\frac{z}{l} = - \left( \frac{d. b}{d. x} \right) r (1 - x^2) - \frac{b r (1 - x^2)}{x} - 2 c$$

oder endlich

$$0 = a x^2 (1 - x^2) \left( \frac{d^2 a}{d x^2} \right) - a x \left( \frac{d a}{d x} \right) + \frac{6 r^2 L x^2 \cos.^2 v}{g \rho^3} + a a \left( 2 x^2 - 8 + \frac{4 n^2 r^2 x^4}{g l} \right).$$

Diese Gleichung läßt sich nun auflösen, indem man

$a a = A x^2 + B x^4 + C x^6 + \text{etc.}$  setzt. Dadurch findet

man  $A = \frac{1}{4} \frac{r^2 L \cos.^2 v}{g \rho^3}$ ; aber B bleibt, wenn man die

Coefficienten von  $x^4$  gleich setzt, unbestimmt, und muß erst dadurch gefunden werden, daß man die folgenden Glieder be-

$$\text{trachtet, die } \frac{B}{A} = \frac{\frac{2 n^2 r^2}{g l}}{5 - 8 \cdot \frac{C}{B}}$$

$$\frac{C}{B} = \frac{2 n^2 r^2}{g l \left( 7 - 10 \cdot \frac{D}{C} \right)} \text{ und so weiter geben; hieraus erhält}$$

man B in einen Kettenbruch verwandelt und dann auch die übrigen Coefficienten.

Diese Oscillationen der dritten Art hängen also von der Tiefe des Meeres ab, und würden selbst auf einer ganz mit Wasser bedeckten Erde sehr verschieden seyn, je nachdem die Wasserschicht mehr oder minder tief ist. Diese Ungleich-

heit ist so groß, daß zum Beispiel für  $l = \frac{1}{722,5} r$ , welches

$= 0,4 \frac{n^2 r^2}{g}$  ist, die ganze Fluthöhe unter dem Aequator bei

Neumond und Vollmond 34 Fufs 3 Zoll, bei doppelt so großer Tiefe dagegen 5 Fufs 10 Zoll wird. Wenn die Tiefe des Meeres größer angenommen wird, so nimmt die Fluthhöhe ab, aber die Grenze dieser Abnahme ist diejenige Höhe = 36, 4 Zoll, welche statt fände, wenn das Meer in jedem Augenblick die Gestalt des Gleichgewichts annähme.

## Vergleichung der Theorie mit der Beobach

26. Die schönen, lange fortgesetzten Beobachtungen, welche im Anfange des vorigen Jahrhunderts in Brest angestellt waren, gaben LAPLACE schon im 4. Buche der Mécanique la dernière Gelegenheit, die Theorie mit der Erfahrung zu vergleichen; aber noch bessere Vergleiche haben sich später geboten, da seit 1806 die Beobachtungen in Brest auf das sorgfältigste fortgesetzt werden. Diese neuen Vergleiche sind vorzüglich darauf gerichtet, die Verschiedenheiten kennen zu lernen, welche die Fluthen, deren Periode ungefähr ein Tag ist, darbieten. LAPLACE macht über die Zusammenstellung der dazu auszuwählenden Beobachtungen folgende Bemerkung.

Wenn <sup>1</sup> man die Gesetze dieser Oscillationen aus den Beobachtungen kennen lernen will, so muß man nur die der *einen* Fluth über eine der nächsten Ebben in Betracht ziehen, da nach jedem vollen Tage die Oscillationen der zweiten Art dieselben oder nahe dieselben sind; man muß ferner gleich viele Fluthen, die mit den Syzygien und mit den Quadraturen der beiden Aequinoctien und der beiden Solstitien verbunden waren, in Betrachtung ziehen, um den Einfluß der ungleichen Declinationen als aufgehoben ansehen zu können und um auch den Einfluß zu beseitigen, den die ungleiche Entfernung des Mondes von der Erde hat, muß man um ein Aequinoctium oder Solstitium drei Syzygien nehmen und den Werth des mittleren verdoppeln, weil der Mond allemal zwischen zwei auf einander folgenden Syzygien in gerade entgegengesetzten Beziehungen in Hinsicht auf seine Annäherung der Erde oder Entfernung von der Erde ist. Nach diesen Regeln hat BOUVARD unter LAPLACE's Leitung die von 1807 bis 1823 in Brest angestellten Beobachtungen zusammengestellt, folgende Mittelzahlen gefunden.

I. Bei den *Aequinoctial-Springfluthen*, steigt die N  
mittagsfluth über die Früh - Ebbe am Tage vor dem  
zygium 5,546 Meter.

am Tage des Syzygii 6,094

am ersten Tage nachher 6,387,

**1 Méc. cél. Livre V. chap. 2. 3.**



am zweiten Tage nachher 6,343 Meter.

dritten — — 6,081.

vierten — — 5,491.

Um diese Beobachtungen und so auch die folgenden in einer, alle umfassenden Formel auszudrücken, nimmt LAPLACE an, daß die Höhe der vollen Fluth durch  $\alpha - \beta (t - y)^2$  dargestellt werde, wo also  $\alpha$  die Höhe der höchsten Fluth über den Mittelstand des Wassers bedeutet,  $t$  ist die Zeit nach dem Syzygio und  $y$  die Zeit, um welche die stärkste Wirkung der Gestirne dem Syzygio folgt. Dann muß die tiefste Ebbe, welche irgend einer Fluth um  $\frac{1}{4}$  Tag vorangeht, durch  $-\alpha + \beta (t - y - \frac{1}{4})^2$  dargestellt werden, und die ganze Fluthhöhe ist also  $= 2\alpha - \frac{\beta}{32} - 2\beta (t - y - \frac{1}{4})^2$  die vorigen Beobachtungen geben nun, wenn man Rücksicht darauf nimmt, daß die Fluth am Tage der Syzygien im Mittel nicht genau mit dem Syzygio selbst zusammentraf  $2\alpha = 6,4046$ ,  $2\beta = 0,1412$ .

Die Beobachtungen werden daher durch  $6,4024 - 0,1412 (t - 1,605)^2$  dargestellt, und  $1,605 - \frac{1}{4} = 1,480$  ist die Zeit der stärksten Wirkung der Gestirne in Brest nach den Syzygien, die höchste Fluth tritt 1,611 Tag nach dem Neu- oder Vollmond ein, und ist  $= 6,402$  Meter. Alles hier in Beziehung auf die Aequinoctial-Springfluthen.

Für die Quadraturen gelten nachher ähnliche Formeln, nur ist da die täglich mehr zunehmende Höhe der Fluth  $= \alpha + \beta (t - y)^2$ , der Ebbe  $= -\alpha - \beta (t - y + \frac{1}{4})^2$ , wenn die Höhe der Fluth über der *nächst folgenden* Ebbe beobachtet ist, also die ganze Fluthhöhe  $= 2\alpha + \frac{\beta}{32} + 2\beta (t - y + \frac{1}{8})^2$ . Dieses Gesetz des Wachsens, dem Quadrate der Zeiten gemäß, kann aber nur auf die dem Maximum oder Minimum nächsten Tage angewandt werden.

II. Die Solstitial-Springfluthen geben folgende Höhe der Nachmittagsfluth über die Früh-Ebbe:

am Tage vor den Syzygien 5,042. Meter

am Tage der Syzygien 5,398.

am ersten Tage nachher 5,583.

am zweiten — — 5,569.

am dritten — — 5,398.

am vierten — — 5,069.

Die Formel  $5,5956 - 0,0866 (t - 1,672)^2$  stellt Beobachtungen mit Rücksicht auf den Umstand dar, daß Syzygium im Mittel nicht mit der Zeit der höchsten Fluth zusammentraf, und die vollständigste Wirkung tritt bei der Quadratur 1,547 Tage nach den Syzygien ein.

Die Vergleichung dieses Resultates mit dem vorigen zeigt den Einfluß der Declinationen der Gestirne, indem die Syzygialfluthen nur 5,6 Meter sind, wenn Mond und Sonne so nahe der Erde ihre größten Declinationen haben, dagegen 6,4 Meter, wenn beide dem Aequator nahe sind. Dieser Unterschied ist sehr bestimmt auffallend, da wenn man auch nur die einzelnen Syzygien betrachtet, das Mittel aus den sechs Aequinoctial-Springfluthen selbst desjenigen Jahres, wo es am geringsten ausfällt, viel größer ist, als das größte unter den Mitteln aus den Solstitial-Springfluthen.

III. Für die Aequinoctial-Nippfluthen sind die Unterschiede zwischen der Morgenfluth und der Nachmittagsfluth genommen. Hier sind nur vier Tage aufgeführt, weil auf entfernteren Tagen das Gesetz, daß die Höhen ein den Quadraten der Zeit folgendes Gesetz haben, hier, wo die Abweichungen stärker sind, nicht mehr anwendbar seyn möchte.

Die mittlere ganze Fluthhöhe war am Tage der Quadratur

$$= 3,079 \text{ Meter}$$

$$\text{einen Tag nachher} = 2,438.$$

$$\text{zwei Tage nachher} = 2,446.$$

$$\text{drei} \quad \text{—} \quad \text{—} \quad = 3,095.$$

Die Formel ist  $2,3610 + 0,323 (t - 1,3846)^2$  und die geringste Fluth ist also 1,509 Tage nach der Quadratur 2,36 Meter hoch.

IV. Eine gleiche Betrachtung der Solstitial-Nippfluthen ergiebt: die Höhe am Tage der Quadratur 3,447 Meter

$$1 \text{ Tag nachher} \quad 3,163.$$

$$2 \text{ Tage} \quad \text{—} \quad 3,143.$$

$$3 \text{ Tage} \quad \text{—} \quad 3,425.$$

Das Minimum dieser Fluthen trifft daher 1,513 Tage nach der Quadratur und ist  $= 3,117$  Meter. Die Formel ist  $3,117 + 0,141 (t - 1,388)^2$ ; das Minimum der Fluthen fällt also fast genau eben so lange nach den Quadraturen als das Maximum nach den Syzygien.

Auch hier zeigt sich der Einfluß der Declination der G

stirne, welche bei den Solstitien die Nippfluthen nicht zu der Kleinheit gelangen läßt, die sie bei den Aequinoctien haben, weil bei den Aequinoctial-Nippfluthen die Wirkung des Mondes, als des am meisten wirkenden Körpers, durch seine starke Declination vermindert wird, statt daß sie bei den Solstitialquadraturen, wo der Mond sich ungefähr im Aequator befindet, mächtiger ist.

27. Die theoretischen Untersuchungen setzten die Erde als ganz bedeckt vom Wasser voraus und ihnen zu Folge müßte die Zeit der Fluth in einer genauen Uebereinstimmung mit der Culmination des Gestirns stehen. Da aber auf der Erde die Fortpflanzung der Bewegung des Meeres offenbar durch die Unregelmäßigkeit der Ufer und Begrenzungen desselben gestört wird, so läßt sich leicht einsehen, daß der Factor  $\text{Cos.}(2nt + 2\pi - 2\psi)$  die Form  $\text{Cos.}(2nt - 2\pi - 2\psi - 2\lambda)$  haben und  $\lambda$  für jeden Ort einen andern Werth erhalten wird.

LAPLACE zeigt in seinen neuern theoretischen Untersuchungen, daß man, wenn für die Declination der vermittelst des Fortrückens in der Bahn ausgedrückte Werth gesetzt wird, folgendes als den Ausdruck für die Kräfte, welche Oscillationen, deren Periode ungefähr ein halber Tag ist, bewirken, finde:

$$\frac{A L}{r^3} \text{Cos.}^4 \frac{1}{2} \varepsilon \text{Cos.}(2nt + 2\pi - 2mt - 2\lambda)$$

$$+ \frac{B L}{r^3} \text{Sin.}^2 \varepsilon \text{Cos.}(2nt + 2\pi - 2\gamma); \text{ hier ist der}$$

Halbmesser der Erde = 1, die Entfernung der Sonne =  $r$ , die Masse der Sonne =  $L$ , die Neigung ihrer scheinbaren Bahn gegen den Aequator =  $\varepsilon$ ;  $\frac{1}{2}$  das Complement der Breite des Ortes;  $nt + \pi$  der Stundenwinkel des Aequinoctialpunctes oder allgemein des Punctes, wo die Bahn des Gestirns den Aequator schneidet;  $mt$  ist die mittlere Bewegung der Sonne. Die Wirkung des Mondes würde durch zwei ganz ähnlich gebildete Glieder ausgedrückt, in denen  $r'$ ,  $L'$ ,  $\varepsilon'$  und so ferner in Beziehung auf den Mond eben das bedeuten, wie  $r$ ,  $L$ ,  $\varepsilon$  in Beziehung auf die Sonne. Die vier constanten Größen  $A$ ,  $B$ ,  $\lambda$ ,  $\gamma$  müssen aus den Beobachtungen bestimmt werden, und die Formel für die Wirkung des Mondes scheint neue vier constante Größen  $A'$ ,  $B'$ ,  $\lambda'$ ,  $\gamma'$  herbeizuführen. Aber da das zweite Glied von der Schnelligkeit der eignen Bewegung des Gestirns unabhängig ist, und der Durchschnittspunct des Aequators mit



der Mondbahn ohne Bedenken als ruhend angesehen werden kann, so kann man  $B' = B$  und  $\gamma' = \gamma + \delta$  setzen,  $\delta$  die Rectascension des Knotens der Mondbahn und der Equators ist, das heisst, man darf annehmen, dass der Theil der Fluth, der von dem Fortrücken des Gestirns an seiner Bahn unabhängig ist, bei beiden Gestirnen gleich sehr verzögert und auch bei beiden in gleichem Malse durch Localitäten verstärkt oder geschwächt wird. So sind also noch Constanten  $A, A', B, \lambda, \lambda'$  und  $\gamma$  aus den Beobachtungen bestimmen. Man darf ferner wagen, diese so an einander knüpfen, dass man  $A = (1 + m x) B, A' = (1 + m' x) B, \lambda = \gamma - m y, \lambda' = \gamma - m' y$  setzt; die Beobachtungen zeigen, dass diese Voraussetzung sehr nahe der Wahrheit ist, und es brauchen also nun nur vier Grössen  $B, \gamma, x, y$  aus den Beobachtungen hergeleitet zu werden.

Da in diesen Formeln das Glied, welches von  $m t$  abhängig ist, denjenigen Theil der Wirkung ausdrückt, die abhängt, wenn das Gestirn nach einer ganzen Rotation der Erde wieder im Meridiane stände, oder gar nicht am Himmel rückte, so erhellet leicht, dass die eigene Bewegung zur Vermehrung der Fluth beiträgt, wenn  $A > B$  ist: denn man kann annehmen, dass für  $m = 0, A = B$  seyn würde.

Unter den vier Grössen  $B, \gamma, x, y$  lässt sich aber noch eine  $y$  durch eine der Wahrheit nahe kommende Betrachtung wegschaffen. Es erhellet nämlich leicht, dass wegen des sehr kleinen Factors  $\sin^2 \epsilon$ , das erste Glied in unserer Gleichung das bedeutendste ist, dass also die Zeit der Fluth vornehmlich vom ersten Gliede abhängt; für die Zeit der vollen Erde muss also  $2 n t + 2 \pi - 2 m t - 2 \lambda$  wenig von einem vollen raden Vielfachen des ganzen Umfangs abweichen, und bei Syzygien muss dieses zugleich auch für den Mond oder  $2 n t + 2 \pi - 2 m' t - 2 \lambda'$  statt finden. Hierdurch findet sich Mittel, die Zahl der zu bestimmenden Grössen noch eine zu vermindern, und wenn man dann die sehr unbedeutenden Glieder weglässt und die Glieder, die sich in einem Mittel aus vielen Beobachtungen, als bald  $+$  bald  $-$  werden compensiren, weglässt, so erhält man aus einer Anzahl  $i$  Beobachtungen folgende Formeln, in welchen  $P$  die Summe aller  $\cos^2 v$  in den Aequinoctial-Syzygien,  $Q$  die Summe aller  $\cos^2 v$  in den Solstitial-Syzygien,  $R$ , die Summe a



$\cos^2 v$  in den Aequinoctial - Quadraturen,  $Q$ , die Summe aller  $\cos^2 v$  in den Solstitial - Quadraturen in Beziehung auf  $v =$  Declination der Sonne bedeuten, und  $P'$ ;  $Q'$ ;  $P'$ ,;  $Q'$ , eben die Bedeutung in Beziehung auf den Mond haben; — der Factor  $1 + 0,02734$  bei den Syzygien und  $1 - 0,02734$  bei den Quadraturen entsteht durch die Rücksicht auf die unter dem Namen Variation des Mondes bekannte Ungleichheit seiner Bewegung.

*Für die Aequinoctial - Syzygien*

$$2ia = 2 \frac{A L P}{r^3} + 2 A' \cdot 1,02734 \frac{L' P'}{r'^3}$$

$$- (A - B) \frac{L}{r^3} (P - Q) - (A' - B) 1,02734 \frac{L'}{r'^3} (P' - Q');$$

*für die Solstitial - Syzygien*

$$2ia = 2 \frac{A L}{r^3} Q + 2 A' \cdot 1,02734 \frac{L'}{r'^3} Q'$$

$$+ (A - B) \frac{L}{r^3} (P - Q) + (A' - B) 1,02734 \frac{L'}{r'^3} (P' - Q');$$

*für die Aequinoctial - Quadraturen*

$$2ia = 2 A' \cdot 0,97266 \frac{L'}{r'^3} Q', - 2 A \frac{L}{r^3} P,$$

$$+ (A' - B) 0,97266 \frac{L'}{r'^3} (P', - Q',) + (A - B) \frac{L}{r^3} (P, - Q,);$$

*für die Solstitial - Quadraturen,*

$$2ia = 2 A' \cdot 0,97266 \frac{L'}{r'^3} P', - 2 \frac{A L}{r^3} Q,$$

$$- (A' - B) 0,97266 \frac{L'}{r'^3} (P', - Q',) - (A - B) \frac{L}{r^3} (P, - Q,).$$

$r'$  ist die mittlere Entfernung des Mondes. Diese Formeln mit den Mitteln aus den Beobachtungen verglichen, geben, wenn  $A = (1 + m x) B$ ,  $A' = (1 + m' x) B$  gesetzt wird,  $m' x = 0,25291$ ;  $\frac{2 B L'}{r'^3} = 3,79491$  und  $\frac{2 B L}{r^3} = 1,612572$ , also

$$\frac{L'}{r'^3} : \frac{L}{r^3} = 2,35333 : 1 \text{ und daraus die Masse des Mondes}$$

$\frac{1}{74,946}$  der Erdmasse. Man kann dann auch den Werth

von  $\beta$  (in No IV) finden, und dieser ergiebt sich aus Erfahrung gemäß, nur bei den

Solstitial-Syzygien und bei den Aequinoctial-Quadraturen war um  $\frac{1}{10}$  zu groß.

28. Eine ähnliche Vergleichung der Theorie mit Beobachtungen stellt LAPLACE in Beziehung auf die in Erdnähe und in der Erdferne angestellten Beobachtungen. Die Aequinoctial-Syzygien, bei denen sich der Mond in Erdnähe befand, gaben den Werth von  $2\alpha = 7,209$ , für Erdferne  $2\alpha = 5,580$ .

Die Theorie dagegen giebt mit Hülfe der vorhin schon bestimmten Constanten den Unterschied dieser Zahlen 1,77, daß die Beobachtung 1,63 giebt und LAPLACE wagt nicht entscheiden, ob diese Differenz der Unsicherheit der Beobachtungen zuzuschreiben sey, oder von den nicht ganz vollkommen richtigen Voraussetzungen und den unvollkommenen Approximationen der Theorie abhängt.

LAPLACE vergleicht ferner die Zeit der höchsten und tiefsten Ebbe nebst der täglichen Verzögerung mit Theorie. Die Beobachtung gab: Zeit des niedrigsten Wassers am ersten Tage nach den Aequinoctial-Syzygien  $10^h$  Morg., am zweiten Tage  $10^h 50'$  Morg. Zeit des höchsten Wassers am ersten Tage nach den Aequinoctial-Syzygien  $4^h 21'$  am zweiten Tage  $4^h 58'$  Ab. Eben die vier Bestimmungen bei den Solstitial-Syzygien  $10^h 11'$  Morg.;  $10^h 52'$  Morg.;  $4^h 20'$  Ab.;  $5^h 1'$  Ab.

Bei den Aequinoctial-Quadraturen war Zeit des höchsten Wassers am ersten Tage nach der Quadratur  $9^h 30'$  Morg. zweiten Tage  $10^h 52'$  Morg. Zeit des tiefsten Wassers am ersten Tage nach der Quadratur  $3^h 48'$  Ab. Am zweiten Tage  $5^h 12'$  Ab. Eben die Bestimmungen bei den Solstitial-Quadraturen  $9^h 39'$  Morg.  $10^h 46'$  Morg.;  $3^h 57'$  Ab.;  $5^h 4'$  Ab.

Die Einwirkung der Declinationen auf die Verzögerung der Fluthzeit ist deutlich sichtbar, wenn sie gleich in Beziehung auf die Aequinoctial- und Solstitial-Syzygien nur wenig beträgt. Dieses so wie die vermehrte tägliche Verzögerung der Fluth, wenn der Mond sich in der Erdnähe befindet, ist der Theorie gemäß; aber dennoch findet LAPLACE, bei einer sorgfältigen Prüfung der Beobachtungen eine kleine Abweichung von der Theorie, die vielleicht andeuten könnte, daß das Princip der Coexistenz der verschiedenen Oscillationen nicht streng richtig wäre. Diese Abweichung beste-

darin, daß, wenn man die Zeit der Sonnenfluth aus den Viertelmondsfluthen ableitet, man sie um  $13\frac{1}{4}$  Min. früher findet, als wenn man die Zeit der Sonnenfluth aus den Neu- und Vollmondsfluthen ableitet. —

Ich muß die übrigen Vergleichen, die kein ganz entschiedenes Resultat geben, weil die zu bestimmenden Größen zu unbedeutend sind, übergehen, und glaube auch, daß das Bisherige hinreicht, theils um zu ähnlichen Vergleichen für andere Orte aufzufordern, theils zu zeigen, was eigentlich mathematische Prüfung einer Theorie heißt, und wie nur diejenigen Theorien, die zu einer solchen Prüfung Veranlassung geben, den Namen festbegründeter Theorien verdienen.

Nachrichten von einzelnen Merkwürdigkeiten, welche die Fluth an verschiedenen Orten darbietet.

29. Da schon die Theorie angiebt, daß die täglich zweimal wiederkehrende Ebbe und Fluth selbst auf einer ganz und überall gleich tief von Wasser bedeckten Erde sehr ungleich ausfallen würde, je nachdem diese Wasserschicht mehr oder minder tief wäre, so läßt sich leicht erachten, daß eine große Ungleichheit der Fluthen auf unserer so ganz unregelmäßig mit Wasser bedeckten Erde, an verschiedenen Orten statt finden muß. LAPLACE bemerkt, es möchten wohl, wenn man alle Länder durchginge, sich alle mögliche Verschiedenheiten finden. Ich kann von diesen mannigfaltigen Erscheinungen, deren sich gewiß aus Reisebeschreibungen viele sammeln ließen, nur einige wenige erzählen.

Im großen Südmeere (stillen Meere) ist bei den Societäts-Inseln die Fluth geringe, nach COOK bei Otahaiti nur 1 Fuß <sup>1</sup>. Bei den Sandwich-Inseln 2 Fuß 6 Zoll. Dagegen an den Küsten von Neu-Seeland an einigen Orten 5, an andern 10 Fuß bei Springfluthen; in der Straße zwischen Neuguinea und Neuholland 11 Fuß. Auf den freundschaftl. Inseln soll sie 6 Fuß steigen; in Macao 10 Fuß <sup>2</sup>.

Im Atlantischen Meere steigt sie bei der Insel St. Helena 39 Zoll bei Springfluthen, 20 Zoll bei Nippfluthen nach MASSELIER, bei den Canarischen Inseln 7 bis 8 Fuß, bei den Azo-

<sup>1</sup> Phil. Transact., 1772. p. 357.

<sup>2</sup> WOLTMANN'S Schiffahrtskunde S. 221. 224.



ren 5 bis 8 Fufs; an den Küsten von America ist fast ein so ungleiches Steigen der Fluth wie in Europa, denn wäh die Fluth in Charlestown 6 Fufs, in Rio Janeiro 8 Fufs, der Insel Martinique nur 1½ Fufs steigen soll, wird sie am St. Johns Fluß zu 24 Fufs, an der Mündung des Amazonenflusses zu 30 Fufs angegeben. Am östlichen Ufer des atlantischen Meeres scheint die französische und englische Küste am merkwürdigsten zu seyn. Bei Brest und Cap Lizard steigt die Fluth bei Springfluthen 18 bis 19 Fufs, ziemlich eben hoch soll sie in Falmouth und Plymouth und an der ganzen südlichen Küste Englands steigen; dagegen steigt sie bei St. Malo 46 Fufs, bei der Insel Jersey 38 Fufs, bei St. Malo 46 Fufs (ja nach einigen Angaben über 60 Fufs) <sup>1</sup> bei Cherbourg wieder nur 20 Fufs, bei Dieppe 18 Fufs, Boulogne und Calais 18 bis 19 Fufs. Dieses merkwürdige Anschwellen scheint von nichts anderem herzurühren, als dem Einengen der großen aus dem Meere hereindringenden Fluthwelle, die gerade bei St. Malo in einen Winkel zusammengedrängt wird.

Eine eben so ungemeine Höhe erreicht die Fluth in den Busen, in den die Saverne sich ergießt; denn statt daß bei Cap Lizard nur 18 Fufs, bei St. Iver 22 Fufs steigt, reicht sie bei Barnstable 26 Fufs Höhe und bei Milford-Haven 36 Fufs, vor der Saverne bei Hung sogar 45 Fufs <sup>2</sup>. Auch hier drängt sich die Fluthwelle, die von Süden in den Canal zwischen England und Irland eintritt, gegen ein gerade derstehendes Ufer und befindet sich also in ähnlichen Umständen, wie bei St. Malo. Sobald man über diese vorspringende Küste hinaus mehr nördlich geht, so ist die Fluth in Cansan-Bay nur 20 Fufs u. s. w. <sup>3</sup> Auch die Küste von America bietet ein solches Beispiel dar, indem <sup>4</sup> an der Küste von Acadien das Meer bei Springfluthen nur 9 Fufs steigt, dage

<sup>1</sup> Mém. de Paris. 1702. Hist. p. 19.

<sup>2</sup> Philos. Transact. 1668. p. 812.

<sup>3</sup> Wo ich hier keine andre Quelle anführe, habe ich aus WILHELM MANN's Handb. der Schiffahrtskunde geschöpft, womit noch zu vergleichen ist: Romme Tableaux des vents, des marées, et des courants. Par. 1817. 2 vol. 8.

<sup>4</sup> Nach den Angaben der Encyclopédie ou Dictionnaire universel. Art. Flux. wo jedoch diese 60 bis 70 Fufs durch ein: à ce qu'on assure, ein wenig zweifelhaft gemacht sind.



im Hintergrunde der Bay die Fluth 60 bis 70 Fufs Höhe erreichen soll.

Dafs dieses Antreffen an ein gerade entgegen stehendes Ufer die Fluth veranlassen kann, so viel höher zu steigen, scheint mir aus der Beobachtung der Wellen einzuleuchten; denn wenn diese im Freien auch keine sehr erhebliche Höhe haben, so steigen sie an einem steil ihnen entgegen tretenden Einbaue oft bis auf das drei oder vierfache ihrer Höhe, welches ohne Zweifel daher rührt, weil der einmal im Andrängen begriffene Wasserberg sich immerfort heranwölzt, obgleich das Wasser vorne nicht mehr ausweichen kann, wodurch denn diese Anhäufung bewirkt wird.

In der Nordsee vor der Elbe und Weser steigt die Fluth 12 Fufs, bei Helgoland 6 Fufs. In den nördlichen Gegenden ist sie auch noch an manchen Orten bedeutend, zum Beispiel in der Nähe des Nord-Caps, etwa 8 Fufs <sup>1</sup> in der Hudsonsbay 16 Fufs. Im Mittelländischen Meere ist die Fluth wenig bemerkbar. Bei Neapel beträgt sie kaum 1 Fufs; bei Toulon, wenn das Wetter ruhig ist, nach D'ANGEOS Angabe 1 Fufs; in Venedig bemerkt man, wie TOALDO angiebt, regelmäfsig zwei Fluthen, die bei Neu- und Vollmond auf 3 bis 3½ Fufs steigen, bei den Quadraturen kaum 16 Zoll <sup>2</sup>.

Ueber das Strömen und Anschwellen des Wassers in der Ostsee, was man wohl nicht eigentlich ein Fluthen und Ebben nennen kann, hat SCHULTEN Beobachtungen angestellt <sup>3</sup>. Dafs ein gegen die Küsten wehender Wind das Wasser steigen macht, scheint ein Hauptumstand zu seyn; SCHULTEN glaubt dieses Steigen sey ein Vorbote eines solchen Windes. Als Hauptursache der ungleichen Höhe sieht er den ungleichen Luftdruck an, dafs nämlich, wenn ein Theil der Ostsee einen hohen Barometerstand, der andre einen niedrigen Barometerstand hat, der letztere Theil sich zu einem höhern Stande erheben mufs, indem das Wasser da ausweicht, wo der Druck am stärksten ist. Genaue Beobachtungen, dafs das Steigen an

<sup>1</sup> Abh. der Schwed. Acad. XV, S. 176. Encyclopédie ou dict. univ. art. Flux.

<sup>2</sup> Phil. Transact. 1793. p. 168. v. Zachs Mon. Corr. XXVI. S. 146. Phil. Transact. 1777. p. 144.

<sup>3</sup> Gilb. Ann. XXXVI. 314.

den Küsten Schwedens nicht bloß mit einem niedrigen meterstande an eben diesen Küsten, sondern auch mit höhern Barometerstande an der deutschen Küste begleitet seyn sey, führt er indess nicht an, und also ist nicht entschieden, ob diese Ursache, die allerdings eine mitwirken mag, die einzige ist.

30. Auf das allmähliche Fortschreiten der Fluth, anders da, wo enge Zugänge sie aufhalten, habe ich schon aufmerksam gemacht. WOLTMANN's Angaben für die See sind als ein Beispiel sehr belehrend. Kennt man die Umstände überall so genau, so würden wir vermuthlich auch uns jetzt räthselhaft vorkommende Phänomene vollständig erklären können. Ein solches Phänomen scheint mir zum Beispiel die ungemein schwache Fluth bei Otahaiti, die sehr heftig von den stärkern Fluthen bei den freundschaftlichen Inseln und in andern nahe gelegnen Gegenden verschieden ist. Es läßt sich als möglich denken, daß an einem Orte keine Fluth wäre, wenn dieser Ort seine Fluth durch Canäle erhielte, in deren einem sie nach 6 Stunden, im andern nach 12 Stunden zu jenem Orte gelangte; hätten nämlich dann die Mündungen beider Canäle eine gleichzeitige gleichhohe Fluth, so würde ungefähr die höchste Höhe einer Fluthwelle allemal mit der größten Tiefe der andern zusammentreffen und ein fast immer gleich hohes Wasser vorbringen.

Schwerer zu erklären ist die höchst sonderbare Ordnung der Fluthen in Tonking in Ostindien, die von DAVENANT und KNOX so beschrieben wird<sup>1</sup>. Jede Fluth dauert 12 Stunden und jede Ebbe eben so lange, so daß es in 24 Stunden nur einmal Hochwasser wird; ferner finden in jedem Monate zwei Unterbrechungen der Fluthen statt, wo nämlich gar keine Fluth bemerkt wird, und zwischen diesen Zeitpunkten, etwa 14 Tage aus einander sind, erreicht die Fluth am siebenten Tage ihre größte Höhe; gleich nach jenen Tagen von der Fluth ist die Zunahme der Fluthen schwach und gleich von jenen Tagen ist auch die Abnahme der Fluthen nicht mehr sehr heftig, sondern die größte Aenderung fällt um die Zeit

---

<sup>1</sup> Phil. Transact. 1684. p. 681. Vergl. auch Mém. de Paris Tome 7. p. 777. wo von Siam Beobacht. vorkommen.

höchsten Fluthen. Endlich bemerkt man, daß in der einen Hälfte des Monats der aufgehende Mond, in der andern Hälfte der untergehende Mond die höchste Fluth bringt.

HALLEY hat diese Beobachtungen sorgfältiger verglichen und giebt an, daß wenn der Mond im Aequator ist, keine Fluth bemerkt werde, daß sie also am höchsten steige, wenn der Mond die größte Declination hat. Er findet ferner, daß der in den nördlichen Zeichen stehende Mond bei seinem Erscheinen über dem Horizonte die Fluth bringt, so daß es höchstes Wasser ist wenn er untergeht, das Umgekehrte findet statt wenn er in dem südlichen Zeichen steht. Wenn die Fluthen ihre größte Höhe erreichen, steigt das Wasser 9 Fuß über das Mittel und fällt 9 Fuß unter das Mittel. HALLEY versucht keine Erklärung, macht aber aufmerksam darauf, daß diese Fluthen wahrscheinlich in den Jahren stärker seyn müssen, wo der Mond sich bis zu  $28^\circ$  vom Aequator entfernen kann, als in den Jahren, wo er kaum  $19^\circ$  Declination erreicht. LAPLACE bemerkt über diese Erscheinung, daß die zweimaligen Fluthen am Tage ganz unmerklich werden müßten, wenn sie von zwei Seiten her einträten und sich so wie ich oben erwähnte, ganz zerstörten; in dem Falle blieben also nur die Oscillationen der zweiten Art übrig, die freilich nach den Formeln verschwinden, wenn die Declination des Mondes  $= 0$  ist.

Einigermassen hiermit verwandt scheint ein bei den Orkney-Inseln beobachtetes Phänomen zu seyn<sup>1</sup>, wo nämlich, an der Westseite von Long-Island, vier Tage vor und nach den Quadraturen zwar das Steigen und Fallen des Wassers ordentlich wechselt, aber der Fluthstrom und Ebbestrom 12 Stunden lang die eine, und die übrigen 12 Stunden die entgegengesetzte Richtung hält, statt daß in den Tagen um die Syzygien sich mit dem Steigen und Fallen auch die Richtung des Stromes alle 6 Stunden ändert. Auch dies scheint doch auf einem bei den Quadraturen merklicher werdenden Einflusse der täglich einmal wiederkehrenden Oscillationen zu beruhen, die freilich hier nicht auf eine kenntliche Weise von den Declinationen des Mondes abzuhängen scheinen<sup>2</sup>.

---

1 Phil. Trans. 1665. p. 53.

2 Mir ist nicht bekannt, ob neuere Beobachtungen diese Angaben bestätigt haben.



31. An unsern deutschen Küsten, an der Nordsee die Sturmfluthen merkwürdige, oft Unglück drohende und weilen Unglück bringende Ereignisse. Sie sind so deutlich gleiter der Nordweststürme, daß man diese wohl unbedingt als ihre Ursache ansehen kann. Nach der Bemerkung der wohner jener Gegend sind die Stürme am gefährlichsten von Südwest über Westen nach Nordwest gehen, und sie am gefährlichsten dann, wenn sie sehr lange mit ungeschwächter Gewalt dauernd gegen die Zeit des höchsten Wasser voller Wuth fortwähren. Diese Winde, am meisten der Nordwestwind, treiben das Wasser gegen die deutschen Ufer drängen es in die Mündung der Ströme hinein; sie hindern das Wasser, der Ebbe zu folgen und veranlassen daher, daß das Wasser oft die gewöhnliche Regel der Fluth und Ebbe nicht befolgt, sondern selbst wenn es Ebbe werden sollte, steigt. Die niedrigen Marschländer jener Gegenden sind mit Deichen deren Höhe 15 bis 20 Fuß, ja an Stellen, die dem Wellenschlag sehr ausgesetzt sind, bis 24 Fuß über die mittlere Fluth trägt, umgeben, aber dennoch ist es nicht selten, daß die Wellen über diese Dämme hinüberschlagen und das Beispiel des vorletzten Winters hat gezeigt, daß diese Höhe nicht reicht, um selbst ein fortwährendes Ueberströmen zu hindern.

Die Gefahr, die bei diesen Stürmen droht, besteht, selbst wenn das Wasser nicht über die Dämme strömt, darin, daß die große Kraft der Wogen, die selbst Granitblöcke von mehreren Centnern fortwälzt, indem die Wellen überstürzend auf den Abhang des Deiches schlagen, Löcher auswühlt, die endlich zu einem Durchbruche Veranlassung geben können. Dieser Gefahr muß ein gut angelegter, hoher, starker und hinreichend flach dossiger Deich widerstehen, und seit vielen Jahren ist auf die Art an den deutschen Ufern der Nordsee kein solcher Deichbruch entstanden. Wenn er entsteht, wie es ehemals öfter der Fall gewesen ist, so pflegt das an einer einzelnen Stelle durchströmende Wasser mit so ungeheurer Gewalt den übrigen Theil des Deiches wegzureißen, daß oft ein tief in den festen Boden des Landes selbst eingewühlter See von mehreren Morgen Landes groß, auch nachdem die Fluth sich wieder verlaufen hat, übrig bleibt. Das so einstürzende Wasser reißt, wie ein gewaltiger Strom, alles mit sich fort, und bringt gewöhnlich ganze Gegenden in das größte Unglück. Nicht ganz so gefährlich



ist es, wenn die Deiche überall gleichförmig gut und sicher sind, aber die Fluth so hoch steigt, daß sie ganze Deichstrecken ziemlich gleichmäfsig überströmt, so wie es im vorletzten Winter an manchen Orten geschah, die daher auch weniger gelitten haben. Dann wird zwar auch durch den Uebersturz der obere Theil des Deiches beschädigt, aber wenn der überstürzende Strom überall ziemlich gleich ist, so hat er wenigstens nicht ganz die Gewalt, wie im vorigen Falle, und es ereignet sich dann wohl, weil der ungemein hohe Stand der Fluth doch nicht lange dauert, daß zwar das Land mit Wasser bedeckt, aber doch theils nicht so hoch und gewaltig überfluthet wird, theils wenigstens gegen die nächsten Fluthen, die bei fortwährend stürmischem Wetter auch noch hoch zu steigen pflegen, ziemlich gedeckt bleibt.

Seit dem Jahre 1717, wo am Weihnachtstage alle Marschen des nördlichen Deutschlands durch eine verheerende Ueberschwemmung furchtbar litten, hatten die Gegenden in der Nähe der Nordsee keine Ueberschwemmung erfahren. Die hohen Fluthen in den spätern Jahren des vorigen Jahrhunderts, unter denen die vom 19. December 1792 und 3. März 1793 (sie stiegen 19 Fuß über die gewöhnliche Fluthhöhe) am meisten wegen der drohenden, aber glücklich abgewandten Gefahr im Andenken sind, hatten, ungeachtet der furchtbaren Wuth des Sturmes, die Deiche nicht überstiegen, und man glaubte schon die Grenze der Fluthhöhe zu kennen und den Fluthen durch hinreichend hohe Dämme genügend entgegengebaut zu haben; aber der seltene Fall, daß ein ungewöhnlicher Sturm mit den allerschlimmsten Stellungen des Mondes zusammentraf, hatte sich, so viel man wufste, noch nicht ereignet, und dieser seltene Fall traf am 2. und 3. Februar 1825 ein. An diesen Tagen fielen nämlich Vollmond, Erdnähe des Mondes und beinahe auch Durchgang des Mondes durch den Aequator so nahe zusammen, daß schon dadurch die Springfluth fast die grösste mögliche Höhe erreichen mußte; indess, dieser Fall war nicht unerhört, sondern trifft im Laufe einiger Jahre nach gewissen Regeln immer von Zeit zu Zeit ein und ereignete sich in den ersten Tagen des März wieder; aber unglücklicher Weise vereinigte sich mit dieser Springfluth ein mit Gewitter begleiteter Sturm von ausgezeichneter Heftigkeit, der die zahlreichen Unglücksfälle zur Folge hatte, welche sich an jenen Tagen an allen

See- und Flufsküsten von Flandern bis nach Holstein eigneten.

32. Ein noch schnelleres Steigen des Wassers, das immer nur wenige Minuten dauern und dann mit starkem Ueberschlag wechseln soll, wird oft bei den Erdbeben beobachtet. MICHELL führt zum Beispiel<sup>1</sup> an, daß bei dem fürchterlichen Erdbeben in Lissabon am 1. November 1755 die Sande anfangs vom Wasser entblößt zeigten und dann plötzlich 50 Fuß hohe Welle aus dem Meere heranstürzte. Aehnliche, wenn gleich weit geringere, aber gleichfalls schnell wechselnde Schwankungen wurden an dem Tage jenes Erdbebens selbst in sehr entfernten Meeren, an den englischen und holländischen Küsten, ja selbst bis nach America hin wahrgenommen<sup>2</sup>. Auf den Küsten des Canals stiegen diese schnell wechselnden Schwankungen doch bis auf 6 Fuß.

33. Auch in den Strömen bietet die Fluth manche merkwürdige Phänomene dar. Am Meeresufer theilt sich der Raum zwischen zwei Fluthen ziemlich gleich in Fluth und Ebbe, in den Flüssen dagegen dauert an jedem Orte die Ebbe länger als die Fluth. Der in den Flüssen allemal sehr merkliche Fluthstrom und Ebbestrom ist anfangs, kurz nach dem Wechsel des Stroms langsam und wird gegen die Mitte der Fluth und Ebbe stark, so daß nach SAUMAREZ<sup>3</sup> in der Themse bei London der Fluthstrom beinahe 5 Fuß, der länger anhaltende Ebbestrom  $3\frac{1}{4}$  Fuß in der Secunde zur Zeit der größten Schnelligkeit durchläuft. Höher hinauf in den Strömen verliert sich der Fluthstrom und die Fluth besteht nur noch in einem Anstauen, oder Anhalten des Ebbestromes.

Je höher man in den Strömen hinauf kommt, desto später kommt die Fluth dort an, daher sagen die Schiffer, wenn sie mit anfangender Fluth stromaufwärts segeln, daß sie die Fluth mitbringen. Dagegen kommt ein den Strom hinabfahrender Schiffer, der mit der Ebbe fährt, der Fluth entgegen und genießt die Vortheile der Ebbe nicht so lange, weil er allmählig an Orte kommt, die schon Fluth haben, wenn er höher hinauf, wo er vor einigen Stunden abfuhr, die Ebbe noch dau-

---

<sup>1</sup> Phil. Transact. 1760. p. 566.

<sup>2</sup> Ph. Tr. 1755. p. 351. sq. von Zach's Mon. Corr. XXVI. 1

<sup>3</sup> Phil. Trans. 1726. p. 68.

Die Fluthwelle setzt ihren Lauf stromaufwärts noch fort, während in der Mündung schon Ebbe eintritt, und daher kann es sich zum Beispiel bei Sturmfluthen ereignen<sup>1</sup>, daß die Fluthwelle erst in den obern Gegenden ankommt wenn der Sturm sich schon gelegt hat. Die sehr hoch angeschwellte Fluthwelle fängt dann zwar an zum Theil zur Mündung zurückzuweichen, aber zum Theil setzt sie ihren Sturz auch oberwärts fort.

Die Fluth erstreckt sich oft sehr tief in die Ströme hinein, wenn, wie es gewöhnlich der Fall ist, die Ströme an der Mündung sehr wenig Fall haben. Im Amazonenflusse soll die Fluth noch 200 französ. Meilen von der Mündung merklich seyn.

34. Oertliche Umstände bringen auch hier manche nicht so leicht zu erklärende Verschiedenheiten hervor. Ein Beispiel davon geben die *Leakies* in dem Flusse Forth<sup>2</sup>. Hier ist, nach WRIGHTS Erzählung zwischen Queens-Ferry (7 engl. M. oberhalb Leith) und einem Orte, den er the house of Manor nennt, eine solche Krümme, daß man auf dem Strome 25 engl. M., dagegen in gerader Linie nur 4 engl. M. hat. In dieser Gegend wird die Fluth einige Zeit durch ein Sinken des Wassers und die Ebbe durch ein Steigen des Wassers unterbrochen, und daher geht in jenem Falle die Fluth, in diesem die Ebbe weiter fort. Diese Erscheinung fängt gewöhnlich bei Queens-Ferry an, aber erst an einem höhern Puncte, wenn der Strom viel Wasser hat oder Springfluthen sind; dagegen erstreckt sie sich bei höherem Stromwasser oder Springfluthen höher hinauf bis oberhalb Stirling. WRIGHT sucht die Ursache der Erscheinung nicht auf; sie muß aber wohl darin liegen, daß die Fluthwelle sich zertheilt in der Krümme vorwärts stürzt, was sich vielleicht durch die Zurückwerfung von den Ufern erklärt.

35. Ein sonderbares mit dem Einsturz der Fluth in einigen Strömen verbundenes, jedoch nur unter gewissen Umständen eintretendes Phänomen ist das, was man in der Dordogne *Mascaret*, an andern Orten la *Barre*, *the Bore* nennt. Der *Mascaret* oder die *Mascara* wird in der Dordogne<sup>3</sup> nur

<sup>1</sup> Ein solches Beispiel gab die Fluth am 13. Dec. 1747 in Hamburg. Büsch's Wasserbaukunst. I. S. 214.

<sup>2</sup> Ph. Trans. 1750. 412.

<sup>3</sup> G. XXXIII. 407.



beobachtet, wenn das Wasser des Stromes niedrig ist, aber bei jeder Fluth. Er entsteht in geringer Entfernung vom Punkte, wo die Dordogne sich in die Garonne ergießt, und zeigt sich da als eine Wassermasse, die zuweilen nur der Größe einer Tonne, zuweilen aber von der Größe eines kleinen Hauses ist. Diese Wassermasse wälzt sich sehr schnell dicht am Ufer, mit großem Getöse den Strom hinauf, und wenn sie gegen harte Körper schlägt, zeigt sie einen großen Gewalt, daß sie oft die steinernen Einbaue zertört, Schiffe versenkt oder zerbricht. An gewissen Stellen zersplittert sich der Mascaret in Wellen, weiterhin ist er wieder eine störende Wassermasse u. s. w. Die Ursache dieser Erscheinung scheint in dem heftigen Einsturz der Fluth in die Dordogne zu liegen. Indem nämlich die Fluth zuerst in den weiten Meeresarm, die Gironde, und von da in die auch noch recht breite Garonne sehr frei eintritt, findet sie sich an der Mündung in die viel engeren Dordogne, die sich gerade in der bisherigen Richtung der einstürzenden Fluth darbietet, plötzlich so umschwenken, daß sie in dem engen Raume hoch anzuschwellen gezwungen ist, um das Wasser fortzuführen, was die große, nachdrängende Fluthwelle immer neu zuführt. So entsteht die einstürzende Wasserberg, der um so mächtiger ist, je weniger Wasser der Strom selbst entgegenführt, und der in der Dordogne mächtig ist, ohne es in der obern Garonne zu seyn, weil die Fluth in schiefer Richtung eintretend von dem, seine vorige Richtung verfolgenden Wasser weniger empfängt.

Sehr ähnlich sind die Umstände in der Saverne, wo an der Mündung die in einem breiten Meeresarme eintretende Fluth sich plötzlich in ein viel engeres Flußbette stürzt, und hier ist es nicht weniger zu verwundern, wenn die so ungemein hoch, bis zu 45 Fuß steigenden Springfluthen sich wie ein Wall gegen 9 Fuß hoch gethürmt fortwälzen. In der Gegend der Saverne, wo dies geschieht, fluthet es nur 2 Stunden, und doch erreicht die Fluth eine Höhe von 48 Fuß, und jener Einsturz ist mit der zerstörendsten Wirkung für Schiffe, die nicht in Sicherheit gebracht sind, verbunden<sup>1</sup>.

Sehr ähnlich ist auch la Barre oder die Prorora

<sup>1</sup> Ph. Tr. 1668. p. 812.

<sup>2</sup> Annales maritimes 1824. Juill. et Aout. G. XXXIII. 410.

welche schon CONDAMINE kannte. Nach NOTER's Beschreibung scheint sie aber aus dem Zusammentreffen der stark eindringenden Fluth mit dem Stromwasser des Amazonenflusses zu entstehen, wodurch „ein Kampf entgegengesetzter Kräfte, unterbrochene Wellen und heftige Stöße von OSO und WNW hergebracht werden.“ Auch diese Erscheinung ist an seichten Stellen am stärksten.

Auch an der Mündung des Ganges soll eine ganz ähnliche Erscheinung vorkommen, und namentlich in dem Calcutta-River da anfangen, wo der Strom sich sehr verengert. *The Bore*, wie die Erscheinung dort heist, durchläuft 70 engl. Meilen in 4 Stunden (das hiesse über 20 Fuß in der Secunde), und die Schiffe müssen sich in die Gegenden des Stroms begeben, wo der Zusturz der Fluth minder mächtig ist. Wenn es diese Mündung des Ganges also war, in welcher ALEXANDER zum Indischen Meere hinabschiffte, so mag die Beschreibung, die CURTIS von dem Zustande seiner Flotte während dieser Fluthen macht, doch nicht so übertrieben seyn, wie sie sonst wohl scheinen könnte. Denn wie so unbedeutende Schiffe hin und her, einander entgegen und auf Sandbänke und Untiefen geschleudert werden mochten, kann man sich vorstellen.

36. Das was in diesen Fällen die einstürzende Fluth bewirkt, wenn sie sich plötzlich in ein enges Bett eingeeengt findet, scheint am 18. November 1824 in Petersburg die Sturmfluth gethan zu haben. Wenn hier bei einer genau die Richtung des Finnischen Meerbusens treffenden Richtung des Sturmes die Sturmfluthwelle sich in den Meerbusen stürzt, und sich nun in der Newa eingeeengt findet, wo das zustürzende Wasser durch die Masse und Schnelligkeit des andringenden Wassers stark anzuwachsen genöthigt ist, so können gar wohl die plötzlichen und furchtbaren Erscheinungen entstehen, die uns in den Zeitungen erzählt wurden. Auch die Seltenheit dieser Erscheinung in Petersburg läßt sich dadurch wohl erklären, in dem vermuthlich eine sehr bestimmte Richtung des Windes erfordert wird, wenn sie eintreten soll. B.

*Ebbe und Fluth in der Atmosphäre. S. Atmosphäre.*

## E b e n e.

Ebene Fläche; *Planum*; Plan; *Plane*.

Die Bestimmung dessen, was man im Allgemeinen u einer Ebene versteht, wenn man z. B. von Ebenen redet, w Punkte und Linien fallen, welche von Linien geschnitten v den, und gegen einander eine gewisse Neigung oder Richt haben, gehört in die Geometrie. Aus dieser entlehnt dann Naturlehre die erforderlichen Sätze, wenn in derselben z von den Ebenen der Spiegel, denen, worin sich gewor Körper bewegen, worauf das Auge gesehene Gegenstände p jicirt u. v. a. die Rede ist. In der physischen Geographie hen die Ebenen den Bergen und Thälern entgegen, und v steht man darunter solche ausgedehnte Flächen des Erdbal auf welche überall die Falllinie normal gerichtet ist, also rizontale Ebenen. Vorzüglich bedient man sich in der th retischen Mechanik oder der Dynamik der Ebenen als ei Hilfsmittels, um die Richtung der verschiedenen, einen gebenen Punct sollicitirenden Kräfte und die hiernach ents hende Bahn desselben zu construiren. Sehr häufig denkt n sich alsdann unter den Ebenen solche Flächen, welche den l wegten Körpern einen unüberwindlichen Widerstand entgeg setzen, z. B. wenn von dem Drucke eines Körpers gegen d selben und vom gänzlichen oder partiellen Ruhen eines solch auf ihnen die Rede ist, in welchem letzteren Falle man Richtung der Bewegung in Beziehung auf die Ebene zu z legen pflegt. Wird dann bei der Untersuchung der Bewegung gesetze von der Schwere der Körper, vermöge welcher sie lothrechter Richtung drücken oder zu fallen sollicitirt werd abstrahirt, so kommt die Richtung der Ebenen gegen die Fa linie nicht in Betrachtung, wie dieses im Artikel *Bewegu* im Ganzen geschehen ist<sup>1</sup>; nimmt man aber hierauf Rücksic so sind die Ebenen entweder als *horizontale* oder als *geneig* näher zu betrachten.

## A. Horizontale Ebene.

Weil die Richtungslinie des Falles der Körper auf die h rizontale Ebene normal ist, so kann ein auf derselben ruhend

---

<sup>1</sup> Vergl. Th. 1. S. 952.



Körper nicht fallen, sondern wirkt bloß durch seinen Druck, vorausgesetzt daß die Ebene selbst fest ist und durch die Trennung ihrer Theile die angegebene Natur einer Ebene nicht ändert. Soll ein auf derselben ruhender Körper bewegt werden, so setzt man die eine oder die mehreren bewegenden Kräfte auf die im Artikel *Bewegung* angegebene Weise, und es ist auch klar, daß diejenigen verschwinden müssen, deren Richtung auf die Ebene normal ist. Rücksichtlich der praktischen Anwendung gehört zur Bewegung einer auf der horizontalen Ebene ruhenden Last nicht mehr Kraft, als erforderlich ist, die Trägheit derselben zu überwinden, und sie ist daher um so kleiner, je geringer die verlangte Geschwindigkeit ist, so daß sie hiernach also verschwindend klein werden kann. Die zur Bewegung derselben in der Praxis wirklich verwandten Kräfte dienen also eigentlich nur zur Ueberwindung der Adhäsion und der Reibung. Uebrigens heißt eine horizontale Ebene auch eine wagerechte, welches GEHLEN<sup>1</sup> von dem horizontalen Stande einer gewöhnlichen Waage ableitet, und werden die Werkzeuge, womit man dieselbe prüft, daher auch Bleiwaagen, Schrotwaagen, Wasserwaagen u. s. w. genannt.

### B. Geneigte Ebene.

Die *geneigte Ebene*, auch *schiefe Ebene*, *geneigte* oder *schiefe Fläche*; *planum inclinatum*; *plan incliné*; *inclined plane* genannt, kann zur Erleichterung der Uebersicht aus drei verschiedenen Gesichtspuncten betrachtet werden, obgleich diese keineswegs wesentlich verschieden sind; zuerst wenn man die Gesetze eines auf derselben fallenden oder herabgleitenden, schweren Körpers untersucht, oder diejenigen Modificationen, welche die Gesetze des freien Falles der Körper durch den Widerstand der geneigten Ebene erleiden; zweitens wenn man das Verhältniß der Kräfte und Gewichte bestimmt, welche bei einem schweren Körper im Gleichgewichte seyn müssen, wenn er durch die geneigte Ebene nur zum Theil unterstützt ist, mithin auf derselben herabzugleiten strebt, und an diesem Herabgleiten gehindert werden oder ruhen soll, womit dann die Frage über die zur Bewegung desselben auf-

<sup>1</sup> Wörterb. a. A. II. 651.

wärts der geneigten Ebene erforderliche Kraft zusammenfassen und drittens wenn man diejenigen Fälle erörtert, in denen eine geneigte Ebene gegen eine gegebene Last bewegt wird. In den beiden ersteren Untersuchungen ist die Neigung der Ebene durch die unveränderliche Lage der horizontalen Ebene bedingt, bei der letzteren kommt nicht diese, sondern die Neigung gegen eine andere Ebene von willkürlicher Lage in die horizontale Ebene in Betrachtung. Ferner sind mit der ersten Untersuchung die Gesetze des freien Falles zu verbinden, als daß sie ohne diese verständlich werden könnten, und man verbindet daher am zweckmässigsten die Gesetze des freien Falles und des nicht freien oder auf gegebener Ebene mit einander. Wird aber rücksichtlich auf die dritte Untersuchung eine Bewegung der geneigten Ebene gegen eine gegebene Last angenommen, so wirkt dieselbe als mechanische Potenz, und kann daher am besten als solche betrachtet werden<sup>1</sup>, mithin bleibt hier nur der zweite Fall zu untersuchen übrig.

Man pflegt meistens in den Lehrbüchern der Physik das Gleichgewicht zwischen einer gegebenen Last und der Kraft, womit dieselbe auf der geneigten Ebene zur Ruhe gebraucht wird, auf die Gesetze des Falles auf der letzteren zurückzuführen, welche Methode auch einfach und zweckmässig ist, allein man kann auch auf die folgende Weise leicht zu dem nämlichen Ziele gelangen.

Fig. 8. Es sey AC horizontal, AB gegen diese um den Winkel  $\alpha$  geneigt, der Durchschnitt eines auf der geneigten Ebene ruhenden Körpers sey  $l o K p q$  dessen Schwerpunkt in  $k$  liege, so wird dieser in der Richtung  $km$  zu fallen streben. Diese Linie läßt sich zerlegen in die componirenden  $kn$  und  $km$ , wovon die erstere normal auf AB gerichtet ist, und durch den unüberwindlichen Widerstand derselben  $= 0$  wird, die zweite aber das Verhältniß der Kraft bezeichnet, womit die Last herabgleiten strebt. Es sey nun ferner die Kraft, welche das Herabgleiten des Körpers hindert, in  $K$  befestigt, und in der Richtung  $KE$  wirkend, so läßt sich auch diese als die Resultirende der zwei componirenden  $rs$  und  $rK$  ansehen, wovon die erstere auf AB normal ist, und daher entweder den Druck

<sup>1</sup> S. *Potenz, mechanische.*

des Körpers gegen die geneigte Ebene vermehrt oder partiell aufhebt, die andere aber mit AB parallel das Herabgleiten desselben hindert. Die Geometrie aber lehrt, daß die Dreiecke  $nkm$ ;  $n'Km'$ ;  $rKs$  ähnlich sind, und diese Construction wird daher stattfinden können, wo auch immer die bewegende Kraft  $KE$  angebracht seyn mag, wenn man bei der wirklichen Ausübung vorläufig von der Reibung und einer Umwälzung des Körpers durch die Kraft  $KE$  abstrahirt. Heißt also der Winkel  $BAC = \alpha$ ; das absolute Gewicht des Körpers  $= P$ , so ist  $kn$  oder die Kraft, womit der Körper gegen die Ebene drückt  $= P \cdot \cos. \alpha$  und  $mn$ , womit er herabzugleiten strebt  $= P \cdot \sin. \alpha$ . Letzteres Gewicht, im Gegensatze gegen sein absolutes, heißt sein *relatives* oder *respectives* Gewicht.

Wenn auf gleiche Weise  $EFC = \beta$  genannt wird, die in der Richtung  $KE$  wirkende Kraft aber  $= Q$ , so ist  $rs = Q \cdot \sin. (\beta - \alpha)$  und  $rK = Q \cdot \cos. (\beta - \alpha)$ . Soll also der Körper wirklich ruhen, so muß  $P \cdot \sin. \alpha = Q \cdot \cos. (\beta - \alpha)$  seyn, wonach die seinem Falle entgegenwirkende Kraft  $Q = \frac{P \cdot \sin. \alpha}{\cos. (\beta - \alpha)}$  wird. Ist die Richtung der bewegendenden Kraft mit AB parallel, so wird  $\beta = \alpha$  und es ist daher  $Q = P \cdot \sin. \alpha$ , welcher Fall beim Fahren der Wagen auf Anhöhen am häufigsten vorkommt; ist dagegen die Richtung der bewegendenden Kraft oder  $KE$  mit AC parallel, also in der Anwendung horizontal, so wird  $\beta = 0$ , und da  $\cos. -\alpha = \cos. \alpha$  ist, so wird  $Q = P \cdot \tan. \alpha$ . Der erste Fall heißt in Worten ausgedrückt: *Unter jener Bedingung verhält sich die bewegende Kraft zur Last, wie die Höhe der geneigten Ebene zu ihrer Länge*; der zweite dagegen heißt: *Unter dieser Bedingung verhält sich die bewegende Kraft zur Last, wie die Höhe der geneigten Ebene zu ihrer Basis*. Es folgt endlich aus dem Vorigen von selbst, daß der Druck, welchen die Fläche erleidet, in Beziehung auf die drückende Last  $= P \cdot \cos. \alpha$  und in der Rücksicht der bewegendenden Kraft  $= Q \cdot \sin. (\beta - \alpha)$  ist. Letztere Größe ist, wie aus der Construction folgt, negativ, wenn  $\beta > \alpha$  ist, wird  $= 0$ , wenn  $\beta = \alpha$ , und positiv, wenn  $\beta < \alpha$  ist. Hieraus kann die Summe und die Differenz beider Drucke leicht gefunden werden<sup>1</sup>.

<sup>1</sup> Vergl. Poisson *Traité de Mécanique*, Par. 1811. II Vol. 8. I. 136 u. 495. Was GEHLER Th. III. p. 837 weiter über die Theorie erwähnt, auf welche STEVIN, VARIGNON und WOLF dieses Problem zurückgeführt haben, scheint mir für den Physiker überflüssig zu seyn.



Nimmt man auf die Reibung Rücksicht, so ist diese Last proportional, und muß also durch die Summe des Druckes der Last und der bewegenden Kraft erzeugt werden. V diesem nach der Reibungscoefficient durch  $f$  bezeichnet; ist die Friction  $= f (P. \cos. \alpha - Q. \sin. (\beta - \alpha))$ . Soll Kraft bloß das durch die Reibung erschwerte Herabgleiten verhindern, so muß  $Q. \cos. (\beta - \alpha) = P. \sin. \alpha - f P. \cos. \alpha - Q. \sin. (\beta - \alpha)$  seyn, woraus  $Q = \frac{P. (\sin. \alpha - f. \cos. \alpha)}{\cos. (\beta - \alpha) - f. \sin. (\beta - \alpha)}$  wird.

Wenn dagegen  $Q$  nicht bloß die Last im Gleichwichte erhalten sondern auch die Reibung ganz überwinden soll, so daß die geringste Zugabe der Kraft eine wirkliche Bewegung erzeugen würde, muß  $Q. \cos. (\beta - \alpha) = P. (\sin. \alpha + f. \cos. \alpha) - Q f \sin. (\beta - \alpha)$  seyn, woraus  $Q = \frac{P. (\sin. \alpha + f. \cos. \alpha)}{\cos. (\beta - \alpha) + f \sin. (\beta - \alpha)}$  wird.

Berücksichtigt man hierbei den oben erwähnten Fall, in welchem die bewegende Kraft mit der schiefen Fläche parallel, also  $\beta = \alpha$  ist, so wird für die erste Bedingung, daß nämlich die bewegende Kraft den durch die Reibung am Herabgleiten gehinderten Körper in Ruhe erhalten soll

$$Q = P (\sin. \alpha - f. \cos. \alpha).$$

Setzt man hierin  $Q = 0$ , oder würde angenommen, daß der Körper durch seine Reibung allein herabzugleiten verhindert wäre, so müßte  $P. \sin. \alpha = P f. \cos. \alpha$  werden, und es ließe sich hieraus  $f = \frac{\sin. \alpha}{\cos. \alpha} = \tan. \alpha$  also der Reibungscoefficient

aus der Tangente des Neigungswinkels der geneigten Ebene finden. Kommt auf die hier angegebene Weise ein Körper auf der geneigten Ebene durch seine bloße Reibung bei einem Elevationswinkel  $= \alpha$  zur Ruhe, so heißt dieser Winkel der *Ruhewinkel*. Sofern man aber aus diesem Winkel bei bekanntem absolutem Gewichte des Körpers sein relatives, und hierdurch den Reibungscoefficienten findet, heißt derselbe auch der *Reibungswinkel*. Für den oben erwähnten zweiten Fall aber, wenn nämlich die Richtung der bewegenden Kraft parallel der Basis der Ebene parallel, also  $\beta = 0$  ist, wird unter der gleichen Bedingung, nämlich daß die Kraft dem durch Reibung am Herabgleiten gehinderten Körper das Gleichgewicht halten soll,

$$Q = \frac{P (\sin. \alpha - f. \cos. \alpha)}{\cos. \alpha + \sin. \alpha}.$$

Soll in beiden Fällen aber die bewegende Kraft nicht bloß der Last, sondern auch ihrer Reibung gleich seyn, so daß durch die geringste Vermehrung derselben eine wirkliche Bewegung entsteht, so ist

$$\text{für den ersten Fall } Q = P (\sin. \alpha + f. \cos. \alpha)$$

$$\text{für den zweiten Fall } Q = \frac{P (\sin. \alpha + f. \cos. \alpha)}{\cos. \alpha + \sin. \alpha}.$$

Zur Erläuterung, wenn auch weniger zum Beweise der Richtigkeit der hier vorgetragenen Sätze, dient folgende Maschine. Auf dem horizontalen Brette AB befindet sich das ein-<sup>Fig. 9.</sup> gelassene, mittelst der Charniere k bewegliche Brett le, dessen Elevation an dem getheilten Bogenstücke DC gemessen wird, woran dasselbe mittelst einer Klemmschraube festgehalten werden kann. Man stellt dasselbe auf einen beliebigen Winkel, legt die an ihrer Axe mit einem Faden gehörig befestigte Kugel oder einen kleinen Wagen mit sehr leicht beweglichen Rädern und von genau bestimmtem Gewichte darauf, führt den Faden über die Rolle g, und beschwert ihn am Ende mit dem Gewichte Q. Die Elevation des Brettes el giebt den Winkel  $\alpha$ , und die höhere oder niedrigere Stellung des Bogenstückes ih, dessen Centrum sich in dem Mittelpunkte der zu bewegendenden Last oder in c befinden müßte, kann gehörig eingerichtet den Winkel  $\beta$  für diejenigen Fälle geben, wenn  $\beta > \alpha$  oder  $\beta = \alpha$  ist, mit größerer Schwierigkeit auch für diejenigen, wenn  $\beta < \alpha$  wird. Hiernach findet man also das Verhältniß von Q zu P durch Versuche. Statt der Kugel oder des kleinen Wagens kann auch ein Klötzchen genommen, und somit also der Reibungscoefficient gefunden werden <sup>1</sup>.

Die hier gegebene Demonstration <sup>2</sup> ist am leichtesten und in eigentlicher Strenge anwendbar, wenn die bewegende Kraft im Schwerpunkte selbst angebracht ist, oder wenn die durch den letzteren gezogene Falllinie verlängert die Richtung der bewegendenden Kraft trifft, am allerleichtesten, wenn der fallende

<sup>1</sup> Vergl. Encyclopédie méthodique. Physique IV. 318.

<sup>2</sup> Vergl. H. W. BRANDES Lehrbuch der Gesetze des Gleichgewichts und der Bewegung fester und flüssiger Körper. Leipzig. 1817.  
<sup>1</sup> 91. EYTELWEIN Handbuch der Statik fester Körper. Berl. 1808.  
<sup>1</sup> 239. H. VEGA Vorlesungen über die Mathematik Bd. III. Wien 1818. S. 158. u. v. a.

Körper die Kugelform hat, in welchem Falle dann auch Reibung wegfällt. Anderweitig bedingte Fälle, z. B. wenn der Körper so geformt ist, daß er in demjenigen Punkte welchem der aus seinem Schwerpunkte auf die geneigte Ebene gefällte Perpendikel diese trifft, sie nicht berührt u. a. lassen sich nach den angegebenen Grundsätzen leicht construiren, und gehören eigentlich in die Mathematik.

Die geneigte Ebene kommt hauptsächlich in Anwendung wenn man dieselbe, wie schon erwähnt ist, als mechanische Potenz betrachtet, noch mehr aber in den täglich wieder vorkommenden einfachen Fällen, in denen Lasten auf derselben bewegt werden müssen. Indess kommen noch drei bekannte physikalische Probleme hierbei in Betrachtung, welche eine weitere Erörterung erfordern, nämlich der sogenannte berganlaufende Cylinder, der berganlaufende Kegel und die Quecksilber

Fig.  
10.

1. Der *berganlaufende Cylinder* wird 6 bis 9 Zoll hoch und 1 bis 2 Z. dick aus leichtem Holze oder noch besser aus starker Pappe und hohl gemacht. In der Mitte befindet sich ein am Rande ein der Größe und dem Gewichte des Cylinders gemessener Cylinder von Blei, oder es wird ein Stück Blei notwendig an der inneren Seite des Cylinders befestigt. Da das größere Gewicht des Metalles fällt der Schwerpunkt nicht in die Mitte des Cylinders, sondern es werde angenommen er falle in e. Um dann zu bestimmen, in welcher Lage derselbe auf einer Ebene BAC, deren Neigungswinkel  $= \alpha$  sein möge, zur Ruhe kommen, sich aufwärts bewegen oder herablaufen wird, ist es am kürzesten, die Bedingung des Ruhens zu suchen, wobei vorausgesetzt wird, daß der Schwerpunkt nach der Erhöhung der Ebene hin liege, weil der Cylinder sonst nothwendig herabrollen muß. Ist dann ac auf die Ebene AB lothrecht, ab die Falllinie aus dem Centro des Cylinders e d aus dem Schwerpunkte desselben, so sind beide einander parallel. Weil aber der Cylinder nur dann ruhen kann wenn c und d in einen Punkt zusammenfallen, so muß in dem durch die Figur dargestellten Falle so lange aufwärts rollen, bis dieses wirklich eintritt, und dann ruhen. Setzt man die Ebene AB auf AC, so würde der Schwerpunkt e mit der Linie ac fallen, erhebt man dagegen AB, so beschreibt um a einen Kreis, und die größte Neigung findet dann statt wenn a e d einen rechten Winkel bildet. Denn weil im



stande der Ruhe die Punkte  $c$  und  $d$  allezeit zusammenfallen, so ist für den angegebenen Fall  $ade = bac = \alpha$ ; und da  $ae:ac = \sin. \alpha$  ist, so wird die Ebene am stärksten geneigt seyn, wenn  $\sin. \alpha = ae:ac$  ist. Kennt man den Halbmesser des Cylinders und den Abstand des Schwerpunktes vom Centro desselben, so kann man hieraus die größte Neigung der Ebene für den Zustand des Gleichgewichts finden. Umgekehrt läßt sich aus dem Halbmesser des Cylinders und der Neigung der Ebene der Abstand des Schwerpunktes vom Centro finden, indem  $ae = ac \sin. \alpha$ . Wird die Neigung der Ebene erhöht, so wird der Winkel bei  $e$  kleiner als ein rechter, die Linie  $ed$  schneidet die Linie  $ac$  und der Punct  $d$  fällt über  $c$  hinaus nach  $b$  hin, findet also keine Unterstützung, und der Cylinder rollt die Ebene herab<sup>1</sup>. Wenn man dem Schwerpunkte nur ein kleines Uebergewicht verstattet, so erhält man eine Kraft, welche ein im Cylinder befindliches Räderwerk umtreiben, und durch ein Hemmwerk so regulirt werden kann, daß das Aufsteigen oder Herabrollen des Cylinders ein darin eingeschlossenes Uhrwerk treibt. Eine solche Uhr, die sich selbst eine schiefe Fläche hinabtreibt, und durch das Aufwalzen wieder aufgezo-gen wird, beschreibt ROBERT WHEELER<sup>2</sup>.

2. Noch weit einfacher ist die Theorie und Construction des sogenannten berganlaufenden Kegels, eines doppelten Kegels, welcher die zwei schiefen Flächen  $CA$  und  $CB$  hinauf-<sup>Fig. 11.</sup> läuft.  $AC$ ,  $BC$  sind nämlich zwei in  $C$  vereinigte Leisten, 0,25 bis 0,5 Z. dick und etwa 1 Z. hoch. Bei  $A$  und  $B$  müssen dieselben höher seyn, so daß jede eine von  $C$  aus ansteigende geneigte Ebene bildet, oder sie werden vermittelst zweier Schrauben hier höher gestellt. Die Länge derselben ist unter sich gleich, übrigens willkürlich, die Differenz ihrer Höhe in  $A$  und  $B$  gegen  $C$  wird durch die Dicke des Kegels bestimmt, und zwar muß sie geringer seyn als  $\frac{1}{4} cd$ ; die Entfernung zwischen  $A$  und  $B$  ist aber gleich der Länge der Ax des doppelten Kegels  $= ab$ . Wie die Figur zeigt kommt der Kegel auf seiner Unterlage allezeit so zu liegen, daß seine

<sup>1</sup> Desaguliers Cours de Phys. expér. 1. 58. beschreibt diesen Cylinder, und giebt p. 81 ff. eine sehr weitläufige Demonstration des Phänomens. Vergl. Kästner in deutsche Schriften d. Kön. Ges. d. Wiss. Gött. 1771. p. 113.

<sup>2</sup> Phil. Trans. N. 161. p. 647.

eigenen schiefen Flächen die schiefen Flächen  $CA$  und  $CB$  rühren, und wenn die ersteren dann stärker geneigt sind als die letzteren, so wird er mit einer der Differenz dieser beiden proportionalen Geschwindigkeit herabrollen, obgleich er im Ansehen nach auf der ersteren aufwärts zu rollen scheint. Sind beide Flächen gleich stark geneigt, so wird der Kegel an einem Orte ruhen, auch ist die Länge der zur Unterlage dienenden geneigten Ebenen deswegen gleichgültig, weil bei zunehmender Länge die Neigung auf eine grössere Strecke vertheilt wird, dann aber auch die Schneckenlinie, welche um jede Hälfte des Kegels beim Herabrollen beschrieben wird, mehrere Windungen erhält<sup>1</sup>.

Fig. 12. 3. Die Quecksilber-Uhr ist eine ganz interessante, Erläuterung der Lehren vom Schwerpunkte und der schiefen Fläche dienende Spielerei. Sie ruhet auf einem Gestelle aus dünnen Stäben  $CA$ ,  $C'A'$ ,  $BA$ ,  $B'A'$ ; wovon erstere lothrecht stehen, letztere gegen den Horizont geneigt sind. Der eigentliche Körper ist aus Glas verfertigt, ein runder Kranz  $a$  bestehend aus hohlen, durch enge Zwischenröhren verbundenen Kugeln, worin sich eine verhältnismässige Menge Quecksilber befindet, so daß etwa zwei der hohlen Räume,  $m$  und  $n$ , damit gefüllt sind. Vermittelst dreier pergamentener oder Fischbein verfertigter Speichen ist dieser Kranz an eine kleine hölzerne Walze  $c$  befestigt, welche mit ihren beiden Enden auf den beiden parallelen und gleichmässig gegen den Horizont geneigten Stäben  $AB$ ,  $A'B'$  aufliegt, und durch zwei um diese Stäbe gewickelte, in  $A$  und  $A'$  befestigte Fäden in horizontaler Lage getragen wird. Ohne das enthaltene Quecksilber würde der Schwerpunkt des Kranzes in die Mitte der Axe  $c$  fallen, die Fäden würden sich abwickeln, und der Kranz auf der geneigten Ebene herabrollen; allein dieses wird verhindert durch das in den Räumen  $m$  und  $n$  befindliche Quecksilber, welches durch die gegenüberstehende leichtere Seite  $a$  nicht gehoben werden kann, und daher erst durch die engen Zwischenräume abfliessen muß, wenn der Kranz weiter herabsinken soll. Je enger diese Räume im Verhältniß zu der Menge dieses Quecksilbers sind, um so langsamer wird dieses Herabfallen stattfinden, und wenn die engen Canäle sämmtlich gleich weit sind,

<sup>1</sup> Vergl. Kraft in Nov. Com. Pet. VI. 389. Ausführlich handelt darüber Kononoff in. Nov. Act. Pet. VII. 229.

so wird dies in einer regelmässigen Zeit geschehen, so daß die Bewegung der einer Uhr gleicht, und auch diese wie eine Sanduhr zum Zeitmaße dienen könnte<sup>1</sup>.

Unter die bedeutendsten Anwendungen der geneigten Ebene gehören die sogenannten trocknen Schleusen (*écluses sèches*), vermittelt derer man die Schiffe aus einem Canale oder Wasserbehälter in einen andern auf einer schiefen Fläche aufwärts bewegt oder auch herabgleiten läßt. Eine der merkwürdigsten Vorrichtungen dieser Art ist diejenige, welche der Herzog von BRIDGEWATER durch den Ingenieur BRINDLEY erbauen ließ, um eine Verbindung zwischen zwei Wasserbehältern herzustellen, die einen Theil eines Canales von 52 engl. Meilen bilden, bestimmt zum Transporte der Steinkohlen von Worsley, wo sie gegraben werden, bis an den Fluß Mersey, von wo sie nach Liverpool und in die See kommen. Die geneigte Ebene ist 453 engl. Fufs lang und auf 4 F. ohngefähr einen Fufs geneigt. Man erhebt hier die Schiffe bis zu 106 engl. F. lothrechte Höhe, welches die Differenz des Niveaus beider Wasserbehälter ist<sup>2</sup>.

Sehr häufig bedient man sich der geneigten Ebenen, um Lasten durch ihr eigenes Gewicht von einer Höhe herabzulassen. Dahin gehören die Vorrichtungen, vermittelt deren z. B. die Steinkohlen zu Newcastle in Rollwagen geladen werden, welche dann durch ihr Gewicht bis über die Schiffe herabrollen, wo ihre Kasten umschlagen und sich ausleeren. Solcher Wagen sind in der Regel zwei an ein gemeinschaftliches, über eine Rolle gehendes Seil befestigt, so daß der beladene durch sein Uebergewicht den leeren wieder heraufzieht. Aehnlicher Maschinerien bedient man sich, um die Erze von den Bergen herabzuschaffen, auch lassen sie sich zum Abtragen der Berge gebrauchen.

Eine wegen ihrer Gröfse stets denkwürdige geneigte Ebene ist diejenige, welche JOH. RUPP im Jahre 1816 anlegte, um das während unendlicher Zeiten unbenutzte Holz der Urwälder auf dem Flusberge in der Schweiz darauf herabgleiten zu lassen. Sie lief bald gerade, bald in Windungen unter einem Winkel

<sup>1</sup> Ein solcher Apparat befand sich ehemals im Cabinete zu Göttingen; sonst ist mir keine Beschreibung desselben bekannt geworden.

<sup>2</sup> S. Encyclopédie méthod. a. a. O. p. 319.



von 10° bis 18° stellenweise unter der Erde, sonst ab Allgemeinen auf Böcken von 10 bis 120 F. Höhe, eine St. von drei Stunden herab, war aus geschälten Tannen müßig zusammengesetzt, und hatte eine Breite von 6 bei einer Tiefe von 3 bis 6 Fuß. Im Ganzen wurde sie 2000 Joche getragen, die gegen 10 Fuß von einander abstanden, und deren Befestigung oft mit unglaublichen Schwierigkeiten verbunden war. Es wurden 25000 Stämme Holz zu verwandt, welche ohne alles Eisen künstlich zusammengesetzt waren, der Bau beschäftigte im Mittel 160 Menschen 1,5 Jahre und kostete über 100000 Gulden. Nachdem Werk aller unübersteiglich scheinenden Hindernisse vollendet endlich vollendet war, glitten die großen, 100 F. langen und am dünnsten Ende noch 10 Z. dicken Tannen solcher Schnelligkeit darauf herab, daß sie den Weg von Stunden in nicht mehr, als drittelhalb Minuten zurücklegten und den unten stehenden Beobachtern nicht länger als ein Fuß zu seyn scheinen. Der Sicherheit wegen hatte der Tannenbaum in seiner ganzen Länge eine Rinne, in welche die angebrachte Zubringer von vielen Stellen stets Wasser abließ und das Holz benetzte. Zur Erhaltung der Ordnung waren an der ganzen Strecke Arbeiter angestellt, wovon der unterste rief: *Lass laufen*; dieser Ruf kam etwa in 3 Minuten vermittelt der zwischenstehenden Arbeiter oben an, der Baum wurde losgelassen mit dem Rufe: *Er kommt*, und erging alle 5 bis 6 Minuten ein Baum herab, wenn nicht etwas an der Leitung verdorben war, was sofort ausgebessert wurde. Um die Kraft des anprallenden Holzes zu zeigen, ließ man einige Bäume seitwärts herausschießen; sie drangen mit ihrem dicken Ende 18 bis 24 Fuß tief in die Erde ein, und als plötzlich ein liegender von einem herabgleitenden getroffen wurde spaltete dieser ihn wie der Blitz von einem Ende zum andern.

Die geneigten Ebenen kommen unter andern hauptsächlich auch dann in Betrachtung, wenn es sich darum handelt, daß Menschen, Thiere und Lasten auf denselben hinauf oder herab bewegt werden sollen, ohne übermäßige oder unmögliche Anstrengung im ersten und ohne Gefahr im letzten Falle. Um von dem Vielen, was die praktische Anwendung

hierbei zu erörtern fordert, nämlich von der bergauf oder bergabwärts gehenden Bewegung unbelasteter oder mit verschiedenen Gewichten belasteter Menschen, Pferde, Maulthiere u. d. w. Chaisen, leerer oder beladener Wagen, Frachtwagen, Munitionswagen, Geschütze u. dergl. m., jederzeit mit Rücksicht auf die erforderliche Geschwindigkeit und Sicherheit, nur einige Hauptsachen namhaft zu machen, möge Folgendes genügen. Wenn man mit LANGSDORF<sup>1</sup> glatte aber nicht besetzte Straßen annimmt, deren Neigungswinkel  $= \sin. \alpha$  ist, den Schub, welchen das selbst schräg stehende Pferd auszuhalten vermag  $= (1 - 3 \sin. \alpha) 70 \text{ \&}$ . setzt, um nicht zu viel zu rechnen, und zu vollkommener Sicherheit die durch einen Hemmschuh bewirkte Reibung zu  $\frac{1}{12}$  der Last schätzt, ferner das Gewicht der Ladung für ein Pferd  $= P$ ; das eines gespannten Fuhrwerks  $= p$  und die Zahl der Pferde  $= N$  nennt, so ist die Kraft des Schubes für ein Pferd beim Herabfahren  $= (P + p) \sin. \alpha - \frac{1}{12} (P + p)$  und für  $N$  Pferde  $= N (P + p) (\sin. \alpha - \frac{1}{12})$ . Wenn also  $n$  Pferde das Fuhrwerk aufhalten, so hat man für den Zustand des Gleichgewichtes:

$$n (1 - 3 \sin. \alpha) 70 = N (P + p) (\sin. \alpha - \frac{1}{12})$$

Hieraus findet man

$$70. n + \frac{N (P + p)}{12}$$

$$\text{I. } \sin. \alpha = \frac{70. n + \frac{N (P + p)}{12}}{210. n + N (P + p)}$$

$$\text{II. } P = \frac{n (1 - 3 \sin. \alpha) 70}{N (\sin. \alpha - \frac{1}{12})} - p$$

$$\text{III. } N P = \frac{n (1 - 3 \sin. \alpha) 70}{\sin. \alpha - \frac{1}{12}} - N p.$$

Setzt man hierin für einen Wagen allezeit  $n = 2$ ; bei einer Bespannung mit 6 Pferden  $P = 1600 \text{ \&}$ ;  $p = 200 \text{ \&}$ ; so wird  $\sin. \alpha = \frac{1}{11}$  d. h. der Neigungswinkel einer glatten Straße darf  $5^\circ 13'$  nicht übersteigen, wenn ein sechsspänniger Wagen mit einem Hemmschuh und durch das Aufhalten der beiden hinteren Pferde sicher herabfahren soll. Wird  $\sin. \alpha = \frac{1}{11} = 4^\circ 47'$ , so wird  $N (P + p) (\sin. \alpha - \frac{1}{12}) = 0$  d. h. der Wagen wird durch die Reibung des Hemmschuhes allein in Ruhe kommen, und bedarf des Aufhaltens der Pferde nicht.

<sup>1</sup> Gemeinfaßliche Anleitung zum Straßen- und Brückenbau  
Heidelb. 1817. 8. p. 17.

Setzt man  $\sin. \alpha = 0,1 = 5^\circ 44'$ , so wird aus II. gefu  
 $P = 535 \text{ \& } ,$  also für 4 Pferde  $NP = 2140 \text{ \& } ,$  d. h. be  
 nem Steigen von 1 F. auf 10 der Länge eines Weges dar  
 vierspänniger Wagen nur mit 21 bis 22 Ctr. belastet  
 wenn man bei glatten Winterwegen, jedoch ohne Eis,  
 Sicherheit auf die Hemmung durch Hemmschuh und die 1  
 terpferde rechnen will.

Will man die Last finden, welche auf Wagen eine  
 steigende glatte Straße hinangefahren werden kann, so  
 man gleichfalls mit LANGSDORF<sup>1</sup> annehmen, daß zur Uel  
 windung der Reibung in diesem Falle  $\frac{1}{18}$  der Last als K  
 erfordert wird. Hiernach ist, wenn die eben gebräuchl  
 Bezeichnungen beibehalten werden, und man die horizon  
 Kraft eines Pferdes  $= 185 \text{ \& } .$  setzt, diejenige aber, wel  
 dasselbe berganziehend, also selbst in einer geneigten S  
 lung, ausüben kann,  $= (1 - 2 \sin. \alpha) 185 \text{ \& } ;$  die zu üb  
 windende Last  $= (\frac{1}{18} + \sin. \alpha) (P + p) \text{ \& } ,$  welcher a  
 seine Kraft gleich seyn muß. Jene Bestimmung setzt üb  
 gens voraus, daß die Kraft eines Pferdes von mittlerer Stä  
 nicht größer angenommen werde, als welche dasselbe et  
 8 Stunden des Tages anwenden kann<sup>2</sup>. Diesem na  
 wird also  $(\frac{1}{18} + \sin. \alpha) (P + p) = (1 - 2 \sin. \alpha) 185$   
 Werden hierin die oberen Werthe von P und p genommen,  
 findet man  $\sin. \alpha = \frac{1}{18} = \sin. 2^\circ 18'$ , und der Weg darf r  
 auf 25 F. der Länge 1 F. Erhöhung haben, wenn ein belad  
 ner Wagen ohne Vorspann und übertriebene Anstrengung d  
 Zugviehes hinaufgefahren werden soll. Setzt man in der Fo  
 mel  $\sin. \alpha = 0$ , so findet man  $P = -\frac{185}{\frac{1}{18}} - p = 3330 -$   
 und für  $p = 200$  substituirt gäbe eine Last von  $31\frac{1}{2}$  Ctn., we  
 che für ein Pferd von mittlerer Stärke auf völlig ebener Straß  
 gerechnet werden könnte.

Im Allgemeinen läßt sich noch Folgendes annehmen

---

1 a. n. O. p. 32.

2 Vergl. Kraft, der Menschen und Thiere.

3 v. Humbolt Reisen d. Ueb. I. 224. Ausführlicher hie  
 handelt G. W. Leonhardi in Vorlesungen über d. Anfangsgründ  
 der Mathem. Bd. IV.



Eine Elevation der Strafsen von  $5^\circ$  oder 1 F. Erhebung auf 11,5 F. ist schon eine starke Neigung für das Fuhrwesen, und kann bei voller Ladung ohne Vorspann nicht befahren werden, denn dieses würde sonst, die oberen Werthe von  $P$  und  $p$  angenommen eine Zugkraft von 310  $\mathcal{L}$ . für ein Pferd erfordern; worauf für eine längere Zeit nicht mit Sicherheit rechnen ist, obgleich sie für eine kurze Zeit und durch ungewöhnliche Anstrengung allerdings überwunden werden kann. Nach dem Gesetze dürfen daher die Chausseen in Frankreich nur  $4' 40''$  geneigt seyn, oder für 13 F. Länge 1 F. Erhebung haben, welches unter den angegebenen Bedingungen eine Zugkraft von 282 F. erfordert. Ein um  $15^\circ$  geneigter Berg kann mit einem beladenen Wagen nicht mehr hinabgefahren werden; denn nähme man das Gewicht eines vierspännigen Wagens zu 200  $\mathcal{L}$ . an, welcher unbeladen mit einem Hemmschuhe durch zwei Pferde aufgehalten werden sollte, so würde nach der oben angegebenen Formel statt des dort angenommenen Schubes von 70  $\mathcal{L}$ . vielmehr 313  $\mathcal{L}$ ., für jedes Pferd kommen, bei einem mit 1600  $\mathcal{L}$ . auf jedes Pferd beladenen Wagen aber gar 2512, welche auszuhalten unmöglich ist. Setzt man bei einer Schleife die Reibung  $= \frac{1}{4}$  der Last, so wird in der oben angegebenen Formel, wenn man  $P$  und  $p$  einen willkürlichen Werth giebt, also für jede mögliche Belastung und jedes Gewicht der Schleife  $(P + p) \sin. 15^\circ - \frac{1}{4} (P + p)$  die Kraft des Herabgleitens negativ, weil  $\sin. 15^\circ = 0,2588$ , also kleiner als  $\frac{1}{4}$  ist; d. h. in diesem Falle würde noch eine Kraft erforderlich seyn, um die Last auf der Schleife von der Anhöhe herabzubringen. Erst bei einer Elevation von  $19^\circ 28'$  würde in diesem Falle die Last der zu überwindenden Reibung gleich seyn, weil  $\sin. 19^\circ 28' = 0,333258$  also nahe  $= \frac{1}{3}$  ist.

Eine Neigung von  $37^\circ$  ist zu Fusse unzugänglich, wenn man keine Staffeln eingraben kann, also auf kurzem Rasen oder nackten Felsen, denn der menschliche Körper fällt rückwärts, wenn das Schienbein mit der Fußsohle einen kleineren Winkel als  $90^\circ - 37^\circ = 53^\circ$  macht. Eine Neigung von  $42^\circ$  ist die stärkste, welche erstiegen werden kann, wenn man mit dem Fusse Staffeln in den Boden graben kann, oder sich Hervorragungen finden, worauf der Fuß eine Haltung erhält. Beim Ausgleiten müßte der Mensch herabfallen, wenn man die Reibung nicht stärker als  $\frac{1}{4}$  der Last annehmen darf,

indem hierfür die steilste Neigung keine  $20^\circ$  beträgt. Die lere Neigung der fast unersteiglichen vulcanischen Keg trägt  $33^\circ$  bis höchstens  $40^\circ$ , und nur die steilsten kurzen thieen betragen  $40^\circ$  bis  $42^\circ$ .

## E c h o.

**Wiederhall**, in alle neueren Sprachen aus dem chischen Worte *ἠχώ*, *Ton*, *Geräusch*, *Echo*, ütgangen, bezeichnet sowohl die Zurückwerfung der Sstrahlen oder Schallwellen von irgend einer reflectirten Fläche, als auch die Flächen selbst, von welchen diese reflection geschieht, mithin sowohl die Wirkung als auch Ursache des Wiederhallens. Inzwischen fallen diese beiden Bedeutungen des Wortes so nahe zusammen, daß die Unterscheidung von gar keinem Belange ist, auch hat man im gemeinen die Erscheinung allezeit richtig erklärt, insofern das Echo für die Wirkung des von irgend einem geeigneten Gegenstande reflectirten Schalles hielt. Auf diese Erklärungen führen die einfachsten und gemeinsten, täglich wiederkehrenden Erfahrungen. Wenn man nämlich ein Buch vor dem Gesichte haltend laut liest oder gegen eine Wand gekehrt so empfindet man deutlich die wieder entgegenkommenden Schallwellen, welches eine Art Echo im Kleinen ist. Will man indess das Phänomen des Echo's genauer untersucht, so kommen dabei verschiedene Gegenstände in Betrachtung, welche am besten einzeln untersucht werden.

### 1. Die reflectirenden Flächen.

Die eben erwähnte Erscheinung der Reflection des Schalles von den verschiedensten nahen Gegenständen und die häufig beobachteten ähnlichen Wirkungen des Wiederhallens von entfernteren Wänden, Mauern, Häusern, Ufern u. dgl. zeigt zwar deutlich, daß Flächen von der verschiedensten Beschaffenheit die Schallwellen zurückwerfen, allein die genauere Beobachtung ergiebt zugleich, daß die Art des Wiederhallens sehr verschieden ist. Zuweilen hört man nämlich besonders die einzelnen Laute des Echo's nur stumpf und oft aber sind sie dagegen scharf und angenehm klingend, gleich-

am glockenähnlich tönend, eine Verschiedenheit, welche nicht füglich anders als aus der Beschaffenheit der reflectirenden Flächen erklärt werden kann. Inzwischen wird dieser Gegenstand schwerlich jemals vollständig aufgehellet werden, weil der Redende das Echo seiner eigenen Stimme nur dann hört, wenn er sich in einer weiteren Entfernung von der wiederhallenden Fläche befindet, und auch jeder Hörer des Echo's so weit davon entfernt seyn muß, daß der ursprüngliche und der zurückgeworfene Schall einzeln zum Ohre gelangen, indem der nicht eben selten vorkommende Fall, daß man das Echo allein und den dasselbe erzeugenden Schall nicht hört, nicht füglich dann stattfinden kann, wenn man sich sehr nahe bei der reflectirenden Ebene befindet. Die Erfahrung zeigt indess genügend, daß zur Reflection der Schallwellen keine ganz ebene Flächen erforderlich sind, wie zur Erzeugung der Bilder durch Spiegel, eine durch LA GRANGE<sup>1</sup>, D'ALEMBERT<sup>2</sup> und EULER<sup>3</sup> genügend erwiesene Wahrheit. Die verschiedensten Körper, als Mauern, Wälle, Festungswerke, Häuser, Berge, Bergschluchten, Felsen, verfallene Thürme, Höhlen, hohe Ufer, Wälder u. dergl. sind daher geeignet, den Schall zu reflectiren, auch leidet es keinen Zweifel, daß der Schall von den Wolken reflectirt werde, und daß hieraus, verbunden mit den wiederhallenden Gegenständen auf der Erdoberfläche, das Rollen und tiefere Tönen des *Donners* größtentheils erklärbar sey<sup>4</sup>. Unter die reflectirenden Flächen gehören, den Erfahrungen gemäß, auch die Segel der Schiffe auf dem Meere und hochgethürmte Wellen. Letztere geben einen Wiederhall insbesondere der Schüsse nach Vögeln, erstere ein vernehmliches Echo der Worte, welche durch ein Sprachrohr gerufen werden, jedoch hauptsächlich nur dann, wenn der Schall gegen die convexe Fläche der Segel mehrerer, in nicht zu großer Entfernung befindlicher Schiffe gerichtet ist<sup>5</sup>.

---

<sup>1</sup> Lagrange in Misc. Taur. 1. 93.

<sup>2</sup> d'Alembert in Encyclopédie par d'Alembert et Diderot. Art. Echo.

<sup>3</sup> Mém. de Berlin. 1765. Nov. Comm. Acad. Pet. XVI.

<sup>4</sup> Vergl. Donner.

<sup>5</sup> Journ. de Ph. 1773. II. 192.



Inzwischen hat die Untersuchung der individuellen schaffenheit solcher Flächen, welche ein Echo zu erzeugen geschickt sind, die Naturforscher vielfach beschäftigt. SONNBRISSEAU, NOLLET und die meisten Physiker voraussetzen, daß diese Wirkung auf ähnlichen Gesetzen beruhe, als Spiegelung des Lichtes, hat man den Ausdruck *Katoptik des Schalles* einführen gewollt, diesen aber als unpassend bald mit dem mehr geeigneten, nämlich *Kataphonik* oder *Katakustik* vertauscht, auch heißt der Ort, wo der Schall erzeugt wird, der *phonische*, derjenige aber, welcher Schallstrahlen zurückwirft, der *phonokamptische*, wo man das Ganze durch *Phonokamptik* bezeichnet und sowohl das phonische, als auch das phonokamptische Centrum unterscheidet, deren Bedeutung aus den griechischen Worten *φωνή* Ton, Stimme und *καμπτείν* umbiegen, zurückbringen, leiten abzuleiten ist. L. EULER<sup>1</sup> und diesem folgend CHLADNI<sup>2</sup> führen die Erscheinungen des Echo auf die Schwingungen einer Luftsäule in einer Röhre von beliebiger Weite und ohne Rücksicht auf ihre Krümmungen zurück. Hiernach würde ein freier Raum einer unendlich langen, an beiden Enden offenen Röhre gleichen, in welcher kein Echo entstehen kann, weil eine schwingende Luftsäule nirgend einen Widerstand findet. Irge eine feste Grenze gäbe dagegen eine an einem Ende verschlossene, an der andern offene und in unendliche Ferne sich erstreckende Röhre. Im Allgemeinen würde dann der Schallverhältniß der Entfernung des Ohrs vom tönenden Körper dividirt durch die Entfernung, welche der Schall in einer Sekunde durchläuft, ein Echo erzeugen, oder wenigstens würde hierdurch die Secundenzahl des Ausbleibens der ersten wiederkehrenden Schallwelle angegeben werden. Obgleich aber diese Theorie sehr gelehrt und sinnreich ausgedacht ist, CHLADNI auch eine Anwendung davon auf den Wiederhall macht, welcher sich in Hohlwegen, langen Stollen, Canälen und zwischen Felsschluchten u. dergl. zeigt, so ist doch diese Theorie keineswegs durch die Erfahrung genügend begründet, vielmehr scheint sie mit den Resultaten der von BIOT<sup>3</sup> angestellten

---

<sup>1</sup> Nov. Com. Petr. XVI.

<sup>2</sup> Die Akustik. Leipz. 1802. 4. §. 212.

<sup>3</sup> Mém. de la Soc. d'Arcueil. II. 422.

ten Versuche nicht übereinzustimmen. Wenn er nämlich in die 951 Meter lange, aus gusseisernen Röhren bestehende Wasserleitung an einem Ende hineinredete, so hörte er mehrere Echo's, welche sich in gleichen Zeiten wiederholten. Bei einem Versuche hörte er deren sechs, welche sämmtlich in Zeitintervallen von 0,5 Secunden einander folgten, und das letzte wurde nach Verlauf von etwas weniger als 3 Secunden gehört, welche Zeit gerade erforderlich war, damit der Schall von einem Ende zum andern gelangen konnte. Die Erscheinung war an beiden Enden gleich, wenn man hineinredete, ein Zuhörer am andern aber nahm nur einen Schall wahr. LAPLACE gesteht zu, daß diese Erfahrung mit seiner Theorie nicht übereinstimmt, wonach die Intervalle zwischen den Echo's  $= 2 \cdot \frac{951}{338} = 5",6$  hätten seyn müssen, wenn man die Länge der Röhre  $= 951$  und den Raum, welchen der Schall in einer Secunde durchläuft  $= 338$  Meter annimmt, weswegen er die Ursache der kürzeren Zeitdauer in den Schwingungsknoten sucht, welche sich in dem gegen seine Länge verhältnismässig sehr engen Rohre erzeugten.

Auf eine ähnliche Weise als L. EULER führt auch POISSON<sup>1</sup> die Erscheinungen des Echo's auf die Zurückwerfung der Schallwellen von einem Widerstand leistenden Körper zurück, indem er annimmt, daß die durch den Schall in wellenartige Schwingungen gesetzte Luft gegen die festen Hindernisse gestützt sey, und somit die Schallwellen beim Zurückgange die nämlichen Gesetze befolgen, als worauf sich die Reflection des Lichtes zurückführen läßt. Hiernach müßten sich also die Erscheinungen des Echo's nach katoptrischen Grundsätzen eben so gut, als aus der Theorie der Schallwellen erklären lassen. Inzwischen darf hierbei nicht übersehen werden, daß eine jede dieser Ansichten eine hierzu geeignete und auf eine bestimmte Weise gerichtete Fläche voraussetzt. Nun ergibt zwar die Erfahrung, daß manche diesem gemäß beschaffene Ebenen, z. B. Mauern, die Seiten großer Häuser, Kirchen u. dergl. ein doch erwartetes Echo geben, allein in weit zahlreicheren Fällen bleibt dasselbe gerade an solchen Orten oft aus, und wird wiederum durch andere Gegenstände

<sup>1</sup> Journ. de l'École Polyt. VII. p. 319.

erzeugt, von denen man eine solche Wirkung nach theoreti-  
schen Gründen nicht erwarten sollte, wohin namentlich  
keine eigentliche Fläche darbietenden, Bäume der Wä-  
lder, gehören, deren individuelle Wirksamkeit bei der Er-  
zeugung der Echo's überhaupt unter die schwierigsten Pro-  
bleme gehört. Viele Erscheinungen führen daher auf die Ver-  
muthung, daß gekrümmte Flächen und höhlenartig  
wölbte Räume zur Erzeugung eines Echo's am meisten  
eignet sind, denn wirklich geben verfallene Thürme,  
krümmte Ufer, Bergschluchten u. dergl. oft wider Erwarten  
die schönsten Echo's, ohne daß man jedoch eine feste Theo-  
rie, noch weniger eine geometrische Construction derselben  
auf solche Erfahrungen zu gründen im Stande ist.

Auf allen Fall darf man es hierbei als ausgemacht an-  
nehmen, daß glatte Flächen die Schallwellen stärker und besser  
zurückwerfen, als rauhe und bestaubte oder mit Schmutz über-  
zogene, indem die Wände neuer Häuser ungleich stärker  
wiederhallen, als alter oder bewohnter. Manche werden in-  
deß geneigt seyn, diese auffallende Wirkung vielmehr der  
größeren Elasticität solcher neuen Wände beizulegen, wodurch  
sie mehr geeignet sind, selbst in Schwingungen versetzt  
werden, auch scheinen die vielen Echo's durch verfallene  
Mauern erzeugt, hiergegen zu streiten, welche sich indeß  
aus andern Gründen erklären lassen, wie weiter unten ge-  
zeigt wird.

HASSENFRATZ <sup>1</sup> meint, man habe bei den versuchten  
Erklärungen dieser Phänomene einen eben so wichtigen, aber  
nahe bei der Sache liegenden Umstand zu berücksichtigen un-  
terlassen, nämlich das Mittönen derjenigen Körper, welche  
die Echo's erzeugen. Daß viele Körper, namentlich elastisch  
und gespannte, als Glasscheiben, Gläser, Stahlstäbe, die Saiten  
der Instrumente u. a. durch einen Schall leicht in so starke  
Schwingungen versetzt werden, um zu zittern oder selbst einen  
minder hörbaren Schall hervorzubringen, wußte man schon  
sehr langer Zeit <sup>2</sup>, und daß alle mit dem tönenden in Verbin-  
dung stehenden oder durch einen starken Schall getroffenen  
Körper, selbst die wenig elastischen, eine gleiche Wirkung

<sup>1</sup> Encyclopédie méthod. T. III. p. 27.

<sup>2</sup> Vergl. *Resonanz*.



zeigen, ist neuerdings durch CHLADNI und SAVART erwiesen. Man darf daher kaum bezweifeln, daß auch die den Schall zurückwerfenden Körper in Schwingungen versetzt werden; allein hiermit ist noch nicht ausgemacht, daß die Entstehung des Echo hierdurch erklärlich werden sollte, indem auch dann die Frage ganz unentschieden bleibt, warum unter gewissen Bedingungen ein Echo erzeugt wird, und unter andern, anscheinend ganz gleichen, wider alle Vermuthung ausbleibt. Zur Begründung eines Einflusses der Bebugen derjenigen Körper, welche ein Echo bilden, auf die Entstehung und individuelle Beschaffenheit des letzteren läßt sich indess allerdings die oben schon erwähnte Thatsache anführen, daß manche kampf, andere aber hell und glockenartig wiedertönen. HASSENERATZ führt ferner an, daß verschiedene Echo's in unterirdischen Gallerien bloß gewisse Töne wiederhallen, und nicht mehr, als bis der ursprüngliche Schall ein bestimmter musikalischer Ton geworden sey. Wichtiger noch ist die von ihm erzählte Thatsache, daß im alten Collegium von HARCOURT die von einem in der Mitte des Hofes stehenden Menschen hervorgebrachten tiefen Töne durch das Echo in der Richtung der Straße La Harpe, die hohen aber in einer 50 Grade nördlichen Richtung wiederhohlt wurden.

Daß indess verschiedene Echo's durch die Schwingungen von Bäumen, einzelnen Mauerresten, isolirten Felsen, Fensterrahmen mit oder ohne Glas u. dgl., wo nicht eigentlich erzeugt, aber doch verstärkt, modificirt und in einigen Fällen erst hörbar werden, scheint nach verschiedenen Beobachtungen kaum zweifelhaft zu seyn, auch ist es wahrscheinlich, daß das Wiederhallen und die Ech'os mancher Wälder hierauf und auf der individuellen Gruppierung der Bäume beruhen, wenn gleich die Entstehung mancher Echo's durch hohle Flußufer hiermit noch nicht erklärt ist. Als Beweis hierfür führt HASSENERATZ <sup>1</sup> an, daß GAY-VERNON in seiner Jugend ein Echo kannte, welches durch das Gebäude einer Mühle erzeugt wurde. Nach einem Aufenthalte von wenigen Jahren in Paris suchte er bei seiner Rückkunft das Echo wieder, fand es aber verchwunden, ohngeachtet bei näherer Untersuchung alle Gebäude der Mühle durchaus unverändert waren; vor densel-

<sup>1</sup> a. a. O. p. 28.

ben aber einige Bäume fehlten, welche früher dort standen und also nothwendig die Entstehung des Echo's bedingten mußten. Durch die Erzählung dieses Ereignisses verlaßt untersuchte HASSENFRATZ ein in der Ebene des Mont Rouge bei Paris befindliches Echo, welches durch eine Mauer mit einigen Reihen Bäume vor derselben in der Art erzeugt zu werden schien, daß das phonokamptische Centrum in der Mauer zu liegen schien. HASSENFRATZ ließ in einer gewissen Entfernung Töne hervorbringen, und näherte sich der Mauer dann mehr und mehr, wobei das eigentliche Echo allmählig verschwand, aber eine gewisse Resonanz wahrgenommen wurde, welche im Umkreise der Bäume am stärksten und hinter denselben aber, nach der Mauer hin, wieder abnahm bis zum gänzlichen Verschwinden. Als er darauf sein Ohr an die Mauer und dann auch an die Bäume anlegte, empfand er die Schwingungen nicht jener, sondern dieser. Auf ähnliche Weise fand er Echo's entstehen durch Mauern und Wälder mit Fenstern, wenn diese verschlossen waren, aber auch wenn die Fenster geöffnet, die Zimmer aber verschlossen waren.

Darf man diese Erfahrungen als gegründet voraussetzen, so folgt daraus in Uebereinstimmung mit andern akustischen Gesetzen, daß zur Erzeugung eines Echo nicht bloß eine reflectirende Fläche erforderlich ist, sondern auch, daß die Klarheit und Stärke desselben zugleich durch die Schwingungen der reflectirenden Flächen selbst oder anderer in der Nähe derselben befindlicher, hierzu geeigneter Körper bedingt wird, von denen dann vermuthlich der hellere oder stumpfere Ton der Echo's abhängen mag. Einen zu hohen Werth darf man indess auf diese Resonanzmittel nicht legen, indem die Sprachgewölbe und Flüstergallerieen genügend bezeugen, daß die Reflection der Schallwellen allerdings nach den bekannten katakustischen Gesetzen geschieht, und hierauf auf gleiche Weise als bei den Lichtstrahlen die Gesetze der Reflection nach der Beschaffenheit des Einfalls- und Ausfallwinkels anwendbar sind, obgleich man auch in diesen Fällen die Beugungen der reflectirenden Flächen als mitwirkend ansehen kann. Ob endlich zur Entstehung eines Echo's die Concentrirung mehrerer reflectirter Schallstrahlen, also die Vereinigung derselben eine gewölbte Fläche erforderlich sei,

ist hierdurch nicht ausgemacht, und folgt keineswegs nothwendig aus der Erfahrung.

## 2. Menge und Entfernung der reflectirenden Flächen.

Wenn ein Echo gehört wird, so ist der Ort von wo die Schallstrahlen ausgehn, mit demjenigen, wohin sie reflectirt werden, oder nach der Kunstsprache das *phonische* und *phonokamptische* Centrum entweder zusammenfallend oder verschieden. Im ersteren Falle hört der Redende seine eigene Stimme, oder vielmehr durch ihn selbst hervorgebrachten Ton, welches die gemeinste Art der Beobachtung ist, im letzteren dagegen, befinder sich der Hörende an einem anderen Orte, als an welchem der Schall erzeugt wird. Die letztere Art der Echo's begreift wieder zwei Verschiedenheiten, indem entweder der Schall selbst und das Echo desselben, oder nur das letztere allein gehört wird. Bloß in diesem Falle würde es möglich seyn, dem phonokamptischen Mittelpunkte sehr nahe zu kommen, wenn man sich hierdurch nicht zugleich dem Wege, auf welchem der Schall zu der das Echo erzeugenden Fläche gelangt, zu sehr näherte, wodurch der Schall und sein Echo zusammenfallen, und somit nicht einzeln vom Ohre wahrgenommen werden können. Auf allen Fall ist es daher nothwendig, daß zwischen der Wahrnehmung des erzeugenden Schalles und des dadurch hervorgebrachten Echo's so viele Zeit verstreicht, daß beide einzeln durch das Ohr empfunden werden können. Es kommt also darauf an genau zu bestimmen, wie viele einzelne Laute in einer gegebenen Zeit das Ohr hören und unterscheiden kann. Hierbei dürfte allerdings die individuelle Schärfe des einzelnen Ohres zu berücksichtigen seyn, im Allgemeinen aber wird mindestens nahe genau angenommen, daß das Ohr im Mittel etwa 8, das geübteste nicht mehr als 9 einzelne Laute in einer Secunde unterscheiden könne. Ist also die Zeit zwischen der Wahrnehmung des Schalles und seines Echo's kürzer als  $\frac{1}{4}$  Secunde, so werden beide zusammenfallen, und einander verstärken, aber ein Echo wird nicht gehört werden. Dieser Fall tritt ein, wenn man sich der Echo gebenden Fläche zu sehr nähert, wodurch dasselbe also verschwindet, noch mehr aber in Kirchen, neuen und noch unbewohnten Häusern, in denen bekanntlich ein jeder Schall nicht eigentlich vervielfältigt, wohl aber oft unglaublich verstärkt und nachhallend



gemacht wird. Nennt man allgemein den Raum, welchen ursprüngliche Schall bis zum Ohre des Hörenden zu durchlaufen hat  $= w$ ; den des reflectirten Schalles  $= W$ ; den Raum, welchen der Schall in einer Secunde durchläuft  $= k$ , so das zwischen beiden liegende Zeitintervall  $z = \frac{W - w}{k}$ .

hierbei  $z$  kleiner als  $\frac{1}{8}$  oder als 0,112, so wird gar kein Echo gehört werden. Die genauesten Versuche haben ergeben, daß der Schall durch die atmosphärische Luft innerhalb einer Secunde bei 0° Temperatur einen Raum von 1020 Par. durchläuft, und für jeden Grad der Centesimalscale erhöhet Temperatur fast 2 Fuß mehr. Nimmt man also 15° C. als mittlere Temperatur an; so wird  $k = 1050$  und  $z = \frac{W - w}{1050}$ .

Hört der Redende seine eigenen Laute durch das Echo wiederhallen, so ist  $w = 0$ , und die kürzeste Entfernung, bei welcher dieses unter den angegebenen Bedingungen möglich seyn soll, giebt  $\frac{1}{8} = \frac{W}{1050}$ . woraus  $W = 116,67$  par. F. gefunden wird, und weil in diesem Falle der Schall eine gleiche Zeit gebraucht, um zu der reflectirenden Ebene zu gelangen als wieder von derselben zurück; so ist  $\frac{116,67}{2}$  oder 58,34 Par. F. die kürzeste Entfernung, in welcher ein Redender von der brechenden Fläche entfernt seyn muß, wenn er seinen eigenen Laut reflectirt hören will. Erhält  $w$  irgend einen Werth, oder ist der Hörende von dem schallenden Körper entfernt, so muß  $W$  um eine gleiche GröÙe wachsen, und weil der Hörende daher den ursprünglichen Schall und auch das Echo hören kann, so ist auch in diesem Falle 58,34 Par. die kürzeste Entfernung, auf welche sich der Hörende oder der den Schall Erzeugende dem reflectirenden Gegenstande nähern darf, wenn der Schall und sein Echo unterschieden werden soll. Hierbei kann  $w$  den größten Werth erhalten, wenn der Hörende und der den Schall erzeugende in einer geraden Linie liegen, woraus folgt, daß man auf keine Weise der wiederhallenden Fläche näher kommen kann, als etwa 58 P. wenn man den ursprünglichen Ton gleichfalls hören will, ein in den meisten Fällen, mindestens bei großer Annäherung an die reflectirende Fläche; nothwendige Bedingung, weswegen

gen eine genaue Betrachtung des eigentlichen phonokamptischen Mittelpunctes und die bestimmte Kenntniß solcher katakustischen Flächen fast eine Unmöglichkeit ist. Uebrigens giebt es in gewölbten Räumen allerdings Echo's, bei denen die Entfernung bis zur nächsten reflectirenden Fläche keine 58 P. F. beträgt, allein in diesen Fällen kommt der Schall nicht von der reflectirenden Fläche unmittelbar zurück, sondern wird von der ersten gegen eine zweite oder auch gegen mehrere geworfen, bis er zum Ohre zurückkommt.

Ist das phonokamptische Centrum nicht weiter entfernt, als erfordert wird, um die ausgesprochene Sylbe und die durch das Echo wiederholte einzeln zu verstehen, so hat man ein sogenanntes *einsylbiges Echo* (*echo monosyllaba*), können aber zwei oder mehrere Sylben auf diese Weise deutlich gehört werden, so hat man ein *vielsylbiges Echo* (*echo polysyllaba*). Diese Art der Bezeichnung ist zwar allgemein angenommen, und wird auch durch die individuelle Art der Prüfung der Echo's sehr natürlich herbeigeführt, allein sie ist durchaus unwissenschaftlich, und hindert die genauere Untersuchung der wiederhallenden Flächen. Man hat nämlich kein bestimmtes Maß der Zeit, welche zum Aussprechen einer gewissen Menge von Sylben erfordert wird, deren Länge und Schwierigkeit des Aussprechens obendrein nicht gleich ist. Weiß man daher auch, wie viel Sylben ein Echo wiederholt, kennt man zugleich die Sylben, welche dasselbe deutlich wiedergegeben hat, so ist damit die Entfernung noch keineswegs gegeben, und noch nicht bestimmt, wo der phonokamptische Mittelpunct eigentlich zu suchen sey. Inzwischen sind die meisten Beobachtungen der Echo's auf dieses Maß zurückgeführt, aber die Angaben selbst beweisen die Zweckwidrigkeit desselben. BLANCANUS <sup>1</sup> fordert 120 F. Entfernung für jede deutlich gehörte Sylbe; MERSENNE <sup>2</sup> dagegen nur 69 Par. F.; JOHN MORTON <sup>3</sup> für ein einsylbiges 90 engl. F.; für ein zweisylbiges 105 F.; für ein dreisylbiges 160 F.; für ein viersylbiges 182 F.; für ein fünfsylbiges 204 F.; das Echo zu Oxen-

<sup>1</sup> Echometria theoretica in seiner Sphaera mundi p. 5 Vergl. John Morton Natural History of Northamptonshire p. 358.

<sup>2</sup> Brisson Dict. de Phys. art. Echo.

<sup>3</sup> Natural Hist. of Northamptonshire. cap. V. p. 358.

don aber wiederholte bei einer Entfernung von 673 F. 13 Sylben. Dr. PLOT<sup>1</sup> hörte bei dem berühmten Echo zu Wootstock bei Oxford in einer Entfernung von 2280 F. bei T 17, bei Nacht 20 Sylben, welches 114 F. auf eine Sylbe tragen würde. ENELL<sup>2</sup> beobachtete, daß ein vorzügliches Echo zu Derenburg die 27 Sylben *Conturbabantur Constantinopolitani innumerabilibus sollicitudinibus* deutlich nachsprach, und doch fand er die Entfernung nur 254 Schritte, welche er zu 550 F. annimmt. Rechnet man einen Schritt auch, wie früher bei manchem Militär, zu 2½ F., so kommt dennoch nur 677 F. heraus, auf jede Sylbe aber nur 25 Schritte, der Schall würde bei nur 5° C. Temperatur 1,3147 Secunde zum Durchlaufen dieses Raumes gebraucht haben, und es käme somit auf jede Sylbe nicht völlig 0,05 also nicht ein halbes Zehntel einer Secunde, welches voraussetzen würde, daß jemand 20 Sylben in einer Secunde aussprechen könnte. Für man aber, wie viele Sylben durch ein vollkommenes Sprachorgan in einer Secunde gesprochen werden können, so ist die Beantwortung dieser Frage abermals höchst schwierig, weil die Länge derselben, die Art und der Wechsel der Consonanten in ihnen und die individuelle Uebung, welche man zum Aussprechen derselben sich erworben hat, jede genaue Bestimmung unmöglich machen. LICHTENBERG<sup>3</sup> giebt an, daß er beim Aussprechen der ersten zehn Zahlen oft mit Hülfe einer genau eingestellten Pendeluhr versucht, und gefunden zu haben, daß er hier im Mittel einer Secunde Zeit bedurfte. Diese 10 Sylben haben eine sehr leichte Folge, und ein jeder hat sich an das Aussprechen derselben sehr gewöhnt, allein es möchte dennoch schwer halten, sie alle in dem angegebenen Zeitraume hervorzubringen. HUTTON<sup>4</sup> dagegen meint, es würden gewöhnlich nur 3 bis 4 Sylben in einer Secunde gesprochen werden, und rechnet dann für 4 Sylben eine Entfernung des reflectirenden Körpers von 500 engl. Fuß, und in dem nämlichen Verhältniß für mehrere Sylben. Dieses gäbe als gewiß richtiges Maß für eine Sylbe eine Entfernung von 125 engl. Fuß, und für  $n$  Sylben eine Entfernung  $= n \times 125$  F.

<sup>1</sup> Natural Hist. of Oxfordshire. cap. 1. p. 7.

<sup>2</sup> LICHTENBERG vermischte Schriften VIII. 196.

<sup>3</sup> Vermischte Schriften VIII. 221.

<sup>4</sup> Dict. I. 449.



Will man indeß die Entfernung der reflectirenden Fläche genau wissen, welches insbesondere dann von Wichtigkeit ist, wenn man den bestimmten reflectirenden Gegenstand zur näheren Untersuchung seiner Wirkungsart kennen lernen will; so muß man nur *einen* Laut kurz aussprechen und das Zeitintervall zwischen diesem und dem ersten Schalle des Echo's so möglich mit einer Tertienuhr, oder in Ermangelung dieser mit einer Secundenuhr durch Wiederholung des Versuches genau messen. Hat man auf diese Weise die Zeit in Secunden möglichst scharf bestimmt, die Temperatur der Luft nach Schätzung nahe richtig angenommen, so findet man die Entfernung des reflectirenden Gegenstandes  $= \frac{z \times (1019,12 + t \cdot 1,926)}{2}$  mit

hinlänglicher Schärfe, wenn  $z$  die Zeit in Secunden,  $t$  aber die Grade der Temperatur nach der hunderttheiligen Scale bezeichnen.

In den wenigsten Fällen ist der Beobachter indeß mit den hierzu erforderlichen Werkzeugen, namentlich einer richtigen Secundenuhr versehen, und doch wird es die Neugierde des wissenschaftlich Gebildeten reitzen, und den Wunsch, sich nützlich zu machen, in ihm erregen, wenn ihm zufällig die Gelegenheit geboten wird, ein vorzügliches Echo näher zu untersuchen. Um in diesem Falle eine genauere Zeitmessung zu suppliren, schlägt LICHTENBERG<sup>1</sup> vor, sich überhaupt die Fertigkeit zu verschaffen, eine gewisse Menge Wörter gleichmäßig auszusprechen, um hiernach in vorkommenden Fällen die Zeit zu messen, und er bringt hierzu die Zahlen von eins bis zehn in Vorschlag, welche man alle oder deren so viele wählen könnte, als man sich gerade gewöhnt hat, in einer Secunde bequem auszusprechen. Daß man durch dieses bekannte Mittel allerdings ein ziemlich genaues Zeitmaß erhalten kann, ist gewis, allein es läßt sich nicht gut auf Theile einer Secunde ausdehnen, wenn gleich ganze Secunden scharf genug dadurch gemessen werden können. Noch besser dürfte es daher seyn, sich einer gewöhnlichen Taschenuhr zu bedienen, bei derselben vorher oder nachher die Menge der Schläge der Unruhe zu bestimmen, welche auf eine Minute gehen, dann durch Division den Werth eines einzigen Schläges zu finden, welcher meistens 0,25 Secunden beträgt und hierdurch also ein weit genaueres, obgleich bei dem unregelmäßigen Gange schlechterer

<sup>1</sup> a. a. O.

Uhren nicht ganz zuverlässiges Maß kleiner Zeittheile erhalten. Die Bestimmung der Temperatur bleibt immer was unsicher, allein man wird dennoch die Entfernung Echo's nach der angegebenen Formel nahe richtig berechnen und mit einer auch nur unvollkommenen Messung vergleichen können. DERHAM hielt diese Art der Messung durch das Intervall zwischen Ton und Wiederhall für so genau, daß er umgekehrt die Breite der Themse bei Woolwich durch Ausbleiben des Echo's auf dem jenseitigen Ufer maß<sup>1</sup>.

Rücksichtlich der Entfernung der reflectirenden Fläche endlich noch Folgendes zu berücksichtigen. Manche wichtige Echo's werden durch Gegenstände erzeugt, welche in sehr großer Entfernung befinden, wie schon aus der Natur der wiederholten Sylben von selbst folgt. Unter den angegebenen Echo's war das zu Oxendon 673 F., das bei Wood 2280 F., das bei Derenburg 677 F. entfernt. DERHAM suchte ein Echo, Woolwich gegenüber, und fand, daß über die Themse gehende und wiederkehrende Schall kurz ausgesprochenen Sylbe drei Secunden ausblieb<sup>2</sup>, was für eine mittlere Temperatur von 15° C. eine Entfernung 1575 F. voraussetzt. Bei den meisten der genannten sind die Versuche wohl mit einem Sprachrohre angestellt seyn, so läßt sich also nicht entscheiden, ob die Entfernung, welche der Schall zu durchlaufen hatte, größer war, als wohin Stimme eines Menschen reicht. Am auffallendsten aber am unerklärlichsten ist das Phänomen, welches das Echo Derenburg darbot. Es ist nämlich schon oben bemerkt, daß die Entfernung der reflectirenden Mauer mit der Zahl der wiederholten Sylben in gar keinem Verhältnisse steht, denn wenn auch angenommen würde, daß EBELL zehn der angegebenen Sylben in einer Secunde ausgesprochen habe, so setzt dies doch eine Entfernung von mindestens 1050 F. voraus, was mit der Messung im Widerspruche steht. Sollten beide in Uebereinstimmung gebracht werden, so müßte man annehmen, der Schall sey zuvor von den einzelnen Theilen der Mauer so lange hin und her geworfen, bis er zum Ohre zurückkommend die Länge des angegebenen Weges zurückge-

---

1 HUTTON Dict. I. 449.

2 Ebendasselbst.

habe. Bei den vielfachen Echo's kommt die nämliche Frage in Betrachtung, Angenommen nämlich, die Entfernung der ersten reflectirenden Fläche sey die kleinstmögliche, so gäbe dieses 38 F., und wenn dann diese zehnmal in einer Secunde wiederholt würde, so müßte der Schall der letzten Wiederholung noch außerdem einen Raum von 1050 F., im Ganzen also 1108 F. durchlaufen haben. Wird aber der Schall durch die Reflection nicht verstärkt, so kann die erste Sylbe nur so gehört werden, als käme sie von einem 116 F. entfernten Menschen, folglich betrüge der ganze durchlaufene Raum in dem angegebenen Falle 1166 F. Wie weit die Menschenstimme im Freien reiche, ist zwar nicht genau ausgemacht, indess kann mit LAMBERT<sup>1</sup> im genäherten Werthe etwa 800 F. angenommen werden; dann folgt aber, daß die meisten vielsylbigen und vielfachen Echo's gar nicht gehört werden könnten. Das Echo bei Derenburg machte aber nicht bloß stark gerufene Laute wiederhallen, sondern selbst das Stampfen und Schnaufen der Herde wurde von demselben wiederholt, und überhaupt darf man im Allgemeinen annehmen, daß gute und vorzüglich helle Echo's die Laute stärker wiederhallen, als sie auf die doppelte Entfernung gehört werden würden, ja sogar zuweilen die Worte vernehmlicher wiedergeben, oder mindestens wiederzugeben scheinen, als sie ursprünglich gesprochen sind. Ein auffallendes und interessantes Beispiel hiervon giebt das ausnehmend schöne Echo, welches in der Mitte der neu erbauten katholischen Kirche in Darmstadt gehört wird, und ganz entschieden durch die Reflection der Schallwellen von der gewölbten Kuppel entsteht. Diese Kuppel ist 150 F. hoch, und der Schall muß also hin und her gehend 300 F. durchlaufen, eine Strecke, auf welche man einen im Freien Redenden nicht zu hören vermöchte. Dennoch ist der Wiederhall des Echo's so laut, klar und vernehmlich, daß die ursprünglichen und die reflectirten Worte von einem wenige Fuß von dem Redenden entfernt Stehenden mit gleicher Stärke gehört werden.

Was für eine Ursache diese Verstärkung des Schalles hervorbringe, ist deswegen schwer zu bestimmen, weil wir die eigenthümliche Art der Reflection des Schalles durch die verschiedenen Körper nicht kennen; auch ist mir nicht bekannt,

---

<sup>1</sup> LICHTEBERG a. a. O. p. 213.



dafs außer LICHTEBERG die Physiker eine Erklärung der Sache versucht haben. Dieser findet die Ursache der Verklingung theils in den kleinen ausgehöhlten Räumen verwitterter Mauern mit ihren vielen, im zerfallenen Mörtel hervorragenden Steinchen, wodurch eine sehr grofse Menge solcher Ecken gebildet werden, welche die auffallenden Schallstrahlen zum Ohre des Hörenden reflectiren. Auf gleiche Weise bilden auch die vielen Ebenen, welche namentlich Tannenbäume mit ihrer rauhen Rinde bilden, zur Erzeugung eines stark schallenden Echo's vorzüglich geeignet seyn. Ferner meint LICHTEBERG, dafs schräg auffallende Strahlen, welche also nicht reflectirt werden können, doch eine Bebung der Mauer erzeugen, und hierdurch die Reflection verstärken<sup>1</sup>.

Hierin liegt allerdings viel Wahres, und namentlich der erste Grund manches für sich, sofern das Echo durch eine gerade Mauer hervorgebracht wird, von welcher nicht viele Schallstrahlen reflectirt werden könnten, wenn sie als völlig eben und gleichsam spiegelnd gedacht würde; in welchem Falle also die nach allen Richtungen liegenden Ebenen der verwitterten Theile und hervorstehenden Steinchen eine grofse Menge solcher Flächen darbieten müßten, von denen der auffallende Schallstrahl zum Ohre des Hörenden reflectirt würde. Im Allgemeinen aber scheinen mir folgende Ursachen zur unleugbaren Verstärkung des Schalles durch katakustische Gegenstände beizutragen:

1. Sobald die Luft nicht völlig frei, sondern gegen einen festen Körper gestützt ist, sich also nach L. EULER's, CHLADNI und POISSON's oben mitgetheilte Ansicht in einer an einem Ende verschlossenen, am andern unendlich langen offenen Röhre befindet, muß die rückwärts gehende Fortpflanzung des Schalles deswegen vermehrt werden, weil die Wellen desselben einen Widerstand finden. Befinden sich noch außerdem an den Seiten Bäume oder sonstige feste Gegenstände, gleicht die Luft um so mehr einer in eine Röhre eingeschlossenen, und die Schallwellen werden daher weiter fortgepflanzt werden, da nach den Versuchen von BIOT<sup>2</sup> die Entfernung bis auf welche der Schall durch enge Röhren fortgeleitet wird unbegrenzt ist.

<sup>1</sup> a. a. O. p. 214.

<sup>2</sup> Vergl. *Schall; Fortpflanzung desselben*.

2. Die reflectirenden Flächen sind meistens gekrümmt, sammeln daher mehrere Schallstrahlen, und wenn gleich ein einzelner derselben auf die gegebene Weite verschwinden würde, so macht doch die vereinte Menge den Schall hörbar und lauter. Sie gleichen in gewissem Sinne den Sprachgewölben, wie namentlich bei dem erwähnten Echo in Darmstadt der Fall ist.

3. Eine Hauptsache aber ist die Mitwirkung der Bebung, wenn die reflectirenden Körper gesetzt werden, und wodurch sie eine Art Resonanz hervorbringen. Dafs solche Schwingungen wirklich statt finden, darf in Folge der oben erwähnten Beobachtungen von HASSENFRATZ und der zahlreichen Versuche von CHLADNI und SAVART nicht bezweifelt werden. Von welchem Einflusse auf die Stärke des Schalles aber die Bebung derjenigen Theile sind, welche bei der Erzeugung eines Tones zugleich mit in Schwingungen versetzt werden, beweisen insbesondere die Resonanzböden, ohne deren Mitwirkung viele Instrumente dumpf tönend und kaum hörbar seyn würden. Einen Beweis hiefür geben ferner die neuen, und daher noch mehr elastischen Wände unbewohnter Häuser durch den unglaublichen Wiederhall, welchen sie erzeugen, und wenn LICHTENBERG die Ursache des Erfahrungssatzes, dafs alte Mauern am leichtesten ein Echo geben, in der Rauheit ihrer Oberfläche und der dadurch vermehrten Zahl der reflectirenden Flächen findet, so mag dieses allerdings gegründet seyn, allein es ist gewifs zugleich mehr als wahrscheinlich, dafs auch ihre vermehrte Elasticität hierbei wirksam ist, wodurch sie leichter und stärker schwingen, folglich auch eine gröfsere Resonanz erzeugen, indem bei alten Mauern der Mörtel ganz erhärtet ist, und mit den Steinen eine gemeinschaftliche steinartige Masse bildet.

Giebt es mehrere Körper, welche den Schall auf einen einzelnen Punct reflectiren, und liegen diese in ungleichen Entfernungen, oder werden einige Schallstrahlen nach einer einzigen Reflection, andere nach mehreren zum Ohre zurückgeworfen, so entsteht ein zwei- oder vielfaches Echo. Eigentlich kann man dabei so viele Echo's annehmen, als Wiederholungen statt finden, denn eine jede von diesen setzt einen besonderen reflectirenden Gegenstand voraus, oder hat ein eigenthümliches phonokamptisches Centrum, und es ist daher auf eine jede derselben alles dasjenige anwendbar, was oben

vom einfachen Echo gesagt ist. Die vielfachen sind d  
gleichfalls einsylbig und mehrsylbig, jedoch können sie w  
der sonst erforderlichen langen Zeit des Ausbleibens der let  
Wiederholungen nicht füglich so vielsylbig seyn, als die  
fachen. Weil ferner der Schall so viel schwächer we  
muß, je größer der Weg ist, welchen derselbe durchl  
so folgt hieraus nothwendig, daß die letzten Wiederholu  
des vielfachen Echo's weniger vernehmlich sind, weswe  
auch zahlreichere Wiederholungen bei einem starken Sch  
gehört werden, als bei einem schwachen, auch mehrere  
selben in der Stille der Nacht als bei Tage. Im Allgemei  
sind die Wiederholungen ungleich an der Zahl, indem  
deren von zwei bis dreißig und sechzig, ja noch wohl m  
gefunden haben will, wovon einige jedoch nur dadu  
erklärlich sind, daß die Schallstrahlen von zwei paralle  
phonokamptischen Flächen dem zwischen ihnen befindlich  
Ohre auf gleiche Weise vervielfältigt zugeworfen werden,  
eine unendliche Menge Bilder des nämlichen Gegenstandes  
zwei parallelen Spiegeln zu dem zwischen ihnen befindlich  
Auge gelangen müssen<sup>1</sup>.

### 3. 'Merkwürdige Echo's.

Es ist oben schon angegeben, daß man unter Echo au  
denjenigen Ort versteht, wo sich ein den Schall reflectirend  
Gegenstand befindet, oder wo man ein Echo hört. Solche Oer  
oder sogenannte Echo's sind in Menge vorhanden, und ihre Z  
würde übermächtig groß werden, wenn man auch nur die v  
züglichen aufzuzeichnen sich die Mühe geben wollte. I  
giebt es namentlich hier in Heidelberg ein merkwürdiges Ech  
welches sehr geeignet ist, das Rollen des Donners und d  
abwechselnde Verstärkung und Schwächung seines Schal  
anschaulich zu machen. Ein Pistolenschuß nämlich, von ein  
etwas tieferen Stelle des Heiligenberges ausgehend, wird a  
einer gegenüberliegenden Bergschlucht reflectirt, so daß m  
etwas weiter aufwärts, zur Seite und hinter dem schallend  
Gegenstande, den Knall des Geschützes nicht selbst hört, wo  
aber den Wiederhall desselben, und zwar ganz eigentlich do  
nerähnlich mit einigen wiederkehrenden Verstärkungen bis zu

---

<sup>1</sup> Vergl. Spiegelcabinet.



allmählichen Verschwinden. Solche Echo's giebt es gewiß noch viele; indess wird es genügen, bloß diejenigen namhaft zu machen, welche schon von alten Zeiten her eine gewisse Célébrität erhalten haben. Ausser den schon erwähnten erzählt GASSENDI<sup>1</sup> von einem Echo beim Grabmale der METELLA, Gemahlin des CRASSUS, welches den ersten Vers der Aeneide dreimal wiederholte. Zu Rosneath bei Glasgow wiederholt ein Echo die Töne eines Instrumentes dreimal deutlich; auch soll bei Cyzicus ein siebenfaches und bei Brüssel ein funfzehnfaches Echo seyn<sup>2</sup>. Aus CASPAR BARTH<sup>3</sup> ist das schöne Echo am Rhein an den Ufern der Nahe zwischen Coblenz und Bingen bekannt, welches ein Wort 17 mal wiederholt. Man hört dabei denjenigen, welcher redet oder ein Instrument bläst, wenig oder gar nicht, das Echo aber sehr deutlich und mit vielfachen Verschiedenheiten, indem die Stimme desselben bald näher, bald ferner herzukommen scheint, zuweilen sehr laut, dann wieder leiser tönt, auch glauben verschiedene Personen das Echo, die eine links, die andere rechts zu hören u. s. w. Diesem ähnlich ist das Echo zu Genetay, welches der Benedictiner QUESNET<sup>4</sup> beschrieben hat. Derjenige, welcher singt, hört dabei nur seine eigene Stimme, die Zuhörer aber an den geeigneten Stellen nur den Wiederhall, und gleichfalls so, daß das Echo sich bald zu nähern, bald zu entfernen scheint; der eine hört nur ein einfaches, ein anderer ein mehrfaches Echo, dieser zur Rechten, jener zur Linken. QUESNET erklärt dieses sehr gut aus der länglichten Gestalt des Hofes und der ihn einschließenden Gebäude. Ein gleichfalls ausgezeichnetes Echo bei Verdun ist durch TEINTURIER<sup>5</sup> beschrieben. Dieses wird durch zwei vom Hauptgebäude getrennte Thürme gebildet, 26 Toisen von einander abstehend, der eine mit einem niedrigen gewölbten Zimmer, der andere mit einem gewölbten Eingange. Stellt man sich in die Mitte zwischen beide, so hört man ein laut geredetes Wort 12 bis 13 mal in gleichen Zwischenräumen stets schwächer wiederholt. Tritt man auf einige Entfernung aus der Verbindungslinie beider Thürme, so hört

1 In A-merk. zu Diogenes Laertius. Lib. X.

2 HERROX Dict. I. 449.

3 Statii Thebais. XI. v. 30. Anm.

4 Mém. de l'Ac. 1692. II. 87. X. 127.

5 Ebend. 1710. p. 18.

das Echo ganz auf, kommt man aber auf eine Linie zwischen dem Hauptgebäude und einem der Thürme, so hört man einfaches Echo. Hier müssen also die beiden Thürme sich Schallstrahlen wechselsweise zuwerfen.

Eins der berühmtesten und schönsten Echo's ist das Schloss Simonetta unweit Mailand, wovon schon KIRCH und SCHOTT reden<sup>1</sup>. Es wird durch die beiden vorspringenden Flügel des Schlosses gebildet, und wiederholt einen Pistolenschuß aus einem der Fenster des Hauptgebäudes 56mal eine Angabe, welche ADDISON<sup>2</sup>, MISSON<sup>3</sup> und MONGÉ<sup>4</sup> bestätigt fanden. BERNOULLI<sup>5</sup> aber will sogar eine 60fache Wiederholung gehört haben. Bei Andersbach in Böhmen ist merkwürdiges Echo. Einzelne Felsen, in einem Umkreise fast 3,5 deutschen Meilen zerstreut, bilden das Gerippe eines Berges, und ragen größtentheils bloß mit ihren nackten Spitzen empor. Da wo sich diese Felsengruppe schließt, ist das Echo, welches 7 Sylben dreimal wiederholt, ohne sie im mindesten zu verwirren. Das phonische Centrum ist in einer kleinen Entfernung von der höchsten Felsenspitze; dort stehend kann man auch leise gesprochene Worte sehr deutlich, entfernt von sich aber nur einige Schritte nach der einen oder der andern Seite, so giebt selbst ein Pistolenschuß kein Echo<sup>6</sup>. Die Felsengruppe bildet also gleichsam den Uebergang zu den Sprachgewölben.

Einige der genannten Echo's, insbesondere die durch Gebäude erzeugten, existiren nicht mehr, oder sind wenigstens durch die allmälige Veränderung der reflectirenden Gegenstände gleichfalls bedeutend verändert. Sie haben indess einmal eine geschichtliche Celebrität erhalten, und können zum Vergleich mit andern neu aufgefundenen dienen.

Ein *tonisches Echo* nennt man das Wiederhallen gleicher oder harmonirender (consonirender) Töne durch solche Körper, welche durch die sie treffenden Schallwellen leicht selbst in Schwingungen versetzt werden, z. B. musikalische Saiteninstrumente, Glocken u. dgl. m. Sie hallen hauptsächlich

1 SOUTHWELL in Phil. Trans. XLIV. N. 480, p. 220.

2 Travels. p. 32.

3 Voyage d'Italie. II. 196.

4 Encyclop. Méthod. III. 25.

5 Zusätze zu Volkmann's Reisen p. 100.

6 Bibliothèque Brit. IX. 292.

diejenigen Töne wieder, welche mit ihrer eigenen Stimmung übereinkommen, oder wenn die letzte allgemein ist, wie beim Forte-Piano, so hört man durch einen reinen und etwas starken Ton meistens den harmonischen Dreiklang desselben erzeugt<sup>1</sup>.

In der ausübenden Musik heisst Echo die Nachahmung des geminen Echo's durch leise Wiederholung der Töne, welche ~~es~~ in abnehmender Stärke öfters wiederholt und allmählig nachwinden läßt. In der Baukunst nennt man Echo eine solche Einrichtung der Gebäude, vermöge welcher sie den Schall verstärkt wiedergeben<sup>2</sup>. M.

*Echometer. S. Metronom.*

## Edelstein.

*Gemma; pierre precieuse; precious stone.* Hierunter versteht man jedes seltenere Mineral, welches sich durch Härte, Glanz, Durchsichtigkeit, Farblosigkeit oder angenehme Färbung oder Farbenspiel, oder wenigstens durch einige dieser Eigenschaften auszeichnet, und sich hierdurch zur Anwendung als Schmuck eignet. Man rechnet hierher den Türkis, den Opal, den Quarz (als Bergkrystall, Amethyst, Citrin, Rauchtopyas, Morio, Rosenquarz, Prasem, Katzenauge, Aventurin, weissen Chalcedon, Carneol, Heliotrop, Plasma, Chrysopras, Onyx und Sardonyx), den Zirkon (mit Inbegriff des Hyacinths), Smaragd (mit Inbegriff des Berylls) Topas (mit Inbegriff des Aquamarins) Cyanit, Chrysoberyll, Feldspath (als Adular, Labradorstein und Amazonenstein) Turmalin, Jolith, Lasurstein, Kaneelstein, Granat, Chrysolith, Sapphir (als blauer, grüner, gelber, rother und als Sternsapphir) Spinell und Diamant. G.

## Einfallslloth.

*Cathetus incidentiae; la perpendiculaire à la surface réfringente ou réfléchissante; the Perpendicular;* ist die Senkrechte, welche auf einer brechenden oder zurückwerfenden Ebene da errichtet wird, wo der auffallende Lichtstrahl diese Ebene trifft. Ist die Fläche, auf welche der Licht-

<sup>1</sup> Vergl. *Resonanz*.

<sup>2</sup> Vergl. *Sprachzimmer*.



strahl auffällt, gekrümmt, so ist das Einfallslot senkrecht auf die berührende Ebene des Punctes, wo der Strahl auffällt.

## Einfallspunct.

*Punctum incidentiae*; point d'incidence; *point of incidence*. Der Punct, wo der Lichtstrahl die brechende oder zurückwerfende Ebene trifft.

## Einfallssinus.

*Sinus anguli incidentiae*; Sinus de l'angle d'incidence; *the sine of incidence*. Der Sinus des Einfallswinkels, dessen Gröfse bei der Brechung der Lichtstrahlen die Gröfse der Brechung abhängt.

## Einfallswinkel.

*Angulus incidentiae*; angle d'incidence; *angle of incidence*; ist bei Lichtstrahlen, die auf eine Ebene fallen, der Winkel, den der Strahl mit dem Einfallslot macht. Dieser Winkel heifst auch zuweilen der Neigungswinkel.

Bei einigen Schriftstellern bedeutet dagegen das Wort Einfallswinkel denjenigen Winkel, den der Strahl mit der brechenden oder zurückwerfenden Ebene selbst macht. Man findet zwar leicht, in welcher Bedeutung jeder Schriftsteller das Wort nimmt, indels sollte man im Schreiben es immer in der ersten Bedeutung nehmen, da dies der herrschende Gebrauch ist.

*Einklang*. S. Ton.

## Einschattige.

*Heteroscii*; *Heterosciens*; *Heteroscii*; (von ἕτερος d. andere, der eine von zweien, und σκιά der Schatten) heifst in der Geographie diejenigen Bewohner der Erde, welche um Mittag allezeit in Rücksicht auf sie selbst den Schatten nach der nämlichen Seite, in Rücksicht auf die Bewohner der anderen Halbkugel aber nach entgegengesetzten Richtungen werfen. Jenes erstere liegt bei der deutschen, das Letztere bei der lateinischen Bedeutung des Wortes zu Grunde. Einschattige sind demnach die Bewohner der gemäßigten Zonen, insofern il-

Schatten nur nach einer Seite fällt, nämlich der auf der nördlichen Halbkugel nach Norden, der auf der südlichen nach Süden; Heteroscii aber heißen sie, insofern jeder von beiden von den zwei entgegengesetzten Schatten einen andern erzeugen. Die Namen sind übrigens ohne allen weiteren Werth. M.

## Eintritt.

*Immersio*; Immersion; *Immersion*; s. *Austritt*, wo alles hierher Gehörige mit erwähnt ist. B.

## E i s.

*Glacies*; *Glace*; *Jee*. Wasser, das aus dem flüssigen Zustande in den festen übergegangen ist; *gefrorenes Wasser*. Ein meistens ganz durchsichtiger, farbloser Körper, von ziemlicher Festigkeit, und sehr glatter Oberfläche.

Die wesentliche Bedingung dieser Veränderung des Aggregatzustandes der Wasserpartikeln ist *Entziehung der Wärme* bis zu einer bestimmten unveränderlichen Temperatur, welche wir auf unsern Thermometerscalen den *Eispunct* nennen, und der einen der fixen Punkte ihrer Eintheilung bildet. Ueber dieser Temperatur gefriert das Wasser niemals, und wir kennen keine mit demselben mischbare oder auflösliche Substanz, welche seinen Gefrierpunct erhöhen könnte. Dagegen giebt es Fälle, wo das Wasser, zumal in verschlossenen Gefäßen, bis nahe an 12 Gr. des 80theiligen Thermometers unter den Gefrierpunct, erkaltet werden kann, ohne in festen Zustand überzugehen: Mechanische Erschütterung, Zutritt der kalten Luft, Berührung mit einem kalten Körper, namentlich mit einem Stücke Eis, bewirken dann ein plötzliches Gefrieren.

So schnell und bestimmt dieser Uebergang vom flüssigen Zustande in den festen ist, so scheint er dennoch Folge einer durch den Abgang der Wärme vorbereiteten Aenderung in der inneren Anordnung der Molecülen des flüssigen Körpers zu seyn. Wenn<sup>1</sup> nämlich *reines Wasser* von mittlerer Temperatur allmählich erkaltet, so zieht es sich immer enger zusammen, und wird specifisch schwerer, bis zu einer Temperatur von 3°, 5 R. Hier ist das Maximum seiner Dichtigkeit. Dann dehnt es sich wieder aus bis zum Gefrierpuncte oder 0° R. nach RUMFORD um

<sup>1</sup> S. Parrot Physik II. p. 58.

$\frac{1}{100000}$  oder 0,00031, nach DALTON<sup>1</sup> um etwa  $\frac{1}{100}$  der Ausdehnung zwischen 3°, 5 R. und dem Siedepuncte, also um 0,00028 seines Volums<sup>2</sup>. Hat das Wasser die Temperatur 0° R. erreicht, so bilden sich allmählig vom Stande des Gefrierens aus *feine Nadeln* oder *längliche Krystalle*, selten in senkrechten, meistens in schiefen Richtungen gegen den Rand<sup>3</sup>; ihre Vertiefungen füllen sich mit zärtern Nadeln aus, die ebenfalls unter schrägen Winkeln von den Hauptkrystallen abgehen, und ganze gedrängte Büschel bilden. Zuweilen bilden sich daselbst einzelne fünf- oder sechseckige Sterne, deren Strahlen jedoch meistens von ungleicher Länge, einige gar nicht ausgebildet sind. Zusehends nehmen die ersten Krystalle an Stärke zu, die Zwischenräume füllen sich mit mannichfachen Gruppen zusammenhängender sich durchkreuzender Zweige und Büschel, bis zuletzt der ganze Raum ausgefüllt ist, und das Gewebe eine *zusammenhängende Haut* über die Oberfläche des Wassers bildet, wobei denn endlich, so wie diese an Dicke und Vollständigkeit zunimmt, die zierlichen Krystallisationsgebilde sich verwirren und endlich ganz zusammenwachsen und verschwinden<sup>4</sup>.

Nunmehr setzt sich die Krystallbildung *auch unterwärts* fort, so daß die Eisrinde immer durchgehends die  *nämliche Dicke* behält, und nur am Rande oder bei Berührung von festen Körpern etwas dicker wird. Die mannichfache Durchkreuzung jener Strahlen und Figuren bilden dann körperliche Zwischenräume, deren Winkel sich mit Eistheilen ausfüllen, so daß sie dadurch runde und ovale *Blasen* im Eise bilden, welche dieselbe undurchsichtig machen, und deren Gröfse und Menge mit der Kälte oder der Beschleunigung des Gefrierungs-Processes zu wachsen scheint.

---

<sup>1</sup> Mem. of the Soc. of Manchester. V. p. 294. Uebers. in Ann. XIV. p. 294.

<sup>2</sup> Die Formeln und Tafeln T. I. pag. 615 dieses Wörterbuchs geben nur 0,00012.

<sup>3</sup> Diese ersten Aeste sind meistens geradlinigt, doch bilden sich auch zuweilen ganz schmale geschweifte Zweige, an der Spitze mit feinen Federchen versehen, ähnlich den Figuren an gefrorenen Fensterscheiben.

<sup>4</sup> Beim Gefrieren grosser Wasserflächen. Z. B. auf Seen und in diesen diese Bildung einer Haut zuweilen plötzlich mit sichtbarer Schnelligkeit vor sich gehen, wie wenn das Wasser mit einem Tuch überzogen würde.



Während dem Gefrieren, selbst wenn keine Blasen wahrzunehmen sind, *dehnt sich das Wasser immer mehr aus*, so daß es nach DALTON<sup>1</sup> bei  $-10^{\circ}$  R. und  $+19^{\circ}$  R. nahe die nämliche Dichtigkeit hat. Eine mit feinen Eisnadeln erfüllte, bis auf  $-11^{\circ}$  R. erkältete eingeschlossene Wassermasse, zeigte im Augenblicke des Gefrierens eine Ausdehnung, welche derjenigen gleich kam, die einer Temperatur von  $+42^{\circ}, 6$  R. zugehört<sup>2</sup>. Doch ist es wahrscheinlich, daß, zumal bei schneller Eiskbildung, die Ausdehnung unterhalb des Maximums der Dichtigkeit in stärkerem Verhältnisse zunehme, als oberhalb desselben, da das *specifische Gewicht des Eises* zwischen 0,95 und 0,89 variirt.

Im Augenblicke des Gefrierens ist die *Temperatur des Eises immer gleich Null* der 80theiligen oder 100theiligen Scale, und, wenn es vorher im flüssigen Zustande eine bedeutend niedrigere Temperatur hat, so erhebt sich dieselbe im Momente des Erstarrens bis auf den Nullpunct. Auch die *Ausdünstung* wird dann stärker, als in den nähern Temperaturen über dem Nullpuncte.

Diese Erhebung der Temperatur ist eine Folge der *beträchtlichen Wärme, welche aus dem Eise im Augenblicke des Festwerdens sich entbindet*, und die nach Versuchen auf  $60^{\circ}$  R. oder zwei Dritttheile der Thermometerscale zu setzen ist.

Dieses sind die vornehmsten Erscheinungen, welche bei der Bildung des Eises sich darbieten. Es lohnt sich der Mühe, dieselben nach dieser cursorischen Uebersicht näher zu betrachten.

## Erkältung des Wassers bis zum Eispuncte und unter denselben.

RUMFORD hat durch zahlreiche Versuche dargethan, daß die Verschiedenheit der Temperatur in den Theilen einer Wassermasse verticale Strömungen hervorbringe, indem das schwerere Wasser herabsinkt, das leichtere hinaufsteigt. Da die Erkältung gemeinlich an der Oberfläche der Flüssigkeit und den Wänden des Gefäßes zuerst sich äußert, so werden die äußern Wassertheile schwerer, und sinken an den Wänden herab, während dem das minder erkältete Wasser durch die Mitte

<sup>1</sup> G. Ann. XIV. 296.

<sup>2</sup> Nach der Tafel T. I. p. 616. dieses Wörterbuches = 0,01334.

hinaufsteigt, um an der Oberfläche einen Theil freier Wärme an die kältere Luft abzugeben und dann am Rande wieder herzufließen. Diese Wanderung dauert so lange fort, bis die Wassertheile das Maximum der Dichtigkeit erreicht haben, die ganze Masse bis  $+ 3^{\circ},5$  R. erkältet ist. Erst jetzt kann die Oberfläche noch unter die  $3^{\circ},5$  R. erkältet werden, und es tritt die Möglichkeit des Gefrierens ein; dieser einfache Hergang klärt zugleich auch, warum seichtes Wasser viel früher als tiefes gefriert, und in Flüssen und Seen das Eis zuerst am Ufer sich bildet. So wird der Umstand, daß das schwerste Wasser immer noch eine Temperatur von  $34^{\circ}$  R. über dem Eispunct hält, ein Mittel zur Erhaltung der stehenden Gewässer, was sonst von Grund aus frieren, und eine Eismasse bilden würde, die mehrere Sommer nicht mehr zu schmelzen vermöchten.

Auch bei kleinern Wassermassen, welche in Gefäßen allseitigen Zutritt der Kälte ausgesetzt werden, findet aus angeführten Gründen die erste Eisbildung ebenfalls an der Oberfläche und an den Wänden des Gefäßes statt, und der wärmere Strom in der Mitte macht sich durch späteres Gefrieren, und von der Ausdehnung des Eises herrührende Aufthürmung kenntlich. Die Schwierigkeiten, welche die Bildung einzelner Theilchen jenen Strömungen entgegen setzt, macht daß die bereits frei gewordene Wärme sich nicht nach der Außenflucht begeben und aus der Masse entfernen kann, und so bleiben *ruhigstehenden verschlossenen* Gefäßen ein merklicher Theil Wassers noch ungefroren, indem es jene 60 Grade *latenter* Wärme noch festhält, selbst wenn seine Temperatur bedeutend unter den Nullpunct herabgesunken ist. FAHRENHEIT ist der Erste, der (am 2. März 1721) diese Erscheinung wahrnahm. Er hatte in einer Glaskugel von 1 Zoll Durchmesser eine Portion Regenwasser durch Zuschmelzen während des Kochens luftdicht eingeschlossen, und fand bei einer Kälte von  $- 7^{\circ},5$  R. das Wasser selbst dennoch flüssig. Als er die Spitze der angeschmolzenen Röhre abbrach, so erfüllte sich die Kugel augenblicklich mit sehr kleinen Eissplittern. Er schrieb anfangs das Nichtgefrieren dem Mangel an Luft zu; allein als er später beim Wegtragen einer solchen erkälteten Kugel stolperte, überzeugte er sich, daß nur die Ruhe das Gefrieren verzögert habe, und jede Ersch

---

1 Philos. Transact. 1724. Nr. 382. Vol. XXXVIII. p. 78.

verung dasselbe sogleich hervorrufe. Ein Thermometer in diese Eisbildung gehalten, stieg sogleich auf Null.

MARTIN TRIEWALD, Maschinen-Director des Königs von Schweden<sup>1</sup> fand im December 1729 daß das Wasser in einem cyratischen Gefäße mit Cartesianischen Männchen in starker Kälte ungefroren blieb, aber sogleich erstarrte, als er mit der Hand auf die Blase drückte. MUSSCHENBROECK<sup>2</sup> setzte Wasser in wohl verstopften Flaschen die Nacht über starkem Froste aus, und sah dasselbe beim Ausziehen des Stöpsels in einer Minute aus unzähligen Eissplittern sich füllen. MAIRAN<sup>3</sup> sah dieselben bei Erschütterung des Gefäßes durch eine zitternde Bewegung der Hand, und Anklopfen mit einem Schlüssel sich bilden, am schnellsten aber durch Berührung des Wassers mit der Spitze eines Eiszapfens; und er weiß die Schnelligkeit, mit welcher die Bildung der Eissplitter und die daraus entstehende Undurchsichtigkeit des Wassers von der Oberfläche bis zum Boden des Gefäßes sich fortpflanzte, mit nichts besser zu vergleichen, als mit der Entzündung des Schießpulvers. Späterhin bemerkte BRUGMANN<sup>4</sup> Professor in Göttingen, daß ein Wasserhammer selbst in einer Kälte von  $-10^{\circ},7$  R.<sup>5</sup> ungefroren blieb, und erst dann in Eis überging, als er denselben sachte umwendete. Ebendasselbe fanden im Jahr 1769 die Herren COOPMANN<sup>6</sup> und BACOT in Göttingen bei wiederholten Versuchen<sup>6</sup>. Bei allen diesen Versuchen wurde die eigentliche Temperatur des ungefrorenen Wassers nur durch unsere Thermometer ausgemittelt; einzig MICHELI DU CREOT<sup>7</sup> hatte die Sorgfalt, ein Thermometer in die Flüssigkeit selbst zu hängen; es sank bis auf  $-4^{\circ},0$  R. und erhob sich bei der Eisbildung sogleich auf  $0^{\circ}$  R. Eben dieses bestätigte auch DELÜC<sup>8</sup>, der in einem Kolben, worin ein Thermometer stand, Wasser von Luft gereinigt, einer Kälte von  $-5^{\circ}$  R. mehrere Tage lang aussetzte. Durch Berührung mit einem Stückchen Eise fror ein Theil davon plötzlich; der Rest erhielt die Temperatur des Ge-

<sup>1</sup> In s. Briefe an Hans Sloane Philos. Trans. XXXVII. Nr. 418. p. 80.

<sup>2</sup> Additamentum ad tentem. Acad. del Cimento. p. 186.

<sup>3</sup> Dissert. sur la glace Part. II. Chap. III. et IV. p. 203.

<sup>4</sup> VAN SWINDEN Observ. sur le froid rigoureux du mois de Janv. 1776. p. 274.

<sup>5</sup> Nicht  $-11^{\circ},7$  R. wie es in der ältern Ausgabe des Gehler'schen Wörterbuchs steht.

<sup>6</sup> VAN SWINDEN ibid. p. 275.

<sup>7</sup> MAIRAN vom Eise (deutsche Uebersetzung) p. 165.

<sup>8</sup> Idées sur la Météorologie I. §. 207.



frierpunctes und fror allmählig ganz zu, worauf das Thermometer der äufsern Temperatur folgte. DELÜC<sup>1</sup> erklärt hier, wie im Luftkreise Bläschen von flüssigem Wasser existiren können, wenn gleich die Temperatur beim Gefrieren ist, weil die Bildung des Eises aufser dem Erkalten noch irgend ein andrer bestimmender Umstand nöthig sey. Wirklich muß man sich einem solchen sich ansehen, wenn man das Bestehen des dichten Nebels bei einer Kälte von  $-10^{\circ}$ ,  $-11^{\circ}$  und  $-12^{\circ}$  R. wie er unter andern am 13. und 30. Januar d. J. 1826 statt gefunden sich erklären will.

In England hatte BLADEN<sup>2</sup> Fahrenheit's Versuche mannigfachen Abwechslungen wiederholt. Destillirtes Wasser ließ sich bis auf  $4^{\circ}$  R. nach dem Kochen bis auf  $-5^{\circ}$  R. kälten; hartes Brunnenwasser nur bis  $-3^{\circ}$  und  $3\frac{1}{4}^{\circ}$  R.; trieb Flußwasser gefror beim Nullpuncte. Trübung schien ein ständiges Hinderniß dieser Erkältungsfähigkeit zu seyn, welche hingegen durch Säuren und Salzaufösungen verstärkt wurde. BLADEN fand, daß zwar die Ruhe der Erkältung günstig, aber, wie bereits WILKE<sup>3</sup> bemerkt hatte, eine Bewegung, welche die innern Theile gemeinschaftlich ergreift, das Gefrieren nicht herbeiführe. Wasser bis  $-5^{\circ}$  R. erkältet, ertrug Erschüttern des Bechers, Umrühren mit einem Federkiele, Anblasen der Oberfläche, ohne zu gefrieren. Dagegen brachte eine scheinend schwächere, aber die innern Theile ungleich erschütternde Bewegung, z. B. Aufstoßen des Bechers mit dem Boden, Anstoßen des Arms, der den Becher trug, Reiben des Bechers mit dem Federkiel oder mit Wachs an der Seite des Bechers das Gefrieren sogleich zu wege. Am schnellsten erfolgte die Erkältung, wenn man das Wasser mit einem Stückchen Eis berührte; verbreiteten sich von der berührten Stelle sogleich die schönsten Eiskrystalle aus, und das Thermometer erhob sich alsobald von  $-5^{\circ}$  R. auf  $0^{\circ}$ . In neuern Zeiten hat GAY-LÜSSAC<sup>4</sup> die Erkältung des mit Oel bedeckten Wassers auf  $-12^{\circ}$  C. =  $9^{\circ}$  R. gebracht und DALTON<sup>4</sup> hat wahrgenommen, daß das Was-

<sup>1</sup> Idées sur la Météorologie II. §. 610.

<sup>2</sup> Philos. Trans. Vol. LXXVIII. P. I. p. 125 et 277 übers. Grens. Journ. d. Phys. I. p. 87 u. 393.

<sup>3</sup> Schwed. Abhandl. B. XXX.

<sup>4</sup> Memoirs of the Society of Manchester. V. p. 374. übers. G. Ann. XIV. 295.



selbst bei einer Temperatur von  $-11^{\circ} 4$  R. noch ungefroren blieb; und da seine Versuche an einem Wasserthermometer angestellt wurden, dessen Scale durch Vergleichung mit einem Quecksilberthermometer bestimmt worden war, so blieb über die wirkliche Temperatur des Wassers kein Zweifel mehr übrig. ~~Da~~ ~~zum~~ Gelingen des Versuchs erforderlich sey, möglichst reines, und von Luft befreietes Wasser anzuwenden, ist daraus ersichtlich, weil einerseits im getrübten Wasser die kleinen festen Körper der Wärmeentladung und dem Ansetzen der Krystalle Gelegenheit geben, andererseits die durch den innern Wärmeaustausch veranlaßte abwechselnde Ausdehnung und Zusammenziehung der Luftbläschen die Bewegung im Innern und somit das Entweichen der latenten Wärme aus dem Wasser begünstigen würden. Dieses Letztere wird ebenfalls auch durch das Einsperren der Wärme mittelst eines über dem Wasser befindlichen schlechten Wärmeleiters, wie Luft oder Oel, oder durch Verhinderung des Wärme-Umtausches an die äußere Luft mittelst Zuschmelzen, endlich, wie bei DALTON's offener Glasröhre, durch die Kleinheit der von der Luft berührten Wasseroberfläche verhindert.

Dass *gekochtes Wasser eher gefriere, als ungekochtes*, ist durch zahlreiche Versuche von MARIOTTE, PERRAULT, MAIRAN und BLAZDEN hinreichend widerlegt worden: es findet zwischen beiden hierin kein Unterschied statt.

### b. Krystallisation des gefrierenden Wassers.

PABROT<sup>1</sup> nimmt an, die Bildung der kleinsten noch unsichtbaren Eistheile beginne bereits beim Punct der größten Dichtigkeit des Wassers; eine Vermuthung, welche durch die Erfahrung nicht begründet werden kann, und der die Beständigkeit und scharfe Bezeichnung des sichtbaren Gefrierpunctes, so wie das erst bei dieser letztern Temperatur erfolgende Freiwerden der latenten Wärme entgegenzustehen scheinen. Sollten bereits bei jener höhern Temperatur sich Eistheile bilden, so müßte dieses zuerst am Boden des Gefäßes, der Stelle der schwersten Theile, statt finden, da hingegen die ersten und kleinsten Spuren der Eisbildung an der Oberfläche wahrgenommen werden, auch beim Aufthauen alle Spu-

<sup>1</sup> Physik. II. p. 65.



ren des Eises verschwinden, sobald die Temperatur des Wassers nur um ein Zehntel Grad über  $0^{\circ}$  R. sich erhebt. Wie auch sey, so belehrt uns die Thatsache, daß erst, wenn Oberfläche des Wassers auf  $0^{\circ}$  abgekühlt ist, vom Rande Gefäßes aus (bei starker Kälte mit sichtbarer Schnelle) feine Eis-Nadeln herauswachsen, welche meistens schiefe Winkel mit der Kante des Gefäßes bilden. Daß diese ersten Theilchen vom Rande ausgehen, ist nicht nur der durch die Berührung eines festen Körpers bewirkten starken Wärmeentziehung, und der bei allen Krystallisationen sich gebenden Anhängung an einen festen Körper, sondern nach MAIRAN<sup>1</sup> auch der Capillaritäts-Anziehung des Gefäßes zu schreiben, welche jeden schwimmenden Körper dem Rande desselben zuführt. Einige dieser Nadeln vergrößern sich in besonderm Maße, beim Gefrieren einer nicht sehr dünnen Wasserschicht meistens in gerader Richtung, zuweilen auch in schönen Schweifungen. Die Zwischenräume dieser unregelmäßig sich durchbreuzenden Radien füllen sich allmählig mit feinem Nadeln und Büscheln derselben aus; hie und da bilden sich auch isolirte, sternförmige Gestaltungen mit fünf oder sechs Strahlen, die einer Federfahne vollkommen ähnlich, und zuweilen am Rande mit einem feinen Saum umzogen sind. Wie durch die Menge und Gestalt dieser Strahlen bedingt werden ist unbekannt. Doch scheint eine mäßige und langsamer wirkende Kälte geradere Nadeln und weniger kühne Schwünge zu liefern, als bei stärkerem Froste und schnellerem Gefrieren der Fall seyn möchte.

Besonders schön und kräftig zeigt sich diese mineralische Vegetation bei dünnen Wasserschichten und starkem Froste, wie z. B. beim *Gefrieren der Fensterscheiben*. Diese ergötzliche Erscheinung ist meines Wissens bisher noch keiner nähern Untersuchung gewürdigt worden, im Norden wohl deswegen, weil sie zu häufig und alltäglich, im Süden, weil sie zu selten ist. MAIRAN spricht davon als von einer Sache, die beim Thauwetter sich einstelle und leitet die Blumen-ähnlichen Formen und die Bogenschwünge theils von Adern im Glase, welche von Umrühren der Masse auf der Glashütte entstehen, theils von der Bewegung der Hand beim Reinigen der Fensterscheiben her.

---

<sup>1</sup> pag. 87. der deutsch. Uebersetzung.



Er stellte auch nur zwei Beobachtungen, die eine im Januar 1729; die andere im Januar 1743 darüber an. Bei diesem Mangel näherer Angaben erlaube ich mir daher das Wenige, was einige Wahrnehmungen im Januar 1826 mir zeigten, hier mitzutheilen.

Das Frieren der Fensterscheiben setzt gemeinlich eine kältere Temperatur von einigen Graden unter dem Gefrierpunkte voraus; nahe so groß wenigstens muß die Erkältung der innern Fläche des Fensters seyn. Daher zeigt es sich an den *äußern* Fenstern geheizter Zimmer erst bei einer äußern Kälte von etwa  $-4$  bis  $-5^{\circ}$  R., weil die Zimmerwärme von etwa  $+10^{\circ}$  R. der Erkältung von Außen entgegenwirkt. Er findet sich mehr an den Fenstern *bewohnter* Zimmer, als in ungeheizten, weil in jenen mehr wässerichte Ausdünstungen entwickelt werden. Der Gang dieser Erscheinung ist folgender: Sobald die Fensterscheibe kalt genug ist, daß Wasser daran gefrieren kann, setzen sich die *sogleich* gefrierenden Dünste in einem dünnen, überall gleichen, undurchsichtigen, mattglänzenden Ueberzuge an, der aus sehr kleinen, gedrängt beisammenstehenden, mehr oder weniger unausgebildeten Sternfiguren zu bestehen scheint, und nur hier und da durch zufällige Ursachen unterbrochen ist. Die Ränder dieses nebelartigen Gewebes sind unregelmäßig und fein ausgezackt, ungefähr so wie man in kleinen landschaftlichen Darstellungen die Kante eines Tannenwaldes zu geben pflegt. Oft ziehen sich auf dem unbedeckten Theile der Scheibe einzelne gezackte Linien dieses Reifes fort, deren gerade oder gekrümmte Richtung wirklich den Zügen zu folgen scheint, die auf dem Glasse durch Abwischen oder auf andere Weise vorgezeichnet wurden. Bei fortdaurender Kälte häufen sich die anwachsenden Dünste und bedecken die ganze Scheibe mit einer gleichförmigen undurchsichtigen Haut. Auf dieser bilden sich sodann bei zunehmender Dicke einzelne rhomboedrische Krystallisationen, die verworren durch einander gehen, und nur durch die Verschiedenheit des durchgehenden und reflectirten Lichtes bemerkbar werden. Findet sodann durch Sonnenschein oder Zimmerwärme eine kleine unvollkommene Anschmelzung dieser porösen Eishaut statt, so entstehen bei dem schnellen Eintreten des Nachtfrostes jene schönen Blumengebilde, die auch der Ungebildete nicht ohne Vergnügen und Bewunderung betrachtet. In eleganten und kühnen Schwüngen erheben sich

meist von unten herauf (weil das Gefrieren unten als in kältern Region anfängt, und die durch die Eisbildung selbst werdende Wärme in die Höhe steigt) dichte Büschel und s gebogene Zweige, und breiten sich mannigfach verschlungen über die ganze Tafel aus; der matte Hintergrund der e Reifdecken des Glases giebt diesen Blumen einen schillernden Wechselglanz, auf welchem die feinen Lineamente der gedrehten Curven sichtbar werden. Bald sind es kleine blätterförmige Büsche, Verzierungen und Schnörkel aus gedrängten Fasern stehend, wie Federn eines Helmbusches, bald kräftige mit mannigfachen Seitenzweigen versehene elegant gewundene Stämme zuweilen bis auf 12 und 14 Zoll Länge in aufrechter Richtung bald ein Gewirre mit zarten Haaren besetzter, durch einander verschlungener Stränge; alles in gesetzloser doch sehr schöner Verwirrung.

Um die Natur in ihrer Malerei zu belauschen, behauchte bei einer äußern Kälte von  $7^{\circ}$  R. eine mit dickem Reif bedeckte Fensterscheibe so lange, bis die Eiskruste wegschmolz, und auf der Glasfläche nur eine dünne Wasserhaut hängen blieb, die so zart war, daß die Scheibe zumal an den obern Stellen durch das Auge ganz trocken schien. Nach etwa 5 Minuten zeigten sich zu beiden Seiten, und bald darauf auch unten kleine gerade und gekrümmte Spitzen, die von dem noch stehen gebliebenen Eisrande aus in verschiedenen Richtungen ausgingen. Ein jeder derselben schoben sich mit besonderer Schnelligkeit vor, und trieben nach beiden Seiten schön geschweifte Büsche, die bald darauf an Größe und Ausbreitung noch zunahmen. Es war ungemein ergötzend, das Entstehen und Wachsen jener buschigen Zweige mit dem Auge zu verfolgen; sie hatten ursprünglich ganz das Ansehen der wohlgeformten Fahne einer Schreibfeder, diese vorne scharf zugespitzte Fahne war anfänglich etwa  $\frac{1}{4}$  Lin. breit, mit den zärtlichsten Seitenfasern versehen; letztere traten in vollständiger Anzahl ganz im nämlichen Momente aus ihrem Stamm heraus, so wie die Spitze sich vorwärts schob, was mit einer sichtbaren Geschwindigkeit von etwa  $\frac{1}{4}$  Lin. in der Secunde statt fand. Das von den heraustretenden Spitzen sichtbar verdrängte Wasser umfloß dann in weicher Rundung die neuen Gewächse, so daß nirgend etwas Scharfes, Eckiges sich bilden konnte. Es war unmöglich, das immer rege Spiel ein

so kräftigen Vegetation auf allen Seiten zu verfolgen; manches Bemerkenswerthe mußte übersehen werden.

Die Figuren waren übrigens ganz klar und durchsichtig, weil ihnen der duftige Hintergrund der gewöhnlichen Eisfiguren fehlte. Doch waren sie, wenn ein dunkler Grund nicht allmählich dahinter lag, durch die verschiedene Brechung des Lichtes vollkommen zu erkennen. Nach einigen Tagen fingen sie an, durch den Ansatz neuer Dünste ihre Schärfe zu verlieren, und die Scheibe wurde undurchsichtiger. Um den Versuch abzuändern, goß ich eiskaltes Wasser auf eine geschliffene Glastafel, und ließ es bis auf eine dünne Lage ablaufen; es entstanden alsobald auf derselben, und zwar in *horizontaler* Lage der Tafel, die nämlichen schönen Gebilde, in mannigfach wechselnden Formen, unter den nämlichen Anfängen und Fortschritten. Ein großes gewölbtes Uhrglas auf der convexen Seite mit Wasser begossen, bot die gleichen Erscheinungen. Jede neue Begießung, so wie jede neue Schmelzung des Eises an der Fensterscheibe lieferte ganz neue und veränderte Figuren; so daß diese nicht, wie MAIRAN glaubte, gewissen Spuren und Faden auf dem Glase zugeschrieben werden können.

Ich hatte die Glastafel mit den Figuren in nahe verticaler Stellung zwischen die Doppelfenster meines Zimmers gesetzt, und später nicht mehr betrachtet. Inzwischen war die feine durchsichtige Eiskruste auf derselben, die, weil auf der Rückseite des Glases keine Erkältung statt fand, nicht durch abgesetzte Dünste sich vermehren konnte, allmählich verdunstet, und die Tafel vollkommen trocken. Zu meiner Verwunderung fand ich noch die Lineamente der frühern Eisgebilde in blafsgrauer Farbe, wenn auch nicht scharf und deutlich, doch ziemlich vollständig vorhanden; es war, wie ich auch durchs Mikroskop zu zwanzigmaliger Vergrößerung bestätigt fand, ein feiner Staub, der sich durch die innern Fenster hindurchgezogen, und auf die Faden der Figuren angesetzt hatte. Warum diese Absetzung nur auf den dünnen Zeichnungslinien und nicht auf der ganzen Oberfläche gleichförmig statt gefunden hatte, konnte ich nicht ausfindig machen. War es eine von den kleinen electrischen Wirkungen, die der Natur so wenig zu kosten scheinen, oder hatte der Anflug des Staubes erst dann statt gefunden, als die aus dünnerem Eise bestehenden Zwischenräume der Lineamente bereits durch Verdunstung aufgetrocknet waren, das



konnte 'ich wegen Mangel gehöriger Aufmerksamkeit entscheiden. Bei der Bildung der Eisfiguren versuchte ich einmal, einen Magnetstab unter die  $\frac{1}{4}$  Lin. dicke Glastafel zu legen allein ohne merkbaren Einfluß auf die sich bildenden Gestalten.

Wenn, wie die eben erwähnten Erscheinungen uns zeigen, bei schnellem Gefrieren dünner Wasserschichten die krumm gewinkelte Fortpflanzung der Eistheile vorherrschend ist, und meistens in der Richtung der Seitenfässern jener Federbüsche die Tendenz zur Gleichförmigkeit, namentlich die Anreihung unter dem Winkel von  $60^\circ$  bemerkbar wird, so tritt dagegen, bei allen Krystallisationen, der eigentliche Typus der Eiskrystalle desto bestimmter hervor, wenn die Operation mit möglicher Langsamkeit und Ruhe vor sich gehen kann. Wir finden in aller Vollkommenheit ausgedrückt in den sternförmigen Eiskrystallen, die zuweilen bei starkem Froste aus der unbewölkten Luft einzeln herunter fallen. Im Schnee selbst sind die Eiskrystalle zu gedrängt, und die Raschheit, mit welcher bei Schneefall die Dunstbläschen einer ganzen Wolke nicht die gewöhnliche, sondern durch außerordentliche, meistens durch Elektricität begleitete Erkältung zum Gefrieren gebracht werden, ist der Regelmäßigkeit ihrer Krystallisirung entgegen. Die schönste und vollständigste Sammlung solcher gefrorener Dunstfiguren hat uns SCORESBY<sup>1</sup> geliefert. In allen drückt sich unverkennbar die Form des *regelmäßigen Sechseckes* als Grundform aus; es sind wahre Bilder aus dem Kaleidoskop. Auch beim Gefrieren der Wasserflächen folgt die Richtung der Eiskrystalle gegen die Wand des Gefäßes meistens einem Winkel von  $60^\circ$ , oder  $120^\circ$  oft auch von  $30^\circ$ , und die in der Mitte sich bildenden einzelnen Sterne sind in der Regel sechsstrahlig. HAUY<sup>2</sup> glaubte hieraus folgern zu dürfen, „daß die Moleküle des Eises reguläre Tetraeder seyen, die, wie beim Flußspat durch Zusammensetzung Oktaeder bildeten.“

Im Jahr 1805 fand HÉRICART de THURY<sup>3</sup> im der Eishöhle zu Fondeurle im Dauphiné ungeheure Stalaktiten aus Eis,

---

<sup>1</sup> In s. account on the Arctic regions; und im Auszuge in c. Ann. de Chim. XVIII. p. 38. desgleichen in W. Scoresby's Tagebuch einer Reise auf den Wallfischfang u. s. w. übers. von F. Krieger Hamb. 1825. Vergl. den Art. *Schnee*

<sup>2</sup> Traité de Physique I, p. 249.

<sup>3</sup> Ann. de Chim. XXI. 156. und Journ. des Mines XXXIII.



ihrem Innern hohl, und mit vollkommen krystallisirten Eisnadeln besetzt; es waren sechseckige und dreieckige Prismen bis auf 2 Linien Durchmesser; bei einigen waren die Endkanten an der Basis des Prisma durch Facetten ergänzt; doch fand sich nirgend eine ausgebildete Pyramide. Auch der Boden der Höhle war mit einer Eisdecke überzogen, in welcher man sechseckige Formen unterscheiden konnte. Seither hat Dr. CLARKE<sup>1</sup> (am 1. Januar 1821) bei einer Kälte von  $\frac{1}{2}$  Grad unter Null, unter einer hölzernen Brücke in Cambridge Eiszapfen entdeckt, deren Oberfläche anstatt der gewöhnlichen wellenartigen konischen Formen, bestimmte Vorsprünge mit scharfen Kanten und herausstehenden Wirbeln darbot. Es waren vollkommene rhomboidische Krystalle, mit Winkeln von 120 und 60 Grad; wie man sich durch Messung am Goniometer überzeugte, die bei Krystallen von dieser Größe (bis auf 1 Zoll Seite) keine Schwierigkeit darbot. Die Krystalle behielten, als einige Tage darauf, bei einer Temperatur  $+3^{\circ}$  R. Thauwetter eintrat, auch beim Schmelzen stets ihre rhomboidische Gestalt, ein Beweis, daß die Anordnung der Theile durch die ganze Masse die nämliche war; mithin ist, nach Dr. CLARKE's Meinung, die *Primitivform des Eiskrystals ein Rhomboid von 60 und 120 Graden*, und jene sechsseitigen Krystalle von Fondeurle waren nur Sekundärformen. Auch nach CLARKE's Urtheil kann man nur bei einer mäßigen Kälte, die wenig vom Gefrierpunct sich entfernt, regelmäßige Krystalle erwarten<sup>2</sup>.

### c. Blasen im Eise.

Wenn das Wasser mit unzerschmolzenem Schnee, oder mit Verunreinigungen gemischt ist, so wird das Eis blasig und ungleichförmig, und von weißgrauer Farbe. Der Grund hiervon liegt hauptsächlich in der Menge von Luft, welche theils im Wasser selbst, theils im Schnee sich aufhielt, und jenen fremden Körpern anhing. Allein auch reines und klares Wasser wird zuweilen mit kleinern oder größern Blasen erfüllt. Dieses ist namentlich der Fall, wenn das Gefrieren sehr schnell vor

<sup>1</sup> Ann. de Chim. XXI. 156.

<sup>2</sup> Ueber die Gestaltung des bei Thauwetter benetzten Schnees auf den Eisfeldern im Meere, in gefrorenen, Prismen, Pyramiden und Polyedern sehe man Scoresbys Bemerkung in s. Journ. of a Voyage to the Northern Whalfishery 1823. 8. deutsch v. FRIEDR. KATZ. 1825. pag. 260.



sich geht. Dann zumal wird die Wassermasse, noch ehe durchgängig eine gleiche Erkältung angenommen hat, an i Aussenfläche mit einer undurchdringlichen Eiswand umschlo welche der im Wasser befindlichen Luft den Ausgang versp diese nimmt dann beim Erstarren der umgebenden Wassertl die daraus freiwerdende Wärme auf, wird dadurch ausgede und bildet Blasen, die ihr ursprüngliches Volumen weit ü treffen. Eben deswegen ist Eis, das bei starker Kälte sich dete, in den obern Schichten, wo die Wärme noch entweie konnte, durchsichtiger als unterhalb.

Die Luft ist jedoch nicht die einzige Ursache der Bl im Eise; sie entstehen auch zuweilen in Wasser, das d Kochen oder Auspumpen seiner Luft beraubt worden ist. L LICHTENBERG<sup>1</sup> liess Wasser, das er durch Kochen und Auspum von Luft möglichst befreit hatte, im Vacuo gefrieren, und d das Wasser, wie in gefrorenen Schaum verwandelt voll gro Blasen, Eben das wiederfuhr PARROT<sup>2</sup> welcher ausgekoc Wasser in einer wohlverschlossenen Flasche zu gleicher Zeit einer auf gleiche Weise verwahrten Quantität Wasser gefrie liess, das mit Kohlensäure stark imprägnirt war. Beide Flasc enthielten eine undurchsichtige blasige Eismasse. Dagegen MÜNCKE<sup>3</sup> in zahlreichen Versuchen aus gewöhnlichem Schr wasser immer ein blasiges, aus gekochtem hingegen immer meist blasenfreies, sehr durchsichtiges Eis erhalten. Das V widersprechende dieser Angaben hat ohne Zweifel seinen Gr in der Verschiedenheit der Temperaturen, in welchen d Versuche angestellt wurden. MÜNCKE giebt hierüber nichts aber LICHTENBERG sagt ausdrücklich, daß er seinen Vers bei *grofser Kälte* gemacht habe, und PARROT bezeichnet — 18° als die Temperatur bei seinen Versuchen. Wahrscheinlich v bei der Beseitigung des äufsern Luftdruckes der Einfluss, ein frühzeitiges Erstarren der Oberfläche auf die Bildung übrigen Eismasse hatte, noch verstärkt, indem jene 60 Gr frei werdender Wärme im luftleeren Raume, wo das Wa schon bei + 30° R. siedet, leicht Dämpfe erzeugen könn welche elastisch genug sind, um die sie umgebenden Eisth auseinander zu halten.

<sup>1</sup> Erxleben Naturl. §. 426. Zusatz.

<sup>2</sup> Physik. II. 66.

<sup>3</sup> Ueber d. Schiefspulver. p. 97.



d. Specifisches Gewicht des Eises.

Das Eis schwimmt auf dem Wasser; auch Grundeis erhebt sich an die Oberfläche, sobald es vom Boden sich losgemacht hat. Es ist also *specifisch leichter* als Wasser; allein sein Gewicht ist nach der Menge der darin enthaltenen sichtbaren oder auch unmerklichen Blasen sehr verschieden. KRAFT <sup>1</sup> ließ Wasser in Glasröhren gefrieren, und fand die Ausdehnung des Eises wie 905: 1000, also specifisches Gewicht = 0,905; oder 10: 11. IRVINE <sup>2</sup> wog möglichst festes und reines Eis in Schneewasser von + 0°, 9 R. Wärme; es senkte sich um  $\frac{1}{8}$  in; was 0,937 specifisches Gewicht giebt; eben dasselbe fand auch SCORESBY <sup>3</sup>, beide vermuthlich mit schwimmendem Polareis. Nach WILLIAMS <sup>4</sup> Versuchen war die Ausdehnung  $\frac{1}{17}$ ; also specifisches Gewicht = 0,945. THOMSON verdünnte Alkohol so lange, bis das eingetauchte Eis in dem Gemische in jeder Stelle stehen blieb, ohne zu steigen oder zu sinken; das specifische Gewicht der Flüssigkeit war dasjenige des Eises; es gab sich = 0,92, das Wasser bei 12°, 44 R. = 1 gesetzt <sup>5</sup>. PLACIDUS HEINRICH <sup>6</sup> bestimmt dasselbe zu  $\frac{7}{8} = 0,905$ . Vermuthlich ist das von IRVINE und SCORESBY untersuchte Eis der wirklichen Dichtigkeit dieses Stoffes am nächsten, und die niedrigeren Angaben anderer Naturforscher rühren von der größern oder geringern Porosität der gebrauchten Stücke her: daher man wohl das eigentliche specifische Gewicht des Eises auf 0,95 setzen darf. — Die Eigenthümlichkeit, beim Uebergange in den festen Zustand sich auszudehnen, hat das Wasser noch mit den meisten Salzen, wenigstens mit denen von prismatischer Krystallisationsform <sup>7</sup> und nach RÉAUMUR <sup>8</sup> auch mit dem Gufseisen, dem Wismuth und Antimon gemein.

Bemerkenswerth ist auch die Erfahrung von PL. HEINRICH <sup>9</sup> über die fortgehende *Zusammenziehung des Eises bei zunehmen-*

<sup>1</sup> Comm. Petrop. XIV. 222.

<sup>2</sup> Phips Voy. to the Northpole. p. 144.

<sup>3</sup> Mem. of the Wern. Soc. of Edinb. II. 1.

<sup>4</sup> Gothaisches Mag. VIII. 176.

<sup>5</sup> Chimie II. 161. Franz. Uebers.

<sup>6</sup> G. Ann. XXVI. p. 229.

<sup>7</sup> Vauquelin. Ann. d. Chim. XIV. 286.

<sup>8</sup> Mém. d'Acad. 1726 Berthollet Statique Chim. II. 348.

<sup>9</sup> G. Ann. XXVI. 228.

*der Kälte.* Seinen Versuchen zufolge zieht sich ein Eiscylinder 0,0003064 seiner Länge zusammen, wenn die Temperatur ihn umgebenden Mittels um  $10^{\circ}$  R. abnimmt <sup>1</sup>. Hieraus lässt sich denn auch MAIRAN's Beobachtung, zufolge welcher ein Stück Eis, nachdem es 8 Tage lang dem Frost ausgesetzt gewesen, sein specifisches Gewicht um 0,013 vermindert hat, aus der bloßen Abnahme der Kälte erklären, ohne dass man einer fortgehenden Ausdehnung desselben durch die Fortdauer der Kälte seine Zuflucht nehmen müsste. Vielleicht hatte sich auch durch Ansetzen von Feuchtigkeit neues poroseres Eis in der Masse gebildet, und so das specifische Gewicht des Ganzen verändert.

### e. Ausdehnung des Eises bei seinem Entsehen.

Die Kraft, mit welcher das Wasser beim Gefrieren seinen Raum vergrößert, ist so bedeutend, dass sie mit den stärksten Expansivkräften, die wir kennen, z. B. der Gewichte der Wasserdämpfe und der des Schießpulvers zur Seite gesetzt werden kann. Schon HUYGENS überzeugte sich davon, als er im Jahre 1667 Wasser in einem eisernen Rohre verschlossen gefrieren ließ, und dieses nach 12 Stunden an zwei Stellen geborsten fand; ein Versuch, der drei Jahre später von BÜRON mit gleichem Erfolg wiederholt wurde. Noch vollständige Versuche wurden von der *florentinischen Akademie* angestellt <sup>3</sup>. Sie ließ mehrere starke Gefäße und Kugeln aus Glas und verschiedenen Metallen mit Wasser gefüllt der Kälte aussetzen, die alle zersprangen; unter diesen befanden sich eine messingene Kugel von 2,9 Z. äußerem u. 1,3 Z. innerem Durchmesser. MUSSCHENBROECK berechnet die dazu nöthige Kraft auf 27720 Pfunde; und dieses gäbe nach PARROT <sup>4</sup> 21800 Pf. auf einen sphärischen Kubikzoll Eis.

Im Jahre 1785 zersprengte WILLIAMS in Quebec <sup>5</sup> eine Bombe von  $12\frac{1}{4}$  Z. Durchmesser und  $1\frac{1}{2}$  bis 2 Zoll Metallstärke.

<sup>1</sup> Vom Eise p. 211. deutsche Uebers. ohne thermometrische Angaben.

<sup>2</sup> Hist. de l'acad. 1670.

<sup>3</sup> Tentam. experimentorum in Acad. del Cimento captorum: Editio P. van Musschenbroeck. Lugd. Bat. 1731 <sup>4</sup>.

<sup>4</sup> Physik. II. 59.

<sup>5</sup> Trans. of the Roy. Soc. of Edinb. II. und im Gothaischen Museum VIII. 176.

Eine ganze Scheibe von Eis war durch den Riß hervorgedrungen. Bei  $-17^{\circ}$  R. wurde ein  $2\frac{1}{4}$  Pf. schwerer eingetriebener Stöpsel 62 Fuß weit geschleudert, und es drang augenblicklich ein 4 Zoll langer Eiscylinder heraus; und bei  $-23^{\circ}$  R. Kälte und unter einer Richtung von  $45^{\circ}$  flog der Stöpsel sogar 415 Fuß weit. WARE zu Michelstadt im Odenwalde<sup>1</sup> bediente sich des Eises, um alte Bomben zu zersprengen. Unter andern wurde bei  $-17^{\circ}$  R. eine mit Wasser gefüllte Bombe von Gufseisen von  $18\frac{1}{4}$  Par. Z. Durchmesser und  $2\frac{1}{4}$  Zoll Metalldicke so vollständig zersprengt, daß Stücke von 150 Pf. 10 Schritte weit geschleudert wurden. MUNCKE<sup>2</sup> berechnet die dazu erforderliche Kraft auf 2648000 Pfunde. Aehnliche Beispiele von ungeheurer Kraftäußerung liefert das Zersprengen der Felsen und starker Bäume durch die Ausdehnung der in ihrem Innern gefrierenden Flüssigkeit, da sie bei noch größerer Kälte in unbestimmbarem Maße wachsen muß.

Mehrere der ältern Naturforscher, und mit diesen auch neuerlich der scharfsinnige PARROT<sup>3</sup> leiten diese Wirkung von der Expansivkraft der im Wasser befindlichen Luft her; und der Letztere schreibt derselben die nämliche Dichtigkeit wie dem Wasser selbst zu, da dieses auch nach dem Auspumpen der Luft das gleiche specifische Gewicht behält. „Die beim Gefrieren frei werdende Wärme muß daher (nach PARROT) jener Luft eine Expansivkraft mittheilen, welche dem 800 fachen Druck der Atmosphäre gleich ist, was auf die Oberfläche eines sphärischen Zolls eine Kraft von 35168 Pf. ausmachte.“ Allein dieser Voraussetzung steht einerseits die bestimmte Erfahrung entgegen, daß Gefäße mit ausgekochtem Wasser, vom dichten blasenfreien Eise eben so gut und (nach MUNCKE<sup>4</sup>) *weit eher* zersprengt werden, als solche, in welchen das Wasser nicht ausgekocht wurde, und die Annahme als sey durch „das Auskochen nicht alle Luft ausgetrieben worden, und die zurückgebliebene entwickele sich beim abermaligen Kochen im Moment des Frierens mit eben der Expansivkraft, wie im ungekochten Zustande,“ möchte wohl schwerlich nachzuweisen seyn. Andererseits ist es gar nicht nöthig anzunehmen, daß die dem

<sup>1</sup> Trans. of the Roy. Soc. of Ed. II. u. im Goth. Mag. VIII. 74.

<sup>2</sup> Ueber das Schießpulver S. 96.

<sup>3</sup> Physik II. 67.

<sup>4</sup> Ueber das Schießpulver. S. 97.



Wasser inhärende Luft das specifische Gewicht desselben vermindern könne; dieses wäre nur dann der Fall, wenn die Wassermasse einen *geschlossenen* Körper bildete, in welchem Luft eingesperrt wäre. Da diese aber, wie auch die Leichtigkeit ihres Entweichens zeigt, durch die Poren des Fluidum mit der *Atmosphäre in freier Verbindung* steht, so kann auf das Aräometer nicht einwirken. Dieses wird auch durch das von HENRY gefundene Gesetz<sup>1</sup>, daß auch „bei verändertem äußerem Drucke die Volumina der absorbirten Gasarten sich immer gleich bleiben, mithin das Gas im Wasser die nämliche Dichtigkeit, wie das äußere habe, vollkommen bestätigt<sup>2</sup>. Endlich können wir schwerlich dem Wasser eine so große Anziehungskraft auf die Luft zuschreiben, die dem Druck von 7 Atmosphären gleich käme. Mithin fällt die Basis dieser Erklärungsart, die 800fache Verdichtung der im Wasser befindlichen Luft, unsers Erachtens weg, und wir sind genöthigt, eine andere Ursache jener außerordentlichen Ausdehnungskraft zu suchen.

Diese bietet uns jener oben erwähnte Typus der Zusammenfügung der Eistheile, die *Krystallisation* dar, die wir sowohl beim Gefrieren in palpabler GröÙe, als auch (z. B. in den feinen Schneefiguren) bis in die kleinsten Nachbildungen verfolgen finden. So fein wir auch diese Theile annehmen, so werden sich immer eckige Zwischenräume ergeben, die nicht mit Eis substanz erfüllt sind; und wenn wir auch für einmal nicht vermögend sind, eine auf glaubwürdigen Calcul gegründete Theorie dieser Conglomeration aufzustellen, so liegen doch die beiden Thatsachen, die *Krystallisation*, und die *Raumvergrößerung* einander so nahe, daß es inconsequent scheint, ihnen eine ursächliche Verbindung abzusprechen. Schon frühere Naturforscher KEPLER, DESCARTES<sup>3</sup> und nach ihnen BARTHOLIN

1 Th. I. dies. Wörterb. Art. *Absorption*; S. 48.

2 Ebenso durch die Wahrnehmung, daß Fische im Wasser (an Mangel an Sauerstoffgas) bald sterben, das mit einer Oelschicht bedeckt ist. Versenkt man einen Fisch in gefrorenes Wasser, das unter Oel aufgethaut ist, so stirbt er *augenblicklich*; ein Beweis, daß die Blasen im Eise keine *Luftblasen* sind. Auch nach Humboldt und Gay Lussac giebt geschmolzenes Eis nur halb so viel Luft her, als gewöhnliches Wasser. S. CARDAROLI im Journ. de Phys. T. LXII. S. 473 und G. Ann. XXVIII. S. 414. Ferner G. Ann. XX. S. 185.

3 De meteoris.

4 De nivis usu medico.

suchten diese sechsstrahligen Eisfiguren aus der Anordnung von sechs Kugeln herzuleiten, welche um eine siebente herumliegen, so daß sie je drei einander berühren. In neuerer Zeit hat DALTON <sup>1</sup> die Ausdehnung des Wassers beim Gefrieren durch eine Veränderung der Aggregation seiner Theile zu erklären gesucht und seine Hypothese durch eine Berechnung unterstützt, deren Ergebnis von der Erfahrung nicht viel abweicht. Er geht von der Voraussetzung aus, daß die kleinsten Theile des Wassers Kugelgestalt haben, und daß diese Kügelchen dergestalt auf einander gelegt seyen, daß die zweite horizontale Schicht in die Zwischenräume der erstern gelagert sey, mithin jedes Kügelchen auf vier Puncten ruhe, welche um 45° über den Mittelpunkt der Kügelchen der ersten Schichte erhaben sind <sup>2, Fig. 15.</sup> Nennt man die Zahl der Kügelchen, welche in einem cubischen Gefäße in einer lineären Reihe sich befinden =  $n$ , so bezeichnet  $n^2$  die Menge der Kügelchen in einer Horizontalschicht; und da die Linie A C, welche die Centra zweier sich berührender Kugeln in verschiedenen Stratis verbindet, mit der Horizontal-Ebene einen Winkel von 45° macht, so wird die Anzahl der Lagen in der gegebenen Höhe des Cubus

$= \frac{n}{\sin. 45} = \frac{n}{\frac{1}{2} \sqrt{2}}$  seyn. Hieraus findet sich die Zahl der

Theilchen, in dem cubischen Gefäße  $= \frac{n^3}{\frac{1}{2} \sqrt{2}} = n^3 \sqrt{2}$ .

Man denke sich nun, daß die viereckige Säule, deren Basis ein Quadrat ist, plötzlich zu einem rhomboidalen Körper <sup>Fig. 17<sup>n</sup>.</sup> umgezogen werde. Jedes Theilchen der oberen Lage ruht dann <sup>18.</sup> auf drei andern der untern Lage, und die Richtung der Mittelpunkte A C ist  $= 60^\circ$ ; mithin die Erhöhung  $= \frac{n}{\sin. 60} =$

$\frac{n}{\frac{\sqrt{3}}{2}} = \frac{2n}{\sqrt{3}}$ . Die Grundflächen der beiden Säulen verhalten sich nun wie 1 zu  $\sqrt{3}$ ; ihre Höhen C D wie  $\frac{1}{2} \sqrt{2}$  zu  $\frac{1}{2} \sqrt{3}$ ; ihr körperlicher Inhalt aber wie die Producte der Grundflächen in die Höhen oder wie  $\frac{1}{2} \sqrt{2} : \frac{1}{2}$ ; d. h. 0,7071 ... zu 0,750 oder wie 0,943 zu 1, ein Werth, der von demjenigen des fe-

<sup>1</sup> Chemical philosophy. T. I. p. 155. (d. deutschen Uebers.).

<sup>2</sup> Von den Figuren zeigen die 15. und 17. einen Grundriß, die 16. und 18. dagegen eine Profilverbindung.

sten Eises nach **IRVING** und **SCORESBY** (0,937) nicht merklich abweicht.

So sinnreich diese Erklärung, und so übereinstimmend mit der Erfahrung sie ist, so beruht sie dennoch auf Voraussetzungen, die nur die Möglichkeit für sich haben und nirgends der Beobachtung nachgewiesen werden können; und sie dürfen uns noch nicht berechtigen, andere Hypothesen, z. B. diejenige **WINKLER's** <sup>1</sup>, noch welcher die Volumsveränderung von einer Zerlegung in kleinere Kügelchen oder polyedrische Körper herrühren sollte, von diesen Speculationen auszuschließen. Wie dem auch sey, diese Ausdehnung und die unwiderstehliche Kraft, mit der sie sich bildet, ist Thatsache, und sie scheiden eben deswegen beim Wasser die eigentliche Bedingung des Ueberganges in den festen Zustand zu seyn, so wie hingegen bei andern Stoffen z. B. dem Quecksilber, eine bedeutende Zusammenziehung damit unzertrennlich verbunden ist, und **WILLIAMS** mochte wohl Recht haben zu behaupten, daß Wasser nicht gefrieren könne, so lange seine Ausdehnung durch äußeren Gewalt verhindert werde.

Die Wirkungen dieser Ausdehnung zeigen sich in den Erscheinungen des gewöhnlichen Lebens auf mannigfache Art. Der Frost hebt Schwellen und Steinpflaster in die Höhe, zerstört oft mit heftigem Knalle Steine und Bäume, Mauern, Wasserleitungen, und dergleichen; er zerstört durch diese Ausdehnung die Gefäße der Pflanzen; daher ältere Bäume, deren Zellgewebe weniger elastisch ist, mehr vom Frost leiden, als die jüngern. Er wirkt dagegen wohlthätig zur Auflockerung des Bodens, und ist die wesentlichste Ursache der Verwitterung der Felsgebirge, wie das namentlich die zahlreichen und mächtigen Trümmer, mit welchen die Gletscherthäler erfüllt sind, beweisen.

---

1 De causa frigoris et glaciei. 1737. 4.

2 Durch einen Vorgang dieser Art dürfte vielleicht beim Härten des Stahls die Feinheit des Kornes oder die Gröfse der Molecülen bestimmt werden. Denn da bei einem Conglomerat von kugelförmigen oder polyedrischen Körpern die Summe ihrer Zwischenräume desto größer wird, je kleiner diese Körper werden, so muß, da die Außenwände des Stahls beim Härten in einem expandirten Zustande erstarren, die Masse sich in kleinere Theile zerstreuen, wenn die Form ihre Aggregation und die Zahl und Lage der Berührungspuncte sich gleich bleiben soll.



## f. Freiwerden von Wärme bei der Eisbildung.

Eben so wie die Ausdehnung scheint auch die Ausscheidung eines bestimmten Quantum von Wärme mit zu den Bedingungen des Ueberganges in den festen Zustand beim Wasser zu gehören. Die oben erwähnten Versuche über die Erkältung des flüssigen Wassers unter den Eispunct geben diese plötzliche Wärmeentwicklung zu erkennen, indem im Momente des Erstarrens das Thermometer schnell auf den Nullpunct stieg. Gewisser jedoch wurde sie durch den umgekehrten Proceß bestimmt, in welchem man das Quantum Wärme abmaß, das zur Liquescentung eines bestimmten Quantum festen Wassers erforderlich war. Der Versuch ist folgender<sup>1</sup>: Mischt man gleiche Theile Schnee von  $0^{\circ}$  R., und Wasser von  $+60^{\circ}$  R., mit einander, so wird der Schnee geschmolzen, und das Gemisch erhält die Temperatur vom  $0^{\circ}$  R. Die  $60^{\circ}$  R. Wärme des Wassers wurden also einzig darauf verwendet, den Schnee aus dem krystallisirten Zustande in denjenigen des liquiden Wassers hinüberzubringen. Ist die Temperatur des Wassers geringer als  $60^{\circ}$  R., so erfolgt die Schmelzung nicht vollständig; ist sie höher, so wird die Wärme des Gemisches über  $0^{\circ}$  R. Mischt man umgekehrt 1 Pfund Schnee von  $-10^{\circ}$  R. mit  $\frac{1}{6}$  Pf. Wasser von  $0^{\circ}$  R. so gefriert die ganze Masse und erhält die Temperatur  $0^{\circ}$ . Eine sechsfache Masse von Schnee zu  $-10^{\circ}$  ist aber gleich einer einfachen Masse von  $-60^{\circ}$ ; also erzeugen gleiche Gewichtstheile Schnee von  $-60^{\circ}$  und Wasser von  $0^{\circ}$  keine Erkältung, weil das flüssige Wasser beim Festwerden  $+60^{\circ}$  R. Wärme hergiebt, welche sich mit jenen  $-60^{\circ}$  R. des Schnees neutralisiren. Die Schwierigkeit, ein solches Gemisch von allem Einfluß der äußern Temperatur frei zu halten, hat in die Angaben hierüber einige Verschiedenheit gebracht. WILKE setzt diese dem Wasser als Bedingung des flüssigen Zustandes inhärirende Wärme auf  $55^{\circ}$  R., BLACK auf  $62\frac{2}{3}$  und LAVOISIER auf  $60^{\circ}$  R., oder zwei Drittheile des Intervalls vom Eis - bis zum Siedepuncte des Wassers.

Als einen directen Beweis der beim Gefrieren des Wassers frei werdenden Wärme führen wir die Versuche von DE LA BECHE in Genf an, welcher im J. 1820 2 Theile Wasser mit

<sup>1</sup> Parrot. Phys. II. 62.

1 Theil Oel bedeckt, einer Kälte von  $-9^{\circ}$  R. aussetzte, Oel blieb flüssig, so lange das Wasser nicht gefroren war, gerann erst 3 Stunden nachher, während dem anderes dinstehendes Oel schon in den ersten Minuten des Versuches gerann war. Als man bei einem andern Versuche das Thermometer ins Oel setzte, zeigte es  $-0^{\circ},6$  R., als das Wasser zu frieren begann; und erst nachdem alles Wasser *dem Anschein nach* gefroren war, fiel es auf  $-4^{\circ}$  R. *wobei das Oel dem Anschein nach* flüssig blieb. Endlich gefror auch dieses, und nun ging das Thermometer auf  $-9^{\circ}$  R. herab, welches die Temperatur der umgebenden Luft war. Als man die Flasche mit 2 Theilen Wasser und 1 Theil darüber gegossenem Oele einer Temperatur von  $+0^{\circ},6$  R. aussetzte, gefror das Oel alsobald, während dem das Wasser flüssig blieb. Es *thaut* aber um  $10$  Linien Dicke an der die Luft berührenden Fläche *wieder auf*, wenn man dasselbe nachher einer Kälte von  $-8^{\circ}$  R. aussetzte, welche das Wasser zum Gefrieren brachte, und wurde erst späternachdem alles Wasser gefroren war, wieder fest<sup>1</sup>.

### g. Festigkeit des Eises.

MAIRAN<sup>2</sup> ließ Wasser in einer 4 Linien weiten Röhre gefrieren; den herausgenommenen Cylinder legte er auf zwei Unterlagen, die 6 Z. weit von einander standen. Dieser trug bevor dem Zerbrechen 1 Pf., 1 Unze und 2 Quentchen. Die Resultate waren jedoch je nach der Porosität des Eises und der Länge oder kürzern Zeit, da es an der Luft gelegen hatte, verschieden. Im Winter von 1740 wiederholte MAIRAN diesen Versuch mit einem Cylinder von 1 Z. Durchmesser, der

---

<sup>1</sup> Eine auffallende Erfahrung über die Wärme, welche bei der Krystallisation auch anderer Stoffe frei wird, berichtet Dr. BENJ. SCHÖNBEIN (in s. Physik. Wien 1816. 8. S. 254). Er hatte eine bis zum Krystallisationspunkte abgedampfte Lauge von salzsauerm Kalk, im Winter vor ein Fenster zum Krystallisiren hingestellt. Da nach einiger Zeit die Lauge nicht vor sich gehen wollte, nahm er die Schale herein, um die Flüssigkeit weiter abzdampfen. Durch diese Erschütterung fing die ganze Lauge augenblicklich zu krystallisiren an, die Schale wurde aber aus dem schnell so heifs, dafs es kaum möglich war, sie noch bis zum nächsten Tisch hinzutragen. Dabei fing die Lauge sich heftig zu hebewegen und zu wallen an, als ob sie im heftigsten Sieden begriffen wäre. Auch eine Glaubersalzsolution, welche im Vacuo erkaltet ist, und durch den Zutritt der Luft krystallisirt, entbindet hierbei Wärme. Vgl. Krystallisation.

<sup>2</sup> Vom Eise. S. 215.

Stunden einer Kälte von  $-9^{\circ}$  R. ausgesetzt gewesen war. Bei dem nämlichen Abstände der Unterstützungspuncte trug es 10 $\frac{1}{2}$  Pf. und zerbrach von 11 Pfunden. Ein vergleichender Versuch, den MARMOR mit einem Prisma aus weißem Marmor, dessen Querschnitt ein Quadratzoll betrug, und das bei 10 Zoll Abstand der Unterlagen 84 Pf. (zu 8 Unzen) gerade vor dem Zerbrechen lag, giebt, wenn man die Tragkraft des quadratischen Prismas mit  $\frac{1}{10}$  auf diejenige des Cylinders von 1 Zoll Durchmesser reduziert<sup>1</sup>, und den Eiscylinder auf 10 Z. Länge setzt, die zum Zerbrechen des Marmors und des Eises erforderlichen Gewichte = 61,8 und 6,3 Pf. mithin die Festigkeit des Eises 10mal geringer, als die des Marmors. Die auffallendste Probe von der Festigkeit des dichten Eises lieferte die berühmte Construction, die im Winter 1740 zu St. Petersburg unter der Regierung der Kaiserin ANNA aus behauenen, 2 bis 3 Fuß dicken, Blöcken des Newaeises aufgeführt wurde. Es war eine Art Pallast von 52 $\frac{1}{2}$  Fuß Länge, 16 $\frac{1}{2}$  Fuß Breite 20 Fuß Höhe, mit einer Bedachung aus Eis. Vor demselben standen 6 Kanonen, die auf der Drehbank gebohrt und gedreht worden waren, mit Rädern und Laffetten, nebst zwei Mörsern nach den üblichen Proportionen verfertigt, alles von Eis. Die Kanonen waren Sechspfünder, die 3 Pf. Pulver gebrauchen; sie wurden jedoch nur mit  $\frac{1}{4}$  Pf. geladen, und Kugeln aus Werch, ja selbst eiserne daraus geschossen. Eine solche Kugel durchschlug ein 2 Zoll dickes Brett in der Entfernung von 60 Schritten.

Im J. 1795 ließ WEBER<sup>2</sup> in Landshut aus großen Eisstücken der Donau Kanonen und Mörser drehen. Sie wurden mit Kugeln von Eis geladen, und das Pulver durch die Zündröhre angezündet. Ungeachtet der erfolgten gewaltigen Explosion litt das Eis nicht im Geringsten. In den Mörser paßte eine Eiskugel, die 36 Loth schwer war; sie wurde senkrecht in die Luft geschossen, flog zu einer außerordentlichen Höhe, und es verging beinahe zwei Minuten, bis sie wieder auf die Erde fiel. Auch beim Thauwetter gelang der Versuch vollkommen; nur mußte man den Mörser mit Löschpapier austrocknen.

Wenn das Eis schon an sich so starke Cohäsion zeigt, so wird seine Festigkeit noch sehr vermehrt, wenn es über einer

<sup>1</sup> EYTELWEIN Statik II. S. 818.

<sup>2</sup> G. Ann. XI. 353.



ausgedehnten Wasserfläche gelagert ist. Der Widerstand, den Wasser jeder örtlichen Zusammendrückung entgegensetzt, schützt die Eisrinde gegen eine Einbiegung, welche die Trennung seiner Theile zur Folge haben könnte, und vertheilt die Last auf mehrere Stellen. Frisches, auf klaren Gewässern schnell gebildetes Eis zeigt eine merkliche Elasticität und Zähigkeit. Die Dicke von einem Zoll und weniger reicht hin, um einen Mann zu tragen, in dem der Druck auf eine Fläche sich vertheilt, die den Raum, den seine Füße einnehmen, weit übertrifft; dagegen darf er nicht lange auf der nämlichen Stelle bleiben; auch dürfen nicht mehrere zusammentreten. Eis, das einen stehenden Mann kaum zu tragen würde, bricht, eben jener Vertheilung wegen, wenn man ein, wenn er sich auf dasselbe hinlegt. Als man im J. 1790 über die gefrorene Themse mit Wagen fuhr, fand sich das Eis nur 11 engl. Zoll dick. Auch die Anhängung des Eises am Ufer vermehrt seine Tragkraft bedeutend <sup>1</sup>.

#### h. Verdunstung des Eises.

Dass das Eis durch Verdunstung wirklich einen merklichen Theil seiner Substanz verliere, ergibt sich schon aus der allmähigen Abstumpfung und Rundung seiner scharfen Ecken und Kanten, selbst in einer Temperatur, bei welcher keine Schmelzung zu denken ist. Auch bestätigen frühere Versuche diese Verdunstung. GAUTERON<sup>2</sup>, Arzt in Montpellier, fand im Jahr 1708, dass 1 Unze Eis über Nacht 24 Gran, also in 24 Stunden etwa  $\frac{1}{10}$  ihres Gewichts, ein andermal 100 Gran oder über  $\frac{1}{6}$  desselben verlor. Das letztere stimmt mit MAIRAN'S Beobachtungen überein<sup>3</sup>, nach welchen er das Maximum dieses Verlustes in 24 Stunden auf  $\frac{1}{5}$  des Gewichts setzt. Wie groß die Oberflächen waren, wird nicht gesagt. In neuern Zeiten hat DALTON<sup>4</sup> zum Behuf seiner neuen Theorie der Ve-

---

<sup>1</sup> Einen Versuch, eine Eisdecke mittelst Schießpulver zu sprengen, von J. MERRICKS angestellt, findet man in dem Edinb. philos. Jour. N. 4. und deutsch in G. Ann. LXVII. 111. Man bediente sich dabei des wirksamen Verfahrens, das Schießpulver in einem Fläschchen 2 Fuß tief in das Wasser zu versenken. Durch wenige Unzen des selben wurde eine Eisschicht von  $3\frac{1}{2}$  Zoll Dicke in einer Ausdehnung von 45 F. Länge und 33 F. Breite völlig zerbrochen.

<sup>2</sup> Mém. de l'Acad. 1709. S. 451.

<sup>3</sup> Vom Eise S. 240.

<sup>4</sup> Mém. of the philos. soc. of Manchester V. u. G. Ann. XV. 140.

Verdunstung der Flüssigkeiten diesen Gegenstand untersucht und gefunden, daß die Verdunstung des Eises das nämliche Gesetz befolgt, wie diejenige des Wassers, daß sie nämlich eine Function der *Trockenheit* der Luft, ihrer *Temperatur* und der *Oberfläche* des Eises sey.“ Er hatte Wasser in einer flachen zinnernen Schale von 6 Zoll Durchmesser, der nämlichen, mit welcher er die Verdunstung des Wassers gemessen hatte, gefrieren lassen, und dieses (freilich nur in Temperaturen von  $0^{\circ}$  bei  $-2\frac{1}{2}^{\circ}$  R.) der Luft ausgesetzt. Es ergab sich, daß diese Fläche von 28 Quadratzollen etwa 9,6 Gran in der Stunde; mithin auf 1 Quadratzoll 0,34 Gran in dieser Zeit verlor. Bei der großen Kälte meistens verbundenen großen Trockenheit der Luft und den dann zumal herrschenden Nordostwinden dürfte die Verdunstung des Eises wohl zuweilen aufs Doppelte steigen; gleich ist es einleuchtend, daß sie durch die beim Gefrieren stattfindende Wärmeentwicklung, zumal wenn die Operation schnell vor sich geht, bedeutend gesteigert werden muß; daher ist in dieser Epoche oft stärker ist, als selbst bei einer höhern Eisern Temperatur. Setzt man Eis von  $0^{\circ}$  R. Wärme einer Kälte von etwa  $-15^{\circ}$  R. aus, so entsteht ein *sichtbarer Dunst* in dasselbe<sup>1</sup>.

### 1. Durchsichtigkeit und optisches Brechungsvermögen des Eises.

Das Eis giebt, wenn es frei von Blasen, und seine Oberfläche mit Wasser befeuchtet ist, an Durchsichtigkeit dem Wasser selbst wenig nach, und seine Farbe ist derjenigen, welche eine dicke Wasserschicht zeigt, gleich, nämlich *bläulichgrün*; besonders schön zeigt sich dieselbe in den, zwei bis drei Fuß dicken Eisblöcken, welche man aus Seen und klaren Flüssen, z. B. der Newa, ausbricht, in den Höhlen und Spalten der Eisscher, und in den schwimmenden Eismassen des Meeres. Sein Brechungsvermögen ist etwas geringer, als dasjenige des Wassers; es verhält sich nämlich nach KRAFT<sup>2</sup> der Sinus des Einfallswinkels zu demjenigen des Brechungswinkels im Eis wie 1:0,713 im Wasser wie 1 zu 0,75. Man kann daher mit linsenförmigen Eisstücken eben so gut die Wärmestrahlen des

<sup>1</sup> S. die Versuche von C. Wistar in American Trans. IV. 72. u. G. V. 354.

<sup>2</sup> Abhandl. der Petersb. Akad. III. 466.

Sonnenlichtes verdichten, wie mit gläsernen Linsen, und N  
 RAN hat mit einer solchen Eislinse von 4 Zoll Diameter und 3  
 Brennweite Schießpulver entzündet. Nach BREWSTER<sup>1</sup> ist  
 die *polarisirende Kraft des Eises* =  $\frac{1}{2607}$ ; die des Bergk  
 stalls =  $\frac{1}{11}$ .

### k. Leitungsfähigkeit des Eises für Wärme und Elektrizität.

Dafs Eis einigermaßen die Wärme leitet, erhellet  
 aus, weil es mit der äufsern Temperatur sich mehr oder wen  
 unter dem Gefrierpunct erkälten kann. Einen directen Vers  
 über die Wärmeleitung des Eises hat unsers Wissens nur D  
 TON<sup>2</sup> angestellt, der jedoch nicht zu dem Schluß berechti  
 kann, das Eis für einen noch schlechtern Wärmeleiter als  
 Wasser zu erklären. Er setzte einen soliden Eiscylinder  
 3 Zoll Durchmesser und 5½ Z. Höhe etwa 1 Zoll tief in e  
 Frostmischung aus Schnee und Salz. Oben im Cylinder bef  
 sich ein enges Loch von 1 Z. Tiefe, in welches ein Therm  
 meter gesteckt wurde. Die Temperatur der umgebenden L  
 war + 2°, 3 R.; diejenige der Mischung in den ersten anderth  
 Stunden des Versuchs — 10° bis 11° R. Das Thermometer  
 Eise stand lange unbeweglich der Temperatur der Luft gle  
 und sank endlich um ¼° R. Späterhin schmolz der Cylin  
 unterhalb ab und fiel auf die Seite, so dafs die Thermomet  
 kugel nur noch um 1 Z. weit von der kältenden Flüssigkeit  
 stand; in dieser Lage zeigte es — 1°, 7 R. während dem  
 Frostmischung von — 8° R. bis — 4°, 5 R. zurückging.

In der ersten Hälfte des Versuches hatte die Thermomet  
 kugel 3½ Z. über der Frostmischung gestanden; kein Wund  
 also, dafs sie der viel nähern Temperatur der Luft folgte, u  
 von der untern Kälte, die niemals in die Höhe zu steigen pfl  
 nicht afficirt wurde; doch nahm sie späterhin, als sie in gleich  
 Höhe mit der Frostmischung, und in gleichem Abstände v  
 dieser und der äufsern Luft sich befand, die mittlere Temperat  
 an, so dafs also dieser Versuch eher für die Wärmeleitung d  
 Eises, als gegen dieselbe zu sprechen scheint. Da sie aber n  
 für die Temperaturen unter Null statt finden kann, so wird :

<sup>1</sup> J. de Ph. 1817. T. II. S. 398.

<sup>2</sup> Mem. of the Soc. of Manchester V. S. 2. u. S. 373. deutsch  
 in G. Ann. XIV. 191.



bloß bei großer Kälte bemerkbar, und das Eis dient wenigstens durch Abhaltung des Luftzuges als Beschützung gegen die äußere Kälte. Es hindert, besonders wenn es noch mit einer Schneelage bedeckt ist, die fortgehende Erkältung der Seen und Flüsse. In Sibirien<sup>1</sup> setzt man Tafeln von klarem Eise in die Fensteröffnungen ein, und läßt sie durch Begießen dicht angefroren. Selbst diejenigen, welche Glasfenster besitzen, setzen auf der Außenseite eine solche Tafel als Doppelfenster ein, und die Eskimo's finden hinreichenden Schutz gegen die größte Kälte in ihren ausgehöhlten Eiskonen, was schwerlich der Fall seyn könnte, wenn das Eis ein guter Leiter der Wärme wäre.

Ungleich entscheidender sind die Versuche, welche über die elektrische Leitungsfähigkeit des Eises angestellt worden sind. *Das Eis ist ein völliger Nichtleiter der Elektricität.* LAMAY<sup>2</sup> ließ in einer mit Wasser gefüllten Glasröhre zwei Platindrähte so einfrieren, daß sie nur  $\frac{1}{8}$  Zoll von einander abstanden. Dennoch, als er diese Drähte mit den beiden Polen einer thätigen Volta'schen Säule verband, ging keine Spur von Elektricität über; die an beiden Polen angebrachten Elektrometer behielten ihre völlige Divergenz, und die Säule ertheilte Funken und Schläge von gleicher Intensität, wie im unverbundenen Zustande der Pole. Keine Schmelzung des Eises, keine Veränderung an andern oxydirbaren Drähten ließ sich wahrnehmen, selbst wenn man die Schenkel einer aufrechten krummgebogenen Röhre, in deren Biegung unten sich Eis befand, mit Wasser auffüllte, zeigte sich keine Spur von Mittheilung oder chemischer Wirkung. BOUVIER<sup>3</sup> versuchte es, eine Säule aus 10 Lagen Zink, Silber und sehr dünnen Eisscheiben zu bauen, die verrieth auch nach mehrern Stunden nicht die geringste Wirkung. Eben dieses war auch der Fall mit einer Säule von 90 Lagen aus Silber, Eis und Pappscheiben, die in Salzwasser getaucht waren, und mit einer Säule aus Zink, Eis und Pappscheiben. Wenn man die Pole einer kräftigen Säule aus 128 Lagen Zink, Silber und mit Salzwasser benetzter Pappe, die heftige Schläge gab, mit kleinen Eisstücken berührte, verspürte man

<sup>1</sup> Gmelin's Reise nach Sibirien [in den allg. Hist. d. Reisen XIX. 286. oder auch in der Göttinger Sammlung neuer und merkwürdiger Reisen. V. 401.

<sup>2</sup> G. Ann. XI. p. 166.

<sup>3</sup> Journ. de Phys. p. Van Mons. Nr. 10. S. 52. übersetzt in G. Ann. XIII. 434.



nicht die geringste Erschütterung; eben so wenig irgend Geschmack, wenn man, den einen Pol der Säule mit der anfassend, mit einem Stückchen Eis im Munde den andern rührte. Was endlich die Nichtleitung des Eises ausser Zweifel setzt, ist die von ERMANN<sup>1</sup> beigebrachte Nachricht. ACHARD aus trockenem Eise einen drehbaren Cylinder Elektrisirmaschine verfertigt habe, die gute Funken gab.

### 1. Aufthauen des Eises.

Der Uebergang in den flüssigen Zustand, oder dasjenige was bei Metallen *Schmelzung* heisst, wird beim Eise *Aufthauen* genannt. Dieses erfolgt in derjenigen Temperatur, welche den Thermometern durch den Schmelzpunct des Eises den sogenannten Gefrierpunct bezeichnet zu werden pflegt. Das Zergehen des Eises geht meistens langsamer von statten als das Festwerden desselben. Denn die Wärme vermag dem flüssigen Stoffe schneller zu entweichen, als sie in den festen Körper eindringen kann, den sie nur an der Oberfläche bestreicht. Auch ist ihr Bestreben, sich aufwärts zu bewegen, ihrem Entweichen aus dem Wasser auf der Erde in den freien Luftraum günstig, und ihre Einführung in die niedrigen Luftschichten wird oft nur durch die Bewegungen der Atmosphäre durch Wind und Regen beschleunigt. Daher das Eis in solchen Einsenkungen, die den Sonnenstrahlen und dem Luftzuge zugänglich sind, z. B. in Eishöhlen und Eisgruben, in Bergschluchten u. dgl. nicht leicht schmilzt. Das Aufthauen ausgedehnter Schneemassen wird auch durch die Herstellung je 60° R., welche die Fluidität des Wassers bedingen, merklich verzögert, so daß in Schneebedeckten, wasserreichen Gegenden das Thermometer oft viele Tage lang nur wenig über den Schmelzpunct sich erhebt. Regen und heftige warme Winde sind die wirksamsten Beförderungsmittel der Aufthauung. Der erstere wirkt um so kräftiger, da überhaupt bei gleicher Wärme die *schwereren* Körper das Eis schneller schmelzen. Silber und Kupfer sollen es hierin den andern Metallen zuvorthun. Nach HERBERG<sup>2</sup> soll in luftleerem Raume das Schmelzen des Eises dreimal schneller vor sich gehen, als in der Luft. Eben dieß ist nach LESLIE auch im Wasserstoffgas der Fall. Das Eis z

<sup>1</sup> G. Ann. II. 168.

<sup>2</sup> Mém. de l'Acad. 1693. T. X, S. 265.

geht nicht gleichförmig, sondern einige Stellen, besonders die Einsen, mit welchen das Gefrieren begann, widerstehen der Auflösung länger; daher wird es porös und brüchig. Auf Seen treiben oft lange noch dünne Eisfelder herum, die, kaum über das Wasser hervorragend, nur durch ihre mattere Oberfläche von flüssigen zu unterscheiden sind. Diese sollen nach der Aussage von Augenzeugen *plötzlich in ihrer ganzen Ausdehnung zu versinken scheinen*; eine Erscheinung, die leicht statt finden kann, wenn die Eisrinde so dünn geworden ist, daß der zehnte Theil dem Zusammenfließen des Wassers auf ihrer Oberfläche keinen erheblichen Widerstand entgegenzusetzen vermag. Nach MARTENS<sup>1</sup> zergeht das Eis im Salzwasser viel schneller als im süßen Wasser.

### m. Anomale Eisbildung, Grundeis.

Der deutsche Name bezeichnet diese Art von Eis so bestimmt, daß sie kaum einer Erklärung bedarf. Es ist Eis, welches am *Boden* der Gewässer sich erzeugt. Es findet sich nicht in Teichen oder Seen, sondern nur in *bewegtem* Wasser, und macht den größten Theil des Treibeises aus, welches Flüsse, die nicht aus Seen ablaufen, zu Anfang des Winters mit sich führen, und welches in der Folge durch die Hemmung der Bewegung das Gefrieren des Flusses an seiner ganzen Oberfläche veranlaßt. Die Art, wie dieser Gegenstand von den meisten *italienischen* Schriftstellern abgefertigt worden ist, gehört zu den Schattenseiten unserer Naturlehre, und zeigt, mit welcher Vorsicht die Anwendung auch wohl gegründeter Doctrinen, wenn sie (nicht etwa mit den vermeintlichen Erfahrungen Neuigkeits-süchtiger Physiker, sondern) mit den Thatsachen des sogenannten Volksglaubens in Widerstreit geräth, verfolgt werden muß.

Schon durch sein äußeres Ansehen unterscheidet sich das Grundeis von demjenigen, das an der Oberfläche des Wassers sich bildet, es ist poröser, grauer, schwammiger als jenes, und sieht mehr einem durchnässten Schneeklumpen, als eigentlichem Eis ähnlich. Bei näherer Untersuchung zeigt sich dasselbe aus einer Menge kleiner, dünner, runder und durchsichtiger Eisdreiecke, von etwa  $\frac{1}{4}$  Zoll Durchmesser bestehend<sup>2</sup>, deren Zwi-

<sup>1</sup> Reise nach Grönland im Jahre 1671. Recueil des voyages en Nord. T. II. p. 41. Ed. Amsterd. 1732. 8.

<sup>2</sup> MERIAN in d. Ann. der Allgem. Schweizerischen Gesellsch. d. Naturf. Bd. II. S. 59. Bern 1824. 8. u. Bibl. Univ. XXVIII. 125.



schenräume sich in der Folge noch mehr ausfüllen. Es ersch erst bei anhaltender Kälte, und soll durch Winde, welche Bichtung des Stromes entgegenwehen, besonders befördert werden; am Grunde setzt es sich an hervorragenden Stellen Rodens an, von welchen es später, sey es durch die Ström oder bei erfolgreichem Thauwetter, sich losreißt, und durch seine 'specifische Leichtigkeit gehoben, Sand und Steine, schwere am Boden gelegene Körper als Zeugen seiner Abstammung an die Oberfläche mit sich bringt.

Der Erste, welcher die allgemeine Erfahrung der Landle Fischer, Müller und Schiffleute zur Sprache brachte, war P in seiner Naturgeschichte von Oxfordshire<sup>1</sup>. Seine Angaben wurden etwa drei Decennien später von HALES<sup>2</sup> aufs Umständlichste bestätigt, und nicht nur durch fremde Zeugnisse, sondern durch eigene in den Wintern 1730 und 1731 genommene Ansicht und Untersuchung außer Zweifel gesetzt, er fand, daß Grundeis sich zuerst ansetzte, wo die Geschwindigkeit des Stromes geringer war, und daß dasselbe auch ohne vorhergegangenen Schneefall sich erzeuge. Es fand sich in der Themse solchen Stellen, wo Fluth und Ebbe noch wirkt, und auch wo diese nicht mehr statt hatte. Die Wasserleute an der Themse fühlten das Grundeis mit ihren Stangen mehrere Tage vorher die Oberfläche des Flusses überfror, und *sahen* es auch in solcher Gewalt vom Boden emporsteigen, daß es auf der schmalen Kante stehend  $\frac{1}{2}$  bis 1 Fuß über die Oberfläche hervorscho eine Zeitlang in dieser Stellung blieb, und dann auf die flache Seite sich hinlegte. Weder so evidente Thatsachen, noch die Autopsie eines Mannes, der sich so eben durch ein classisches Werk als gründlichen Physiker erwiesen hatte, selbst die von ihm beigelegte natürliche Erklärung, „daß dieses Gefrieren am Grunde, da es nie in Seen und Teichen sich zeigt, der Bewegung des Wassers, die alle Theile durch einander werfe, und so eine gleichförmige Erkältung in allen Schichten bewirkt, zuzuschreiben sey,“ konnten den Abbé NOLLET<sup>3</sup> abhalten, die ganze Sache für Täuschung und für ein Vorurtheil des Pöbels

1 Natural hist. of Oxfordshire 2. Ed. fol. 1705. S. 28.

2 Vegetable Statics. Lond. 1731. 8. im Appendix. Die Ausgabe von 1727 enthält hiervon nichts.

3 Mém. de l'Acad. p. 1743. p. 51.

zu erklären, für dessen Widerlegung er sich sogar entschuldigen zu müssen glaubte. Seine Einbildung, nichts gelten zu lassen, was nicht in seine Erklärung paßte, wich selbst nicht der eigenen Untersuchung, die er im J. 1743, als bei einer Kälte von  $-10^{\circ}$  R. die Seine gefroren war, anstellte. Er liefs an verschiedenen Stellen, näher und ferner vom Ufer das Eis aufheben, und fand die Stücke an ihrer untern Fläche nicht eben, wie dies am Eise stehender Gewässer der Fall ist, sondern schwammig und locker, wie von zerstoßenem Eise. Das Wasser in den Löchern war nicht klar, sondern es enthielt eine Menge kleiner, loser Eisstücke, ähnlich denjenigen, welche an der Unterfläche des Eises sich angesetzt hatten. Ja, was noch auffallender war, so oft man auch die Löcher von diesen Eisfragmenten reinigte, so kamen immer wieder neue hervor und die Arbeiter erklärten, daß dieses lose Eis, welches sie *bouzin* nannten, sich während der Nacht auf dem Grunde erzeuge, und am Tage durch die Sonne heraufgezogen werde; es sey daher auch meistentheils schmutzig, mit Erde, und selbst zuweilen mit Grashalmen vermengt. Diesem Allem setzte NOLLET nur das, einseitig von ihm erkannte, Naturgesetz, und (allerdings mit besserm Rechte) die Bemerkung entgegen, daß nach seinen Beobachtungen das Wasser unter dem Eise bei verschiedenen Breiten und Dicken der obern Eistrinde am Grunde niemals die zum Gefrieren erforderliche Kälte besessen habe. Spätere Versuche haben uns jedoch<sup>1</sup> hierüber eines Andern belehrt<sup>2</sup>.

NOLLET's Ansehen, und der Anschein von Wissenschaftlichkeit im Gegensatze zum Volksglauben überwog die Zeugnisse der englischen Physiker; ihm pflichtet MAIRAN<sup>3</sup> unbedingt bei, und selbst der gründliche GEHDER<sup>4</sup> in den frühern Ausgaben dieses Wörterbuches fertigte die Sache als ein altes Vorurtheil kurz ab. Ihm waren vermuthlich DESMAREST's<sup>5</sup> und BLAUX's<sup>6</sup> Untersuchungen unbekannt geblieben, deren zahlreiche Thatsachen jeden Zweifel über diese Sache ausschloffen. DESMAREST erklärte vor der Akademie, daß er im Winter von

1 Mém. de l'Acad p. 68.

2 Siehe unten die Versuche bei Straßburg.

3 Vom Eise p. 157.

4 Phys. Wörterb. I. p. 676.

5 Mém. de l'Acad. 1776 und Journ. de ph. 1783. I. p. 30.

6 Journ. de Ph. 1783. II, p. 59.

1780 am Boden des Canals, der Montgolfiers Papierfabrik Wasser versieht, das Eis habe sich bilden und aufsteigen gehen; eben das hatte er auch in der Drome an solchen Stellen wahrgenommen, wo der Strom zu reißend war, um an der Oberfläche zu gefrieren. Er bemerkte, daß das Grundeis *unten* her wachse, und daß die dadurch bewirkte Erhebung seiner obern Fläche zuweilen in einer Nacht 5 bis 6 Zoll trug. BRAUNS sah in der Elbe ebenfalls das Eis vom Grunde aufsteigen; er ließ eines Abends in mehr als 20 Fufs tief zwei Körbe hinunter, um Aale darin zu fangen, zur Zeit als der Fluß noch frei von Eis war. Als sie Tags darauf in der Mittagsstunde herausgezogen wurden, fand man sie inwendig (wo das Wasser ruhiger gewesen war) ganz mit durchsichtigen Eiskügelchen krustirt. Das Innere war mit kleinen Eisscheiben, von höchstens 2 Quadratzollen Fläche und  $\frac{1}{8}$  Zoll Dicke erfüllt. BRAUNS bemerkt, daß nach der Ordnung dieser Körbe das Eis nicht haben von Außen eindringen können. Eine Menge unzweifelhafter Beobachtungen über das Grundeis, von verschiedenen Beobachtern entlehnt, stellt BRAUNS<sup>1</sup> zusammen, und DESMAREZ fügt noch aus den Denkschriften der Haarlemer Societät ein merkwürdiges Factum hinzu, daß versunkenes Holz, und sogar einmal ein Boot, das im Spätjahr bei Krimpen im Lech versunken war, durch ansitzendes Eis erleichtert, an die Oberfläche des Wassers gehoben worden sey. BRAUNS bemerkt, daß alle haarigen Stoffe, Hanf, Wolle, Moos u. dgl. am leichtesten an Eis besetzt werden. Unter den Metallen hänge es sich am leichtesten an Kupfer, Messing, Stahl, Zinn an; von den Steinen an den weichen Sandstein, und alle rauhen Steine; weniger an glatte, oder auch an Backsteine. Ein runder Stein vulcanischer Natur wurde nie besetzt. Eben so wenig die Harze, Siegellack, Pech, Colophonium, Wachs, Wachstuch, Seide, gegerbtes Leder, und abgehobeltes Holz.

Die Zahl der Zeugen, welche das Grundeis im Boden der Flüsse selbst gesehen haben, läßt sich noch täglich vermehren. BESSON<sup>3</sup> beobachtete es am Niederrhein; LESLIE<sup>4</sup> behauptet

---

1 Hannöv. Magazin. 1783. Nr. 20—22.

2 J. de Ph. XXXIII. 68.

3 J. de Ph. XXXIV. 387.

4 On heat and moisture. Vorrede.



von mehreren Flüssen in Sibirien, in der Schweiz u. s. w. GARNIER erzählt, daß ein Wehr des Flusses Wharfe in Yorkshire zuweilen am Boden mit einer dicken Eiskruste bedeckt werde, so daß diese zuletzt einen förmlichen Damm bildet. MERIAN<sup>1</sup> vermißt das Phänomen im St. Albancanal in Basel; und ich selbst habe das Grundeis im Januar 1826 im Canal der Sihl in Zürich oft gesehen. Es lag fest auf den Kieseln des Flußbettes in unformlichen Klumpen von 2 bis 3 Fuß Länge, weißlicht grau, gerade wie MERIAN es beschreibt. Das auffallendste Beispiel dieser Eisbildung aber berichtet der K. Preus. Lootsen-Commandeur STEENKE in Pillau<sup>2</sup>. Am 9. Februar 1806 kamen bei einem starken Südostwinde und  $+ 1^{\circ}$  R. Wärme die 6 Klafter langen eisernen Ketten, woran die Tonnen des Seegatts befestigt sind, und die seit Jahren bei Schappelts-Wrack in einer Tiefe von 15 bis 18 Fuß verloren gelegen hatten, plötzlich an die Oberfläche des Wassers herauf, und schwammen auf derselben; sie waren aber mit Eis in einer starken Mannsdicke ringsum völlig candirt. Eben so stiegen Steine, 3 bis 6 Pfundschwer, von selbst auf die Oberfläche; sie waren mit einer starken Eiskruste umgeben. Auch kam ein Tau von  $3\frac{1}{2}$  Zoll Dicke und etwa 30 Klafter Länge, das im verwichenen Sommer in 30 Fuß Tiefe verloren gegangen war, wieder zum Vorschein, und lag horizontal auf dem Wasser; es war aber auch von Eise ringsumher 2 Fuß dick befroren. An eben diesem Tage mußte ein Schiff, das aus der See kam, gegen den Ostwind eingewarpt (d. h. an einem vorwärts ausgebrachten Anker in den Hafen gezogen) werden. Der Anker, den man dazu gebrauchte, war, nachdem er eine Stunde im Grunde gelegen hatte, dergestalt mit Eis be-  
froren, daß es nur der Hälfte der gewöhnlichen Kraft bedurfte, um ihn in die Höhe zu bringen.

Die eigentliche Erklärung, wie die Bildung des Grundeises möglich sey, wird uns, wie schon HALES einsah, durch die Beobachtung selbst zugewiesen, nämlich durch den Umstand, daß das Grundeis nur in *bewegten*, niemals im ruhigen Wasser sich findet. Im *bewegten Wasser* kann jene Lagerung der Wasserschichten nach dem Verhältniß ihrer durch die Temperatur

<sup>1</sup> a. a. O. S. 61.

<sup>2</sup> Gilb. Ann. XXII. p. 332. u. Hamb. Corresp. Nr. 41. u. 48. 1806.  
Pillau ist der Hafen von Königsberg am Ausfluß der Pregel.

bedingten Dichtigkeit unmöglich statt finden. Die Strömung bringt unaufhörlich so mannigfache Bewegungen, Wälzung Windungen und Strudel hervor, welche den geringen Unterschied des specifischen Gewichts der zwischen  $0^{\circ}$  und dem Punct der größten Dichtigkeit nur  $\frac{1}{100000}$  ausmacht, leicht überwinden, so daß die ganze Wassermasse so ziemlich gleiche Schwere und somit auch gleiche Temperatur erhält. Wird nun die Oberfläche des Stromes erkältet, wozu eine entgegengesetzte Luftströmung durch das Aufwühlen der Wasseroberfläche besonders wirksam ist, so theilt sich diese Abkühlung allmählig der ganzen Masse mit, so daß diese durchgehends bis auf Null erkältet wird. In diesem Falle bieten dann die Hervorragungen des Bodens und die ruhigeren Stellen des Wassers der Krystallbildung wirkliche Stützpunkte dar, während dem eben die Bewegung in den übrigen Theilen des Wassers unmöglich macht. Aber, wie wir oben unter a. gefunden haben, die Erschütterung gerade ein Beförderungsmittel des Gefrierens wird, wenn das Wasser unter Null erkältet ist, so folgt, daß auch selbst bei großer Kälte die Oberfläche des Wassers immer noch so viel Wärme festhalten und an sich ziehen müsse, daß sie nicht merklich unter den Eispunct erkältet werde. Diese Wärme steigt ihr aus den untern Schichten zu. Ist einmal durch die beständige Abkühlung der Oberfläche alle entbehrliche Wärme der Wassermasse in ihrer ganzen Tiefe aufgezehrt, so müssen die geschützten Stellen in den festen Zustand übergehen, damit aus jenen fre werdenden 60 Graden (s. oben bei f.) das bewegte Wasser nur so viel Wärme versehen werden könne, als nöthig ist, um bei Null zu erhalten. Es ergiebt sich hieraus 1. daß vor der die ganze Masse eines Stromes mit seinem Zuflusse durchgängig bis auf Null erkältet seyn muß, ehe ein Flöckchen Grundeis sich bilden kann. 2. Daß die Temperatur des Stromes nirgend unter Null gehen kann<sup>1</sup>. 3. Daß bei fortgehender Erkältung diejenigen Stellen, wo das Wasser ruhiger ist, sey es am Rande der Oberfläche, oder hinter schützenden Erhöhungen auf der

---

<sup>1</sup> Dieses wird auch durch directe thermometrische Untersuchungen, die am 11. Febr. 1816 bei Straßburg im Rhein bei  $12^{\circ}$  Kälte angestellt wurden, bestätigt. Das Wasser zeigte an der Oberfläche auf 6 Faden Tiefe am Grunde, und in der mittlern Tiefe von 3 Faden beständig Null. Auch das Grundeis hatte eben diese Temperatur. Bibl. Univ. VII. 304.

Grunde, gefrieren müssen, um die zur Fluidität der bewegten Wassermasse erforderliche Wärme herzugeben. Durch diese erste Ansetzung wird die Zahl der ruhigen Stellen im Strome vermehrt; die Zwischenräume füllen sich aus, und es entstehen Eisklumpen, deren Volumen bald groß genug ist, um durch den Unterschied des specifischen Gewichts die Adhäsion am Boden zu überwinden; die Massen steigen empor, und der Fluß treibt Grundeis. Mit der Vermehrung desselben wird der freie Lauf des Stromes gestört, es bilden sich ruhige Zwischenstellen an der Oberfläche, die bald gefrieren und mit jenen schwimmenden Fragmenten vereint den Strom mit einer, gegen fernere Abkühlung beträchtlich schützenden, Eisdecke überziehen, deren Bildung ohne das Grundeis unmöglich gewesen wäre.

## II. Eisbildungen der Natur im Großen.

### 1. Gletscher; Glacier; *Ice-hill*.

Die ungeheuren Ablagerungen von unvergänglichem Schnee und Eis in den Thälern und auf dem Rücken der Hochgebirge.

Die Temperatur des Erdballs ist in den großen Höhen der mildern Zonen, und in den weniger erhöhten Gebirgen der Polarländer so niedrig, daß die atmosphärischen Niederschläge, die über dem flachen Lande und dem Meere als Regen herabströmen, dort meistens als Schnee niederfallen, der unverändert und ungeschmolzen, nur von Stürmen umhergeworfen, in immer wachsenden Lagen sich aufhäuft. Seine breiten Gefilde verdecken in sanften Abhängen die Felsklüfte des zerrissenen Gebirges und bahnen dem muthigen Ersteiger den Weg zu sonst unzugänglichen Höhen. Wenn der überwiegende Druck eigener Schwere diese verjährtten Lasten zum Fallen bringt, oder eine äußere Kraft sie vom steilen Abhange herabwirft, so zerfallen sie in Wolken von feinem Gestöber, das der Wind verweht. Oft auch stürzt die verdichtete Schneelast als Lawine in die Tiefe des Thales, und mehrere Sommer vermögen nicht sie zu schmelzen. So lagern sich die Schneemassen zu beiden Seiten des Gebirgszuges in den *Querthälern* desselben, während dem das breitere Längenthal von einem Strome durchzogen wird, der die Producte ihrer allwähigen Schmelzung dem niedrigeren Lande zuführt. Je mehr sich der Zug der Gletscher dem Grunde des tief eingeschnittenen Thales nähert, desto mehr wirkt das mildere Klima der tiefern



Gegenden auf seine Verwandlung ein. Sonnenwärme, Reibung und der Hauch warmer Winde zur Zeit des Sommers durchdringen die zusammengedrückte Schneelagerung mit Wasser, so wird bei der Rückkehr der Kälte aus der Masse ein Schnee gebildet, das unterhalb dichter, in den höhern Regionen vollständiger und lockerer ist; die obersten Höhen, welche nie Schmelzwasser oder Regen durchdringt, werden nur leise von einer dünnen glänzenden Eiskruste überzogen, die dem Fuß des Wandernden einbricht.

Die nämlichen Umstände, welche die Entstehung eines Gletschers bedingen, sind auch seiner Erhaltung günstig. Höhen, wo ein neunmonatlicher Winter den Regen der Thalgegend in Schnee verwandelt, kann der kurze Sommer einen geringen Theil jener zwischen hohen Felswänden eingeschlossenen, gegen Wind und Sonne geschützten Eismasse schmelzen. Es müßte sich also Schnee auf Schnee häufen, und das Gerippe des Gebirges so hoch überdecken, daß nur unregelmäßige, zerstörende Schneestürze die Ueberlast entladen könnten und die jetzt fruchtbaren Thalgegenden weit umher unbewohnbar würden. Die Natur jedoch, immer schaffend und verändernd, weiß das Gleichgewicht durch einfachere und gelindere Mittel wieder herzustellen. Sie läßt die Gletscher weit von ihrem Entstehungspunct in die Ebene des Hauptthales hinuntergleiten. Dicht an beblühte Wiesen, zwischen obstreiche Bäume, und in reifende Saaten hineingedrängt, kann die Eismasse der Hitze und den erwärmenden Regengüssen eines kräftigen Sommers nicht widerstehen; und wenn auch die immer sich nachschiebende Masse zuweilen keine Verminderung zu erleiden scheint, so sind doch die reichen Wasserströme, die dem Fuß des Gletschers entfließen, unverwerfliche Zeugen seiner Abnahme.

Der Gletscher läßt sich seiner äußern Beschaffenheit nach einem gefrorenen Strome vergleichen, der zwischen den Felswänden eines Gebirgthales in einer Länge von 2 bis 4 deutschen Meilen und  $\frac{1}{2}$  bis  $\frac{1}{4}$  Meile mittlerer Breite in verschiedenen Senkungen ins tiefere Thal hinabsteigt. Da wo er wenig geneigt ist, gleicht seine Oberfläche einer rauhen hügelichten Ebene mit körnigem Schnee bedeckt, der hie und da in der Nähe des Ufers vom Sande und Staube der verwitterten Felsen beschmutzt ist. Hier zeigen sich sparsamer jene weiten und tiefen Spalten

die, ob von einer trügerischen Schneebrücke verdeckt, dem Reisenden verderblich werden. Wo aber die Unterlage des Gletschers sich stärker senkt, da findet er sich in gewaltige Eisblöcke vertheilt, die bei jähen Abschlüssen wild über einander gestürzt in wunderbaren gigantischen Formen von Thürmen und Gewölben von prächtigsten Blau erglänzen. Am Ausgange des Gletschers ist seine Oberfläche mit Sand und herabrollenden mächtigen Felstrümmern bedeckt, die zu einem Damme (Moraine genannt) sich anreihen, der beim Schmelzen abgelegt auch nach Jahrhunderten die Stelle zeigt, bis zu welcher die Eismasse vorgeückt war. Hier bildet das Eis oft prächtige, haushohe Grotten, deren Tiefe graulichtweiß der Strom entrinnt, und deren Wände das reinste Dunkelblau wiederstrahlen.

Woher dieses Vorrücken der Gletscher komme, darüber sind die Meinungen verschieden. SAUSSÜRE<sup>1</sup> erklärt dasselbe sehr einfach dadurch, daß durch die Wärme der Erde, für welche die auch im Winter dem Fuß des Gletschers entfließenden Quellen zeugen, im Sommer durch die Erwärmung des Bodens überhaupt und durch die Einwirkung der Luft die unteren Lagen des Gletschers geschmolzen werden, wodurch die feste Verbindung der Eismasse mit dem Boden aufhört, und diese hauptsächlich in der mildern Hälfte des Jahres durch die Wirkung der Schwere auf der schiefen Fläche des Bodens in langsamer und anhaltender Bewegung allmählig hinunter rutscht.

Diese ganz natürliche Erklärung schien jedoch einigen Naturforschern nicht genügend; sie verwarfen die allmähliche Bewegung durch die mächtige Kraft der Schwere, und glaubten eine weit geringere Wirkung zu Hülfe nehmen zu müssen, nämlich die Ausdehnung des in den Gletscherspalten befindlichen Wassers, wenn es zu Eis gefriert. Besonders ist diese Idee von dem Bergrath TOUSSAINT DE CHARPENTIER in einer zu Breslau gehaltenen Vorlesung<sup>2</sup> umständlich entwickelt worden. Eine Widerlegung derselben verdanken wir einem gründlichen Alpenforscher, dem verstorbenen ESCHER VON DER LINTH<sup>3</sup>. Es mag hier genügen, das Unzulässige jener Hypothese mit wenigen Gründen darzuthun:

1 Voy. dans les Alpes I. p. 453.

2 G. Ann. LXIII. 388.

3 G. Ann. LXIX. 114.

1. Sind jene Querspalten selbst das Erzeugniß der Bewegung des Gletschers, da sie, wie eine unbestrittene Erfahrung zeigt<sup>1</sup>, vornehmlich da sich ergeben, wo der Abhang *steiler* wird; sie sind *sehr selten* in den *flachern* Gegenden *unterhalb* des Abhanges, und die Fortschiebung der Masse an *steilern* Stelle kann also nicht von dem Keildrucke des spärlichen Eises jener unbedeutenden höher liegenden Spalten bewirkt worden seyn, sondern sie ist das Resultat des Gewichtes der Masse, die, über das *convexe* Bord des Abhanges geschoben, *nothwendig* nach der Richtung dieses Standes, d. h. quer den *Thalweg*, gebrochen werden muß. Eben deswegen müssen diese Spalten *keilförmig*, d. h. *oberhalb* weiter als unten seyn. Einige dieser Spalten sind auch zuweilen ganz durchgehend auf den Boden des Gebirges, zu welcher Durchbrechung die erwärmende Kraft des von der Sonne geschmolzenen Eiswassers in welchem nach den oben unter a. entwickelten specifischen Gewichten des Wassers die wärmsten Schichten die untersten sind, vieles beitragen mag<sup>2</sup>.

2. Die Bewegung der Gletscher findet nicht im Winter sondern in der wärmern Jahreszeit statt, wie das die öfters in den zwar im Sommer angestellten Messungen, und die mit Donner ähnlichem Getöse begleiteten Erschütterungen der Gletscher dieser Jahreszeit beweisen<sup>3</sup>. Allein nach SAUSSÜRE's sorgfältiger Beobachtung<sup>4</sup> gefriert das Wasser in jenen Spalten im Sommer höchstens einen Finger dick zu, so daß von einer

---

1 Auch PATER BISSELY in s. Abhandl. von dem Schnee, den Gletschern und Gletschern in den Alpen. (Bibl. Univ. 1819. u. in G. A. LXIV. 183) bemerkt, daß diese Spalten sich stets da finden, wo das Thal stärker sich neigt.

2 Uebereinstimmend mit der schmelzenden Kraft, durch welche das auf dem Gletscher durch die Sonne erwärmte Wasser sich unterwärts in das Eis einfrisst, und Löcher von einiger Tiefe bildet, deren Entstehen RUMFORD aus dem Niedersinken der wärmern Wassertheile befriedigend erklärt hat. G. Ann. 1800.

3 CHARPENTIER behauptet zwar, (a. a. O. S. 400) ohne näheren Beweis, das Vorrücken der Gletscher finde im Frühjahr, *nicht* im Sommer oder Herbst statt. Wenn wir auch, mannigfachen Erfahrung entgegen, das Letztere zugeben wollten, so wäre doch wenigstens Thauwetter dazu nothwendig. Niemand aber wird dem *aufthauenden* Eise eine so große Ausdehnungskraft zuschreiben.

4 Voy. T. I. Chap. VII. p. 445.



dünne Eistafel keine Wirkung zu erwarten ist. Sollte später bei vermehrter Kälte das Wasser auch im Innern gebildet werden, so würde es mit leichterer Mühe die, bei der Erweiterung der kälternigen Spalte nach oben leicht zu hebende, obere Eisdicke sprengen, als Lasten von vielen Millionen Pfunden aneinander treiben.

3. Wäre die Bewegung der Gletscher das Resultat einer solchen Ausdehnung des Eises im Augenblicke des Gefrierens, so müßte sie stoßweise und zwar entweder in den ersten Herbstmonaten oder zur Winterzeit erfolgen. Beides ist nicht der Fall; der Gletscher bewegt sich langsam und allmählig mit einer Geschwindigkeit, die nur nach Tagen und Wochen durch seine Annäherung an abgesteckte Zeichen bemerkbar wird; und dieses seine Fortrücken geschieht gleichwohl mit einer so unwiderstehlichen Macht, daß auch feste Felsen sie nicht aufzuhalten vermögen. Ein glaubwürdiger Alpenforscher, Kuhn<sup>1</sup> führt davon ein merkwürdiges Beispiel an. Auf dem Gletscher des Mittenberges bei der Ortluh sah er im Jahr 1779 einen mächtigen Granitblock zwischen der Seitenwand des Gletschers und einer vorspringenden Felsenecke eingeklemmt. Dieser wurde durch das weitere Vorrücken der Eismasse so gepreßt, daß er in einigen Wochen nach und nach in kleine Stücke zerbrach, von denen keines mehr einen Kubikfuß hielt.

Es gehört wahrlich ein wenig Paradoxie dazu, um die Bewegung der Gletscher von einer im Verhältniß der zu bewegendem Masse so kleinen, vereinzelter Kraft, wie diejenige des stürzenden Wassers in den Gletscherspalten ist, herzuleiten, und den diametralen Gegensatz der Zeiten, in welchen die verurtheilte Ursache und hingegen die Wirkung statt hat, übersehen zu wollen, wenn dieser Ursache gegenüber uns eine Kraft zu Gebote steht, welche, von keinen Zufällen abhängig, stetig wirkend, und mächtig genug ist, um alle Erscheinungen im Einklange mit der Erfahrung auf eine ungezwungene Weise zu erklären. Selbst ein Laie in der Statik wird, wenn er die unbegreifbaren Spuren der Bewegung einer solchen ungeheuern Eismasse, ihr Zerbrechen an stärker geneigten und convexen Stellen, ihr ganz allmähliges Fortrücken wahrnimmt, und dabei die

<sup>1</sup> Höpfner's Magazin f. d. Naturkunde Helvetiens. 1787. 8. S. 130.

beträchtliche Neigung der Ebene, auf welcher diese wenig härente Masse aufgelagert ist, betrachtet, des natürlichen dankens sich nicht erwehren können, daß hier die allgen und allmächtige Kraft der *Schwere* thätig sey. Nehmen wir Reibung des Eises an der Fläche des Berges, und die Summe aller localen kleineren Widerstände auch zu  $\frac{1}{3}$  der Last an, wird sich bei einer Neigung von 20 Grad gegen die Horizontlinie die Masse dennoch in Bewegung setzen. Die neuern Untersuchungen über die Wärme der Erde belehren uns, daß in den Tiefen beträchtlich erwärmt, und ihre Temperatur der Oberfläche nur eine durch Ausstrahlung bewirkte, von Sonnenstrahlen nicht in allen Klimaten hinlänglich compensirt, Erkältung sey. Unter dem Gletscher ist die Erde gegen die Ausstrahlung geschützt, und selbst eine bedeutende atmosphärische Kälte würde Eismassen von einigen hundert Fuß Dicke nicht durchdringen. Wir dürfen also annehmen, daß die Temperatur des Bodens der Eismasse selbst im Winter nur wenig unter Null sey, und beim Eintritt der mildern Jahreszeit durch den Zutritt des Regens und der wärmern Luftströme, die durch jene Grotten unter den Gletschern hinaufsteigen, bald um viel über den Eispunct erhoben werde, als nöthig ist, um die beiden berührenden Flächen *nass* zu erhalten. Rechnen wir dazu die, aus dem oben angeführten Experimente mit den Felsen hervorgehende, zermalmende Kraft so ungeheurer Eislasten, werden wir das Bette des Gletschers so ziemlich ausgebeugt annehmen müssen, so daß eine Reibung von  $\frac{1}{3}$  wohl noch hoch angeschlagen seyn dürfte. Da die Curve des Thalabhanges oberhalb meist stärker gekrümmt ist, als bei ihrem Auslaufe, so ersetzt die steilere Senkung des Abhanges und der losere Zusammenhang der Schneemasse die Hindernisse einer stärkeren Reibung und den Mangel der nachschiebenden Masse; und können wir uns getrauen, zur Erklärung des Fortschiebens des Gletscher mit der einfachen Wirkung der *Schwere* auf der geneigten Ebene auszureichen, ohne weiter der Ausdehnung des gefrierenden Wassers, noch der innern Einstürze unterhöhlter Eisgewölbe <sup>1</sup> zu bedürfen.

Der oben aufgestellten Ansicht zu Folge erhält also der Gletscher sein Wachsthum von dem Schnee, welcher jährlich

---

<sup>1</sup> Nach der Meinung ESCHERS VON DER LINTH. G. ANN. LXIX. 115



in den höheren Theilen des Gebirges fällt und von den schroffen Felsenabhängen, wo er nicht festhalten kann, in die Einsenkung herabrutscht. Die der Tiefe allmählig zugleitende Masse wird auch durch Lawinen und Schneestürze oft beträchtlich vermehrt. Thauwetter, Regen und Sommerwärme befördern das Hinabgleiten des Gletschers, daher er zuweilen mehrere Jahre hindurch bedeutend ins Hauptthal hinaustritt. In warmen Sommern wird er dort beträchtlich geschmolzen, weniger in nasskalten; daher bei gleicher Fortschiebung das Hinaustreten in die Ebene (das *Vorrücken des Gletschers*) nach nassen Sommern stärker erscheint, als nach trockenen; auch muß dazu die in der Höhe, eben der nassen Witterung wegen, häufigere Schneeablagerung mitwirken. Nach mehreren warmen und trockenen Sommern wird die Abschmelzung am untern Theile vermehrt, die Zunahme in den höheren Regionen, des heitern Wetters wegen, verringert, und der Gletscher *zieht sich zurück*, und mehr geschmolzen wird, als nachkommt. An eine *Periode* des Vorrückens und Zurücktretens ist nicht zu denken. Oft rückt ein Gletscher mehrere Jahre hindurch beträchtlich zu, während dem ein anderer benachbarter abnimmt<sup>1</sup>. Auch die *Geschwindigkeit* der Fortbewegung ist sehr verschieden. Der Bosson-Gletscher im Chamounithale war vom August 1815 bis Juli 1816 um 50 Fufs vorgeschritten<sup>2</sup>, nach CHARPENTIER's Angabe<sup>3</sup> sogar in 3 Jahren 1048; oder jährlich 350 Fufs. Auch KUHN<sup>4</sup> erzählt vom Grindelwald-Gletscher, im Jahr 1773 daß er eines Tages hart an einem Felsblocke gestanden habe; am folgenden Morgen war er auf die Mitte desselben vorgerückt, und am nämlichen Abend war der Block bereits ganz vom Eise bedeckt.

Daß das Vorrücken der Gletscher auch in den Höhen des ewigen Schnees statt finde, davon zeugen die Unglücksfälle, welche im Frühjahr 1818 das Bagnethal in Wallis an der südlichen Grenze der Schweiz betroffen haben. Die Abstürze des hohen Getrozgletschers hatten die Thalverengung, durch wel-

<sup>1</sup> Zahlreiche Beispiele hiervon finden sich in Biblioth. Univ. Tü. 285.

<sup>2</sup> Bibl. Univ. 1816. Juniheft u. G. Ann. LXIV. 200.

<sup>3</sup> G. Ann. LXIII. 409.

<sup>4</sup> Höpfners Mag. I. 125.



che die Drance abfließt, ausgefüllt, und das Wasser zu einem großen See aufgestaut, dessen plötzlicher Durchbruch das ganze Thal hinunter die gräßlichsten Verwüstungen anstete, indem in weniger als einer halben Stunde mehr als Millionen Kubikfuß abflossen. Die Anhäufung dieser Gletschermasse ist nun seither durch die sinnreiche Idee des dortigen Ingenieurs VENETZ, den Gletscher durch Quellwasser, das der Entfernung in hölzernen Rinnen auf derselben hingeleitet wurde, zu zerschneiden, mit dem besten Erfolg verhin-  
 worden <sup>1</sup>.

Bemerkenswerth sind auch die uralten mit Erde bedeckten Gletscher, welche Dr. ESCHOLZ auf KOTZEBUE'S Reise auf der Nordwestküste von America entdeckte <sup>2</sup>. Ein Gletscher von mehr als 100 Fuß Dicke, war in seiner ganzen Länge 41 Fuß hoch mit einer Mischung aus Lehm, Sand und Erde bedeckt, auf welcher das üppigste Gras wuchs. Im Eise fanden sich viele Mammut-Knochen und Zähne. Die nämliche Wahrnehmung hatten am 21. Aug. 1596 die Gefährten von HEEMSKERK bei Nova Zembla gemacht. Sie bestiegen einen Eisberg von 100 Fuß Höhe über dem Wasser, der oben mit Erde bedeckt war, wo sie an 40 Eier fanden <sup>3</sup>.

## 2. Eisberge im Meere.

Montagnes de glace; *Ice-bergs*. Schwimmen Eismassen, Eisfelder; Champs de glace; *Fiel* *Floes*. Meereis, Treibeis, Polareis; Ballots de glace; *Loose ice*. Alle diese Benennungen machen nur einen geringen Theil der besondern Namen aus, mit welchen die Seefahrer die verschiedenen Arten von Eis bezeichnen, die ihnen oft hinderlich, bisweilen Gefahr und Verderben bringend sind. Sie lassen sich hauptsächlich unter drei Classen bringen: *Eisfelder*; *Treibeis*; *Eisberge*. Die *Erstern* bilden zusammenhängende Ebenen von geringerer Höhe über dem Wasser

<sup>1</sup> S. Bibl. Univers. XXV. 240.

<sup>2</sup> Entdeckungsreise in die Südsee und nach der Behringstraße 1821. 4. 8. 146.

<sup>3</sup> „Ce banc de glace étoit couvert de terre sur le haut.“ Recueil des Voy. T. I. pag. 75.

aber von solcher Ausdehnung, daß sie selbst von der obersten Höhe des Mastes sich nicht absehen läßt. Das *zweite* bezeichnet loss, offenes Eis, Trümmer eines Eisfeldes, zwischen welchen man hindurch segeln kann. *Eisberge* endlich sind Eis-~~massen~~ von ungeheurer Höhe und Größe; welche bald schwimmend, bald fest in den Polar-Meeren angetroffen werden.

*Gefrieren des Meeres.* Die nur von Wenigen in Zweifel gezogene Thatsache, *daß das Meereis beim Schmelzen süßes Wasser liefere*<sup>1</sup>, brachte verschiedene Physiker auf die Meinung, *daß das Eis nur an den Küsten, am Abhange der Inseln und Continente, und an den Mündungen der Flüsse sich bilde, weil solches Wasser nur salziges Eis liefern könne*<sup>2</sup>.“ Allein die Verwandlung, welche im Augenblick des Gefrierens mit dem Wasser überhaupt vor sich geht, ist zu bedeutend, als daß es, eben so wie bei der Dampfbildung, seine Verbindung mit einem fremden Stoffe dadurch merklich gestört und verändert werden sollte; und die Anziehung, die beide Stoffe auf einander haben, kann höchstens die Trennung derselben verhindern, so daß Salzwasser, je nach Maßgabe seiner Dichtigkeit, bei einer größern Kälte gefriert, als reines Wasser. Dannmal aber wird, wie das auch bei der Krystallisation anderer flüchtigen Mischungen der Fall ist, der fremde Stoff ausgeschieden, und was gefriert, ist nur Wasser allein. Nur bei großer Kälte, und (etwa beim künstlichen Versuche) in abgesonderten kleinen Portionen, wenn die Erkältung schnell von allen Sei-

1 Für diesen Satz sprechen zahlreiche Erfahrungen aus verschiedenen Zeiten: Schon FROBISHER fand (1578) 100 Meilen weit vom Lande Eis, welches geschmolzen süßes Wasser lieferte. S. Reinhold Forster's *Geach. der Schiffahrten in Norden* 1748. 8. S. 326. JOHN DAVIS (1585) lud ein ganzes Boot voll, das ein gutes Trinkwasser gab. (Forster S. 345). Eben dieses that WEIMOUTH im Jahre 1594. (Ebend. S. 362). Späterhin noch mehrere. Unter den Neuern bediente sich dieses Hilfsmittels COOK auf seiner Reise nach dem Südpol (1773) *A Voy. towards the Southpole*; 3 Ed. 4. T. I. p. 37) der dafür unverdient von Sir John Pringle als der erste Erfinder desselben gepriesen wurde; und Ross. (*Voy. to the Baffinsbay*. p. 48.)

2 Buffon, (*Hist. nat.* ed. in 12. T. I. p. 313. T. II. 91). LOMONOSOFF (*Schwed. Abhandl.* Bd. XXV.) und CRANZ (*Hist. v. Grönland* T. VI. und 42). In neuern Zeiten auf Versuche gestützt, Dr. Higgins *Probability of reaching the Northpole*. Suppl. p. 121) und PARROT (*Reise* II. S. 71 und III. 369. u. 6. Ann. LVII. 144).

ten wirkt, gefriert das Salzwasser zu einem porösen, und sichtigen Eise von grünlicher Farbe <sup>1</sup> und etwa 0,7 specifisch. Das auf der Oberfläche des Meeres sich bildende ist hingegen schön, dicht und durchsichtig, gerade wie das wöhnliche reine Süßwassereis, und wie die Erfahrung gelehrt hat, frei von Salzgeschmack. Es ist hart und brüchig, springt in scharfkantige Stücke; es ist nur um  $\frac{1}{10}$  leichter als Seewasser in der Temperatur des Frostpunctes; in süßem Wasser ragt  $\frac{1}{16}$  desselben über der Oberfläche empor.

Dem Gefrieren oft vorangehend, für den Seefahrer höchst verdrüsslich und selbst gefährlich, ist ein Phänomen, das oft auf Flüssen, seltener auf stehenden Wassern sich zeigt: *Frostdampf*. Diese Art von Nebel, die den höhern Breiten eigen ist, scheint, wie die sichtbare Verdunstung des Wassers wenn es durch künstliche Mittel erhitzt wird, aus der größtmöglichen Wärme des Wassers im Verhältniß zur umgebenden Luft entstehen. Das Meer ist bei dieser Erscheinung gemeinlich um 10 bis 14° R. wärmer als die Luft; es entsteht daher beträchtliche und grölsere Verdunstung, als die Capacität der Luft für die Dünste mit sich brächte, und der Wasserdampf wird *verdichtet*. Der dickste Frostdampf wird nur bei *heftigen Winden* wahrgenommen, und nimmt, bei gleicher Temperatur und Feuchtigkeit der Luft mit der Bewegung des Meeres eben so ist er auch stärker über *bewegtem*, strömendem, als über stehendem Wasser. Auf dem Meere bildet er bei unrunder See eine dicke Nebelschicht von 80 bis 100 Fufs Höhe, welche sich an das Tauwerk der Schiffe und alle Hervorragungen eben so ansetzt, wie unser Reif. Er ist häufiger bei klarem, wolkenlosem Himmel und trockener Witterung, als bei feuchtem und bedecktem Himmel. Während dem er unten eine höchst beschwerliche und (da er immer in Begleitung eines starken Windes erscheint) auch gefährliche Finsterniß verbreitet, kann man von der Höhe des Mars aus Schiffe in einer Entfernung

---

<sup>1</sup> Wenn Parrot (G. Ann. LVII. 146) das geringe Quantum von 12 Unzen Salzwasser eine ganze Nacht hindurch einer Kälte von — 9° R. aussetzte, so ist dieses wohl keine *mäßige* Kälte (S. 147) zu nennen, da sie den Gefrierpunct der Soole um mehrere Grade übertrifft, und an eine Ausscheidung des Salzes ist freilich bei einer totalen Erkältung nicht zu denken. Bei seinen übrigen Versuchen betrug die Kälte gar — 13, — 17 und — 24° R.



von 5 bis 6 Seemeilen, und ein hohes Land auf 10 bis 15 Stunden weit erkennen<sup>1</sup>. Nach MITCHILL<sup>2</sup> muß das Salzwasser 11½° R. wärmer seyn, als die Luft, um *sichtbare* Dämpfe auszuscheiden, da hingegen Regenwasser dazu nur einen Ueberfluß von ½° R. bedarf.

*Eisfelder.* Die Natur, auf dem Meere überall groß in ihren Wirkungen, verfährt in der Bildung dieser Eismassen nach einem so ungeheuern Maßstabe, daß alle Vorstellungen, die wir vom beengten Festlande dorthin übertragen, gegen die Wirklichkeit in Nichts verschwinden. Die Eisfelder haben nach SCORESBY<sup>3</sup> gewöhnlich nur etwa 4 bis 6 Fuß Höhe über dem Wasser und gegen 20 Fuß Tiefe unter demselben, sind aber manchmal gegen 100 nautische Meilen (25 deutsche) lang und 10 breit<sup>4</sup>. Zuweilen sind sie am Lande fest; häufig aber treiben sie in freier See herum. Ungeheure Eisfelder machten seit Jahrhunderten die Ostküste von Grönland unzugänglich. Nach SCORESBY kommen sie von Norden her, und haben ihren Ursprung zwischen Spitzbergen und dem Pole. Die Anhängung an das Land oder der Schutz der Küste ist, wie eben dieser Schriftsteller behauptet, zum Gefrieren der See gar nicht nothwendig; er sah das Eis auf 20 Stunden weit von Spitzbergen sich bilden. Selbst die Wellen vermögen sein Entstehen nicht zu hindern. Erst erzeugen sich kleine Krystalle, deren Menge das Wasser in eine Art *Schlamm* zu verwandeln scheint, als wenn es mit Schnee vermischt wäre. Gleich Oel macht dieses die kranke Fläche des Wassers glatt. Die Krystalle vereinigen sich dann zu Scheiben, die aber der beständigen Bewegung wegen nicht über 3 Zolle Durchmesser erhalten können; allmählig werden diese dicker, und in eben dem Maße können sie auch auf ausgedehnten Flächen sich vereinigen. Reibung und Wellenschlag rundet sie ab, und giebt ihnen einen aufstehenden scharfen Rand; daher ihnen der Witz der Seeleute der Namen *Pfann-*

<sup>1</sup> Siehe hierüber Scoresby Voy. to the Northern Whalery. 2. Aufl. Übers. S. 53.

<sup>2</sup> Medical Repository. Vol. IV. übers. in Albers american. Ann. d. Arzneikunde, Naturgesch. Chemie und Physik, Bremen 1802. 8. Bd. I. S. 105. G. Ann. XI. 74.

<sup>3</sup> Ann. de Ch. et Phys. 1817 und G. Ann. LXII. p. 4.

<sup>4</sup> Eben diese Größe giebt auch CRANZ an; Hist. v. Grönland. T. I. S. 42.

*kuchen (pancakes)* ertheilt hat. Die größern dieser *Pancakes* haben jedoch über 1 Fuß Dicke und mehrere K. Umfang.

Ist die See ruhig, so bildet sich eine zusammenhängende Eisdecke, die von unten her immer dicker wird. Während Stunden scharfen Frostes kann die Eisdecke 2 bis 3 Zoll dick werden und in weniger als 48 Stunden stark genug werden, einen Mann zu tragen. In geschützten Lagen kann ein solches Eis in einem Monat 1 Fuß dick werden, woraus sich abnehmen läßt, daß in einer Reihe von Jahren die dicksten Eisfelder nur auf diesem Wege sich bilden können. Sie werden auch durch Zuwachs von Oben vergrößert. Während der Monate anhaltenden Frostes jener Gegenden fällt 2 bis 3 hoch Schnee, welcher dann beim Thauwetter im Juni und mit Schneewasser durchzogen, im September wieder zufriert und so wird im Laufe der Jahre eine Masse gebildet, deren Ausdehnung und Höhe allen Elementen trotzen könnte, wenn Natur nicht durch einfache und stillwirkende Mittel sich zu entledigen wüßte.

Einige Eisfelder sind so eben, ohne Spalten oder Höhlen, daß ein Wagen ohne Anstoß viele Meilen weit gerade aus ihnen sie hinfahren könnte. Doch finden sich auf den meisten oft beträchtliche *Erhöhungen (Hummocks)*, die entweder von übergeschobenen großen Eisstücken oder zusammengeweheten Scherhauern herrühren, und durch wunderbare Gestalten und den Glanz ihres durchscheinenden Grüns das Auge ergötzen.

*Treibeis.* Jene ungeheuren Eismassen, deren Anhäufung eine immer mehr sich ausbreitende Erkältung hervorbringt, müßte, werden durch südwestliche Strömungen den wärmeren Klimaten zugeführt, die selbst bei Windstillen und gegen den Wind so wirksam sind, daß jene Massen in Monatsfrist 100 Seemeilen (25 geographische) fortschwimmen, was eine Geschwindigkeit von  $2\frac{1}{2}$  Fuß in der Secunde giebt, groß genug um mit einer so furchtbaren Last multiplicirt, eine unwiderstehliche Kraft zu bilden. Stürme und Wellenschlag zerbrechen

---

1 BARENZ faul auf seiner dritten Reise nach Norden 1595, daß das Meer schon im September in einer Nacht zwei Finger dick sei. Recueil des Voy. qui ont servi à l'établissement de la Comp. des Indes Orient. T. I. p. 82.

sie in kleinere Eisfelder und Treibeis, und gewähren der schmelzenden Kraft der wärmern Gewässer bessern Zugang. Die im hohen Norden entstandene Leere der Meeres-Oberfläche wird bald wieder mit neuen Erzeugnissen des Frostes ausgefüllt; und es kommen an die Stelle der zerstörten Eisfelder neue herab, zuweilen weiße Bären, die einzigen Bewohner jener erstarrten Gegenden, entführend.

Winde, Ungleichheit der Strömung und der Anstoß anderer Massen bringen nicht selten den Eisfeldern eine *drehende* Bewegung bei, vermittelt welcher ihr Stand einen Raum von mehreren Seemeilen in einer Stunde (5 bis 8 Fuß in der Secunde) durchläuft. Kömmt ein solches Eisfeld mit einem ruhenden, oder gar mit einem in Berührung, das nach entgegengesetzter Richtung sich dreht, so giebt das einen Stoß, der bei Massen von 30 Quadratseemeilen Oberfläche und 13 Fuß Dicke, also von 200000 Centner Gewicht, ein fürchterliches Schauspiel darbietet. Das schwächere Feld wird unter heftigem Krachen zertrümmert; manchmal zertrümmern sich beide, und nicht selten schieben sich dabei Stücke von ungeheurer Größe so über einander, daß sie 20 bis 30 Fuß über dem Wasser hinausragen. Wehe dem Schiffe, das etwa im Nebel oder bei Windstillen zwischen solche Eisfelder geräth; es wird zerquetscht, oder wenigstens sehr beschädigt, zuweilen auch auf das Eis hinaufgeschoben; Unglücksfälle dieser Art sind gar nichts seltenes<sup>1</sup>. Die Wallfischfänger sind genöthigt, zur Verfolgung ihrer Beute zwischen das Treibeis zu wagen; oft auch bietet ein enger Canal zwischen schwimmenden Eismassen den einzig möglichen, aber zweifelhaften Ausweg dar, um einer gänzlichen Einschließung des Schiffes, die unfehlbar zum Ueberwintern nöthigen würde, zu entgehen.

**Eisberge.** Diese sind, wenn auch an Volumen und Ausdehnung geringer als die Eisfelder und manche treibende Eismasse dieser Art, durch ihre Aufthürmung auffallender und gewähren einen erstaunenswürdigen, erhabenen Anblick. Ihre mächtige Erhebung über dem Wasser läßt auf eine etwa

<sup>1</sup> Scoresby im J. 1804 und 1813. (Account of the arctic regions. Ann. LXII. 16) Capt. Ross im J. 1818. Voy. to the Baffinsbay. p. 76. Im J. 1777 gingen 5 holländische Schiffe auf diese Weise



8 oder 9 mal größere Einsenkung in die Tiefe schliessen, daß ihre ganze Höhe zuweilen bis auf tausend Fufs gehen kann. Sie scheinen in der Nordsee weniger zahlreich als in der Baffinsbay zu seyn, was auf ihre Entstehung am Lande hinzuweisen scheint. Der größte Eisberg, den SCORESBY an der Küste Grönlands sah, hatte etwa 3000 Fufs im Umfange, eine runde eckige Gestalt, eine regelmässige Oberfläche, die etwa 20 Fufs über den Wasserspiegel erhoben war, und bestand aus der dichtesten Art von Eis; er mochte noch etwa 160 Fufs unter die Wasseroberfläche herabgehen, und ungefähr 2 Millionen Tonnen (zu 20 Centner) wiegen. In der Davisstraße hingegen fanden sich zuweilen Massen von 12000 Fufs Länge, 4000 Fufs Breite mit Berggipfeln und Hörnern von mehr als 100 Fufs Höhe, also auf eine Tiefe von 500 Fufs unter der Wasseroberfläche erstrecken mußte, ja selbst ebene Massen von 180000 Quadratfufs Oberfläche und 150 Fufs sichtbarer Höhe, welche in bis 100 Klafter tiefem Wasser auf den Grund liefen und das Gewicht mehr als 2000 Millionen Tonnen betragen mußten. Auch WEDDELL auf seiner Reise nach dem Südpole in den Jahren 1822, 23 und 24 traf auf Eismassen von 2 Meilen Länge und 1000 Fufs Höhe über der Wasseroberfläche. Ihre Menge ist nicht weniger erstaunenswertig, als ihre Höhe. COOK fand am 23. Jan. 1773 im südlichen Eismeere 186 solche Eismassen um sich, deren keine geringer als das Schiff war <sup>1</sup>, und ROSS zählte am 10. Juny 1818 in der Baffinsbay in 70° N. Br. nur auf der einen Seite des Horizonts an 700 Eisberge <sup>2</sup>.

Von beiden Polen her werden diese Eismassen, Eiskeile sowohl als Eisberge, der gemäßigten Zone zugeführt. In der südlichen Breite am 12. Dec. 1772 traf COOK auf einen schwimmenden Eisberg von 2 Seemeilen im Umfange und 60 Fufs Höhe. Dennoch brach sich die stürmische See über ihn hin <sup>3</sup>. FORSTER begegnete am 13. März 1714 in 58° südl. Breite und 100° W. Länge einer Eismasse von ein paar tausend Fufs Länge und wenigstens 200 Fufs Höhe <sup>4</sup>. Im nördlichen Atlantischen Meere

<sup>1</sup> Forster's Bemerk. auf der Reise um d. Welt gesammelt S. 6.

<sup>2</sup> Voy. pag. 48.

<sup>3</sup> Voy. to the South pole. T. I. p. 23.

<sup>4</sup> plus de trois encablures de long. Relation du Voy. de la France au Sud. aux côtes du Chily et du Perou. Paris 1716. 4. pag. 260.



sah Capt. BEAUFORT Eisberge in  $46^{\circ}$  N. Br.; Lt. PARRY trieb noch am 4. Oct. in  $44^{\circ}$  Breite südlich von Neufundland 3 Tage in Grönländischem Treibeise, und das Packetboot von Halifax traf mehrere ausgedehnte Eisinseln in  $42^{\circ}$  Breite, deren einige 200 bis 250 Fufs Höhe zu haben schienen. Am 19. Jan. 1818 wurde die Brigg Anna bei ihrer Abfahrt von Neufundland (im  $47^{\circ}$  N. B. ganz vom Treibeise besetzt, so daß selbst von der Spitze des Mastes keine Oeffnung zu erblicken war. Sie trieb mit dem Eise 15 Tage lang 60 Seemeilen in südlicher Richtung; die Eismassen wurden nun mächtiger, indem sie etwa 14 Fufs aus dem Wasser hervorragten; und unter ihnen befanden sich mehr als 20 höhere Eisberge. Erst in  $44^{\circ}$  37' N. B. und über 300 Meilen östlich vom Lande fand sich endlich am 17. Febr. eine einzige Oeffnung in der unabsehbaren Umkreisung von Eise, durch die man der 29 tägigen gefährlichen Gefangenschaft entrinnen konnte <sup>1</sup>.

Die Seefahrer sprechen mit Lebhaftigkeit von den seltsamen Gestalten, unter welchen diese ungeheuren schwimmenden Eismassen zuweilen als gigantische Werke der Kunst sich darstellen. Kolossale Abbildungen menschlicher Figuren, Eisbären auf 30 Fufs hohen Fußgestellen; Löwenköpfe, Büsten, antike Fische, hohe Thore und Eishallen, Thürme und Pyramiden erscheinen hie und da mit solcher Bestimmtheit, daß es keineswegs einer fruchtbaren Einbildungskraft bedarf, um sie dafür zu erkennen <sup>2</sup>.

Allein, während dem das Auge an diesen kolossalen Spielen der Natur sich ergötzt, wird das Gemüth von Schauer durchdrungen, wenn man die Gefahr bedenkt, welche die Nahe so ungeheurer zerbrechlicher Massen, die nur auf dem Fundament des trüglichen Gewässers ruhen, dem Seefahrer bringen kann. Ein Hinderniß, das sie beim Forttreiben unter dem Wasser

<sup>1</sup> Alle diese Beispiele nebst noch Andern finden sich im Quarterly Review in einer Recension von Burney's Abhandlung über die Geographie des Nordöstlichen Asiens in den Philos. Trans. for 1818, die von dem beförderer der neuesten Nördlichen Expeditionen, Barrow, zum Herausgeber hat. Versinnlichende Zeichnungen von Eisbergen finden sich in den Kupfern zu Ross Reise, auch zu Scoresby's angegebenen Reisen. Vergl. Manby Journal of a Voyage to Greenland. 2. ed. London 1823. 8.

<sup>2</sup> Scoresby Tageb. und Reise auf den Wallfischfang. S. 107.



antreffen, der Anstofs an einem andern Eisgebirge, das brechen eines überhangenden Theils reicht hin, um sie aus Gleichgewichte zu bringen, und mit donnerndem Getöse zustürzen. Schon viele Schiffe sind, durch abstürzende Eismassen zerschmettert, und die Boote vom Strudel in den Grund rissen worden <sup>1</sup>. Zuweilen kann irgend eine Erschütterung, Einhauen mit der Axt, ein solches Gebirge zerspalten einstürzen machen <sup>2</sup>.

Schon oben wurde aus der Seltenheit der Eisberge an Grönländischen Küste und ihrer grossen Anzahl in der Baff bay auf ihre Abstammung von der Küste geschlossen. Nöthiger wahrscheinlicher wird dieses durch den Umstand, daß n<sup>ur</sup> wie auf den Gletschern des Festlandes, auf den schwimmenden Eismassen Sand und Steine antraf. Schon Lucas Fox auf seiner Reise nach der Hudsonsbay 1631, sah auf einem Eisberge einen Felsblock liegen, den er auf 120 Centner an Gewicht schätzte <sup>3</sup>. Aehnliches berichten auch spätere Seefahrer <sup>4</sup>. Hierdurch gewinnt die Vermuthung, daß die eigentlichen Eisberge wirkliche, aus den Quer-Thälern der 2000 bis 4000 F<sup>uß</sup> hohen Gebirge hervorgetriebene, Gletschermassen, mithin nicht Meereis, wie die Eisfelder, sondern ein Erzeugniß von Schnee und Regenwasser seyen, eine große Wahrscheinlichkeit. Dagegen äußern sich Scoresby <sup>5</sup> und auch R. Forster <sup>6</sup> dahin, daß der größere Theil der Eisberge in den geschützten Buchten der Küstenländer aus sogenanntem *Bay-Eis* gebildet, dann durch Regen und Schnee vergrößert, nach Jahren hinausgetrieben und durch Stürme über einander geschichtet, zu so hohen Massen aufgethürmt werden. Scoresby glaubt, daß so wie in d

<sup>1</sup> So das holländische Schiff *Wilhelmine* im J. 1777 S. auch Forster's Bemerk. auf s. Reise um die Welt S. 64. u. s. Gesch. der Schiffahrten im Norden. S. 365.

<sup>2</sup> Scoresby a. a. O. G. Ann. LXII. 25. und dasjenige was R. S. 78. s. R. erzählt. Cranz Hist. v. Grönland I. 35.

<sup>3</sup> R. Forster in einem Briefe an Höpfner, den Herausgeber d. Magazins f. d. Naturkunde Helvetiens. T. II. 276.

<sup>4</sup> Auch Weddell auf s. Reise nach dem Südpol in den J. 1822 u. 24. fand in 68° südl. Br. eine Eisinsel, von welcher ein Theil mit schwarzer Erde bedeckt war, so daß man sie anfänglich für einen Fels hielt. Bibl. univ. XXXI. 200.

<sup>5</sup> A. a. O. S. 34.

<sup>6</sup> Gesch. d. Schiffahrten im Norden S. 455.



zahllosen Buchten der Baffinsbay, so auch an der Ostküste von Spitzbergen der Stammort dieser jährlich in so ungeheurer Menge nach Süden geförderter Eisbildungen sey, und daß wahrscheinlich nahe am Pole ein Festland von Eisbergen sich befinde, dessen Kern vielleicht so alt als der Erdball selbst ist, und das sich alljährlich vergrößert <sup>1</sup>.

### Der Eisblink; *Ice-blink*.

So oft man sich einem größern oder kleinern Eisfelde nähert, bemerkt man bei ziemlich wolkenlosem Horizonte, oft auch sogar bei dichtem Gewölke, einen Streif von glänzend weißer Farbe am Horizonte. Dieses Eisblinken ist der sichere Verkündiger herannahender Eisfelder. Die, zumal bei hellem Water meist sehr starke Strahlenbrechung scheint hierbei eine wesentliche Rolle zu spielen. Unter recht günstigen Umständen stellt der Eisblink dem Auge eine vollständige Charte von dem Eise und dem darin vorhandenen offenen Wasser auf 20 bis 30 See-Meilen rund umher dar, so daß der Kenner füglich die Gestalt und muthmaßliche Gröfse aller größern und kleinern Eisfelder innerhalb dieser Grenze bestimmen, und dichtes oder lockeres Treibeis an dem dunklern und weniger gelben Schein unterscheiden kann, während jede Wasserader und jeder See durch ein tiefes Blau oder einen schwarzblauen Fleck <sup>2</sup> mitten im Eisblink das offenere Wasser zu erkennen giebt <sup>3</sup>. Ein Eisfeld bringt den hellsten Eisblink mit einem Anstrich von Gelb hervor; Treibeis von großer Ausdehnung giebt sich durch ein reineres Weiß, und neu entstandenes Eis durch ein graulichtes Licht zu erkennen. Auch Land, welches mit Schnee bedeckt

<sup>1</sup> Vor etwa 20 Jahren wurde in Folge von Peron's voreiliger Annahme, daß die Tiefe des Meeres mit ewigem Eise bedeckt sey, die Entstehung der Eisberge gar einfach mit dem Ausspruche erklärt: „Es sind Eismassen, die sich vom Boden des Meeres abgelöst haben, und zur Oberfläche empor geschwommen sind.“ Hentzutage, da man sich so eifertig aus der, mit der Tiefe zunehmenden, Erwärmung des äußern Theils der Erdrinde, uns wieder an die alte Lehre vom Centralfener verwiesen hat, dürfte diese Hypothese von ihren Urhebern schwerlich wieder anerkannt werden. S. den Bericht üb. Peron's Reise im Journ. de Phys. T. LIX. 361 u. G. Ann. XIX. 445. Vgl. Leop. von Buch's Bemerkungen hierüber. Ebend. T. XX. 341.

<sup>2</sup> A Water-sky nach Parry.

<sup>3</sup> S. Scoresbys Beobachtung v. 7. Juny. 1822. Tagebuch. S. 104.

ist, verursacht einen Eisblink, der jedoch gelber erscheint als der von Eisfeldern. Die ganze Erscheinung ist wahrscheinlich das Product einer ungewöhnlichen Strahlenbrechung, welche durch die verschiedene Temperatur der über dem Schnee und den Wasserflächen befindlichen Luftschichten hervorgebracht wird, und die bei hellem Wetter in den Polargegenden so häufig vorkommt.

### 3. Eisgrotten, Eishöhlen; glaciers naturels

Natürliche Höhlungen in den Gebirgen, in welchen Eis sich das ganze Jahr hindurch erhält. Sie befinden sich gemeinlich in Kalkgebirgen und scheinen folgende Eigenschaften als Bedingungen dieser Eiskälte zu enthalten: 1. Eine hohe Lage, 2. Eine beträchtliche Abtiefnung im Innern des Gebirges. 3. Abwesenheit alles Luftzuges im Innern. 4. Schutz gegen warme und feuchte Winde; Oeffnung der Höhle nach Nord und Ost. Die erste dieser Bedingungen, die allen, mit Ausnahme der Höhle von Besançon, bisher bekannten Eisgrotten der gemäßigten Zone gemein ist, giebt uns die Hauptursache der *Eisbildung* in diesen Höhlen an die Hand, nämlich die geringe Erhebung der mittleren Jahreswärme über den Nullpunkt. In Folge derselben wird in der kühleren Hälfte des Jahres mehr Eis gebildet als die wärmere Zeit zu schmelzen vermag, und die Frostkälte ist vorherrschend. Die zweite Bedingung hingegen ist zu *Erhaltung* des gebildeten Eises unentbehrlich. Da nämlich warme Luftströme nur aufwärts steigen, die kalten sich herabsenken, so bleibt die kalte Luft, welche zur Winterszeit in die Höhle drang, immer in der Tiefe der Einsenkung, während dem die warmen Luftströme des Sommers nicht hinabsteigen können. *Die Eishöhle von Besançon*<sup>1</sup> liegt in einer Senkung von 31 Toisen vom Eingange bis zum Eise, und ist dort von einem Dache von 24 Toisen Dicke bedeckt ist. COUSIGNY fand daselbst im August und October 1743 das Thermometer im Grunde der Höhle nur  $\frac{1}{2}^{\circ}$  R. über Null. Bei einem andern Besuche den 22. April 1745 war es am Morgen um 5 U. auf dem Eispuncte; um Mittag nur  $1^{\circ}$  über demselben. *Die Eishöhle von St. George*<sup>2</sup> 281 Toisen über dem Genfersee

<sup>1</sup> De Lüc in den Ann. de Chim. XXI., 215. und Pictet in der Bibl. Univ. XX. 263.

<sup>2</sup> Ebend., S. 121.

in ziemlich jähem Absturze<sup>1</sup> 25 Fuß tief. Die Eismasse hatte, als PICTET am 7. Juli 1822 sie besuchte, 75 Fuß Länge, bei einer mittleren Breite von 40 Fuß; sie ist mit steilen Wänden umgeben, die auf eine merkliche Tiefe schliessen lassen. In der Mitte der Höhle, 2 Fuß über dem Eise, stand das Thermometer auf  $+ 1^{\circ}$  R. In der Eishöhle auf dem Berge VERGI<sup>2</sup>, 42 Toisen über dem Genfersee, ist die Einsenkung weniger tief, doch ist der Boden immer hinabwärts geneigt; die horizontale Eismasse hat 70 F. Breite und 30 Fuß Länge. Am 17. Juli 1822 fand PICTET 1 Fuß über dem Eise die Temperatur  $+ 1^{\circ},2$  R. Die Eisgrotte von *Fondeurle*<sup>3</sup> ist 200 Fuß tief. Das sogenannte *Schafloch* am Rothhorn im Canton Bern<sup>4</sup>, 3700 Fuß über dem Thunersee ist ebenfalls ziemlich steil absteigend. DUFOUR fand in obern Theile desselben 1 Fuß über dem Boden die Temperatur  $+ 2\frac{1}{4}^{\circ}$  R. bei einer äußern Luftwärme von 18 bis  $20^{\circ}$ . In diesen Höhlen, deren Eingang meistens beträchtlich verengt ist, bemerkt man *keine Spur von Luftzug*<sup>5</sup>. Ihre Tiefe ist mit compactem Eise ausgefüllt; und nur am Eingange der weniger eingesenkten Höhle auf Vergi befand sich einmal etwa 2 Fuß unterhalb desselben einiges Wasser, das aber  $0^{\circ}$  Temperatur hatte. Die Oeffnungen aller dieser Höhlen sind den kältesten und trockensten Winden ausgesetzt, indem sie in der Regel gegen Nord oder Ost ausgehen<sup>6</sup>. Dafs übrigens die Erkältung nur von atmosphärischen Einwirkungen, nicht von einer innern Kälte des Gebirges herrühre, erweist sich auch durch die Temperatur einer Quelle die nur auf Schußweite von der Grotte von St. George aus einer senkrechten Felswand herausspringt. PICTET fand sie  $+ 8^{\circ},5$  R. was der mittlern Wärme des Berges in jener Höhe entspricht. PICTET<sup>7</sup> leitet die Eisbildung in diesen Grotten von Luftströmen her, welche durch Verdunstung erkaltet werden; und bringt diese Erscheinung mit den Kellern am Monte testaceo bei Rom, denen auf Ischia bei St. Marino, bei

1 Man steigt auf Leitern hinunter.

2 Pictet Bibl. Univ. XX. 272. Deluc a. a. O. S. 123.

3 Ebend. 125.

4 Ebend. XXI. 113.

5 Siehe das bestimmtere Zeugniß von Colladon u. Pictet. Ann. Ch. et Phys. XXI. 122. 124.

6 De Lüc a. a. O. S. 120, u. Dufour a. a. O. S. 115.

7 Bibl. Univ. XX. 278.



Terni, bei Chiavenna, in Hergiswyl und bei Lugano in Verbindung, in welchen aus Löchern im Berge eine Luft herströmt, deren Temperatur in den südlichen Italienischen genden  $5\frac{1}{2}$  bis  $6^{\circ}$  R., in denen von Lugano und Hergiswyl der Schweiz 3 bis  $4^{\circ}$  R. ist<sup>1</sup>. Er findet es sogar wahrscheinlich, daß die Eisbildung in den Eishöhlen im Sommer stärker sey im Winter, weil in der wärmern Jahreszeit wegen der größt Ungleicheit der Temperaturen jene Luftströme lebhafter se und vergleicht ihr Auf- und Niedersteigen durch (voraussetzte) verticale Höhlungen und Spalten im Innern des Ber mit dem Luftstrome, der im Sommer im Schacht eines Be werkes niedergehend, und beim Stollen ausströmend ist, v die kühlere Luftsäule im Schachte schwerer ist als die äufs da hingegen im Winter das Umgekehrte statt findet. Diese v ticalen Luftströme nun, indem sie durch die feuchten Spa des Berges ziehen, werden durch die Verdunstung jener Feu tigkeit so sehr erkältet, daß sie nach PICTET im Innern Berges sogar Eis erzeugen können. Allein SAUSSÜRE, welch wir die sämtlichen Beobachtungen über die Temperatur je Bergkeller zu verdanken haben, hat durch Versuche geze daß jene Verdunstungskälte nur etwa  $3^{\circ}$  R. betrage. Sie rei daher gerade hin, um die Erniedrigung jener Luftströme u die mittlere Wärme des Ortes zu erklären, aber nicht um Fro kälte hervorzubringen, oder gar jene  $60^{\circ}$  Wärme, deren E fernung dem Gefrieren vorangehen muß, zu absorbiren. Eige liche kalte Luftströme, die aus Löchern aus dem Berge hera kommen, fand PICTET nur in der Nähe der Eisgrotte auf d Brezon; jedoch nicht in der Höhle selbst. PICTET's Behauptu daß das Eis in diesen Höhlen mehr im Sommer als im Wi sich bilde, verdient allerdings, so paradox sie auch klin mag, die Beobachtung der Naturforscher, da sie mit der all meinern Meinung der Landleute in der Umgegend übereinstim wenigstens könnte dieses bei der einen oder andern Höhle Fall seyn. Die Beobachtung einiger Bauern, welche die E höhle von Vergi gegen Ende Octobers, Novembers und I cembers besuchten, und des Eises immer weniger, im Dece ber sogar Wasser statt Eis fanden, scheint dieses zu bestätige

---

1 Saussüre Voy. dans les Alpes. T. II. §. 1404—1415.

2 Bibl. Univ. XXV. 243.

Doch dürfte es zu gewagt seyn, das Nämliche von allen diesen Grotten zu behaupten. Fortgesetzte Beobachtungen, selbst nur wie Dr-Lüc anrath, Versuche an einer wohl eingerichteten künstlichen Eisgrube würden uns über diesen Gegenstand zu Aufschlüssen führen, die wir auf dem Wege der zufälligen Wahrnehmung nur langsam zu erhalten hoffen können.

#### 4. Eisgruben; glacières artificielles; *Ice-house*.

Ein verschlossener Ort zur Aufbewahrung des Eises. Die Bedingungen, welche die Entstehung natürlicher Eisgruben begünstigen, sind auch gerade diejenigen, welche bei künstlichen Anlagen dieser Art in Acht genommen werden müssen. Eine erhöhte Lage, z. B. in einem Hügel, Trockenheit, Ausschließung alles Luftzuges, Vertiefung im Innern; verlängerter Zugang, Krümmung desselben und Verschließung durch zwei oder mehrere Thüren; Abzug für das Schmelzwasser, endlich Bekleidung des Bodens und der Wände mit schlechten Wärmeleitern, mit Stroh, Bast, Schilf. Man füllt diese Gruben des Winters mit Eis oder Schnee, den man in denselben feststampft. Sie dienen nicht nur zur Erhaltung eines schätzbaren Erfrischungsmittels, sondern sie sind auch zur Aufbewahrung von Speisen in der Haushaltung von wesentlichem Nutzen. Der Gebrauch, das Eis im Boden aufzubewahren, ist übrigens schon sehr alt.

#### 6. Eisbildung bei einer äußern Temperatur über Null

##### Künstliche Eisbereitung. 1. Durch Ausstrahlung der Wärme.

Ein Beispiel dieser Art von Eisbereitung findet sich in dem Verfahren, welches in Bengalen, wo es sonst niemals friert, angewandt wird, um Eis zu erzeugen. Es haben zwar berühmte Physiker der neuesten Zeit THOMSON, YOUNG, DAVY, LESLIE u. m. j. die Eisbildung einer Verdunstungskälte zugeschrieben, allein WELLS<sup>1</sup> hat gezeigt, daß sie von den nämlichen Ursachen abhängt, durch welche die Erscheinung des Thauens begünstigt wird. Das Verfahren selbst, so wie es von einem dortigen Eisfabricanten SIR ROBERT BARKER<sup>2</sup>, und später von WIL-

<sup>1</sup> Essay on Dew. S. 261.

<sup>2</sup> Philos. Trans. Nr. 65.

WILLIAMS<sup>1</sup> beschrieben wurde, besteht kürzlich in Folgende. Auf einem offenen, ebenen Felde von etwa vier Morgen Landes werden quadratische Plätze von 4 bis 5 Fuß Seite, 1 Fuß tief ausgegraben und mit dürrer Zuckerrohre oder Stengeln von Indischem Korn so hoch ausgefüllt, daß nur ein kleiner Erdwall von etwa 4 Zoll Höhe übrig bleibt. Auf dieses Lager werden reihenweise kleine unglasirte irdene Becken von  $\frac{1}{4}$  Zoll Dicke und  $\frac{1}{4}$  Zoll Tiefe hingelegt, und mit *gekochtem weichem Wasser* vollgefüllt<sup>2</sup>. Am frühen Morgen wird Eis eingesammelt, und in die Eisgruben gebracht<sup>3</sup>. Die Beschreibung von WILLIAMS enthält noch folgende thermometrische Angaben. Am Morgen zwischen 5 und 6 Uhr zeigte ein das Strohlager zwischen den Becken berührendes, Thermometer nie weniger als 35° F. (+ 1°, 3 R.) und es fand sich sogar Eis in den Becken, wenn es auf 42° F. (+ 4°, 5 R.) stand. Ein anderes Thermometer 5 $\frac{1}{2}$  Fuß über dem Boden aufgehängt, war *gemeiniglich* 4° F. (1°, 8 R.) höher, als dieses. Die Eisbildung ging also selbst dann noch vor sich, wenn die Temperatur der Luft + 6, 2 R. betrug. BARKER bemerkt, daß die *hellsten und stillsten* Nächte diejenigen seyen, die am meisten Eis liefern, daß hingegen Wolken und wechselnde Winde unverkennbare Vorzeichen einer geringen Eisproduction seyen; eben dieses beweist auch WILLIAMS, mit dem bestimmten Zusatze, daß *Wind die Eisbildung gänzlich verhindere*. In diesem letztern Umstande liegt das sicherste Kennzeichen, daß *Verdunstungskälte* hier nicht im Spiele sey, weil Luftzug das entscheidendste Beförderungsmittel der Verdunstung ist. Auch ist nach dem Obigen (litt. a.) eine kleine Bewegung des Wassers dem Gefrieren günstiger, als Ruhe; dennoch bildet sich bei stiller Luft das Eis eher, weil der Wind dem durch Ausstrahlung erkälteten Wasser die Wärme der umgebenden Luft zuführt. Dies Letztere soll auch durch die eingesenkte Lage jener Strohlager verhindert werden, da bekanntlich in vertieften kesselförmigen Plätzen Tha-

---

<sup>1</sup> Philos. Trans. Nr. 83.

<sup>2</sup> Nach Barker; nach Williams mit *ungekochtem Pumpwasser*. S. oben unter a.

<sup>3</sup> Die Ausdehnung solcher Anstalten läßt sich daraus beurtheilen, daß nach Williams 300 Personen bei einer derselben angestellt waren.



und Reif stärker ansetzen, als an offenen Stellen. Ueberdem beträgt die Verdunstungskälte nach SAUSSÜRE bei  $18^{\circ}$  R. Wärme nur  $3^{\circ}$  R.<sup>1</sup>, sie ist also lange nicht vermögend, eine Temperaturerniedrigung von  $6^{\circ}$  R. zu bewirken. Wohl aber vermag dieses die *Ausstrahlung*. WILSON fand in einer hellen und windstillen Nacht die Oberfläche des Schnees  $16^{\circ}$  F. (oder  $7^{\circ}$  R.) kälter als die Luft nur 2 Fuß über demselben<sup>2</sup>, und WELLS fand oft die Grasfläche um 12 bis  $14^{\circ}$  F. ( $5^{\circ}, 4 \dots 6^{\circ}, 3$  R.) kälter als die umgebende Luft. Diese Data mögen hier an die Stelle der noch mangelnden Versuche über die Wärmestrahlung des Wassers treten, die wir aus keiner Ursache geringer anzunehmen haben, als die des Schnees, oder des Rasens. Dafs bei der erwähnten Eisbildung keine Verdunstung, sondern im Gegentheil noch die durch Strahlung bewirkte Thauabsetzung statt finde, zeigt ein Versuch von WELLS, der in England in kühlen Nächten vom Mai und October die Operation der Indier nachahmte. Er setzte in einer hellen Nacht zwei Untertassen mit 2 Unzen Wasser jede, auf einem Lager von Stroh dem freien Himmel aus; am Morgen waren beide gefroren, und der eine Eiskuchen hatte  $2\frac{1}{4}$ , der andere 3 Gran an Gewicht *gewonnen*. Das Gras war in jener Nacht  $9\frac{1}{2}^{\circ}$  F. ( $4^{\circ}$  R.) und das Stroh  $12^{\circ}$  F. ( $5\frac{1}{4}^{\circ}$  R.) kälter als die Luft. Auf dieser Erkältung durch Wärme-Ausstrahlung beruht auch vornehmlich die Erfahrung der Anwohner an Seen und Flüssen, dafs diese Gewässer auch bei grofser und anhaltender Kälte oft lange nicht gefrieren, sobald nur die Nächte *bewölkt* sind.

## 2. Eisbildung durch Verdunstung.

Dafs Verdunstung Kälte erzeuge, war zwar längst bekannt, und dieses Mittel wurde zur Abkühlung von Getränken durch Umwicklung der Gefäfsse mit befeuchteten Lappen benutzt. Allein man war (aus Gründen, die so eben angeführt worden sind) nicht im Stande, durch Verdunstung ein wirkliches Gefrieren hervorzubringen. Dieses ist erst seit wenigen Jahren durch LESLIE in Edinburg<sup>3</sup> in solchem Mafse bewerkstelligt worden, dafs sein Verfahren hinreicht, mitten im Sommer Quecksilber zum Gefrieren zu

<sup>1</sup> Voy. aux Alpes. T. II. S. 219. Nach Versuchen von WELLS bei  $19^{\circ}$  R. ebenfalls  $6-7^{\circ}$  F. ( $2^{\circ}, 8$  R.) und bei  $+ 3^{\circ}, 5$  R. Wärme nur noch  $0^{\circ}, 7$  R. On Dew. S. 268.

<sup>2</sup> Essay on Dew. S. 269.

<sup>3</sup> Ann. de Chim. 1811. G. Ann. XLII. 373.

bringen. Das Ganze beruht auf der Benutzung zweier Mittel, eine schnelle und immer erneuerte Verdunstung der Flüssigkeit hervorzurufen. Diese sind: eine die Feuchtigkeit sehr anziehende *Substanz*, und *schnelle Verdünnung der Luft*. Erstere, indem sie die eben entwickelten Wasserdämpfe abführt, giebt neuen Entwicklungen Raum, und die Letztere beschleunigt die Dampfbildung durch Verminderung des Luftdruckes. Unter den verschiedenen Stoffen, welche die Feuchtigkeit absorbiren, giebt LESLIE der *Schwefelsäure* den Vorzug. Sie wirkt nach ihm stärker, als der salzsaure Kalk, und ihre Kraft bleibt sich so ziemlich gleich, bis sie ein dem ihr gleiches Volumen Wasser in sich gesogen hat. Durch Abkochen läßt sie sich leicht wieder von dem aufgenommenen Wasser befreien. Das Verfahren ist folgendes: Man nimmt einen Recipienten mit tragbarem Teller, am besten von der Form einer Halbkugel; setzt unter diesen in einem breiten und flachen Gefäße die concentrirte Säure; 2 oder 3 Zoll höher befindet sich auf Glasfüßen eine Schale mit reinem, gekochtem Wasser. Nun wird rasch ausgepumpt, und nach einer etwa 100maligen Verdünnung beginnt unter Entwicklung zahlreicher Luftblasen das Gefrieren. Nachher reicht eine 10 bis 20fache Verdünnung hin, das Wasser gefroren zu erhalten. Das Wasser verdunstet dann allmählig, während dem die Säure eine hohe Temperatur behält, so daß ein Eisstück von 1 Zoll Dicke auf diese Art in 5 bis 6 Tagen verschwindet. Die Wirkung wird bedeutend verstärkt, wenn man die erste Glasglocke mit einer zweiten bedeckt, um den Einfluß der äußern Wärme abzuhalten.

Fig. 19. Noch auffallender wird der Versuch, wenn man einen Recipienten nimmt, durch dessen Obertheil ein Stängelchen luftdicht geschoben werden kann. Man hält die Schale mit dem Wasser während des Auspumpens bedeckt, hebt dann plötzlich den Deckel auf, so daß das Wasser mit dem verdünnten Luftraume in Berührung kommt. In wenigen Minuten sieht man die Eisnadeln sich bilden, und bald verwandelt sich das Ganze in eine feste Masse von sehr durchsichtigem Eise. Nimmt man Eis und kältende Mischungen zu Hülfe, so läßt sich selbst im Sommer das Quecksilber zum Gefrieren bringen. LESLIE hat einen vollständigen Apparat angegeben, mit welchem unter mehreren Glasglocken, die auf einem mit Luftpumpe und Leitungsröhren versehenen Tische sich befinden, Eis gebildet werden

kann<sup>1</sup>. Nach CLEMENT und DESORMES<sup>2</sup> ist LESLIE's Entdeckung von großem Nutzen zur schneller Austrocknung solcher Stoffe, welche keine Erhitzung vertragen, wie auch animalischer und vegetabilischer Substanzen, die man lange aufzubewahren wünscht.

Dals auch eine *relative* Verdünnung, oder die Ausdehnung stark verdichteter Luft Kälte hervorbringe, ergiebt sich aus der Eisbildung, welche bei der Höll'schen Maschine im Schemnitz (einer Art *Herons Brunnen*) statt findet, wenn man den Hahn des untern Compressionsgefäßes öffnet. Die etwa bis aufs fünffache comprimirte Luft in diesem Kessel strömt dann mit großem Geräusche und Heftigkeit heraus, und wenn man vor die Öffnung einen festen Körper hinhält, so setzen sich an demselben die condensirten Wasserdämpfe in Gestalt von weißen und dichten Eiskörnern an; das Phänomen hat in allen Jahreszeiten statt; und die umgebende Temperatur der Grube ist 10 bis 12° R. Die Erscheinung erklärt sich sehr einfach dadurch, dals die ausströmende Luft bei ihrer Verdichtung eines Theils ihrer Wärme beraubt worden ist, und nun, da der äußere Druck aufhört, den zu ihrer Expansion erforderlichen Wärmestoff aus der umgebenden Luft oder einem dargehaltenen festen Körper an sich reißt, und so eine plötzliche locale Erkältung erzeugt, welche die mitgebrachten oder in der umgebenden Luft vorhandenen Wasserdämpfe verdichtet und gefrieren macht<sup>3</sup>. H.

## E i s e n.

*Perrum, Mars; fer; Iron.* Die Natur liefert dieses nützlichste Metall reichlich theils im geschwefelten, theils im oxydirtten Zustande, und im letzten Falle oft in Verbindung mit verschiedenen Säuren und andern Metalloxyden; außerdem giegen in Meteormassen. Man scheidet es aus den natürlichen Oxyden des Eisens durch heftiges Glühen mit Kohle, gewöhnlich in den Hoheisenöfen. Das so erhaltene *Gusseisen, Roheisen*, wird von den fremdartigen Stoffen durch das Eisenfrischen befreit, bei welchem Proceß dieselben nebst einem Theile des

<sup>1</sup> Supplement to the Encyclop. Britann. Art. Cold, Vol. III. part. I. S. 255. G. Ann. XLIII. 373.

<sup>2</sup> G. Ann. XLIII. 378.

<sup>3</sup> Journ. de Phys. XLVIII. 166 n. G. Ann. XVIII. 412.



Eisens oxydirt, und so als Gas und Schlacke entfernt wird. Das so gereinigte Eisen, *Stab-* oder *Frischeisen*, hat ein specifisches Gewicht von 7,788, und ist ductil, jedoch hart und zusammenhängender, als alle andere Metalle. Es ist tractorischmagnetisch. Es erweicht sich in der Rothglühhitze, läßt sich in der Weißglühhitze schweißen und schmilzt erst bei einer noch höheren Temperatur.

Seine Verbindungen sind:

Das *Eisenoxydul* (28 Eisen auf 8 Sauerstoff) ist nicht für sich bekannt, sondern bloß in Verbindung mit Wasser und Säuren. Das *Eisenoxydulhydrat* (durch Niederschlag eines Eisenoxydulsalzes mit einem Alkali erhalten) ist weiß, wird aber an der Luft durch Oxydation schnell grün, dann braun. Die *Eisenoxydulsalze* sind meistens grünlich oder weißlich gefärbt, entziehen der Luft und vielen andern Körpern Sauerstoff, wodurch sie sich in Eisenoxydalsalze verwandeln, und geben mit reinen und kohlensauren Alkalien und mit blausaurem Eisenoxydulkali einen *weißen*, mit blausaurem Eisenoxydalkali einen *blauen*, mit hydrothionsaurem Alkali einen *schwarzen* Niederschlag. Die wichtigsten Eisenoxydulsalze sind: das *salzsaure Eisenoxydul*, erscheint in blaßgrünen, leicht in Wasser und Weingeist löslichen, an der Luft zerfließenden Krystallen. Das *Schwefelsaure Eisenoxydul* oder *Eisenvitriol*, das bekannte blaßgrüne, leicht im Wasser lösliche und leicht krystallisirende Salz, welches beim Auflösen von Eisen in verdünnter Schwefelsäure erhalten wird, und beim Erhitzen zuerst in ein wässertes weißes Salz übergeht, dann sich durch Anziehen von Sauerstoff aus der Luft in den rothen gebrannten Vitriol verwandelt. Das *Hydrothionsaure Eisenoxydul* bildet sich beim Vermengen von Eisenfeilicht mit Schwefel und Wasser durch Zersetzung des Letztern, als eine schwarze Materie, welche aus der Luft begierig Sauerstoff anzieht, und dabei soviel Wärme entwickelt, daß bei größeren Massen wirkliche Entzündung eintreten kann, worauf die Darstellung der künstlichen Vulcane nach LEMERY beruht. Das *kohlensaure Eisenoxydul* kommt natürlich als *Eisenspath* vor; durch Ueberschuß von Kohlensäure in Wasser gelöst bildet es die meisten Stahlwässer. Das *einfach-blausaure Eisenoxydul* ist eine gelbe, körnige, nicht im Wasser lösliche Materie, welche mit vielen andern blausauren Salzen zu Doppelsalzen verbindbar ist. Da

bekannteste von diesen Doppelsalzen ist das *blausaure Eisenoxydalkali* oder *Blutlaugensalz*, welches gelb und leicht im Wasser löslich ist, und mit der Auflösung der meisten schweren Metalloxyde in Säuren verschiedenartig gefärbte Niederschläge hervorbringt (aus diesem schweren Metalloxyd, Eisenoxydul und aus Blausäure bestehend) und deshalb als Reagens für viele Metalle gebraucht wird.

Das *Eisenoxyd* (28 Eisen auf 12 Sauerstoff) findet sich in eisenschwarzen spitzen Rhomboëdern krystallisirt als *Eisenglanz*, außerdem als *Rotheisenstein*, besitzt in dieser Gestalt eine braunrothe Farbe, und ist nicht magnetisch. Es bildet mit Wasser das *Eisenoxydhydrat*, das als *Brauneisenstein* natürlich vorkommt, sich beim Aussetzen des feuchten Eisens an die Luft als *Eisenrost* bildet und beim Glühen mit Wasserverlust in rothes Eisenoxyd verwandelt wird. Die *Eisenoxydsalze* sind meistens braun und roth gefärbt, wirken zusammenziehender, als die Eisenoxydulsalze, werden durch verschiedene Substanzen, welche Sauerstoff aufzunehmen fähig sind, in Eisenoxydulsalze verwandelt, geben mit reinem und kohlensaurem Alkali gelbbraune Niederschläge, mit blausaurem Eisenoxydalkali einen blauen, mit Galläpfeltinctur einen blauschwarzen, mit Hydrothionsaurem Alkali einen schwarzen, und färben sich lebhaft roth mit Schwefelblausäure und mit Mohnsäure. Hierher gehören unter andern: das *salpetersaure* und das *salzsaure Eisenoxyd*, welche fast bloß als gelbbraune Flüssigkeiten bekannt sind, das *basischschwefelsaure Eisenoxyd*, welches aus der, der Luft dargebotenen Auflösung des Eisenvitriols als ein braunes Pulver niederfällt, und das *saure*, welches dabei zu einer braunen Flüssigkeit gelöst bleibt. Das *basischphosphorsaure Eisenoxyd*, welches als *Raseneisenstein* vorkommt.

Ein oder mehrere Oxyde, welche mehr Sauerstoff, als das Eisenoxydul, weniger als das Eisenoxyd enthalten, und als Verbindungen des Eisenoxydul's mit Eisenoxyd nach verschiedenen Verhältnissen betrachtet werden können, werden unter dem Namen des *Eisenoxyd-Oxyduls* zusammengefaßt. Dieses findet sich in der Natur als *Magneteisenstein*, bildet sich beim Verbrennen des Eisens an der Luft als *Hammer Schlag* u. s. w. Es ist eisenschwarz, krystallisirt in regelmäßigen Oktaëdern, und ist magnetisch, bald bloß retractorisch

bald auch attractorisch. Mit Wasser bildet es ein schmutzig grünes *Hydrat*, mit Säuren die *Eisenoxyd-oxydulse*. Diese sind häufig grün oder braun, geben mit Alkali einen schmutzig grünen Niederschlag, und zeigen übrigens theils die Reactionen der Eisenoxydulse, theils die der Eisenoxyds. Das natürliche *Berlinerblau* ist *phosphorsaures*, das künstliche ist *blausaures* und das *Würfelerz* ist *arseniksaures Eisenoxyd-Oxydul*.

Das *Chloreisen im Minimum* (28 Eisen auf 36 Chlor) ist grauweiß, und löst sich im Wasser zu salzsaurem Eisenoxydul auf. Das *Chloreisen im Maximum* (28 Eisen auf 54 Chlor) ist braun und verdampfbar, und liefert mit Wasser salzsaures Eisenoxyd. — Das *Schwefeleisen im Minimum* (28 Eisen auf 16 Schwefel) kommt ziemlich rein als *Magnetkies* vor und wird künstlich durch Erhitzen von Schwefel mit Eisen dargestellt. Es ist bräunlichgelb, metallglänzend, magnetisch, und löst sich in wässerigen Säuren, unter Entwicklung von Hydrothionsäure auf. Das *Schwefeleisen im Maximum* (28 Eisen auf 32 Schwefel) findet sich als *Schwefelkies* und *Wasserkies* und lässt sich nicht künstlich erhalten. Es ist gelb, verliert beim Glühen in verschlossenen Gefäßen die Hälfte des Schwefels, und entwickelt mit Säuren keine Hydrothionsäure. — Das *Phosphoreisen* ist grauweiß, metallglänzend und spröde; es findet sich in manchem Eisen und macht es kaltbrüchig.

Zum *Kohlenstoffeisen* ist vorzüglich der Stahl, das Gufseisen und der Graphit zu zählen, von denen der Stahl am wenigsten, der Graphit am meisten Kohlenstoff enthält. Der *Stahl* bereitet man theils, indem man dem Gufseisen durch Schmelzen an der Luft bloß einen Theil seines Kohlenstoffes entzieht, durch welches *Stahlfrischen* der *Frischstahl* oder natürliche Stahl erhalten wird; theils indem man Stange von Stabeisen, mit Kohlenpulver geschichtet mehrere Tage im Glühen erhält, wobei der Kohlenstoff allmählig das Eisen durchdringt, und dasselbe in *Cementirstahl* oder *Brennstahl* umwandelt. Wird ein solcher Stahl unter einer Decke von grünem Glaspulver geschmolzen, so erhält man den *Gufsstahl*. Der Stahl ist eine Verbindung von Eisen mit ungefähr 0,01 Kohlenstoff. Mancher Stahl hält außerdem einige andere Metalle



sehr kleiner Menge beigemischt, die zum Theil seine Härte vermehren. So verdankt der indische Stahl oder *Wootz* seine Härte und Damascirung der Beimischung von etwas Aluminium und zum Theil auch Silicium; auch der Zusatz von Chrom, Silber, Platin u. s. w. zum Stahl in ganz kleinen Mengen ertheilt ihm theils grössere Härte, theils andere gute Eigenschaften. Stahl, bis zum Glühen erhitzt und langsam abgekühlt, ist fast so weich wie Eisen, rasch abgekühlt, *gehärtet*, ist er sehr hart und spröde, und zeigt einen feinkörnigen Bruch. Wird er nun wieder gelind erwärmt, *angelassen*, so verliert er um so sehr von seiner Härte und Sprödigkeit, einer je höheren Temperatur er ausgesetzt wurde. Diese wird durch die Farben bestimmt, mit welchen der Stahl anläuft; bei schwacher Erhitzung färbt er sich hellgelb, dann dunkelgelb, dann kermesinroth, dann hellviolett, dann dunkelblau; bei noch stärkerem Erhitzen wird er grau und matt werden. Diese verschiedenen Farben, die sich auch bei der allmäligen Oxydation anderer Metalle, wie des Kupfers u. s. w. an der Luft in derselben Ordnung einstellen, rühren ohne Zweifel nicht von verschieden gefärbten Oxyden her, sondern von verschieden dicken Lagen desselben Oxyds (beim Stahl vom Eisenoxyd-Oxydul) welche, so lange sie sehr dünn sind, das Licht noch bis auf die Oberfläche des blanken Metalles dringen lassen, aber, je nach ihrer Dicke, eine verschiedene Färbung des von da aus reflectirten Lichtes zu Wege bringen, welche aber bei grösserer Dicke undurchgänglich für das Licht werden, und dann ihre eigene glanzlose Farbe zeigen. Der Stahl ist ein wenig dichter und schmelzbarer, als das reine Eisen, läßt sich nicht so gut schweißen, nimmt den Magnetismus in gehärtetem Zustande schwieriger an, hält ihn aber viel fester, rostet nicht so leicht und läßt bei der Auflösung in Sauren Graphit in Gestalt eines schwarzen Pulvers zurück, daher Salpetersäure auf Stahl einen schwarzen Flecken macht.

Das *Gusseisen* enthält außer 0,02 bis 0,04 Kohlenstoff häufig Phosphor, Schwefel und verschiedene Erdmetalle und schwere Metalle. Je nach dem Verhältniß dieser Stoffe zeigt es verschiedene Eigenschaften. Man unterscheidet vorzüglich weißes, graues und schwarzes, von dem das weisse am wenigsten, das schwarze am meisten Kohlenstoff enthält. Das weisse ist sehr hart und spröde, das schwarze ist von Graphitblättchen durchzogen, und das graue ist wegen seiner Weichheit und

seines Zusammenhalts zu den meisten technischen Zwecken am geeignetsten. Das Gufseisen rostet nicht so leicht und schmelzbarer als Eisen und Stahl, läßt sich nicht schweißen und ist in der Glühhitze so weich, daß man es zersägen kann.

Der *Graphit* oder das *Reifsblei*, welcher sowohl natürlich vorkommt, als bei der Bereitung des Gufseisens erzeugt, enthält 0,90 bis 0,96 Kohlenstoff, ist weich und färbend, nicht magnetisch, fast unschmelzbar, nicht in Säuren löslich, und verbrennt nur sehr schwierig.

## Ekcentricität.

*Eccentricitas; eccentricité; eccentricity.* Die Ekcentricität der Ellipse oder Hyperbel ist der Abstand des Brennpunctes von Mittelpuncte. Wenn C den Mittelpunct der Ellipse, S ihren Brennpunct, CA die halbe große Axe vorstellt, so ist CS die wahre Größe der Ekcentricität, oder wenn man

sie sogleich mit der halben großen Axe vergleicht,  $\frac{CS}{CA} = e$  die Ekcentricität, für die  $= 1$  gesetzte halbe Axe. Im letzteren Sinne ist sie bei der Ellipse immer ein ächter Bruch, und pflegt man sie bei den Planetenbahnen in Vergleichung gegen die als Einheit betrachtete halbe große Axe anzuführen.

Fig. 14. der Hyperbel hingegen ist der Brennpunct S weiter als der Scheitel A vom Mittelpuncte C entfernt, und daher  $\frac{CS}{CA}$  größer als 1. Hieraus erhellt, was bei den elliptischen Planeten und Kometenbahnen die Ekcentricität ist, und da sich nach den neuesten Berechnungen Kometen finden, deren Bahn hyperbolisch zu seyn scheint, so kommen in den Verzeichnissen der Kometenbahnen auch solche vor, deren Ekcentricität  $> 1$  ist.

Wenn die große Axe der Bahn  $= a$ , die kleine  $= b$  ist, so hat man  $b = a \cdot \sqrt{1 - e^2}$  für die Ellipse; die Hyperbel hat keine zweite begrenzte Axe.

Da die Erde und die Planeten, auch die meisten Kometen in Ellipsen laufen, in deren einem Brennpuncte die Sonne steht, so ist für ihre Bahnen die Ekcentricität der Abstand der Sonne vom Mittelpuncte. Der Abstand in der Sonnennähe

Ist daher  $= a(1 - e)$  = der halben Axe weniger der Ekcentricität; der Abstand in der Sonnenferne  $= a(1 + e)$  = der halben Axe addirt zur Ekcentricität.

Die Alten sahen die Sonnenbahn, worin nach ihrer Meinung die Sonne sich um die Erde bewegen sollte, als einen Kreis an; aber die ungleiche scheinbare Bewegung der Sonne veranlaßte auch sie, die Erde nicht in den Mittelpunkt zu setzen, sondern ihr eine Ekcentricität beizulegen.

Die Größe der Ekcentricität für die einzelnen Planetenbahnen ist in den Artikeln angegeben, wo von den einzelnen Planeten die Rede ist. Andere sie betreffende Betrachtungen, oder die Mittel, die Gestalt der Bahn, folglich auch die Ekcentricität zu finden, s. im Art. *Bahn der Planeten*. B.

## Ekliptik.

*Ecliptica, orbita solis annua; Ecliptique; Ecliptic;* (*ἡλειπτική* scil. *γραμμή*; von *ἔκλειψις*, Finsterniß); ist derjenige größte Kreis am Himmel, den der Mittelpunkt der Sonne bei seiner jährlichen Bewegung unter den Sternen scheinbar durchläuft. Er heißt bei den griechischen Astronomen der schiefe Kreis (*λόφος κύκλος*) weil er eine schiefe Lage gegen den Aequator hat.

Selbst oberflächliche Beobachtung mußte schon früh die eigene Bewegung der Sonne wahrnehmen lassen. Denn nicht bloß bemerkte man, daß die Sonne nicht alle Tage gleich hoch über den Horizont herauf kommt, sondern wenn man auf die kurz nach ihrem Untergange in der Gegend, wo sie untergegangen war, sichtbar werdenden Sterne achtete, so mußte man bald gewahr werden, daß sie eine eigne Bewegung von Westen nach Osten unter den Sternen habe. Waren die Sterne ziemlich genau nach ihrer wahren Lage auf einer künstlichen Himmelskugel aufgezeichnet, so konnte schon diese Beobachtung ungefähr dienen, um den Weg der Sonne unter den Sternen zu finden, und da man im Frühling und Herbst die Sonne bei Sternen im Aequator fand und bemerkte, daß sie um diese Zeit einen eben solchen Bogen oberhalb des Horizontes beschrieb, wie die Sterne im Aequator, statt daß sie im Sommer 23½ Gr. höher und im Winter 23½ Gr. tiefer bei ihren Culminationen stand, so mußte man leicht schließen, daß die Son-



nenbahn, schief geneigt gegen den Aequator, diesen in zwei Punkten einander gegenüber liegenden Puncten schneidet, und sich in diesen Punkten zwischen diesen Puncten 23 bis 24 Grade vom Aequator entfernt.

Durch solche Beobachtungen waren schon die Alten im Stande, die Ekliptik sehr gut aufzuzeichnen und zu bemerken, daß die Finsternisse des Mondes eintreten, wenn der Mond sich in der Ekliptik befindet. Die Alten bedienten sich zu den Beobachtungen, worauf sie solche Bestimmungen gründeten, der Ringkugel; unsere Beobachtungen der Meridiankreise geben uns viel genauere Mittel um zu bestimmen, ob die Ekliptik ein größter Kreis sey, und welche Lage gegen den Aequator sie habe.

Denken wir uns nämlich die Polhöhe des Ortes als vollkommen genau bekannt, und den Meridiankreis vollkommen genau aufgestellt, so läßt sich 1. die Zeit und der Ort des Aequinoctii, 2. die Zeit und der Ort des Solstitii, und 3. auch für jeden andern Mittag die Lage der Sonne finden und folglich giebt eine Beobachtung an, ob ihr wahres Fortrücken dem Fortgehen am Aequator dem durch jene Angaben festgesetzten größten Kreise gemäß ist. Um das Aequinoctium zu finden, muß man gegen die Zeit, wo die Sonne durch den Aequator geht, ihre Mittagshöhe mehrere Tage hinter einander beobachten; findet man nun zwei einander folgende Tage, wo sie am einen die Höhe = Höhe des Aequators  $- u$ , und am andern die Höhe = Höhe des Aequators  $+ v$  hatte, so ist sehr nahe die Zeit des Aequinoctii

um  $\frac{u}{u+v} \times 1$  Tag nach der ersten dieser beiden Beobach-

tungen. Und wenn man den Durchgang der Sonne durch den Meridian an beiden Tagen mit dem Durchgange eines bekannten Sternes verglich, so kann man nach eben dem Verhältnisse den Abstand des Aequinoctialpunctes von jenem Sterne in Rectascension zwischen den Rectascensions-Unterschieden der Sonne und jenes Sternes, so wie sie sich an jenen Tagen fanden, einschalten. Um die größte Entfernung der Sonne vom Aequator zu finden, dienen zwar die beobachteten größten und kleinsten Mittagshöhen der Sonne um die Zeit der Solstitien, da es sich aber sehr selten trifft, daß das Solstitium genau auf einen Mittag an dem Beobachtungsorte fiele, so würden diese Beobach-

tungen allein jene Abweichung meistens etwas zu klein geben; es erhellt aber leicht, daß man aus mehreren um das Solstitium angestellten Beobachtungen, indem man durch die vermittelst derselben, bestimmten Punkte einen größten Kreis legt, finden kann, welche in die Zwischenzeiten der Beobachtung fallende größte Declination die Sonne erreicht habe. Hat man durch diese Beobachtungen die Lage des größten Kreises bestimmt, worauf sich die Sonne bei den Aequinoctien und Solstitien befindet, so ergiebt jede tägliche Beobachtung, wenn sie von Refraction, Parallaxe und allen Fehlern des Instrumentes u. s. w. befreit ist, eine Bestätigung der Behauptung, daß die Sonne immer sich auf jenem größten Kreise befindet. — Die Abweichungen, welche wegen der Perturbation statt finden, können wir hier als völlig unbedeutend unerwähnt lassen.

Da man aber bei Untersuchungen von dieser Wichtigkeit die Bestimmungen unabhängig von der Polhöhe des Ortes, deren absolut genaue Bestimmung höchstschwierig ist, zu erhalten wünscht, so verdient die Methode, die man zu diesem Zwecke anwendet, hier noch erwähnt zu werden. Die Neigung der Ekliptik gegen den Aequator oder die *Schiefe der Ekliptik* findet man unabhängig von der Polhöhe, wenn man in beiden Solstitien die der größten Declination entsprechende Mittagshöhe gehörig bestimmt. Diese Bestimmung setzt eine genaue Kenntniß der Refraction voraus, indem die wahre Mittagshöhe bei den hohen Ständen der Sonne im Sommer eine ganz andere Correction als bei den sehr kleinen Höhen im Winter erfordert; ist diese aber genau bekannt, und nimmt man darauf Rücksicht, daß eine sehr kleine wechselnde Aenderung wegen der Nutation stattfindet, so giebt der Unterschied der richtig hergeleiteten größten und kleinsten Mittagshöhe halbirt die Schiefe der Ekliptik.

Der Ort des Aequinoctii wäre bekannt, wenn man die von diesem Punkte an gerechnete Rectascension irgend eines Sternes ganz genau kennte. Man findet nun leicht den Unterschied der Rectascension der Sonne und des Sterns an einem bestimmten Tage, aber da die Rectascension der Sonne unrichtig bestimmt wird, wenn Polhöhe und Schiefe der Ekliptik unrichtig angenommen seyn sollten, so muß man mit jeder kurz nach dem Frühlings-Aequinoctio angestellten Beobachtung eine eben so lange vor dem Herbst-Aequinoctio angestellte Beobachtung verbinden. Der Fehler nämlich, den man bei der Berechnung der Rectascen-

sion der Sonne begehrt, indem man diese aus der beobachteten Mittagshöhe mit einer etwas fehlerhaften Polhöhe und Schiefe herleitet, giebt im einen Falle die Rectascension eben so viel größer, als im andern zu klein, und zwei bei gleichen Mittagshöhen im Frühling und Herbst angestellte Beobachtungen verbunden also eine richtige Rectascension des Sterns. Correction wegen der Refraction und wegen Fehler des Instruments muß freilich genau seyn, und man muß sich nicht auf zwei solche combinirte Beobachtungen allein verlassen, sondern aus zahlreichen Paaren solcher Beobachtungen ein sicheres Resultat herleiten<sup>1</sup>.

Die Ekliptik behält nicht immer einerlei Lage gegen den Aequator, aber diese Aenderungen hängen fast ganz allein von der veränderten Stellung der Erde oder der veränderten Lage des Aequators ab; die Artikel *Vorrückung der Nachtgleichen* und *Schiefe der Ekliptik* geben dieses näher an.

Die Ekliptik wird zwar wie jeder Kreis in 360 Grade theilt; aber bei ihr kommt noch die besondere Eintheilung in 12 Zeichen vor, daher zum Beispiel die Länge der Sonne irgend einem Tage durch Zeichen, Grade, Minuten, Secunden angegeben wird. Jedes Zeichen enthält 30 Grade, und das erste Zeichen geht vom Frühlings-Nachtgleichenpunkte bis zu 30 Grad Länge. Die Himmelszeichen haben zugleich ihre Namen, die sie andeutende Bezeichnung von den Gestirnen, die die Thierkreise, d. i. dem Streifen, der die Ekliptik am Himmel umgiebt, stehen; sie sind folgende:

♈ *Widder*, in dessen Anfang sich die Sonne am 21. März befindet,

♉ *Stier*, in welchen die Sonne am 20. April tritt.

♊ *Zwillinge*, 21. Mai,

♋ *Krebs*, 21. Juni,

♌ *Löwe*, 22. Juli,

♍ *Jungfrau*, 23. August,

♎ *Waage*, 23. September,

♏ *Scorpion*, 23. October,

♐ *Schütze*, 22. November,

♑ *Steinbock*, 21. December,

♒ *Wassermann*, 20. Januar,

♓ *Fische*, 18. Februar.

<sup>1</sup> Bessel fundamenta astronomiae Cap. II.



Der Nullpunct des Widders ist der Punct der Frühlings-Nachtgleiche, der Nullpunct der Waage der Punct der Herbst-Nachtgleiche; die Sonne hat ihre größte nördliche Declination erreicht, wenn sie in  $0^\circ$  des Krebses, und ihre größte südliche Declination, wenn sie in  $0^\circ$  des Steinbocks ist.

Dafs diese Theile der Ekliptik nicht mehr den Sternbildern entsprechen, von denen sie ihre Namen haben, und dafs daher der Ausdruck: die *Sonne tritt in den Widder*, — nicht mehr heifst, sie fangt nun an durch das Sternbild des Widders zu gehen, wird durch die *Präcession der Nachtgleichen* bewirkt, und soll dort näher erklärt werden.

Die *Ebene der Ekliptik* ist die Ebene, worin die Erde ihre wahre Bewegung um die Sonne vollendet, und ihre Lage ist durch jene Bestimmung der scheinbaren Sonnenbahn bestimmt. Die Lage dieser Ebene ist zwar nicht ganz unveränderlich, aber ändert sich doch ungemein wenig, und daher dient sie zur Grundlage für alle auf lange Zeiten hinaus gehende Bestimmungen. Eigentlich sollte man freilich alle Angaben auf die völlig unveränderliche Ebene beziehen, welche LAPLACE aus der Lage der Planetenbahnen und aus der Kenntnifs der Masse aller Planeten herleiten lehrt<sup>1</sup>. B.

## Elasticität.

Federkraft, Schnellkraft, Spannkraft, Springkraft; *Elasticitas, Elater, Contentio, Palintonia*; *Elasticité, Ressort; Elasticity, Elastic force*.  
[von *ελαστικός, ελατήρ, ελατήριον* (*ελάω*) der bewegt, treibt].

Man bezeichnet hiermit diejenige Eigenschaft der Körper, vermöge welcher sie, wenn sie ganz oder an einem Theile zusammengedrückt, zusammengebogen oder theilweise um eine ihrer Axen gedreht wurden, wie auch im entgegengesetzten Falle, wenn man sie durch irgend eine Gewalt in einen grösseren Raum ausdehnte, ausspannte, nach dem Aufhören der diese Veränderungen bewirkenden Ursachen ihre vorige Gestalt wieder annehmen. Die erstere jener genannten Erscheinungen zeigt sich bei allen Körpern, sowohl den festen als auch den flüssigen, und zwar nicht blofs der tropfbar flüssigen, sondern auch

<sup>1</sup> *Exposit. du système du monde Livre IV. Chap. 3.*

den expansibelen oder elastisch flüssigen, die letzteren dagegen werden allgemein bei festen Körpern beobachtet, bei tropfbar flüssigen zwar nicht durch Erfahrung gefunden, allein es läßt sich aus der Analogie mit Grunde schliessen, daß auch diese sich in ihren früheren Raum wieder zusammenziehen würden, wenn man sie durch irgend eine mechanische Gewalt (außer dem Einfluß der Wärme) in einen größeren Raum auszudehnen vermöchte. Bei den luftförmigen Körpern aber, also den Gasarten und Dämpfen kommt die Eigenschaft, sich nach aufgehörender äußerer, mechanisch wirkender, ausdehnender Kraft in ihren vorigen Raum wieder zusammen zu ziehen, überall nicht zu, indem sie vielmehr allezeit einer äußeren zusammendrückenden Kraft entgegen sich auszudehnen, sich zu expandiren streben. Indem aber zum Wesen der Elasticität gehört, daß ein Körper, welchem diese Eigenschaft zukommt, allezeit das Bestreben aufweist, sein durch den Einfluß der Wärme bedingtes Volumen beizubehalten, folglich seinen früheren Raum wieder einzunehmen, mag derselbe durch äußere mechanische Gewalt verkleinert oder vergrößert seyn, so können die gasförmigen Körper nicht förmlich *elastisch* genannt werden<sup>1</sup>. Man hat dieses lange gefühlt und sich daher durch die Benennungen der *absoluten*, *specifischen*, *permanenten* Elasticität u. s. w. zu helfen gesucht; scheint mir indess der Sache am meisten angemessen zu seyn, den angegebenen Begriff der Elasticität festzuhalten, und demnach die festen und tropfbar flüssigen Körper *elastisch*, die gasförmigen aber nach GREN<sup>2</sup>, GEHLER<sup>3</sup>, J. T. MAIFRANDE LÜC u. a. *expansibel* zu nennen, jenen also *Elasticität*, diesen dagegen *Expansibilität* als bezeichnende Eigenschaft beizulegen<sup>4</sup>. Diesem nach wird also bloß von der Elasticität

---

<sup>1</sup> Der Ableitung nach ließe sich die Bedeutung des Wortes auf gasförmige Körper ausdehnen. Die individuelle Elasticität der festen und wahrscheinlich auch der tropfbar flüssigen Körper ist also den gasförmigen nicht vollständig eigen.

<sup>2</sup> Grundriss d. Nat. S. 260.

<sup>3</sup> Th. V. S. 244.

<sup>4</sup> Anfangsgründe d. Nat. §. 90, 97, 98.

<sup>5</sup> Gren a. a. O. S. 79. will diejenigen Erscheinungen, welche zur Elasticität gerechnet werden, trennen, und die einen mit Elasticität, die andern mit Contractilität bezeichnen, eine Unterscheidung, welche auf seiner nicht ganz richtigen Theorie der Elasticität

festen und tropfbar flüssigen Körper die Rede seyn, die Expansibilität aber, welche den gasförmigen Körpern zukommt, am nächsten Orten gleichfalls untersucht werden.

## I. Allgemeine Betrachtungen.

Einige der gemeinsten Erscheinungen, welche aus der Elasticität der Körper folgen, zeigen sich beim Federharze, einer elfenbeinernen, marmornen, gläsernen oder achatenen Kugel, einer Darmsaite oder Metallsaite u. dgl. m. Wird ein Stück Cautchouc, wegen seiner vorzüglichen Elasticität auch Federharz genannt, zusammengedrückt, oder in einen längeren Strich ausgezogen, so zieht es sich bei nachlassender Gewalt wieder in seine frühere Form zurück. Am interessantesten in dieser Hinsicht, und das Wesen der Elasticität am deutlichsten zeigend ist eine elfenbeinerne Kugel. Alle solche elastische Kugeln von Elfenbein, Glas, Achat, Marmor, Stahl, Krystall, Stein, gepolsterte Bälle u. dgl. werden mit großer Kraft zurückgestoßen, wenn sie auf irgend eine harte oder elastische Fläche fallen. Um die nächste Ursache, wodurch dieses geschieht, und den dabei statt findenden Proceß anschaulich zu machen nimmt man eine geschliffene Marmorplatte oder eine dicke Glasplatte von möglichst ebener Fläche und überzieht sie mit einer dünnen Lage Kienruls, indem man sie über der Flamme eines Stückchens Kienholz oder eines mit Terpentinöl getränkten Ballens Baumwolle, an einem kleinen Stäbchen befestigt, schwärzt. Der hierdurch entstandene Ueberzug hat eine geringe Dicke, und indem eine elfenbeinerne Kugel die ebene Fläche eigentlich nur in einem geometrischen Punkte berühren kann, wird dieselbe bei einer so leisen Berührung, daß man diese kaum durch das Gehör vernimmt, nur an einem kleinen Punkte,

---

über. Die nachfolgenden Untersuchungen werden zeigen, daß eine solche Unterscheidung unnöthig ist. Das Wort: *expansibel*, von *expandere*, ausdehnen, ausbreiten, drückt zwar, genau genommen die Fähigkeit aus, durch irgend eine Ursache ausgedehnt, ausgespannt zu werden, also ausdehnksam, nicht aber das innere Bestreben nach Ausdehnung, Ausbreitung, welches doch den gasförmigen Körpern eigen ist; allein es ist auf allen Fall eben so bezeichnend als das Wort *elastisch*, und verdient um so mehr aufgenommen und beibehalten zu werden, als es in der englischen und französischen Sprache bereits allgemein gebräuchlich ist.



der Dicke des färbenden Ueberzuges proportional, schwarz färbt seyn. Läßt man darnach die Kugel aus einer Höhe 3 bis 6 Fufs auf die Platte fallen und fängt sie beim Aufsteigen wieder auf, so wird sie einen runden gefärbten Fleck 2 bis 3 Lin. Durchmesser zeigen, dessen Gröfse die Berührungsfläche beider Körper angiebt, und woraus hervorgeht, daß gewisse Menge Theile der Kugel zurückgedrückt seyn muß, deren Zurückspringen an ihren früheren Ort die Kugel in Höhe trieb. Hierin zeigt sich also das eigentliche Wesen der Elasticität sichtbar, indem allezeit Theile der Körper zusammengedrückt werden, und mit einer der Zusammendrückung proportionalen Kraft ihren früheren Ort wieder einzunehmen streben.

So wie hierbei eine Verminderung des Volumens statt findet, geben ausgespannte Saiten, sowohl von Metall als auch aus Sehnen, Streifen Leders, vegetabilische Stränge, selbst Haarspinnfäden, Seidencoconfäden u. dgl. vielmehr eine scheinbare oder wirkliche Vermehrung ihres Volumens, wenn sie nach der Länge nach ausgedehnt werden; und bei nachlassender Gewalt ziehen sie sich wieder zusammenziehen. Beides aber, sowohl Zusammenziehung als auch Ausdehnung zugleich zeigt sich, wenn man einen elastischen Stab von Metall, Glas, Elfenbein oder Holz u. s. w., eine Stahlfeder, einen Streifen Fischbein u. dgl. aus der geraden Richtung krumm biegt, und der Körper bei nachlassender Gewalt vermöge seiner Elasticität wieder gerade wird. Bezeichnen nämlich  $a b c d$  die körperlichen Grenzen des geraden Stabes, beide parallel und gleich lang, und man biegt denselben krumm, so werden die Bogen  $a \alpha b$  und  $c \beta d$  parallel bleiben, ersterer ist offenbar länger als letzterer, die Theile müssen daher in beiden der halben Differenz ihrer Länge proportional zusammengedrückt und ausgedehnt seyn. Es läßt sich also bei festen Körpern ihre Elasticität sowohl hinsichtlich der Ausdehnung als auch der Zusammendrückung der einzelnen Theile derselben anschaulich nachweisen<sup>1</sup>.

Fig.  
20.

Eine eigene Art der Elasticität zeigt sich bei denjenigen Körpern, welche als Cylinder von weit größerer Länge als ihr Durchmesser ist, z. B. Stäbe, Drähte, Saiten u. dgl. durch sich selbst steif oder durch irgend eine Kraft gespannt, um ihre

<sup>1</sup> Vergl. Leslie Elements of Natural Philos. Edinb. 1823. I. 25

Lagenaxe gedrehet werden. Hierbei winden sich einige Theile über die andern, einige werden einander näher gebracht, andere weiter von einander entfernt; es findet also eine partielle Verdichtung und Verdünnung statt, und indem die Theile bei aufeinander Einwirkung der drehenden Kraft ihre vorigen Stellen wieder einnehmen, entstehen drehende Oscillationen um ihre Lagenaxe. Etwas diesem ähnliches findet auch bei gedrehten Körpern statt, z. B. bei Seilen, Darmsaiten u. dgl. Im Allgemeinen werden alle Körper durch solche Drehungen verkürzt, am meisten aber findet dieses bei Seilen und Stricken statt, oder bei einzelnen neben einander herabgehenden Fäden, bei denen das Umwinden der einen um die andern auffallend sichtbar wird; indess werden Metallsaiten durch solche Drehungen verkürzt, und selbst die Spinnefäden<sup>1</sup>.

Man darf annehmen, daß alle Körper elastisch sind, aber in einem sehr ungleichen Grade, und in sofern unterscheidet man die elastischen von den nicht elastischen. Zu den *elastischen* gehören unter den Metallen vorzugsweise der Stahl bei einem gewissen Grade der Härtung, das Platin, Kupfer, Silber, zu den *unelastischen* das Gold und Blei; überhaupt aber wird diesen Körpern eine grössere oder geringere Elasticität durch gewisse eigenthümliche Behandlungen mitgetheilt, als dem Stahle und in weit geringerem Grade auch dem Eisen durch das Federhutmachen, dem Silber, Platin, Kupfer, Zink, Nickel, in einem geringen Grade dem Zinn und Molybdän durch Hämmern, Walzen und Ausziehen zu Drahte, das Gold und Blei<sup>2</sup> sind so biegsam, daß man sie, insbesondere das letztere, völlig unelastisch zu nennen geneigt seyn könnte, und die übrigen sind meistens so spröde, daß ihre Elasticität nur schwer beobachtet wird. Keine andere Arten von Körpern gehen durch verschiedenartige Behandlung und durch Verbindung mit einander so sehr in die verschiedenen genannten Zustände über, als die Metalle. So ist Eisen mit viel Kohlenstoff als *Gusseisen* zum Theil sehr spröde<sup>3</sup>, mit weniger Kohlenstoff als *Stahl* nach

<sup>1</sup> S. Th. II. S. 698.

<sup>2</sup> Das Blei wird nach den Versuchen von Guyton de Morveau weder durch Hämmern noch durch Pressen und Drahtziehen dichter, sondern nur unbedeutend in Verhältniß von 11,358: 11,388 durch starkes Pressen in einer genau schließenden Form. S. Ann. de Chim. LXXI. 196.

<sup>3</sup> Vergl. *Dehnbarkeit* Th. II. S. 506.

Umständen sehr spröde oder höchst elastisch, im reinen Stande sehr weich; Kupfer an sich und mit Zink verbu-  
biegsam, durch Hämmern sehr elastisch, mit Zinn verbu-  
aber spröde; Zink im gewöhnlichen Zustande sehr spröde,  
einer Temperatur zwischen  $100^{\circ}$  und  $150^{\circ}$  C. gewalzt  
ziemlich elastisch; Gold und auch Silber werden durch Zu-  
von Kupfer härter und fähiger zum Elastischwerden. Die  
den, und unter ihnen hauptsächlich die Kieselerde, verbin-  
mit dem Zustande der Härte meistens einen hohen Grad  
Elasticität. Unter den thierischen Stoffen sind das Fisch-  
die Gräten, das Elfenbein, Schildpatt, Perlmutter, Horn,  
Federn, Nägel, Haare u. s. w. vorzugsweise elastisch, die  
getabilien aber zeigen im Durchschnitte sämmtlich einen ho-  
Grad der Elasticität, und indem den Flüssigkeiten, folglich a-  
den durch diese erweichten Körpern, ein hoher Grad der Elastic-  
nicht abzusprechen ist, so darf man mit Recht alle Körper für m-  
oder weniger elastisch halten, und die Frage könnte blofs se-  
ob sich dieses auch auf die genannten sehr weichen Metalle  
einige andere Körper ausdehnen liefse. Man hat als Beweis  
geführt, daß alle Körper den Schall leiten, und folglich elasti-  
seyn müssen. Ob aber die Fortpflanzung des Schalles bei ein-  
Körper diejenige Elasticität beweise, wovon nach der oben a-  
gestellten Definition hier die Rede ist, bleibt so lange fraglich,  
als wir die eigenthümlichen Schallwellen, welche zur Fort-  
tung des Schalles erfordert werden, nicht genau kennen. In-  
deß ist das Blei und das Gold den Beobachtungen na-  
doch etwas elastisch, und da eben diese Metalle, so wie ande-  
weiche Körper, durch grofse mechanische Gewalt nur wen-  
oder gar nicht zusammendrückbar sind, selbst auch das no-  
glühende, also sehr weiche Glas, nach den Versuchen des Gr-  
fen Bucquoy nicht meßbar zusammengedrückt werden kann,  
müssen wir sie allerdings für elastisch halten; weil wir sie son-  
gegen alle Wahrscheinlichkeit für absolut harthalten müßten.  
Diese Eigenschaft ist daher als eine *allgemeine aller Körper*  
anzusehen. Dabei ist indess zugleich wohl zu berücksichtige  
daß die Tiefe, bis zu welcher ein Körper zusammengedrückt  
werden kann, oder die Raumverminderung, welche er dab-  
erleidet, nicht als das Mafß seiner Elasticität gelten darf. Ein



Kugel von gehärtetem Stahle, von Glas oder Achat ist insbesondere durch gleiche Kräfte bei weitem weniger zusammenrückbar als eine von Holz, oder ein mit Haaren ausgestopfter Ball, aber dennoch ohne Zweifel elastischer zu nennen, insofern die niedergedrückten Theile mit weit mehr Kraft und ungleich vollkommener nach aufgehörendem Drucke bei jenen ihre vorige Stelle wieder einnehmen, als bei diesen. Obgleich man hiernach also alle Körper allerdings elastisch nennen kann, und die Eigenschaft der Elasticität somit eine allgemeine ist, so ist sie doch zugleich auch eine relative, d. h. der Unterschied der Elasticität bei den verschiedenen Körpern ist so groß, daß man hiermit im gemeinen Sprachgebrauche und insbesondere für die praktische Anwendung einige elastisch, andere aber nicht elastisch nennt <sup>1</sup>.

Unter die merkwürdigsten Körper, rücksichtlich der Elasticität gehört das Glas. Es wird weiter unten gezeigt werden, daß dasselbe in kleineren und größeren Stücken in sofern vollkommen elastisch ist, als seine Theile bei nachlassendem äußern Drucke auf ihre vorige Stelle genau wieder zurückkommen. Davon abgesehen zeigt sich kein anderer Körper auf gleiche Weise im höchsten Grade spröde und zugleich auch höchst elastisch, und das Glas dient eben daher hauptsächlich dazu, diese beiden Eigenschaften anschaulich darzustellen. Die Elasticität zeigen schon mäßig dicke Glasröhren, indem sie sich biegen lassen, noch mehr sehr dünne, bis zu den feinsten *Glasfäden* <sup>2</sup>, sehr dünn geblasene Glaskugeln und Scheiben. Insbesondere zeichnen sich die sogenannten *Glastrompeten* aus, trompetenförmige Flaschen mit einem sehr dünnen, etwas gewölbtem Boden, welcher concav wird, wenn man durch Saugen die Luft in der Flasche etwas verdünnt, und convex, wenn man hineinblasst. Diesen ähnlich sind die hohlen Glaskugeln von 5 bis 6 L. Durchmesser, welche durch eine Glaswand von so feinem Glase halbtirt sind, daß dieselbe beim Hineinblasen oder Erschüttern der ganzen Kugel klirrt. Noch mehr wird die Elasticität des Glases dargethan durch einen Versuch, welchen *Leslie* <sup>3</sup> erzählt. Wenn man ein Thermometer mit großer Kugel

<sup>1</sup> Vergl. *Musschenbroek* Introd. 1. §. 63.

<sup>2</sup> Vergl. *Dehnbarkeit* Th. II. S. 511.

<sup>3</sup> *Elements of natural Philosophy*. Edinb. 1823. I. 24.

und langer Röhre bis an das Ende der letzteren mit Quecks füllt, und umkehrt, so wird das Quecksilber herauslaufen, so man dasselbe schräg hält, noch mehr aber, wenn man es kehrt, aber sogleich wieder sinken, wenn man es loth hält, die Kugel herabwärts hängend. Hieraus geht her, daß der Druck des schweren Metalles in Verbindung mit Luftdrucke das Glas der Kugel ausdehnt <sup>1</sup>.

Auf gleiche Weise auffallend sind die Erscheinungen Sprödigkeit beim Glase. Abgesehen von der Unbiegsam größerer Stücke und dem leichten Zerspringen oder Zersplit desselben durch mechanische Gewalt zeigt man dieselbe insbesondere an den *bononischen Flaschen* oder *Springküchen* (*phialae bononienses*; *matras de Bologne*; *Bologna jars*) und den *Springgläsern*, *Glastropfen*, *Glasthränen* (*lacrymae vitreae*; *larmes bataviques*, *larmes de verre*; *glass drops*, *Prince Rupert's drop*). Die erstern sind gegen 3 bis 4 Z. lange, birnförmige, Kol von weißem oder grünem Glase, oben von 0,5 unten von 1 1,5 oder 2 Lin. Glasesdicke. Man kann dieselben an ihrem untern Ende mit einem Stücke Holz ziemlich heftig schlagen ohne daß sie zerbrechen; wirft man aber ein kleines Stück einem Feuerstein, nur eine Linse groß, hinein, so zerspringen sie in viele Stücke. Ein größeres Stück Quarz wirkt hierbei oft geringer als ein kleineres, wahrscheinlich weil erstere sie minder leicht mit einer scharfen Spitze ritzt; größere stumpfe und weiche Körper, auch mit größrer Heftigkeit in ihnen bewegt, bringen keine Wirkung hervor. Sie werden auf die gewöhnliche Weise der Glasarbeiten geblasen, aber nicht im Kühllofen gekühlt, wodurch sie außerordentlich spröde werden, indem die äußern Theile früher als die innern erkalten, und daher durch die inneren noch stark ausgedehnten Theile eine unverhältnißmäßige Ausdehnung behalten, wodurch die innern wiederum sich nicht gehörig zusammenziehen können, und daher beim Geritztwerden zerspringen. Eben daher verlier

---

<sup>1</sup> Diesen Versuch hat schon früher v. SERVIERES angegeben, hat aber die Ursache von einer Zusammendrückung des Quecksilbers durch sein eigenes Gewicht ab, nicht von der Elasticität des Glases. S. Journ. Encyclop. 1778. Nov. p. 155. Zwar wirken beide Ursachen vereint, vorzugsweise aber die Elasticität des Glases.

nie ihre Eigenschaft, wenn man sie auf Kohlen langsam erhitzt und allmählig kalt werden läßt, oder in einem Kühllofen abkühlt. P. B. BALBUS war es, welcher ihre Eigenschaft zuerst erkannte, und in Bologna Versuche damit anstellte, woher sie ihren Namen erhielten <sup>1</sup>. Die *Glastropfen* sind langgezogene, in einen meistens krumm gebogenen, zuweilen etwas schraubenförmig gewundenen Schwanz endigende Tropfen von grünem Glase, welche man glühend in kaltes Wasser tröpfeln läßt, so daß sie schnell darin erkalten, und auf gleiche Weise eine ausgezeichnete Sprödigkeit erhalten, als die Bologneser Flaschen. Der dicke Theil derselben läßt sich mit einem hölzernen Hammer schlagen und sogar auch abschleifen, ohne daß sie zerspringen, welches sogleich erfolgt, wenn man die Spitze abbricht, und zwar so sehr, daß sie in ein grobes Glaspulver wie zerstoßenes Glas, jedoch ohne scharfe Splittern, zerstioben. Weil dieses mit nicht unbedeutender Gewalt geschieht, so ist es zur Sicherung der Augen nothwendig, sie zugleich in der hohlen Hand festzuhalten. Auch bei diesen sind die Theile in starker Spannung, das Zerbrechen der Spitze leitet ein Zerspringen der oberen Theile ein, und dieses theilt sich sofort den übrigen mit. Daß dieses die richtige Erklärung sey, hat zuerst HOMBERG erkannt <sup>2</sup>, und HOOKE ausführlich gezeigt <sup>3</sup>, auch folgt es aus dem Verhalten der bononischen Flaschen und vielen andern analogen Erscheinungen, namentlich daraus, daß viele schlecht gekühlte Gläser, Glasröhren und Scheiben nach vielen Seiten hin zerspringen, wenn sie an einer Stelle geritzt werden. Mit Unrecht hat man die Erscheinung von dem Eindringen der Luft in die zahlreichen Blasen abgeleitet, welche sich allerdings oft in den Glastränen finden, denn sie zerspringen auch im luftleeren Raume; und es giebt deren viele ohne diese Blasen; auch hat BOSC DE'ANTIC gezeigt, daß diese kleinen Bläschen nichts anders als in Dampf aufgelösete Glasgalle sind <sup>4</sup>. Man kann die Glastropfen auch aus weißem Glase verfertigen, jedoch gerathen diese seltener als die grünen, welches zu dem Glauben veranlaßt hat, als könnten sie nur aus letzterem verfertigt werden. An Sprödigkeit ihnen ähnlich sind

<sup>1</sup> Comm. Soc. Bonon. I. I. 328.

<sup>2</sup> Mém. de l'Ac. X. 147.

<sup>3</sup> Microgr. obs. VII.

<sup>4</sup> Mém. prés. IV.



die schraubenförmig gewundenen *Glasfäden* (*vermiculi vit*) welche ihre gewundene Gestalt ohne Zuthun der Arbeiter das Herabfließen in das Wasser annehmen. Erhitzt man Glastropfen auf Kohlen und läßt sie langsam in denselben, im Kühllofen erkalten, so verlieren sie ihre Sprödigkeit, gleichen dem gekühlten Glase <sup>1</sup>.

Etwas diesem Aehnliches findet auch bei den Metallen, mentlich dem Stahl statt. Wird derselbe glühend in Wa geworfen, so erhalten seine Theile eine eigenthümliche Spannung er ist spröde, und zwar oft auf gleiche Weise, als das (*glashart*), wird er aber dann wieder erhitzt, und erkaltet langsam (*angelassen*), so wird er weich oder federhart, je nach die Hitze, welcher man ihn wieder aussetzt, größer oder ringer war, und seine Federkraft ist nach diesen Bedingungen schwächer oder stärker. Man erklärt diese Erscheinung beiden genannten, und bei allen andern Körpern, wo sie stattfindet, daraus, daß die Theile beim langsamen Erkalten der Cohäsion günstigere Lage annehmen, so daß sie nicht leicht über die Grenze derselben hinausgerückt werden können.

*Bleibend* oder *permanent* <sup>3</sup> *elastisch* heißt ein Körper, dessen Theile nach der Zusammendrückung oder Ausdehnung, lange diese Einwirkung auch dauern oder wie oft sie wiederholt werden mag, dennoch allezeit wieder die frühere Gestalt und das ursprüngliche Volumen des Körpers wieder herstellen abgesehen vom Einflusse einer höheren oder geringeren Temperatur. Den Erfahrungen zu Folge können bloß die Flüssigkeiten permanent elastisch genannt werden. Von den expansibelen nämlich ist dieses so weit erwiesen, als überhaupt was durch Erfahrung erweislich ist <sup>3</sup>, von den tropfbaren Fl

<sup>1</sup> Kästner diss. math. et phys. n. VIII. p. 59. 125. Erxle Naturlehre. S. 355.

<sup>2</sup> Young Course of Lectures on Natural Phil. Lond. 1807. II 4. I. 644.

<sup>3</sup> Permanente Elasticität, hat man bisher als unterscheiden Charakter der expansibelen Flüssigkeiten angesehen, und diese Eigenschaft den Gasarten, im Gegensatze der Dämpfe beigelegt. Ne man aber die Gasarten *expansibel*, so kann der Ausdruck, *permanent elastisch*, wieder in seiner eigentlichen Bedeutung genommen werden. Ohnehin bleiben die Dämpfe, so lange sie wirklich Dämpfe sind, so gut permanent elastisch, als die Gasarten.

<sup>4</sup> Vergl. *Expansibilität*.

gleichen aber läßt sich dasselbe nur in so fern annehmen, als es aus theoretischen Gründen im höchsten Grade wahrscheinlich wird; auch entscheidet die oben erwähnte Erfahrung des Herrn Bucquoi dafür, indem das noch zähe, mithin nur unvollkommen flüssige Glas durch wiederholte Schläge mit dem Knochentaste nicht dichter wurde, folglich seine Theile durch häufige starke Compressionen einander nicht bleibend näher brachten. Unter den festen Körpern haben einige einen sehr hohen Grad der Permanenz ihrer Elasticität. So wird eine Stahlfeder oder eine gut geschlagene Messingfeder, eine dünne Stange Echbein, Horn, Schildpatt und dergl. eine unbestimmbar lange Zeit elastisch bleiben, jedoch unter zwei Bedingungen, nämlich zuerst wenn ihrer Elasticität nicht über eine gewisse Grenze hinaus entgegengewirkt wird, so daß ihre Theile nach aufgehörtem Drucke vollkommen an ihren früheren Ort zurückkehren; und zweitens wenn die Zusammendrückung nicht zu lange Zeit anhaltend wirkt. Beispiele unglaublich anhaltender Elasticität unter diesen angegebenen Bedingungen geben unter andern die Federn der Taschenuhren und die feinen Spiralfedern der Urnhe in denselben. Wenn man diese übrigens längere Zeit, nämlich Monate oder Jahrelang gespannt läßt, so verlieren sie von ihrer Elasticität, und kommen nicht wieder auf ihren früheren Standpunct zurück. Eigentlich permanent elastisch sind daher nur die Flüssigkeiten, welches auch mit den theoretischen Vorstellungen über das Wesen der Elasticität übereinstimmt.

Schwieriger ist die Entscheidung der Frage, ob es vollkommen elastische Körper giebt oder nicht. Vollkommen elastisch nennt man insgemein diejenigen Körper, deren Kraft der Elasticität der zusammendrückenden Kraft genau proportional ist, deren Theile also bei nachlassendem Drucke ihren vorigen Raum vollständig wieder ausfüllen<sup>1</sup>. Untersucht man zuerst das Verhalten der festen Körper, so könnte man viele derselben allerdings nach dieser Feststellung des Begriffs vollkommen elastisch nennen. Wenn man nämlich Versuche mit der Drehwaage anstellt, und den an einer Metallsaite hängenden Körper aus dem Zustande der Ruhe um die lothrechte Axe der Saite um einen nicht zu großen Bogen bewegt; so wird derselbe sich selbst überlassen seinen ursprünglichen Stand wieder einnehmen,

<sup>1</sup> Musschenbroek Introd. I. 761. Robison Mech. Phil. I. 374. Biot Traité. I. 469.

wie oft man auch diesen Versuch wiederholt <sup>1</sup>. Die Federn der Uhren und noch mehr die Spiralfedern der Unruhe in denselben stellen sich, mindestens die letzteren, mehrere Decennien hindurch wieder auf ihren ursprünglichen Standpunkt. Wenn man aber berücksichtigt, daß alle feste Körper, welche sehr lange Zeit in unausgesetzter Spannung erhalten werden, von ihrer Elasticität verlieren, so muß zugleich auch nicht nothwendig angenommen werden, daß ein der kürzeren proportionaler Verlust der Elasticität gleichfalls statt finde, welcher derselbe auch so geringe ist, daß er in dieser Ausdehnung nicht gemessen werden kann. Versteht man ferner unter vollkommener Elasticität diejenige Eigenschaft, vermöge welcher Körper nach aufhörendem Drucke durch ihre Elasticität ihr voriges Volumen mit einer der zusammendrückenden *völlig gleichen* Kraft wiederherstellen, so kann ihnen eine solche auf keine Weise beigelegt werden; denn sonst müßte z. B. eine vollkommen elastische Kugel, eine federharte Stahlkugel, auf einer vollkommen elastischen oder harten Platte fallend durch ihre Elasticität wieder zu einer gleichen Höhe emporgeschleunigt werden, als von welcher sie herabfiel, und der Waagebalken einer Colombschen Drehwaage an einer vollkommen elastischen Saite müßte um einen Bogen  $= x$  gespannt und losgelassen einen Bogen  $= 2x$  durchlaufen, welches beides, eben wie eine gespannte und schwingende Saite eine beständig fortdauernde Bewegung geben würde. Daß dieses nicht stattfindet, kann man nicht von Widerstände der Luft herleiten, weil im luftleeren Räume die Oscillationen zwar länger dauern, aber doch bald genug aufhören, und obgleich kein Vacuum ein absolutes ist, so kann man doch ohne Schwierigkeit zeigen, daß die Bewegungen weiter früher aufhören, als aus dem geringen Widerstande der noch übrigen verdünnten Luft erklärlich ist. Man leitet daher diesen Abgang einer vollkommenen Elasticität nicht ohne Grund

---

<sup>1</sup> Robison a. a. O. S. 375 versichert Thon durch eine Oeffnung geprefst, und so zum Drahte formirt zu haben. Ein solcher, 0,05 Zoll im Durchmesser und 7 F. lang, verstattete zwei ganze Umdrehungen um seine Längsaxe, und der Zeiger kam stets wieder auf seinen ursprünglichen Stand zurück. Ein Draht von Blei, viermal um eine ganze Umdrehung gedreht, brachte den Zeiger nicht wieder auf seinen ursprünglichen Stand, bei der Vergleichung aber zeigte sich der Thon elastischer als das Blei.



von einer Reibung der zusammengedrückten und an ihren ursprünglichen Ort zurückkehrenden Theile ab, wodurch nothwendig ein Theil der Kraft verloren werden muß <sup>1</sup>. MER-  
 SIER <sup>2</sup> z. B. fand, daß eine aus 12 Darmhäutchen verfertigte  
 und durch 8  $\text{g}$  Gewicht gespannte Saite mit einer 0,25 Lin. dik-  
 ke und mit 6,375  $\text{g}$ . gespannten Metallsaite den Einklang gab,  
 da aber die erstere nur 40 Secunden, die letztere 64 Sec. lang  
 hielt, woraus er schließt, daß sich die Theile des Metalles bei  
 Veränderung der Gestalt weniger reiben, als die Theile der  
 Darmsaite <sup>3</sup>.

Flüssige Körper sind allerdings nach der zuerst aufgestell-  
 ten Bedeutung dieser Bezeichnung vollkommen elastisch, inso-  
 fern die tropfbaren nach den wenigen darüber vorhandenen Ver-  
 suchen bei aufhörendem Gegendrucke ihren früheren Raum wie-  
 der ausfüllen <sup>4</sup>, bei expansibelen aber ist dieses noch mehr der  
 Fall, unter der Voraussetzung, daß man stets von irgend einem  
 geringeren Grade ihrer Zusammendrückung zu einem stärkeren  
 übergeht, und so umgekehrt. Ob sie auch in der zweiten Be-  
 deutung des Ausdrucks vollkommen elastisch genannt werden  
 können, läßt sich zwar nicht durch Versuche ausmitteln, al-  
 le wenn schon die Reibung der Theile an einander bei ihnen  
 ein Hinderniß macht, so lassen sie sich doch in dieser Hin-  
 sicht nicht wohl als vollkommen elastisch ansehen, weil bei  
 ihrer Compression allezeit Wärme entbunden, bei ihrer Ausdeh-  
 nung aber gebunden wird; daß Letzteres aber geschehe, erfor-  
 dert einige Zeit, während welcher auch etwas Kraft verlo-  
 ren geht.

Unter vollkommen elastisch könnte man drittens die Ei-  
 genschaft der Körper verstehen, wenn sie einer jeden Zusam-  
 mendrückung, Biegung, Drehung durch eine willkürlich große  
 Kraft ohne Ende Widerstand leisteten, und nach aufhörender  
 Einwirkung derselben ihr ursprüngliches Volumen wieder er-  
 halten. In diesem Sinne ist kein Körper vollkommen elastisch,  
 und ihre größere oder geringere Elasticität wird nach der Stärke  
 des Widerstandes gemessen, welchen sie den ihr Volumen ver-

<sup>1</sup> Musschenbroek Introd. §. 763.

<sup>2</sup> Harmonic. L. III. prop. 13.

<sup>3</sup> S. Coulomb's Versuche bei Biot Traité. I. 501.

<sup>4</sup> Vergl. unten Elasticität der Flüssigkeiten.

ändernden Kräften entgegensetzen. So hat eine Stahlfeder eine sehr hohe, ein Blech aus Zinn oder Blei eine sehr geringe Elasticität. Feste Körper zeigen sich in dieser Hinsicht vorzüglich merkwürdig. Alle sind nämlich elastisch, und in der ersten Bedeutung des Wortes auch in so fern anscheinend vollkommen elastisch, als sie bei einer geringen und kurzdauernden Veränderung ihrer Form diese vollständig wieder herstellen. Wächst aber die ihre Form verändernde Kraft, so wächst zwar auch der Widerstand, welchen sie derselben entgegensetzen, allein nur bis zu einer gewissen Grenze, über welche hinaus derselbe entweder ganz aufhört, indem sie zerbrechen, wie z. B. Glas, oder geringer wird, und die Körper bei nachlassender Einwirkung ihr voriges Volumen nicht wieder erhalten. Bei allen Körpern nämlich, mindestens die meisten Metalle, wenn sie als Drähte um ihre Längensaxe gedreht, ausgedehnt oder gebogen werden, kommen über diejenige Grenze hinaus, bis zu welcher sie ihre vorige Gestalt völlig wieder annehmen, ohne dass dennoch ihre Cohäsion hierdurch überwunden wird, ausser dem Glas, welches nach ROBINSON <sup>1</sup> früher bricht, als es über diesen Punct hinaus kommt. Die Elasticität der Körper hat daher eine gewisse Grenze, und wenn sie über diese hinaus beschwert werden, so zerbrechen sie entweder sogleich, oder geben der einwirkenden Kraft stets mehr nach, bis der Zusammenhang ihrer Theile überwunden wird, welches Letztere dann am leichtesten geschieht, wenn eine Biegung abwechselnd nach verschiedenen Seiten wiederholt wird, weswegen man z. B. Drähte abbricht, indem man sie nach entgegengesetzten Seiten krumm biegt <sup>2</sup>.

Ob die flüssigen Körper in der angegebenen Bedeutung des Wortes vollkommen elastisch sind, ist schwer zu entscheiden. Die *tropfbaren Flüssigkeiten* zuerst lassen sich durch einen sehr grossen Druck nur wenig zusammendrücken, und ihr Widerstand scheint hierbei der zusammendrückenden Kraft jederzeit proportional. Liefsen sie sich sämmtlich in feste Körper verwandeln, und wären sie in diesem Zustande sämmtlich dichter als im flüssigen, so müßten sie durch fortgesetzte Zusammendrückung zuletzt fest werden, und den Gesetzen der festen Körper

---

<sup>1</sup> a. a. O. p. 376.

<sup>2</sup> Vergl. Coulomb in Mém. de l'Ac. 1784. p. 265. Tredgol Practical Essay on the strength of cast Iron. Lond. 1824. p. 2.

per unterliegen. Allein auch bei diesen letzteren zeigt sich die Grenze ihrer Elasticität nur dann, wenn sie nach der Länge ausgedehnt, gebogen, gedreht, oder so zusammengedrückt werden, daß ihre Theile getrennt werden und seitwärts ausweichen können, indem sie, der einwirkenden Gewalt nachgebend, sich zerdrücken lassen. Bei tropfbaren Flüssigkeiten ist Letzteres unmöglich, indem sie stets in einen begrenzenden Raum eingeschlossen seyn müssen. Werden feste oder flüssige Körper unter dieser ebengenannten Bedingung zusammengedrückt, so läßt sich wegen der ungeheuern, hierzu erforderlichen Kraft durch die Erfahrung nicht ausmitteln, ob sie der zusammendrückenden Kraft einen derselben stets proportionalen Widerstand entgegensetzen, oder vollkommen elastisch sind; wir wissen bloß, daß sie insgesamt dichter werden<sup>1</sup>, und können aus theoretischen Gründen bloß schließen, daß dieses nach der atomistischen Ansicht so lange fort dauern wird, bis sie den Zustand vollkommener Dichtigkeit erreicht haben, welchen wir indess nicht kennen, und also darüber nichts zu entscheiden vermögen.

Die expansibelen Flüssigkeiten endlich sind bis so weit vollkommen elastisch, als das *Mariotte'sche Gesetz* reicht. Indem dieses aber nicht allgemein gültig seyn kann, und auch die Erfahrung ergeben hat, daß gewisse Gasarten durch wachsenden Druck tropfbar flüssig werden, der Analogie nach aber geschlossen werden kann, daß dieses bei allen unter den geeigneten Bedingungen der Fall seyn wird<sup>2</sup>, so läßt sich auch diesen Körpern die Eigenschaft der vollkommenen Elasticität nur bis so weit beilegen, als sie den Zustand der Expansion beibehalten.

## II. Nähere Untersuchung der Elasticität.

Außer diesen allgemeinen Betrachtungen ist es erforderlich, die Erscheinungen und Gesetze der Elasticität etwas näher zu untersuchen, und zwar zuerst, wie sie sich bei festen Körpern zeigen.

### A. Feste Körper.

1. Die Elasticität der festen Körper zeigt sich zuerst, wenn man dieselben nach ihrer Länge ausdehnt. Hierüber sind al-

<sup>1</sup> Vergl. *Dichtigkeit*.

<sup>2</sup> Vergl. *Gas*.



lerdings viele Versuche angestellt, jedoch zunächst bloß in d Beziehung, um die absolute Cohäsion der verschiedenen Körper, also das Maximum desjenigen Gewichtes zu bestimmen welches sie zu tragen vermögen, ohne zu zerreißen, oder man hat gesucht, in näherer Beziehung auf die Elasticität, diejenige Last aufzufinden, wodurch sie nicht weiter ausgedehnt werde als daß sie sich bei nachlassender Dehnung wieder zu ihrem ursprünglichen Volumen zusammenziehen. Beide Arten von Untersuchungen, in Beziehung auf die Festigkeit der Körper von größter Wichtigkeit, sind bei der Aufsuchung der Cohäsionsgesetze <sup>1</sup> benutzt. Eigentliche Untersuchungen über die Gesetze der Elasticität bei der Spannung der Körper nach ihrer Länge, namentlich bei Metallsaiten, sind indeß nicht zahlreich vorhanden. Unter die vorzüglichern gehören die von s'GRAVESANDE <sup>2</sup>. Die Saiten, deren Elasticität er untersuchen wollte wurden von dem Brette M N zwischen zwei Klemmen vermittelt der Schrauben V V' festgehalten, und so stark gespannt daß sie eine gerade Linie bildeten. Wird eine solche Saite A B dann in der Mitte mit einem Gewichte beschwert, so verlängert sie sich, und nimmt die Gestalt A C B an, und diese Verlängerung kann gemessen werden, wenn man die Sehne C kennt. Zu diesem Ende schob s'GRAVESANDE auf die Mitte der Saite das kleine Kupferblech o n, durch dessen oberes Löchelchen o die Saite gezogen war, am unteren Ende n aber hing mittelst eines Häkchens die kleine Waagschale W, welche mit verschiedenen Gewichten beschwert die Saite tiefer herabdrückte. Um das kleine Blech o n nebst der Waagschale W zu balanciren, war am oberen Ende des ersteren ein feiner Faden f angebracht, über die Rolle r geschlungen, und durch das Gegengewicht p balancirt. An der Rolle war zugleich der in seinem Schwerpunkte genau balancirte Zeiger d b befestigt, welcher mit seiner Spitze die Grade auf dem getheilten Kreise F G durchlief, und dadurch anzeigte, wie tief die Waagschale mit verschiedenen Gewichten beschwert herabgesunken war, welches die Größe c C angab. Damit diese Messung genau wird, zieht man nach Wegnahme der Saite A B die Waagschale W so-

Fig.  
21.

<sup>1</sup> S. Cohäsion.

<sup>2</sup> Phys. Elem. math. I. p. 375. In der Darstellung folge ich Biot Traité. I. 470 ff.

weit herab, daß sie den Boden genau berührt, beobachtet den Stand des Zeigers, legt unter die aufgehobene Waagschale einen Körper von genau gemessener Dicke, bringt sie mit diesem wieder in Berührung, und zählt die vom Zeiger durchlaufenen Grade.

Zu seinen Versuchen nahm s'GRAVESANDE Claviersaiten 34,5 Z. lang und von einer Dicke, daß diese Länge 24 Gran wog. Er gab derselben drei verschiedene Spannungen, indem er sie zwischen der Klemme V festschrob, und am andern Ende durch Gewichte straff ziehen ließ, ehe er die Schraube V' anzog. Durch verschiedene, in die Waagschale gelegte Gewichte drückte er dann die Saite um 0,04 bis 0,4 Z. herab. Um hieraus die Elasticität zu berechnen, muß man außer der Sehne *c C* noch das Gewicht *P* kennen. Dabei läßt sich annehmen, daß die beiden Theile *A C* und *C B* einander an Länge = *R* und an Spannung = *T* gleich sind, indess muß außer dem Gewichte *P* auch noch das sehr geringe Gewicht der Saite selbst mit in Rechnung genommen werden. s'GRAVESANDE nimmt an, daß die beiden Theile *C A* und *C B* einander gleich und gerade sind, und auf die beiden Unterstützungen *A C* und *B C* drücken. Wäre die Saite horizontal, so könnte man annehmen, daß jeder Punct die Hälfte des ganzen Gewichtes, mithin *C* als doppelter Unterstützungspunct die Hälfte des Gewichtes der ganzen Saite oder 12 Gran der gebrauchten trüge, und da die Sehne *c C* gegen die ganze Länge der Saite sehr klein ist, so läßt sich diese Voraussetzung auch bei der Berechnung als der Wahrheit genähert annehmen. Die von s'GRAVESANDE aufgelegten Gewichte waren eine, zwei, drei und vier Drachmen, und da das eigene Gewicht der Saite 12 Gran = 0,2 Drachmen betrug, so war das gesammte Gewicht =  $P + 0,2$  in Drachmen. Dieses Gewicht wurde balancirt durch die Elasticität der Saite = *T* oder ihrer beiden Theile *A C* und *B C*, welche aber nicht direct dem niederdrückenden Gewichte entgegenwirkten, sondern im Verhältnisse des Cosinus *Ä B c*, welcher =  $\frac{C c}{A C}$  oder  $\frac{C c}{B C}$  ist. Es wurde aber oben *C c* durch *F* und *A C* durch *R* bezeichnet, die Elasticität oder die Spannung der Saite aber durch *T*, folglich ist  $T \frac{F}{R}$  der Widerstand, welchen die Spannung jedes Armes, *A C* und *B C* in der Rich-

lung  $Cc$  äußert, und das Gleichgewicht wird hergestellt seyn, wenn die spannende Kraft  $P + 0,2$  der Summe der Widerstände gleich ist, welches  $\frac{2 T F}{R} = P + 0,2$  giebt, wenn  $P$  in Drachmen

gedrückt wird, woraus dann  $T = \frac{(P + 0,2) R}{2 F}$  gefunden wird.

Um hierin  $R$  zu finden, darf man nur berücksichtigen, daß die Figur zwei rechtwinkliche Dreiecke bildet, in denen jedem  $AC$   $BC$  die Hypotenuse ist. Hieraus folgt, wenn  $AB = 2L$

$$R^2 = L^2 + F^2 \text{ oder } R = \sqrt{L^2 + F^2}$$

und wenn man berücksichtigt, daß die Sehne  $F$  in den Versuchen stets gegen  $L$  sehr klein war, so kann man  $(L^2 + F^2)^{\frac{1}{2}}$  in eine geometrisch convergirende Reihe entwickeln, und in genähertem We

$$R = L \left( 1 + \frac{F^2}{L^2} \right)^{\frac{1}{2}} = L + \frac{F^2}{2L} - \frac{F^4}{8L^3}$$

setzen. In s'GRAVESANDE's Versuchen war  $2L = 34,5$  Z. die größte Sehne  $cC = 0,4$  Z., welches

$$\frac{F^2}{2L} = 0,00463768 \text{ und } \frac{F^4}{8L^3} = 0,0000006234 \text{ giebt, und}$$

die letztere GröÙe so klein ist, so kann

$$R = L + \frac{F^2}{2L} = L \left( 1 + \frac{F^2}{2L^2} \right)$$

gesetzt werden, welches in die obige Gleichung substituirt

$$T = \frac{(P + 0,2) L}{2 F} \left( 1 + \frac{F^2}{2 L^2} \right) \text{ giebt.}$$

Ist die Saite nicht schwerer als die von s'GRAVESANDE gebraucht

so ist  $\frac{E^2}{2 L^2} = 0,0002688$ , welches bei dem größten gebrauchten

Gewichte von 86 Drachmen oder 5160 Gran nur  $5160 \times 0,00026 = 1,34$  Gran, oder eine hierbei verschwindende GröÙe beträgt, und füglich vernachlässigt werden kann

so daß also  $T = \frac{(P + 0,2) L}{2 F}$  oder für  $L = \frac{34,5}{2}$  Z. genau

genug  $= 8,622 \frac{(P + 0,2)}{F}$  gefunden wird.

In den drei Versuchen von s'GRAVESANDE bei verschiedenen Spannungen der Saite waren



Spannungen der Saite	Gewichte in Drachmen $P + 0,2$	Länge der Sehne in Zollen = $F$
Geringere Spannung	3	0,04
	36	0,40
Stärkere Spannung	8	0,05
	70	0,40
Stärkste Spannung	8	0,04
	86	0,40

Werden aus diesen drei Reihen die Spannungen zuerst für die geringeren Gewichte berechnet, so erhält man

$$1. \text{ Reihe } \dots T = \frac{3 \times 8,625}{0,04} = 646,875 \text{ Drachmen}$$

$$2. \text{ Reihe } \dots T = \frac{8 \times 8,625}{0,05} = 1380,000 \text{ — —}$$

$$3. \text{ Reihe } \dots T = \frac{8 \times 8,625}{0,04} = 1725,000 \text{ — —}$$

Für die größeren Gewichte erhält man auf gleiche Weise in Drachmen

$$1. \text{ Reihe } \dots T' = \frac{36 \times 8,625}{0,4} = 776,250 = T + 129,375$$

$$2. \text{ Reihe } \dots T' = \frac{70 \times 8,625}{0,4} = 1509,375 = T + 129,375$$

$$3. \text{ Reihe } \dots T' = \frac{86 \times 8,625}{0,4} = 1854,375 = T + 129,375.$$

Diese Versuche ergeben, daß die reagirenden Elasticitäten einer Metallsaite für gleiche Vermehrungen der Spannung, von welcher früheren man ausgeht, einander gleich sind, und da die Sehne bei allen drei vermehrten Gewichten 0,4 Z. betrug, so waren auch die absoluten Verlängerungen der Saite einander gleich, welches zu dem Satze führt, daß wenn eine Metallsaite durch irgend ein Gewicht  $= T$  gespannt ist, eine Vermehrung des Gewichtes  $= t$  eine gleiche Verlängerung der Saite hervorbringen wird, welches auch die frühere Spannung durch  $T$  seyn mochte, vorausgesetzt, daß die Saite nicht über die Grenze ihrer Elasticität hinaus ausgedehnt wurde, welches sich dadurch zeigt, daß sie bei nachlassender spannender Kraft stets wieder zu ihrer ursprünglichen Länge zurückkehrt. Wenn man also unter

dieser letzteren Bedingung einer Saite durch irgend eine Kraft die Spannung  $T$  giebt, wodurch ihre Länge  $= L$  wird, der Kraft fortwährend neue hinzufügt, deren jede eine Vermehrung der Spannung  $= t$  und der Länge  $= l$  erzeugt, so gehören zu den Spannungen  $T; T + t; T + 2t \dots T + nt$  Längen  $L; L + l; L + 2l \dots L + nl$ , also sind *Vermehrungen der Längen den Spannungen direct proportional.*

Den hieraus folgenden, für das Wesen der Elasticität so wichtigen Satz hat zuerst R. HOOKE<sup>1</sup> als allgemein gültig aufgestellt, indem er es anfangs als Chiffer nach der Reihenfolge der Buchstaben bekannt machte, nämlich *ceiioosssttuu* und dieses später erklärte: *ut tensio sic vis*. Alle späteren Untersuchungen haben dieses Gesetz bestätigt, vorausgesetzt, daß die Spannung der Körper nicht weiter geht, als soweit ihre Elasticität vollkommen scheint, indem ihre Theile über die Grenze hinaus eine andere Lage gegen einander annehmen, um sich zwar elastisch zeigen, aber nicht wieder zu ihrem anfänglichen Volumen zurückkommen<sup>2</sup>. Eben dieses Gesetz gilt auch bei der Zusammendrückung der Körper, und es ist also überflüssig, die Erscheinungen der Elasticität für diesen Fall besonders zu untersuchen<sup>3</sup>.

Aus den Versuchen von s'GRAVESANDE über Saiten, welche an beiden Enden befestigt sind, alsdann angezogen werden und pendelartig schwingen, folgt, daß die Schwingungen isochronisch erfolgen, wie groß auch der durchlaufene Bogen seyn mag, ein bekannter Satz der Mechanik. Sind die Saiten ähnlich und gleich gespannt, aber von ungleicher Länge, so verhalten sich die Schwingungszeiten wie die Längen; sind sie übrigens gleich, aber von ungleicher Dicke, so verhalten sich die Zeiten wie die Durchmesser. Nennt man daher allgemein bei zwei gleichartigen Saiten  $P$  und  $p$  die spannenden Kräfte,  $L$  und  $l$  die Längen,  $D$  und  $d$  die Durchmesser,  $T$  und  $t$  die Schwingungszeiten, so ist

$$\frac{L^2 D^2}{T^2 P} = \frac{l^2 d^2}{t^2 p}.$$

<sup>1</sup> Philos. Tracts and Collections, Lond. 1679. 4. Lect. of Springs. L. C.

<sup>2</sup> Tredgold practical essay on the strength of cast iron. Lond. 1824. 117.

<sup>3</sup> Young Lectures on Nat. Phil. I. 137.

Indem ferner bei Saiten ihre Massen, und somit auch ihre Gewichte sich verhalten wie die Producte ihrer Längen in die Quadrate des Durchmessers, also, wenn ihre Gewichte  $G$  und  $g$  heißen,

$$G : g = LD^2 : ld^2,$$

$$\text{ist auch } \frac{LG}{T^2 P} = \frac{lg}{t^2 p}$$

$$\text{oder } T : t = \frac{LG}{P} : \frac{lg}{p}$$

heißt: die Quadrate der Schwingungszeiten verhalten sich wie die Producte der Längen in die Gewichte und umgekehrt wie die spannenden Kräfte. Bei elastischen Blechen und Streifen finden die nämlichen Gesetze statt, weil man sie als vereinigte Saiten ansehen kann.

Auch mit dünnen Blechen stellte s'GRAVESANDE Versuche an, und gebrauchte dazu den oben beschriebenen Apparat. Er benutzte nämlich eine nicht aufgewundene Uhrfeder, gleichfalls 24 1/2 Z. lang und 67 Gran schwer. Auch hierbei muß also die Hälfte dieses Gewichtes zu dem in der Waagschale  $= P$  addirt werden, um die gesammte drückende Kraft zu finden. Bei der Kleinheit dieses Gewichtes gegen  $P$  nahm indess s'GRAVESANDE in genähertem Werthe nur 30 Gran, oder 0,5 Drachme, um das Ganze in Drachmen auszudrücken, und sonach wird für lange Bleche

$$T = \frac{(P + 0,5) 8,625}{F}$$

wenn die übrigen Bezeichnungen, wie oben für Metalldrähte beibehalten werden.

Vier Reihen von Beobachtungen gaben folgende Größen:

Spannungen des Bleches	Gewichte in Drachmen $P + 0,5$	Länge der Sehne in Zollen $= F$
Geringe Spannung	20	0,10
	144	0,40
Stärkere Spannung	32	0,10
	192	0,40
Noch stärkere Spannung	64	0,07
	430	0,40
Stärkste Spannung	64	0,06
	492	0,40



Diese Resultate nach der angegebenen Formel berechnen folgende Werthe:

1. Reihe  $T = 1725$ ;  $T' = 3105 = T + 1380$
2. Reihe  $T = 2760$ ;  $T' = 4140 = T + 1380$
3. Reihe  $T = 7885,71$ ;  $T' = 9271,87 = T + 1386,16$
4. Reihe  $T = 9200$ ;  $T' = 10608,75 = T + 1408,75$

Die geringen Differenzen kommen als Theil des Totalgewichtes in Betrachtung, indem sie nicht mehr Hunderttheile des Gewichtes betragen würden, und man darf daher die Zunahme der Spannung allgemein  $= 1380$  setzen, welches, wie bei den Saiten eine Vermehrung der Länge  $= 0,00927536$  Z. betrieft, so daß also auch hieraus das oben gefundene Gesetz hervorgeht, wonach die Verlängerung der spannenden Kraft proportional ist. Solche Bleche lassen sich daher als eine Zahl neben einer der liegender Drähte ansehen.

Wenn man diesemnach das hier aufgestellte Gesetz, nämlich daß bei der Ausdehnung sowohl als auch bei der Zusammendrückung der verschiedenen Körper derjenige Widerstand, welchen sie vermöge ihrer Elasticität der einwirkenden Kraft entgegensetzen, dieser letzteren so lange direct proportional und ihre Verlängerung oder Verkürzung diesemnach der Zunahme der Gewichte gleich ist, so lange sie nicht über die Grenze ihrer Elasticität hinaus beschwert werden, so ist für die praktische Anwendung vorzüglich nützlich, für die verschiedenen Körper von einer gegebenen Dimension diejenige Lasten durch Versuche aufzufinden, durch welche sie bis zu dieser Grenze gebracht werden<sup>1</sup>, und den aliquoten Theil der Vermehrung oder Verminderung ihrer Länge, welcher diesen Gewichte zugehört. Beide Größen hat man durch die zahlreichsten Versuche über die absolute Festigkeit der Körper zu bestimmen von jeher sich eifrigst bemühet, indem sie aber bei den Untersuchungen über die Cohäsion schon ausführlich erwähnt sind, so darf ich hier nur auf jenen Artikel verweisen<sup>2</sup>.

---

<sup>1</sup> T. Young Lectures I. 141. sagt: A permanent alteration of form limits the strength of materials with regard to practical purposes almost as much as fracture, since in general the force which is capable of producing this effect, is sufficient, with a small addition, to increase it till fracture takes place.

<sup>2</sup> S. Cohäsion II. 153 u. 164.

2. Die Elasticität der festen Körper zeigt sich zweitens, wenn dieselben mit beiden Enden auf einer festen Unterlage liegend in der Mitte, oder an einem Ende festgeklemmt am andern durch eine Last niedergebogen werden. Versuche hierüber sind in Menge angestellt, meistens aber nur gelegentlich, wenn man die relative Festigkeit erforschen wollte. Unter die absichtlich angestellten Versuche gehören die von COULOMB<sup>1</sup>, welcher ein Stahlblech nahm, 11 Lin. breit 0,5 Lin. dick, dieses an einer Seite zwischen zwei eisernen Platten festklemmte und mit einer Klemmschraube an einem Tische in horizontaler Lage befestigte, an das andere Ende aber in einer Entfernung von 7 Z. ein Gewicht fügte und die Theile, um welche der Stahlstreifen niedergebogen wurde, an einer getheilten Scale maß. Die gebrauchten Gewichte waren 0,5; 1 und 1,5  $\mathfrak{L}$ , welche den gehärteten und nachher den bis zur blauen Farbe angelassenen Streifen 8; 15,5 und 23 +. Lin. herabdrückte, woraus also abermals hervorgeht, daß die Elasticität der spannenden Kraft direct proportional ist. Viele ähnliche Versuche hat BEAUFOY zugleich mit den Untersuchungen über die relative Festigkeit der Körper verbunden, und sich dazu der oben<sup>2</sup> beschriebenen Maschine bedient, welche wohl ohne Zweifel die zweckmässigste ist, indem der Zeiger genau die durchlaufenen Bogen anzeigt, und der zu prüfende Stab allezeit in gleicher Entfernung von seinem Stützpunkte und in lothrechter Richtung auf sein eines Ende durch das Gewicht niedergedrückt wird. Außerdem wird die Berechnung sehr dadurch erleichtert, daß man durch das Gegengewicht sowohl das aufgesteckte Bogenstück und die Waagschale, als auch das eigene Gewicht des untersuchten Stabes balanciren kann, und demnach bloß die angehängten Gewichte zu beachten hat. Obgleich BEAUFOY zunächst nur dasjenige Gewicht zu bestimmen suchte, wodurch die verschiedenen Stäbe zerbrochen wurden, so hat er zugleich doch auch das allgemeine Gesetz bestätigt gefunden, daß die Biegungen innerhalb der Grenze der unveränderten Elasticität den drückenden Kräften direct proportional sind.

Verschiedenes, in Beziehung auf die Elasticität Wichtiges ist erörtert durch TREDGOLD bei einem erst neuerdings bekannt

1 Mém. de l'Ac. 1784. 266. Biot Traité I. 509.

2 Vergl. Cohäsion II. S. 151.

gewordenen Versuche über das Verhalten des Stahls bei verschiedenen Graden der Härtung. COULOMB schloß nämlich aus seinen oben erwähnten Versuchen, daß die elastische Kraft des Stahls bei verschiedenen Graden der Härtung gleich sey, eben dieses folgerte TH. YOUNG aus seinen Beobachtungen schwingender Stäbe<sup>1</sup>. Um diesen Satz zu prüfen, bediente sich TREDGOLD<sup>2</sup> einer Vorrichtung, welche mit der von s'GRANVILLE gebrauchten großen Aehnlichkeit hat, mit dem Unterschiede, daß bei derselben die zur Untersuchung bestimmten Stahlstäbe auf Unterlagen von Eisen gelegt wurden. Der Stab von gemeinem Stahl (*blistered steel*) war 0,95 engl. breit, 0,375 Z. dick und lag auf 13 Z. von einander abstehenden Unterlagen. Bei vier verschiedenen Graden der Härtung, feilenharten, der tiefstrohgelben, der federblauen und der weich gemachten, zeigte der Stab gleiche Elasticität, soherab mit 54 ℔ beschwert um 0,02 Z.

— 82 — — — 0,03

— 110 — — — 0,04

und zeigte keine bleibende Beugung, wenn er auch durch letztere Gewicht einige Stunden hindurch beschwert blieb. Nimmt man mit geringer Abänderung die Reihenfolge der Größen, so geben

27,5 ℔ eine Biegung = 0,01 Z.

2 × 27,5 = 55 ℔ — = 0,02 Z.

3 × 27,5 = 82,5 ℔ — = 0,03 Z.

4 × 27,5 = 110 ℔ — = 0,04 Z.

also ohne weitere Rechnung eine regelmässige Folge. Der Stab wurde dann abermals stark gehärtet, zeigte die nämlichen Biegungen, und es gaben ferner

300 ℔ eine Biegung von 0,115 Z.

350 ℔ — — — 0,130 Z.

580 ℔ brach der Stab.

Das erste Gewicht hätte nach der oberen Progression 0,109 Biegung geben müssen, indess scheint hierbei der Stab schon über die Grenze seiner vollständigen Elasticität belastet gewesen zu seyn, denn 350 ℔ gaben ihm eine bleibende Biegung von 0,005 Z., welche durch 10 ℔ Vermehrung bis 0,01 Z. zunahm.

<sup>1</sup> In dessen Lectures II. 403.

<sup>2</sup> Phil. Trans. 1824, II. 354.



Um mit einem längeren Stabe die feineren Unterschiede besser beachten zu können nahm TREDGOLD einen anderen Stab, von demselben Stahl, 0,92 Z. breit 0,36 Z. hoch, und entfernte die Unterlagen bis 24 Z. Zuerst wurde derselbe so weich gemacht, daß er der Feile nachgab, und in diesem Zustande bewirkten

18,6	℔	eine Biegung von 0,05	Z.
37	—	—	— 0,10 —
47	—	—	— 0,127 —

Nachdem der Stab gehärtet war, erhielt TREDGOLD die nämlichen Resultate. Er wurde dann strohgelb angelassen, und es gaben

47	℔	eine Biegung von 0,127	Z.
85	℔	—	— 0,230 —
130	℔	—	— 0,350 —
150	℔	—	— 0,400 —

Nimmt man hierbei 37 ℔ als Einheit; so gehört zu 130 ℔ eine Biegung von 0,351 Z. Bei dieser Belastung zeigte der Stab noch keine bleibende Veränderung, wohl aber bei 150 ℔, und zwar = 0,012 Z. Die Belastung wurde fortgesetzt, und es gaben

185	℔	eine Biegung von 0,50	Z.
385	℔	—	— 1,04 —.

Es ist merkwürdig, daß beide Größen die obige Reihenfolge genau geben, denn zu 185 ℔ gehören 0,500 und zu 385 ℔ 0,405 Z., woraus folgt, daß bei gestähltem Stahle, wie etwa auch beim Glase, die Elasticität bis zum Zerschneiden desselben stets regelmäßig bleibt. Bei der letzten Belastung nämlich hörte man nach einer Minute ein leises Knacken, und ohne Vermehrung des Gewichtes brach der Stab nach 15 Minuten. Ausgemacht ist aber durch diese Versuche, daß die elastische Kraft des Stahls bei jeder Härtung desselben gleich ist; es verhält sich über die Festigkeit desselben bis zu derjenigen Grenze, wobei eine bleibende Veränderung erleidet, zu der absoluten Festigkeit bei hartem Stahl wie 1 : 1,66; bei strohgelb angelassenem aber wie 1 : 2,56.

Von den übrigen zahlreichen Versuchen zur Bestimmung der relativen Festigkeit der Körper, bei denen zugleich die Größe ihrer Elasticität beobachtet wurde, können nur einige der wichtigsten hier namhaft gemacht werden. Dahin gehören die von

JOHN BANKS<sup>1</sup> mit Stäben von Gufseisen, welcher fand, diese sämtlich 3 engl. F. lang um 1 engl. Z. herabsanken, eh zerbrachen, welches nebst der regelmässigen Zunahme der Biegung auf eine vorzüglich elastische Sorte schliessen läßt. DELET<sup>2</sup> hat viele Versuche mit Stäben von 3,83 und 1,91 Länge zwischen den Unterlagen angestellt, woraus hervorgeht, daß die Biegung nur so lange regelmässig wächst, als der Körper nicht über die Grenze seiner Elasticität beschwert wird. Diese Grenze liegt indess oft bei den nämlichen Körpern ungleich entfernt, was sich aus der verschiedenen Beschaffenheit derselben erklären läßt. So fand TREDGOLD, daß Schmiedeeisen sich um 0,000714 seiner Länge ausdehnen läßt, eh es über die Grenze seiner Elasticität hinaus kommt, DULEAU<sup>3</sup> fand unter seinen zahlreichen Versuchen diese Grösse ein = 0,000441 als Minimum, ein anderesmal = 0,001167 Maximum.

Viele Versuche mit einem zweckmässigen Apparate G. RENNIE<sup>4</sup> angestellt, am zahlreichsten und genauesten als jedoch bloß mit Gufseisen, sind die von TREDGOLD<sup>5</sup>, welcher zugleich auch fremde Versuche verglichen, und aus einer Reihe derselben dasjenige Gewicht gefunden hat, wodurch Gufseisen bis zur Gränze seiner Elasticität belastet werden darf, nämlich  $\frac{1}{4}$ , in einer andern  $\frac{1}{3}$  derjenigen Last, wodurch dasselbe zerissen wird, eine Bestimmung, welche mit der aus BANK's und RENNIE's Versuchen erhaltenen übereinstimmt. TREDGOLD untersuchte auch das Verhalten des geschmiedeten Eisens. Hier nahm er Stäbe von nahe 1 Quad. Z. Querschnitt und 6 F. Länge, legte sie auf Unterlagen, welche 66,5 engl. Z. von einander abstanden, beschwerte sie mit verschiedenen Gewichten, und erhielt folgende Biegungen derselben gleichfalls in englischen Zollen:

1 On the Power of Machines, Kendal 1803. S. 96.

2 Traité Théorique et Pratique sur l'Art de Bâtir. Par. 1806. VI Tom. 4. IV. 514.

3 Essay théorique et expérimental sur la résistance du Fer forgé. Par. 1820. 4.

4 Phil. Trans. 1818. 1.

5 Practical Essay on the strength of cast Iron. 9, 66 ff.

1. Bei englischem Eisen

Gewicht der Stäbe	Biegung in Zollen bei Belastung mit		
	58 ℔	114 ℔	170 ℔
33 ℔ — —	0,0625	0,10	0,1875
25 — — —	0,1250	0,25	0,3750
20 — — —	0,1500	0,32	0,5000
24 — — —	0,1250	0,25	0,3750
17 — — —	0,2500	0,50	0,8000

2. Bei schwedischem Eisen

Gewicht der Stäbe	Biegung in Zollen bei Belastung mit		
	58 ℔	114 ℔	170 ℔
32 ℔ — —	0,0625	0,125	0,190
27 — — —	0,0800	0,161	0,250
33 — — —	0,1250	0,250	0,375

Auch ohne nähere Berechnung sieht man bald, daß das angegebene Gesetz durch die hierbei erhaltenen Größen gleichfalls bestätigt wird. Daß aber die Biegungen ungleich werden und unregelmäßig wachsen, sobald die Körper über die Grenze ihrer Elasticität belastet werden, ersieht man deutlich aus denjenigen Versuchen, welche TREDGOLD mit Stäben von Glockenspeise anstellte, welche 0,5 Z. hoch, 0,7 Z. breit waren und auf Unterlagen von 12 Z. Abstand ruheten.

Sie gaben mit folgenden Gewichten die denselben zugehörigen Biegungen in engl. Zollen.

Gewichte.	Biegungen.	Gewichte.	Biegungen.
19 ℔	0,01	120 ℔	0,06
38 —	0,02	200 —	0,17
56 —	0,03	230 —	0,34
78 —	0,04	320 —	3,00
100 —	0,05		

So lange die Last nicht mehr als 100 ℔ betrug, wurde sie wiederholt abgenommen, ohne daß eine Biegung merklich war, oft aber die 120 ℔ aufgelegt und wieder weggenommen wurden, zeigte sich eine bleibende Biegung von 0,005 Z. Ein Stab aus gegossenem Messing 0,45 Z. dick 0,7 Z. breit und auf 12 Z.

N.



entfernten Unterlagen ruhend, gab mit folgenden Gewichte beschwert die zugehörigen Biegungen in engl. Zollen

Gewichte.	Biegungen.	Gewichte.	Biegungen,
12 &	0,01	52 &	0,04
23 —	0,02	65 —	0,05
38 —	0,03	110 —	0,18

Bei 52 & Belastung zeigte der Stab nach der Wegnahme keine bleibende Biegung.

Diejenige Curve, welche ein elastischer, an beiden Enden unterstützter, durch ein aufgelegtes oder sein eigenes Gewicht herabgezogener Stab, oder ein an einem Ende eingeklemmter horizontaler, am andern Ende mit einem Gewichte belasteter bildet, heisst die elastische Curve (*curva elastica*; *courbe elastique*; *elastic curve*). Sie ist untersucht durch JACOB BERNOULLI<sup>1</sup>, und später durch seinen Neffen DANIEL BERNOULLI<sup>2</sup> durch L. EULER<sup>3</sup> und andere. Ist der an beiden Enden befestigte, durch sein eigenes Gewicht herabgezogene Körper eine vollkommen biegsame Linie (eine Kette), so ist die entstehende Curve eine Kettenlinie (*catenaria*; *chainette*; *catenary*) welche mit ihr verwandt und vielfach untersucht ist<sup>4</sup>. Sie gehören in das Gebiet der Mathematik.

3. Die Elasticität der Körper zeigt sich ferner durch den Widerstand, welchen sie einer Drehung um ihre Axe entgegenzusetzen (*force de réaction de torsion*, *élasticité de torsion*; *resistance to torsion*, *against twisting*). Dieser Gegenstand kommt vielfach in Betrachtung, theils als Grundlage der Drehwaage<sup>5</sup>, theils bei der Construction von Wellen und Bäumen der Maschinen, welche mit grösserer oder geringerer Kraft um diese ihre Längsaxe gedreht werden.

1 Acta Erud. 1694. u. 1695.

2 Acta Petrop. 1729.

3 Methodus inveniendi curvas maximi minimique proprietate gaudentes. Genév. 1744. 4. Addit. II. Com. Pet. III. 70. Acta Petrop. II. 188. Lexel ebend. V. II. 207.

4 Joh. Bernoulli in Acta Erud. 1791. Bernoulli Opp. I. 48. III. 4. Gregory in Phil. Trans. XIX. 637. XXI. 419. Clairaut Mém. de Berl. VII. 270. Kraft N. Com. Pet. V. 145. Legendre Acta Pet. 171. 20. u. v. a.

5 S. Drehwaage.

Hinsichtlich der ersteren haben wir die gehaltreichsten Untersuchungen von COULOMB<sup>1</sup>, welche in der Hauptsache hier mitzutheilen nicht zweckwidrig seyn wird<sup>2</sup>.

Die durch COULOMB befolgte Methode, die Elasticität langer Metalldrähte gegen eine Drehung um ihre Axe zu untersuchen, war folgende. Er hing an einen oben befestigten Draht SF einen Cylinder von Metall P so auf, daß die Axe desselben FR mit der des Drahtes eine gerade Linie bildete, brachte unten einen Zeiger RL, und unter demselben einen getheilten Kreis an. Wurde dann der Cylinder um seine Axe gedreht, so durchlief der Zeiger die der Drehung zugehörigen Grade auf dem getheilten Kreise. Ist hiernach AB ein Stück dieses in B befestigten Drahtes, und wird derselbe so um seine Axe gedreht, daß ein Streif seiner Oberfläche aus der Lage MA in die Lage mX gebracht wird, also der Punct A mit der Axe den Winkel ACX zugehörigen Bogen durchlaufen hat, so werden die Puncte M, M<sub>1</sub>, M<sub>2</sub>, M<sub>3</sub>, . . . an die Oerter m, m<sub>1</sub>, m<sub>2</sub>, m<sub>3</sub>, . . . gerückt seyn, und vermöge der anziehenden Kräfte, welche die Festigkeit des Körpers bedingen, wieder an ihre frühere Stelle zu kommen sich bestreben. Eben dasjenige, was hier über den einen Theil der Oberfläche ausgesprochen ist, gilt von allen Theilen des ganzen Drahtes. Würde der Bogen AX verdoppelt, so würde die Abweichung eines jeden der genannten Puncte von seinem früheren Orte verdoppelt werden, und nach dem oben über das Verhältniß der Elasticität aufgefundenen Gesetze würde auch die Reaction der Theile gegen die drehende Kraft doppelt seyn, folglich muß auch der ganze Draht mit doppelter Kraft der Drehung entgegenstreben. Denkt man sich um die Axe des Drahtes einen mit seiner Oberfläche concentrischen Kreis gezogen, um auf diesem die Winkel der Drehung zu messen, nimmt man ferner einen diesem Kreise zugehörigen Radius als Einheit an, auf welchen eine horizontale Kraft = n wirkend den Draht durch den Bogen = X umdrehet, so wird diejenige Kraft, welche den Draht nach dieser Drehung zum Stillstande bringt, oder der Reaction des Drahtes das Gleichgewicht hält = n X seyn. Bezeichnet man die halbe Peripherie des Kreises durch  $\pi$  und führt einen Radius = R statt der an-

1 Mém. de l'Ac. 1784.

2 Nach Biot Traité. I. 483.

genommenen Einheit desselben ein, so ist die elastische  $K$  des Drahtes, welche der auf das Ende des an sich als  $n$  schwer gedachten Radius wirkenden drehenden Kraft entgegenstrebt  $= \frac{\pi n X^0}{180 R}$ . Hörte die Kraft auf zu wirken, so würden die Theile des Drahtes sich wieder in ihr früheres Gleichgewicht zu setzen streben, der Winkel  $X$  also abnehmen, zuletzt = werden, dann aber vermöge der erhaltenen Bewegung nach entgegengesetzter Seite übergehen, bei vollkommener Elasticität des Körpers und abgesehen vom Widerstande der Luft eine vorhergehenden positiven gleiche negative GröÙe erhalten, und so die Bewegung ohne Ende fortsetzen. Indem ferner die Kräfte, welche den Körper sollicitiren, an den ursprünglichen Ort seiner Ruhe zurückzukommen, dem Abstände von diesem Punkte direct proportional sind, so würden diese Oscillationen alle in gleich langen Zeiten geschehen, wie groß auch der zu durchlaufende Bogen seyn möchte.

Behalten  $n$  und  $R$  die angenommenen Bedeutungen, und heißt  $M$  die Masse des oscillirenden Körpers, diese in einem einzigen Punkte vereinigt gedacht,  $\pi$  das Verhältniß des Kreisumfangs zu seinem Durchmesser oder  $3,14 \dots$ ,  $T$  aber die Zeit einer einfachen Schwingung, so ist nach mechanischen Gesetzen

$$T = \pi \sqrt{\frac{R^2 M}{n}}$$

Bezeichnet dann ferner  $dm$  ein Theilchen der Masse des Körpers, denkt man sich ein jedes in der Entfernung  $r$  vom Centrum der Oscillation, und wird sonach die ganze Masse des Körpers mit dem Quadrate dieses Abstandes multiplicirt durch  $\int r^2 dm$  ausgedrückt, so ist

$$T = \pi \left( \frac{\int r^2 dm}{n} \right)^{\frac{1}{2}}$$

Es ist aber für einen in seiner Axe lothrecht aufgehängenen Cylinder um seine, mit der des tragenden Fadens zusammenfallenden Axe oscillirenden Cylinder das Trägheitsmoment

$$\int r^2 dm = \frac{M a^2}{2}$$

wenn  $a$  den Halbmesser seiner Peripherie bezeichnet, und wenn man statt des Cylinders einen dünnen Draht in der Mitte seines



Länge an dem Faden oder der Saite horizontal schwebend befestigt,

$$\int r^2 dm = \frac{M l^2}{3}$$

wenn  $l$  die halbe Länge desselben bezeichnet, und so erhält man für diese beiden Fälle die zwei Gleichungen

$$T = \pi \sqrt{\frac{M a^2}{2 n}} \text{ und } T = \pi \sqrt{\frac{M l^2}{3 n}}$$

deren man sich zur Erforschung der Elasticität eines um seine Are gedrehten Drahtes nach COULOMB's Methode bedienen kann.

Um in dieser Formel die Oscillationen gegebener Massen auf bestimmte Bewegungen in bekannten Zeiten zurückzubringen, darf man nur berücksichtigen, daß bei fallenden und somit auch pendelartig oscillirenden Körpern die Geschwindigkeit  $C = 2gt$  ist, wenn  $t$  die Zeit in Sexagesimalsecunden und  $g$  denjenigen Raum bezeichnet, welchen ein Körper in einer Secunde frei herabfällt. Wird die Gröfse  $g$ , im Mittel  $= 15,1$  Par. F., in dem nämlichen Mafse ausgedrückt, worin  $a$  und  $l$  in den angegebenen Formeln genommen sind,  $M$  aber durch das Gewicht, und daher  $= P$  gesetzt, so wird für einen an dem Drahte aufgehängenen Cylinder:

$$n = \frac{P \pi^2 a^2}{4 g T^2} \text{ und also } T = \pi a \left( \frac{P}{4 g n} \right)^{\frac{1}{2}}$$

und für einen waagerechten Hebelarm:

$$n = \frac{P \pi^2 l^2}{6 g T^2} \text{ und also } T = \pi l \left( \frac{P}{6 g n} \right)^{\frac{1}{2}}$$

COULOMB bediente sich bei seinen Versuchen der Drähte von Messing und von Eisen mit einem an ihnen aufgehängenen Cylinder. Die Beschaffenheit derselben zeigt folgende Uebersicht:

Nr.		Gewicht einer Toise		Absolute Festigkeit		
Eisen	12	5	Grains	3	℥	12 Unzen
	7	14	—	10	—	0 —
	1	56	—	33	—	0 —
Messing	12	5	—	2	—	3 —
	7	18,5	—	14	—	0 —
	1	66	—	22	—	0 —

Mit diesen erhielt er folgende Resultate.

	Nr.	Länge in Zol- len	Gewicht des Cylin- ders in ℥	Grenze des Bogens für isochronische Schwingungen	Zeitdauer von 20 isochron. Schwingungen
Eisen	12	9	0,5	180	120
	12	9	2,0	180	242
	7	9	0,5	180	42
	7	9	2,0	180	85
	1	9	2,0	45	23
Messing	12	9	0,5	360	220
	12	9	2,0	360	442
	7	9	0,5	360	57
	7	9	2,0	360	110
	7	36	2,0	1080	222
	1	1	2,0	50	32

Indem der Durchmesser der aufgehängenen Cylinder stet 19 Lin. betrug, somit also  $a$  eine constante Gröfse ist, so muß nach der Formel für  $n$  das Verhältniß  $\frac{P}{T^2}$  einen beständigen Werth geben, oder die Zeiten müssen sich verdoppeln, wenn das Gewicht vierfach wird. Dafs dieses so sey, geht aus den Versuchen hervor, indem das Verhältniß der Gewichte von 0,5 : 2,0 die Verhältnisse der Zeiten = 120 : 242; 42 : 85; 220 : 442 und 57 : 110 mit der Formel nahe genug übereinstimmend giebt. Die gröfsere Ausdehnung der Saiten durch vermehrtes Gewicht hat also auf die Elasticität keinen Einfluß eben wie bei s'GRAVESANDE's Versuchen ohngeachtet einer gröfsen Spannung der Saiten gleiche Vermehrungen der Gewichte gleiche Vermehrungen der Herabdrückung hervorbrachten. Inzwischen darf die Drehung gleichfalls nicht so stark seyn, daß die Theile des Körpers eine andere Lage bleibend annehmen (*take a set*), weil sonst  $n$  einen andern Werth erhält.

Der eine der erwähnten Versuche, wonach ein Messingdrah Nr. 7. von 9 Z. bei gleicher Länge des Cylinders für 20 Schwingungen 110, ein anderer von 36 Z. Länge hierzu 222 Sekunden erforderte, ergiebt, dafs für ein Verhältniß der Zeiten = 1 : 2 ein Verhältniß der Längen = 1 : 4 gehört, oder aber die Zeiten

stehen im Verhältnisse der Quadratwurzeln der Längen, ein Satz, welchen COULOMB durch viele andere Versuche bestätigt fand<sup>1</sup>. Dafs ferner die Dicken der elastischen Fäden einen Unterschied herbeiführen, liegt schon in der Natur der Sache. Nimmt man aus den Versuchen die Resultate mit Drähten von gleicher Länge und gleicher Belastung, die Dicke derselben durch ihr Gewicht  $=p$  ausgedrückt, so geben bei Eisendraht

Nr. 12 . . .  $p = 5$  gr.,  $T = 242$  Sec.

— 7 . . .  $p' = 14$  —,  $T' = 85$  —

— 1 . . .  $p'' = 56$  —,  $T'' = 23$  —

Sind die Gewichte und Schwingungszeiten einander umgekehrt proportional, so müssen die Producte  $pT$ ,  $p'T'$  . . . eine constante Gröfse geben. Wirklich ist  $pT = 1210$ ;  $p'T' = 1190$ ;  $p''T'' = 1288$ . Nimmt man aus allen das arithmetische Mittel  $= 1230$ , und sucht hiernach die Gewichte, so ist

Nr. 12 . . .  $p = \frac{1230}{242} = 5,08$  gr.

— 7 . . .  $p' = \frac{1230}{85} = 14,47$  —

— 1 . . .  $p'' = \frac{1230}{23} = 53,49$  —

Die Abweichungen sind so geringe, dafs man sie als Fehler der Beobachtungen ansehen kann, insbesondere da der Unterschied bei Nr. 1 am stärksten ist, welcher Draht übrigens durch das Gewicht wahrscheinlich nicht hinlänglich gespannt wurde. Nimmt man unter der Voraussetzung der Richtigkeit dieses Gesetzes Drähte des nämlichen Metalles von gleicher Länge, so ist das Gewicht  $p$  derselben dem Quadrate der Durchmesser proportional, und somit sind die Zeiten der Oscillationen diesen Quadraten umgekehrt proportional, und da nach der oben aufgestellten Formel die Gröfse  $n$  den Quadraten der Zeiten gleichfalls umgekehrt proportional ist, so steht sie auch im umgekehrten Verhältnisse der 4ten Potenz der Durchmesser der Drähte<sup>2</sup>. Heifst also die Länge des Drahtes  $l$ , der Durchmesser desselben  $d$  und wird ein von der Steifheit des Metalles abhängiger Coefficient durch  $\mu$  bezeichnet, so ist

$$n = \frac{\mu d^4}{l} \text{ also } \mu = \frac{n l}{d^4}.$$

wonach  $\mu$  für ein beliebiges Metall gefunden werden kann, wenn

1 Ein gleiches Gesetz fand CILADNI bei den Transversalschwingungen elastischer Stäbe. Vergl. Schall.

2 Auf eine andere Weise ist dieser Satz bewiesen in John Leslie Elements of Nat. Phil. Edinb. 1824. 8. I. 244.



man  $n$   $l$  und  $d$  in einem gegebenen Falle gefunden hat. W dieses auf den oben angegebenen zweiten Fall mit Eisendraht Nr. 12 angewandt, worin  $P = 2 \text{ ℔}$ ,  $a = 9,5 \text{ Lin.}$  und 20 Oscillationen  $T = 242''$  also für eine Oscillation  $T = 12$

waren, und werden diese Werthe in die Formel  $n = \frac{P \pi^2}{4 g}$

substituirt, die Linie als Einheit des Längenmaasses und das Pfund als Einheit des Gewichtes angenommen, so ist  $n = 714,7$  d. h. diese letztere Gröfse, lothrecht gegen einen Hebelarm von der Länge einer Linie wirkend, würde eine Saite von der gegebenen Länge und Beschaffenheit durch einen Bogen von der Länge einer Linie, den Kreis selbst mit dem Halbmesser  $= 1 \text{ Lin.}$  gezogen, um ihre Axe zu drehen im Stande seyn. Wollte man sie aber um einen Bogen  $= X^\circ$  vermittelst eines Hebelarmes  $= R$  drehen, so würde die dazu erforderliche Kraft  $= \frac{\pi n X^\circ}{180 R} = \frac{\pi X^\circ}{714,7 \times 180 R} \text{ ℔}$  seyn.

Ist hiernach  $n$  bekannt, so wird  $\mu$  aus der angegebenen Formel leicht gefunden, sobald der Durchmesser des Drahtes bestimmt ist, dessen Gröfse entweder durch unmittelbare Messung gefunden, oder aus der Länge desselben, seinem Gewichte und dem specifischen Gewichte der Substanz berechnet werden kann.

Als Beispiel der Rechnung diene das von BIOT<sup>1</sup> aus COLOMB's Versuchen genau berechnete. Um hierbei zuvörderst den Durchmesser des angewandten Drahtes aus seinem Gewichte zu finden, sey  $A$  das Gewicht eines Kubikfusses der Masse, woraus der Draht besteht, oder zur Reduction auf Linien als Einheit von  $(144)^3 \text{ Lin.}$  Der Draht, als Cylinder betrachtet, hat ein Volumen  $= r^2 \pi L$ , wenn  $L$  die Länge,  $r$  den Halbmesser und  $\pi$  die Verhältniszahl des Kreises bezeichnet. Hiernach ist

$$r^2 \pi L = \frac{(144)^3 p}{A} \text{ und also } r = \sqrt{\frac{(144)^3 p}{\pi L A}}$$

wenn  $p$ , das Gewicht des Drahtes, und  $A$  in gleichen Gewichtstheilen genommen werden. Von dem Eisendraht Nr. 12 wog 6 F. oder 864 Lin. 5 grains  $= p$ . Ein Kubikfuß Eisen wiegt etwa 540 ℔, wonach (das ℔  $= 16 \text{ Unzen}$ , die Unze  $= 8 \text{ grains}$ )

<sup>1</sup> a. a. O. S. 498.

das gros = 72 grains genommen)  $A = 540 \cdot 16 \cdot 8 \cdot 72$  grains beträgt. Dieses substituirt giebt

$$r = \sqrt{\frac{5 \cdot (144)^3}{3,14 \cdot 864 \cdot 540 \cdot 16 \cdot 8 \cdot 72}} = \frac{1}{30} \text{ Lin.}$$

also ist  $d = \frac{1}{15}$  Lin. Die Länge  $l$  des im Versuche gebrauchten Drahtes betrug 9 Z. oder 108 Lin. Diesen Werth, und den oben für  $n$  gefundenen  $= \frac{1}{15}$  substituirt ist

$$n = \frac{n l}{d^4} = \frac{1}{715} \cdot \frac{108}{(\frac{1}{15})^4} = \frac{15^4 \cdot 108}{715} = 7646,9.$$

Für jeden andern Eisendraht von der nämlichen Beschaffenheit, aber vom Durchmesser  $= d'$  und von einer Länge  $= l'$  wäre also

$$n = 7646,9 \frac{d'^4}{l'}.$$

Sucht man auf die nämliche Weise, wie dieses oben für Eisen geschehen ist, auch für Messing den Werth von  $n'$ , so war für den Messingdraht Nr. 12 mit einem Cylinder von 2 ℔ Gewicht belastet

$$a = 9,5 \text{ Lin.}; P = 2 \text{ ℔}; T = 22,1 \text{ Sec.}$$

Dieses in die Formel substituirt, wird

$$n' = \frac{P \pi^2 a^2}{4 g T^2} = \frac{1}{2384,2}.$$

Das Verhältniß von  $n$  zu  $n'$  ist also  $2384,2 : 714,7$  oder nahe  $3,34 : 1$ . d. h. man bedarf nur  $\frac{1}{3,34}$  des Gewichtes, um einen Messingdraht unter gleichen Bedingungen auf gleiche Weise um seine Achse zu drehen, als für einen Eisendraht erforderlich ist. Die Elasticität des Eisendrahtes ist also rücksichtlich der Stärke des Widerstandes 3,3mal größer als des Messingdrahtes, obgleich seine absolute Festigkeit nur 1,7mal größer gefunden war.

Es ist oben <sup>1</sup> schon angeführt, daß die elastischen Körper, wenn sie eingedrückt, gebogen oder gedreht werden, nicht allezeit mit vollkommener Elasticität und ohne einigen Verlust zur früheren Lage ihrer Theile wieder zurückkommen, eine Erscheinung, welche mit Grunde aus einer Reibung ihrer Theile an einander bei der Herstellung der ursprünglichen Lage, und aus der hierzu verwandten Kraft abgeleitet wird. So lange in-  
<sup>1</sup> Es die einen Körper verändernde Kraft das Maß seiner Ela-

<sup>1</sup> 8, allgemeine Betrachtungen.

sticität nicht übersteigt, wird er die ursprüngliche Lage seiner Theile wieder erhalten, soweit dieses durch Messung bestimmt werden kann. Diesemnach muß, rücksichtlich auf die Elasticität gegen Drehung, ein an einer lothrecht aufgehängte Saite oscillirender Körper stets kleinen Bogen durchlaufen, endlich auf seinem ursprünglichen Orte zum Stillstande kommen. COULOMB untersuchte bei einem Eisendrahte von No. 10, welcher 6,5 Z. lang und mit einem Gewichte von 2  $\frac{1}{2}$  beladen war, die Abnahme der durchlaufenen Bogen, indem er die Oscillationen zählte, nach denen der von der Spitze des Zeigers am Cylinder durchlaufene Bogen um  $10^\circ$  vermindert wurde, wobei er von einem Drehungswinkel  $= 90^\circ$  ausging, die Oscillationen zählte, bis dieser  $= 80^\circ$  wurde, dann denselben weiter bis  $45^\circ$  abnehmen ließ, und abermals die Oscillationen zählte, bis derselbe  $= 35^\circ$  wurde u. s. w. Hierdurch erhielt er folgende einander zugehörige Größen:

Drehungswinkel	Zahl der Oscillationen.
$90^\circ 00'$ . . . . .	3,5
$45^\circ 00'$ . . . . .	10,5
$22^\circ 30'$ . . . . .	23,0
$11^\circ 15'$ . . . . .	46,0

Man sieht bald, daß die für eine Abnahme von  $10^\circ$  erforderliche Zahl der Oscillationen bei kleinen Bogen der Größe dieser letzteren umgekehrt proportional ist, bei größeren Oscillationsbogen aber eine bedeutende Abweichung von diesem Gesetze zeigt. Der Thatfachen sind indess zu wenig vorhanden, um ein allgemeines Gesetz hierüber aufzufinden. Versuche an einem Messingdrahte von gleicher Länge, Dicke und Belastung gaben ein gleiches Resultat. Es gehörten nämlich hierbei folgende Werthe einander zu:

Drehungswinkel	Zahl der Oscillationen
$90^\circ 00'$	6
$45^\circ 00'$	16
$22^\circ 30'$	40
$11^\circ 45'$	80

Uebersteigt die den Körper verändernde Kraft das Maß seiner Elasticität, so wird ihren Theilen eine bleibende Veränderung ihrer Lage mitgetheilt (*take a set*), und sie kommen nicht wieder zu ihrer ursprünglichen Stelle zurück, wenn die Kraft zu wirken aufhört, zerbrechen aber, wenn ihre Wirkung



ardant. COULOMB drehte den oben beschriebenen Eisen-  
draht zunehmend mehr um seine Axe, ließ nach jeder neuen  
Drehung den Cylinder an demselben oscilliren, bis er zum Still-  
stand kam, drehte ihn dann abermals um seine Axe, bemerkte  
jedesmal den Stillstandspunct und dessen Abweichung vom vo-  
rigen Standpuncte, und fuhr damit fort, bis der Draht brach.  
Die hierbei erhaltenen Gröſsen zeigt folgende Zusammenstellung,  
wobei P den ganzen Umfang des Kreises bedeutet:

Grade der Drehung.	Abweichung des Zeigers vom An- fangspuncte.	Summe der Abwei- chungen vom ur- sprünglichen Stand- puncte an.	Grenze der Elasticität der Saite.
$\frac{1}{4}$ P	8°	8°	172°
P	50	58	310
2 P	310	P + 8	P + 50
3 P	P + 300	2 P + 308	P + 60
4 P	2 P + 290	5 P + 238	P + 70
5 P	3 P + 280	9 P + 158	P + 80
6 P	4 P + 260	14 P + 58	P + 100
10 P	8 P + 240	22 P + 298	P + 120
14 P	Zerbrechung		

Der Draht brach in der Mitte, und hatte die Gestalt eines aus  
zwei Strängen gewundenen Seiles. Die letzte Columne ist durch  
Subtraction der zweiten von der ersten erhalten, und giebt an,  
wie weit der Zeiger beim Stillstande hinter seinem ursprüngli-  
chen Stande zurückblieb. Aehnliche Versuche mit dem schon  
erwähnten Messingdrahte gaben folgende Resultate:

Grade der Drehung	Abweichung des Zeigers vom An- fangspuncte.	Summe der Abwei- chungen vom ur- sprünglichen Stand- puncte.	Grenze der Elasticität der Saite.
2 P	160°	160°	P + 200°
4 P	2 P + 0	2 P + 160	2 P + 0
6 P	3 P + 300	6 P + 100	2 P + 60
10 P	7 P + 300	14 P + 40	2 P + 60
20 P	17 P + 340	32 P + 20	2 P + 20
28 P	Zerbrechung		

In diesem Sinne ist also die Elasticität des Messings stärker als die des Eisens.

So wie die Erforschung der Elasticität der verschied. Körper, welche sie gegen eine ausdehnende oder zusammen drückende und eine beugende Kraft ausüben, vorzüglich wegen vielfach angestellt ist, um die Lasten zu kennen, welche dieselben auf die eine oder die andere Weise zu tragen vermögen <sup>1</sup>, so hat man auch diejenige Stärke der verschied. Körper untersucht, womit sie einer sie um ihre Axe drehenden Gewalt Widerstand leisten. Inzwischen sind Versuche hiezu über ungleich seltener als diejenigen, welche zu Erforschung der absoluten, relativen und rückwirkenden Festigkeit der Körper angestellt wurden, und sie machen meistens nur eine bedeutende Zugabe zu diesen aus <sup>2</sup>. Die wichtigsten und meisten brauchbaren Resultate werden unten bei den praktischen Anwendungen benutzt werden. Im Allgemeinen ist das Verhalten der Körper hierbei so, daß die mittleren Theile ruhender die äußern aber um so weiter verrückt werden, je größer der Abstand vom Centrum ist. Denkt man sich aber größserer Bestimmtheit wegen einen Cylinder, und nimmt an diesem eine Reihe von Theilchen, welche mit der Axe parallel laufen, müßte diese durch die Drehung verlängert werden, welches auch allerdings der Fall ist. Wegen des Widerstandes aber welchen sie einer solchen Ausdehnung nach den Gesetzen der Cohäsion entgegensetzen, drücken sie die mittleren zusammen und es findet also im Allgemeinen eine Verkürzung Statt. Nach Young <sup>3</sup> wird hierbei ein Draht um den vierten Theil so verkürzt, als die äußeren Theile sich verlängern müssen, wenn die ganze Länge unverändert bliebe, wonach die Kraft des Cubus des Drehungswinkels proportional seyn müßte. Da dieser aber nur der einfachen Potenz des Drehungswinkels der Erfahrung nach proportional ist, so folgert er hieraus, daß keine absolute Längenausdehnung der Theile, sondern hauptsächlich

---

1 S. Cohäsion.

2 Für die Literatur dienen die unter dem Artikel Cohäsion angegebenen Werke über die Festigkeit der Körper Th. II. Ueber das Verhalten des Gufseisens s. Tredgold practical Essay on the strength of cast Iron. p. 96.

3 Lectures on Nat. Phil. I. 141.

oder bloß eine laterale Verschiebung derselben, eine Ueberwindung der Starrheit, statt findet.

## Elasticität der tropfbaren Flüssigkeit.

Die Frage, ob die tropfbaren Flüssigkeiten, und unter ihnen namentlich das Wasser elastisch seyen, hat die Gelehrten von den frühesten Zeiten an beschäftigt. Wenn man nach theoretischen Gründen berücksichtigt, daß die Körper ihre Natur und Wesen nicht ändern, wenn sie auch durch stets vermehrte Wärme zuerst stärker ausgedehnt und dann tropfbar flüssig werden, so muß man sie hiernach schon für elastisch halten, weil kein Grund vorhanden ist, warum sie diese ihnen im Zustande der Festigkeit zukommende Eigenschaft durch den Uebergang zur tropfbaren Flüssigkeit verlieren und als expansibelen Flüssigkeiten in einem so hohen Grade wieder erhalten sollten. Man hat indeß nicht sowohl auf diese Weise argumentirt, als vielmehr die Frage auf dem Wege des Experimentes zu beantworten gesucht, wahrscheinlich weil FRANZ BACO von Verulam auf diesem vorangegangen war. Dabei ist es übrigens unverkennbar, daß die Theorieen, woraus CARTESIUS und NEWTON die Elasticität der expansibelen Flüssigkeiten zu erklären versuchten<sup>1</sup>, zugleich auf die Frage führen mußten, ob auch den tropfbaren Flüssigkeiten diese Eigenschaft zukomme, da man dieselbe bei diesen ungleich weniger beobachtet, als bei jenen, oder sie vielmehr ohne künstliche Vorrichtungen gar nicht wahrnimmt. Hauptsächlich aber führten zwei bekannte Phänomene zur näheren Untersuchung dieser Sache, nämlich erstens die Beobachtung des Ricochettirens solcher Körper, welche unter einem spitzen Winkel gegen die Oberfläche des Wassers geworfen werden, und zweitens die Sinneswerkzeuge des Gehörs der Fische, welche ohne eine Fortleitung der Schallwellen durch das Wasser ohne Nutzen seyn würden, woraus man also indirect die Elasticität desselben folgerte. Indem dieser letztere Gegenstand zunächst zur Lehre vom Schalle gehört<sup>2</sup>, so übergehe ich ihn hier ganz, um so mehr, als die Frage selbst bereits auf einem andern Wege hinlänglich entschieden ist. Ob

1 Vergl. *Expansibilen*.

2 S. *Schall*; *Fortpflanzung desselben durch tropfbare Flüssigkeiten*.



das Ricochettiren der Körper auf der Wasserfläche die Elasticität der tropfbaren Flüssigkeiten beweise, darüber ist langstritten. Vorzüglich suchte BELLOGRADI<sup>1</sup> die Elasticität des Wassers sowohl hieraus, als auch aus dem Aufspringen des Wassertropfen von einer Wasserfläche oder einem Marmorblock, worauf sie herabfallen, darzuthun. Hiergegen erklärte SPALLANZANI<sup>2</sup>, sprach dem Wasser fast alle Elasticität ab, erklärte das Abprallen fester Körper vom Wasser aus dem Widerstande des letzteren und dadurch veränderte Richtung in der Bewegung der ersteren, das Emporfliegen von Wassertropfen, wenn Wasser oder feste Körper in diese Flüssigkeit geworfen werden, aus dem Seitendrucke der verdrängten einzelnen Schichten, das Aufspringen von Wassertropfen aber von einer Marmorplatte, auf welche man sie herabfallen läßt, aus der Elasticität der letzteren allein. Obgleich SPALLANZANI seine Hauptungen mit den Resultaten seiner Versuche unterstützte, wonach geworfene Körper auch von weichem Thone, zäher Schlamm und Eiergelb abprallen, so begreift man doch leicht, daß dieses Argument eigentlich nichts sagt, weil die letzteren Körper gleichfalls elastisch seyn können und vielmehr seyn müssen, insofern ihnen eine Menge Wasser beigemischt ist. In dem Aufspringen der Wassertropfen von Steinen, worauf sie fallen, stellte SPALLANZANI das Argument entgegen, daß auch unelastische Körper durch eine gespannte Saite zurückgeworfen würden, und er setzte die Ursache dieser Wirkung also eigentlich in die Elasticität der Steine. Allein die Wassertropfen springen auch von einer Wasserfläche zurück, welches zwar zuweilen, aber nicht allezeit eine Folge der comprimierten Luft ist, und die Art und Höhe ihres Aufspringens ist überhaupt eine ganz andere, als wenn nur wenig elastische Bleikugeln zu fallen von einer Glasplatte zurückspringen, wodurch die Elasticität der Flüssigkeiten schon genügend erwiesen ist<sup>3</sup>.

Rücksichtlich auf die Versuche, wodurch man die Elasticität des Wassers anfangs bloß zu beweisen, später die Stärke derselben zu messen suchte, sind die wichtigsten derselben

1 Della Riflessione de' Corpi dall'Acqua u. s. w. In Parma 1753.

2 Physikalische und mathematische Abhandlungen. 5te Abh.

3 Ueber die Herleitung des gleichen Niveaus tröpfbarer Flüssigkeiten in communicirenden Röhren aus ihrer Elasticität vergl. Art. Hydraulik.

schon früher erwähnt <sup>1</sup>. Es wird hier also genügen, nur die erhaltenen Resultate anzugeben, um daraus die Stärke der Elasticität tropfbarer Flüssigkeiten zu finden. Zu den Versuchen von BACO, der *Florentiner Akademie*, BOYLE, MUSSCHENBROEK u. a., welche gar kein Resultat gaben oder vielmehr das Wasser als völlig unelastisch zeigten, gehören auch diejenigen, welche FRANC DE LANIS <sup>2</sup> in Vorschlag brachte. Man soll ein kleines gläsernes Gefäß mit Wasser füllen, worin kleine Kügelchen von unmerklich größerem spec. Gew. als das Wasser ist, gerade niedersinken, dann eine Thierblase überbinden und das Wasser mit dem Finger zusammenedrücken, damit es dichter werde, und die Kügelchen aufsteigen. Will man diesen Versuch auch sinnreich nennen, so ist er doch in der hier angegebenen Art ganz unzulässig und auch keiner Verbesserung fähig, weil es keinen bekannten festen Körper giebt, welcher weniger compressibel ist als das Wasser, und daher sein spec. Gew. gegen das Wasser in demselben befindlich auf die hier angegebene Weise ändern könnte.

Die ersten Versuche, welche richtige Resultate gaben, sind dem 1762 durch CANTON angestellten <sup>3</sup>. Er wurde dabei durch eine neuerdings bei der Construction der Thermometer wieder in Anregung gebrachte Beobachtung geleitet, indem er fand, daß Flüssigkeiten in einer Röhre mit einer Kugel höher standen, wenn der Apparat luftleer war, als wenn die Luft auf die Flüssigkeit drückte, wobei er annahm, daß diese Verminderung des Volumens eine Folge des Luftdruckes gegen dieselbe sey, da sie vielmehr hauptsächlich der Elasticität des Glases beizumessen ist. Inzwischen bestimmte diese Beobachtung die Methode, welche CANTON bei seinen Versuchen befolgte, indem er eine Kugel mit einem Rohre, welches in ein Haarröhrchen endete, und wobei das Inhaltsverhältniß der einzelnen Theile genau bekannt war, mit den zu untersuchenden Flüssigkeiten füllte, unter eine Glasglocke setzte, und unter dieser die Luft erst exantlirte, dann comprimirte, um die Vermehrung und Verminderung des Volumens als Folge des aufgehobenen oder verstärkten Luftdruckes kennen zu lernen. Auf

1 S. Compressionsmaschinen für Wasser. Th. II. S. 220 ff.

2 Magisterium naturae et artis. Brixiae 1686. Fol. p. 176.

3 Phil. Trans. LII. II. 641.

diese Weise fand CANTON, daß ein Druck, doppelt so stark der atmosphärische, das Volumen des Wassers um  $\frac{1}{10170}$  des Volumens verringerte, ohne daß ein Unterschied bemerkbar war, das Wasser mochte lufthaltig seyn oder nicht. CANTON will ferner gefunden haben, daß das Wasser im Winter (also bei niedrigerer Temperatur) sich stärker zusammendrücken lasse als im Sommer, welches bei Weingeist und Baumöl gerade umgekehrt zeigte. Bei 27,66 P. Z. Barometerstand 10° C. Temperatur erhielt er durch den Druck einer Atmosphäre folgende Verminderungen:

Bei Weingeist	—	0,000066	des Volumens
— Baumöl	—	0,000048	— —
— Regenwasser	—	0,000046	— —
— Seewasser	—	0,000040	— —
— Quecksilber	—	0,000003	— —

Es ergibt sich hieraus, daß die dichtesten Flüssigkeiten wenigsten zusammendrückbar sind, jedoch ohne ein bestimmtes Verhältniß zwischen den Dichtigkeiten und den Graden Compressibilität. Daß übrigens die Flüssigkeiten in so vollkommen elastisch sind, als sie beim nachlassenden Druck ihr voriges Volumen wieder einnehmen, ist oben schon erwähnt.

CANTON's Versuche haben lange Zeit als einzige Autorität gegolten, und verdienen diesen Vorzug mit Recht, indem durch einige spätere nicht erreicht, durch die neuesten aber bestätigt sind. Zu erwähnen sind vorzüglich die durch HERBERT<sup>1</sup> und die noch viel bekannteren durch ABICH angestellten Versuche, welche ZIMMERMANN<sup>2</sup> beschrieben hat. Die Maschine, deren er sich hierbei bediente, ist früher<sup>3</sup> schon beschrieben und dabei gezeigt, daß mit derselben unmöglich genaue Resultate zu erhalten waren, obgleich der Herausgeber der Schrift die Unvollkommenheiten des Apparates und die hieraus nothwendig entspringenden Fehler zu entschuldigen sucht. Es würde daher überflüssig seyn, mehr als die Resultate, und diese bloß des geschichtlichen Interesses wegen, her-

<sup>1</sup> Diss. de aquae aliorumque nonnullorum fluidorum elasticitate Viennae 1774. 8.

<sup>2</sup> Ueber die Elasticität des Wassers theoretisch und historisch entworfen von E. A. W. Zimmermann. Leip. 1779. 1

<sup>3</sup> S. Compressionsmaschine Th. II, S. 223.



setzen, welche ohnehin nicht mit den durch CANTON erhaltenen übereinstimmen. ABICH fand nämlich die Zusammendrückung von 26,75 Kub. Zoll

	durch den Druck von	
	745,181 ℔	2509,591 ℔
in Brunnenwasser . . .	14 $\frac{1}{2}$ ,66	38,667
— satur. Salzwasser . .	10 $\frac{1}{2}$ ,43	33,608
— Milch . . . . .	11 $\frac{1}{2}$ ,21	38,693
— Branntwein . . . .	12 $\frac{1}{2}$ ,76	3,66

Wenn man annimmt, daß die Zusammendrückungen sich wie die Gewichte verhalten, so würde der Druck einer Atmosphäre das Wasser um 0,000075 seines Volumens comprimiren, also weit mehr, als CANTON gefunden hat, wie dieses aus der Beschaffenheit des gebrauchten Apparates nothwendig folgt. Daß aber Branntwein weniger und saturirte Salzsolution mehr compressibel seyn sollte als Brunnenwasser, streitet nicht bloß gegen CANTON sondern auch gegen jede Theorie, und überhaupt ist die Mangelhaftigkeit der Versuche und ihrer Resultate ausführlich geprüft durch F. G. BUSSE <sup>1</sup>.

Die neuesten Versuche, die Größe der Elasticität des Wassers zu finden, sind durch PERKINS und OERSTEDT angestellt. Letzterer bediente sich hierzu des von ihm sogenannten *Piezometer's*, dessen doppelte Einrichtung am gehörigen Orte beschrieben ist <sup>2</sup>. Mit dem ersteren, nach seiner Meinung unvollkommener eingerichteten Apparate glaubte er gefunden zu haben, daß die Größe der Zusammendrückung des Wassers durch 100 Atmosphären nahe 0,01 seines Volumens betrage, allein ROGET <sup>3</sup> zeigt durch eine genauere Berechnung, daß sie nur 0,0047 beträgt, und also nur um 0,000001 von CANTON's Bestimmung abweicht. Nach GILBERT's <sup>4</sup> Berechnung beträgt die gesuchte Größe 0,0048, also findet auch hier nur eine Ab-

1 Gang und Größe der Weichheit des Wassers aus den Versuchen des Hrn. Zimmermann gefolgert. Leipz. 1806. 8. Oerstedt bei Schweigg. J. XXI. 348 will durch Verbesserung der Rechnungsfehler mehr Uebereinstimmung in die Versuche gebracht, und die Zusammendrückung fast dreimal so groß als Canton gefunden haben, welches aber mit seinen spätern Versuchen nicht übereinstimmt.

2 S. *Compressionsmaschine* Th. II. S. 224.

3 Ann. of Phil. N. S. II. 135.

4 Ann. d. Phys. LXXII. 176.

weichung von 0,000002 statt, und es spricht sehr für die Genauigkeit beider Versuche, daß sie nach so ganz ungleichen Methoden angestellt, so übereinstimmende Resultate gegeben haben. Die späteren, mit dem verbesserten *Piezometer* angestellten Versuche gaben dagegen durch einen Druck von 100 Atmosphären eine Vermehrung des Gewichtes von 3,5 Proc., welches eine Zusammendrückung durch 100 Atmosphären von 0,01064 des Volumens giebt. Diese letztere übertrifft die erste um mehr als das Doppelte, und muß daher fehlerhaft seyn, als ist es leicht möglich, daß beim Eindringen des Wassers in den Cylinders Luftbläschen in den Ecken zurückblieben, welche man seiner Undurchsichtigkeit wegen nicht gut bemerken konnte. *PERKINS'S* Apparat steht auf allen Fall dem einfachen und leicht handhabenden *CANTON'S* nach. Wirklich sind auch die von diesem erhaltenen Resultate vollständig durch diejenigen bestätigt, welche *OERSTEDT*<sup>1</sup> mit dem von ihm sehr zweckmäßig construirten Apparate erhalten hat, wonach die Größe der Volumensverminderung des Wassers der comprimirenden Kraft direct proportional gefunden ist, und für 100 Atmosphären 0,0047 beträgt, das ursprüngliche Volumen als Einheit angenommen.

### III. Theorie.

Da die bisher erörterten Thatsachen darthun, daß die Elasticität der Körper auf der Lage ihrer Theile und ihrem gegenseitigen Verhältnisse beruhe, wir aber weder die Elemente der Körper noch auch ihre Abstände von einander und die individuelle Art ihrer Zusammenfügung genau kennen, so ist nur geringe Hoffnung vorhanden, daß es uns gelingen sollte, das Wesen dieser Eigenschaft genau zu erforschen. Indess können wir dieselbe mit andern Erscheinungen und erkannten Naturgesetzen in Uebereinstimmung bringen.

Früher leitete man diese Eigenschaft von der Luft her, welche in den Zwischenräumen der Körper eingeschlossen seyn und durch ihre Reaction gegen die zusammendrückenden Kräfte die Erscheinungen der Elasticität hervorbringen sollte. *BOYLE*, *DERHAM*, *HAWKSBEY* und *MUSSCHENBROEK* prüften indess die verschiedensten Körper im luftleeren Raume, und fanden si

<sup>1</sup> 3. Compressionsmaschine Th. II. S. 225.

daselbst auf gleiche Weise elastisch <sup>1</sup>. CARTESIUS <sup>2</sup> nahm seinem Systeme gemäß einen feinen Aether an, welcher durch seine Strömungen Zwischenräume in den Körpern gebildet haben, und nach der Beugung oder Zusammendrückung derselben gegen die feste Masse stoßen und somit Wiederherstellung der früheren Form veranlassen sollte. Spätere Anhänger dieser Hypothese, als MALEBRANCHE, MERSENNE, DANIEL <sup>3</sup> und JOHANN - BERNOULLI <sup>4</sup> suchten dieselbe durch Annahme verschiedener Formen der Zwischenräume und eigenthümlicher Bewegungen des Aethers plausibeler zu machen. Andere hielten den Aether selbst für absolut elastisch, oder ließen, wie DANIEL BERNOULLI, hauptsächlich in Beziehung auf die Flüssigkeiten, die Elasticität durch die Wärme entstehen, welche den Aether in Bewegung setzen sollte. MUSSCHENBROEK <sup>5</sup> verwirft indess jede Erklärung aus einem Aether, theils weil ein solcher überhaupt nur hypothetisch sey, theils weil die versuchten Erklärungen überall innere Widersprüche enthielten, und er glaubt, daß die Naturlehre noch nicht weit genug gebildet sey, um die Ursache dieser Eigenschaft befriedigend aufzufinden. Die Anhänger der Kantischen Dynamik leiteten die Elasticität von der Wirksamkeit der Dehnkraft ab, welche überhaupt eine zu große Annäherung ihren Theile gegen einander hindern soll; wogegen aber GEHLER <sup>6</sup> erinnert, daß eine solche Repulsivkraft mit der unbestreitbar existirenden Anziehungskraft nicht wohl verträglich sey.

Nach GREY <sup>7</sup> ist die Elasticität fester Körper eine unmittelbare Folge der Cohäsion, und er verwirft den Ausdruck *Elasticität*, um hierfür den andern, *Federkraft* einzuführen, weil elastische Körper die Fähigkeit haben sollen, zusammenge- drückt zu werden, und dann durch Expansion ihren früheren Raum wieder einzunehmen, wie dieses bei den Gasarten der Fall ist. Die Hypothese übrigens, welche hiernach als physikalisches Gesetz aufgenommen werden müßte, daß bei festen

<sup>1</sup> Musschenbroek Introd. I. §. 766.

<sup>2</sup> Princ. Phil. P. IV. prop. 132.

<sup>3</sup> Hydrodyn. Sect. X.

<sup>4</sup> Opp. III. 81.

<sup>5</sup> a. a. O.

<sup>6</sup> Wörterb. I. 701.

<sup>7</sup> Grundriß d. Naturlehre Halle 1797. 8. §. 126.



Körpern alle Erscheinungen der Elasticität von einer Ausdehnung ihrer Theile und dem Bestreben derselben, sich wieder zusammenzuziehen, abgeleitet werden müsse, eine Zusammendrückung oder Näherung dieser Theile aber ganz unstatthaft sey, hätte GRAY bei näherem Nachdenken sich selbst leicht widerlegen können. Die bekannte Erfahrung an einer elastischen Billardkugel, welche auf eine ebene, mit Kien gefärbte, harte Platte geworfen, flach gedrückt wird, erklärt zwar daraus, daß die Theile seitwärts ausweichen, durch ihr nachfolgendes Zusammenziehen das Aufspringen der Kugel veranlassen sollen. Als Beweis hierfür dient ihm ein stählerner Ring, welcher bei der Zusammendrückung an den gedrückten Stellen Bogen mit größerem Radius bildet, also ausgedehnt wird, und durch Zusammenziehung der gedehnten Theile seine ursprüngliche Form wieder erhalten soll. Obgleich dieser Versuch keineswegs beweisend ist, um so mehr, als die Erklärung desselben auf die kleineren, von den größern um  $90^\circ$  entfernten, Bogen gar keine Rücksicht genommen wird, so läßt sich doch bei beiden Erscheinungen, sowohl an der Kugel als auch am Ringe, nicht darthun, daß die Elasticität eben so gut eine Folge der Zusammenziehung als auch der Ausdehnung der weiter entfernten und der mehr genäherten Theile sey. Allein zuerst ist es schon an sich eine gewagte Voraussetzung, daß z. B. bei einer aufgewundenen Stahlfeder oder einem gebogenen Stabe keine Zusammendrückung der Theile der inneren Seite der Biegung stattfinden sollte, zweitens aber beweisen die zahlreichen Beispiele der Compression tropfbarer Flüssigkeiten und fester Körper hinlänglich, daß die Theile derselben durch äußere mechanische Gewalt einander wirklich näher gebracht werden<sup>1</sup>, endlich aber zeigt das Ausweichen der zusammengedrückten Theile bei zu starker Krümmung elastischer Körper genugsam, daß ebensowohl eine Zusammendrückung als eine Ausdehnung der Theile die nächste Ursache der Reaction elastischer Körper gegen äußere Gewalt sey, nicht zu gedenken des Beweises, welcher aus den Schwingungen elastischer klingender Körper folgt, indem diese auf keine Weise als bloße Ausdehnungen anzusehen sind. Ohne Zweifel ist auch die bei Biegen elastischer Drähte freiwerdende Wärme, wenn die Bi-

---

<sup>1</sup> Vergl. *Compressibilität*.

gung insbesondere schnell nach entgegengesetzten Seiten wiederholt und dadurch ein Zerbrechen bewirkt wird, eine Folge dieser Compression der Theile.

PARROT <sup>1</sup> leitet gleichfalls die Erscheinungen der Elasticität von der Cohäsion allein ab, jedoch in der Art, daß er dabei allerdings Zusammendrückung annimmt, aber ohne Mitwirkung einer repulsiven Kraft, deren Existenz er überhaupt verwirft. Nach ihm wirkt nämlich die Cohäsion theils longitudinal, theils lateral; im ersten Falle bei der Entfernung der Theile von einander, im letzten dann, wenn die gedrückten Theile in die Zwischenräume der benachbarten gepreßt, und von diesen nach Art eines mit Fett bestrichenen Keiles wieder zurückgestoßen werden. Es ist dann ferner die longitudinale Cohäsion bei gestreckten Körpern wirksam, die laterale beim Zusammenstoßen elastischer Kugeln, beide vereint aber geben die Erscheinungen gebogener Stäbe. Die Kenntniß der Elasticität der Körper gäbe uns, nach seiner Ansicht, dann ein Mittel, die Cohäsionsweite ihrer Elemente zu berechnen, wobei es aber auf die Kenntniß der GröÙe dieser letzteren ankäme, welche bis jetzt noch nicht erforscht ist. Für die Erklärung der Elasticität fester Körper reicht dieses allerdings hin, die Elasticität flüssiger Körper ist aber ohne die Annahme einer Repulsivkraft unmöglich, wie sich weiter unten zeigen wird.

Daß die Erscheinungen der Elasticität, mindestens bei festen Körpern, als eine Folge der veränderten Lage der Elemente, einer Verschiebung derselben, zu betrachten, wird jetzt allgemein angenommen, und ist als unmittelbares Resultat der Beobachtung anzusehen. Am ausführlichsten und gehaltreichsten ist diese Ansicht erläutert durch BIOT <sup>2</sup>, welcher sie zugleich mit der Hypothese über die verschiedene Lage und das gegenseitige Verhältniß der Elementartheilchen in den Körpern, je nachdem sie expansibel, tropfbar flüssig oder fest sind, in Verbindung bringt. Hiernach können auch bei festen Körpern die Bestandtheile durch äußere mechanische Gewalt gezwungen werden, ohne Aufhebung der Cohäsion einander veränderte Seiten zuzuwenden, welches auf eine aus den Erscheinungen der Krystallisation entnommene Anziehung nach der Richtung

<sup>1</sup> Grundriß d. theor. Physik. I. 54.

<sup>2</sup> Traité I. 468.

der Axen jener Elemente führen würde. Die Verschiebung derselben kann ferner allgemein seyn, oder partiell, indem einige in ihrer Lage bleiben, auch beruhet hierauf im Allgemeinen die Formänderung der Körper und ihre Verwandlung in Drähte, Bleche u. s. w. verbunden mit einer ungleichen Dichtigkeit des Gefüges, wie solches z. B. bei der Oberfläche der Drähte und bei getriebenen Blechen statt findet <sup>1</sup>. Ist die Einwirkung einer äußern Gewalt minder stark, und eine gewisse Grenze nicht überschreitend, so werden die Theile nach ewigen Oscillationen wieder in ihre frühere Lage zurückkommen, und dieses ist der eigentliche Charakter der Elasticität. BIOT hält hiernach die Elasticität für wesentlich verschieden von der Cohäsion, indem die letztere die absolute Kraft bezeichnet, womit die Theile der Körper an einander hängen; indess ist nicht zu verkennen, daß eben das Bestreben der Körper, den Zusammenhang der Theile in ihrer ursprünglichen Lage zu erhalten und gegen die durch äußere Kraft erlittene Veränderung wieder herzustellen, das Wesen der Elasticität ausmacht.

Ist die gegenseitige Lage der Theile durch Streckung, Beugung, Druck oder Drehung verändert, jedoch innerhalb der Grenze der Elasticität des individuellen Körpers, so daß also bei nachlassender Kraft die anfängliche Form vollkommen wieder hergestellt wird, so müssen die in eine veränderte Lage gebrachten Theile bei der Herstellung der ursprünglichen Form die früher erlittenen Veränderungen rückwärts wieder herstellen, oder die nämlichen Räume wieder durchlaufen, welche sie bei der mitgetheilten Veränderung allmählig durchlaufen haben. Insofern die Erscheinungen der Elasticität nothwendig auf das Gesetz der Attraction zurückgeführt werden müssen, da sie durch die Cohäsion bedingt sind und nicht statt finden, sobald die letztere zum Theil oder völlig überwunden ist, so könnte man argumentiren, daß die Reaction durch die Elasticität mit der Zunahme der einwirkenden Kraft abnehmen müsse, wenn man annehmen wollte, daß die Theile sich zunehmend voneinander entfernten. Die Erfahrung ergiebt aber das Gegentheil, indem vielmehr innerhalb der Grenzen der vollkommenen Elasticität die Reaction der einwirkenden Kraft nach der angegebenen, durch Hooke aufgefundenen und nachher allge-

---

<sup>1</sup> Vergl. Robison Mech. Phil. I. 386.



sein bestätigten Gesetze direct proportional ist. Hieraus folgt, daß keineswegs eine Entfernung der Theile von einander statt findet, welche auch bei Zusammendrückungen nicht einmal angedeutet wird, aber auch bei Streckungen und Beugungen nicht annehmen ist, insofern keine absolute Vermehrung des Volumens statt findet; vielmehr beruhen die Erscheinungen der Elasticität bloß auf einer Veränderung der Lage der Theile gegen einander und des mechanischen Gleichgewichts (*équilibre stable*), worin sie sich im Zustande der Ruhe befinden<sup>1</sup>, wahrscheinlich nicht ohne Einfluß der Richtung ihrer Axen gegen einander, wenn man anders gewisse Anziehungsaxen, nach der Analogie der Krystallisationsaxen, anzunehmen geneigt ist. Diese Ansicht weiter zu verfolgen würde indess zu sehr in das Gebiet des bloß Hypothetischen führen. Wenn aber der Satz begründet ist, daß die Reaction der Elasticität allezeit der die Form verändernden Gewalt proportional wächst, so muß nach dem Aufhören der letzteren die Oscillation, vermöge welcher die Theile in den ursprünglichen Zustand des Gleichgewichts zurückkehrt, dieser Gewalt gleichfalls proportional seyn, und hiernach sind diese Oscillationen isochronisch, wie groß auch der Bogen seyn mag, welchen die Theile dabei durchlaufen, ein hauptsächlich in der Lehre vom Schalle höchst wichtiger Satz. Daß hierbei wegen der Reibung der Theile an einander der Oscillationsbogen der Theile nicht doppelt so groß wird, als derjenige ist, durch welchen sie anfänglich bewegt wurden, somit also die Oscillationen endlich selbst aufhören müssen, ist oben schon bemerkt. Werden die Theile der Körper durch äußere Gewalt über die Grenze der Elasticität hinausgerückt; so kommen sie nicht ganz in ihre frühere Lage zurück, und es muß daher eine Verschiebung derselben statt gefunden haben, welche so sehr wachsen kann, daß die Cohäsion zuletzt überwunden wird, und der Kör-

---

<sup>1</sup> Nach Robison Mech. Phil. I. 379 befinden sich die Elemente der Körper, wenn diese in ihrem gewöhnlichen Zustande sind, in einem Zustande des Gleichgewichts anziehender und abstoßender Kräfte, indem sie sich entweder nur in einzelnen Puncten berühren, oder nach der Theorie durch attractive und repulsive Kräfte im Gleichgewichte gehalten werden. Nach Poisson in Mém. de l'Inst. An. 1812. p. 171 ist die Elasticität Folge einer Repulsion zwischen den Theilen (*molécules*) der Körper; welche sich bloß auf unmeßbare Fernen erstreckt.

per zerbricht, zerreißt. Nach dieser Ansicht muß die Elasticität der Theile verändert werden durch das Hämmern, Drahtziehen, Walzen, zugleich auch durch das Härten, Anlassen, Kühlen u. dergl. m. und hiernach zeigen sich auch die Erscheinungen der Elasticität verschieden, obgleich es schwer ist, in den einzelnen Fällen den Einfluß dieser Veränderungen der Körper auf die Elasticität genau nachzuweisen. Indefs können wir mit Wahrscheinlichkeit schließen, daß z. B. durch das Kühlen des Glases die Sprödigkeit vermindert, die Elasticität aber vermehrt werde, weil die Theile beim langsamen Erkalten eine regelmäßigere Lage annehmen, und daher weiter über einander geschoben werden können, ehe die Grenze ihrer Cohäsion überschritten wird. Eben dieses findet statt bei dem Stahl, welchem ein schnelles Abkühlen (Härten) eine größere Sprödigkeit ertheilt, die durch stärkeres Anlassen mehr und mehr vermindert wird.

Indefs dürfen wir solchen Schlüssen hinsichtlich der Anwendung der Elemente der Körper nicht zu großes Vertrauen schenken. Wären sie auf ein nothwendiges Naturgesetz gegründet, so müßten die Erscheinungen allgemein seyn, welches keineswegs der Fall ist. Das Härten nämlich, welches von so großem Einflusse beim Stahl ist, zeigt eine unmerkliche oder keine Wirkung beim Golde, Silber, Zinn, Kupfer und andern verschiedenen Metallen, und was das merkwürdigste ist, zeigt sich gerade das Gegentheil bei derjenigen Metallmischung, welche zu dem indischen Instrumente *Gong-gong*<sup>1</sup> genommen wird, und aus 78 Th. Kupfer mit 22 Th. Zinn besteht. Dagegen nämlich und nach ihm Biot haben gefunden, daß dasselbe nach langsamen Erkalten höchst spröde und brüchig ist, während es durch schnelles Ablöschen im Wasser hämmerbar wird. Im ersten Falle ist sein Bruch glänzend weiß, wie Zinn, letzteren kupferbraun. Indem nun auch die Bruchfläche des Stahls nach der Verschiedenheit der Härtung verschieden, und überhaupt anders ist, als beim Eisen, so führt dieses auf den Schluß, daß diese Verschiedenheit eine Folge der ungleichen Aggregation und Lage der Bestandtheile sey. Daß aber eine verschiedene Behandlung der Körper eine solche Verschiedenheit

---

<sup>1</sup> Vergl. *Gong-gong*.

<sup>2</sup> Biot a. a. O. S. 515.

heit hervorbringe geht aus andern Erscheinungen hervor. So ist die Polarisation des Lichtes anders in nicht gekühltem, als in gekühltem Glase; mechanischer Druck, ungleiche Erwärmung bringt gleichfalls eine Veränderung hervor, auch fand THIARD den bis  $60^{\circ}$  C. erwärmten und langsam erkalteten Phosphor weiß und durchsichtig, schnell abgekühlt aber wurde er schwarz und undurchsichtig wie Kohle <sup>1</sup>.

Dafs eine andere Aggregation der Elemente bei flüssigen Körpern als bei festen statt finde, geht unverkennbar aus den Erscheinungen ihrer Elasticität hervor. Berücksichtigen wir zuvörderst die tropfbar flüssigen, indem nur diese im oben angegebenen Sinne des Wortes elastisch genannt werden können, so sind diese zuerst in sofern vollkommen elastisch, als sie der Erfahrung nach gegen jeden auch noch so grofsen Druck mit einer dieser zusammendrückenden Kraft proportionalen reagiren, und beim Nachlassen desselben ihr früheres Volumen wieder erhalten. Dafs dieses Gesetz nicht bis ins Unendliche gültig seyn könne ist als wahrscheinlich anzunehmend schon oben bemerkt, und es scheint das absolut Unendliche überhaupt nicht in der Natur vorhanden zu seyn, weil sie selbst endlich seyn mufs, wenn gleich ihre Grenzen nicht überall aufgefunden werden können, und PARROT <sup>2</sup> schlägt daher nicht ohne Grund vor, das unmeßbar Kleine *physisch unendlich Klein* im Gegensatze des *geometrisch unendlich Kleinen* zu nennen. Die Erscheinung der Elasticität tropfbar flüssiger Körper können wir uns nach LA PLACE, BIOT <sup>3</sup> u. a. hypothetisch aus der verhältnismäßigen Lage ihrer Bestandtheile gegen einander recht gut erklären. Nach BIOT nämlich ist bei diesen das repulsive Princip (die Wärme) nicht in dem Grade thätig, als bei den gasförmigen, deren Theile sich daher stets mehr zu entfernen streben. Vielmehr wirken die Anziehungskräfte bei ihnen so stark, dafs sie ihr durch äufseren Druck und die Wärme bedingtes Volumen stets beibehalten. Indefs zeigen sich bei ihnen, so lange sie im Zustande der tropfbaren Flüssigkeit bleiben, keine Anziehungsgesetze, welche von der Gestalt und Lage ihrer Elementartheilchen abhängen, und welche mit der Entfernung derselben von einander weit schneller abnehmen, als die Anziehungen überhaupt. Die Theilchen werden sich daher anziehen,

<sup>1</sup> G. XL. 342.

<sup>2</sup> Theor. Physik. I. 65.

<sup>3</sup> Traité I. 467. Vergl. *Festigkeit und Flüssigkeit*.



welches auch immer die gegenseitige Lage derselben rücksichtlich ihres Schwerpunctes und ihrer Attractions-Axen seyn mag, woraus dann eine freie Beweglichkeit ihrer Theile folgt. Dies leitet hieraus ferner den großen Widerstand her, welchen sie vermöge ihres repulsiven Principes jeder zusammendrückenden Kraft entgegen setzen, und welcher hiernach, eben wie die Erfahrung gemäß, jederzeit der Zusammendrückung direct proportional ist, bis sie durch dieselbe in eine unveränderliche Lage kommen oder fest werden. Hiermit würde nämlich die kürzlich beobachtete Erscheinung zusammenhängen, daß aus manchen Flüssigkeiten durch heftigen mechanischen Druck Krystalle ausgeschieden werden sollen. Bei ihnen kann daher, so lange sie tropfbar flüssig sind, weder eine Biegung noch eine Drehung elasticität stattfinden, insofern die Anziehungsgesetze ihrer Theilchen in jeder Lage derselben gleich sind, sie daher auch kein Bestreben äußern, eine veränderte Lage dieser Theilchen wieder herzustellen, und ihre Elasticität kann sich daher bloß gegen einen Druck äußern, welcher jene einander absolut näher zu bringen strebt, als dem Verhältnisse ihrer Attraction und Repulsion angemessen ist, mithin sind sie bloß gegen absolute Zusammendrückung in einen engeren Raum elastisch, und kehren zu ihrem früheren Volumen, als dem stabilen Gleichgewicht ihrer repulsiven und attractiven Kraft angemessen, zurück, sobald dieser Druck aufhört. Dieses kann indess nur so lang stattfinden, bis ihre Theile entweder durch den Druck selbst eine feste Lage gegeneinander annehmen, worüber uns indess bis jetzt genügende Erfahrungen fehlen, oder bis sie durch anderweitige Bedingungen, hauptsächlich durch Entziehung der Wärme, eine feste, entweder äußerlich erkennbare regelmässige Lage ihrer Theile annehmen (krystallisiren) oder anscheinend unregelmässige Lage derselben erhalten, in welchem Falle sie den Gesetzen fester Körper folgen<sup>1</sup>.

Durch diese Demonstration ist allerdings die Erscheinung so bezeichnet, wie die Erfahrung sie darbietet, wobei jedoch die Bemerkung nicht entgehen kann, daß sowohl über die Lage und Anziehung der Elemente, als auch über den Conflict attractiver und repulsiver Kräfte etwas angenommen wird, was nicht auf unmittelbare Erfahrung gegründet ist. Zu den letzte-

---

<sup>1</sup> Vergl. Young Lectures on Nat. Phil. I. 136.

man muß man indess nothwendig seine Zuflucht nehmen, wenn man consequent argumentiren will. Denn wenn man annimmt, daß die Elemente der Flüssigkeiten einander durch mechanischen Druck mehr genähert, oder daß die einen mehr in die Zwischenräume der andern eingedrückt sind, so müssen sie nothwendig bei der auf Erfahrung beruhenden gleichmäßigen Lage aller Theile gegen einander durch Repulsivkraft wieder zurückgestoßen werden, ohne daß bloße anziehende Kräfte dieses Phänomen zu erklären vermögen <sup>1</sup>.

#### IV. Praktische Anwendungen.

Eine vorzügliche Anwendung der vorhergehenden Betrachtungen geben die aufgefundenen Gesetze, nämlich daß die Elasticität oder die elastische Kraft der Körper einer auf sie einwirkenden, ausdehnenden, beugenden oder zusammendrückenden Kraft so weit proportional ist, bis die dadurch erzeugte Veränderung derselben über die Grenze ihrer Elasticität hinausgeht, und daß eine über diese Gränze hinausgehende, auf die Körper fortdauernd wirkende Gewalt dieselben allmähig und mit zunehmender Geschwindigkeit, oder auch durch öftere Wiederholung endlich zerstören muß. So wird ein Geschütz, wenn es mit einer über die Grenze seiner Cohäsion hinausgehenden Ladung geladen wird, zwar nicht das erstemal, wohl aber bei wiederholten Schüssen zerrissen werden, und ein auf gleiche Weise übermäßig beschwerter Balken zwar nicht augenblicklich, aber mit der Zeit brechen, nachdem seine Biegung fortwährend zugenommen hat <sup>2</sup>. Man darf daher beim Maschinenwesen keinen Theil über die Grenze seiner Elasticität hinaus belasten.

Körper, welche eine nicht große Elasticität, aber bedeutende Harte haben, können unter geeigneten Umständen große Lasten tragen, weil sie der beugenden Gewalt nur wenig nachgeben, wenig herabsinken, und nicht leicht über die Grenze ihrer Cohäsion hinaus gebracht werden. Wirkt aber eine ihre Sprödigkeit treffende Gewalt auf sie, dann zerbrechen sie leicht.

<sup>1</sup> Eine, nach meiner Ansicht, ungenügende Erklärung des Wesens der Elasticität von Barruel in Journ. de Ph. XLIX. 251 ausgezogen in Journ. de l'École polyt. cah. XI. 295 erwähne ich eben deswegen bloß beiläufig.

<sup>2</sup> Tredgold on cast Iron. 8. 5.

So wird eine Glassäule und ein Balken von sprödem Gusse eine große Last zu tragen vermögen, beide aber können durch einen Schlag oder Stoß leicht zerspringen<sup>1</sup>.

Um die Stärke der Elasticität, hauptsächlich in Hinsicht auf den Widerstand, welchen die Körper vermöge dieser Eigenschaft einer ihre Form verändernden Gewalt entgegensetzen, auf einen allgemeinen Ausdruck zurückzubringen, hat THOMAS YOUNG<sup>2</sup> den Ausdruck *Modulus der Elasticität* eingeführt, welcher nachher in den Werken der Engländer über Mechanik beibehalten ist. Dieser stützt sich auf das oben erwähnte durch die Erfahrung aufgefundenene Gesetz, daß die Veränderung, welche ein elastischer Körper durch eine gewisse Kraft erleidet, dieser letzteren so lange direct proportional ist, als die Theile des Körpers keine Veränderung ihrer Lage erleiden; also wenn z. B. ein an beiden Enden unterstützter Stab durch ein Gewicht von 10 ℔ in der Mitte desselben ruhend um 0,1 Z. herabgedrückt wird, so sinkt er durch 20 ℔ unter gleichen Umständen um 0,2 Z. herab. Hiernach kann also die Elasticität der Körper durch den Modulus der Elasticität ausgedrückt werden, wenn man hierunter eine Säule von der nämlichen Substanz versteht, welche fähig ist einen Druck auf die Unterlage hervorzubringen, und sich zu dem Gewichte, wodurch eine Zusammenrückung des Körpers hervorgebracht wird, verhält wie die Länge des zusammengedrückten Körpers zu seiner Verkürzung. Nennt man also den Modulus der Elasticität = M, das Gewicht, welches eine Säule von der Länge l um eine Größe = f verkürzt, = P: so ist

$$M : P = l : f; \text{ also } M = \frac{P l}{f}.$$

Drückte z. B. ein Gewicht von 1000 ℔ eine Säule von 100 Z. Länge um 1 Z. zusammen, so wäre der Modulus der Elasticität für diesen Körper

$$M = \frac{1000 \times 100}{1} = 100000,$$

wobei vorausgesetzt wird, daß der Erfahrung nach ein gleich großes Gewicht, an einer gleich langen Säule hängend, sie auch um eine gleiche Größe herabziehen oder ausdehnen würde. U

1. Tredgold on cast Iron. S. 32.

2. Lectures on Nat. Phil. I. 137, II. 46.



dieses deutlicher darzustellen<sup>1</sup> sey AB eine Prisma von einer willkürlichen Substanz, und BC eine Verlängerung desselben, welche die ganze anzuwendende Kraft darstellt, wodurch das Prisma um die geringe Gröfse aA ausgedehnt wird. Während AB unverändert bleibt, muß aA dem herabziehenden Gewichte BC proportional seyn, also

$$aA : BC = AB : \frac{AB \times BC}{aA} = CD$$

$$\text{oder } aA : AB = BC : \frac{AB \times BC}{aA} = CD$$

Wenach also CD eine constante Gröfse ist, und da BC das nämliche Verhältniß zu CD hat, als aA : AB, so muß ein Theil von CD durch sein Gewicht eine verhältnißmäßige Ausdehnung von AB hervorbringen. So würde also eine Säule von 0,001 der Länge von CD die Säule AB um 0,001 herabziehen und auf sie drückend um eine gleiche Gröfse zusammendrücken<sup>1</sup>.

Es geht hieraus hervor, daß man eben sowohl von dem Gewichte, als auch von der Höhe des Modulus der Elasticität reden könne, indem man sich allezeit eine Säule von der gegebenen Substanz denkt, welche durch ihr eigenes Gewicht die bestimmte Gröfse ihrer Verkürzung oder Verlängerung hervorbringt, auch liegt es am Tage, daß man mittelst dieser Normalgröfse die zur Elasticität der verschiedenen Körper gehörigen Erscheinungen construiren könne. Die Höhe des Modulus der Elasticität ist allezeit die nämliche, wie auch die Form des Körpers seyn mag, auch wird nach dem Gesetze der Elasticität eine Vermehrung oder Verminderung derselben eine proportionale Veränderung der Zusammendrückung herbeiführen. Für die Luft ist die Höhe des Modulus der Elasticität etwas über eine geographische Meile; denn wenn man das Verhältniß des Wassers zur Luft = 779,44 : 1 und des Quecksilbers zum Wassers = 13,6 : 1, die Höhe des Barometers aber = 2,3 F. annimmt, so würde eine gleichmäßig dichte Luftsäule von 24381 F. diejenige Elasticität derselben hervorbringen, welche ihr jetzt eigen ist, jede Vermehrung oder Verminderung aber eine dieser proportionale Zusammendrückung oder Ausdehnung zur Folge haben. Das Gewicht des Modulus der Elasticität eines gegebenen Körpers muß allezeit über die Grenze seiner Cohäsion hinausgehen; denn da

<sup>1</sup> Vergl. Leslie Elements of Nat. Phil. I. 215.

dasselbe ihn einmal seiner Größe proportional ausdehnt, so diese Ausdehnung nicht nachlassen, bis der Körper zerissen ist.

Will man bei der Berechnung und Messung des Widerstandes, welchen elastische Körper einer ihre Gestalt verändernden Gewalt entgegensetzen, von dieser Bezeichnung Modulus der Elasticität Gebrauch machen, so führen hierzu folgende Betrachtungen<sup>1</sup>. Bezeichnet  $f$  ein Gewicht in Pfund, welches ein Prisma von einem Quadratzoll Querschnitt zu tragen vermag, ohne über die Grenze seiner Elasticität ausgedehnt werden,  $W$  aber ein anderes Gewicht, welches von einem Prisma getragen werden kann, dessen Breite  $= b$  und Dicke  $= t$  ist, so ist

$$f : W = 1 : b t; \text{ also } \frac{W}{f} = b t.$$

Ist ferner  $e$  die Größe, um welche ein Prisma von einem Quadratzoll Querschnitt und einem Fuß Länge durch ein Gewicht  $= f$  ausgedehnt wird, und ist  $l$  irgend eine andere gegebene Länge, so ist

$$1 : l = e : l e,$$

da bei elastischen Körpern die Ausdehnung dem Gewichte proportional ist, wonach also auch

$$f : W = e : \frac{W e}{f}$$

oder wenn man aus der vorhergehenden Proportion auch die Länge  $= l$  mit einführt, so ist  $\frac{W l e}{f} = \Delta$  diejenige Ausdehnung, welche für eine gegebene Länge  $= l$  durch ein Gewicht  $= f$  hervorgebracht werden. Geht man nun von dem Grundsatz aus, daß wie sich die Länge einer gegebenen Säule zu der Verminderung dieser Länge, so der Modulus der Elasticität zu der die Verminderung bewirkenden Kraft verhält, so hat man für das *Gewicht des Modulus der Elasticität*  $= m$  die Proportion

$$e : f = 1 : m \text{ also } m = \frac{f}{e},$$

und wenn  $p$  das Gewicht einer Säule der Substanz von 1 F. Länge

---

<sup>1</sup> Tredgold Practical Essay on the strength of cast Iron. London 1824. S. 119.

und einem Quadratzoll Querschnitt bezeichnet,  $M$  aber die *Höhe des Modulus der Elasticität*, so ist

$$p M = \frac{f}{e} \text{ also } M = \frac{f}{p e}.$$

Um an einem Beispiele zu zeigen, wie beide Gröſsen  $m$  und  $M$  gefunden werden, so ist nach englischem Maſs und Gewicht bei weißem Marmor die Cohäsionskraft eines Parallelepipedon von einem Quadratzoll Querschnitt = 1811  $\mathcal{E}$  avoir-du-poids Gewicht, und die Ausdehnung seiner Länge bei 1 Fuß =  $\frac{1}{1394}$ , mithin ist

$$f : e = 1811 : \frac{1}{1394} = 2524534 = m.$$

Das Gewicht eines solchen Parallelepipedon aber beträgt 1,17  $\mathcal{E}$ ,

mithin ist  $\frac{f}{p e} = 1811 : \frac{1,17}{1394} = 2151102 = M.$

Die Gröſſe  $f$  oder die absolute Festigkeit der Körper bis zur Grenze der Ueberwindung ihrer Elasticität ist unter dem Artikel Cohäsion <sup>1</sup> nach den Resultaten der genauesten bekannten Beobachtungen auf rheinländisches Maſs und Cölnisches Markgewicht reducirt mitgetheilt. Es wird daher hier genügen, die Gröſſe  $f$ , desgleichen  $e$ ,  $p$ ,  $m$  und  $M$  nach TREDGOLD <sup>2</sup>, welcher hierüber am vollständigsten ist, jedoch ohne Reduction, also in englischem Fußmaſs und in avoir-du-poids Gewicht mittheilen, wobei ferner noch zu berücksichtigen ist, daſs die Zahlen unter  $e$  den Nenner eines Bruches angeben, welchem die Einheit als Zähler zugehört.

<sup>1</sup> S. Cohäsion Th. II. S. 153.

<sup>2</sup> z. a. O. S. 269.



Substanzen	f	e	p	m	M
Stahl	45000	645	3,400	29000000	8530
— nach Tredgold <sup>1</sup>	51000	585	3,400	29983410	8818
Schmiedeeisen	17800	1400	3,300	24920000	7550
Gufseisen	15300	1204	3,200	18400000	5750
Messing	6700	1333	3,630	8930000	2460
Glockenspeise	10000	960	3,540	9873000	2790
Zinn	2880	1600	3,165	4608000	1453
Blei	1500	480	4,940	720000	146
Zink	5700	4200	3,050	13680000	4480
Quecksilber	—	—	5,938	4417000	750
Esche	3540	464	0,330	1640000	4970
Buché	2360	570	0,315	1345000	4600
Ulme	3240	414	0,236	1340000	4680
Rothtanne	4290	470	0,242	2016000	8330
Weißtanne	3630	504	0,204	1830000	8970
Lerchenbaum	2065	520	0,243	1074000	4415
Mahagoni	3800	420	0,243	1596000	6570
Eiche	3960	430	0,360	1700000	4730
Fichte	3900	414	0,186	1600000	8700
Weißer Marmor	1811	1394	1,170	2520000	2150
Schiefer von Wallis	11500	1370	1,190	15800000	13240
— a. Westmoreland	7870	1640	—	12900000	—
— a. Schottland	9600	1645	—	15790000	—
Portland - Stein	857	1789	0,920	1533000	16720
Wasser	—	—	0,434	325000	7500
Fischbein	5600	146	0,562	820000	14580

Die bekannten Gesetze der Elasticität sind oben aus den Versuchen gefolgert, und es sind demnächst einige unmittelbare Anwendungen derselben nachgewiesen, welche übrigens in der Einfachheit der Sache selbst nicht weitläufig seyn können. In der Anwendung kommt auch die Elasticität der Körper an sich weit weniger in Betrachtung, als vielmehr der Widerstand, welchen dieselben vermöge jener ihrer Eigenschaft so lange zu leisten vermögen, bis ihre Theile eine solche Veränderung ihrer Lage erleiden, daß sie dieselbe nicht vollständig wieder herstellen (*take a set*). In wie fern dieses zur Bestimmung der

<sup>1</sup> Phil. Trans. 1824. II. 358.

igen Lasten benutzt werden kann, womit die verschiedenen Körper nach ihrer Länge und nach ihrer Quere, ohne eine bleibende Veränderung zu erleiden, beschwert werden dürfen (absolute, relative und rückwirkende Festigkeit), ist unter dem Artikel *Cohäsion* gezeigt, und es bleibt daher hier nichts weiter übrig, als eine Anwendung davon auf diejenigen Fälle zu machen, in denen Körper um ihre Axe gedreht werden, z. B. bei den Wellen der Räder, den Winden, den Schrauben u. a. m. welche wegen ihres unmittelbaren Zusammenhanges mit den Gesetzen der Elasticität der Körper, wenn sie um ihre Axe gedreht werden, dort nicht erörtert werden konnten.

Es ist oben gezeigt, daß die Kraft, womit die Körper in diesem Falle der einwirkenden Gewalt Widerstand leisten, der vierten Potenz ihres Halbmessers directe und dem einfachen Verhältnisse ihrer Länge umgekehrt proportional sind. Nennt man also den Coefficienten ihrer Elasticität  $\alpha$ , ihre Länge  $l$ , ihren Durchmesser  $d$ , und berücksichtigt zugleich, daß nach dem Gesetze des statischen Momentes die Kraft ihrer Entfernung von Umdrehungspuncte proportional ist, nennt man also die Länge des Hebelarmes, an welchem die Last den gegebenen Körper zu winden strebt, von der Umdrehungsaxe an,  $= R$ , so ist allgemein die Kraft  $W$ , welche mit der Elasticität des gegebenen Körpers ohne bleibende Verrückung seiner Theile im Gleichgewichte steht,

$$W = \frac{\alpha d^4}{16 R}.$$

Für die praktische Anwendung würde erforderlich seyn, den Coefficienten  $\alpha$  bei denjenigen Körpern, wovon im Maschinenwesen vorzüglich Gebrauch gemacht wird, durch Versuche anzufinden. Indefs ist dieses, so weit mir bekannt, noch bei den wenigsten Substanzen geschehen, und bleibt dieses daher künftigen Untersuchungen vorbehalten. Einen andern Weg hat SAEGOLD<sup>1</sup> betreten, um praktische Regeln über die erforderliche Stärke des Materials gegen die dasselbe drehende Gewalt anzufinden. Hierbei nimmt er an, daß ein rechteckiger Körper, etwa ein Blech, entweder durch eine denselben rechtwinklig theilende Linie, oder in zwei seiner Kanten unterstützt sey, und durch eine an die zwei freischwebenden Sei-

<sup>1</sup> a. a. O. S. 216 ff.  
III. Bd

ten gehangene Last gebogen werde, so lange als seine Elasticität den beugenden Kräften ohne bleibende Formänderung Widerstand zu leisten vermag, wovon er dann zur Auffindung derjenigen Kraft übergeht, mit welcher ein Körper von beliebiger Form einer ihn um seine Längsaxe drehenden oder windenden Last widersteht. Auf diese Weise findet er für einen Ball von quadratischem Querschnitt, dessen Seite in Zollen =  $s$ , Länge in Fulsen =  $l$ , der Abstand der Last von seiner Längsaxe ebenfalls in Fulsen =  $R$  ist, das Gewicht =  $W$  in Pfund welches in diesem Abstände auf denselben wirken darf

$$W = \frac{f s^2}{1728 R l} (s^2 + 72 l^2) \dots I,$$

worin  $f$  dasjenige Gewicht in Pfunden bezeichnet, womit ein Parallelopipedon von einem Quadratzoll Querschnitt ohne bleibende Formänderung nach seiner Länge belastet werden darf und welches in der vorstehenden Tabelle enthalten ist. Für einen Cylinder ist auf gleiche Weise, wenn  $d$  den Durchmesser in Zollen bezeichnet, die übrigen Bezeichnungen aber beibehalten werden,

$$W = \frac{f d^2}{2942 R l} (d^2 + 144 l^2) \dots II,$$

Es findet sich, daß der Widerstand gegen die Drehung bei einem cylindrischen Körper ein Minimum wird, wenn  $12 l = d$ , oder die Länge dem Durchmesser gleich ist. Substituiert man diesen Werth in die angegebene Formel, so ist

$$W = \frac{f d^3}{122,8 R} \dots III,$$

welche bequeme Formel in allen denjenigen Fällen angewandt werden kann, wenn die Länge des Cylinders den Durchmesser übertrifft. Unter dieser nämlichen Bedingung ist für einen hohlen Cylinder von einem äußeren Durchmesser =  $d$  und einem inneren =  $n d$

$$W = \frac{f d^3}{122,8 R} (1 - n^4) \dots IV,$$

TREDGOLD giebt  $n = 0,6$  als das beste Verhältniß für die Durchmesser an, in welchem Falle

$$W = \frac{f d^3}{141,7 R} \dots V$$

wird.



Als Beispiel zur Erläuterung mögen folgende dienen. Würde der Durchmesser einer Mühlenwelle aus Gufseisen verlangt, welche ein Rad von 9 F. Radius tragen sollte, gegen dessen Umfang das Wasser im Maximo mit einer Kraft von 2000 & wäre, so wäre nach der Formel III das Gewicht  $W = 2000 \text{ &}$ , der Halbmesser  $R = 9 \text{ F.}$ , die Stärke des Gufseisens  $f$  nach der stehenden Tabelle  $= 15300$  gesetzt,

$$2000 = \frac{15300 d^3}{122,8 \times 9}$$

woraus  $d^3 = 144,477 \dots$  also  $d$  nahe genau 5,25 Z. als Durchmesser der Welle gefunden wird. Soll dagegen der Cylinder ein hohler mit dem angegebenen Verhältnisse der Durchmesser seyn, so wäre nach der Formel V, die nämlichen Werthe substituirt,

$$d^3 = \frac{2000 \times 141,7 \times 9}{15300}$$

also  $d$  nahe genau 5,5 Z. Auch bei diesen aus TREDGOLD entlehnten Formeln und Beispielen ist englisches Fußmaß und Gewicht beibehalten. M.

## Elaterometer.

**Elasticitätsmesser; *Index mercurialis*; Baromètre d'épreuve; Air gage, air gauge, steam-gage.** Eine Vorrichtung an Luftpumpen und Dampfmaschinen, um die Elasticität, mit welcher verdünnte oder verdichtete Luft unter dem Recipienten, oder auch die Dämpfe im Cylinder einer Dampfmaschine dem Drucke der atmosphärischen Luft entgegen wirken.

Das *Elaterometer für die Luftpumpe* ist eigentlich ein Barometer A, B, C, dessen oberes Ende, A, anstatt zugeschmolzen zu seyn, offen ist, und durch eine Zuleitungsröhre D mit dem innern Raum des Recipienten in Verbindung steht. Vor der Verdünnung steht das Quecksilber in beiden Schenkeln des herberförmigen Barometers gleich. z. B. bei  $ff'$ ; so wie aber die Luft im Recipienten verdünnt wird, drückt die Atmosphäre durch den offenen Schenkel CB nach, und es erhebt sich in AB. Die Röhren sind von  $f$  aus auf und niederwärts nach Zollen und Linien eingetheilt, und ein in der Nähe hängendes Barometer giebt das Verhältniß der Verdünnung durch die Luftpumpe zu der

Fig.  
25.

*Torricelli'schen Leere* zu erkennen, den äußern Barometerstand gleich 1 gesetzt. Das Letztere läßt sich entbehren, wenn Schenkel BC bei C zugeschmolzen ist, so daß CB ein wirkliches Heberbarometer vorstellt, in welchem die Quecksilbersäule von i bis h geht. Vor der Verschließung der Hähne ist Luft unter dem Recipienten an Dichtigkeit der äußeren gleich und das Instrument zeigt in der Röhre BC, den wirklichen Barometerstand, den man für die kurze Zeit des Versuchs als unveränderlich annehmen kann. So wie man zu pumpen anfängt fällt das Barometer, und der Unterschied der Quecksilberhöhe in beiden Schenkeln giebt den der Verdünnung entsprechenden Barometerstand zu erkennen. Stünde dasselbe in beiden Schenkeln auf gleicher Höhe, so würde dieses eine *völlige Luftleere* im Recipienten anzeigen.

Es hält nicht schwer, das hier angegebene Heberbarometer in ein Gefäßsbarometer umzuwandeln, wobei man bei der ersten Art, wo das Quecksilber durch den äußern Atmosphärendruck heraufgetrieben wird, noch den Schenkel BC ersparen würde. Man darf nur unten, bei B ein Gefäß anbringen, in welches die Röhre AB eingesenkt wird. Die Construction ist auch wirklich diejenige des ersten Erfinders, HAWKSBEES<sup>1</sup>; nur mit dem Unterschiede, daß dieser die Barometeröhre direct in den Teller des Recipienten eintreten liefs, da hingegen späterhin NAIRO und BLUNT bei der Verfertigung einer Smeaton'schen Luftpumpe eine Seitenröhre mit einer messingenen, inwendig mit einer deckenden Kitt überzogene Büchse anbrachten, welche das empfindlich überspritzende Quecksilber aufnehmen sollte. Allein die große Ausdehnung, die man einem solchen Gefäße geben muß wenn man nicht mit beschwerlichen Reductionen sich plagewill, scheint dem Heberbarometer, zumal bei der zweiten der angeführten Constructionen, die ein eigentliches Barometer mit der Luftpumpe in Verbindung bringt, wesentliche Vorzüge für genauere Messung zuzusichern. Diese Idee findet sich in einer zwar reducirten, aber für den Gebrauch meistens genügenden Form ausgeführt, in dem abgekürzten Barometer, (*Baromètre tronqué*) welches DÜFAY<sup>2</sup> beschreibt. Es ist ein Gefäßsbarometer (dem man auch wegen der Capillardepression und de

Fig. 26.

1 Physico-mechanical experiments etc. London 1709. 4.

2 Mém. de l'Acad. 1734.

geschmeidigern Form ein Heberbarometer substituiren kann) von nicht mehr als 5 bis 6 Zoll Höhe, auf einem platten Fusse stehend, das unter die Glocke der Luftpumpe gesetzt wird. Seine Wirkbarkeit fängt erst an, wenn der Luftdruck unter dem Rezipienten nur noch einem Barometerstande von 3 bis 4 Zollen gleich ist.

Die Bestimmung der Dichtigkeit der eingeschlossenen Luft nach diesen Barometern ist einfach. Da die Dichtigkeiten oder Elasticitäten sich wie die Quecksilbersäulen verhalten, welche sie zu tragen vermögen, so braucht man nur die am Elaterometer sich ergebende Höhe des Quecksilbers mit dem jedesmaligen Stande desselben zu vergleichen, um auf das Maß der Verdünnung zu schließen. Bei der erstern Einrichtung, (nach HAWKSBEER) wo der äußere Luftdruck das Quecksilber in die Röhre AB hinaufreibt, verhalten sich die Dichtigkeiten der eingeschlossenen Luft, wie die Ergänzungen der Höhen des Quecksilbers zum Barometerstande, oder wenn  $a$  den beobachteten äußern Barometerstand,  $h$  die Höhe der angesogenen Quecksilbersäule,  $D$  die Dichtigkeit der äußern,  $d$  die der innern Luft bezeichnet,

so ist  $d = D \times \frac{a - h}{a}$ . Wäre also  $a = 28$  Zoll;  $h = 24$ ,

so ist  $a - h$ , oder die Elasticität der eingeschlossenen Luft  $= 4$  Zoll, mithin ihre Dichtigkeit  $= \frac{4}{28}$  oder  $\frac{1}{7}$  von derjenigen der äußern Luft. Bei dem Elaterometer nach DÜFAY hingegen hat man, wenn die Quecksilberhöhen  $h$  an dem Barometer in der oben luftleeren, Röhre CB gemessen worden,  $d : D = h : a$ ; also  $d = D \times \frac{h}{a}$ ; wenn daher dieses Barometer von 28 Zoll auf 24 Zolle fällt, so ist die Dichtigkeit der eingeschlossenen Luft  $= \frac{24}{28}$  oder  $\frac{6}{7}$  der äußern.

SMEATON hat noch ein anderes Elaterometer angegeben, welches von demjenigen des HAWKSBEER nur darin verschieden ist, daß nicht der aërostatistische Druck der freien Luft, sondern die Expansivkraft eines gewissen Quantums eingeschlossener Luft das Quecksilber in die Röhre AB hinaufdrückt. Seine Wirkung wird am deutlichsten eingesehen, wenn wir ihm die oben angedeutete heberförmige Gestalt geben, wobei man nur innerhalb des Verschlusses bei C ein gewisses Quantum atmosphärischer Luft eingeschlossen sich denken muß. Es gehe dieses von C bis f, und das Instrument sey so regulirt, daß vor dem



Auspumpen das Quecksilber in beiden Schenkeln gleich  $h$  stehe, was wohl am besten durch einen in C angebrachten d. verschließenden Hahn bewerkstelligt wird, durch welchen vor die atmosphärische Luft eindringen kann. So wie die Verdünnung beginnt, entsteht ein immerfort verändertes Verhältniß zwischen der unverminderten Elasticität der eingeschlossenen Luft im Schenkel B C, und derjenigen im Schenkel A B, d. gestalt, daß dasjenige, was der Letzteren an Elasticität abgeht durch den Druck der in A B sich erhebenden Quecksilbersäule ersetzt wird<sup>1</sup>. Es bezeichne  $d$  die (in Zollen der Barometers ausgedrückende) Dichtigkeit der Luft im Recipienten,  $D$  diejenige Dichtigkeit, welche dem äußern Barometerstande entspricht;  $a$  bedente das Volumen der eingesperrten Luft in Höhen  $a$  Zollen der cylindrischen Röhre B C ausgedrückt;  $h$  die Erhebung der Quecksilbersäule im Schenkel A B über die Höhe derselben im Schenkel B C, mithin die daraus erfolgende Depression in diesem Schenkel oder die Vergrößerung des eingesperrten Luftraumes  $\frac{1}{2} h$ , so ist die Luft, welche vorher den Raum  $a$  einnahm, auf  $a + \frac{1}{2} h$  ausgedehnt; ihre Federkraft, die vorher gleich dem Barometerstande war, ist nun im umgekehrten Verhältniß der Räume,  $a : a + \frac{1}{2} h$  geschwächt worden. In dieser verdünnten Luft steht auf der andern Seite die Luft im Recipienten, nebst der Quecksilberhöhe  $h$  im Gleichgewicht.

es ist also  $d + h = \frac{a D}{a + \frac{1}{2} h}$ ; daraus die gesuchte Dichtigkeit

$$d = \frac{a D}{a + \frac{1}{2} h} - h. \text{ Es sey } D = 28 \text{ Zolle, } a = 12 \text{ Z. ; } h = 16$$

$$\text{so ist } d = \frac{12 \cdot 28}{12 + 8} - 16 = 0,8 \text{ Zollen Quecksilberhöhe.}$$

Das nämliche Instrument läßt sich auch zur Abmessung der *Verdichtung* der Luft gebrauchen, wenn man  $h$  oder den Höhenunterschied der Quecksilberflächen negativ nimmt. Es

alsdann  $d' = \frac{a \cdot D}{a - \frac{1}{2} h} + h$ ; wäre nun der Stand des Quecksilbers im verschlossenen Schenkel über dem untern Niveau

$$\text{oder } h = 10 \text{ Zoll, so hat man für } d' = \frac{12 \cdot 28}{12 - 5} + 10 = 58 \text{ Z.}$$

oder eine mehr als zweifache Verdichtung. Es wird hier

<sup>1</sup> Philos. Trans. Vol. XLVII. art. 69.

vermuthet, daß die angewandten Röhren von gleichem Caliber seyen, und dieser Umstand mag dazu beigetragen haben, daß dieses Elaterometer nicht in Gebrauch gekommen ist, und daß selbst bei Luftpumpen nach SMEATON's Angabe die Einrichtung von HAWKSBEER angewandt wurde.

Bei dem vor Zeiten angewandten Verfahren, die Glasglocke zarterer Verschließung auf ein nasses Leder zu setzen, wurde in Vacuum so viel Wasserdampf erzeugt, daß das Elaterometer die eigentliche Verdünnung der Luft beträchtlich geringer angab, als sie wirklich war. Diesem Nachtheile half SMEATON durch die sogenannte *Birnprobe* ab, vermittelt welcher die Verdünnung durch das Zusammendrücken eines gegebenen Quantums verdünnter Luft bis zu gleicher Dichtigkeit mit der äußeren, gemessen wurde, bei welcher Verdichtung jene Dämpfe nicht mehr statt finden konnten. Die neuern Mechaniker haben durch das Aufschleifen der Recipienten auf den Teller der Luftpumpe jene Quelle der Feuchtigkeit entfernt, und so dürfte das Elaterometer allmählig wieder in seine Rechte treten, aus welchen es durch die nach ihrer gewöhnlichen Einrichtung auch nicht ganz tadelfreie Birnprobe verdrängt worden ist<sup>1</sup>.

Ganz die nämlichen Apparate wurden auch bei den Dampfmaschinen von ihrem berühmten Verbesserer J. WATT in Anwendung gebracht. Es sind derselben zweierlei. Das eine Elaterometer dient, um das Vacuum, welches durch die plötzliche Verdichtung der Dämpfe entsteht, oder die Elasticität der übriggebliebenen Dämpfe zu beurtheilen<sup>2</sup>, das andere giebt die Kraft der Wasserdämpfe an, welche aus dem Kessel in das Verdichtungsgefäß übergehen.

Aus dem in der Tiefe stehenden Verdichtungsgefäße steigt eine eiserne Röhre a b auf, welche bei b umgebogen und niederwärts gehend, bei c wieder aufwärts gerichtet ist; die Verlängerung cd von circa 30 Zollen Länge ist entweder von Glas, oder auch von Eisen und mit einem Schwimmer versehen. Durch das offene Ende d wird Quecksilber hineingegossen, bis es etwa bei f, f in beiden Schenkeln gleich steht. Der Hahn K dient, um den Apparat verschlossen zu halten, bis die Dämpfe abgekühlt sind, weil diese sonst das Quecksilber bei d herauswerfen

Fig.  
27.

1 S. Art. *Birnprobe*. I. 977.

2 S. Art. *Dampfmaschine* II. 473.

würden. Das Fallen der Flüssigkeit in der Röhre *cd* gibt die Leere im Verdichtungsapparate zu erkennen. Ist dieser und die Luftpumpe in gutem Stande, so fällt das Quecksilber um 14 bis 15 Zolle, was einem Druck von ungefähr eben so viel Pfunde auf den Quadratzoll gleich ist<sup>1</sup>.

Ein diesem sehr ähnliches Elaterometer bringt CUTHBERTSON<sup>2</sup> bei seinen Luftpumpen an, und zwar bei den größeren neben der gewöhnlichen Barometerröhre zugleich, bei den kleineren aber nur dieses allein, und giebt ihm den Namen *Doppelheber* oder *Doppelheberprobe* (*double syphon*). Dasselbe besteht aus einer doppelt heberförmig gebogenen Glasröhre *abcd*, etwa über 2 Lin. dick und etwas über eine Linie weit, deren aufstehendes, oben bei *d* zugeschmolzenes Ende *dc* bis über die untere Krümmung bei *c* mit Quecksilber gefüllt und wie ein Barometer ausgekocht ist. Die Zeichnung stellt alle drei Theile der Röhre in einer Ebene liegend dar, zur Ersparung des Raumes und für die Bequemlichkeit des Aufschraubens ist es aber besser, sie so zu biegen, daß sie die Kanten eines dreiseitigen Prisma bilden. Die so gebogene, gefüllte und gehörig ausgekochte Röhre wird in die männliche Schraubenfassung gekittet, und mittelst derselben auf ein mit der Oeffnung des Tellers der Luftpumpe in Verbindung stehendes Rohr geschraubt, so daß das Quecksilber in den Schenkel *dc* herabsinkt, sobald die Elasticität der Luft unter der exantlirten Campana geringe ist, als daß sie die Höhe der Quecksilbersäule *dc* zu tragen vermöchte. Um dann die Differenz der sogenannten *Guericke'schen Leere* unter der Campana und der *Torricellischen* über dem Quecksilber im Schenkel *cd* besser und genauer messen zu können, ist an dem aufstehenden Arme *n* der federnden und auf der Röhre verschiebbaren Zwinde *m* die bewegliche elfenbeinernen Scheibe *ff* befestigt, welche etwa einen Zoll hoch, und durch feine Striche in Linien und deren Zehntheile getheilt ist, durch die an zwei Drähten hängende Kugel *p* stets horizontal gehalten wird, und dadurch das Mittel darbietet, die Höhe der Quecksilbersäule in den beiden Schenkeln der Röhre nach Zollen und

<sup>1</sup> Das andere Elaterometer, als wesentlicher Theil der Dampfmaschine ist Th. II. S. 467 beschrieben, und Fig. 150 abgebildet.

<sup>2</sup> Description of an improved Air-pump etc. by J. Cuthbertson Amst. 1787. 8. S. 18. Dasselbst abgebildet Taf. II. Fig. 9.



deren Theilen scharf zu bestimmen. Der Unterschied derselben gibt dann unmittelbar die Elasticität der unter der Campana noch zurückgebliebenen expansibelen Flüssigkeiten an.

Einfache heberförmig gebogene und auf die angegebene Weise mit Quecksilber im einen Schenkel gefüllte und ausgeleerte Glasröhren, werden oft von den Physikern nach dem einmaligen Bedürfnis größer oder kleiner verfertigt, um unter die Campana zur Bestimmung des Grades der Verdünnung als Barometer gesetzt zu werden, deren detaillirte Beschreibung indess überflüssig scheint. H.

## Elektricität.

*Electricitas; Electricité; Electricity.* Mit diesem Namen bezeichnet man den Inbegriff gewisser Erscheinungen, welche von einem eigenthümlichen Zustande eines Körpers abhängen, in welchem derselbe leichte Körperchen aller Art, die ihm genähert werden, anzieht, dann wieder zurückstößt, und bei einer gewissen Intensität dieses Zustandes gegen gewisse ihm genäherte Körper, z. B. den Finger, einen leuchtenden und für das Gefühl stechenden Funken mit einem knisternden Schalle giebt, einen eigenthümlichen, dem des an der Luft sich langsam oxydirenden Phosphors ähnlichen, Geruch verbreitet, und noch andere weiter unten umständlich anzuführende Wirkungen äußert, auch andere Körper, die mit ihm verbunden werden, in den Stand setzt, eben diese Wirkungen hervorzubringen. Alles dieses nennt man *Elektricitäterscheinungen*, oder *elektrische Erscheinungen* und den Körper selbst in diesem Zustande *elektrisch*. Bisweilen bezeichnet man auch durch das Wort Elektricität (E) die Ursache dieser Erscheinungen in demselben Sinn, wie man durch das Wort Wärme die Ursache der Wärme-Erscheinungen, durch das Wort Licht die Ursache der Licht-Erscheinungen bezeichnet. Ich werde indess in den Artikeln, welche sich auf die E beziehen, dieses Wort in der Regel in dem zuerst aufgestellten Sinne gebrauchen, und wo von der Ursache selbst näher die Rede ist, entweder dieselbe, soferne sie als eine noch nicht hinlänglich genau bestimmte anzusehen ist, durch den allgemeinen Namen *elektrische Materie* oder durch *elektrisches Fluidum* bezeichnen.

Der Name dieser ganzen Lehre hat seinen Ursprung in dem griechischen Worte des Bernsteins oder Agtsteins ἤλεκτρον an welchem obige Eigenschaften unter gewissen Umständen erst bemerkt wurden<sup>1</sup>, daher auch einige deutsche Puristen, wie der Abt HEMMER in allen von diesem griechischen Worte geleiteten Worten, das deutsche Agtstein unterschieben wollte was aber wegen der barbarisch klingenden Zusammensetzung wie z. B. Beagtsteinkräftigen statt elektrisiren, Beagtsteinknüttungsrüstzeug statt Elektrisir - Maschine mit Recht keinen Eingang gefunden hat. Die wahrscheinlichste Ableitung<sup>2</sup> des Wortes ἤλεκτρον selbst aber ist die von seiner anziehenden Kraft hergenommene, die das alte Hellas mit der des Magnetes zusammenstellte, und welche beide den THALES dahin brachte auch leblosen Dingen eine Seele zuzuschreiben, — also von ἔλκειν, ziehen, die härtere Form ἔλκτρον, welche zunächst daraus hervorgehen würde, zu ἤλεκτρον gemildert, wie etwa ἡμέτερον zu ἡμαρ wird. Um derselben Kraft willen, an Stroh und Federn und Blättern bemerkt, nannten die Syrer den Bernstein *Räuber*<sup>3</sup>, die Perser *Strohräuber* (Karuba, wovon auch das noch jetzt den Bernstein bezeichnende Wort Carabe herkommt der französische Trivialname *tire-paille* ist bekannt. Gleich wie aber bei uns Deutschen der Name Bernstein nach einer Neben-eigenschaft, der Brennbarkeit (brennen, brennen) gebildet ist so ward bei den Griechen das blässere, stark mit Silber gemischte Gold, welches HENODOT<sup>4</sup> *Weisgold* nennt, weil seine Farbe an τὸ ἤλεκτρον erinnert, ὁ ἤλεκτρος (χρυσός) genannt.

Da die nähere Betrachtung dieser höchst merkwürdigen und mannigfaltigen Erscheinungen in verschiedene besondere Artikel der Einrichtung eines Wörterbuchs gemäß vertheilt werden muß, so werde ich in diesem allgemeinen Artikel eine Uebersicht aller wesentlichen Verhältnisse geben, unter welchen die Erscheinungen vorkommen können, und von denen ihre wichtigsten Modificationen abhängen, und zwar dieselben betrachte

1 S. *Geschichte der Elektricität.* pag 315 ff.

2 Diese für manche Leser gewiß nicht uninteressante Notiz verdanke ich meinen hochgeschätzten Collegen DAHLMANN.

3 Plin. H. N. XXXVII. c. 2.

4 Hist. I. 50.

5 Gründlichere Aufklärung giebt BUTTMANN über das Elektron Abh. der Berlin. Ak. J. W. 1818 — 19. S. 38 ff.

1. an sich überhaupt, 2. die Hauptverschiedenheiten derselben, 3. die Mittel sie zu erregen, 4. die Mittel diese Wirkungen weiter zu verbreiten und die Gesetze für diese Verbreitung, 5. die Gesetze für die Hauptformen der elektrischen Thätigkeitsäufse-  
 nung entwickeln, 6. eine gedrängte Geschichte der Elektricität und eine Nachricht von den Meinungen der Physiker über die Ursache derselben beifügen und 7. mit einer allgemeinen Betrachtung über das Verhältniß der Elektricität gegen andere Naturkräfte und über das, was in dieser Hinsicht noch aufzuklären bleibt, schließen.

## I Elektrische Erscheinungen im allgemeinen.

Wenn man eine reine und trockene Glasröhre mit der einen Hand hält, und mit der andern reinen und trockenen Hand, einen wollenen Lappen, oder am besten mit einem mit Amalgam<sup>1</sup> bestrichenem ledernen Lappen durch abwechselndes Auf- und Niederwärtsstreichen reibt, dann aber dieselbe einem kleinen leichten Körper, z. B. einem Stückchen Papier, einem Metallblättchen, oder noch besser, einem kleinen an einem seidenen Faden hängenden Kügelchen von Hollundermark oder Sonnenblumenmark oder Kork nähert, so wird die geriebene Röhre den leichten Körper zuerst aus einer merklichen Ferne anziehen, bald darauf wieder von sich stoßen, dann, wenn derselbe den Tisch wieder berührt hat, oder das aufgehängte Kügelchen mit dem Finger berührt worden ist, abermals anziehen, und so eine Zeitlang abwechselnd fortfahren.

Wenn man sich der geriebenen und dadurch el. gewordenen Glasröhre mit dem Finger etwa bis auf einen halben Zoll nähert, so sieht man zwischen beiden einen leuchtenden Funken, der mit einem schwachen knisternden Schalle hervorbricht, und im Finger ein schwaches Gefühl von Stechen hervorbringt. Im Dunkeln ist obige Lichterscheinung auffallender, auch sieht man einen bläulichen Schein an der Glasröhre dem Reibzeuge folgen, so wie man dasselbe fortbewegt. Ist die Glasröhre zu solchen Versuchen vorzüglich geschickt, von gutem grünen Glase, und recht gleichförmiger glatter Oberfläche, und hat man sie länger gerieben, so daß sie recht stark elektrisirt worden ist,

<sup>1</sup> 5. Elektrisirmaschine und *Amalgama*.



so wird man einen eigenthümlichen Geruch wie nach Phosphor verspüren, und wenn man ihr mit dem Gesichte nahe kommt etwas fühlen, gleichsam als ob ein feines Spinnengewebe gegen die Haut flöge.

Diese angeführten Merkmale sind die allgemeinsten der Elektrizität. Das erste, die *Anziehung leichter Körperchen*, zeigt sich schon bei den schwächsten Graden derselben; die beiden letzteren sind aber nur bei den stärkeren Graden der durch bloßes Reiben erzeugten E. anzutreffen, insbesondere wenn das Glas zu einer eigentlichen Elektrisir-Maschine vorgerichtet, und durch ein Reibzeug in den el. Zustand versetzt wird. Auch scheint der Phosphorgeruch der Glas- oder positiven E. ausschliessend zuzukommen. Andere el. Erscheinungen äussern sich nur unter besondern Umständen und Veranlassungen.

Eben das, was durch das Reiben des Glases erregt werden kann, erfolgt auch, wenn man ein Stück *Bernstein*, *Copal*, *Colophonium*, *Siegellack*, *Schwefel*, einen *hölzernen* im Backofen wohl *ausgetrockneten* und *erwärmten Stock*, *Porcellan*, ein *seidenes Band* u. s. w. reibt. Doch stehen diese Körper im Ganzen in Ansehung der Intensität der angeführten Erscheinungen, z. B. was die Entfernung betrifft, bis zu welcher sie die leichten Körperchen anziehen u. s. w., dem Glase weit nach, zumal wenn ihre Oberfläche mehr rauh, und sie nicht durch Erwärmung vollkommen trocken gemacht sind. Ein feines reines glattes Siegellack kommt dem Glase am nächsten. Sehr oft bemerkt man, daß solche, durch Reiben el. gewordene Körper, leichte Papier- oder Strohstückchen, Metallblättchen u. s. w. zwar anziehen, aber dann nicht wieder abstossen, sondern letztere daran hängen bleiben, welcher Fall vorzüglich dann stattfindet, wenn die erregte E. nur schwach ist, und sich darum mit mehr Schwierigkeit von der geriebenen Oberfläche, vollends wenn diese recht glatt ist, mittheilt.

Man kann im Allgemeinen sagen, daß beim Reiben alle Körper dasselbe wie beim Glase eintritt, nur bei vielen in einem sehr schwachen Grade, und nur bei Beobachtung anderer weitiger Bedingungen, indem z. B. an Metallen, wenn sie, in der Hand gehalten, gerieben werden, auch eine sehr starke Elektricität, die etwa durchs Reiben an ihnen erregt würde nicht zum Vorschein kommen könnte, wegen der augenblicklichen Ableitung derselben.

Solche Körper, wie die oben genannten, die durch Reiben merklich elektrisch werden, heißen *elektrische an sich* oder *eigenthümlich elektrische, idioelektrische Körper*, und sind zugleich *Nichtleiter* oder *Isolatoren* der E.; die durch Reiben nicht merklich elektrisch zu werden scheinen, wie die Metalle, nennt man *unelektrische, anelektrische Körper*, und sie sind zugleich *Leiter* der E. Es lassen sich in Hinsicht dieser Eigenschaft, unter den oben angegebenen Bedingungen durch Reiben el. zu werden oder nicht, womit die Eigenschaft die E. zu leiten oder nicht zu leiten im Ganzen gleichen Schritt hält, alle natürlichen Körper unter die angegebenen zwei Hauptclassen bringen, doch so, daß die Grenzlinie nicht scharf gezogen werden kann, indem es eben so wenig einen *vollkommenen Leiter*, als einen *vollkommenen Isolator* giebt, und die sogenannten *Halbleiter* den Uebergang von der einen Classe zur andern machen; endlich unter abgeänderten Umständen auch die Leiter durch Reiben merklich el. werden können, worüber das Nähere unter den Artikeln: *Isolatoren, Halbleiter* und *Leiter*, so wie unter der folgenden Rubrik nachzusehen ist.

Man nennt die Hand, oder überhaupt das, was den el. Körper reibt, *Reibzeug*, und eine Maschine, die durch ein beständiges Reiben ein Glas oder einen andern an sich el. Körper elektrisirt, eine *Elektrisirmaschine*. Es versteht sich indessen von selbst, daß beim Reiben zweier Körper an einander jeder wechselseitig als der geriebene oder als das Reibzeug betrachtet werden kann.

Wenn man an das Ende der elektrisirten Glasröhre einen Metalldraht, so lang er auch sey, anbringt, und eine metallene Kugel daran befestigt, so zeigen Draht und Kugel jene el. Hupterscheinung, leichte Körperchen aus der Entfernung anziehen und dann wieder abzustossen, so wie bei Annäherung des Fingers einen stechenden Funken zu geben, eben sowohl als die Glasröhre selbst. Man sagt daher, die E. der Glasröhre gehe in den Metalldraht und in die Kugel über, oder theile sich denselben mit. Zum Unterschiede nennt man die durchs Reiben erregte E. des Glases *ursprüngliche*, die in das Metall übergegangene aber, *mitgetheilte* E. Verbindet man dagegen die Metalkugel mit der Glasröhre durch eine sei-

dene Schnur, so giebt in diesem Falle die Kugel kein Zeichen einer E. Man sieht hieraus, daß die Seide die E. nicht überführt, oder daß sie die Mittheilung derselben verhindert. So verhalten sich alle an sich el. Körper, und eben das ist der Grund, warum sie auch Nichtleiter oder Isolatoren genannt werden. Der Medalldraht in dem ersten Falle leitete die E. der Glasröhre in die Kugel, das thun auch alle sogenannten unelektrischen Körper, und eben darum heißen sie *Leiter* oder *Conductoren*.

Wenn ein Körper mit lauter Nichtleitern umgeben ist, heißt er *isolirt*. Da die trockene Luft unter die Nichtleiter gehört, so ist ein Körper, der in trockener Luft an seidenen Schnüren hängt, auf einem Glasfusse oder Harzkuchen und dgl. ebenfalls isolirt. Ein solcher Körper kann seine E. nicht mittheilen, weil er lauter Nichtleiter berührt, die sie nicht überführen. Jedoch keiner von diesen Körpern ein absoluter Nichtleiter, so wird auch der am besten isolirte Körper durch eine langsame Ableitung seine E. doch allmählig verlieren.

Das Wasser und alle flüssigen Körper, Luft und Oele ausgenommen, sind Leiter. Daher verwandeln sich alle Nichtleiter in Leiter, wenn sie feucht werden, da, wie wir in der Folge sehen werden, die E. im gewöhnlichen Falle nur an der Oberfläche der festen Körper fortgeleitet wird, und folglich dann an der Oberfläche die Schicht eines Leiters findet, so dienen die Körper um so weniger zum Isoliren, je stärker ihre hygrometrische Eigenschaft ist. Selbst die Luft leitet, wenn sie feucht ist; daher kommt es, daß el. Versuche in feuchten Zimmern schlecht oder gar nicht gelingen, weil jeder elektrisirte Körper seine E. bald an die ihn berührende Luft abgiebt. Der feuchte Erdboden ist ein sehr guter Leiter, durch eine leitende Verbindung mit demselben, oder mit einem fließenden Wasser, welches mit der ganzen Wassermasse der Erdkugel in Verbindung steht, vermag man die stärkste E. abzuleiten, und jede Wirkung eines Körpers, die von sogenannter freier E. abhängt, aufzuheben.

## II. Entgegengesetzte Elektricitäten.

Die Person, welche die Glasröhre reibt, oder überhaupt das Reibzeug wird durch dieses Reiben zugleich mit elektrisirt.



Ist es mit Leitern, und durch diese mit dem Erdboden verbunden, so wird man seine E. zwar nicht wahrnehmen, weil sie sich augenblicklich durch ~~durch~~ die Leiter der Erde mittheilt, ist es aber isolirt, so zeigt es die für den el. Zustand im allgemeinen charakteristischen Erscheinungen gleichfalls. So werden z. B. zwei Personen, welche beide auf einem kleinen, durch Gellöse wohl isolirten Schemel, einem sogenannten Isolator<sup>1</sup> stehen, und wovon die eine die Kleider der andern mit einer recht trockenen Katzenfelle wiederholt schlägt, beide dann leichte Körperchen anziehen, und sich auch wohl, wenn der Versuch unter den günstigsten Umständen angestellt wird, wechselseitig einen kleinen Funken geben. Aber es findet sich zwischen der E. der Röhre und des Reibzeugs oder jener beiden Personen ein merkwürdiger Unterschied, der durch die nachfolgenden Versuche ausgemittelt wird.

Wenn ein leichter isolirter Körper, z. B. ein an einem seidenen Faden hängendes Kügelchen von Hollundermark der Röhre genähert, von ihr angezogen und dann wieder zurückgestoßen worden ist, so wird dieses Kügelchen, wofern es nicht inzwischen einen Ableiter zur Erde berührt hat, nicht weiter von der Röhre angezogen, sondern zurückgestoßen. Nähert man ihn aber in diesem Zustande dem Reibzeuge, vorausgesetzt, daß dasselbe an sich ein Nichtleiter ist, oder im Falle es ein Leiter ist, auf eine schickliche Weise beim Reiben mit einer isolirenden Handhabe gehalten wurde, so zieht ihn dieses stark an. Es stößt ihn aber dann, nach erfolgter Berührung, wieder ab, und in diesem Zustande der Abstossung zieht ihn nun die Röhre von neuem an.

Mehrere bewegliche isolirte, z. B. an feinen seidenen Fäden hängende Kork- oder Hollundermarkkügelchen, welche die Röhre angezogen und dann wieder abgestoßen hat, stoßen sich unter einander selbst zurück. Auch Kügelchen, welche das Reibzeug angezogen und wieder abgestoßen hat, stoßen einander selbst ab. Beide behalten dieses Merkmal der E., wenn sie gut isolirt sind, was vorzüglich eine recht gut isolirte, also eine recht trockene Luft voraussetzt, eine ziemliche Zeitlang. Bringt man aber ein Kügelchen, das die Röhre berührt hat, gegen ein solches, welches das Reibzeug berührt

<sup>1</sup> Vergl. *Isolatoren*.

hat, so ziehen beide einander an, und verlieren (vorausgesetzt, daß sie gleich sind, und die el. Spannung beider gleich groß ist) sofort ihre E. gänzlich, so daß auch nicht die mindeste Spur davon zurückbleibt, und werden dann beide gleichmäßig sowohl vom Reibzeuge als von der geriebenen Glasröhre angezogen.

Wenn man Größen, die beim Zusammenkommen einander vermindern, und wenn sie gleich sind, aufheben, entgegengesetzte nennt, so kann man hier die Elektricitäten des Glases und seines Reibzeuges als entgegengesetzte betrachten, und nach der Analogie entgegengesetzter Größen mit dem Zeichen  $+$  und  $-$  E. belegen, wobei, da überhaupt nur zunächst dieser Gegensatz ausgedrückt werden sollte, willkürlich  $+$  oder  $-$  der einen oder andern E. beigelegt werden könnte. Aus andern, in der Folge zu entwickelnden Gründen aber hat E. des Glases das  $+$  Zeichen erhalten.

Die angeführten Erscheinungen geben alsdann den Satz: *Gleichartige Elektricitäten stoßen sich zurück, ungleichartige ziehen sich an.* Die Glasröhre zog die Hohlundermarkkugel an, theilte ihr  $+$  E. mit, und stieß sie darauf zurück, weil beide nur  $+$  E. hatten. Derselbe Fall fand in Hinsicht auf die vom Reibzeuge angezogene Kugel statt, und eben so stießen die mehreren Kugeln die  $+$  E. oder  $-$  E. hatten einander zurück. Aber eine mit  $+$  E. und eine mit  $-$  E. zogen sich an und hoben durch ihre wechselseitige Einwirkung auf einander und Ausgleichung ihrer Elektricitäten auf  $0$  E. auf, weil  $+$  E.  $-$  E. von wechselseitig gleicher Stärke  $= 0$  ist.

Reibt man statt der Glasröhre eine Stange Siegellack oder einen Harzkuchen mit der Hand, oder noch besser mit einem Hasen- oder wildem Katzen-Balge, so bekommt das Siegellack, das Harz dieselbe E., welche in dem obigen Versuch wo Wollenzeug, Seidenzeug, oder ein mit Amalgama eingeriebener Lappen von Leder zum Reiben angewandt wurde, das Reibzeug angenommen hatte, und welche wir vorläufig  $-$  E. genannt haben, und das Reibzeug, wenn es isolirt ist, bekommt die E. des Glases, oder  $+$  E. Denn ein Hohlundermarkkugelchen, dem man an einer geriebenen Glasröhre die Glaselektricität oder  $+$  E. gegeben hat, und welche von dieser dann zurückgestoßen wird, wird von der gerieb-

an Siegellackstange, oder von einer Hollundermarkkugel, die durch Berührung der Siegellackstange die E. derselben angenommen hat, angezogen, und von dem Reibzeuge, oder einer Kugel, die die E. desselben erhalten hat, abgestoßen. Oder hat DU FAY, der die entgegengesetzten Elektricitäten zuerst bemerkte <sup>1</sup>, ihnen den Namen der *Glas* – und *Harz* – *Electricität* (*electricité vitreuse et resineuse*) beigelegt, eine Benennung, welcher die französischen Physiker seitdem treu geblieben sind. FRANKLIN nannte sie positive und negative oder Plus und Minus E., weil er die Erscheinungen der Glas E. von einem Ueberflusse oder einer Anhäufung der E. die der Harz E. dagegen von einem Mangel oder Entziehung derselben E. herleiten zu können glaubte, und LICHTENBERG <sup>2</sup> hat dafür die bequemerer Beziehungen  $+$  und  $-$  eingeführt, die über die Natur dieser beiden Elektricitäten noch nichts entscheiden, sondern nur die Uebereinstimmung ihres wechselseitigen Verhaltens mit dem von entgegengesetzten Größen gegen einander ausdrücken sollen, welche ich hier durchgängig beibehalte.

Alle el. Erfahrungen bestätigen den Hauptsatz, und die Theorie hat die Nothwendigkeit dieses Erfolges nachzuweisen; das nämlich beim Reiben zweier Körper an einander, wenn dadurch E. erregt wird, das Reibzeug, wenn es isolirt ist, allezeit die entgegengesetzte E. von derjenigen zeigt, welche der geriebene el. Körper erhalten hat. Man kann aber fast allen el. Körpern nach Belieben  $+$  E. oder  $-$  E. geben, je nachdem man das Reibzeug oder andere Umstände beim Reiben verändert. Um dergleichen Versuche anzustellen, ist es nothwendig, beide Körper, die man an einander reiben will, zu isoliren. Sind sie starr, so kann man sie am passendsten an Handhaben von Glas oder Harz befestigen. Ist es thunlich, so thut man am besten, die Substanzen in Form von Platten anzuwenden, um sie in einer größern Oberfläche an einander zureiben. Man kann auf diese Weise einen starren Körper, und ein Stück Zeug, oder auch zwei Stücke Zeug, Pelzwerk u. s. w. an einander reiben. Hat

<sup>1</sup> Mémoires de Paris 1783.

<sup>2</sup> Comment. super nova methodo etc. in Comment. Societ. Goetting. Class. Math. Tom. I.



man das Reiben einige Augenblicke fortgesetzt, so trennt beide Körper, und prüft ihre E., indem man sie an der lirenden Handhabe hält. Man erkennt und unterscheidet am leichtesten mittelst eines Kork oder Hollundermarkgelchens, das an einem seidenen Faden an einem Glasstäbe isolirt herabhängt, und dem man zuvor eine beliebige mitgetheilt hat, oder die schwächsten Grade noch sichere einem Goldblatt-Elektrometer<sup>1</sup>. Man theilt den Goldblättchen desselben entweder  $+$  oder  $-$  E. mit, wodurch sie nur einen gewissen Winkel divergiren. Findet die Divergenz durch  $+$  E. statt, so wird bei Annäherung eines Körpers, der gleiche E. hat, die Divergenz zunehmen, bei Annäherung eines mit  $-$  E. versehenen dagegen abnehmen. Bei starker E. der gegebenen Körper muß man vorsichtig mit Annäherung derselben seyn, und die Art der Veränderung einmal bei den so empfindlichen Goldblättchen, schon aus einer gewissen Entfernung versuchen, denn nach dem Gesetze der Wirkungskreise kann bei schneller Annäherung, wenn z. B. die Goldblättchen mit  $-$  E. divergiren, eine starke positive E., welche schon aus größerer Entfernung das schwache  $-$  E. gebunden und die Divergenz aufgehoben hat, durch dann erfolgende Vertheilung von 0 und Zurücktreibung von  $+$  E. eine neue gleiche Divergenz, wie sie im Anfange von  $-$  E. herrührte, hervorbringen, welche bei weiterer Annäherung zunimmt, und dadurch die Täuschung veranlassen, wenn der el. Körper mit  $-$  E. einwirkte. Umgekehrt gilt dasselbe in Beziehung auf die durch  $+$  E. divergirenden Goldblättchen, wenn ein mit starker negativer E. versehener Körper zu schnell genähert wird. Am einfachsten, leichtesten und sichersten bedient man sich des durch BEHRENS und BOHNENBERGER angegebenen Blattgold-Elektrometers, welches die Art der mitgetheilten E. unmittelbar angiebt. Statt eines Elektrometers kann man auch ein einfaches, sehr bewegliches an einem seidenen Faden von einem Glasstabe herunterhängendes Hollundermarkkugelchen, dem man vorher  $+$  oder  $-$  mitgetheilt hat, in Anwendung bringen, das durch die erfolgte Anziehung oder Abstossung die mit der seinigen ungleichartig oder gleichartige E. des geriebenen Körpers verrathen wird.

---

1 S. *Elektrometer*.

Eine besondere Art, diese Versuche über die Erregung der E. durch Reiben der Körper an einander anzustellen, ist das Durchreiben der Körper in Pulvergestalt durch Siebe von verschiedener Beschaffenheit, wobei gleichfalls eine Reibung statt findet, und die Siebe jedesmal die entgegengesetzte E. des durchgeleiteten Pulvers zeigen. Wenn man auf diese Weise ein Gemenge von zwei Pulvern z. B. Mennig mit Schwefelblumen oder *lycopodii* gemengt und in ein leinenes Läppchen gebunden, auf positiv und negativ elektrisirte Stellen einer Glas- oder Holzplatte beutelt, so wird dasjenige Pulver, das an dem einen negativ geworden ist, von den positiven, das andere von den negativen Stellen angezogen, jene Stellen stellen Sterne, diese runde Flecken dar<sup>1</sup>.

Es sind dergleichen Versuche von der Zeit an, daß DUFAY zuerst den Unterschied der beiden Elektricitäten entdeckt hat, von sehr vielen Physikern angestellt worden, unter denen besonders BOULANGER<sup>2</sup>, SYMMER<sup>3</sup>, WILSON<sup>4</sup>, CIGNA<sup>5</sup>, WILKE<sup>6</sup>, BERGMANN<sup>7</sup>, HERBERT<sup>8</sup>, KORTUM<sup>9</sup>, ALDINI<sup>10</sup>, V. ARNIM<sup>11</sup> und andere genannt zu werden verdienen. Man hat aus diesen Versuchen Tabellen gezogen, in denen sich leicht übersehen läßt, welche E. gegebene Körper erhalten, wenn sie mit andern gerieben werden. CAVALLO, LICHTENBERG<sup>12</sup>, HAUY<sup>13</sup> der sehr viele Mineralien in dieser Hinsicht prüfte, DONDORF<sup>14</sup> haben namentlich dergleichen Tabellen geliefert. Am vollständigsten

1 S. *Figuren elektrische*.

2 *Traité de la cause et des phénomènes de l'électricité*. Paris 1750. 8.

3 *Phil. Transact.* L. 1. P. I. n. 36.

4 *Ebend.* 1760. vol. LI.

5 *Miscellan. Societ. Taurinens.* anni 1765 S. 31 u. f.

6 *De electricitatibus contrariis* Rostock 1757.

7 *Dessen Opusc. phys. et chem.* Edit. Hebenstreit V. 399.

8 *Theoria phaenomenorum electricorum*. Editio altera et emendata. Vindob. 1788.

9 *Voigt's Mag.* X. St. 2. S. 1. Cavallo a. a. O. II. 19.

10 *G.* IV. 422.

11 *G.* V. 33.

12 *In Erxlebens Anfangsgründen*.

13 *Der Naturlehre* VI. Auflage 1794. S. 478.

14 *Lehre von der Elektr.* Erfurt 1784.

hat aber J. W. RITTER<sup>1</sup> diesen Gegenstand bearbeitet. D hat nicht bloß alle Versuche seiner Vorgänger in einer Reihe von Tabellen zusammengestellt, sondern sich auch bemüht, gewisse allgemeine Gesetze aufzustellen, nach welchen sich voraus die Art der E., welche von je zwei an einander gegebenen Körpern jeder derselben erhält, bestimmen läßt, welche auf die Kräfte selbst, welche hierbei thätig sind, leiten können. Was zuerst die ideoelektrischen Körper oder Isolatoren betrifft, mit welchen dergleichen Versuche am häufigsten angestellt sind, so sucht RITTER für diese das Hauptgesetz zu begründen, daß sie eine große el. Spannungsreihe einander bilden, die der Hauptsache nach dieselben Eigenschaften besitze, welche die Spannungsreihe der Erreger des Galvanismus, die durch bloße wechselseitige Berührung das Gleichgewicht stören, charakterisirt<sup>2</sup>. An dem einen Ende der Reihe würde ein mit allen übrigen Isolatoren negativ, an dem andern ein mit allen übrigen positiv werdender Körper sich finden, und die Körper so auf einander folgen, daß der dem negativen Ende näher liegende mit allen darauf folgenden negativ, diese positiv durch Reiben mit ihm werden. Die Möglichkeit der Anordnung der Isolatoren in eine solche Spannungsreihe beruht auf dem Erfahrungssatze, daß wenn von drei Körpern a, b, c der Körper a mit dem Körper b positiv, letzterer negativ, und b mit c positiv, letzterer negativ wird, um so mehr auch a mit c positiv ausfallen werde. Dem Gesetze der galvanischen Spannungsreihe gemäß, wenn es in seinem vollen Umfange hier seine Anwendung fände, müßte ferner jeder Körper a, der dem negativen Ende näher steht, mit irgend einem Körper x um so stärker negativ, und dieser um so stärker positiv damit werden, je mehrere Körper in der Reihe zwischen diesen beiden sich befinden, oder je näher jener Körper x dem positiven Ende stände. Vergleicht man nun die mannichfaltigen Versuche, die von so vielen Experimentoren angestellt worden sind, unter einander, so scheint sich wirklich eine solche der besagten Spannungsgesetze unterworfenen Reihe zu ergeben. Folgende Tabelle stellt einige der bekanntesten Isolatoren dieses Gesetze gemäß geordnet auf:

---

<sup>1</sup> Das elektr. System der Körper. Leipzig 1805.

<sup>2</sup> S. Galvanismus.



— Schwefel, Bernstein, Colophonium, Siegelack, schwarze Seide, weiße Seide, Papier, Wolle, Glas, Turmalin, Hammsfell, Kaninchenfell, Diamant, Katzenfell +

— Von diesen Körpern wird der dem obern negativen Ende näherliegende Körper mit allen darauf folgenden negativ, und der mit ihm positiv, so daß also gleichsam der Schwefel der absolut negative, Katzenbalg der absolut positive ist. Aber nicht bloß die Isolatoren unter sich, sondern auch die Isolatoren auf Leiter, scheinen eine solche, beide zugleich umfassende, Reihe zubilden, von welcher beifolgende Aufzählung einige der merkwürdigeren in ihrer gesetzmäßigen Folge zeigt:

— Schwefel, natürliches Braunstein-Oxyd (Grau Manganerz), schwarze Seide, Silber, Wolle, Kupfer, Glas, Zink, Diamant +

RITTER zieht aus dieser zweiten Zusammenstellung, verglichen mit der Spannungsreihe der galvanischen Erreger, welche zugleich die Reihe der Leiter ist, das allgemeine Resultat: daß die Spannungsreihe der Leiter mit derjenigen der Isolatoren nur eine allgemeine Spannungsreihe ausmache, indem die Glieder der Reihe der Leiter zwischen denen der Reihe der Isolatoren eben so vertheilt, als gegen sich unter einander selbst liegen; und so umgekehrt auch die Glieder der Reihe der Isolatoren, zwischen denen der Reihe der Leiter, und die Zwischenräume in der einen gleichsam nur die Lücken waren, die durch die Glieder der andern ausgefüllt wurden, daß es nur ein el. System giebt, welches Alles und Jedes, was von Körpern überhaupt auf Erden ist, umfaßt.

RITTER hat einige interessante Ansichten über die Abhängigkeit dieses merkwürdigen und gesetzmäßigen Verhaltens der Körper in der Elektricitäts-erregung durch Reibung von anderweitigen Eigenschaften derselben aufgestellt, Ansichten, welche für die Theorie der Elektricitäts-erregung überhaupt wichtig sind, eine Theorie, welche dahin streben muß, diese Erregung, gerade wie sie nun auf gewöhnlichem Wege, durch eine dem ersten Anscheine nach bloße mechanische Einwirkung der Körper auf einander oder auf galvanischem Wege durch einen sogenannten chemischen Proceß, wie die meisten Physiker anzunehmen geneigt sind, wo möglich aus einem Principe abzuleiten. In der Reihe der vollkommenen Leiter scheint allerdings eine solche Eigenschaft nachgewiesen werden zu können, von welcher die

Stelle, welche ein Körper in dieser Reihe einnimmt, gesetzmäßig abhängt, nämlich der Grad der Oxydirbarkeit desselben, oder seiner Verwandtschaft zum Sauerstoff, so zwar, daß in geraden Verhältnisse derselben ein Körper näher nach dem positiven Ende zu gelegen ist, und von je zwei solchen Leitern der oxydirbarere stets der positive wird. Dagegen scheint es mehr Schwierigkeit zu haben, eine, dasselbe Gesetz befolgende Abhängigkeit der Isolatoren in ihrem el. Verhalten unter einander und mit den Leitern nachzuweisen, da sehr viele Isolatoren sich einem solchen chemischen Processe, nach welchen die Oxydirbarkeit bestimmt wird, gänzlich entziehen. Vielmehr bestimmen hier mehr gewisse physische Eigenschaften und insbesondere die Beschaffenheit der Oberfläche vorzugsweise diese Verhältniß. In dieser Hinsicht scheint besonders die *Rigidität* oder der *Grad der Starrheit* und die *Modification* derselben, welche durch Härte und Weichheit bezeichnet wird, einen vorzüglichen Einfluß zu äußern. Die härtesten unter den Isolatoren sind auch diejenigen, welche vorzüglich geneigt sind, positive Elektr. anzunehmen, und der härteste unter allen, der Diamant, ist auch der am meisten positive. Alle wirklichen Edelsteine, die härter als Glas sind, werden mit diesem positiv, das Glas negativ. Bernstein ist härter als Schwefel, und wird auch mit diesem positiv, Siegellack ist härter als Talk und Bildstein, und weicher als Glimmer; mit ersterem wird er *HAUVE* Versuchen zufolge, positiv, mit letzterem negativ. Auch die Art, wie die verschiedene Temperatur, welche die Rigidität modificirt, zugleich das elektrische Verhalten der Körper gegeneinander bestimmt, stimmt mit dem angegebenen Gesetze überein. Jederzeit erhält nämlich von zwei sonst völlig gleichen Exemplaren eines und desselben Isolators beim Reiben an einander der wärmere — E., der kältere + E. VON HERBERT, der solche Versuche an Schwefel, Siegellack, Seide und Glas anstellte, fand schon einen Temperaturunterschied von nicht 10° vollkommen dazu hinreichend<sup>1</sup>. Auch die Art der Vertheilung der Elektricitäten an zwei Körper von gleicher Beschaffenheit, wenn sie so an einander gerieben werden, daß für den einen der Werth der Reibung größer ausfällt, als für den anderen, reducirt sich größtentheils hierauf. Es gehören hierher al

---

1 S. dessen *Theoria phaenomenorum electricorum*. Ed. alt. p. 13

Versuche, wenn man Siegellackstangen, Glasstäbe, Wollenfäden, Seidenfäden, seidene Bänder u. s. w. so über einander hin-  
 führt, daß das eine von ihnen hierbei beständig nur an *einer*  
*Stelle* gerieben wird, während bei dem andern die Reibung sich  
 über seine *ganze Länge* erstreckt. Die erstere Stelle wird näm-  
 lich dabei um vieles wärmer, als die, mit ihr in Conflict kom-  
 menden Stellen des andern Körpers, und sobald dieser Unter-  
 schied eingetreten ist, geht die ihr proportionale el. Span-  
 nungssetzung vor sich, es tritt nämlich die *negative* E. stets  
 an dieser *wärmeren* Stelle auf.

Es läßt sich vielleicht auf diesen Unterschied der verschie-  
 denen Erwärmung beim Reiben auch der Einfluß zurückführen,  
 den *Glätte* und *Rauheit der Oberfläche* auf die Art der E. hat,  
 die beim Reiben zum Vorschein kommt. Von zwei sonst gleich-  
 artigen Körpern nämlich, die an einander gerieben werden, er-  
 hält unter übrigens ganz gleichen Umständen beim Reiben der-  
 eine mit rauher oder matter Oberfläche — E. der andere mit  
 glatter dagegen + E. Der Körper mit rauher Oberfläche (das  
 matt geschliffene Glas z. B.) muß nämlich beim Reiben wärmer  
 werden, womit denn auch die Rigidität relativ abnimmt. Der  
 Einfluß, welchen bei seidenen Bändern, Taffent die *Farbe* auf  
 die Elektricität, die an ihnen hervortritt, ausübt, scheint auch  
 von der Glätte und Rauheit der Oberfläche abzuhängen, die al-  
 lerdings durch die Natur des Pigments bestimmt wird, so wie  
 dann weiße Seide, die sich gegen schwarze, (die ihre Farbe  
 den Galläpfeln verdankt) positiv verhält, in die Kategorie die-  
 ser letztern tritt, wenn sie in Galläpfeldecocct getaucht wird.  
 Damit stimmt auch die allgemeine Regel überein, die COULOMB<sup>1</sup>  
 aus seinen Versuchen für die Art der E., die an jedem Körper  
 erscheint, gezogen hat, daß diejenigen Substanzen, welche sich  
 beim Aneinanderreiben am meisten ausdehnen, welche also  
 die relativ weniger cohärenten werden, — E., jene hingegen,  
 welche sich dabei am wenigsten ausdehnen + E. erhalten.  
 Einen Beleg hierzu giebt nach seinen Versuchen wollenes Zeug,  
 welches *kalt* an polirten Metallen + E., *kalt* an unpolirten Me-  
 tallen — E., *erwärmt* an polirten und unpolirten Metallen  
 stets — E. giebt.

<sup>1</sup> Aus dessen handschriftlichem Nachlaß von Biot in s. *Traité de physique expérimentale et mathématique* II. 354.



Dafs Körper im Fortgange des Reibens an einander die erst an ihnen aufgetretenen Elektricitäten in umgekehrter Vertheilung zeigen, reducirt sich in manchen Fällen auf die angeführten Gesetze. Reibt man z. B. weisses seidenes Zeug mit einem Stücke trockenen Papiers, so wird die Seide gewöhnlich — el. erwärmt man aber das Papier, so wird die — el. die Seide + el. Dieses durch die Wärme erregte Vermögen nimmt aber wieder ab, wenn das Papier wieder kaltet, und es giebt einen Moment, in welchem seine Disposition der Seide völlig gleich ist; in dieser Periode bricht das Reiben beider Körper kein merkliches Zeichen irgend einer E. hervor. Ist dieser Zeitpunkt vorüber, so werden die Umstände für die Positivität des Papiers durch weiteres Erkalten desselben allmählig noch günstiger, während dieselben der Negativität der Seide gleichgünstig bleiben, und diese tritt dann wieder mit — E., jenes mit + E. auf.

C. H. MÜLLER, der in seinen Anmerkungen zu SINGERS Elementen der Elektr. diese und mehrere andere Erfahrungen über die Vertheilung der beiden Elektricitäten an die Körper beim Reiben zusammengestellt hat, glaubt das allgemeine Princip, aus welchem sich jene gesammten Erfolge bei aller scheinbaren Regellosigkeit und Wandelbarkeit gesetzmässig ableiten und jedesmal bestimmen lassen, in folgendem Ausdrucke am naturgemässesten aufgefaßt zu haben. Werden die Oberflächen zweier Körper an einander gerieben, so ist diejenige, deren integrierende Theile am wenigsten von einander weichen, und ihre Lage unter sich wenig oder gar nicht verändern, am geneigtesten + E. anzunehmen, und diese Neigung vermehrt sich durch einen vorübergehenden Druck (das Streben nach Aufwärts zu wirken ist mit Widerstand gegen Einflüsse und Eindrücke von Aussen verbunden). Im Gegentheile erlangt die Oberfläche, deren Theilchen durch die Rauheit der andern Oberfläche oder durch irgend eine andere Ursache am meisten von einander entfernt werden, hierdurch ein Streben — E. anzunehmen und dieses Streben vermehrt sich, wenn die Oberfläche eine wirkliche Ausdehnung erfährt (das Streben, Wirkungen von Aussen in sich aufzunehmen, ist mit der Eigenschaft des Nachgebens eins). Je mehr in diesem Act die Oberflächen entgegengesetzt sind, desto energischer ist die E., die sich auf ihnen entwickelt, und sie wird in dem Masse schwächer, als sie sich einander

leichen; wäre eine vollkommene Gleichheit möglich, so würde die Null werden. Wenn auch diese Bestimmung das fragliche Verhältniß auf ein zu allgemeines des Wirkungsvermögens und der Receptivität, des Widerstandes und des Nachgebens zurückführt, um einen bestimmten Begriff von el. Erscheinungen zu geben zu können, so hat meiner Meinung nach KUNZ doch die richtige Beziehung aufgefaßt, und es läßt sich nicht absehen, wie derselben, vor der Hand wenigstens, eine andere auf irgend eine chemische Eigenschaft gegründete, substituirt werden könnte, wie RITTER es zu thun versucht hat, da er Hydrogeneität als Aequivalent der Rigidität aufstellte, und somit das Verhalten der Isolatoren unter einander und mit den Leitern unter dasselbe Gesetz zu bringen bemüht war, das die Leiter selbst befolgen, indem Hydrogeneität als eins mit der Leitfähigkeit betrachtet werden könnte. Wenn auch der Diamant, vermöge seiner rein verbrennlichen Natur, eine solche Parallelisirung noch zuliesse, so sieht man doch auf keine Weise ein, wie von den meisten Edelsteinen und künstlichen Glasern, welche aus am vollkommensten verbrannten auf's Höchste oxydirten Metallen bestehen, Etwas dergleichen behauptet werden kann. V. ARNIM<sup>1</sup> sucht die Elektricitätserregung durch Reiben, so wie auf jede andere Weise und die Art der Vertheilung der beiden Elektricitäten unter das allgemeine Gesetz zu bringen, daß hierbei jedesmal eine Aenderung der Wärmecapacität eintrete, und daß der Körper, dessen Wärmecapacität im Verhältniß zu einem andern sich vergrößert, negativ, derjenige dagegen, dessen Wärmecapacität sich vermindert, positiv el. werde. Die einfache Erfahrung der positiven E. des Wasserdampfes, der negativen des zurückbleibenden Wassers spricht indessen schon dagegen, da ja die Wärmecapacität des Wasserdampfes offenbar erhöht ist, nicht zu gedenken, daß bei Reibungsversuchen eine solche Wärmecapacitätsänderung nicht nachgewiesen werden kann.

Uebrigens giebt es noch manche Erfahrungen, die sich bis jetzt unter kein Gesetz recht bequemen wollen, wie namentlich mehrere von DESSAIGNES<sup>2</sup> beobachtete Erscheinungen, so wie dann auch Umstände, die unserer gewöhnlichen Beobachtung sich vollkommen entziehen, auf die Art der in solchen Ver-

<sup>1</sup> Dessen elektr. Versuche in G. V. 33.

<sup>2</sup> S. Schweigger's Journal IX. 111.

suchen zum Vorschein kommenden E. ihren Einfluß äußer. Der Cyanit (HAUY's Disthène) giebt ein auffallendes Beispiel hiervon. Einige Krystalle von diesem Mineral erlangen vermittlest des Reibens beständig  $+$  E. andere  $-$  E. und bei einigen contrastiren beide Elektricitäten auf zwei entgegengesetzten Flächen, ohne daß weder Auge noch Gefühl das geringste Merkmal dieses Unterschiedes in Glanz-Politur oder Farbe der Flächen entdecken können. Uebrigens hat HAUY dem wir diese el. Beobachtung verdanken; das Verhalten der Mineralien beim Reiben mit als ein Unterscheidungskennzeichen derselben von einander in Anwendung gebracht, und eine Menge Versuche zur Ausmittlung desselben angestellt. Um bei Leitern also namentlich den Metallen und Erzen, dieses Verhalten zu prüfen, klebte er ein Stückchen des Minerals, das er, wenn z. B. ein Metall war, zuvor eben feilte, durch Wachs an ein Stange Siegellack, führte es dann 5 oder sechsmal auf einer Stücke Tuch hin und her, und berührte dann damit die Collectorplatte des Condensators. Diese Operation wiederholte er mehrmals. Wurde dann der obere Deckel aufgehoben, so gingen die Strohählmchen des Elektrometers, auf welchen der Condensator aufgeschraubt war, mit  $+$  E. oder  $-$  E. aus einander. Hierbei erhielt er folgende Resultate:  $+$  gaben: Zinn (stark) Silber, Wismuth (stark) Kupfer, Blei, Eisenglanz  $-$  gaben Platin, Gold, Zinn, Antimon, Kupferfahlerz, (stark) Kupferglanzerz (stark) Bleiglanz, Schwefelerz (stark) Antimon-silber, Glaserz (stark) Kupfernickel, Glanzkobolt, gemeine Speiskobolt, graues Antimonerz, Schwefelkies, magnetischer Eisenstein. Im Ganzen zeigte sich dieses Verhalten als ein rein constantes, nur Eisenglanz, magnetischer Eisenstein und auch Stahl zeigten in verschiedenen Exemplaren ein abweichendes Verhalten von einander. Die Stärke der E. welche einige annehmen, wie Kupferfahlerz und Kupferglanzerz, die, wenn sie 8—10mal über das Tuch hingeführt sind, die Strohählmchen zum Anschlagen bringen, ist vorzüglich charakteristisch für dieselben<sup>1</sup>.

Auch durch Reiben von flüssigen Körpern an starren können ebensowohl die entgegengesetzten Elektricitäten erregt werden. Dies beweisen schon auffallend genug die luftleer ge-

---

<sup>1</sup> S. Annales du Museum d'histoire nat. III. 309.



achten Röhren, in welchen Quecksilber hin und her bewegt wird<sup>1</sup> und DESSAIGNES's oben angeführte Versuche beziehen sich vorzüglich auf Elektricitätserregung durch Eintauchen verschiedener Körper in ein Quecksilberbad von verschiedener Temperatur und Wiederherausziehen aus demselben. Doch ist es in dieser Hinsicht noch an einer hinlänglichen Anzahl von genauen Versuchen, und die Hauptschwierigkeit hierbei liegt in der Adhäsion der Flüssigkeiten an den starren Körpern. Damit nämlich die durch Reiben erregte E. zum Vorschein komme, ist eine nothwendige Bedingung, daß die Körper von einander getrennt, und jeder für sich untersucht werde, denn so lange sie sich mit einander in Berührung befinden, binden sich ihre Elektricitäten wechselseitig, und wirken nicht nach Außen.

Auch gasförmige Körper erregen durch eine Art von Reibung an den starren Körpern E., wie man daraus ersieht, daß, wenn man wiederholt mit einem Blaseballe Luft gegen eine Glasplatte hinbewegt, diese auffallende Spuren von  $+$  E. annimmt und die Luft folglich — el. geworden seyn muß.

Wir haben oben gesehen, daß die beiden Elektricitäten ihre Natur vorzüglich in ihrem Conflict mit einander verrathen, in welchem sie gleichsam als entgegengesetzte Kräfte gegen einander sich verhalten und sich wechselseitig aufheben. Man kann diesen Gegensatz durch einen Versuch auffallend darstellen. Zwischen zweien Körpern, wovon der eine  $+$  E. der andere — E. in gleichem Grade zeigt, sey nun diese E. durch Reibung ursprünglich oder durch Mittheilung von außen erzeugt worden, spiele ein dritter leicht beweglicher z. B. eine Hollundermarkkugel an einem seidenen Faden hängend hin und her, und werde wechselsweise von dem einen und dem andern angezogen und abgestoßen. Dadurch wird immer ein Theil der E. des einen in den andern übergeführt, und neutralisirt, bis endlich beide scheinbar ihre E. völlig verloren haben, d. h. keiner derselben weitere Spuren von el. Wirkbarkeit zeigt. Auch wird ein isolirter Leiter gar nicht elektrisirt, wenn er mit einem  $+$  el. und einem gleich starken — el. Körper zugleich verbunden ist.

Außer diesem Gegensatze, der bei der Prüfung gegen die

---

<sup>1</sup> S. Leuchten, elektrisches.

E. einer geriebenen Glasröhre oder Siegellackstange jedesmal die besondere Natur der zu untersuchenden E. anzeigt, kann man beide Arten von E. auch an den Erscheinungen ihres Lichtes im Dunkeln, ihrer verschiedenen Einwirkung auf unsere Sinnesorgane, und ihrem verschiedenen chemischen Verhalten unterscheiden, welche Unterschiede jedoch nur unter bestimmten Umständen, bei Anwendung eigenthümlicher Vorrichtungen und für bestimmte Grade derselben auffallend werden. Wenn man einem positiv elektrisirten Körper eine leuchtende Spitze entgegen hält, so zeigt sich an derselben, je nachdem sie mehr fein zugespitzt oder etwas abgestumpft ist, ein leuchtender Punct oder Stern mit Zischen begleitet, hält man hingegen eben diese Spitze gegen einen Körper, der — E. hat, so zeigt sich statt des Punctes oder Sternes ein Feuerbüschel, dessen violette Strahlen von der Spitze aus divergiren und mit merklichem Knistern wie sich ausbreitende Aeste mit Seitenzweige von einem kurzen Stamme ausgehen. Ist der el. Körper selbst mit einer Spitze versehen, und hält man einen platten Leiter dagegen, so sind die Erscheinungen umgekehrt, der Stern zeigt sich, wenn der Körper, mit welchem die Spitze verbunden ist, — E., der Feuerpinsel, wenn der Körper + E. hat. Indessen ist diese Verschiedenheit, wenn man ohne vorgefasste Meinung die Erscheinung bloß an sich auffaßt, mehr nur eine gradative als specifische, und die Fortdauer jener Lichtausströmung gewährt an und für sich kein sicheres Unterscheidungsmerkmal. Was die früheren Vertheidiger der Franklin'schen Theorie, namentlich BECCARIA<sup>1</sup>, CAVALLO und andere nur als einen leuchtenden Punct gelten lassen wollten, ist in der That nur ein Feuerpinsel im Kleinen mit wenigem Knistern als beim positiven Feuerpinsel begleitet. Steht eine nicht zu feine Spitze dem abgerundeten Ende eines durch eine sehr starke Maschine zu hoher Spannung geladenen Leiters entgegen, so zeigt sich an derselben ein sehr merklicher Feuerpinsel und eine etwas abgestumpfte Spitze, die mit dem Leiter des Reibzeuges meiner sehr kräftigen Elektrisirmaschine<sup>2</sup> verbunden ist, giebt mir im Zustande der vollen Wirksamkeit dieser letzteren einen merklichern und stärker zischenden Feuer-

1 *Elettricismo artificiale* 1753. 4. S. 63.

2 S. *Elektrisirmaschine*.

pinzel, als eine sehr feine Spitze, die mit dem positiven Conductor einer mittelmässigen Elektrisirmaschine verbunden ist. Auch kann ich in der Farbe der Strahlen beider Feuerpinzel keinen wesentlichen Unterschied finden. In dem Falle, wenn zwei Spitzen gegen einander gekehrt sind, wovon die eine mit einem Leiter verbunden ist, dem fortdauernd  $+$  oder  $-$  E. zugeführt wird, sind an beiden die bestimmten Feuerbüschel auf die deutlichste zu erkennen welche ihre Grundflächen gegen einander kehren, nur daß bei gleicher Feinheit der Spitzen die grössere allemal an derjenigen Spitze ist, welche  $+$  E. ergiebt. Daß aus stumpfen Spitzen die Feuerpinzel ansehnlicher ausfallen, hat seinen Grund in der grössern Spannung, zu welcher der Leiter elektrisirt werden kann<sup>1</sup>. Diejenigen Physiker, welche in dem Lichte der negativen Spitze mehr nur einen bloßen Punct, als einen kleinen Feuerbüschel erblickten, und diesen leuchtenden Punct mehr von einem Ein- als Ausströmen ableiteten, wollten im Allgemeinen den wesentlichen Unterschied zwischen  $+$  E. und  $-$  E. finden, daß sich bei verschiedenen Versuchen ein entschiedenes Ausströmen einer Materie aus denjenigen Körpern zeige, welche  $+$  E. haben, und ein Eindringen in diejenigen, an welchen  $-$  E. sich finde, gerade so als ob das  $+$  E. in einem Ueberflusse, das  $-$  E. in einem Mangel von el. Materie bestände; wir werden aber an seinem Orte bei der nähern Kritik dieser Versuche, die unter dem Artikel: *Elektrisirmaschine* und *Flasche, elektrische*, ihre Stelle am schicklichsten finden, nachzuweisen suchen, daß sie dieses auf keine Weise dardun, daß vielmehr ebensowohl aus dem  $-$  E. habenden Körper etwas auszuströmen, oder vielmehr von ihm in den Raum hinaus mit bewegender Kraft thätig zu seyn scheint, als aus dem  $+$  el. Ein merkwürdiges Unterscheidungsmerkmal für die beiden Arten von E. hat LICHTEBERG in den verschiedenen Harzstaubfiguren, welche sie unter gewissen Umständen hervorbringen, nachgewiesen<sup>2</sup>.

Die verschiedene Art der Einwirkung beider Elektricitäten auf unsere Sinnesorgane zeigt sich nur in ganz einzelnen Fällen, und wird bei Betrachtung der Wirkungen der Volta'schen Säule

<sup>1</sup> S. Spitzen.

<sup>2</sup> S. Elektrophor.



näher erörtert werden. Nur möge hier vorläufig die Bemerkung stehen, daß der aus Spitzen ausströmende positive Feuerbüschel auf der Zunge einen sauern Geschmack, der negative dagegen mehr eine brennende Empfindung verursacht. Auch die merkwürdige Verschiedenheit in dem chemischen Verhältnisse beider Arten von E., wodurch man sie in bestimmten Fällen erkennen und von einander unterscheiden kann, wird schicklichsten unter dem Artikel *Galvanismus* näher beleuchtet werden.

### III. Erregung der ursprünglichen Elektricität.

Es giebt wohl keine Art von Naturprocessen, in welcher zwei auf irgend eine Art verschiedene Körper oder Materien Wechselwirkung mit einander treten, ohne daß zugleich das el. Gleichgewicht zwischen ihnen gestört, und dadurch in Thätigkeit gesetzt würde. Diese Störung des el. Gleichgewichtes ist nach Verschiedenheit der Umstände und Bedingungen des Processes entweder von der Art, daß die Elektricitäten mit freier Spannung auftreten, und in relativer Ruhe, jedoch mit dem Bestreben, sich wieder auszugleichen, an der Oberfläche der Körper verweilen, oder daß sie in einer fortwährenden Strömung, in einer Art von el. Kreisläufe als Folge des Processes selbst, durch welchen das Gleichgewicht gestört worden ist, sich wieder ausgleichen. Die erstere Art von Elektricitäts-erregung wird durch die Reaction auf das Elektrometer, die letztere am besten vermittelst eines *Galvanometers* durch die Wirkung auf die Magnetnadel erkannt. Im erstere Falle haben wir es mit den reinen Wirkungen der E., in letztern mit den Wirkungen des Stromes, in welchem die E. mehr unter der Form des Magnetismus auftritt, zu thun. In gewissem Sinne läßt sich behaupten, daß dem Strome stets eine el. Spannungssetzung vorangehe, oder daß zur Bewirkung des Stromes mit den Bedingungen, unter welchen von der einen Seite das el. Gleichgewicht gestört wird, sich zugleich die Bedingungen vereinigen, unter welchen nach der andern Seite hin wieder eine Ausgleichung des gestörten Gleichgewichtes eintreten kann<sup>1</sup>.

---

1 S. *Galvanismus*.

Was nun die Processe selbst betrifft, so lassen sie sich unter gewisse Hauptclassen bringen, nach Verschiedenheit der Kräfte, welche hierbei thätig sind, der Natur der Körper selbst, die auf einander wirken, und der Veränderungen der Körper, die dadurch bewirkt werden. Entweder wirken die Körper im Conflict mit einander mehr mechanisch auf einander, oder sie wirken chemisch. — Dann findet der Conflict entweder zwischen den ponderabeln Körpern unter einander statt, oder zwischen diesen und den Impoderabilien (Licht, Wärme und Magnetismus), und endlich sind die in den Körpern hervorgebrachten Veränderungen bloße Veränderungen ihrer physischen Eigenschaften, insbesondere ihrer Cohäsion und ihres Aggregatzustandes, oder es sind damit zugleich Qualitäts- oder Mischungsveränderungen verknüpft.

Was die erste Art der Einwirkung der Körper auf einander betrifft, so wird hierbei vorausgesetzt, daß die Störung des el. Gleichgewichts der mechanischen Einwirkung selbst proportional sey. Diese mechanische Einwirkung setzt also eine bewegende Kraft voraus, wobei die Größe der Bewegung selbst das bestimmende Moment wäre. Indes giebt es wohl keinen el. Conflict, bei welchem nicht zugleich die eigenthümliche Qualität der Körper neben der Größe der Bewegung, mit welcher sie auf einander einwirken, in Betrachtung käme, welche also nicht aus diesem Gesichtspuncte zugleich eine chemische oder eine chemisch-dynamische wäre, insofern die eigenthümliche Qualität eines jeden Körpers der Ausdruck seines inneren Kräfteverhältnisses ist.

Die erste leiseste mechanische Einwirkung der Körper auf einander, ist die der bloßen *wechselseitigen Berührung*. Sie reicht schon hin zur Störung des el. Gleichgewichts und kann in gewisser Hinsicht als die reichste Quelle der Elektricitäts-erregung in der Natur betrachtet werden. Von ihr wird unter dem Artikel *Galvanismus* näher gehandelt werden. Die nächste Stufe der mechanischen Einwirkung der Körper auf einander ist *reiner Druck* ohne Reibung. COULOMB hat zuerst auf die Aufmerksamkeit gemacht, die von einem schnellen Druck abhängt, nach ihm hat DESSAIGNES die Sache weiter verfolgt, aber mannigfaltige Anomalien und Regellosigkeiten in den Wirkungen des Druckes nach Verschiedenheit der begleitenden Umstände beobachtet; auch HAUY machte gelegentlich eine der-

gleichen Beobachtungen namentlich an kleinen Kalkspathställen, die durch den Druck zwischen den Fingern lange stark el. werden, besonders aber hat BECQUEREL in neueren Zeiten eine Reihe interessanter Versuche über die Erregung der E. durch Druck bekannt gemacht <sup>1</sup>. Er bediente sich in seinen Versuchen kleiner Stäbchen von  $\frac{1}{4}$  bis  $\frac{1}{2}$  Zoll Durchmesser, wovon jedes durch etwas Siegelack an einen Glasstab, selbst an einer hölzernen Handhabe gehalten wurde, befestigt war. Ist bloß die eine Scheibe isolirt, so bemerkt man die E. auch bloß an dieser. Auch weichere Körper werden durch Druck el. z. B. Kork, Caoutchouc, frische Pommeranzschalen, selbst zähe Flüssigkeiten, z. B. Terpentin über dem Feuer eingedickt, wenn es durch eine Korkscheibe gedrückt wurde. Je schneller die Trennung der Scheiben nach dem Druck bewirkt wird, um so stärker fällt die E. aus, gleichsam als bekäme sie durch Langsamkeit Zeit, größtentheils wieder ins Gleichgewicht zu kommen. Wenn eine oder beide Scheiben aus Isolatoren bestanden, so erfolgte diese Wiederherstellung langsamer, und innerhalb einer gewissen Zeit zeigten daher solche Scheiben nach einem vorhergegangenen stärkeren Druck stets eine stärkere E., als der Druck, dem sie zuletzt unterworfen waren, für sich allein hervorgebracht hätte. Man konnte also gleichsam den Druck als die Kraft betrachten, welche, so lange er bestand, und nach dem Maße, in welchem er bestand, die Störung des el. Gleichgewichts unterhielt, und das Streben der beiden getrennten Elektricitäten zur Wiedervereinigung balancirte, welches beim Nachlassen des Druckes dann nur noch einigermaßen durch den Widerstand, den die isolirende Eigenschaft leistete, beschränkt wurde. Bestanden daher die beiden Scheiben aus vollkommenen Leitern, so zeigten sie eben daher keine Spur von E., weil in dem Augenblicke des Aufhörens des Drucks, der dem Augenblicke der Trennung gleichsam voraus ging, die Bedingung zur Wiedervereinigung beider Elektricitäten und zur Ausgleichung des gestörten Gleichgewichts in der vollkommenen Leitungsfähigkeit beider Körper gegeben war.

Auch in der Erregung der E. durch Druck scheint in Abhängigkeit auf die Art von E., die an jedem der beiden Körper auftritt.

<sup>1</sup> An. de Chemie et de Physique Tome XXII. p. 1.



tritt, das allgemeine Gesetz zu herrschen, welches oben für die Erregung der E. durch Reibung aufgestellt worden ist, daß wenn von einer Reihe von Körpern a, b, c u. s. f. a im Conflict mit b positiv, letzteres negativ, und in dem Conflict von b mit c, letzteres positiv, letzteres negativ wird, dann auch a mit c positiv ausfällt. So wurden z. B. in jenen Versuchen BECQUEREL'S Kork, Caoutchouc und Orangenschalen, von denen isolirte Scheiben an einander gedrückt wurden, die Orangenschalen mit Caoutchouc —, dieses +, der Kork mit dem Caoutchouc + dieses —, aber auch der Kork mit den Orangenschalen +, diese —, so daß also von dem positiven Ende ausgegangen, diese drei Körper so auf einander folgen: + Kork, Caoutchouc, Orangenschalen —. Ob übrigens die Körper in Absicht auf die Erregung der E. durch den bloßen Druck dieselbe Ordnung wie bei der Erregung durch Reibung beobachten, läßt sich aus dem Mangel an einer hinlänglichen Anzahl von Versuchen bis jetzt nicht mit Sicherheit entscheiden, ist indessen nach den bereits vorhandenen sehr zweifelhaft. Die meisten Versuche, die darüber entscheiden können, hat BECQUEREL mit einer Korkscheibe in Absicht ihres Verhaltens gegen verschiedene andere Körper angestellt. Mit isländischem Doppelspath, Flußspath, Gyps, Glimmer, Schwerspath, mit allen thierischen Theilen, wenn sie nicht feucht sind, wird die Korkscheibe negativ, jene werden positiv, dagegen mit Cyanit, Retinasphalt, Steinkohlen, Bernstein, Kupfer, Zink, Silber, den Haaren des Menschen und der Thiere wird eben diese Korkscheibe positiv, jene werden negativ. Hygrometrische Feuchtigkeit verhindert die Elektricitäts-erregung durch Druck, und jene oben angegebenen Körper, wie Flußspath u. s. w. müssen daher vorher gelinde erwärmt werden, um sie von der anhängenden Wasserhaut zu befreien. Auch die Wärme äußert einen bedeutenden Einfluss auf diese Phänomene, und modificirt sie im Wesentlichen auf dieselbe Art, wie bei der Elektricitäts-erregung durch Reiben. Der Unterschied der Temperatur ist allein hinreichend, zwischen zwei Scheiben, die sonst in allem vollkommen gleichartig sind, und die also eben so wenig durch Druck als durch Reiben Elektricitäts-erregung zeigen würden, diese zu vermitteln. Zwei ganz gleichartige Scheiben eines vollkommen trockenen Korks, die man dadurch erhält, daß man denselben mit einem recht scharfen Messer in der Mitte durchschneidet, zei-

gen auch nach dem stärksten Druck bei der Trennung keine Spur von E.; erhöht man aber die Temperatur der einen an einer Lichtflamme, so tritt sogleich E. auf, und zwar negativ an dem wärmeren. Dasselbe gilt auch für zwei Scheiben von Doppelspath, wenn selbst die Verschiedenheit der Temperatur beider nur sehr geringe ist. Erhitzt man eine Scheibe von Doppelspath hinlänglich stark, so wird sie zuletzt mit einer Korkscheibe negativ, mit der sie sonst bei Gleichheit der Temperatur oder bei geringem Uebergewichte ihrer Wärme stark positiv wird.

So weit die Versuche gehen, scheint die Stärke der erzeugten E. mit der Stärke des Drucks zuzunehmen, wovon sich BECQUEREL durch einen sehr genauen el. Versuch überzeugt hat.

BECQUEREL leitet das Licht, das in manchen Fällen bei heftigen Stößen verschiedener Körper entsteht, aus dieser Quelle her. So will man im Eismeere oft ein lebhaftes Licht bemerkt haben, wenn große Eismassen an einander stoßen. Sie müssen in diesem Stosse eine starke Zusammendrückung erfahren, welche jede dieser Massen in einen in Beziehung auf die andere entgegengesetzten el. Zustand versetzt. In dem Augenblicke, welchem der Druck aufhört, verbinden sich die beiden Elektricitäten wieder wegen der relativ großen Leitungsfähigkeit des Eises, und diese schnelle Wiedervereinigung wird, wie in allen andern Fällen, wo sich große Quantitäten E. schnell ausgleichen, mit Lichtentwicklung verbunden seyn. Diese Erklärung setzt indessen voraus, daß jene Eismassen von einander selbst in irgend einer Eigenschaft merklich abweichen. Das Licht, welches entsteht, wenn Stücke von Zucker, Blende, Quarz, Chalcedon u. d. g. gestossen oder an einander gerieben werden, rechnet BECQUEREL gleichfalls zu den el. Pressionsphänomenen. Doch ist diese Erscheinung schon complicirter, da wenigstens stets Reiben zugleich damit verbunden ist, und sich mindestens beim Quarz und Chalcedon ein ganz eigenthümlicher empyreumatischer Geruch entwickelt. Aber wohl kann man fragen, ob nicht alle *Entzündungen* brennbarer Körper mit chloresauren oder salpetersauren Salzen, die durch einen schnell vorübergehenden heftigen Druck, durch einen starken Hammerschlag eingeleitet werden, von der dabei statt findenden Elektricitäts-erregung abhängen, die gleichsam eben so wirkt, wie wenn man einen el. Entladungsschlag durch diese Körper hindurch gehen ließe.

Soferne der Druck in einem bestimmten Verhältnisse ge-

und die Cohäsion steht, die gleichsam durch ihn verstärkt wird, so reiht sich an diese Art der Elektricitätserregung durch mechanische Einwirkung gleichsam die entgegengesetzte an, wo auf eine eigenthümliche Weise die *Cohäsion aufgehoben wird*. Auch über diese Art der Elektricitätserregung verdanken wir nämlich BECQUEREL einige interessante Versuche <sup>1</sup>. Macht man in einem Glimmerblättchen einen kleinen Spalt, befestigt die getrennten Blätter an einer Handhabe, und reißt die Blättchen von einander, so wird die Trennungslinie im Dunkeln leuchten, und jedes Blatt ist entgegengesetzt el. Dies geschieht auch mit andern krystallisirten Mineralien, die auf dieselbe Art behandelt werden können, z. B. Gyps, Kalkspath u. s. w., eben so mit einer auf dieselbe Art behandelten Spielkarte. Daß dieses Phänomen eine Beziehung auf die Cohäsion habe, und in gewisser Hinsicht das Entgegengesetzte des Vorhergehenden sey, leuchtet ein. BECQUEREL bemerkt richtig, daß, da dasselbe Phänomen auch für das dünnste noch trennbare Blättchen gleichmäßig gelte, man den Schluß machen könne, daß auch bei der Trennung der kleinsten Theilchen von einander das gleiche Phänomen sich einstellen müsse. Er vermuthet mit Recht, daß die Intensität des Phänomens, sich wie der Grad der Cohäsion, die aufzuheben ist, verhalten müsse. Die von ADAMS <sup>2</sup> bemerkte Erscheinung, daß wenn man eine Siegelstockstange zerbricht, das eine Ende + E., das andere Ende — zeigt, möchte auch hierher zu zählen seyn.

Die häufigste Art der Elektricitätserregung durch mechanische Einwirkung der Körper auf einander, ist endlich die durch *Reiben*, die zwar nie ohne Druck statt finden kann, aber doch in ihrer Wirkungsart vom Druck noch wohl unterschieden werden muß, da das el. Verhalten zwischen zwei Körpern entgegengesetzt ausfällt, je nachdem sie durch Druck oder Reiben auf einander wirken, wie aus einem Versuche von LIBES erhellen. Er besteht nämlich darin, eine an einem isolirenden Handgriffe gehaltene Metallscheibe durch hinlänglich starken Druck auf einfachen oder mehrmals zusammengelegten Wachstaffent wirken zu lassen. Dadurch wird der Taffent + das Metall —. Der Effect ist um so größer, je stärker der Druck ist, aber er

<sup>1</sup> a. a. O.

<sup>2</sup> Versuch über die E. S. 3.



hört sogleich auf, sobald der Taffent jene Klebrigkeit verlohren hat, die seine Oberfläche leicht zusammendrückbar macht. Für man dagegen das Metall mit Reibung über den Wachsstaß hin, so wird der Taffent —, das Metall +.

Es gilt übrigens für die Erregung der E. durch Reiben diejenige, was von der Erregung durch Druck gesagt worden unter einigen besondern Einschränkungen. So werden also verschiedene Leiter an einander gerieben, keine Spur von E. zu sehen, wenn sie nicht isolirt sind, weil die erregte E. sich gleich wieder mit derjenigen des Erdbodens zu 0 ausgleichen kann; dagegen wird der wesentliche Unterschied statt findend, daß da beim Reiben die Punkte, welche durch ihre Einwirkung auf einander, die gegenseitigen Elektricitäten hervorbrachten, durch den Act des Reibens selbst von einander entfernt werden, die Ausgleichung zwischen zwei isolirten Leitern nicht so erfolgen wird, wie beim Aufhören des Druckes. Uebrigens ist es eine irrige Ansicht, wenn einige Physiker, wie auch GEHLER<sup>1</sup>, den Grund, warum die E., die beim Reiben vollkommenen Leiter an einander zum Vorschein kommt, so schwach ist, darin suchen, daß sich dieselbe augenblicklich durch die ganze Substanz derselben vertheile, da bei Nichtleitern ein Theil den andern isolirt, und der erregten E. nicht erlaubt, sich zu verbreiten. Da jede frei auftretende E., wie weiter unten gezeigt werden wird, nicht in die Substanz der Körper eindringt, sondern sich nur an der Oberfläche ausbreitet, kann, wenn zwei gleiche Flächen eines Leiters und Nichtleiters gerieben werden, und die ganze Ausdehnung des geriebenen Körpers sich bloß auf die geriebenen Flächen einschränkt, der Unterschied der el. Intensität von dieser Verschiedenheit offenbar nicht abhängen, da ja die erzeugten Elektricitäten dann auf gleichen Flächen ausgebreitet sind. Anders freilich der Fall, wenn die geriebenen Körper außer der geriebenen Fläche noch eine anderweitige Ausdehnung haben, wo sich allerdings über der ganzen Fläche des Leiters die erzeugte E. ausbreiten, und in dem Verhältnisse der vergrößerten Oberfläche an Intensität abnehmen wird, während bei dem Nichtleiter die erregte E. an der geriebenen Oberfläche mit ungeschwächter Intensität haftet.

---

<sup>1</sup> in seinem physikalischen Wörterbuche.

Um stärkere Grade von E. zu erhalten, reibt man die Nichtleiter am besten durch Reibzeuge, die eigends dazu eingerichtet, durch Federn u. s. w. angedrückt werden <sup>1</sup>. Man erhält in solchen Fällen stets das Maximum von E. an den geriebenen Körpern, wenn das Reibzeug mit dem Erdboden in leitender Verbindung sich befindet.

An diese mechanischen Erregungsarten der E., in welchen eine deutliche Beziehung auf die Cohäsion zu erkennen ist, schliessen sich am passendsten diejenigen an, welche von einer Änderung des Aggregatzustandes der Körper abhängen. Eine Art durch Veränderung des Aggregatzustandes der Körper E. zu erregen, ist das Schmelzen. So kann man die E. des Schwefels, Wachses, Siegellacks, der Chocolate hervorrufen. Schwefel in einem irdenen Gefässe geschmolzen, auf einem Leiter abgekühlt, und dann aus diesem Gefässe genommen, erscheint stark el. In einem gläsernen Gefässe geschmolzen und abgekühlt, erhält er starke — E. und das Glas + E., besonders wenn die Abkühlung auf Leitern geschieht, oder das Glas mit Metall belegt gewesen ist. Geschmolzener Schwefel, in metallene Gefässe aus Zinn oder Kupfer gegossen, zeigt abgekühlt keine E.; nimmt man ihn aber heraus, so hat er + E., das Metall — E.; die E. hört auf, sobald man ihn wieder in das Gefäss setzt. Chocolate zerlassen und in zinnernen Pfannen abgekühlt, wird stark el., behält auch, wenn man sie herausnimmt, diese Eigenschaft eine Zeitlang. Sie wird von neuem el., wenn man sie wiederum zerläßt und auf Zinn abkühlt, und wenn sie nach einigen Wiederholungen diese Eigenschaft verliert, so kann man ihr dieselbe durch etwas Baumöl wieder geben. Die el. Ladung der Chocolate erreicht, besonders wenn man sie recht heiss in die Blechkapsel bringt, und darin schnell erkalten läßt, oft einen so hohen Grad, daß die herausgenommenen Tafeln im Dunkeln sichtbare weisse knisternde Funken auf einige Entfernung geben. Auch scheint die bisweilen auf der Oberfläche der Chocolate nach dem Erkalten in den Blechkapseln beobachtete Zeichnung von besonderen, kleinen, geschlängelt-netzförmigen Figuren eine Folge der el. Entladung zu seyn <sup>2</sup>. Diese Beobachtungen, besonders den Schwefel be-

<sup>1</sup> S. *Elektrisirmaschine*.

<sup>2</sup> Vergl. *Kastner's Archiv* VI. 472., wo sich die hierher gehörige

treffend, sind zuerst von WILKE <sup>1</sup> bekannt gemacht worden, welcher die auf diese Weise erregte E. von der durch Reiben entstandenen durch die Bezeichnung einer E. spontanea unterscheidet. Indefs hängt die in diesen Fällen erzeugte E. nicht vom Schmelzen an sich, oder von der Veränderung des Aggregatzustandes, als nächster oder unmittelbarer Ursache, sondern ohne Zweifel vom Reiben ab, das unter besonders günstigen Umständen in diesen Fällen eintreten kann. Die Holländischen Physiker VAN MARUM und PAETS VAN TROOSTWYK <sup>2</sup> haben durch Versuche gefunden, daß geschmolzene Massen, wie Gummilack, Harz, Pech, so lange sie ruhig in den Gefäßen stehen, nicht die mindeste Spur von E. zeigen, und daß isolirte Metallplatten, die man in diesem Zustande auf sie hält, unter vorsichtiger Vermeidung aller Reibung, und dann wieder nach dem Erkalten davon trennt, so wenig als die geschmolzenen Massen selbst die mindeste Spur von E. zeigen. Erst das Ausschütten, oder vielmehr das Auseinanderfließen des Geschmolzenen bringt die E. hervor, die also in diesem Falle nicht ohne Reibung auftritt. Dies findet noch weit mehr in den oben angeführten Versuchen statt, denn ein geschmolzener Körper kann nicht ohne Reiben erhärten oder vom Gefäße getrennt werden, auch geschieht hier das Reiben unter sehr vortheilhaften Umständen, nämlich bei genauer Berührung und höchster Trockenheit. Endlich sind die Elektricitäten an die beiden Körper gerade so ausgetheilt, wie sie auch beim wirklichen Reiben derselben an einander zu Vorschein kommen.

Dagegen scheint diese Zurückführung der Elektricitätserrö-  
gung auf dabei statt findendes Reiben als Quelle derselben keine  
Anwendung auf die Erklärung der el. Erscheinungen, welche

---

Literatur findet. Für die in der dortigen Anmerkung aufgestellte Behauptung des Herausgebers, daß Schwefel in silbernen Gefäßen geschmolzen während der Schmelzung und des Geflossenseyns negativ el., das Silber hingegen stark positiv sey, beim Erkalten aber die E. sich umkehren, hätte ich die Nachweisung einer glaubhaften Autorität gewünscht. Ich bezweifle aus mehr als einem Grunde, daß der Schwefel, so lange er geflossen ist, merkliche E. zeigt, wenigstens haben mir die empfindlichsten Elektrometer keine Spur davon gezeigt.

<sup>1</sup> S. Disputatio physica experimentalis de electricitatibus. Rostochii 1757.

<sup>2</sup> J. d. P. 1786. Oct. p. 248.



Wasser bei Veränderung seines Aggregatzustandes zeigt, zulassen, worüber vorzüglich TH. VON GROTHUSS<sup>1</sup> Versuche angestellt hat. Wasser, das in einem, wie eine Leidenflasche von aussen belegten, Glase in einer sehr niedrigen Temperatur ( $-24^{\circ}$  R.) schnell gefror, wurde positiv, in hoher Temperatur schnell geschmolzen, zeigte es negative E. Da Eis an Glas gerieben — E. giebt, so konnte die E. nicht von einer Reibung des werdenden Eises am Glase hergeleitet werden, auch gab dieser Versuch in einem blechernen Gefässe selbe Resultat. Ob hierbei nicht vielmehr ein starker Druck, den das zu Eis werdende Wasser nach allen Seiten, und so auch auf das Glas ausübte, diese Elektrizitätserregung verursachte? sehen wir ja auch in einem oben angeführten Versuche bei zwei Körpern durch Druck gerade die entgegengesetzte E. von derjenigen durch Reiben erregt.

Dass Wasser beim Verdampfen aus Gefässen diese negativ zurücklässt, ist schon eine alte Erfahrung<sup>2</sup>. GROTHUSS erhielt dasselbe Resultat, die Verdampfung mochte in Gefässen von Eisen, Kupfer oder chemisch reinem Silber geschehen. Wasser auf an der Luft zerfallenes Glaubersalz oder gebrannten Alaun geträufelt zeigte negative E., also beim Festwerden in diesem Falle die entgegengesetzte von derjenigen beim Eiswerden. Dass nicht Verdampfung, welche sonst das Wasser negativ zurücklässt, die Ursache seyn konnte, bewies der Umstand, dass auch der gebrannte Kalk, noch ehe Erhitzung eintrat, diese E. entwickelte, wenn Wasser darauf geträufelt wurde.

Unter die Kategorie der von der Aenderung des Aggregatzustandes abhängigen Elektrizitätserregung gehören vielleicht auch die meisten Lichterscheinungen, welche so oft bei der Krystallisation der Salze beobachtet worden sind. Das Licht zeigt sich gewöhnlich in lebhaften Funken, die bald von diesem, bald von jenem Punkte der Krystalle ausgehen. Die Erscheinung dauert oft mehrere Stunden, so wie die Krystallisation fortschreitet, die Flüssigkeit, aus welcher sich die Krystalle bilden mehr und mehr verdunstet, aber sonderbar ist es, dass dieselbe Masse von Krystallen, welche die auffallendste Lichterscheinung

---

<sup>1</sup> Schweigg. J. IX. 221.

<sup>2</sup> S. Condensator.

gaben, frisch wieder aufgelöst, und einer neuen Krystallisation ganz unter denselben Umständen unterworfen, diese Lichterscheinung zum zweitenmale dann nicht wieder zeigen. Von schwefelsaurem Kali, bei dessen Krystallisation diese auffallende Lichterscheinung am häufigsten beobachtet wurde, führen so ältere Chemiker dies an, und GIOBERT sieht es als eine notwendige Bedingung zur Lichtentwicklung an, daß die Lösung vorher dem Lichte und der Luft ausgesetzt war; dasselbe bemerkte ich bei einer Auflösung von salpetersaurem Strontian, die vorher längere Zeit dem Lichte und der Luft ausgesetzt, auffallendsten Lichtfunken beim Krystallisiren zeigte, nicht von neuem, als die Krystalle wieder aufgelöst und sogleich einer neuen Krystallisation gebracht wurden<sup>1</sup>. Eine gleiche Erfahrung machte BERZELIUS bei der Krystallisation einer gesättigten Auflösung von flusssaurem Natron<sup>2</sup>, dasselbe bemerkte auch WÖHLER an einer Auflösung von schwefelsaurem Kali<sup>3</sup>. Man könnte daher gegen die wirkliche el. Natur dieses Phänomen noch einige Zweifel hegen, und dasselbe als ein phosphorisches im engern Sinne betrachten, wenn nicht andere Erwägungen, die aus der elektrochemischen Theorie herzunehmen sind, die el. Natur desselben sprächen<sup>4</sup>. Ohne Zweifel gehört auch hierher das glänzende Lichtphänomen, welches BUCHNER bei der Sublimation der Benzoësäure beobachtete, wo die feinen Krystalle, die sich aus dem Dampfe ausschieden, wie die glänzendsten Lichtfunken erschienen. Krystallisirte Salze zeigen auch unmittelbar nach ihrer Krystallisation ihre E. am Elektrometer. Doch fand GROTHUSS in Absicht auf die Beschaffenheit der E. nichts Constantes, da Alaun, Salmiak und Salpeter bald positiv, bald negativ erschienen.

Wenn jede Veränderung des Aggregatzustandes wesentlich von einem veränderten Verhältnisse gegen die Wärme abhängt, so folgt hieraus eine nahe Verwandtschaft der Elektricitätsentwicklung durch eine solche Veränderung mit derjenigen durch eine

---

1 Schweigg. J. XIV. 275.

2 Jahresberichte von Berz. IV. Jahresbericht S. 45.

3 Ebendas.

4 Vergl. vorzüglich einen interessanten Aufsatz: von dem Hrn. H. ausgeber: Ueber Lichterscheinung bei der Krystallisation in Schweigg. Journ. N. R. XI. 221. auch IX. 231 und X. 271.

fallenden Wechsel der Temperatur, ohne daß dadurch der Aggregatzustand selbst verändert würde. Ich meine hier das Hervorrufen einer el. Polarität an vielen krystallisirten Mineralen, welches in so vielen Fällen sich zeigt, daß mehrere Physiker diese Classe von Erscheinungen mit einem eigenen Namen die *Pyro-* oder *Thermo-Elektricität* zu bezeichnen geübt haben<sup>1</sup>.

Von Elektricitätserregung durch bloße *Lichtbestrahlung* läßt es an einer Erfahrung, und immer würde eine solche es zweifelhaft lassen, ob nicht vielmehr die Wärme das thätige Princip dabei gewesen sey.

Wenn man erwägt, daß die neuere Theorie der Chemie alle Wirkungen der Verwandtschaft auf das Spiel el. Kräfte zurückzuführen bemüht ist, so sollte man glauben, daß die chemischen Processe durch die Elektricitätserregung vorzüglich vermittelt werden. Dieser Ansicht huldigen viele Physiker, und wir werden unter dem Artikel *Galvanismus* Gelegenheit haben, dieselbe näher zu prüfen. Hier möge nur im Allgemeinen bemerkt werden, daß keine einzige sichere Thatsache vorhanden ist, durch welche der Beweis geführt werden könnte, daß durch den chemischen Proceß als solchen das el. Gleichgewicht gestört, und die vorher ruhenden Elektricitäten entweder in eine freie Spannung versetzt oder zum el. (galvanischen) Kreislauf in einer geschlossenen Kette aufgeregt würden. Der französische Physiker BECQUEREL glaubte zwar, durch sehr unzweideutige Versuche diese Elektricitätserregung als Folge chemischer Wechselwirkung bewiesen zu haben. Er bediente sich dazu eines elektromagnetischen Multiplicators, der so zugerichtet war, daß das eine Ende des mehrmals umschlungenen Metalldrahts in eine angelöthete, etwas geräumige, Vertiefung, oder einer Art Schälchen von Platin, das andere in eine Zange von demselben Metalle ausging. Gießt nun BECQUEREL eine Säure in die Vertiefung, und wurde ein Stück kaustisches Alkali oder irgend eine andere basische Substanz mit der Zange gefaßt und in die Säure gebracht, so zeigte die Abweichung der Magnetnadel, welche sich im Wirkungskreise des Multiplicators befand, die Entstehung eines el. Stromes an. Von der Säure ging *positive*, von dem Alkali *negative* E. aus, und der el. Strom

<sup>1</sup> S. *Krystallelektricität*.



war um so kräftiger, je größer die Verwandtschaft zwischen den Körpern war, die sich verbanden. Um die Verbindung langsamer zu bewerkstelligen kann der eine der hierzu anzuwendenden Körper in eine nasse Blase eingeschlossen werden. Metalloxyde wirkten gegen Alkalien wie Säuren; dasselbe thaten Erden und Metallsalze. Durch doppelte Zersetzungen, wo die Basen und Säuren gesättigt blieben, erhielt BECQUEREL kein Zeichen von el. Strömung, ausgenommen wenn Eisenvitriol durch blausaures Eisenkali gefällt wurde, wobei ersterer nach Art einer Säure wirkte<sup>1</sup>. Selbst bei Auflösung von trockenen Säuren in Wasser, ja beim Zusammenkommen von concentrirten flüssigen, wie der Salpetersäure oder Schwefelsäure mit Wasser, zeigte sich jene el. Wirkung. Nur wurde bei Anwendung der flüssigen Säuren, weil sie nicht unmittelbar von der Platinzange gehalten werden konnten, Platinschwamm damit getränkt, der von der Platinzange gefasst nunmehr in das destillirte Wasser des Platinlöffelchens getaucht wurde. Die Richtung des el. Stromes war hierbei eben dieselbe, als wenn das Wasser eine Base wäre, und umgekehrt, wenn kaustisches Alkali in Wasser aufgelöst wurde, so gab der el. Strom zu erkennen, daß das Wasser wie eine Säure wirkte. Nur die Salzsäure machte eine Ausnahme, indem sie sich gegen das Wasser el. positiv verhielt, worin sich diese Säure andern durch Wasser verdünnten Säuren gleich verhielt, die, wie ich schon früher von der Schwefelsäure gezeigt habe<sup>2</sup>, ihren el. Werth durch die Verdünnung mit Wasser umkehren, was auch mit SEEBECK's Versuchen über die thermomagnetische Reihe der Körper übereinstimmt. Bei der Auflösung von Salzen in Wasser fand BECQUEREL wenig oder keine el. Wirkung, nur bei der Auflösung von schwefelsaurem Natron und salzsaurem Baryt wurde eine geringe Spur davon bemerkt, wobei sich das Wasser gleich einer Säure verhielt. BECQUEREL untersuchte ferner die el. Phänomene, welche bei der Vereinigung zweier Säuren entstehen, er erhielt aber nur veränderliche und anomale Wirkungen.

Da die Capillarität auf der Anziehung der kleinsten Theilchen einer Flüssigkeit gegen die Materie des Haarröhrchens beruht, die gleichsam die erste Stufe der Anziehung ist, so

---

<sup>1</sup> Schweigg. J. N. R. IX. 385.

<sup>2</sup> Gehlen's Journ. d. Ch. und Ph. V. 82.

Um die Versuche über die Elektricitäts-erregung durch Capillarität durch ihre Resultate, jene über die Elektricitäts-erregung durch eigentliche chemische Action noch weiter zu bestätigen. Um diese Wirkung darzustellen, bediente BECQUEREL sich eben • des aus dem Platinsalmiak bereiteten Platinschwammes, wie oben angeführten Versuchen, faßte die poröse Masse an einem Ende mit der Zange des Multipliers und tauchte in die im Platinlöffel am andern Ende des Multipliers enthaltene Salpetersäure. Dabei entstand, so lange der Platin-Schwamm die Säure einsog, ein el. Strom in entgegengesetzter Richtung, als es hätte der Fall seyn sollen, wenn die Säure das Metall angegriffen hätte, und sobald die Poren mit Säure gesättigt waren, hörte alle Wirkung auf. Wasser statt der Säure, hat keine Wirkung, weil, wie BECQUEREL meint, es ein zu schlechter Leiter der E. ist, aber auch concentrirte Salpetersäure, wenn gleich ein besserer Leiter als verdünnte, brachte eine schwächere Wirkung wie diese hervor<sup>1</sup>.

Alle diese Versuche beweisen aber meines Dafürhaltens durchaus nicht, was BECQUEREL dadurch bewiesen zu haben glaubt, da sich alles sehr gut aus den Gesetzen der Contact-E. erklären läßt, und kein Grund vorhanden ist die chemische Action als solche als die Quelle der el. Strömung anzusehen. In allen obigen Versuchen wirkte nämlich eine einfache galvanische Kette aus zwei Leitern der zweiten Classe (feuchten Leitern) und einem Leiter der ersten Classe, dem Platin, das an beiden Enden des Multipliers angebracht war, und wovon das eine, den einen, das andere den andern feuchten Leiter berührte, und die Stärke und Richtung des el. Stromes war jedesmal das Resultat der combinirten Zusammen- und Entgegenwirkung der Störung des el. Gleichgewichts in den drei Berührungspuncten, zwischen dem Platin (der Zange oder dem Schwamme) und dem einen feuchten Leiter, dem Platin (dem Löffelchen) und dem andern feuchten Leiter und den beiden feuchten Leitern unter einander selbst. Diese Kettenwirkung mußte so lange fort dauern, als noch in irgend einem Theile des Raumes die wechselseitige chemische Verbindung zwischen den beiden feuchten Leitern nicht erfolgt war, d. h. so lange noch die feuchten Leiter in ihrer Heterogenität in einer endlichen

<sup>1</sup> Schweigg. Journ. N. R. X. 408.

Menge neben einander existirten, folglich in Berührung einander waren und schon vermöge dieser allein das el. Gleichgewicht stören mußten. Dasselbe hat auch BERZELIUS bemerkt, wenn er<sup>1</sup> nach summarischer Anführung obiger Versuche hinzufügt. Er müsse bemerken, daß diese Versuche von ganz anderer Natur mit denen seyen, die mittelst Säulen von einem Metall und zwei Flüssigkeiten gemacht werden, zu deren Wirkungskraft sie nichts zulegen können<sup>2</sup>.

Was die Elektricitäts-erregung durch *Capillarität* betrifft, so scheint auch hier alles sich auf die Wirkung einer galvanischen Kette aus zwei Metallen und einer Flüssigkeit zurückführen lassen, indem es aus andern galvanischen Versuchen bekannt ist, daß die Verschiedenheit eines und desselben Metalls, Politur, Glanz, Wärme u. s. w. schon hinreicht, zwei solche Stücke oder Enden gleichsam zu Aequivalenten von zwei heterogenen Metallen zu machen, und die Verschiedenheit zwischen einem polirten Stücke Platin und dem Platin in Form Schwammes die größtmöglichste ist, die in dieser Hinsicht gefunden werden kann.

#### IV. Mittheilung der E. Austheilung derselben an die Leiter. Gesetze für die Capacität isolirter Leiter. COULOMBS Untersuchungen. Wirkungen der mitgetheilten E. auf Thiere, Pflanzen, verdunstende Materien und Gasarten.

Ein elektrisirter Körper theilt seine E. andern ihn berührenden mit, und verliert dadurch soviel, als er mitgetheilt hat. Ist er ein Leiter, so vertheilt sich dieser Verlust über den ganzen Körper, und alle seine Theile zeigen die el. Erscheinung schwächer; ist er aber ein Nichtleiter, so trifft der Verlust nur die berührte Stelle, weil die nicht leitende Eigenschaft dem Strom nach Ausgleichung Widerstand leistet. So benimmt man einer geriebenen Glasröhre durch Berühren mit dem Finger die E. nur an dieser Stelle, um sie ganz zu entziehen, muß man sie mehrmals und an vielen Stellen berühren. Einem Metall

1 IV. Jahresbericht S. 25.

2 Vergl. *Galvanismus*.



die aber entzieht die Berührung eines mit der Erde verbundenen Leiters alle seine E. auf einmal.

Wieviel ein Körper durch die Berührung anderer verliert, kommt darauf an, ob die andern wenig oder viel annehmen. Es kommt also die Lehre von der Capacität der Körper für E., die bereits in dem Artikel *Condensator* berührt worden ist, aus einem neuen Gesichtspuncte in Betrachtung, und gerade über haben wir die allergeauuesten, in mathematischen Form darstellbaren Bestimmungen vorzüglich den scharfsinnigen elektrometrischen Untersuchungen des berühmten französischen Physikers COULOMB zu verdanken. Der Fundamentalsatz für alle diese Bestimmungen ist, daß die freie, mit Spannung begabte d. h. durch repulsive Kraft nach allen Seiten wirkende E., sie sey nun positive oder negative, sich lediglich nur auf der Oberfläche der Körper verbreite und anhäufe, und nicht das Innere der Substanz derselben eindringe, daß also die Masse der Körper als Masse, und wenn von der verschiedenen Schnelligkeit der Verbreitung abgesehen wird, auch die Qualität derselben hierbei gar nicht in Betrachtung komme, sondern als sich alles nur auf die Oberfläche der Körper, jedoch nicht los der *Quantität*, sondern auch der *Qualität* ihrer Ausdehnung, d. h. ihrer Gröfse sowohl als Gestalt nach beziehe, und dadurch bestimmt werde. Zum strengen Erweise dieses Hauptgesetzes durch Versuche, und zur empirischen Bestätigung der theoretischen Gründe, die auf dasselbe Resultat führen, war es vor allen Dingen nöthig, ein genaues Mafs für die Auffindung zu machen, das noch die kleinsten Grade von E. in bestimmten Zahlwerthen anzugeben geeignet war. Wir verdanken in solches dem Scharfsinne COULOMB's in der el. Waage<sup>1</sup>, wo die Drehkraft eines feinen Silberfadens, oder der Widerstand, welchen derselbe der Drehung leistet, zum Mafse für die el. repulsivekraft dient, nachdem durch anderweitige Versuche dieses Mafs selbst durch genaue Bestimmung aller Momente, welche auf die Gröfse dieses Widerstandes ihren Einfluß äußern, erst gewonnen ward<sup>2</sup>.

Wenn die freie E. auf einer gegebenen Oberfläche, z. B. einer Kugel, an jedem Puncte derselben durch jenes Mafs ge-

<sup>1</sup> S. Waage, elektrische. Vergl. Drehwaage.

<sup>2</sup> Vergl. Elasticität gegen Drehung.

prüft die gleiche Repulsivkraft zeigt, so folgt daraus, daß E. auf dieser Oberfläche ganz gleichförmig vertheilt ist. nun COULOMB's Drehwaage durch die Drehkraft als Maß der Repulsivkraft unmittelbar die wirkliche Menge der freien E. jedem Elemente der Oberfläche messe, beweiset ohne Wiederholung der Versuch mit zwei Leitern von ganz gleicher Beschaffenheit in Rücksicht auf GröÙe und Gestalt, z. B. zwei Cylindern, oder zwei Parallelepipedis, von denen einem zuerst mitgetheilt, die Stärke derselben durch die Drehwaage bestimmt und dann der andere Leiter ganz symmetrisch an den andern in parallele Lage und in leitende Verbindung mit ihm gebracht wird, wo, wegen des ganz gleichen Verhältnisses beider Leiter in Beziehung auf einander, die E. sich unter beider nothwendig zu gleichen Hälften vertheilt, die Drehwaage daher auch die Hälfte der Repulsivkraft an jedem Leiter anzeigt. Es folgt hieraus eben so nothwendig, daß wenn die freie E. nur an der Oberfläche haftet, eine Kugel von doppelter Oberfläche, bei gleicher Repulsivkraft an jedem Punkte, das doppelte Quantum von E., und so überhaupt Kugeln bei gleicher Spannung der E. Quantitäten im Verhältnisse ihrer Oberfläche besitzen werden, da für jedes gegebene Element die Menge der E. bei gleicher Repulsivkraft dieselbe seyn muß, wie der obige Versuch beweiset. Die gleichförmige Verbreitung der E. auf Kugeln, die von allen Seiten gleichmäÙig mit Luft oder irgend einem andern ganz homogenen Nichtleiter umgeben sind, folgt schon aus dem Wesen einer Kugel, weil jeder Punkt ihrer Oberfläche in Beziehung auf alle übrigen Punkte ganz dieselbe Lage hat, wie jeder andere, und also jeder ganz denselben Einfluß der Repulsion von allen übrigen Punkten her unterworfen ist. Daß nun die freie, mit Spannung begabte, und in dieser Spannung relativ ruhende E. wirklich nur an der Oberfläche haftet und nicht in dem Innern der Körper mit verbreitet sey, folgt schon mit Nothwendigkeit aus dem Begriffe einer nach allen Seiten thätigen Repulsivkraft, ihre Intensität mag nun nach den einfachen oder quadratischen Verhältnissen der Entfernung abnehmen, wenn zwischen den Theilchen, die durch die Repulsivkraft sollicitirt werden, und den materiellen Theilchen des Körpers, an welchen die E. auftritt, keine weitere Beziehung weder von Anziehung noch von Repulsion statt findet. Directe Versuche mancherlei Art beweisen aber auch den Satz unmi-

elbar. Man nehme z. B. einen leitenden Körper von sphäroi-  
 scher Form wie S, man verfertige sich zwei sehr dünne Kap-  
 pen E E gleichfalls von einer leitenden Substanz, wie von <sup>Fig. 29.</sup>  
 Goldpapier, und gebe ihnen eine solche Krümmung, daß, wenn  
 sie aneinander stoßen, sie den Körper S genau einschließen  
 und umhüllen; man befestige an diese Kappen nach Außen  
 passende Handhaben von Schellack M, M, so daß man  
 sie gut anfassen kann, ohne ihnen ihre E. zu entziehen. Man  
 lehre den Körper S durch einen gläsernen Fuß oder hänge ihn  
 an einem wohl mit Schellack überzogenen seidenen Faden auf,  
 und theile ihm irgend einen Grad von E. z. B. durch Funken  
 aus dem ersten Leiter der Elektrisirmaschine mit. Nunmehr  
 applicire man mit Hülfe der isolirenden Handhaben jene oben  
 beschriebenen Kappen gehörig an den Körper S, um ihn ganz  
 zu umhüllen; ziehe sie sogleich wieder mit derselben Vorsicht  
 davon ab, und prüfe sie durch ein Elektrometer. Man wird  
 finden, daß sie dem sphäroidischen Körper alle seine E. geraubt  
 haben, der auf dieselbe Weise untersucht keine Spur davon  
 zeigen wird. Man erhält dasselbe Resultat durch eine andere  
 Art von Versuchen, die den Satz auf eine allgemeinere Art be-  
 weisen. Man bohre in einen Leiter von beliebiger Gestalt ein-  
 oder mehrere cylindrische Löcher von beliebiger Tiefe und  
 von 4–5 Linien Durchmesser, verfertige sich einen Faden von  
 Schellack, von einigen Zollen Länge, und befestige an das  
 Ende desselben eine Scheibe von Goldpapier, oder ein Kügel-  
 chen von Hollundermark, von einem Durchmesser, der etwa  
 bis  $\frac{1}{4}$  der Weite jener Löcher beträgt. Dann isolire man den  
 mit jenen Löchern versehenen Leiter, elektrisire ihn hinlänglich  
 stark durch einen Funken aus dem ersten Leiter der Elektrisir-  
 maschine, und führe mit aller Vorsicht, indem man den Faden  
 von Schellack an seinem freien Ende hält, das eine Ende mit  
 der Goldscheibe oder dem Hollundermarkkugeln in eines je-  
 der Löcher, wobei man sich aber wohl in Acht zu nehmen hat,  
 daß die Ränder der oberen Oeffnung desselben nicht berührt  
 werden. Auch wenn der Boden des Loches oder die innern  
 Wandungen berührt worden sind, wird doch die Goldscheibe  
 oder das Hollundermarkkugeln keine Spur von E. zeigen,  
 wie die Prüfung an einem hinlänglich empfindlichen Elektroskope  
 beweiset. Hieraus ergiebt sich unwidersprechlich, daß die  
 freie, aber nicht in wirklicher Strömung begriffene, sondern nur



mit einem gegebenen Grade von Spannung nach Außen strebende E. bloß an der Oberfläche der Körper haftet. Denkt man sich nun die Ursache der el. Erscheinungen als ein sehr feines ätherisches Fluidum, eine Vorstellungsart, mit welcher alle Phänomene am besten zusammenstimmen, so muß man sich dasselbe an den Leitern unter der Gestalt einer höchst dünnen Schicht vorstellen, deren äußere Oberfläche mit der Luft in Berührung ist, wo sie durch den Druck und die isolirende Eigenschaft derselben zurückgehalten wird, und ganz mit der Oberfläche des Leiters selbst zusammentrifft, deren Dicke aber wie dünn sie übrigens an sich seyn mag, sich nach der Menge der Theilchen, welche an jedem Elemente der Oberfläche des Leiters angehäuft sind, richten muß. Daß die Qualität des Körper bei der Vertheilung der freien E. über ihre Oberfläche nicht den geringsten Einfluß auf die Menge derselben hat, und nur insofern in Betrachtung kommen kann, als die in verschiedenen Graden isolirende Eigenschaft der Körper der Verbreitung der E. auf der Oberfläche mehr oder weniger Widerstand leistet, hat COULOMB durch einen entscheidenden Versuch bewiesen. Er theilte der kupfernen Kugel seiner Drehwaage einen bestimmten Grad von E. mit, welcher durch die Drehungswinkel der zurückgestoßenen Scheibe von Goldpapier gemessen werden konnte, berührte die kupferne Kugel schnell mit einer andern von Hollundermark von gleichem Durchmesser, und entfernte diese sogleich, dann zeigte sich die Repulsivkraft, welche die kupferne Kugel ausübte, nur noch als die Hälfte der vorhergehenden, woraus folgt, daß da die Repulsivkraft bei derselben Oberfläche im Verhältnisse der Quantität des el. Fluidums steht, die kupferne Kugel gerade die Hälfte desselben an die Kugel von Hollundermark abgegeben haben mußte, und folglich die verschiedene Qualität beider Körper nicht den geringsten Einfluß auf die Vertheilung geäußert hatte. Auch andere Versuche gaben durchaus dasselbe Resultat, wenigstens für alle diejenigen Körper, welche in ihrem Leitungsvermögen wenig von einander abweichen, und also namentlich für die Metalle. Um so auffallender muß ein Versuch PARROT's in Dorpat erscheinen, der bei ganz gleicher Oberfläche und Gestalt eine sehr verschiedene Capacität verschiedener Leiter, nach Verschiedenheit ihrer besondern Qualität beweisen würde. Man

nahme, sagt PARROT<sup>1</sup> zwei Metallplatten, jede mit einem isolirenden Handgriffe, beide gleich groß und gleich geschliffen, aber die eine von Kupfer, die andere von Zink, und stelle jede auf ein besonderes isolirendes Gestell. Dann lege man an sie einen gemeinschaftlichen Leiter in Gestalt eines  $>$ , der mit seiner Spitze auf einem dritten Isolator ruhe, und berühre diese Spitze mit dem Knopfe einer sehr schwach geladenen Kleist'schen Flasche, fasse jede der Platten am isolirenden Handgriffe, und führe damit ein Goldblattelektrometer; so wird dieses jederzeit mehr Divergenz zeigen durch die kupferne Platte als durch die von Zink, und in einer Anmerkung fügt der Verfasser hinzu, daß sich aus 34 Versuchen als Mittelzahlen (die Divergenzen am Elektrometer  $59^\circ$  für das Kupfer, und  $14^\circ$  für das Zink ergeben, woraus er die, wie er bemerkt, wichtige Folgerung zieht, daß wenn man die Leidner Flaschen mit Kupfer belegte, sie eine weit größere Menge von E. aufnehmen würden, da Zinn und Zink in obiger Hinsicht nicht weit aus einander stehen. Wiederholte PARROT den Versuch so, daß man jede Platte unmittelbar an die Flasche und dann an das Elektrometer brachte, so war die Mittelzahl der Divergenz  $20^\circ,8$  für das Kupfer,  $9^\circ,6$  für das Zink. Es ist schwer abzusehen, worin die Ursache dieser sonderbaren Anomalie von allen el. Gesetzen gelegen haben mag. Bei Wiederholung dieser Versuche bei gleich großen und gleich dicken, wohl polirten, kreisförmigen Zink- und Kupferplatten von verschiedenem Durchmesser habe ich durchaus keine solche verschiedene Spannung durchs Goldblattelektrometer bemerken können, und es ist selbst, wenn man den verschiedenen Metallen eine verschiedene Capacität für die E. in dem Sinne der verschiedenen Capacität der Körper für Wärme zuschreiben wollte, doch jenes oben erwähnte, von PARROT erhaltene, Resultat unbegreiflich, da nach jener Analogie zwar unstreitig verschiedene Quantitäten von E. erforderlich seyn würden, um in verschiedenen Metallen, von übrigens gleicher Form und Größe dieselbe el. Spannung, die durch das Elektrometer gemessen wird, hervorzubringen, diese Spannung selbst aber, nach dem Gesetze des Gleichgewichts in ihnen, da sie aus demselben Quell schöpfen, und sich mit diesem ins Gleichgewicht setzen, dieselbe seyn müßte, gerade so, wie verschie-

<sup>1</sup> Grundriß der theoretischen Physik II. 517. §. 1266.  
III. Bd.

dene Körper, ohngeachtet ihrer verschiedenen Capacität Wärme die gleiche Temperatur mit dem Medium annehmen, das für sie die Quelle der Erwärmung ist.

Wenn nun nach Uebereinstimmung aller Versuche (mit obige Ausnahme) die verschiedene Qualität der Körper keinen Einfluß auf die Capacität derselben für E. äußert, so übt verschiedene Gestalt einen um so größeren aus, wovon Grund in der verschiedenen Wechselwirkung der auf der Oberfläche verbreiteten E. auf sich selbst durch die Repulsivität ihrer Theilchen, die von dieser Gestalt wesentlich mit abhängt, liegt. Schon VOLTA<sup>1</sup> hat eine Reihe interessanter Versuche hierüber angestellt. Er fand im Allgemeinen, daß die Länge eines Leiters seine Capacität für E. in einem viel höheren Grade vermehrt, als die Zunahme seines Durchmessers. Von drei Cylindern, wovon der erste einen Fuß Länge 4" Durchmesser, der zweite zwei Fuß Länge und 2", und der dritte acht Fuß Länge und  $\frac{1}{2}$ " Durchmesser, und demnach sämmtlich ein Quadratfuß Oberfläche hatten, wobei die halbkugelförmigen Flächen der Enden nicht in Anschlag gebracht sind, so daß also die Oberfläche des dicksten Cylinders noch etwas größer war, hatte Letzterer bei weitem die größte Capacität. Dies ergab sich daraus, daß wenn alle drei so lange geladen wurden, bis sie von selbst Funken ausströmten, der dritte die erschütterndsten Funken gab, daß ferner, um den dritten zu gleicher Spannung, wie die beiden andern zu laden, mehr Umdrehungen der Elektrisirmaschine nöthig waren, auch eine an ihn sich entladende Leidner Flasche vergleichungsweise mit den beiden andern, den längsten Funken gab. Man würde demnach mit einer weiter gehenden Verlängerung bei gleichbleibender Oberfläche die Capacität fortschreitend vermehren können, wenn nicht eine gewisse Dünne wieder Grenzen setzte, bei welcher die E. sich zu leicht zerstreuet, besonders wenn der metallische Draht, den man als Leiter gebraucht, ungleiche Stellen hat. Eine Dicke von 6 Linien ist indessen noch sehr brauchbar. Noch genauere Versuche hat indessen COULOMB durch Hilfe seiner el. Waage hierüber angestellt, die auf dasselbe Resultat führen. Es werden nämlich bei der Mittheilung der E. von einem Leiter

---

<sup>1</sup> Dessens Schriften über E. und Galvanismus übers. von Dr. C. F. Nasse I. Band 1809. S. 1. ff.



in einen andern isolirten Leiter die Quantitäten von E., die der eine zurückbehält und der andere empfängt, durch die Bedingungen des Gleichgewichts bestimmt, welches im Augenblicke der Berührung zwischen den Repulsivkräften der el. Flüssigkeiten, die sich zwischen den beiden Oberflächen vertheilt haben, eintreten muß. Vertheilt sich z. B. die Flüssigkeit unter Kugeln von ungleicher Oberfläche, so weichen die Quantitäten in dem geringeren Verhältnisse von einander ab, als die Oberflächen, oder die kleinere Kugel bekommt immer mehr, als nach Verhältniß ihrer Oberfläche. Das Gleichgewicht erfordert nämlich, daß das Verhältniß zwischen der Quantität der kleineren und der größeren dasjenige, welches zwischen den Oberflächen statt findet, hinlänglich übersteige, damit sein Uebergewicht dasjenige ersetze, was die kleinere Kugel im Verhältniß ihrer weniger ausgedehnten Oberfläche verliert. Betrug die Oberfläche der kleinern Kugel ungefähr  $\frac{1}{16}$  der größeren, so war ihre Quantität ungefähr  $\frac{1}{16}$  von dem Fluidum der Andern. Da die el. Dichtigkeiten an jedem Puncte bei Kugeln, auf welchen die E. wegen gleichförmiger Lage aller Puncte gegen einander gleichförmig vertheilt ist, die Quotienten der Quantitäten des el. Fluidums dividirt durch die Oberflächen sind, so war es COULOMB leicht, durch directe Versuche das Gesetz zu finden, nach welchem die el. Dichtigkeiten der Körper, unter welchen die E. vertheilt hatte, variiren. COULOMB fand so, daß für zwei Kugeln, wovon die eine dieselbe bleibt, während man die andere immer kleiner und kleiner nimmt, das Verhältniß der el. Dichtigkeiten nach einer immer langsameren Progression wächst, welche das Verhältniß von 2 : 1 zur Grenze hat, so daß im Falle dieser Grenze die zweite Kugel unendlich klein angenommen werden muß, und nur an dieser Grenze die kleinere Kugel noch einmal soviel E. aufnimmt, als sie nach dem Verhältnisse ihrer Oberfläche aufnehmen sollte.

Bei isolirten cylindrischen Leitern, welche mit Kugeln in Berührung kommen, gilt im Allgemeinen das Gesetz, daß bei gleicher Oberfläche der cylindrische Leiter verhältnißmäfsig um so mehr aufnimmt, je länger er ist, daß aber auch der Ort, an welchem die beiden Leiter sich bei der Mittheilung berühren, seinen Einfluß äufsert, indem der cylindrische Leiter am meisten aufnehmen wird, wenn die Mittheilung an einem seiner Endpuncte geschieht, und in dem Verhältnisse weniger, in

welchem die Berührung der Mitte des Cylinders rückt.

Die stärkeren Grade der E. verbreiten sich an den g Leitern von beträchtlicher Länge mit einer bewunderungswürdigen Geschwindigkeit. Man hat über diese Geschwindigkeit vorzüglich durch Hülfe der Entladung von Leidner Flaschen und Batterien Versuche angestellt, und für die bisher untersten Entfernungen, wovon die größte 12276 Schuhe war, Fortleitung der E. instantan gefunden. Indessen entscheiden diese Versuche nach der Art, wie sie angestellt wurden, nicht sicher über diese Geschwindigkeit, da VOLTA gezeigt hat, bei solchen Entladungen von Flaschen und Batterien durch große Strecken von Leitern jede Belegung sich ihrerseits entladet, und sich die Elektricitäten der beiden Belegungen nicht unmittelbar mit einander ausgleichen, folglich auch, es mag nun hier Bewegung einer Flüssigkeit oder die bloße Fortpflanzung einer Bewegung angenommen werden, diese Flüssigkeit oder Bewegung nicht den Weg von der einen Belegung zur andern zurückzulegen hat, und folglich auch über die Geschwindigkeit derselben nichts daraus hervorgeht. Um über die Geschwindigkeit der Fortpflanzung der el. Leiter ein sicheres Resultat zu erhalten, müßte man große Batterien oder Volta'sche Säulen großer Spannung und vorzüglicher Leitung im Innern mit dem einen Ende eines wohl isolirten, mehrere tausend Fuß langen Drahtes in Berührung bringen, wobei man bei der schnellen Fortleitung des mit der Mittheilung der E. zugleich hervorbrechenden Schalls durch den Draht, die nach BIOR's Versuch für eine Strecke von 12000 Par. Fuß nur 1,125 Sec. betragend sich vielleicht kein Unterschied in der Zeit ergeben würde, welcher an dem andern Ende des Drahtes dieser Schall gehört wird, und das damit in Berührung stehende Elektrometer durch die Divergenz seiner Strohhalme die bis dahin vorgedrungene Leitung der E. anzeigt, sofern, wie RITTER<sup>1</sup> sinnreich bemerkt, das was im Innern schwingender Körper während ihrer Schwingung vorgeht, eine Reihe oscillatorisch abwechselnder entgegengesetzter el. Processe ist, und folglich die Fähigkeit zur Fortleitung jener Schwingungen und damit des Schalles oder Tones selbst unmittelbar an die Fähigkeit zur Fortleitung der

---

1 Schweigg. J. II. S. 231.

in el. Processe gebunden zu seyn scheint, in welchen aber selbst nichts als die zu ihnen gehörige E. fortgeleitet wird. Indes doch die Schnelligkeit der Fortleitung von der Stärke der E. abhängt, und daß schwächere Grade von E. einige Zeit gebrauchen, wenn sie lange, vollends nicht ganz vollkommene Leiter durchdringen sollen, scheint wohl keinem Zweifel unterworfen, womit dann freilich, so weit bis jetzt unsere Versuche gehen, eine Verschiedenheit zwischen der Art der Fortleitung des Schalles und der E. auch durch die vollkommenen metallischen Leiter sich ergibt.

Es folgt aus den bisher vorgetragenen Sätzen in Betreff der Mittheilung der E. sehr natürlich, daß man, um die E. eines Körpers eine zeitlang zu erhalten, ihn isoliren oder mit lauter Nichtleitern umgeben müsse, die wenig oder nichts von seiner E. annehmen. Daß die Luft ein solcher ist, kommt uns sehr zu statten. Wäre sie ein Leiter, so würde man fast gar keine el. Versuche anstellen können, jeder Körper würde seine E. augenblicklich mittheilen und diese sich in der Atmosphäre zerstreuen. So aber ist ein Körper in der Luft isolirt, wenn er an seidenen Schnüren hängt, auf Glas oder Pech ruht u. s. w. Indes ist auch diese Isolation keine vollständige, sondern der elektrisirte Körper verliert sowohl durch Mittheilung an die umgebende Luft, als an die nicht absolut, sondern nur relativ leitenden Träger, die ihn stützen, oder an denen er hängt, allmählig, wenn gleich in abnehmender Progression, seine E. ganzlich.

Da die Bestimmung der durch die umgebende Luft und die Träger statt findenden Zerstreung der E. für den Gebrauch der el. Waage zur Beurtheilung und Festsetzung der Gesetze der E. und besonders ihrer Abnahme bei der Mittheilung an andere Körper und der Abhängigkeit ihrer Wirksamkeit von der Entfernung von der größten Wichtigkeit seyn mußte, so hat auch hierüber COULOMB eine Reihe von Versuchen angestellt <sup>1</sup>. Die Luft scheint schon an und für sich zur Zerstreung der E. beizutragen, indem die an den elektrisirten Körper unmittelbar anstossenden Lufttheilchen ohngeachtet ihres so unvollkommenen Leitungsvermögens doch allmählig das el. Fluidum aufnehmen, wenn sie mit demselben getränkt sind, von dem elektri-

<sup>1</sup> Biot *Traité* II. 244.



isirten Körper zurückgestoßen werden, und neuen Theilchen Platz machen, ohngefähr auf dieselbe Weise wie die Flüssigkeiten die Wärme leiten. Noch mehr als die eigentlichen Lufttheilchen scheinen die Theilchen des *Wasserdunstes*, der sich stets in der Atmosphäre befindet, zur Zerstreuung der E. beizutragen, wegen denn bei sehr feuchter Beschaffenheit der Luft alle Versuche so schlecht gelingen. Auch ziehen die Isolatoren welche die elektrisirten Körper tragen, aus dieser feuchten Luft leichter Wasser an, und überziehen sich vermöge der Adhäsion mit einer Wasserhaut, welche, wenn sie stärker adhärirt, an sie, nachdem sie da, wo sie an den elektrisirten Körper angrenzt, von diesem E. aufgenommen hat, nunmehr von ihm zurückgestoßen wird, zu einer Fortleitung der E. längs der Ausdehnung des isolirenden Trägers Veranlassung giebt. Aus COULOMB's Versuchen über die allmähliche Zerstreuung der E. durch die Luft ergab sich das Resultat, daß wie verschiedene auch dem Grade nach die dadurch veranlaßte Zerstreuung nach Verschiedenheit des hygrometrischen Zustandes, der Temperatur und des Luftdruckes an verschiedenen Tagen war, der Verlust doch jedesmal in einen constanten Verhältnisse mit der jedesmaligen el. Spannung blieb, oder einen gleichen verhältnißmäßigen Theil in derselben kurzen Zeit z. B. in einer Minute ausmachte, aber freilich zu verschiedenen Zeiten, besonders nach der hygrometrischen Beschaffenheit sehr verschieden ausfiel. So verlor, durch Hülfe der Drehwaage gemessen, ein elektrisirter Körper das eine mal in jeder Minute nur  $\frac{1}{60}$ , an einem andern Tage aber  $\frac{1}{15}$  von seiner jedesmaligen mittleren Kraft. Anders verhält sich die Zerstreuung der E. durch die isolirenden Träger. Im Anfange, so lange die Intensität der E. noch größer ist, ist dieselbe sehr merklich, nimmt aber bald ab, und erreicht eine Grenze, wo alle weitere Zerstreuung durch den Isolator aufhört, und dieser den elektrisirten Körper völlig isolirt, während die Zerstreuung der E. durch die Luft in einem gleichmäßigen Verhältnisse zu der Intensität der E., wenn die Beschaffenheit der Luft dieselbe bleibt, fort dauert.

Die *Mittheilung* der E. geschieht nicht allein bei der unmittelbaren Berührung, sondern auch schon in einiger Entfernung. In diesem Falle ist sie mehrentheils sichtbar, wenigstens im Dunkeln, und geschieht entweder durch Uebergang in Gestalt eines *Funkens*, oder durch Ueberströmen in Gestalt ei-

aus *Licht* - oder *Feuer* - *Büschels*. Man kann behaupten, daß in der Regel *Funken* entstehen, wenn die Enden der einander genäherten Körper *stumpf* oder *abgerundet* sind, daß sich *Stöße* oder *Feuerbüschel* zeigen, wenn beide Körper oder auch einer sich in *Spitzen* enden, und daß die ebene oder platte Gestalt der genäherten Flächen der Mittheilung sehr hinderlich ist.

Wenn nämlich einem elektrisirten Körper in gehöriger Entfernung ein anderer nicht elektrisirter, vorzüglich ein Leiter genähert wird, so äußert sich zwischen beiden eine Anziehung, die desto stärker ist, je näher sie einander kommen (ist der eine Körper leicht und beweglich genug, so reißt ihn diese Anziehung bis zur andern fort). Wird endlich die Anziehung sehr stark durch gehörige Annäherung, und sind die Körper abgerundet, so entsteht zwischen beiden der el. *Funk*ten, durch welchen so viele E. übergeht oder mitgetheilt wird, als zur Herstellung des Gleichgewichts zwischen beiden Körpern nöthig ist <sup>1</sup>. Die Weite, in welcher dieses geschieht, heißt die Schlagweite. Nachher findet man die E. ebenso unter beiden Körpern vertheilt, als wenn sie sich berührt hätten. Sind beide Körper Leiter, und ist der, welcher den Funken empfängt, mit der Erde verbunden, so wird durch denselben die E. größtentheils hinweggenommen, jedoch nie so vollständig, wie wenn jener mit der Erde verbundene Leiter in unmittelbare Berührung damit gekommen wäre, da der Uebergang der E. von dem elektrisirten Leiter zu dem andern nur successiv, wenn auch gleich für die Beobachtung instantan, ist, und daher bei der Abnahme der E. in diesem Uebergange ein Punct eintritt, wofür die mit viel geringerer Spannung begabte E. die Schlagweite zu groß geworden ist, und dieser immer nur sehr schwache Rückstand nicht weiter übergehen kann. Ist der elektrisirte Körper ein Nichtleiter, so ist der Funken schwach; er theilt nämlich nur die E. derjenigen Stelle mit, welcher der andere Körper am nächsten ist.

Bei Versuchen, wo man starke Funken oder überhaupt starke Uebergänge der E. zur Absicht hat, werden aus diesem Grunde die Funken nie aus dem geriebenen Nichtleiter selbst gezogen. Man verbindet vielmehr mit dem geriebenen Körper

---

1 8. *Funken*, *elektrischer*.

einen isolirten metallischen Leiter, welchem jener seine E. mittheilen muß, und aus dem man die Funken zieht. Dieses ist der sogenannte *Hauptleiter, erste Leiter, Conductor* dessen Einrichtung bei dem Worte *Elektrisirmaschine* beschrieben wird. Endigt sich der Leiter, der dem elektrisirten Körper entgegengestellt wird, in eine Spitze, so entsteht nicht sogleich ein Funke, und überhaupt nur bei sehr großer Intensität der E. des elektrisirten Körpers und auf sehr kurze Entfernungen <sup>1</sup>. Aber die Mittheilung oder el. Ausgleichung erstreckt sich nun auf eine viel größere Weite, und erfolgt durch ein anhaltendes, oft mit einem Geräusch begleitetes Ueberströmen wobei sich im Dunkeln die schon mehrmals erwähnten Feuerbüschel zeigen <sup>2</sup>.

Ebene Flächen theilen sich, wenn sie einander genähert werden, die E. nicht leicht mit, und können einander in paralleler Richtung sehr nahe gebracht werden, ehe der Uebergang durch einen Funken erfolgt, der nur dann aus einer großen Entfernung hervorbricht, wenn etwa auf der einen oder andern Fläche eine Erhabenheit hervorragt, und dann immer an dieser Stelle. Auf einen geriebenen ebenen Harzkuchen kann man eine glatte Metallfläche ganz auflegen und eine Zeitlang ruher lassen, ohne daß sie dem Kuchen das Geringste von seiner E. entzöge <sup>3</sup>. Wenn den Nicht-Leitern E. mitgetheilt wird, so breitet sich dieselbe nicht über ihre ganze Fläche aus, sondern bleibt auf die Stelle, die sie getroffen hat, eingeschränkt. Um die Mittheilung zu befördern und über die ganze Oberfläche zu verbreiten, pflegt man die Fläche der Nicht-Leiter mit einer leitenden Materie z. B. Zinnfolie, Goldblättchen u. d. g. zu belegen <sup>4</sup>.

Ueber die Wirkung der mitgetheilten E. auf organische Körper, Thiere und Pflanzen, hat man sehr viele Versuche angestellt, deren Erfolge indess nicht ganz übereinstimmend ausgefallen sind. Was insbesondere die Wirkung der an isolirte Menschen mitgetheilten E. betrifft, so hatten mehrere Physi-

---

<sup>1</sup> S. *Elektrisirmaschine*.

<sup>2</sup> Vergl. *Spitzen*.

<sup>3</sup> S. *Elektrophor*.

<sup>4</sup> S. *Flasche, elektrische*.



ker, unter andern GERHARD<sup>1</sup> und CAVALLLO<sup>2</sup> das Resultat aufgestellt, daß eine stärkere E. auf diese Weise mitgetheilt den Puls schneller gehen mache, die Ausdünstung befördere und die Absonderung der Drüsen vermehre. Indefs ist dieses Resultat durch eine erste schon im Jahre 1785 mit aller Sorgfalt an 13 nach Alter und Geschlecht verschiedenen Personen, größtentheils Aerzten und geübten Beobachtern mit der großen Teyler'schen Maschine zu Haarlem angestellte Reihe von Versuchen, wovon VAN MARUM<sup>3</sup> Rechenschaft gegeben, sehr zweifelhaft gemacht worden. Die Veränderungen des Pulses, welche bei der Elektrisirung der wohl isolirten Personen durch jene so kräftige Maschine eintreten, blieben im Ganzen innerhalb der Grenzen, in welchen sie auch natürlicher Weise ohne alle Elektrisirung bei den meisten dieser Personen stattfanden, da der Puls bei den meisten innerhalb einer Minute bald um einige Schläge sich beschleunigte, bald verlangsamte. Bemerkenswerth ist es jedoch, daß in den Versuchen, in welchen auch negativ elektrisirt wurde, sich bei allen eine *Verlangsamung des Pulses* zeigte, welche in einem Falle bis 10 Pulsschläge in der Minute betrug, während die positive E. sich so gut wie ohne Wirkung zeigte. Am auffallendsten war dieses Resultat bei einem 10jährigen Mädchen, wie folgende Zahlen beweisen:

Minute.	Pulsschläge vor den Versuchen.	Am positiven Leiter.	Am negativen Leiter.
1 . . .	92 . . . . .	92 . . . . .	89.
2 . . .	97 . . . . .	97 . . . . .	86.
3 . . .	100 . . . . .	100 . . . . .	91.
4 . . .	101 . . . . .	97 . . . . .	92.
5 . . .	100 . . . . .	101 . . . . .	93.

Spätere Versuche von VAN MARUM an 11 andern Personen<sup>4</sup> gaben dasselbe Resultat der Nichtbeschleunigung des Pulses durch

1 In den nouveaux mémoires de l'acad. Roy. de Berlin de l'année 1772. p. 145.

2 Essay on the theory and practice of medical electricity. London 1780. p. 13.

3 S. Beschryving eener ongemeen groote Electrizeermachine etc. door Martinus van Marum Haarlem 1785. 4. Deutsch Leipzig 1786. 4. Abthl. II. Kap. I. S. 46.

4 2te Forts. der Beschryving etc. S. 50 und G. I. 89.

die bloße Anhäufung der E. in dem Körper, ohne daß sich jedoch in diesen neuen Versuchen ein solcher deprimirender Einfluß der negativen E. bestätigt hätte, so daß vielleicht eine besondere Idiosynkrasie einzelner Personen mit in Anschlag gebracht werden muß, die hierbei überhaupt sehr in Betracht kommt, indem die Empfindlichkeit verschiedener Personen für die E. sehr verschieden ist, wie dann sogar Fälle von Personen vorgekommen sind, die ganz unempfindlich für E. waren, w. z. B. jenes Frauenzimmer, das die stärksten el. Schläge auf andere überleiten konnte, ohne selbst die geringste Empfindung davon zu haben <sup>1</sup>, was auch bei andern Personen in Beziehung auf die Schläge des Zitterals beobachtet worden ist <sup>2</sup>. GRIMM führt einen Fall eines Menschen an, dem jedesmal, so oft er das Isolatorium betrat, und durch Verbindung mit dem ersten Leiter elektrisirt wurde, das Blut aus der Nase floß <sup>3</sup> und SUNTELIN <sup>4</sup> erzählt von einem Bekannten, daß er sich nicht lang in der Nähe einer in Thätigkeit gesetzten Elektrisirmaschine habe aufhalten dürfen, ohne mit Leibweh und Durchfall gestraft zu werden. Man hat neulich wieder das negative Resultat VAN MARUM's in Beziehung auf die Beschleunigung des Pulsschlages in Anspruch nehmen wollen, und namentlich behauptete Dr. BÖCKH <sup>5</sup> in 360 Versuchen gefunden zu haben, daß sowohl die positive als negative E. den Puls meistens beschleuniget, und nur selten denselben verlangsamet habe. Wenn man indess die obige Bemerkung VAN MARUM's über die natürlichen Variationen des Pulses und den Einfluß mitwirkender Umstände berücksichtigt, so wird man auf jene Behauptung des Dr. BÖCKH um so weniger Gewicht legen, da die Versuche anderer so vollkommen mit denen VAN MARUM's zusammenstimmen, namentlich SUNTELIN's <sup>6</sup>, der ausdrücklich bemerkt, er glaube sich durch genaue Versuche überzeugt zu haben, daß die bloße Anfüllung mit E., das sogenannte *el. Bad*, weder den Puls zu beschleuni-

---

1 Gilb. Ann. XIV. 424.

2 ebendas. S. 420.

3 Gilb. Ann. VII. S. 355.

4 Anweisung zur medicinischen Anwendung der E. u. s. w. Berlin 1822 S. 17.

5 Beiträge zur Anwendung der E. auf den menschlichen Körper. Erlangen 1791.

6 a. a. O. S. 44.

gen, noch ihn voller zu machen vermöge, und dafs, wo Ausnahmen durch eine besondere Idiosynkrasie statt finden, die Pulsschläge zwar schneller aber nicht voller und stärker, sondern vielmehr kleiner und schwächer wurden, in Folge der ängstlichen Empfindung, welche bei solchen Menschen durch den el. Einfluß geweckt wird.

Bei Gelegenheit obiger Versuche stellte VAN MARUM auch Versuche über den Einfluß der E. auf die unmerkliche Ausdünstung an, indem er den Gewichtsverlust von verschiedenen Kindern von 6—8 Jahren durch die unmerkliche Ausdünstung während einer halben Stunde, wenn sie nicht, und wenn sie elektrisirt waren, bestimmte, wo sich indessen keine Vermehrung derselben ergab. GRIMM hat indess gegen diese letzteren Versuche einige erhebliche Einwendungen gemacht<sup>1</sup> und behauptet, sowohl an sich als an mehreren Kranken, die er elektrisirte, die Ausdünstung bis zum Hervorbrechen des Schweißes beobachtet zu haben. Auch SUNTELIN<sup>2</sup> fand die Ausdünstung in seinen mit verschiedenen Personen angestellten Versuchen durch das el. Bad etwas vermehrt, indem ein Spiegel dem Arme derselben in einer gewissen Entfernung gegenüber gehalten getrübt wurde, der unter denselben Umständen, nur dafs die Elektrisirung unterlassen worden, klar geblieben war, leitet aber diese Wirkung von einem bloßen Fortreißen der Feuchtigkeit der Haut durch die zurückstoßende Kraft der E. ab, so wie die Feuchtigkeit einer Spitze durch den von ihr ausströmenden el. Feuer-Pinsel mit fortgerissen werde. Es ist schwer auszumitteln, welchen Einfluß auf den Erfolg von Versuchen, wie sie VAN MARUM anstellte, Gemüthsaffecte haben können, insbesondere bei Kindern die Furcht, die in einem entgegengesetzten Sinne wie die E. auf die Ausdünstung wirken, und damit die von letzterer abhängige Vermehrung wieder aufheben könnte. Soviel kann indess als ausgemacht angesehen werden, dafs die Vermehrung der Ausdünstung auf keine active Weise durch die Beschleunigung des Kreislaufes des Blutes zu Stande kommt, da diese nach so vielen negativen Versuchen als nicht vorhandenen angenommen werden muß. Die Wirkungen der E. auf das aus der Ader gelassene Blut, worüber SCHÜBLER Versu-

1 G. VII. 355.

2 a. a. O. S. 49.



che angestellt hat, gehören mehr in die Physiologie als hierher <sup>1</sup>. Uebrigens wird unter dem Artikel: *Elektricität medicinische* von den Wirkungen der E. auf den kranken menschlichen Organismus noch besonders gehandelt werden. Auch auf die *Pflanze* und ihr Wachsthum hatte man nach früheren Versuchen der an diese im isolirten Zustande mitgetheilten E. einen besondern Einfluß zugeschrieben. MACULRAY in Edinburgh war der erste, der ein Befördern des Keimens der Pflanzen durch Elektrisiren beobachtet haben wollte, ein Resultat, welches NOLLET durch seine Versuche <sup>2</sup> bestätigte. Indefs ist dasselbe von Dr. INGENHOUSS durch sehr genaue Versuche völlig ungegründet befunden. Dieser schafsinnige Beobachter schreibt die vorgegangene Täuschung dem Umstande zu, daß das Licht auf das Wachsthum junger Pflanzen einem sehr nachtheiligen Einfluß hat. Nun, sagt er, legte man bei solchen Versuchen die Samenkörner auf den Boden elektrisirter Gefäße, welche nahe bei der Elektrisirmaschine im Dunkeln standen. Wenn sie dann ungleich besser fortkamen und keimten, als die im Lichte oder an der Sonne stehenden unelektrisirten, so schrieb man [dieses bessere Gedeihen ganz ehrlich auf Rechnung der E. Die Ingenhouss'schen Versuche, die mit möglichster Sorgfalt angestellt sind, lehren überzeugend, daß zwischen dem Wachsthum elektrisirter und unelektrisirter Pflanzen nicht der mindeste Unterschied stattfindet, wenn man nur Sorge trägt, beide in einerlei Lage gegen das Licht des Tages und der Sonne zu erhalten. Eben dieses bestätigen auch die von INGENHOUSS und SCHWANKHAND gemeinschaftlich angestellten Versuche mit Senfkörnern und Kresse <sup>4</sup>, wobei noch bemerkt wird, daß Zwiebelgewächse, z. B. Hyacinthen, Jonquillen u. d. g. wegen der in verschiedenen Subjecten äußerst verschiedenen Vegetationskraft bei dergleichen Versuchen niemals sichere Resultate geben. Durch neuere Versuche will indessen MÜLLER <sup>5</sup> allerdings einen wohlthätigen

---

<sup>1</sup> Schw. Journ. II. 292.

<sup>2</sup> Recherches sur les causes des phénomènes électriques Paris 1749. 4.

<sup>3</sup> Versuche mit Pflanzen 3ter Band Wien 1790. 8. 7te und 8te Abtheilung S. 65. 83.

<sup>4</sup> Gothaisches Magazin für das Neueste u. s. w. V. 1 St. S. 161 ff.

<sup>5</sup> Zusätze zu Singers Elementen der E. S. 384.

Einfluss der E. auf das Keimen beobachtet haben, den er jedoch nur dann am sichersten erhielt, wenn er die Pflanzen bloß in der el. Atmosphäre des positiven oder negativen Conductors isolirt stellte. Derselbe will auch bei Elektrisirung von verschiedenen Aufgüssen beobachtet haben, daß sich die Infusionsthierchen viel schneller entwickelten und zu einer vollkommenern Artübergängen, doch bemerkt er selbst, daß sowohl dieser Erfolg als derjenige der Beförderung des Keimens und Wachstums der Pflanzen nie mit Gewißheit voraus bestimmt werden konnte. Es bleibt also bis weiter dieser Einfluss wenigstens problematisch.

BERTHOLOX DE ST. LAZARE erzählt in Beziehung auf die Pflanzen <sup>1</sup> einige Versuche, welche LE DRÜ im Jahre 1776 mit der Mimosa (*M. sensitiva* L.) angestellt haben will. Diese Pflanze, welche sonst ihre Blätter bei jeder Berührung schließt, soll diesem Versuche zufolge sie nicht zusammenziehen, wenn die Berührung mit glatten Stäbchen von Glas, Siegelack, Bernstein oder jeder andern nicht leitenden Materie geschieht. Indefs wurden diese Versuche von INGENHOUS falsch befunden. Die sorgfältigste Erfahrung bewies ihm, daß dergleichen Stäbchen nicht mehr und nicht weniger thun, als andere von polirtem Metall, und daß alles nur darauf ankomme, ob die Berührung erschütternd oder nur vorübergehend ist. Wenn man die Blätter an einen elektrisirten Leiter brachte, so senkten sie sich eben so, als wenn man darauf blies, und wenn man die Pflanze mit zusammengefallenen Blättern auf einem Isolirgestelle elektrisirte so erhoben sich dieselben um nichts schneller, als wenn sie unelektrisirt stehen blieben. Auf die Bewegungen der Blätter des *Hedysarum gyrans* (*Moving Plant* der Engländer) hat man die Wirkung der E. vielmehr nachtheilig gefunden <sup>2</sup>. Verbindung mit elektrisirten Leitern, und Berührung damit, hatte auf diese Blätter gar keine Wirkung, außer daß sie, wie andere leichte Körper, angezogen und abgestoßen wurden. Ward aber das Blatt mit einer geriebenen Siegelackstange berührt, so sank es allmählig nieder, und erhob

1 In seinem Buche über die E. aus dem Französischen. Leipzig 1785. 8. 6. 177.

2 8. Gothaisches Magazin für das Neueste u. s. w. V. Bd. 3 St. S. 13.

sich erst nach einigen Stunden. Funken, wenn sie länger fortgesetzt wurden, trieben das aufgerichtete Blatt noch schneller nieder, so daß es sich den ganzen Tag nicht wieder erhob. Ward das Elektrisiren mit Funken und Erschütterungen einige Tage lang, obwohl nur Minutenweise fortgesetzt, so verlor das Blatt seine ganze Beweglichkeit und blieb auf immer hängend an den Stiel geschlossen. In diesem Zustande blieb es noch vierzehn Tage bei völlig frischem Ansehen; dann aber ward es gelb, welk und fiel ab. Das Sonderbarste war, daß dadurch auch alle andern Blätter auf dieser Seite hängend wurden, und sich nicht mehr so lebhaft, wie zuvor, bewegten.

Auf die kleinen Seitenblättchen dieser Pflanze, welche eine eigene, fast willkürlich scheinende Bewegung zeigen, wirkten Funken, Erschütterungen und Berührung mit elektrisirten Körpern gar nicht. Dagegen brachte die Verbindung der ganzen Pflanze mit einem elektrisirten Leiter, welche auf die großen Blätter ganz unwirksam war, ein weit lebhafteres und schnelleres Balanciren der Seitenblättchen hervor, welches noch geraume Zeit nach dem Elektrisiren fort dauerte.

Auch VAN MARUM <sup>1</sup> konnte in seinen Versuchen keine eigenthümliche Einwirkung der E. auf die sogenannten reizbaren Pflanzen und ihre so merkwürdigen Bewegungen beobachten. Die Nähe der Conductoren, diese mochten positiv oder negativ geladen seyn, wirkte so wenig, wie ein el. Bad. Gab indess der Conductor während letzterem Funken an benachbarte Körper, so schlossen sich die Blätter der Mimosa, und knickten nieder, was aber VAN MARUM nicht sowohl aus der Wirkung der E. als solcher, als vielmehr daraus erklärt, daß diese empfindlichen Blätter sehr viel bei den abwechselnden Bewegungen leiden, welche der el. Stofs hervorbringt, da die Blätter auch dann sanken, wenn man ihnen auf eine andere Art abwechselnde Bewegungen mittheilte. VAN MARUM konnte auch weder bei der positiven noch negativen Elektrisirung so wenig des isolirten als nicht isolirten Hedysarum gyrans die geringste Veränderung in der Bewegung der kleinen Blättchen desselben wahrnehmen <sup>2</sup>. Indess hat J. W. RITTER später eine Reihe von el. Versuchen an der Mimosa pudica L. in Parallele mit

---

<sup>1</sup> G. I. 114.

<sup>2</sup> G. I. 116.



gleichen Versuchen an Fröschen <sup>1</sup> angestellt, nach welchen er es für unzweifelhaft hält, daß die E. als ein ganz eigenthümlicher Reiz, und nicht bloß durch die mit gewissen Wirkungsformen derselben verbundene mechanische Erschütterung auf die Reizbarkeit der Mimosa wirke, daß in dieser Einwirkung sogar ein polares Verhältniß der beiden Electricitäten statt finde, indem die positive E. am stärksten auf Zusammenziehen der Blätter und Sinken der Zweige wirke, wenn sie von Innen nach Aussen, vom Stamme nach den Enden der Blattabtheilungen ihre Bewegungsrichtung hat, die negative E. am stärksten bei umgekehrter Richtung, worin sich die Mimosen gerade auf die entgegengesetzte Weise wie die Thiere verhalten sollen, wo bei hoher Erregbarkeit vielmehr die negative E., wenn sie von Innen nach Aussen, vom Nervenstamme nach seinen Endigungen in den Muskeln gerichtet ist (oder bei der Annahme nur *einer* el. Materie der el. Strom die Nerven aufwärts nach ihrem centralen Ende hin sich bewegt) den stärkeren Reiz ausübe. Uebrigens bediente sich RITZEN bei diesen Versuchen sowohl der Entladungsschläge schwach geladener Leidner Flaschen, als auch des ununterbrochenen el. Stromes, der von dem ersten Leiter durch die Mimosa hindurch nach dem Reibzeuge ging, und der in der Mimosa noch Zusammenziehungen hervorbrachte, während er auf ein höchst empfindliches Froschpräparat ohne Wirkung war.

Wasser, das aus isolirten Gefäßen durch enge Röhren ausläuft, wird durch Mittheilung der E. schneller herausgetrieben. Sind es Haarröhrchen, durch welche das Wasser im natürlichen Zustande nur tröpfelt, so wird durch die E. ein ununterbrochener Strom hervorgebracht, der sich noch in viele andere Strahlen zertheilt, die E. treibt sogar das Wasser aus den engsten Haarröhrchen, durch welche es vorher nicht einmal durchzutropfen im Stande war<sup>3</sup>. Ueber dieses Auslaufen des Wassers aus engen Röhren hat Dr. CARMON<sup>2</sup> genaue Versuche angestellt. Es blieb nämlich ungeachtet der Verwandlung des Auströpfelns

<sup>1</sup> Schweigg. J. d. Ch. I. 409.

<sup>2</sup> Nollet Recherches. S. 327.

<sup>3</sup> Journ. de Phys. Nov. 1788, übers. im Gothaischen Magazin, n. s. w. VII. Bd. 1. St. S. 63. ff.

durch Mittheilung der E. in ein ununterbrochenes Ausfließen in einem Strome immer noch die Frage, ob durch dieses Strömen in gleicher Zeit mehr Wasser aus dem Gefäße getrieben werde als durch das Tröpfeln. CARMON fand, daß in einem Zeitraum von 75 Stunden 10 Minuten unter übrigens gleichen Umständen

ohne E. 2 Pfund 12 Unzen 2 Qt. 65 Gr.

mit E. 2 — 11 — 5 — 36½ —

Wasser aus einem Gefäße gelaufen waren. Dieses war wenigstens das Resultat der meisten Versuche, nach welchen es nicht scheint, daß durch die E. die Geschwindigkeit des Wassers in Haarröhren in der That vermehrt, und also vielmehr nur die Tropfenbildung wegen der zurückstoßenden Kraft, welche die elektrisirten kleinsten Wassertheilchen gegen einander ausüben, verhindert werden. Andere Versuche mit Auslaufröhren von verschiedener Länge, Gestalt und Durchmesser, gaben zwar andere Resultate, wobei auch manchmal die mit E. ausgelaufene Wassermenge etwas größer war, es schien aber bloß von zufälliger Beschaffenheit der Gefäße abzuhängen.

Ob die Verdunstung des Wassers durch die Mittheilung der E. befördert werde, darüber fehlt es bis jetzt gänzlich an genauen Versuchen. In früheren Zeiten hielt man die Kraft der E., die Verdunstung zu befördern, selbst für so wirksam, daß mit Hülfe derselben Substanzen sogar durch die Zwischenräume des Glases verdunsten sollten. PRIVATI in Venedig elektrisirte Glasröhren, in die er Arzneien einschloß, und glaubte Kranke dadurch geheilt zu haben, auch WINKLER in Leipzig meinte zu finden, daß Schwefel-Zimmet, peruvianischer Balsam u. d. g. durch elektrisirte Glaskugeln verdunsteten, es ward aber dies alles durch NOLLET's, WATSON's und BIANCHI's Versuche gänzlich widerlegt.

CAVALLO führt<sup>1</sup> Versuche an, nach welchen er zwei gleich großen zinnernen Tellern, auf deren jeden gerade soviel Wasser gegossen wurde, als nöthig war, um den Boden zu bedecken, das eine, welches auf einem isolirten Stative sich befand, und mit dem Conductor der Elektrisir-Maschine in Verbindung gesetzt wurde, innerhalb einer halben Stunde, während welcher es fortdauernd in bedeutendem Grade elektrisirt wurde, durch

---

<sup>1</sup> Versuche über Theorie und Anwendung der medicinischen E. S. 65. 2. Ausg. der Uebers.

Verdunstung mehr verloren hatte, als das andere, das sich mit denselben unter sonst gleichen Umständen befand. Dieselbe Wirkung erhielt CAVALLO, gleichviel ob er die positive oder negative E. anwendete. Diese Versuche sind indess selbst in Rücksicht auf ihre Resultate mit so wenig Genauigkeit beschrieben, daß sie eben darum kein großes Vertrauen einflößen. Dies gilt noch weit mehr von den Behauptungen HERMBSTÄDT'S<sup>1</sup>, nach welchen die Erfahrung bewiesen haben soll, daß die E. in Verbindung mit der Wärme eine stärkere Verdunstung veranlasse, als die Wärme für sich allein, ja daß selbst bei verminderter Temperatur das gebildete expansible Fluidum seine Form unverändert behalte. Letztere Behauptung allein muß schon hinreichen, das größte Mißtrauen einzuflößen, da überdies von den Versuchen selbst gar nicht die Rede ist.

Bei dieser Lage der Sachen entschloß ich mich, sie mit aller Sorgfalt zu wiederholen. Ich elektrisirte daher isolirte Gefäße von verschiedener Gestalt und Materie mehrere Stunden lang bald positiv, bald negativ, konnte aber nicht den geringsten Unterschied in der Menge des verdunsteten Wassers zwischen ihnen und den Gefäßen, die sich mit ihnen ganz gleich verhielten und unter sonst gleichen Umständen, nur daß sie nicht elektrisirt wurden, befanden, beobachteten. Um die E. dem Wasser gleichsam mehr einzuverleiben, brachte ich bei gläsernen Gefäßen Stanniol auf den Boden derselben, und machte mit diesem die leitende Verbindung. Ich bediente mich dabei meiner höchst kräftigen Elektrisirmaschine, welcher die von CAVALLO gebrauchte weit nachsteht. Ohngeachtet also hier vorausgesetzt werden kann, daß die E. allmähig aus dem Wasser in die Luft überströmte, nahm sie doch kein Wasser in Dunstgestalt mit sich fort, znm Beweise, daß die E. an und für sich nicht das Princip der Aenderung des Aggregatzustandes der Körper ist.

Wenn man einem durch die Luft-Pumpe gemachten sogenannten luftleeren Raume (Bolye's Leere) E. mittheilt, so durchdringt sie ihn fast ebenso frei, als den besten Leiter, und zeigt dabei ein sehr ausgebreitetes starkes Licht. Ein el. Feuerbüschel, der in einen solchen Raume strömt, breitet sich aus, und erfüllt alles mit strahlenförmigem Lichte. Eine luftleere Glasröhre zeigt gerieben oder an einem elektrisirten Leiter ge-

---

<sup>1</sup> Gehlen n. allg. J. d. Ch. II. Bd. 339.  
III. Bd.



halten ein starkes, dem Wetterleuchtenähnliches Licht. Wenn man eine Reihe solcher Glasröhren, die durch die Dämpfe des kochenden Quecksilbers erst so vollkommen luftleer wie möglich gemacht worden sind, und die man dann an der Schmelzlampe von dem Theile, in welchem sich das Quecksilber befindet, abgetrennt hat, von einer Länge von einem oder andert-halb Schuhen theils gerade, theils schlangenförmig gekrümmt in paralleler Richtung neben einander durch kleine Kettchen, die durch messingene Fassungen mit ihnen zusammenhängen an einem isolirten Metalldrahte aufhängt, und an ihrem untern Ende durch ähnliche Kettchen mit einem gleichen Metalldrahte verbindet, von welchem man eine Ableitung nach der Erde führt, und den obern Metalldraht mit dem ersten Leiter einer hinlänglich wirksamen Elektrisirmaschine in Verbindung setzt, so findet durch alle Glasröhren ein beständiges zuckendes, ins blaue oder violette sich ziehendes helles Leuchten statt, das mit den Radiationen des Nordscheins einige Aehnlichkeit hat. Mehrere solche luftleere Glasröhren die sich in einem Mittelpunkte durchkreuzen, bilden einen schönen grossen Stern oder eine Sonne, deren Strahlen, oder die einzelnen Glasröhren beim Durchleiten der E. bisweilen mit verschiedenfarbigem Lichte, die eine mit grünem, eine andere mit mehr purpurfarbigem Lichte erfüllt sind, wovon der Grund weiter unten erhellen wird. Dieses Leuchten findet auch statt, wenn die E. dem innern Raume der Glasröhre gar nicht mitgetheilt werden kann, weil kein Zuleiter zu demselben führt, und hängt in diesem Falle von der durch Vertheilung erregten E. ab. HASWKBEE hat das Leuchten des Barometers <sup>1</sup> schon ganz richtig für eine el. Erscheinung erklärt. Beim Schütteln nämlich reibt das Quecksilber die innern Fläche des Glases, und erregt dadurch E., die sich mit ziemlich lebhaftem Lichte in dem relativ leeren Raume ausbreitet. Man hat durch Quecksilberdampf luftleer gemachte Glasröhren, welche ein wenig Quecksilber enthalten. Sie leuchten im Dunkeln, wenn man das Quecksilber hin und her laufen läßt, und dieses Licht ist selbst noch intensiver, als wenn man von Aussen mitgetheilte E. durch solche Röhren strömen läßt. HAWKSDEE und nachher JOHANN

---

<sup>1</sup> Vergl. über diesen Gegenstand Th. I. S. 940. dieses Wörterbuches.

BERNOULLI <sup>1</sup> haben ihnen den Namen des Quecksilberphosphors gegeben. Eben dies geschieht nun im Barometer. LUDOLF in Berlin zeigte, daß die Barometerröhre während des Leuchtens Papierchen anzog, wenn der äußere Raum verdünnte Luft enthielt. MUSSCHENBROEK <sup>2</sup> glaubte dagegen aus seinen Versuchen den Schluß ziehen zu können, daß das Leuchten im völlig luftleeren Raume nicht statt finde. Wenn man ein recht gutes Barometer zweimal auskocht, so leuchtet es gewöhnlich nach dem zweiten Auskochen stärker, weil das Quecksilber und Glas dadurch in einen vollkommener trockenen Zustand durch die Verjagung auch der letzten Spur des anhängenden Wasserhäutchens versetzt werden, wodurch erst die unmittelbare Berührung und Reibung zwischen beiden, und damit die Electricitätserregung eintritt, was in einzelnen Fällen auch durch ein länger fortgesetztes erstes Kochen erreicht werden könnte. Kocht man es aber zum drittenmal, so wird das Leuchten schwächer, oder hört ganz auf, weil die Luft nun ganz weggenommen ist. Damit stimmen auch im wesentlichen die späteren Erfahrungen J. A. DE LÜC'S <sup>3</sup> überein, der jedoch bemerkt, daß auch die Beschaffenheit des Glases darauf Einfluß habe, da eine Röhre, deren innere Wandungen mehr rauh sind, auch unter den günstigsten Umständen dieses Leuchten nicht zeigt. WALSH und MORGAN <sup>4</sup> stellten noch anderweitige Versuche an, durch welche besonders Letzterer es außer allem Zweifel gesetzt zu haben glaubte, daß in der Torricellischen Leere das el. Licht vollkommen verschwinde. DESSAIGNES wollte sogar bei einer so weit getriebenen Verdünnung unter der Glocke einer Luftpumpe, daß die an dem Drahte, durch welchen der el. Strom in die Boyle'sche Leere geleitet wurde, hängenden Korkkugeln gar nicht mehr divergirten, alles el. Licht verschwinden gesehen haben. Indefs wurde die Nichtigkeit dieser Resultate durch neue Versuche von CANDI <sup>5</sup> in Anspruch genommen, weil aber diese Versuche manche Gegeneinwen-

---

1 De Mercurio lucente in Vacuo. Opp. Tom. II. p. 112.

2 Essai de Physique. Leiden 1751. 4. p. 640.

3 Untersuchungen über die Atmosphäre I. 301.

4 Philos. Trans. 1785. p. 272.

5 Mémoires de l'acad. royale des Sciences à Turin. Tome V. übers. in Gren's. Journ. IV. 93.

dungen zulieffen und die Sache nicht vollkommen zur Entscheidung brachten, so war es von grossem Interesse, daß ein so scharfsichtiger, sinnreicher und geübter Experimentator wie H. DAVY eine neue Reihe von Versuchen über das Verhalten der E. in einem möglichst leeren Raume, so weit sich ein solcher auf Erden darstellen läßt, anstellte <sup>1</sup>. Versuche, die auch in anderer Hinsicht wichtig sind, da ihre Resultate auf die Ansicht der Natur der E. und die Erklärung der mit ihrer Bewegung verbundenen Lufterscheinungen von Einfluß sind. DAVY bemerkt richtig, daß die Torricelli'sche Leere, wenn sie auch, gehörig veranstaltet, als eine vollkommene Luftleere angenommen werden könne, doch keinen absolut leeren Raum darstelle, da den neuern Untersuchungen über die Verdunstung zufolge eine wenn gleich in gewöhnlicher Temperatur höchst dünner Quecksilberdampf darin existire, und es kam also vorzüglich darauf an, diesen soviel möglich aus dem Spiele zu bringen, um beurtheilen zu können, welchen Antheil er in dem gewöhnlichen Falle an den Phänomenen habe. DAVY bediente sich zu seinen Versuchen einiger gebogener zweischenklicher Glasröhren mit einem längeren bis 20 Zoll langen Schenkel. Der längere Schenkel war an seinem Ende zugeschmolzt, und entweder mit einem eingeschmolzten Platindrahte versehen, bestimmt, die E. hinein oder heraus zu lassen (der Sprache DAVYs, der hierin die Franklin'sche Ansicht befolgt, gemäß) oder statt desselben mit einer kleinen cylindrischen Kappe aus Zinn - oder Platin - Folie, deren er sich bediente, als er die Ladungsfähigkeit des leeren Raumes erproben wollte. An dem kürzeren offenen Schenkel befand sich eine messingene Fassung, in welche sich ein Hahnstück einschrauben liefs, das durch ein bewegliches Rohr mit einer vortrefflichen Luftpumpe in Verbindung gesetzt werden konnte. Um nun einen leeren Raum zu bewirken, wurde erst der längere Schenkel mit Quecksilber oder geschmolzenem Zinn gefüllt, und dann durch Verbindung mit der Luftpumpe der leere Raum erzeugt, indem im Verhältnisse der Verdünnung das Quecksilber oder das geschmolzene Metall in dem längeren Schenkel herabsinken mußte, wodurch man es in seiner Macht hatte, den leeren Raum in einer größe-

---

<sup>1</sup> Aus dem I Part. der Philos. Trans. für 1822 frei übersetzt von Gilb. Ann. 1822. III. 357.



ren oder kleineren Ausdehnung zu bilden, indem man die Luft oder das Gas (in einigen Versuchen war das Rohr und der Apparat vor dem Auspumpen mit Wasserstoffgas gefüllt worden) in dem kürzeren Schenkel so weit zu verdünnen im Stande war, daß es einer Säule des flüssigen Metalls von jeder beliebigen Länge von 20" bis  $\frac{1}{10}$ " durch seine Elasticität das Gleichgewicht hielt. Das Quecksilber wurde immer erst kurz vor dem Versuche gereinigt, und in der Röhre 6 oder 7 mal von der Spitze nach der Grundfläche und von da nach der Spitze hin ausgekocht. Die so bereitete, wenigstens von Luft gänzlich befreite Torricelli'sche Röhre fand nun DAVY für die E. durchgänglich, sie wurde sowohl durch den gewöhnlichen el. Funken als durch die Entladung einer Leidner Flasche leuchtend, und das belegte Glas, das die Leere umgab, nahm dabei eine Ladung an. Der Grad der Stärke dieser Erscheinung hing aber von der Temperatur ab. War die Röhre sehr heils, so zeigte sich das el. Licht in dem (Quecksilber -) Dampfe mit lebhafter und sehr intensiver grüner Farbe, in dem Grade aber, als die Temperatur abnahm, verlor die Farbe an Lebhaftigkeit, und in einer künstlichen Kälte von  $-20^{\circ}$  F. (nahe  $-23^{\circ}$  R.) war das Licht so schwach, daß es sehr dunkel seyn mußte, wenn man es wahrnehmen sollte. Auch fand sich die dem Stanniol- oder Platinbleche mitgetheilte E. um so stärker, je höher die Temperatur war, und in  $0^{\circ}$  F. ( $-14\frac{3}{8}^{\circ}$  R.) Kälte nur äußerst schwach. Beide Arten von Erscheinungen haben, wie DAVY bemerkt, ihren Grund in der größeren Dichtigkeit des Quecksilberdampfes in den höheren Temperaturen. Während des Kochens in dem Schenkel der Röhre, in welchem der leere Raum gemacht wurde, zeigte sich das el. Licht in dem ganz reinen und dichten Dampfe des Metalles mit einem solchen Glanze, daß dieses ein sehr schönes Schauspiel abgab. Während der Quecksilberdampf sich zu Kugeln verdichtete, drang die E., die durch Reiben des Quecksilbers an den Glaswänden erregt wurde, durch den Dampf in so glänzenden Funken hindurch, daß sie im hellen Tageslichte sichtbar waren<sup>1</sup>. Wenn man in die Leere über

---

<sup>1</sup> Diese Erfahrung ist für die Theorie der Elektricitätserregung besonders wichtig, da sie eine reichliche Erregung derselben auch beim Ausschluss alles Sauerstoffs und jedes chemischen Processes beweist.

dem Quecksilber die geringste Menge verdünnter Luft hineinliess, so verwandelte sich jedesmal die Farbe des durch das Hindurchgehen der E. entstandenen Lichtes aus Grün in Meergrün, und liess man noch mehr Luft hinein, so ging sie in Blau oder Purpur über. Dieser Versuch DAVY's erklärt vollkommen jene verschiedenen Farben in den Strahlen (luftleeren Röhren) der el. Sonne, von denen oben die Rede war.

Um allen Quecksilberdampf zu vermeiden, und also das Phänomen in einem, wo möglich absolut leeren Raume darzustellen, versuchte DAVY sich statt des Quecksilbers eines leicht zu schmelzenden Zinn-Amalgams zu bedienen, das beim Erkalten in der Röhre anschoß; die Resultate blieben aber genau dieselben, als da er bloßes Quecksilber genommen hatte, woraus erhellte, daß in der Hitze, wobei das Amalgam schmolz, ein Theil Quecksilber sich als Dampf verflüchtigt haben mußte, der beim Abkühlen nicht ganz verschwinden konnte, sondern nur auf eine geringere Dichtigkeit zurückging. Eine Leere über der leicht schmelzbaren Wismuth-Legirung (das Rose'sche Metallgemisch) hervorzubringen, mußte DAVY nach einigen Versuchen aufgeben. Diese Legirung ist so äußerst leicht oxydirbar, daß sie die Glasröhre mit Schmutz dicht überzog und undurchsichtig machte. Dagegen hat DAVY viele Versuche mit Zinn angestellt, welches er in kleine Stücke zerschnitt, und sogleich in die Röhre brachte, worauf diese mit Wasserstoffgas gefüllt, ausgepumpt und einer Hitze ausgesetzt wurde, bei welcher das Zinn schmelzte. Wenn mit dem Erhitzen eine Zeitlang unter Schütteln und daran Klopfen fortgefahren wurde, so erhielt er eine Säule geschmolzenen Zinns, die von aller Luft vollkommen befreit war. Dennoch zeigte der leere Raum über dem Metall dieselben el. Erscheinungen, als in Temperaturen unter 0° F. das über Quecksilber gebildete Vacuum. Das Licht war gelb und von der schwächsten Phosphorescenz, so daß es fast vollkommen dunkel seyn mußte, wenn man es gewahrt werden sollte; die Wärme verstärkte dieselbe nicht merklich. DAVY fand auch in der Leere über dem Quecksilber feine mit Kügelchen versehene Platindrähtchen beim Einströmen der E. in dieselben eben so divergiren, als in der Luft selbst. Bei der Art, wie DAVY diese Versuche anstellte, ergab sich zugleich der entscheidende Beweis, daß die Schwäche des Lichtes in der vollkommenen Luftleere nicht davon herrühre, daß diese

Leere ein Nichtleiter der E. sey, sondern vielmehr umgekehrt, daß dieselbe ein sehr vortrefflicher Leiter ist, und der Ausbreitung der E. kein Hinderniß in den Weg legt. Als nämlich die Versuche so abgeändert wurden, daß die Verbindung, die zwischen dem Quecksilber und dem kürzeren Schenkel und dem Hahnstücke sonst durch einen Draht unterhalten war, aufgehoben wurde, und die E. ihren Weg von jenem Quecksilber nach dem Hahnstücke durch die verdünnte Luft, die sich darin befand, nehmen mußte, so entband dieselbe Entladung von E., welche in dem oberen leeren Theile des längeren Schenkels ein schwaches grünes Licht erzeugte, in dem unteren luftverdünnten Raume ein lebhaftes purpurfarbened Licht, und gab in der Atmosphäre einen starken Funken.

Auch über Baumöl und Spießglanzbutter widerholte DAVY den Versuch mit dem el. Lichte im luftleeren Raume. Es fand sich, daß die E. durch den Dampf des Chlorantimon's mit viel glänzenderem Lichte als durch den Dampf des Baumöls hindurch ging, und in letzterem mit mehr Glanz als im Quecksilberdampfe, bei gewöhnlicher Temperatur erschien, so daß also auch hier die Dämpfe im Verhältnisse ihrer Dichtigkeit den Glanz vermehrten. Im Dampfe des Chlorantimon's war das Licht von reinem *Weiß* und im Dampfe des Baumöls *roth* in *Purpur* spielend, und es erzeugte sich in beiden Fällen beim Hindurchgehen der E. ein bleibend elastisches Fluidum. Wenn man DALTON's Gesetz zum Grunde legt, daß die E. aller Dämpfe in gleichen Temperaturabständen von ihrem Siedepuncte von gleicher Größe sey, so ergeben sich bei 52° F. für die Dämpfe des Quecksilbers, Olivenöls, Chlorantimon's und Zinns, von denen die drei ersteren ihre Siedepuncte bei 652; 592 und 388° F. haben, und des letzten Siedepunct von DAVY zu 5000° F. angenommen wird, in Zollen von Quecksilbersäulen ausgedrückt, Elasticitäten von 0,000 156; 0,0168 und 0,0169, und 370 mit vorstehenden 48 Nullen, woraus erhellet, wie außerordentlich gering die Menge von Materie in den Dämpfen ist, deren Wirkung auf die el. Erscheinungen noch wahrgenommen wird. Bis ohngefähr 20° F. (— 5½° R.) schien die Erkältung der Leere noch Einfluß auf die Verminderung der Licht-Erscheinung beim Durchgehen der E. zu äußern, aber zwischen 20° und — 20° F (— 23½° R.) schien dieses Vermögen der Leere nicht weiter vermindert zu werden. Die el. Er-



scheinungen zeigten sich hier fast von derselben Intensität, als die welche DAVY in der Leere über geschmolzenem Zinn wahrgenommen hatte, und damit in diesem Falle Leuchten eintreten sollte, mußte die Elektrisirmaschine schon sehr wirksam seyn. Die Torricelli'sche Röhre vermochte nicht eine schwach geladene Leidner-Flasche mit Explosion zu entladen, ohngeachtet sich ihre E. langsam durch sie hindurch verlor. Wenn aber die Flasche stark geladen war, hatte sie durch den leeren Raum fast eine eben so große Schlagweite, als durch die gewöhnliche Luft, und zeigte beim Entladen im Schatten sichtbares Licht. In allen Temperaturen unter  $200^{\circ}$  F. ( $74\frac{1}{2}^{\circ}$  R.) war, wie sich DAVY ausdrückt, die Leere über dem Quecksilber ein viel schlechterer Leiter, als die sehr verdünnte Luft, und als sich die Röhre mit der Leere unter dem ausgepumpten Recipienten der Luftpumpe in einer Temperatur von ohngefähr  $50^{\circ}$  F. ( $8^{\circ}$  R.) befand, war die Schlagweite in der Boyle'schen Leere 6 mal so groß, als in der Torricelli'schen Leere über dem Quecksilber. Diese letztere Erfahrung scheint mir indess nicht unbedingt auf ein größeres Leitungsvermögen, der verdünnten Luft wie der Leere, für die E. hinzudeuten, denn es konnte die Leere vielmehr wegen ihres viel bessern Leitungsvermögens eine fortdauernde Ableitung, einen Durchgang der E. durch sich hindurch, veranlassen, und die zu einer größeren Schlagweite nöthige Spannung nicht gestatten, gerade so wie eine Flasche, die mit einer Spitze versehen ist, die das Ausströmen erleichtert, nie zu derselben Schlagweite geladen werden kann, wie dieselbe Flasche ohne Spitze. Damit würde denn auch die Erklärung der Abnahme der Lichterscheinung in der Leere sehr gut zusammenstimmen, indem el. Lichterscheinungen nur da zum Vorschein kommen, wo die E. in ihrer Fortbewegung Widerstand findet, welcher in der Leere gänzlich, oder so gut wie gänzlich fehlt (wegen der außerordentlichen Dünnhheit des Quecksilberdampfes bei der gewöhnlichen Temperatur), aber in der verdünnten Luft bereits statt findet. Indess kann sich in dieser die E. bei derselben Spannung, wegen des relativ geringeren Widerstandes, doch auf größere Entfernungen entladen, als in der Luft von gewöhnlicher Dichtigkeit, und bildet dann mehr eine ausgebreitete Lichterscheinung, selbst wenn sie von stumpfen Körpern ausgeht, weil sie wegen des geringeren Widerstandes zugleich von mehreren

Puncten ausstrahlen kann. Uebrigens werden einige besondere Modificationen der el. Lichterscheinungen in der verdünnten Luft weiter unten, wo die Frage über zwei el. Materien zu erörtern ist, passender betrachtet werden, da man in dem über diese Frage herrschenden Streite sich vorzüglich auf sie berufen hat.

Bei der Mittheilung der E. an verschiedene Körper und bei ihrem, mit dieser Mittheilung verbundenen, Durchgange bringt dieselbe merkwürdige chemische Veränderungen hervor, die ich unter den Artikel *Elektrisirmaschine* und *Flasche, elektrische*, verweise, da sie nur durch Hülfe dieser beiden zu Stande gebracht werden können.

## V. Elektrische Wirkungskreise und Vertheilung der Elektricität.

Die merkwürdigsten Erscheinungen der E., welche für die Naturforscher lange Zeit räthselhaft geblieben sind, hängen von den Gesetzen der *el. Wirkungskreise* ab, deren richtige Unterscheidung von den bisher angegebenen Gesetzen und Wirkungen der Mittheilung der Schlüssel zu allen Geheimnissen dieser Lehre ist, und selbst über den Vorgang der Mittheilung der E. erst die richtige Ansicht eröffnet.

Ein elektrisirter Körper nämlich wirkt auf andere Körper schon in Entfernungen, welche für die Mittheilung viel zu groß sind. Der Raum, durch welchen sich diese Wirkung erstreckt, heißt sein *Wirkungskreis*, oder nach andern seine *el. Atmosphäre*. Das Hauptgesetz, nach welchem sich diese Verbreitung richtet, ist folgendes: *Jeder elektrisirte Körper hat das Bestreben, in denjenigen Körpern, welche in seinen Wirkungskreis kommen, eine der seinigen entgegengesetzte E. zu erwecken, und das Vermögen, das in einem Körper vorher bestandene el. Gleichgewicht, oder das 0 E. aufzuheben, gegen sich die der seinigen entgegengesetzte E. hinzuziehen, und die gleichnamige zurückzustossen.*

Dieses Gesetz, welches unzählige Erfahrungen bestätigen, ist eine ganz neue Quelle von Wirkungen, die von den Wirkungen der Mittheilung sehr weit unterschieden sind. Man kann sie unter dem Namen: *Vertheilung* der E. zusammenfassen, und in gewissem Sinne der Mittheilung entgegensetzen.

Jener Name wird dadurch gerechtfertigt, daß ein, durch Vertheilung el. gewordener Körper keine E. von Außen durch Mittheilung empfangen hat, sondern daß nur seine eigene E. im Raume anders vertheilt ist, und dadurch nunmehr als nach Außen freithätige E. auftritt, da sie vorher, als 0, unwirksam nach Außen war. Die Erscheinungen der Vertheilung, obschon nach dem gleichen Gesetze erfolgend, fallen verschieden aus, je nachdem der Körper, auf welchen ein anderer elektrisirter durch seine Atmosphäre wirkt, ein Leiter oder Nichtleiter, und ersterer isolirt ist, oder mit dem Erdboden in Verbindung steht.

Der erstere Fall stellt diese Erscheinungen am deutlichsten und in ihrer größten Mannigfaltigkeit dar, und man kann die dieselben darstellenden Versuche gleichsam die Fundamentalversuche der el. *Atmosphärenwirkung* nennen. Man nehme zwei el. Leiter, beide gehörig auf Glasfüßen isolirt, A und B am besten von länglicher cylindrischer Form mit Halbkugeln an beiden Enden versehen. Die zu einer kleineren Elektrisirmaschine gehörigen Conductoren können sehr gut zu diesen Versuchen gebraucht werden. Der eine Leiter A sey elektrisirt, an dem andern befestige man mit weichem Wachs in verschiedenen Entfernungen mehrere Paare von kleinen, an leinenen Fäden hängenden Hollundermarkkugelchen, welche als Anzeiger der el. Vorgänge im Leiter B dienen. Operirt man mit schwächeren Graden von E., so kann man sich auch mehrerer Goldblattelektrometer bedienen, die an verschiedenen Stellen von vorne nach hinten mit dem Leiter B in Berührung gebracht werden können, um auf die oben schon angegebene Weise den Grad und die Art der E., welche an den verschiedenen Stellen des Leiters B auftritt, zu prüfen. Man nähere nun den mit + E. elektrisirten Leiter A dem Leiter B, und bringe ihn in die Lage, wie die Figur andeutet, so daß ihre Entfernung von einander etwas größer ist, als die größte Entfernung, bei welcher ein Funken von A nach B noch übergehen würde; mit der Annäherung werden die Hollundermarkkugelchen aus einander gehen, und zwar die am vordern und hintern Ende bei der in der Figur angegebenen Einrichtung am stärksten, die in der Mitte weniger stark, vielleicht auch bei nicht starker Intensität der E. des Leiters A gar nicht. Prüft man dagegen die E. durch ein Goldblattelektrometer, das man mit dem Leiter B an verschiedenen Stellen in Verbindung bringt, nachdem schon die Annäherung des Leiters erfolgt ist, so wird

Fig.  
30.



man die Divergenz der Goldblättchen von vorne nach hinten zunehmend finden. Um die Art der E. des Leiters an verschiedenen Stellen zu prüfen, kann man sich eines an einem mit Lack gesteiften Faden hängenden Hollundermarkkugelhens bedienen, das man mit den verschiedenen Stellen des Leiters B in Berührung bringt, und dann einen andern an einem seidenen Faden hängenden Hollundermarkkugelhens nähert, dem man vorher  $+E$ . mitgetheilt hat<sup>1</sup>. Man wird finden, daß letzteres von jenem abgestoßen werden wird, mit welchem Punkte des Leiters B dasselbe auch in Berührung gebracht worden war, daß es aber von dem hintern Ende V nach dem vordern R geführt immer schwächer und schwächer mit  $+E$ . geladen ist. Dasselbe werden auch die Goldblättchen der verschiedenen Goldblattelektrometer zeigen, die bei Annäherung einer geriebenen Glasröhre noch stärker divergiren werden. Es hat also nach diesen Versuchen den Anschein, daß der Leiter B wirklich von dem Leiter A Elektrizität empfangen habe, da er sich in der That in seiner ganzen Längen-Ausdehnung  $+el.$  zeigt, und dieser Anschein gewinnt noch dadurch, daß die positive E. des Leiters A, so lange er in der Nähe des Leiters B sich befindet, durch Elektrometer geprüft, geschwächt erscheint. Daß dies aber in der That sich nicht so verhalte, erfährt man sogleich durch einen zweiten Versuch. Man entferne nämlich nunmehr den Leiter B aus dem Wirkungskreise des Leiters A, in dem Augenblicke gehen alle Hollundermarkkugelhens zusammen, und bei gehöriger Entfernung sind auch die leisesten Spuren von E. in dem Leiter B gänzlich verschwunden. Untersucht man den Leiter A, dessen el. Spannung man vorher durch irgend ein genaues Elektroskop ausgemittelt hat, so wird man finden, daß er von seiner eigenen E. nicht mehr (ja vielmehr noch etwas weniger wegen des mehr gebundenen Zustandes seiner E.) verloren hat, als er auch ohne dies durch die Berührung der Luft verloren haben würde.

Man bringe den Leiter B in die vorige Lage zurück, dieselben Erscheinungen erneuern sich; man berühre nun das vom Leiter abstehende Ende V des Leiters B mit dem Finger, man wird einen kleinen Funken erhalten, und jede Spur von freier E. wird in dem Leiter B verschwunden seyn, wie man auch

---

<sup>1</sup> Noch besser gebraucht man zu diesem interessanten Versuche Bohnenberger's Elektrometer.

aus dem Zusammenfallen der vorhin von einander abstehenden Hollundermarkkugeln erkennen kann. Entfernt man den Leiter B in diesem neuen Zustande von dem Leiter A, so werden, ganz anders wie im vorigen Falle, die sämmtlichen an ihm hängenden Hollundermarkkugeln von neuem aus einander gehn, und zwar mit einer derjenigen des Leiters A entgegengesetzten E., also im vorliegenden Falle mit negativer E. Der elektrisirte Leiter A, in Rücksicht auf seinen el. Zustand untersucht, wird auch diesmal keinen andern Verlust zeigen, als den er auch ohnehin durch Berührung der Luft erlitten haben würde. Um das Zusammenfallen der Korkkugeln, und also die Aufhebung der freien positiven E. des Leiters B, so lange er sich im Wirkungskreise des Leiters A befindet, zu bewirken, ist es übrigens nicht nöthig, gerade das abgekehrte Ende des Leiters B zu berühren, sondern die Berührung an jedem andern Orte wird denselben Erfolg haben, nur wird der Funken nach vorne immer kleiner ausfallen. Dies beweiset unter andern folgender von RÖSLIN<sup>1</sup> angegebene Versuch, dessen Resultat er indess mit Unrecht als einen Beweis gegen die Franklin'sche Theorie angesehen hat. Man schraube an das eine Ende eines auf einem Glasfusse isolirten cylindrischen Leiters, an dessen anderem Ende zwei Hollundermarkkugeln hängen, eine ganz glatte und breite Metallplatte an, und nähere dieser eine geriebene, also  $+ E.$  haltige Glasstange, so gehen die Kugeln mit  $+ E.$  aus einander. Berührt man nun die der Glasstange zugekehrte Fläche der Metallplatte mit einem Leiter z. B. dem Finger, so fallen sie eben so gut zusammen, wie wenn man das abgekehrte Ende unmittelbar berührt hätte; entfernt man zuerst die Finger und dann auch die Glasstange, so gehen die Hollundermarkkugeln abermals, aber mit negativer E. aus einander, und der Leiter ist auf seiner ganzen Oberfläche negativ el. RÖSLIN glaubt hierin einen Widerspruch mit der Franklin'schen Theorie zu finden, weil sich negative E., welche nach Franklin in einem Mangel besteht, einem Leiter von Aussen nicht mittheilen lasse, aber die Franklin'sche Theorie ist zur Annahme einer solchen Mittheilung auf keine Weise genöthigt, sondern sie wird das Phänomen vielmehr durch Entziehung der freien positiven E. des

---

<sup>1</sup> S. dessen kritische Prüfung und Berichtigung der bisherigen Elektricitätslehre 1823. S. 19.

durch Vertheilung el. gewordenen Leiters, die aus allen Punkten desselben, jedoch mit sehr verschiedener Intensität sich zu verlieren strebt, befriedigend erklären können. Ein ganz gleiches Phänomen (und insofern bedurfte es nicht erst dieses Versuches) zeigt sich auch beim Deckel des Harzkuchens eines Elektrophors, dessen durch die negative E. des Harzes zurückgetriebene negative E. nicht bloß an der abgekehrten Fläche oder am Rande des Deckels, sondern selbst von der auf dem Harzkuchen unmittelbar aufliegenden Fläche abgeleitet oder nach FRANKLIN mit E. von Außen ausgeglichen werden kann.

Einige Physiker, unter andern PARROT<sup>1</sup> haben eine ganz verkehrte Ansicht der Vertheilung aufgestellt, wenn sie den in der Atmosphäre des z. B. mit  $+$  E. elektrisirten Leiters A befindlichen Leiter B gleichsam als einen el. Magnet darstellen, dessen eine abgekehrte Hälfte freies  $+$  E., die andere zugekehrte Hälfte freies  $-$  E. habe, welche durch eine Sphäre von el. Differenz oder 0 E. in der Mitte von einander getrennt seyen, so daß Hollundermarkkugeln, die an verschiedenen Punkten des Leiters aufgehängt würden, in gleicher Entfernung von dieser Mitte gleich stark divergiren, jedoch mit entgegengesetzter E., an der dem  $+$  E. zugekehrten Hälfte nämlich mit negativer, an der abgekehrten Hälfte mit positiver E., daß die in der Mitte angehängten Kugeln ohne alle Divergenz seyen, und wenn man das abgekehrte Ende des Leiters mit dem Finger berühre, mit dem Aufhören der Divergenz der an ihm hängenden Kugeln die der an der vordern Hälfte hängenden zunähme. Schon aus bloßen Begriffen läßt sich die Unrichtigkeit dieser Ansicht einsehen, da ja das  $-$  E. am vordern Ende nur durch die stärkere Wirkung des Leiters A, in dessen Wirkungskreise sich B befindet, von seinem  $+$  E. getrennt worden ist, und getrennt gehalten wird, also auch eben so vollkommen gebunden seyn muß, als es vorher gebunden war, und folglich auf keine Weise als freies  $-$  E. nach Außen wirken kann. Jeder Versuch kann aber auch zur Widerlegung dienen, welcher zeigen wird, daß das Probekügelchen, mit welchem Punkte des Leiters B, ob an der vordern, nach PARROT negativ seyn sol-

<sup>1</sup> S. unter andern dessen *Entretiens sur la Physique* Tome V. 1822. p. 28.



lenden, oder an der abgekehrten positiven Hälfte man es in Berührung bringt, stets *positiv* el. erscheinen wird. Aber freilich kann es sich ereignen, daß die an der vordern Hälfte hängenden Korkkugelchen stärker divergiren werden, als die in der Mitte hängenden, weil die dem vordern Ende des Leiters nähere positive E. des Leiters A mehr  $+$  E. in diese Korkkugelchen herabtreiben, und dieselbe in höherem Grade spannen wird, indem die  $-$  E., dieses vorderen Endes durch die  $+$  E. des genäherten Leiters A am meisten gebunden ist. Die richtige Ansicht eines in der Atmosphäre eines  $+$  elektrisirten Leiters A befindlichen Leiters B ist vielmehr diese, daß er von vorne nach hinten gleichzeitig  $+$  el. ist, so zwar, daß wenn A  $+$  E. hat die  $-$  E. am vordern Ende am stärksten angehäuft ist, und abnehmend nach hinten, aber in ihrer ganzen Ausdehnung vollkommen gebunden, die  $+$  E. dagegen am stärksten angehäuft nach hinten, abnehmend nach vorne, aber in ihrer ganzen Ausdehnung frei ist, daher sie an jedem Punkte entzogen werden kann, während die  $-$  E. zurückgehalten bleibt. Dasselbe gilt nur mit verkehrten Zeichen, wenn der Leiter A  $-$  el. ist. Indefs lassen sich doch durch eine eigenthümliche Art des Verfahrens die beiden Elektricitäten im Raume getrennt und doch jede für sich frei thätig darstellen, die noch weiter zur Erläuterung des ganzen Vorganges der Vertheilung dient. Dieser Versuch ist schon von WILKE angestellt worden. Man setze einen Metallcylinder AB aus zwei von einander trennbaren Stücken AC und 31. CB in C zusammen, und zwar so, daß beide Theile isolirt mit einander in Berührung gebracht und auch wieder von einander getrennt werden können. Man setze sie in Berührung mit einander, und halte dem einen Theile AC eine geriebene, und also  $+$  E. haltige Glasröhre, oder auch einen mit  $+$  E. geladenen Leiter, wie im obigen Versuche, gegenüber, doch in hinlänglicher Entfernung, daß kein wirklicher Uebergang von E. erfolgen kann. Während dieser Stellung ziehe man den zweiten Theil BC des Leiters ACB weg, entferne dann auch die Glasröhre oder den elektrisirten Leiter, und untersuche nun den el. Zustand der beiden Hälften AC und BC. Man wird dann AC negativ, BC positiv finden, so lange AC in der Nähe des elektrisirten Leiters sich befand. Wird indes die durch den genäherten elektrisirten Körper gebundene negative E. der vordern Hälfte mit der Entfernung desselben vor der Trennung

beider wieder frei, so kann sie mit der  $+$  E., die in der hintern Hälfte angehäuft war, wieder zu 0 zusammentreten.

Man hat es indess in seiner Gewalt, durch eine besondere Vorrichtung vermöge der Vertheilung beide Elektricitäten in einem Leiter im freien Zustande darzustellen, so daß die zwei polaren Hälften durch eine Zone von Indifferenz oder 0 E. von einander getrennt sind. Einen interessanten Versuch dieser Art hat REMER bekannt gemacht<sup>1</sup>. Er bediente sich hierzu einer Cylindermaschine, deren Reibzeug mit einem gleichen isolirten Conductor verbunden war, wie der sogenannte erste oder positive Leiter. A ist der positive, B der negative Conductor, beide isolirt; c und d sind geschärfte Drähte, welche auf die Conductoren gesteckt werden, und EF ist ein gebogener Draht, der isolirt über dem Cylinder der Maschine so aufgehängt ist, daß das Ende E desselben von der Spitze c und das Ende F von der Spitze d nur 1,5 Zoll absteht. Wurde der Cylinder der Maschine in Bewegung gesetzt, so zeigte sich auf der Spitze d ein Strahlenpunct, an F ein Büschel, an E ein Punct, an c ein Büschel. Hieraus ergibt sich also, daß die beiden entgegengesetzten Enden des Drahtes EF mit freier entgegengesetzter E. auftraten, indem der Strahlenpunct an E auf *negative*, der Strahlenbüschel an F auf *positive* E. hinweist. Aber nicht bloß diese Endpunkte zeigen entgegengesetzte Elektricitäten, sondern auch die beiden Hälften des Drahtes; denn an seidenen Fäden hängende Hollundermarkkugeln, positiv elektrisirt, wurden von allen Punkten der einen Hälfte von F nach I abgestoßen, von allen Punkten der andern Hälfte angezogen, und umgekehrt verhielten sich negativ elektrisirte Hollundermarkkugeln; nur von der mittlern Stelle in I wurden beide gleichmälsig angezogen, was nur unter der Bedingung möglich war, daß I, 0 E. hatte. Die Stelle des el. Indifferenzpunctes an dem Drahte konnte dadurch verändert werden, daß man den positiven oder negativen Leiter mit dem Erdboden in Verbindung setzte. Wurde z. B. der negative Leiter B mit dem Erdboden verbunden, so war zwar in Ansehung der Lichterscheinungen an den Spitzen alles wie im vorigen Versuche, aber der Indifferenzpunct lag nun nicht mehr in I sondern der Draht war von F bis x positiv elektrisirt, von x bis E hingegen negativ, und der Indifferenzpunct lag in x.

<sup>1</sup> Gilb. Annalen XVII. 15.

Als darauf der Conductor A mit dem Erdboden verbunden und B wieder isolirt wurde, so fand sich bei fortdauernden gleichen Lichterscheinungen der Draht zwischen E und y negativ, zwischen y und F positiv. Folglich war nun y der Indifferenzpunct geworden. Es ist zwischen diesen Phänomenen und den Phänomenen der gewöhnlichen Vertheilung, wo es nicht zur wirklichen Bewegung der E., zum Ausströmen kommt, der bemerkenswerthe Unterschied, daß auch diejenige E., welche durch die ihr entgegengesetzte aus dem 0 entwickelt und angezogen wird, im ersteren Falle nicht gebunden ist, sondern mit freier Spannung auftritt, wovon der Grund in der eigenthümlichen Wirkung der Spitzen und in der dadurch eingeleiteten wirklichen Bewegung der Elektricitäten zu suchen ist<sup>1</sup>.

Anders als bei den Leitern verhalten sich die Phänomene der Vertheilung bei den Nichtleitern. Ein Nichtleiter wird zwar an dem Ende, welches in den Wirkungskreis eines elektrisirten Körpers gebracht worden ist, ganz nach dem obigen Gesetze el. werden, aber dieses wird sich wegen des Widerstandes, den der Nichtleiter als solcher der Verbreitung der E. entgensetzt, nur auf eine geringe Weite erstrecken und nicht sehr stark seyn. Weiterhin wird der Leiter abwechselnde Zonen von  $+$  E. und  $-$  E. erhalten, von denen stets die folgende durch den Wirkungskreis der vorhergehenden hervorgerufen worden ist. Eine lange Glasröhre z. B. gegen  $+$  E. gehalten, wird am nächsten Ende auf einige Zolle weit  $-$  E., dann einige Zolle weit  $+$  E., dann wieder  $-$  E. u. s. f. zeigen, welche Elektricitäten aber weiter hin immer schwächer werden und sich endlich ganz verlieren. Die nicht leitende Eigenschaft des Glases nämlich verhindert den wirklichen Uebergang, und so zeigen sich bloß die Wirkungen der Atmosphären, welche abwechselnd sind, weil jede folgende Zone im Wirkungskreise der vorhergehenden liegt, und abnehmend, weil jede E., die aus der Ferne wirkt, eben darum nur eine kleinere Quantität, als sie selbst beträgt, aus dem 0 freimachen kann. Etwas ganz ähnliches bemerkt man auch bei der Magnetisirung eines längeren Stabes von Stahl, der gleichfalls ein Nichtleiter oder wenigstens schlechter Leiter des Magnetismus ist, durch einen Magnet, der mit seinem einen Pole bloß an das Ende des Stabes gehalten wird. Auch hier

---

<sup>1</sup> S. Spitzen.



zeigen sich längs dem Magnetstabe abwechselnde Schichten oder Zonen von nördlicher und südlicher Polarität, die abnehmend sind.

Bringt man in den Wirkungskreis eines elektrisirten Körpers einen andern schon elektrisirten, so werden sich gleichfalls Erscheinungen zeigen, die dem obigen Gesetze gemäß sind. Wird der Körper mit der Erde verbunden, so wird er seinen Zustand dem Gesetze gemäß ändern. Der Fall ist dann eigentlich gleich geltend mit dem obigen, da durch diese Verbindung mit der Erde jeder Körper aus dem  $+$  Zustande in den 0 el. Zustand zurücktritt; ist er isolirt, so wird er seinen el. Zustand so weit ändern, als die Umstände es zulassen, und übrigens ihn noch mehr zu ändern fähig seyn. Bringt man z. B.  $+$  E. in den Wirkungskreis von  $-$  E., so wird die  $+$  E., wenn sie mit der Erde verbunden wird, nach Maßgabe der Umstände sich mit  $-$  E. aus dem Erdboden zum Theil ausgleichen, oder unverändert bleiben, oder einen Zuwachs von  $+$  E. aus dem Erdboden erhalten, je nachdem im Verhältnisse der jedesmaligen Entfernung, aus welcher  $-$  E. wirkt, und ihrer ursprünglichen Intensität, sie entweder nicht im Stande ist, die vorhandene  $+$  E. vollkommen zu binden, oder gerade hinreichende Wirksamkeit hierzu hat, oder noch mehr  $+$  E. binden kann. Ist der Körper, an welchem sich  $+$  E. befindet, isolirt, so wird er fähig werden, mehr  $+$  E. anzunehmen und unfähiger,  $+$  E. zu verlieren oder mitzutheilen, d. h. mit andern Worten, der Körper wird unter diesen Umständen mehr Capacität für  $+$  E. und eine größere Tenacität in Beziehung auf dasjenige, was sich bereits an ihm befindet, erhalten. Dies erklärt die Erscheinungen des *Collectors*, *Condensators*, *Duplicators*, *Multiplicators*<sup>1</sup>. Ist die E. des isolirten Körpers, welcher in den Wirkungskreis eines andern elektrisirten Körpers kömmt, gleichartig mit derjenigen des letztern, so verhält sich alles umgekehrt; seine E. wird an Spannung zunehmen, er wird unfähiger, neue von derselben Art aufzunehmen, fähiger sie zu verlieren, oder seine Capacität für dieselbe Art von E. welche er besitzt, ist vermindert.

Aus dem Gesagten erhellet nun auch von selbst, daß jeder Mittheilung von E. Vertheilung vorangeht, und daß sie, soferne hier die Theorie zweier Materien zum Grunde gelegt,

<sup>1</sup> S. diese Artikel.  
III. Bd.

oder den beiden durch  $+$  und  $-$  bezeichneten Elektricitäten eine zweckmäßige Wirksamkeit, jedoch eigenthümlich für jede zugeschrieben wird, nicht in einer bloß einseitigen Einwirkung, sondern in einem wechselseitigen Geben und Empfangen besteht. Ehe zwei Körper, wovon der eine elektrisirt ist, und sich also in dem Falle der Mittheilung an den andern unelektrisirten befindet, einander so nahe kommen, daß eine wirkliche Mittheilung oder Ausgleichung vorgeht, hat der elektrisirte Körper bereits durch Vertheilung in dem andern die der seinigen entgegengesetzte E. gegen sich gezogen, und die Verminderung, die er an E. erleidet, beruht daher nicht bloß auf einem Uebergange eines Theils seiner E. an den andern Körper, sondern zugleich auf dem Uebergange jener entgegengesetzten E. zu ihm selbst, und davon abhängiger Ausgleichung eines verhältnismäßigen Antheils zu 0, wodurch in jenem andern Körper, wenn er isolirt ist, ein verhältnismäßiger Antheil der entgegengesetzten, und mit derjenigen des elektrisirten Körpers gleichnamigen E. freigeworden ist, die folglich eben so sicher seinen Zustand, nachdem es zur Ausgleichung gekommen ist, mitbestimmt, als denjenigen Theil, welchen er empfangen hat. Indefs irren diejenigen, welche der Meinung sind, daß alle E. welche ein solcher Körper nach dem Vorgange der Mittheilung, und also nach vollendeter Ausgleichung zeigt, lediglich aus seinem eigenen 0 hervorgegangen sey, denn nothwendig muß die freie E. des el. Körpers, da sie die entgegengesetzte des nicht elektrisirten an Intensität übertrifft, den Zwischenraum, wenn es zu einer wirklichen Ausgleichung durch einen vorübergehenden Funken kommt, eher durchbrechen und folglich kann sie eben wegen ihrer größern Intensität auch nicht durch den von ihr hervorgerufenen Gegensatz völlig ausgeglichen werden, und muß demnach neben der ihr gleichnamigen E., die sie gleichzeitig aus jenem 0 frei gemacht hat, zugleich zu dem neu gewordenen el. Zustande jenes Körpers mit beitragen.

Aus dem Gesetze der Atmosphärenwirkung erklärt sich auch das Anziehen und Zurückstoßen leichter Körper. Eine geriebene  $+$  E. haltige Glasröhre, leichten Körpern genähert, erweckt in ihnen, sobald sie in ihren Wirkungskreis kommen,  $-$  E., und dann ziehen beide einander an. Sobald diese Körperchen aber die Röhre berühren, erfolgt Mittheilung in dem eben angegebenen Sinne, die Körperchen haben  $+$  E. und die

Glasröhre stößt sie zurück. So lange sie isolirt bleiben (wenn sie z. B. an einem seidenen Faden aufgehängt sind) behalten sie, wenigstens eine Zeitlang, ihre  $+$  E., und werden nicht wieder angezogen, sondern fortdauernd abgestossen. Sobald sie aber einen Leiter von hinlänglicher Grösse berühren, z. B. auf den mit der Erde verbundenen Tisch zurückfallen, gleichen sie sich mit diesem aus, d. h. gehen auf 0 zurück; sind sie dann noch im Wirkungskreise der Glasröhre, so wird von neuem E. in ihnen hervorgerufen und zunächst dieses, mit demselben aber zugleich werden auch die Körperchen angezogen, und so erfolgt ein fortgesetztes Hin- und Hergehen, wodurch endlich die Glasröhre oder wenigstens eine Stelle derselben wieder in den 0 el. Zustand versetzt wird. Darauf gründen sich die Versuche mit *tanzenden Figuren* von Papier, oder um sie recht leicht zu machen, von Goldschlägerhaut, zwischen einer elektrisirten und einer mit der Erde verbundenen Metallplatte, wobei es gewöhnlich nicht bis zur Berührung jener elektrisirten kommt, weil die Puppen wegen ihrer zugespitzten Gestalt ihre entgegengesetzte E. schon aus einiger Entfernung abgeben; ferner der Versuch mit der *Flaumfeder*, die zwischen einer geriebenen Glasröhre und Siegellackstange wie ein Federball hin und her fliegt; mit den *Kork- oder Hollundermarkkugeln*, die auf dem Tische unter einer elektrisirten Glocke auf- und abtanzen, und wenn sie von grosser Anzahl und von hinlänglicher Kleinheit sind, (noch besser Schnitzelchen von Goldpapier) durch ihr Geräusch bei dieser Hin- und Herbewegung den sogenannten *el. Regen* darstellen.

Bemerkenswerth ist bei diesem zuletzt erwähnten el. Spielwerke, daß wenn die Kugeln nicht mehr in die Höhe springen, sondern alles ruhig geworden ist, man den Tanz erneuern kann, wenn man die Glocke von aussen mit der Hand umspannt, und zwar zu wiederholtenmalen, was sich aus den Gesetzen der Ladungsflasche erklärt, mit welcher eine solche Glocke zu vergleichen ist, deren innere Wandung man durch das Ausströmen einer Spitze elektrisirt hat, während man sie von Aussen mit der Hand umfaßt hält.

Aus dem Gesetze der Vertheilung erklären sich auch die Resultate der Versuche und Beobachtungen, welche HELLER<sup>1</sup>

<sup>1</sup> S. Gren's neues Journal der Physik II. 397.



über den Einfluß des verschiedenen hygrometrischen Zustandes der Luft auf gewisse el. Erscheinungen gemacht hat. Der Apparat zu diesen Versuchen bestand in einem auf einem verticalen Glasfusse horizontal liegenden isolirten Messingstäbchen, das an beiden Enden mit Knöpfen versehen war. An einem dieser Knöpfe hängen an leinenen Fäden zwei Hollundermarkkugeln herab. Zur Prüfung der E., mit welcher in den angestellten Versuchen die Hollundermarkkugeln divergirten, bediente er sich nach der bekannten Weise einer geriebenen Glasröhre oder Siegellackstange. Die Feuchtigkeit der Luft maß er durch ein Federkielhygrometer. Berührte er dann das Messingstäbchen in seiner Mitte mit der geriebenen Glasröhre, so divergirten die Fäden, fielen aber auch kurz darauf wieder zusammen. Als hierauf die Glasröhre von dem Stäbchen entfernt wurde, divergirten die Fäden zum zweitenmale. Diese beiden Divaricationen hingen von entgegengesetzten Elektricitäten ab, die erstere von positiver E., die zweite von negativer. Dieses erklärt sich nach dem Gesetze der Vertheilung so, daß die Glasstange nach der Mitte, wo sie die Messingstange berührte — E. hinzog, und nach den beiden Enden  $+E.$  zurücktrieb, die die Hollundermarkkugeln an dem einen Ende zur Divergenz brachte, sich aber auch in die Luft zerstreute, weswegen die Kugeln wieder zusammenfielen, während die negative E. gebunden durch die positive der Glasröhre sich nicht zerstreuen, aber auch nicht an die Glasröhre übergehen konnte, wegen der wenigen Berührungspuncte mit dem Glase und der Hindernisse, die das Glas durch seine nichtleitende Eigenschaft und seine glatte Oberfläche diesem Uebergange entgensetzte, weswegen dann nach Entfernung der Glasröhre diese negative E. in den freien Zustand überging, und da die  $+E.$  der 0, aus dem sie angezogen worden war, sich inzwischen zerstreuet hatte, nicht wieder zu 0 gebunden werden konnte, und eine zweite Divarication der Hollundermarkkugeln bewirkte. Das Interessante bei diesen Versuchen war nun, daß es lediglich auf den hygrometrischen Zustand der Luft ankam, ob nur die eine oder beide Divergenzen eintraten, und ob die erste oder die zweite die größere war. Bei sehr trockener Luft, wie sie schon bei  $45^{\circ}$  seines Hygrometers statt fand, und noch gewisser bei höheren Graden desselben fand keine zweite Divarication statt, sondern nur eine erste, und diese war dauernd und groß. Dieses

erklärt sich daraus, daß in diesem Falle in der kurzen Zeit des Versuchs die freigemachte E. sich nicht zerstreuen konnte, und folglich nach Entfernung der Glasröhre oder Siegellackstange seinen inzwischen gebundenen Gegensatz wieder zu 0 ausglich, weswegen die Kügelchen nicht zum zweitenmale aus einander gehen konnten. Bei  $40^{\circ}$  bis gegen  $26^{\circ}$  des Hygrometers (also bei zunehmender Feuchtigkeit) wechselten die eine und die zwei Divaricationen ab, letztere wurden immer häufiger, je tiefer der Grad wurde. Endlich bei einer Feuchtigkeit unter  $20^{\circ}$  war weder die erste noch die zweite Divarication zu sehen, sondern die E. zerstreute sich augenblicklich. In der Epoche der Divaricationen war es angenehm zu bemerken, wie die GröÙe der zweiten Divarication mit der Anzeige des Hygrometers correspondirend war, nämlich wenn die zweite Divarication zu einer Stunde des Tages größer als zu einer andern war, so hatte die Feuchtigkeit der Luft zugenommen, und umgekehrt. Durch eine kleine Uebung brachte HELLER es dahin, diese Zunahme der Feuchtigkeit bloß aus der Beobachtung der GröÙe der zweiten Divarication mit Gewißheit vorauszusagen, so daß dieser so einfache Apparat wenigstens für die Epoche der zwei Divaricationen ihm statt eines Hygrometers diene. Nach der oben zum Grunde gelegten Erklärung ist es begreiflich, daß, so wie die Feuchtigkeit der Luft zunahm, die Epoche der zwei Divaricationen eintreten mußte, weil nun während des auch ganz kurzen Anhaltens der Glasröhre ein Theil der + E. sich durch die feuchte Luft zerstreuen mußte, und folglich bei Entfernung der Glasröhre die durch dieselbe gebunden gehaltene — E. nicht vollkommen zu 0 gebunden werden konnte, sondern zum Theil zu überwiegend bleiben mußte. Eben so begreiflich ist es, wie die zu einer Zeit verhältnißmäÙig größere zweite Divarication als zu einer andern Zeit für jene erstere eine größere Feuchtigkeit anzeigen mußte, weil eben darum in der gleichen Zeit sich mehr von der + E. zerstreuen, und also von der gebunden gewesenen — E. ein verhältnißmäÙig größerer Theil als frei auftreten mußte<sup>1</sup>.

So einfach die Gesetze der E. sind, so mannigfaltig werden doch ihre Anwendungen durch die fast unzähligen einzelnen Fälle

<sup>1</sup> Aus dieser Darstellung ergibt sich, daß hierbei von einer wenigen Divarication, welche Fischer phys. Wört. VI. 267. hineinbringt, nicht die Rede seyn kann.

die sich daraus erklären lassen. Es ist sehr bequem, sich über Ausdrücke zu vergleichen, mit welchen man das, was in jedem einzelnen Falle vorgeht, verständlich und übereinstimmend bezeichnen könne. Aus diesem Grunde sollen hier die wenigen Fundamentalgesetze der E. in der Sprache angeführt werden, in welcher sich die neueren Physiker über dieselben ausdrücken. Wie weit diese Sprache, diese angenommenen Zeichen, die nur dadurch unzweideutig sind, daß sie als bloße Formeln oder Gleichnisse für bestimmte sichere Erfahrungen gelten sollen, richtig gewählt sind, wie weit sie das Wesen der Erscheinungen selbst gehörig darstellen, darüber wird erst weiter unten in der Untersuchung der Ursache dieser Erscheinungen entschieden werden können.

## VI. Uebersicht der Gesetze der Elektricität.

Man nenne eines Körpers Elektricität überhaupt E.; im natürlichen Zustande, wo er keine el. Erscheinungen zeigt, ist dieses  $E = 0$ , was gleichbedeutend mit *el. Indifferenz* ist.

Da es aber, wie schon oben im Allgemeinen gezeigt worden, zwei verschiedene Elektricitäten giebt, die sich gegen einander wie entgegengesetzte Größen verhalten, oder deren jede für sich ähnliche Wirkungen zeigt, eine aber die andere aufhebt, so nenne man diejenige, welche das geriebene Glas zeigt, und jede andere mit derselben specifisch gleichartige,  $+ E.$ , die ihr entgegengesetzte, welche die geriebene Siegellackstange zeigt, und jede andere mit ihr specifisch gleichartige  $- E.$  Man betrachte ferner den natürlichen Zustand der Körper, in welchem sie keine el. Erscheinungen zeigen, als  $+ E - E = 0$ , d. h. man schreibe jedem Körper, der keine el. Erscheinungen zeigt, eben soviel  $+ E.$  als  $- E.$  zu, die sich beide völlig aufheben, wechselseitig binden und im Gleichgewichte halten. So ist der Zustand eines elektrisirten Körpers nichts anders als *Aufhebung der Gleichheit der beiden E., oder Störung des Gleichgewichts.* Zu dieser Annahme ist man dadurch berechtigt, daß gleiche Mengen von freiem  $+ E.$  und  $- E.$  gemessen durch das Product der mittleren Spannung in die Oberfläche, an welcher sie sich befinden, mit einander stets 0 geben, und aus dem natürlichen Zustande oder dem 0 E. in allen Fällen, wo E. freithätig wird, beide Elektricitäten zugleich hervortreten, und zwar gerade in dem Verhältnisse um wieder 0 E. zu geben.



*Gleichartige Elektricitäten stoßen sich zurück, entgegengesetzte ziehen sich an*; die Weite, auf welche sich dieses ringsum erstreckt, macht den Wirkungskreis einer E. aus. Die  $\pm$  E., oder der Theil der  $\pm$  E., der auf Anziehung seines Gegensatzes verwendet, und von diesem nach dem Gesetze der Gegenwirkung wieder angezogen wird, kann natürlich nichts weiter bewirken. Man nennt ihn *gebunden*. Hört das Anziehen auf, so sagt man, er werde frei oder sensibel, er wird nämlich nun fähig nach Außen zu wirken, und sich durch anderweitige von ihm abhängige Anziehungs- oder Repulsionserscheinungen zu offenbaren.

Im natürlichen Zustande binden sich beide Elektricitäten des Körpers völlig; durch das Reiben u. dgl. wird das Gleichgewicht gestört. Immer treten hierbei die gegen einander wirkenden Körper in den entgegengesetzten el. Zustand. Es sind dann drei Fälle möglich. Wird z. B. eine Glaskugel durch Reiben mit einem angemessenen Reibzeuge  $\pm$ , dieses — el., so kann dieses entweder daher rühren, daß das Glas  $\pm$  E. aus dem Reibzeuge, oder dieses — E. aus dem Glase anzieht, oder beide Prozesse gleichzeitig statt finden. (Auf einen etwa hierbei wirksamen chemischen Proceß durch die Concurrrenz der Luft und die Herkunft der E. aus dieser, nehmen wir hier keine weitere Rücksicht, werden aber weiter unten die Grundlosigkeit einer solchen Annahme nachweisen). Auf welche Weise nun auch das Reibzeug — el. geworden ist, so wird dieser Proceß sehr bald eine gewisse Grenze haben, weil jeder Körper seiner Natur nach nur ein endlicher Quell von E. seyn kann. Das Reibzeug wird also nur bis auf einen gewissen Punct — E. annehmen, und nur indem seine — E. durch eine leitende Verbindung mit dem Erdboden neue  $\pm$  E. anzieht, wird der Proceß fortdauernd erhalten werden können, wenn nicht etwa die Körper während des Vorgangs selbst ihre Natur verändern. Fand im obigen Falle ein Uebergang von  $\pm$  E. des Reibzeugs zum Glase statt, so wird dasselbe dadurch von neuem befähigt,  $\pm$  E. abzugeben, fand dagegen ein Uebergang der — E. vom Glase an das Reibzeug statt, so wird dieses aus dem neugebildeten  $\pm$  E. abziehen und an das Reibzeug — E. absetzen können.

Hat ein Körper mehr  $\pm$  als — E., so zieht seine freie  $\pm$  E. innerhalb seines Wirkungskreises alle — E. an, und stößt alle

+ E. zurück; desto stärker, je näher sie ihm kommt. Bringt man also in diesen Wirkungskreis einen isolirten Leiter, so wird dessen — E. an den näheren Theil gezogen, und gebunden, die + E. hingegen in den entfernteren Theil zurückgestoßen und frei, weil sie von der — E., von der sie vorher gebunden war, verlassen ist, und von dem Uebergewichte der Repulsivkraft der + E. zurückgestoßen wird. Diese freie + E. würde herausgehen, oder sich mit — E. sättigen, wenn ihr nicht durch Isolirung der Weg zu beidem abgeschnitten wäre. Wird aber eine leitende Verbindung mit dem Erdboden gemacht, so zieht die + E. soviel — E. an, als erforderlich ist, um wieder 0 zu werden, der Leiter zeigt weiter keine el. Erscheinungen. Hebt man die Verbindung wieder auf, und entfernt ihn aus dem Wirkungskreise der + E., so wird die vorher gebunden gewesene — E. frei oder sensibel, da sie die + E., durch die sie vorher gebunden war, nicht mehr als + E. sondern als 0 vorfindet.

Hat ein Körper mehr — E. als + E., so zieht seine freie — E. alle + E. in seinem Wirkungskreise an, und stößt alle — E. zurück. Bringt man also einen isolirten Leiter gegen ihn, so erfolgt alles, wie vorher gezeigt ist, nur mit Verwechselung der Zeichen + und —. Man sieht hieraus, daß das *Gesetz der Wirkungskreise* nichts anderes ist, als das *Gesetz der Anziehung ungleichnamiger und der Zurückstoßung gleichnamiger Elektricitäten*, und daß diejenigen, welche zwei el. Materien annehmen, die durch wechselseitige Anziehung auf einander wirken, und das 0 oder den natürlichen Zustand als den Zustand des Gleichgewichts beider Elektricitäten mit einander betrachten, eine ganz falsche Ansicht zum Grunde legen, wenn sie in ihre Erklärungen noch eine besondere Anziehung der Körper selbst zur E. aufnehmen. Von einer solchen Anziehung zeigt sich wenigstens in den gewöhnlichen el. Versuchen durchaus keine Spur, da die elektrisirten Körper in Beziehung auf andere, und diese wieder wechselseitig auf jene sich ganz gleichförmig verhalten, von welcher Beschaffenheit sie übrigens seyn mögen, auch die Masse der Körper hierbei nicht im geringsten in Betracht kommt, aufser insoferne sie als Widerstand gegen die wirkliche Bewegung durch Trägheit und Schwere die Erscheinungen modificirt. Selbst das verschiedene Leitungsvermögen der Körper für E. ändert unmittelbar nichts in der freien Wirksamkeit der an ihnen thätigen

tigen E., soferne diese auf das 0, auf  $+$  oder  $-$  E. anderer Körper wirkt.

Wie in Folge der Anziehung, welche die freie E. auf ihren Gegensatz ausübt, jene selbst wieder gebunden wird, wie bei der freien Communication eines Leiters, auf welchen ein elektrisirter Körper wirkt, mit dem Erdboden jene Bindung zunimmt, wie in Folge dieser Bindung die Capacität der Körper für E. und die Tenacität, womit sie eine gegebene Menge von E. zurückhalten, erhöht wird, ist bereits an mehreren Orten, sowohl in diesem Artikel, als in dem Artikel *Condensator* in seinem nothwendigen Zusammenhange mit dem allgemeinen Gesetze der Anziehung und Zurückstofsung hinlänglich klar gemacht worden.

Nach welchen Gesetzen die Annäherung eines noch in seinem natürlichen Zustande befindlichen, mit dem Erdboden in leitender Verbindung stehenden, Körpers, auf die Bindung der freien E. eines elektrisirten Körpers wirke, steht mit der Frage, wie die Wirksamkeit der E. mit der Entfernung, auf welche sie wirkt, abnehme, in der genauesten Verbindung, oder fällt vielmehr ganz damit zusammen. Hat man das Gesetz für die Abnahme der repulsiven Kraft der E. im Verhältnisse der Entfernung bestimmt, so ist auch das gleiche Gesetz für ihre anziehende Kraft ausgemittelt, da beide stets gleichen Schritt mit einander halten. Soferne auf dieser Bestimmung die ganze *Elektrometrie* beruht, so wird es am passendsten seyn, dieses Gesetz dort genauer zu erörtern.

Indem die wechselseitige Anziehung der entgegengesetzten Elektricitäten mit der wechselseitigen Annäherung zunimmt, tritt endlich eine gewisse Weite ein, wo sie stark genug wird, das isolirende Mittel, das beide aus einander hält, z. B. die Luft, zu durchbrechen, und einen wirklichen Uebergang der E. zu veranlassen. Alsdann erfolgt wirkliche *Mittheilung*, wobei der ursprünglich elektrisirte Körper, von welchem der Proceß ausging, stets einen Theil seiner  $+$  E. an den andern abgibt.

Die Weite, bei welcher dieser Uebergang geschieht, ist bei Spitzen sehr groß, bei stumpfen oder rund geendeten Körpern kleiner, bei platten Flächen erfolgt oft, selbst im Falle der Berührung, kein Uebergang, wenn auch selbst die eine Fläche dem besten Leiter zugehört. Auch erfolgt bei Spitzen



der Uebergang durch Ausströmen, bei stumpf geendeten Körpern hingegen durch den Ausbruch eines Funkens. Dieser merkwürdige Unterschied des Verhaltens der Körper nach Verschiedenheit der Gestalt ihrer Oberfläche, ihre E. leichter oder schwieriger abzugeben, hängt im Allgemeinen von der Verschiedenheit ab, mit welcher die an der Oberfläche dieser verschiedenen Leiter verbreiteten Elektricitäten in den verschiedenen Puncten derselben durch ihre repulsiven Kräfte auf einander wirken, und durch welche sie sich in dem Uebergange zu den in ihren Wirkungskreisen befindlichen Körpern entweder begünstigen, und für einzelne Puncte eine erhöhte Anhäufung, Drang oder Spannung der E. veranlassen, wodurch der Widerstand der Luft, der eigentlich das Haupthinderniß ausmacht, leichter überwunden werden kann, oder aber im entgegengesetzten Sinne wirken <sup>1</sup>.

Wenn glatte Flächen, deren eine  $+$  E., die andere gleichviel  $-$  E. hat, in Berührung kommen, ohne daß ein Uebergang erfolgt, so zeigen sie in diesem Falle gar keine freie E. Trennt man sie aber wieder von einander, so erhalten sie ihre vorigen Elektricitäten wieder. Der Pater BECCARIA <sup>2</sup> glaubte, sie legten ihre Elektricitäten an einander ab, und bei der Trennung ergriffe jede Fläche die ihrige wieder. Er gab diesem Gesetze den Namen: der sich selbst wieder herstellenden E. (*electricitas vindex, quasi quae sibi vindicat locum suum.*) Man hat aber dieses Phänomens wegen nicht nöthig, ein neues Gesetz anzunehmen. Dieses Verschwinden der Elektricitäten ist kein Verlust derselben, kein Ablegen und Wiederergreifen. Es ist nichts weiter als das gewöhnliche Binden entgegengesetzter Elektricitäten, wenn eine in der andern Wirkungskreis kommt, wodurch ihre Intensität geschwächt, und in der unmittelbaren Berührung bei Gleichheit derselben vollkommen aufgehoben wird. Nach der Trennung wird alles wieder sensibel, weil kein Uebergang erfolgt ist. Das Nichterfolgen des Ueberganges hat in den meisten Fällen seinen Grund in der dünnen Luftschicht, die nicht ganz ausgeschlossen werden kann, und unter den aus der Glätte und dem Parallelismus der Oberflächen

---

<sup>1</sup> S. Spitzen.

<sup>2</sup> *Elettricismo artificiale* P. II Sect. VI. vergl. *Exp. atque observ. quibus electricitas Vindex late construitur.* Aug. Taur. 1769. 4.

beider Körper für den Uebergang überhaupt entstehenden ungünstigen Umständen bei schwächerer E. einen hinlänglichen Widerstand leistet, weswegen dann auch die wechselseitige Bindung keine vollkommene ist, aber der Rest von freier Spannung kann wegen der noch nicht hinlänglich großen Empfindlichkeit unserer Elektroskope nicht erkannt werden.

Die Wirkungen der el. Anziehung und Zurückstofsung oder der el. Atmosphären werden durch *dünne solide Nichtleiter nicht aufgehoben*, wohl aber die Wirkungen der Mittheilung. Wenn daher eine Glastafel auf beiden Seiten mit Metall belegt, die eine Belegung mit der Erde verbunden, und der andern  $+$  E. zugeführt wird, so nimmt jene verhältnißmäßige  $-$  E. aus der Erde an oder giebt  $+$  E. an dieselbe ab. Hieraus erklärt sich die *Ladung* <sup>1</sup>. Macht man alsdann zwischen beiden Seiten eine leitende Verbindung, so erfolgt ein Uebergang, der das Gleichgewicht herstellt. Dies ist die Entladung oder der *Leidner Versuch*.

## VII. Geschichte der Elektricität.

Die Anziehung leichter Körper ist unter allen übrigen el. Erscheinungen zuerst bemerkt worden. THALES <sup>2</sup> soll sie gekannt, und dem Körper, in welchem dasselbe zuerst erkannt wurde, eine Seele zugeschrieben haben. THEOPHRAST von Eresus <sup>3</sup>, 300 J. vor C. G. führt an, daß nicht bloß der Bernstein, sondern auch der Lynkurer (*λυνκούριον*) diese Eigenschaft besitze, und daß letzterer nicht bloß Strohhalme und Holzspähne, sondern auch Metallblättchen an sich reiße. WATSON hat den Lynkurer des Theophrast für den Turmalin erklärt, aber mit Unrecht; da die Alten und namentlich Theophrast unter ihrem Lynkurer unsern Hyancith verstanden <sup>4</sup>. Auch PLINIUS <sup>5</sup> STRABO <sup>6</sup> und PLUTARCH <sup>7</sup> gedenken dieser anzie-

1 S. Flasche, geladene.

2 S. den Anfang dieses Artikels.

3 *περί λίθων* c. 58.

4 S. Hills Commentar über Theophrast's Abhandlung von Steinen. Aus dem Englischen übersetzt und mit Anmerkungen von Baumgärtner, Nürnberg 1770.

5 Hist. Nat. XXXVII. 3.

6 Geograph. L. XV. T. II. c. 100.

7 Sympos. I. 7.

henden Eigenschaft des Bernsteins. Nach einigen sollen auch die el. Eigenschaften des Gagats sehr frühe bekannt geworden seyn. WILLIAM GILBERT <sup>1</sup> war der erste der seit den Zeiten der Alten etwas Neues hinzufügte. Er vermehrte das Verzeichniss der Körper, welche el. Erscheinungen zeigen, sehr ansehnlich, brachte vornehmlich das Glas, die meisten Edelsteine, den Schwefel und das Siegelack zu denselben, und zeigte das Reiben als das Mittel an, ihre E. zu erregen. Für ihn fielen indess die el. Anziehungserscheinungen mit den magnetischen noch in eine Classe zusammen, und es ist charakteristisch, auch für diesen Theil der Geschichte der Wissenschaften, daß dieselbe Einheit auf ihrer höhern Entwicklungsstufe wieder zurückkehrt, die die Periode ihrer Kindheit bezeichnet. OTTO VON GUERICKE <sup>2</sup> stellte Versuche mit einer geriebenen Schwefelkugel an. Er bemerkte, daß ein von ihr angezogener Körper wieder zurückgestossen, und nicht eher wieder angezogen ward, als bis er sich einem leinenen Faden oder der Lichtflamme (einem Leiter) genähert hatte, daß Fäden, die in der Nähe der Schwefel-Kugel hingen von seinem nahe daran gehaltenen Finger zurückgestossen wurden, und daß eine von der Kugel zurückgestossene Flaumfeder der Kugel beständig einerlei Seite zukehrte; Erscheinungen, welche nachher auf die Gesetze des Anziehens und der Wirkungskreise geführt haben. Er bemerkte auch das el. Licht und das Geräusch desselben. BOYLE vermehrte um das Jahr 1670 das Verzeichniss der el. Körper mit einigen neuen, fand, daß Trockenheit und Wärme der E. günstig seyen, daß auch leichte el. Körper z. B. Bernsteinpulver angezogen würden, daß das Anziehen wechselseitig sey, daß der geriebene Diamant im Finstern leuchte, und daß man auch im luftleeren Raume E. erwecken könne. Er erklärte übrigens die el. Erscheinungen durch klebrige Ausflüsse. Auch NEWTON <sup>3</sup> machte einige el. Versuche. Er rieb eine Glasplatte, die auf einem messingenen Ringe auf dem Tische ruhte, ohne den Tisch zu berühren, auf ihrer oberen Fläche, und sah darunter liegende Papierchen gegen die untere Seite hüpfen. Diefs ist wohl das erste Beispiel von einer Ladung. Er ward auch gewahr, daß die Wahl des Reib-

1 de Magnete London 1600. fol.

2 Experim. Magdeburg. de vacuo spatio, Amsterd. 1672 fol. L. IV. c. 15.

3 Philos. Transact. 1675.



zeugs nicht gleichgültig sey, weil der Versuch besser gelang, wenn er mit seinem Rocke (Wollenzeug) als wenn er mit einer Serviette rieb. Er erwähnt auch der E. in seinen, der Optik beigefügten Fragen. Dr. WALL<sup>1</sup> bemerkte zuerst el. Funken. Er hatte eine Hypothese über den Phosphor, die ihn auf die Vermuthung leitete, daß Bernstein ein natürlicher Phosphor seyn dürfte. Er rieb also Bernstein mit der Hand oder mit wollenen Lappen, sah dabei ein starkes Licht und hörte ein Knistern. Hielt man den Finger gegen den Bernstein, so fuhr ein heller Funken gegen denselben. Er bemerkte auch Licht beim Reiben des Siegellacks und Diamants, und zog daraus den Satz, daß alle geriebene el. Körper leuchteten. Es ist merkwürdig, daß er schon bei dieser ersten Entdeckung des Funkens und Knisterns diese Erscheinungen mit dem Blitze und Donner verglichen hat. Dies sind die geringen und langsamen Fortschritte der el. Versuche bis zum Jahre 1709. In diesem Jahre machte HAWKSBEE<sup>2</sup> seine Versuche und Entdeckungen bekannt. Er machte zuerst aufmerksam auf die große el. Kraft des Glases, welchem man seitdem den Vorzug vor allen übrigen el. Körpern beigelegt hat. Er beobachtete die Erscheinungen des el. Lichtes, besonders im luftleeren Raume, genauer, erfand die Quecksilberphosphore, bemerkte das Geräusch des el. Ausströmens, und das Gefühl von Spinnewebe, das sich bei starker E. äußert, stellte auch Versuche mit Siegellack, Schwefel, und Harzkuchen an, ob er gleich darin irrte, daß er die E. derselben mit der des Glases für einerlei hielt. Er hat sich auch zuerst einer Maschine zur Umdrehung der Glas- kugel bedient, obwohl nach ihm noch einige Zeit nur Röhren gebraucht, und die Elektrisirmaschinen erst später eingeführt worden sind.

Zu jener Zeit beschäftigten NEWTON's große Entdeckungen die Physiker mit andern Gegenständen, und veranlaßten in den el. Untersuchungen einen zwanzigjährigen Stillstand, bis STEPHAN GRAY vom Jahr 1728 bis 1731 dieselben auf's Neue mit wichtigen Zusätzen bereicherte. Dieser um die Lehre von der E. sehr verdiente Engländer entdeckte die Mittheilung, fand daß häufene Schnüre sie zuließen, seidene oder härene aber

<sup>1</sup> Philos. Transact. 1708. Vol. XXVI, No. 314.

<sup>2</sup> Physico - mechanical experiments. London 4.

hidenrten, und wurde durch einen Zufall auf die Entdeckung des für die Ausbildung der Elektricitätslehre so wichtigen Unterschiedes zwischen Leitern und Zerstreuern der E. und Nichtleitern oder Isolatoren geführt. Als GRAY nämlich im Jahre 1729 seinem Freunde WHEELER, seinem Gehülfen bei den meisten seiner Versuche, die Entdeckung mittheilte, wie durch hänfene Schnüre, welche an die Glasröhren befestigt waren, beim Reiben derselben die E. an elfenbeinernen Kugeln, die an diesen Schnüren hingen, selbst bei großer Länge derselben, wenn sie frei durch die Luft herabhingen, mitgetheilt werden könne, war WHEELER begierig, zu untersuchen, ob nicht etwa die el. Kraft auf eine große Distanz auch horizontal fortgeleitet werden könne. GRAY hatte diesen Versuch bereits vergeblich angestellt, weil er sich zur Unterstützung der Schnur, welche die elfenbeinerne Kugel mit der geriebenen Glasröhre in Verbindung setzte, eines Bindfadens bedient hatte. WHEELER schlug einen seidenen Faden vor, von dem auch GRAY in Ansehung seiner Dünne einen bessern Erfolg erwartete. Der Versuch gelang auch über alle Erwartung. Er wurde den 2ten Juli 1729 angestellt. Ohngefähr 4 Fuß von dem Ende der mit Matten belegten Gallerie zogen sie eine Schnur quer über den Platz hinweg, der mittlere Theil der Schnur war Seide, das übrige Bindfaden, dann legten sie die Schnur, woran die elfenbeinerne Kugel hing, und durch welche die el. Kraft zu derselben von der Glasröhre geleitet werden sollte, und welche 80½ Fuß lang war, quer über die seidene Schnur, so daß die Kugel ungefähr 9 Fuß unter derselben hing. Beim Reiben der Glasröhre zog nun die elfenbeinerne Kugel leichte Körperchen aus der Ferne an. Indem sie die Versuche in Rücksicht auf Verlängerung der die E. mittheilenden Schnur noch weiter treiben wollten, brach der feine seidene Faden. Sie substituirt ihm nun einen nicht weniger dünnen Messingdraht. Aber nun blieb aller Erfolg aus. Sie hatten damit die Ueberzeugung gewonnen, daß es nicht von der Dünne abhängt, warum der seidene Faden die E. nicht wie der dickere Bindfaden zerstreut habe, da der Metalldraht trotz seiner Feinheit dies noch in höherem Grade that, als selbst der dickere Bindfaden, sondern daß hierbei die eigenthümliche Natur der Körper in Betracht komme. Wir haben absichtlich diesen Versuch umständlicher erzählt, weil er einen neuen Beleg giebt, wie so oft an wich-

tigen Entdeckungen ein glücklicher Zufall einen wesentlichen Antheil hat, wie er aber auch diesen Antheil nur dadurch erhält, daß der Scharfsinn des Experimentators ihn zu benutzen und mit seinen Forschungen zu verknüpfen weiß. GRAY machte auch die ersten Versuche, Wasser, ingleichen Menschen und Thiere durch Mittheilung zu elektrisiren. Da er hierbei die Personen in seidene Schnüre hing, und sah, daß sie den Metallen ziemlich starke Funken gaben, so kam er darauf, metallene Cylinder in seidene Schnüre zu hängen, und die Funken von Personen herausziehen zu lassen, welches der erste Ursprung des Hauptleiters oder ersten Leiters bei den Elektrisirmaschinen gewesen ist. Er bemerkte zuerst das freiwillige Ausströmen der Feuerbüschel aus leitenden Spitzen, wenn ihnen die flache Hand genähert ward, ingleichen, daß selbst aus dem Wasser Funken hervorbrachen.

Dieser Versuch brachte auch bei ihm im Jahre 1734 den Gedanken hervor, daß „*die el. Kraft, si magnis licet comparare parva, mit der Natur des Donners und Blitzes von gleicher Natur zu seyn scheine.*“ Bei einem ähnlichen Versuche im folgenden Jahre hat er, wie BECKMANN<sup>1</sup> bemerkt, schon die el. Erschütterung gefühlt, ohne jedoch weiter darüber nachzudenken.

GRAY'S Versuche wurden in Frankreich von DÜ FAY<sup>2</sup> sorgfältig wiederholt, und mit neuen vermehrt. Dieser Naturforscher trieb die Wirkungen der Mittheilung viel weiter, und bestimmte sie genauer. Er zog noch eher als GRAY selbst, Funken aus dem menschlichen Körper, da jener damals erst so weit genommen war, Metallblättchen durch denselben anziehen zu lassen. NOLLET, welcher bei diesen Versuchen gegenwärtig war, kann die Bestürzung nicht stark genug schildern, die sowohl ihm als DÜ FAY bei den ersten el. Funken, die aus dem Körper dieses Letzteren gezogen wurden, ergriff<sup>3</sup>. DÜ FAY entdeckte, was unstreitig einer der größten Schritte in der Elektrizitätslehre war, den Unterschied zwischen den beiden Elektrizitäten, die er Glas- und Harz-E. nannte, nebst dem Gesetze ihrer wechselseitigen Anziehung, irrte aber darin, daß

<sup>1</sup> Geschichte der Erfindungen I. Band. Leipzig 1783. 8.

<sup>2</sup> Mémoires de Paris 1733 — 37.

<sup>3</sup> Leçons de physique, Tome VI. p. 408.



er sie nicht für entgegengesetzt, sondern nur für verschieden hielt. Dr. DESAGULIER <sup>1</sup> dessen Dissertation sur l'électricité des Corps im Jahre 1742 bei der Akademie zu Bourdeaux den Preis erhielt, brachte die bisher angestellten Versuche auf allgemeine Gesetze, und führte zuerst den Namen, „an sich el. Körper“ und Leiter ein.

Um diese Zeit fingen die deutschen Gelehrten an, sich durch wichtige Entdeckungen in diesem Fache auszuzeichnen. HAUSEN in Leipzig machte hierzu den Anfang, und führte statt der bisher gewöhnlichen Glasröhren, die durch eine Maschine umgedrehte Kugel ein. BOSE in Wittenberg, WINKLER in Leipzig und der P. GORDON in Erfurt gelangten auf diesem Wege zu sehr verstärkten Graden der E. und zu vielen neuen Erfindungen. Dr. LUDOLF in Berlin entzündete zuerst im Jahre 1744 Vitrioläther durch den el. Funken, WINKLER erwärmten Branntwein durch den Funken aus seinem Finger, GRALATH in Danzig den Rauch eines eben erloschenen Lichtes, und BOSE den Dampf von schmelzendem Schießpulver. Der jüngere LUDOLF in Berlin bewies, daß das Leuchten der Barometer in der That el. sey, GRUMMERT bemerkte das Leuchten luftleerer Glasröhren in ziemlicher Entfernung von der in Bewegung gesetzten Elektrisirmaschine, KNÜGER die Veränderung der Farbe der Blumen durch el. Ausströmen und WAITZ <sup>2</sup> machte einen schönen Versuch, die el. Erscheinungen zu ordnen, und auf allgemeine Gesetze zu bringen. MILLS in England bemerkte 1745 zuerst die freiwillig ausströmenden Feuerbüschel aus der geriebenen Glasröhre selbst, und Dr. WATSON, durch dessen Briefwechsel mit den Deutschen die Entdeckungen derselben nach England kamen, wiederholte ihre Versuche, entzündete brennbare Geister, wenn sie von einer isolirten elektrisirten Person gehalten wurden, und eine nicht elektrisirte Person den Funken dagegen brachte, und entdeckte, daß Rauch und Flamme Leiter sind.

Durch so viele neue und zum Theil belustigende Versuche war schon eine allgemeinere Aufmerksamkeit auf die E. erregt, als am Ende des Jahres 1745 der KLEIST'sche Versuch oder die Leidner Flasche bekannt wurde, deren unerwartete und hef-

---

1 Philos. Trans. 1739 — 1742.

2 Abhandl. von der E. und deren Ursachen. Berlin. 1745. 4.

tige Wirkungen jedermann in Erstaunen setzten<sup>1</sup>. Diese große Wirkung der E. machte das Studium derselben allgemein, und führte zu den Wohnungen der Experimentatoren eine Menge von neugierigen Zuschauern. Seit dieser Zeit ist die Anzahl von Kennern und Liebhabern der E., und der Versuche und Beobachtungen über dieselbe mit jedem Tage gewachsen, so daß es die Grenzen des Artikels weit überschreiten würde, wenn die vielen Entdeckungen einzeln aufgezählt werden sollten und wir uns daher nur auf die wichtigsten Momente einschränken können. Dr. WATSON entdeckte bald hernach, daß beim Isoliren des Reibzeugs der Elektrisirmaschine nur schwache E. zum Vorschein komme, und schloß, daß das Reiben nicht E. erzeuge, sondern nur überführe. Der Abt NOLLET beobachtete um diese Zeit, daß Körper im el. Wirkungskreise ebenfalls el. Erscheinungen zeigten, ohne jedoch zu bemerken, daß ihre E. die entgegengesetzte von jener sey, wie er denn überhaupt die Verschiedenheit der  $+$  E und  $-$  E fast ganz übersehen hat. Von ihm rühren auch die ersten Versuche über den Einfluß der mitgetheilten E. auf den Umlauf des Bluts im thierischen Körper, auf die Ausdünstung und das Durchströmen des Wassers durch Haarröhrchen her.

Keiner der damaligen Naturforscher aber verfolgte diese Untersuchungen mit so vielem Scharfsinne und philosophischen Geiste, als Dr. FRANKLIN in Philadelphia. Ihm gelang es, die mannigfaltigen, damals schon bekannten Wirkungen der E., vorzüglich aber den vorher unerklärbaren Leidner Versuch auf eine Theorie zurückzuführen, die mit allgemeinem Beifall aufgenommen ward, und, wenn sie auch gegenwärtig ihr ehemaliges Ansehen nicht mehr behauptet, dennoch auch jetzt noch der sorgfältigsten Prüfung werth ist, und stets als ein Denkmal einer seltenen geistigen Verknüpfungsgabe in ihrem Erfinder anerkannt werden wird. Was aber für das menschliche Geschlecht von wichtigeren Folgen geworden ist, es gelang FRANKLIN aus seinen Erfahrungen die Erklärung des Blitzes und die wohlthätige Erfindung der Blitzableiter zu ziehen, die ihm in der Geschichte der Physik einen unsterblichen Ruhm sichert. Seine hierher gehörigen Entdeckungen und Bemühungen sind bereits unter dem Artikel: *Blitz, Blitzableiter, Dra-*

<sup>1</sup> Vergl. *Flasche*.  
III. Bd.

*che, elektrischer*, näher gewürdigt worden. Von seiner Theorie der E. wird weiter unten ausführlicher die Rede seyn.

Unter FRANKLIN's Behauptungen gehört auch die von der Undurchdringlichkeit des Glases für die von ihm angenommene el. Materie. Sein Freund KINXERSLEY in Boston fand, daß die Glas- und Harzelektricität des DU FAY mit FRANKLIN's positiver und negativer E. übereinkomme. Gewisse, jedoch zweideutige Phänomene bestimmten FRANKLIN die Glaselektricität für die positive oder den relativen Ueberfluß, die Harzelektricität für die negative oder den relativen Mangel zu erklären. Ubrigens fallen diese wichtigen Entdeckungen der nordamerikanischen Naturforscher in die Jahre 1747 bis 1754 <sup>1</sup>. CANTON in England und BECCARIA in Italien entdeckten um eben diese Zeit, daß sich die E. der Luft mittheilen lasse. Der erstere fand auch, daß ihr das Wasser einigen Widerstand leiste, und zeigte den el. Funken unter Wasser, welche Versuche lehrten, daß es weder vollkommen oder absolut el. Körper noch vollkommene Leiter gäbe, soferne namentlich das Wasser früher als ein solcher angesehen worden war. CANTON zeigte auch im Jahre 1753, daß es bloß von der Glätte der Oberfläche und vom Reibzeuge abhängt, das Glas und andere el. Körper entweder positiv oder negativ zu elektrisiren, welche Versuche nachher von BECCARIA, WILSON, BERGMANN, WILKE, AEPINUS u. a. <sup>2</sup> noch weiter getrieben wurden.

Eine der größten Entdeckungen dieser Zeit ist die von den el. Wirkungskreisen. CANTON machte seine Versuche hierüber im Jahre 1753 zuerst bekannt, welche nach PRIESTLEY's Ausdrücke einer Zauberei ähnlich sehen; FRANKLIN setzte dieselben fort, behielt aber immer noch die gemeine Meinung bei, daß die Wirkungskreise aus el. Materie beständen, und gleichartige E. mittheilten; daher es ihm unmöglich war, die Phänomene ungezwungen zu erklären. WILKE löste endlich das Räthsel auf und gab zuerst <sup>3</sup> das wahre Gesetz der Wirkungskreise an, welches AEPINUS durch neue Versuche noch mehr

<sup>1</sup> Franklin's new exper. and observ. on electricity in several letters to Mr. Collinson. London 1757. 4. Benj. Franklin's Briefe von der E. übers. von J. C. Wilke, Leipzig 1758.

<sup>2</sup> S. oben die hierher gehörige Literatur.

<sup>3</sup> De electricitatibus contrariis. Rostockii 1757. 4.



bestätigte. Beide befanden sich damals in Berlin; setzten diese Untersuchungen gemeinschaftlich fort, erklärten die Ladung der Flaschen u. s. w. noch deutlicher, erfanden die Ladung einer Luftschicht oder den unter dem Artikel „Blitz“ angeführten Versuch mit zwei Metallplatten, und legten den Grund zu den neuern Erweiterungen der Lehre von der E. und besonders von der Vertheilung derselben, welche mehrentheils nur auf deutlichere Entwicklung der in ihren Schriften schon enthaltenen Erfindungen hinauslaufen <sup>1</sup>. ROBERT SYMMER's sehr merkwürdige Versuche über die E. geriebener seidener Bänder und Strümpfe vom Jahre 1759, welche CIGNA weiter fortgesetzt hat, leiteten auf die Vermuthung zweier el. Materien, die den Forschungen in der Elektrizitätslehre gleichsam eine neue Richtung gab, und besonders viele Versuche veranlafste, um der einen oder andern Einsicht, in welche sich von nun an die Physiker theilten, derjenigen der UNITARIER oder DUALISTEN der Franklin'schen oder Symmer'schen Theorie den Sieg zu verschaffen, durch welche Versuche die Elektrizitätslehre mannigfaltig bereichert worden ist.

VOLTA, den man den zweiten FRANKLIN in der Elektrizitätslehre nennen kann, und der ein treuer Anhänger des Systems seines großen Vorgängers auf dieser Bahn blieb, erwarb sich besonders große Verdienste durch die sinnreiche Anwendung der Lehre von den el. Wirkungskreisen, welche er ganz im Franklin'schen Geiste gegen das durch BECCARIA eingeführte neue Gesetz der sich selbstwiederherstellenden E. erklärte, und dieser Anwendung verdankte die Elektrizitätslehre die Bereicherung mit zwei sehr interessanten Instrumenten, dem Elektrophor im Jahre 1775 und dem Condensator im Jahre 1783. Indefs fehlte es noch immer an genauen messenden Versuchen, welche es allein möglich machen, die Gesetze einer physischen Kraft mit mathematischer Strenge zu entwickeln. Diese Versuche und eine Reihe höchst wichtiger Folgerungen daraus verdankt diese Lehre vorzüglich dem in mikrometrischen Versuchen wahrhaft großen französischen Naturforscher COULOMB der uns dadurch in Stand setzte, die el. Erscheinungen, soferne sie zunächst nur als Wirkungen repulsiver und anziehender Kräfte, die überall nach Gleichgewicht streben, und deren

---

<sup>1</sup> S. *Wirkungskreise, el.*

Wirksamkeit in einem bestimmten Verhältnisse der Distanzen abnimmt, in Betracht gezogen werden, dem feinsten mathematischen Calcüle zu unterwerfen, welches seitdem von einzelnen Physikern, namentlich von BIOT und POISSON mit glücklichem Erfolge geschehen ist <sup>1</sup>. Bei den großen Fortschritten, welchen die Chemie in diesem Zeitpunkte machte, konnte es nicht fehlen, daß die E., die in dem chemischen Processe selbst eine so große Rolle spielt, von einer neuen Seite das Studium und den Forschungsgeist der Physiker auf sich ziehen mußte, nämlich von der Seite ihres innern Wesens, welches durch Betrachtung eben dieser Kraft als bloßer Ursache von Bewegungen (Anziehungen und Zurückstossungen) lange nicht erschöpft werden konnte, und auf welchem ihre specifischen oder qualitativen Beziehungen in der Natur beruhen. VAN MARUM hatte bereits durch Hülfe der großen Teyler'schen Elektrisirmaschine und seiner großen Batterien eine große Reihe von Versuchen angestellt, durch welche ein helleres Licht über die chemischen Wirkungen der E. verbreitet wurde <sup>2</sup>; doch wird eigentlich erst durch die größte Entdeckung neuerer Zeiten auf dem Geliete der Physik, durch die Entdeckung des *Galvanismus*, und insbesondere durch den großen Schritt, welchen VOLTA am Ende des Jahres 1799 in dieser Lehre machte <sup>3</sup>, in dieser Hinsicht die Bahn gebrochen. Die chemischen Verhältnisse der E. beschäftigten von nun an am meisten die Physiker; mit ihrer tiefern Kenntniß gestaltete sich eine ganz neue chemische Theorie, die sogenannte Elektrochemie, für welche von H. DAVY die wichtigsten Entdeckungen gemacht, und die vorzüglich von J. BERZELIUS und von SCHWEIGGER unter dem Namen der *Krystallelektricität* ausgebildet wurde. Zu allen diesen wichtigen Untersuchungen und Entdeckungen kam noch als folgenreich die glänzende Entdeckung OERSTED's in Kopenhagen über die Erregung des Magnetismus durch den galvanischen Strom im Jahre 1820 hinzu, wodurch die E. immer mehr

---

<sup>1</sup> S. des ersteren *Traité de Physique mathématique et expérimentale* Tome II. Livre III. De l'Electricité p. 209 ff.

<sup>2</sup> vorzüglich in dem *Eerste Vervolg Proefneemingen gedaan met Teylers Electrizeermachine*. Haarlem 1787. 4. deutsch. Leipzig 1788 4. und im *Tweede Vervolg etc.* Haarlem 1795, 4.

<sup>3</sup> S. *Galvanismus*.

als die geheime Triebfeder der Processe erschien, durch welche die steten Metamorphosen in der Natur unterhalten werden.

So ausgedehnt nach dieser kurzen historischen Darstellung das Gebiet unserer Erfahrungen und Kenntnisse in der Elektrizitätslehre erscheinen mag, so müssen wir doch gestehen, daß wir noch lange nicht tief genug in das Innere dieser Kraft eingedrungen sind, wie am deutlichsten die gleich folgende Aufzählung der mannigfaltigen Hypothesen über die Natur der E. darthun wird, von denen zwar die meisten veraltet sind, aber doch noch mehrere wesentlich von einander abweichend sich einander gegenüber stehen, ohne daß irgend eine derselben bis jetzt die hierbei vorkommenden Probleme genügend zu lösen im Stande wäre. Man kann auch hier anwenden, was für andere Sphären der Wissenschaft gilt, daß die Wurzel um so tiefer geht, und um so verborgener wird, je mehr sich der Stamm einer Wissenschaft in Aesten und Zweigen ausbreitet<sup>1</sup>.

### VIII. Hypothesen über die Ursache der Elektrizität oder Theorien dieser Erscheinungen.

Die ersten Experimentatoren, welche noch keine andere el. Erscheinungen, als das Anziehen und Zurückstoßen kannten, erklärten dasselbe durch ölichte oder klebrige Ausflüsse, welche aus den geriebenen Körpern ausgehen und in dieselben wieder zurückkehren sollten. Sie glaubten, diese Ausflüsse hingen sich an alle Körper, und rissen die leichten und beweglichen mit sich fort, die, wenn sie den geriebenen Körper berührt hätten, durch neue Ausflüsse zurückgestoßen würden. Diese Meinung hat GILBERT und KENELM DIGBY<sup>2</sup>. Auch BOYLE hat sie angenommen. Daß man sich diese Ausflüsse um den Körper herum in Gestalt eines Dunstkreises versammelt dachte, hat unstreitig zu der Benennung der el. Atmosphäre Anlaß gegeben. NEWTON scheint die E. als eine Art der Anziehung betrachtet zu haben, die auf eine ähnliche Art, wie die Schwere bewirkt werde. Wenigstens stellt er in seinen der Optik beige-

---

<sup>1</sup> Rücksichtlich der neuen Entdeckungen s. d. Artikel: *Elektrisirmaschine; Elektrometer; Galvanismus; Flasche, geladene; Krystall-Elektricität; Luft-Elektricität; Säule, Voltaische.*

<sup>2</sup> Demonstratio immortalitatis animae 1664. 8. T. I. cap. 16.



fügten Fragen mehrmals *Attractiones gravitatis, virtutesque magneticae et electricae* zusammen. Das heisst bei ihm zwar nichts weiter, als dafs er die Schwere sowohl als die el. Kraft wie blofse Phänomene betrachte und die Ursache von beiden nicht wisse. Aber seine Schüler glaubten das Phänomen erklärt zu haben, wenn sie es von einer den Körpern wesentlichen besondern Art der Anziehung und Zurückstofsung herleiteten. DÜ FAY erklärte das Anziehen und Zurückstossen aus gewissen, die el. Körper umringenden Wirbeln, dergleichen schon CABBENS<sup>1</sup> angenommen hatte. Allein obgleich DÜ FAY die beiden von ihm entdeckten Elektricitäten für zwei verschiedene annimmt, die sich unter einander selbst anziehen, so erklärt er sich doch nirgends darüber, wie er sich den Unterschied zwischen den Wirbeln derselben und die Ursache ihrer Anziehung vorstelle. Die Erscheinungen des ausströmenden Lichts, das Blasen, das man dabei fühlt, des el. Funkens und des phosphorischen Geruchs, fingen an die Physiker auf die Vermuthung einer eigenen el. Materie zu führen, welche einige für einen ganz eigenen Grundstoff, andere für das Elementarfeuer, noch andere für den Aether oder die Materie des Lichts, manche auch wie BOULANGER<sup>2</sup> für die feineren Theile der Atmosphäre ansahen, welche sich beim Reiben nach Wegnahme der gröberen Theile auf den Oberflächen der Körper anhäuften. Man glaubte, diese Materie habe ihren Sitz vorzüglich in den elektrischen Körpern, werde durch das Reiben losgemacht und in Thätigkeit gesetzt, und fahre aus den geriebenen Körpern in die daran gebrachten Leiter über.

Die merkwürdigste der damaligen Theorien ist NOLLET's Hypothese der gleichzeitigen *Aus- und Zuflüsse*. (*Efluences et affluences simultanées*). Dieser geschickte Experimentator bewies zuerst aus den oben angeführten Phänomenen das Daseyn einer el. Materie, die weit feiner als die Luft sey, auch sich nicht in Wirbeln, sondern in geraden Linien bewege, und Atmosphären um elektrisirte Körper bilde. Diese Materie strömt nach seiner Meinung aus dem el. Körper aus, zu gleicher Zeit strömt eben soviel davon aus den benachbarten Körpern, ja selbst aus der an

1 *Philosophia magnetica*, Ferrara 1629. Fol.

2 *Traité de la cause et des phén. de l'écl.* Paris 1750. 8.

liegenden Luft in den Körper hinein. Bei starker E. entzündeten sich diese Ströme durch den Stofs ihrer Strahlen und werden leuchtend. Die Zwischenräume, aus welchen die Materie ausgeht, sind nicht so zahlreich als die, wodurch sie eingeht. Die ausströmende Materie bildet Büschel von divergirenden Strahlen, welche, wenn sie auch in einiger Distanz nicht mehr sichtbar sind, dennoch immer weiter fortgehen. Diese Materie durchdringt die Leiter sehr leicht, die Nichtleiter schwer oder gar nicht, wenn sie nicht gerieben oder erwärmt werden. Sie ist überall verbreitet, und wahrscheinlich, einerlei mit dem Elementarfeuer, nur dafs sie sich bisweilen mit einigen feineren Theilen der Körper verbindet. Aus diesen Sätzen erklärt NOLLET das Anziehen und Zurückstossen leichter Körper auf folgende Art. Die Ausflüsse geschehen aus wenigen Puncten, und büschelförmig, die Zuflüsse nach allen Puncten. Ein leichter kleiner Körper wird also in einiger Distanz von den zufließenden Strömen ergriffen, und stärker fortgeführt, als ihn die durch Divergenz geschwächten Ströme der Ausflüsse wegtreiben. So fliegt er bis an den elektrisirten Körper, wo die ausfließenden Büschel näher beisammen sind, und ihn also zurückstossen. Während dieser Zeit wird er selbst durch Mittheilung elektrisirt, d. h. es entsteht Ausflufs aus seinen eigenen Poren und Einströmen in dieselben. Unter diesen Umständen kann er nicht wieder angezogen werden, weil seine Ausflüsse den Ausflüssen des andern Körpers entgegengesetzt sind. Verliert er aber seine E. durch die Berührung mit andern Körpern, so kehrt er wieder in seinen anfänglichen Zustand zurück, und wird aufs Neue angezogen. Einen augenscheinlichen Beleg zweier solcher Ströme, die sich einander begegnen, schienen besonders die Erscheinungen, die man beim Puppentanze bisweilen beobachtet, zu geben, wo die tanzenden Puppen nur bis zu einer gewissen Nähe gegen die elektrisirte Metallscheibe hinschweben, und dann gleichsam durch den entgegen kommenden Strom wieder zurückgeworfen werden. Indefs findet auch diese Erscheinung ihre genügende Erklärung in dem Umstande, dafs diese Puppen vermöge der Spitzenwirkung schon vor der unmittelbaren Berührung und in merklicher Entfernung in den gleichartigen el. Zustande mit der Scheibe versetzt, und nach dem allgemeinen Gesetze der Repulsion, welche gleichartige Elektricitäten auf einander ausüben, zurückgestossen werden müssen. Zwischen den beiden ver-

schiedenen Elektricitäten des Glases und des Harzes, scheint NOLLET weiter keinen Unterschied anzunehmen, als daß jene stärker, diese schwächer sey.

Die unerwartete Entdeckung des Leidner Versuchs legte den Physikern der damaligen Zeit ein unerklärbares Räthsel vor. NOLLET versuchte seine Hypothes darauf anzuwenden, ohne jedoch gehörige Rücksicht auf die verschiedenen Elektricitäten der beiden Seiten des Glases zu nehmen. So hatte er nicht einmal den richtigen Begriff der Ladung der Flasche, die er überhaupt nur für Ueberfüllung mit el. Materie annahm. Die Erschütterung beim Entladen erklärte er durch das Zusammenstoßen zweier el. Ströme, deren einer aus der innern, der andere aus der äußern Seite der Flasche komme, die sich im Körper der entladnen Person begegneten, und dadurch die in ihr enthalten el. Materie erschütterten. Ganz wider die Erfahrung nahm er an, man könne auch isolirte Flaschen laden; denn seine Hypothese enthält keinen Grund, warum dieses unmöglich seyn sollte. Eben so leugnet er beim Entladen die Nothwendigkeit der Verbindung beider Seiten, und meint, man dürfe nur die äußere Seite mit dem Conductor der Maschine verbinden, gerade als ob dieses nicht auch eine Verbindung beider Seiten wäre. In seinen Versuchen nämlich ist der Conductor mit der innern Seite durch ein Vacuum verbunden, welches so gut als ein Leiter ist.

Sogleich nach dem Leidner Versuche ward auch Dr. WATSON's Entdeckung bekannt, daß der geriebene Körper die E. nicht aus sich selbst hervorbringe, sondern aus dem Reibzeuge sammle. Dies änderte die bisherigen Vorstellungen der Physiker von der Erregung der E. und brachte schon WATSON selbst auf den Begriff von plus und minus E. oder davon, daß die den Funken ziehende Person aus der Kugel eben das erhalte, was ihr das Reibzeug gegeben habe, daher vor dem Ziehen des Funkens die Kugel mehr E., das Reibzeug weniger, als sonst, müsse gehabt haben. WATSON hat seine Abhandlung hierüber<sup>1</sup> schon im Anfange des Jahres 1747 eingereicht. FRANKLIN hatte inzwischen eben dasselbe bemerkt. Wenn zwei Personen auf Wachs standen, deren eine die Röhre rieb, die andere den Funken darauzog, so waren beide elektrisirt, und gaben

---

<sup>1</sup> Philos. Transact. Vol. XLIV. XLV.



sich unter einander selbst einen stärkeren Funken, als wenn jede von einer dritten berührt wurde. Er schloß daraus, daß eine von beiden das hergebe, was die andere erhalte, und daß also vor dem hergestellten Gleichgewichte die eine mehr, die andere weniger gehabt habe. Dies gab ihm Anlaß, die E. der einen die *positive*, der andern die *negative* zu nennen, und zur Erklärung der el. Erscheinungen überhaupt folgende Sätze anzunehmen.

1. Durch die ganze Körperwelt ist eine einzige feine Materie verbreitet, welche den Grund aller el. Erscheinungen enthält.

2. die Theile dieser Materie stoßen sich ab, werden aber von den Theilen der Körper angezogen.

3. Jeder Theil eines Körpers kann eine gewisse Menge dieser Materie in sich nehmen, ohne daß sie sich an seiner Oberfläche anhäufen darf; hat er gerade diese Menge, so ist er nicht elektrisirt, oder in seinem natürlichen Zustande.

4. Hat er mehr, als diese ihm natürliche Menge, so ist er positiv; hat er weniger, so ist er negativ elektrisirt.

5. Alle el. Erscheinungen entstehen durch einen Uebergang, in welchem sich der relative Ueberfluß mit dem relativen Mangel ausgleicht, oder durch proportionirte Vertheilung dieser Materie. Hieraus erklären sich nun zuerst das Anziehen und Zurückstoßen. Sind zwei Körper beide positiv, so werden sich ihre el. Materien stärker zurückstoßen, als eine jede von ihnen von den Theilen des andern Körpers angezogen wird; daher scheinen sich die Körper zu fliehen. Ist der eine positiv, der andere negativ, so wird der Ueberfluß des positiven von den Theilen des andern stärker angezogen, als er die wenige el. Materie desselben abstossen kann, daher gehen die Körper zusammen. Sind beide negativ, so stoßen die Theile der in der Luft befindlichen el. Materie sich selbst stärker zurück, und werden von den Theilen der Körper stärker angezogen, als von ihrer zu wenigen el. Materie abgestoßen, daher dringt die so leicht bewegliche Luft dazwischen, und die Körper fliehen von einander.

So folgt aus FRANKLIN's Sätzen das Gesetz des Anziehens und Zurückstoßens, und also auch das Gesetz der Wirkungskreise, welches, wie oben gezeigt worden, mit jenem ganz einerlei ist. Kommt ein Körper, der im natürlichen Zustande sich befindet,

in den Wirkungskreis eines positiv el., so treibt der Ueberfluß der E. des Letzteren die relativ geringere Menge des natürlichen Anthells stärker zurück, als dieser von den Theilen des Körpers festgehalten wird, und zieht diesen Letzteren, und somit den Körper selbst an, so wie auch er selbst seinerseits angezogen wird, gerade so, wie ein positiv und negativ elektrisirter Körper einander anziehen. Kommt dagegen ein im natürlichen Zustande befindlicher Körper in den Wirkungskreis eines negativ elektrisirten, so häuft sich der natürliche Antheil nach der Seite hin an, wo weniger zurückstossende Kraft wegen des relativen Mangels von E. in dem negativ el. ihm entgegenwirkt, es entsteht Ueberfluß, oder diese Seite wird positiv, und Anziehung tritt wieder auf dieselbe Weise ein, wie zwischen einem positiv und negativ elektrisirten. Zwar sind diese Erklärungen nicht FRANKLIN's selbst, der sich von den Atmosphären damals noch den Begriff machte, daß sie aus der um den Körper umherschwebenden el. Materie beständen. Erst WILKE und AEPINUS haben die Wirkungskreise besser kennen gelehrt, und dadurch selbst im Franklin'schen Systeme den Zusammenhang der Erklärung erleichtert.

Was aber dieser Theorie den meisten Glanz gab, war die schöne Erklärung des Leidner Versuchs, der dadurch in einem über alle Erwartung deutlichen Lichte erschien. FRANKLIN behauptete nämlich, das Glas sey undurchdringlich für die el. Materie selbst, nicht aber für die Wirkungen ihres Anziehens und Abstossens. Werde daher die eine Seite der Flasche *positiv* elektrisirt, so stosse dieser Ueberfluß eine gleiche Menge el. Materie in der andern Seite ab, daher werde diese eben so stark *negativ*, wofern sie nur ihre el. Materie wirklich abgeben könne, d. i. wenn sie nur nicht isolirt sey. Die Undurchdringlichkeit des Glases hindere die Ausgleichung des Mangels auf der einen Seite durch den Ueberfluß der andern. Darin bestehe die *Ladung*. Werde nun eine äußere leitende Verbindung zwischen beiden Seiten gemacht, so gebe die positive Seite auf einmal ihren Ueberfluß an die negative ab, ersetze den Mangel derselben und stelle des Gleichgewicht her. Dies sey die *Entladung*. Es bleibt bei der geladenen Flasche kein Hauptphänomen übrig, das man nicht auf diese Art mit hinlänglicher Deutlichkeit begreifen und vorhersagen könnte. Auch

die Erscheinungen des *Elektrophors* lassen sich aus diesem System erklären, wenigstens damit vereinigen<sup>1</sup>.

Diese Vorzüge einer, wie es schien, vollkommen befriedigenden und einfachen Erklärung der mannigfaltigen el. Erscheinungen, haben dem Franklin'schen Systeme ein großes und dauerhaftes Ansehn verschafft. Die schwachen Waffen, womit es NOLLET bestritt, konnten ihm nicht schaden. Gerade die Theile, die NOLLET tadelte, z. B. die Undurchdringlichkeit des Glases, die verschiedenen Elektricitäten beider Seiten der Flasche, stehen am festesten, und gerade *der* Punct ist zweifelhaft, den NOLLET selbst annahm, nämlich die Einheit der el. Materie. ROBERT SYMMER<sup>2</sup> zog, wie schon oben bemerkt, aus seinen Versuchen über die E. geriebener seidener Bänder und Strümpfe die Vermuthung, daß es zwei el. Materien gäbe, die beide einander stark anziehen, indem die Theilchen einer jeden sich unter einander selbst stark abstossen. Nach dieser Hypothese sind also  $+E$  und  $-E$  zwei wirklich verschiedene Materien, die gegen einander gleichsam eine innige chemische Verwandtschaft haben, einander in der Entfernung anziehen, und durch diese Anziehung die einer jeden eigene repulsive Kraft ihrer Theilchen gegen einander schwächen, oder sich schon aus der Ferne binden und bei wirklichem Uebergange sättigen können. Wo nach FRANKLIN der Uebergang allemal nur von der Seite, die zu viel hat, d. h. von seiner positiven Seite aus, in die andere, die zu wenig hat, oder die negative Seite geschieht, da findet nach der richtig verstandenen Symmer'schen Theorie stets wechselseitiger Uebergang statt, oder es kommen sich beide Elektricitäten stets entgegen. Bei der obigen Auseinandersetzung der el. Erscheinungen haben wir eigentlich diese Theorie zum Grunde gelegt. Sie hat auch dem ersten Anblicke nach in ihren speciellen Anwendungen so viele Aehnlichkeit mit der Franklin'schen, daß Einige sie bloß eine Verdoppelung der Letzteren genannt haben, indem in dieser *dualistischen* Theorie die negative E. auch ihrer Seits eine gleiche Rolle zu spielen scheint, wie die eine positive in dem Franklin'schen Systeme. Untersucht man aber die Sache gründlicher, so fallen die Abweichungen doch viel größer aus, da nach dem consequenten

<sup>1</sup> S. *Elektrophor*.

<sup>2</sup> Philos. Transact. Vol. LI. P. 1.



*Dualismus* alles auf einem bloßen Wechselverhältnisse der el. Materie selbst beruht, und die Theile der Körper selbst sich ganz passiv verhalten. Daher halten wir für nöthig, von den HAUPTERSCHEINUNGEN im Geiste der SYMMER'schen Theorie, wie sie zwar von SYMMER selbst noch nicht vorgetragen wurde, aber in den Principien desselben liegt, und nach Anleitung der lichtvollen Darstellung vorzüglich durch BIOT, hier die speciellere Erklärung zur Vergleichung mit der Franklin'schen mitzutheilen.

Diese HAUPTERSCHEINUNGEN, sofern sie hier nur erst in Betracht kommen, sind die *Repulsions-Erscheinungen gleichartig elektrisirter Körper und elektrisirter gegen indifferente* oder im 0 el. Zustande befindliche Körper. A B sollen zwei positiv elektrisirte Hollundermarkkugeln seyn. Die el. Flüssigkeiten, welche diese Kugeln einhüllen, stoßen sich wechselseitig ab, und ihre Theilchen würden sich durch entgegengesetzte Bewegung im Raume verbreiten, wenn nicht die umgebende Luft sie um jeden Körper zurückhielte. Sie können daher nur nach den entgegengesetzten Seiten der beiden Kugeln hingleiten und sich daselbst anhäufen, so daß die Flüssigkeit der Kugel A nach dem hintern Theile d derselben zurückgedrängt wird, und ihre Kraft auf die in der Nähe des Punctes befindliche Luft selbst ausübt. Weil alsdann das Gleichgewicht zwischen dieser Luft und derjenigen, welche dem vordern Theile c zunächst liegt, aufgehoben ist, so wirkt dieser letztere Theil durch seine E. auf die Kugel A, um sie nach der Richtung c h fortzustossen. Das ähnliche Raisonement gilt umgekehrt auch von der Kugel B. Hieraus folgt dann nothwendig, daß beide Kugeln nach entgegengesetzter Richtung aus einander gehen und fliehen müssen. Man könnte hier bemerken, daß man die Mitwirkung der Luft gar nicht nöthig habe, um das wechselseitige Auseinandergehen beider positiv elektrisirter Körper zu begreifen, weil es schon eine nothwendige Folge der zurückstossenden Wirkung sey, welche die Theilchen der el. Flüssigkeit unmittelbar auf einander ausüben, genau so wie die gleichartigen Pole der Magnetnadeln sich wechselseitig zurückstoßen und fliehen. In der Wirklichkeit kann man indess die Mitwirkung der Luft auf die oben angegebene Weise nicht leugnen, weil die E. an der Oberfläche der Körper selbst beweglich ist, und sobald sie sich also an der einen Seite anhäuft, was

eine nothwendige Folge der wechselseitigen Repulsion ist, an dieser Seite auch der Elasticität der Luft stärker entgegen wirken muß, wodurch dann das Uebergewicht der Elasticität der Luft von Innen heraus nothwendig folgt. Wäre die E. an der Oberfläche der Körper selbst nicht beweglich, so würde allerdings die bloße Repulsivkraft ihrer Theilchen in Beziehung auf einander als die einzige physische Ursache der Bewegung zu betrachten seyn, wie dieses bei Magneten wirklich der Fall ist, bei welchem die nördlichen oder südlichen Fluida, die sich zurücktreiben, ihre Stelle nicht verändern.

Die obige Erklärung findet auch ihre Anwendung, wenn beide Kugeln negativ elektrisirt sind, da die negativen Flüssigkeiten gegen einander dieselbe repulsive Thätigkeit ausüben, wie die positiven. Wenn die Kugel A positive, B negative E. besitzt, so werden die el. Flüssigkeiten einander so anziehen, daß sie sich an der innern oder vordern Seite anhäufen, und also z. B. die in A an der Stelle C angehäuften Flüssigkeit, durch Zurückstoßung auf die benachbarte Luft, wirken, folglich die an den hintern Theil grenzende Luft die Kugel A nach der Richtung d n stoßen wird. Der nämliche Erfolg findet im entgegengesetzten Sinne in Hinsicht der Kugel B statt, und folglich bewegen sich die Flüssigkeiten und die Kugeln gegen einander.

Um den Fall gehörig zu würdigen, wo einer der beiden Körper im natürlichen Zustande sich befindet, und nur der andere elektrisirt ist, wo also das Gesetz der Vertheilung oder der Zersetzung des 0 in  $+$  und  $-$  eintritt, muß erst das Gleichgewicht der beiden Körper betrachtet werden, die sich im natürlichen Zustande befinden, und zwar ist es hinlänglich, die Art zu bestimmen, wie A auf B wirkt, weil alle Wirkung wechselseitig geschieht.

Es finden hier vier Wirkungen von A auf B statt, welche Fig. 33. von den Abstossungen seiner beiden el. Flüssigkeiten auf die gleichnamigen in B, und von den Anziehungen gegen die ungleichnamigen Flüssigkeiten herrühren. Das Gleichgewicht hängt von dem Gleichgewichte dieser vier Wirkungen ab.  $+$  E (von A) zieht  $-$  e (von B),  $-$  E stößt  $-$  e ab,  $-$  E zieht  $+$  e an,  $+$  E stößt  $+$  e ab. Nun sind die beiden ersten Kräfte einander gleich, denn wenn  $-$  e mehr oder weniger von  $+$  E angezogen als von  $-$  E abgestoßen würde, so würde es eine Bewegung annehmen, welches aber mit der Vor-

aussetzung des Gleichgewichts streitet. Aus demselben Grunde sind auch die beiden letzten Kräfte einander gleich, nämlich die Anziehung von  $+e$  durch  $-E$ , und die Abstossung von  $+e$  durch  $+E$ . Ferner ist die dritte Kraft der ersten gleich, d. h. so stark als  $+E - e$  anzieht, zieht auch  $-E + e$  an. Denn die Grösse der Totalkraft, mit welcher  $-e$  sich nach  $+E$  zieht, ist gleich dem Producte  $-e \times +E$ ; eben so ist die Totalkraft, mit welcher  $+e$  von  $-E$  gezogen wird, dem Producte  $+e \times -E$  gleich. Weil nun die beiden el. Flüssigkeiten in jedem Körper wechselseitig durch einander neutralisirt sind, so folgt daraus, daß sich die Flüssigkeiten  $-E$  und  $-e$  und  $+E$  und  $+e$  in einer geometrischen Proportion befinden, d. h.  $-E \times +e = +e \times -E$ . Da nun drei von den hier betrachteten Kräften einander gleich sind und ein Gleichgewicht dabei statt findet, so muß natürlich die vierte Kraft jeder der drei andern gleich seyn. Diese Gleichheit der vier Kräfte macht, daß zwei Körper im natürlichen Zustande nicht auf einander wirken. Nun betrachte man einen positiv elektrisirten Körper A in Beziehung auf B, das sich im natürlichen Zustande befindet. Die positive Flüssigkeit, womit A umgeben ist, übt eine *zurückstossende* Kraft auf die gleichartige el. Flüssigkeit, welche den einen Theil von dem natürlichen Fluidum des Körpers B ausmacht, und eine anziehende auf sein  $-E$  aus. Das  $-$  zieht sich nach der Seite, die A am nächsten liegt, das  $+$  nach der entgegengesetzten Halbkugel von B. Wenn man nun auf die zu A hinzugekommene el. Flüssigkeit, von welcher sein el. und damit thätiger Zustand abhängt, dieselbe Schlussart anwendet, wie bei derjenigen, welche einen Theil seines natürlichen Fluidums bildet, so ist leicht einzusehen, daß sie bei gleicher Entfernung Wirkungen auf die beiden Flüssigkeiten von B ausüben würde, die sich wechselseitig zerstören. Da aber die Entfernung nicht mehr dieselbe ist, so wird das  $-e$  von B stärker angezogen als das  $+e$  zurückgestossen werden, wovon dann die wechselseitige Annäherung bis zur Berührung die Folge seyn wird, wenn die Körper frei aufgehängt und beweglich sind. Wenn sich dann jene überschüssige Quantität der positiven Flüssigkeit von A mit der auf der Oberfläche von B verbreiteten negativen verbindet, so entsteht aus dieser Vereinigung eine gewisse Quantität natürlicher Flüssigkeit oder 0, welche in B zurückbleibt. Derjenige Theil der



positiven Flüssigkeit, der nothwendig auſſer dem Zustande der Verbindung bleibt, vertheilt sich unter die beiden Körper nach einem bestimmten Gesetze der Oberflächen, und weil sich die Körper nun in gleichartig elektrisirtem Zustande befinden, so stoſſen sie sich, wie auch die Erfahrung lehrt, einander ab. Alles Angeführte paſſt auch auf den Fall der negativen Ladung von A, nur mit Veränderung der Zeichen. Die bisherige Darstellung bezog sich auf Leiter der E., an welchen diese sich frei bewegen kann. Wird ein Nichtleiter von einem elektrisirten Leiter angezogen, so bleibt ersterer an letzteren hängen, denn die Anziehung muſs fort dauern, weil nach der Berührung die überschüssige el. Flüssigkeit von A den Körper B nicht durchdringen kann, um sich mit der ihr entgegen gesetzten zu vereinigen. Da alle el. Erscheinungen von einem gleichen Wechselverhältnisse entweder der beiden freien ungleichnamigen oder der gleichnamigen Elektricitäten, oder der positiven oder der negativen gegen das 0 oder die neutrale Verbindung beider Elektricitäten abhängen, wobei jedesmal eine Zersetzung derselben, oder wie wir es oben bezeichnet haben, eine Vertheilung statt findet, so sieht man leicht ein, daſs die gegebene Erklärung überall ihre Anwendung finden muſs.

Was namentlich noch den Leidner Versuch anlangt, so macht das der inneren Seite der Verstärkungsflasche zugeführte  $+E$  durch Zurückstoſſung einen nach der Dicke der dazwischen befindlichen Glaswand verschiedenen verhältniſsmäſſigen Antheil  $+E$  der äußern Seite frei, und bindet eine gleiche Menge  $-E$  durch Anziehung derselben. Ist also die äußere Seite mit hinlänglichen Leitern verbunden, so giebt sie demselben soviel  $+E$  ab, als frei wird, und soferne ihr Wirkungskreis sich auch noch auf diese Leiter selbst erstreckt, so treibt sie auch noch aus diesen  $+E$  zurück, und zieht ihr  $-E$  an. Dies macht die Ladung aus, deren genauerer Vorgang indess erst unter dem Artikel *Flasche, geladene*, erläutert werden wird. Die entgegengesetzte E. auf der äußern Seite ist vollkommen durch die der innern Seite gebunden, welche letztere dagegen stets einen verhältniſsmäſſigen Antheil freier E. zeigt. Wird zwischen beiden Seiten eine leitende Verbindung gemacht, so macht sich auf einmal alles  $-E$  und  $+E$  von beiden los. Aus der innern Seite geht das  $+E$  heraus, welches das  $-E$  der äußern band, die äußere entläſt das  $-E$ , welches einen

verhältnißmäßigen Theil des  $+$  E der innern Seite gebunden gehalten hatte. Beide Seiten befreien also einander selbst von ihren Elektricitäten. Die Phänomene des *Elektrophors* erklären sich nach dieser Theorie eben so genügend, da sie nach dem Gesetze der el. Vertheilung erfolgen<sup>1</sup>.

Wie verschieden auch sonst die Ansichten der Physiker über die nähere Natur der E. sich gestaltet haben, so lassen sie sich doch immer auf eine dieser beiden Haupttheorien zurückbringen, und um über den Werth derselben entscheiden zu können, ist es also vor allen Dingen nöthig, den Vorzug der einen derselben vor der andern dargethan, oder, was das letzte Ziel seyn muß, womöglich die eine als unhaltbar gänzlich beseitigt zu haben.

Bei Gegeneinanderhaltung derselben erscheint beim ersten Anblicke ein wesentlicher Vorzug der *Franklin'schen Theorie* darin zu bestehen, daß sie da nur eine Materie gebraucht, wo der Dualismus zwei zu Hülfe nehmen muß. Man soll nach NEWTON's weisen Regeln nie mehr Ursachen annehmen, als zur Erklärung der Erscheinungen nothwendig sind, also nicht zwei, wo eine hinreicht. Aber es ist hier eben die Frage, ob diese eine wirklich hinreichend sey, und ob nicht die Annahme zweier Materien durch Analogie mit andern schon fest begründeten Erklärungen sich mehr empfehle. Man kann in Hinsicht auf das Für und Wider gleichsam zwei Epochen in der Geschichte der Elektricitätslehre unterscheiden, jene vor der Entdeckung des Galvanismus und insbesondere der Volta'schen Säule, in welcher das Uebergewicht der Gründe für zwei el. Materien noch nicht so entschieden war, und daher auch die Franklin'sche Theorie noch immer die meisten Anhänger zählte, und die neuere mit der Volta'schen Säule beginnende, in welcher die neu entdeckten chemischen Verhältnisse der E. der Waagschale auf der des Dualismus den völligen Ausschlag zu geben scheinen. Doch auch ohne Rücksicht auf diese chemischen Verhältnisse boten sich schon in jenem ersten Zeitpunkte mannigfaltige Schwierigkeiten bei der Erklärung verschiedener Erscheinungen nach Franklin's Weise dar.

Zuerst läßt sich einwenden, daß noch niemand durch einen entscheidenden Versuch habe darthun können, welcher von

---

1 S. *Elektrophor*.

beiden el. Zuständen der *wirklich positive* sey, d. h. auf welcher Seite sich der Ueberfluß befinde. Nach Franklin's Theorie müßte es sich nämlich mit  $+E$ ,  $0$ , und  $-E$  wie mit verdichteter, gewöhnlicher freier, und verdünnter Luft verhalten. Wie es nun bei der Luft sogleich in die Augen fällt, wo sie verdünnt und verdichtet ist, so sollten sich doch hier auch deutliche Anzeigen finden, wo man den Ueberschuß, und wo den Mangel antreffe. FRANKLIN ward hierüber schon von KINNERSLEY befragt, und nahm die Glaselektricität für die positive an. Seine Gründe für diese Behauptung sind folgende:

1. Die Glaselektricität giebt weit stärkere und längere Funken, als die einer Schwefelkugel. Dieses erklärt er dadurch, daß die Körper weit geschickter sind, mehr  $E$ . anzunehmen, als die ihnen eigene aus sich herzugeben, daher der Conductor durch Glas, wobei er mehr erhält, stärker elektrisirt werde, als durch Schwefel, wobei er etwas abgeben müsse. Jedoch kann diese willkürlich angenommene Behauptung keinen Beweis abgeben.

2. Wenn die Glaselektricität aus Spitzen ausgeht, sind die Feuerbüschel lang, stark und prasselnd; kürzer hingegen, schwächer und mehr zischend, wenn eine Spitze Harzelektricität verliert. FRANKLIN nimmt die starken Büschel für Ausströmungen des Ueberflusses, die schwachen für Eindringen an, wodurch Mangel ersetzt werde. Die Vertheidiger seines Systems haben noch angeführt, daß Spitzen, wenn sie  $+E$  annehmen, oder nach der dualistischen Ansicht  $-E$  abgeben, gar keinen Büschel, sondern einen leuchtenden Punct zeigen, den sie auch wohl einen Stern nannten. Hiermit stimmen aber die Versuche nicht immer überein, denn negative Spitzen zeigen bei stärkerer Intensität ihrer  $E$ ., namentlich wenn sie mit dem Conductor des Reibzeuges einer starken Elektrisirmaschine verbunden sind, wirkliche divergirende Feuerbüschel. Noch mehr: An beiderlei Spitzen fühlt man ein Blasen, wenn man die flache Hand dagegen hält, und dieser Wind kommt jederzeit von der Spitze her, geht aber nie auf sie zu. Man kann durch dieses Blasen Körper in Bewegung setzen<sup>1</sup>, und diese drehen sich allezeit nach einerlei Seite, es sey nun  $+E$  was sie treibt, oder  $-E$ . Ja eben das geschieht auch im luftleeren Raume. Kampher, den man auf dem Conductor einer Elektrisirmaschine

<sup>1</sup> S. Flugrad, elektrisches.  
III. Bd.



anzündet, wieder ausbläst und dann plötzlich elektrisirt, wird in lange divergirende Fäden ausgesponnen, der Conductor mag  $+E$  oder  $-E$  haben. Auf ein gleiches Resultat führt auch das Verhalten der Spitzen gegen die Lichtflamme, an welche sich überhaupt die Physiker wegen ihrer vorzüglich leichten Beweglichkeit gewandt haben, um über die Richtung der  $E$ . in ihrer Bewegung und also namentlich darüber, ob einerseits ein Ueberfluß, andererseits ein Mangel statt finde, ins Reine zu kommen, die aber eben wegen dieser Beweglichkeit leicht zu Täuschungen Anlaß geben kann. REMER hat einen solchen hierher gehörigen Versuch mitgetheilt, der, ihm zufolge, gegen FRANKLIN zu sprechen scheint<sup>1</sup>. „Wenn man einer am positiv elektrisirten Conductor befindlichen Drahtspitze eine brennende Wachskerze nähert, so wird diese anfänglich weggeblasen, als wenn ein Wind aus der Spitze auf sie hinwehete. Bringt man sie näher, so wird sie zuletzt gänzlich ausgelöscht, wenn die Flamme nicht zu groß ist. Nach FRANKLIN's Theorie hätte nun an einer eben so mit dem negativ elektrisirten Conductor verbundenen Spitze das Gegentheil erfolgen müssen. Ich brachte eine kleine brennende Wachskerze in den bewegten Luftstrom vor einer solchen Spitze, und sogleich entfernte sich die Flamme von derselben, wurde kleiner und drohte zu verlöschen, wie beim positiv elektrisirten Conductor. Dies dauerte so lange, als ich die Kerze zwei bis drei Zolle von der Spitze entfernt hielt. Näherte ich sie aber der Spitze bis auf wenige Linien, so erholte sich die Flamme sichtbar, fing scheinbar an, lebhafter zu brennen, zog sich mit ihrem mittlern Theil nach der Spitze hin, und nahm eine bauchige halbmondförmige Gestalt an, so daß die Spitze der Flamme von der Drahtspitze abgewendet war, ihr Körper aber sich dem Drahtende näherte. Am positiven Conductor löschte sich die Flamme sogleich aus, als ich sie der Drahtspitze nahe brachte, und selbst bei der schwächsten  $E$ . konnte ich es nicht dahin bringen, daß sie eben die Gestalt erhielt, welche sie am negativen Conductor angenommen hatte.“

Daß dieses Phänomen doch nicht ganz entscheidend für das dualistische System und gegen FRANKLIN's Theorie spricht, bemerkt indeß REMER selbst, da auch bei der größeren Annä-

---

<sup>1</sup> G. VIII. 330.

herung der Flamme die negativ elektrisirte Spitze derselben eben so gut hätte verlöschen sollen, wie die positiv elektrisirte Spitze. Weniger zweideutig sind ähnliche Versuche von MUNCKE<sup>1</sup>. Gegen eine brennende Kohle, eine Lichtflamme, am besten eine brennende Räucherkerze, sie mochte auf den positiven oder negativen Conductor gesetzt werden, blies der Wind gleichmälsig von einer einen halben bis ganzen Zoll entfernten nicht isolirten Spitze, und wenn einer der genannten Gegenstände auf ein nicht isolirtes Gestell gesetzt wurde, so blies der Wind eben so gut von einer solchen Spitze aus, die an einer isolirenden Handhabe gehalten, und mit dem Conductor in Verbindung gesetzt wurde, es mochte der positive oder negative seyn. Dafs dieses Phänomen nicht, wie GILBERT glaubt, auf das wechselseitige Zurückstoßen negativ elektrisirter leicht beweglicher Körper, für welches die Franklin'sche Theorie einen Grund in der Anziehung derselben durch die umgebende Luft anzugeben weiß, zurückgeführt werden kann, ist einleuchtend. Denn wie sollte eine negative Spitze, ohne dafs etwas aus ihr ausströmt, die umgebende Luft in den negativen Zustand zu versetzen im Stande seyn, da ja die relativ gegen sie positive Luft vielmehr gegen sie hinströmen muß.

Auch RÖSLIN<sup>2</sup> beruft sich auf die Erscheinungen, welche die Lichtflamme in ihrem Verhalten gegen die beiden Elektricitäten zeigt, als auf einen Hauptbeweis gegen FRANKLIN's Theorie. Eine Lichtflamme in einer Entfernung von  $1\frac{1}{2}$  Zoll, entweder an den Cylinder der Elektrisirmaschine während des Reibens derselben oder an eine an den isolirten Conductor des Reibzeuges gesteckte Kugel gebracht, wird in ihrer Richtung gleichmälsig so verändert, dafs sie unten einen Bauch gegen den Cylinder oder die Kugel hin bildet, und ihre Spitze sich davon flatternd abwendet. Es ziehe also, meint RÖSLIN sowohl das + als das — den untern dem Talge am nächsten liegenden Theil der Flamme an, wobei diese, weil das Fett ein Halbleiter ist, in gewissem Grade mit + E oder — E el. werden soll, was das Abgestoßenwerden ihrer Spitze und das Flattern derselben zur Folge habe. (Dann sollte ja aber auch der auf gleiche Art elektrisirte Bauch der Flamme abgestoßen werden.) Wurde

<sup>1</sup> G. N. F. XI. S. 95.

<sup>2</sup> Dessen kritischen Prüfungen u. s. w. Ulm 1823. S. 40 ff.

dagegen die Lichtflamme zwischen den geriebenen Glascylinder und den ersten Leiter, welcher an dem der Flamme zugekehrten Ende mit einer  $1\frac{1}{2}$  Linien weiten,  $1\frac{1}{2}$  Zoll langen, an ihrem vordern Ende recht glatt abgeschliffenen kupfernen Röhre versehen war, oder zwischen jene Kugel des Reibzeugs und einer zweiten, mit einer ähnlichen Röhre versehenen Leiter gebracht, so daß die Röhre gegen die Mitte der Flamme gerichtet war und etwa 1 Zoll davon abstand, so nahm sie, wenn die Maschine in Bewegung gesetzt wurde, eine umgekehrte Richtung, wie im vorigen Versuche an, indem nunmehr der Bauch der Flamme gegen jene Röhre gezogen, die Spitze dagegen in dem einen Falle gegen den Glascylinder, in dem andern gegen die Kugel des Conductors des Reibzeugs gelenkt wurde. Diese Versuche sind in soferne wichtig, als sie eine gleiche Art der Wirkung sowohl des  $+$  E als des  $-$  E auf die Lichtflamme beweisen. Indessen haben andere Versuche ein solches ganz gleichmäßiges Verhalten der beiden Elektricitäten gegen die Lichtflamme nicht bestätigt. Schon die oben angegebenen von REMER stimmen mit RÖSLIN's Angaben nicht ganz überein, eben so wenig die von CUTHBERTSON angestellten<sup>1</sup>. Er isolirte zwei Drähte, welche sich mit Metallkugeln von etwa  $\frac{3}{4}$  Zoll Durchmesser endigten, verband den einen mit dem positiven, den andern mit dem negativen Conductor einer Elektrisirmaschine, entfernte beide Kugeln etwa 4 Zoll von einander und setzte zwischen sie ein brennendes Licht, so daß der Mittelpunkt der Flamme sich ungefähr in der Mitte zwischen den Mittelpuncten beider Kugeln befand. Wurde nun die Maschine gedreht, so fing die Flamme an, sehr stark zu flattern, dabei schien sie sich nach der negativen Kugel hinzuneigen, doch war dies Letztere zweideutig. Wurde nun mit Drehen fortgefahren, so fing (bei einer Scheibe von 2 Fuß Durchmesser etwa nach 50 Umdrehungen) die negative Kugel an, warm zu werden, indess die positive kalt blieb. Nach 200 Umdrehungen war die negative Kugel so heiß, daß man sie nicht mehr anfassen konnte, und die positive noch eben so kalt, als zu Anfange. CUTHBERTSON betrachtet diese Thatsache als ein Zeichen, daß sich das el. Fluidum von der positiven nach der negativen Kugel hinbewege, und demnach als einen Beweis für die Richtigkeit der Frank-

<sup>1</sup> Nicholson's Journal Vol. III. p. 188.



lin'schen Theorie. W. T. BRANDE<sup>1</sup> kam aber auf den Gedanken, daß diese Erscheinung noch eine andere Erklärung zulasse, und zwar aus der elektrochemischen Theorie. Er fand bei Wiederholung des Versuchs, daß wenn die Wirkung der Elektrisirmaschine nur schwach war, die negative Oberfläche nicht nur schneller heiß wurde als die positive, sondern auch die Flamme und den Rauch sichtbar anzog. Als er nun an die Stelle der Kerzenflamme brennenden Phosphor brachte, gab die Flamme desselben die umgekehrten Erscheinungen. Die positive Oberfläche wurde beträchtlich heißer als die negative, und die Flamme und der Rauch des Phosphors kräftig nach ihr hingezogen. Er schloß hieraus, die Lichtflamme werde, weil sie Kohlenstoff und Wasserstoff in Menge enthalte, von dem *negativen* Pole angezogen, die Flamme und der Rauch des Phosphors dagegen von dem *positiven* Pole, weil beim Verbrennen des Phosphors Säure entstehe, und so würden diese Erscheinungen unmittelbare Folgen der bekannten Gesetze der elektrochemischen Anziehungen seyn. Zur weiteren Bestätigung dieser Ansicht stellte BRANDE noch fernere Versuche an. Hierzu gebrauchte er ein kleines Tischchen, auf welches der brennende Körper gesetzt wurde, und an dessen entgegengesetzten Seiten auf isolirenden Säulen, die einander genähert oder von einander entfernt werden konnten, sich zwei hohle Kugeln aus dünnem Messingblech befanden, von denen jede die Kugel eines mit seiner ganzen Scala über sie hinausragenden Thermometers in sich schloß. Die innere Seite des Messingblechs und die äußere Seite der Thermometerkugeln war mit Lampenruß matt geschwärzt, um das Aus- und Einströmen der Wärme zu erleichtern. Die eine Kugel wurde mit dem positiven, und die andere mit dem negativen Leiter einer kleinen Nairne'schen Patentmaschine in leitende Verbindung gesetzt, so daß der ganze Apparat vollkommen isolirt war.

Zuerst leitete er zwischen die beiden Kugeln einen kleinen Strom blerzeugendes Gas, und steckte ihn an; die Flamme wurde offenbar nach der negativen Kugel hingezogen. Sie blieb eine Minute lang brennen; beide Thermometer hatten vorher auf 60° Fr. gestanden; am Ende des Versuchs aber stand das in der positiven Kugel auf 62°, und das in der negativen Kugel

<sup>1</sup> Philos. Trans. for 1814. P. 1A

auf 72° F. Eine sehr kleine Flamme von Phosphor-Wasserstoffgas neigte sich ein wenig nach der positiven Kugel hin, und sie machte in einer Minute das positive Thermometer um 5° und das negative nur um 3° steigen. Eine grössere Flamme schien nach beiden Kugeln gleichmäfsig hingezogen zu werden, der saure Rauch zog aber immer nach der positiven Kugel. Die Flamme des Arsenikwasserstoffgases wurde von der negativen Kugel angezogen, der Rauch vom weissen Arsenik aber, der während des Verbrennens entstand, wurde ein wenig nach der positiven Kugel gezogen. — Die Flamme des Wasserstoffgases gab nur einen geringen Ausschlag von grösserer Erwärmung für die negative Kugel. Eine grössere Flamme von Kohlenoxydgas zog sich augenscheinlich nach der positiven Kugel, und nachdem jene 2 Minuten gebrannt hatte, war diese Kugel um 2½ bis 3° F. wärmer, als die negative. Die Flamme des Schwefelkohlenstoffs wurde von der negativen Kugel angezogen, während die aufsteigenden sauren Dämpfe die entgegengesetzte Richtung nahmen. Ein kleiner Strom salzsaures Gas und ein ähnlicher von salpetersaurem Gas, welche BRANDE zwischen beide Kugeln treten liefs, verhielten sich auf ganz gleiche Art, sie wurden sogleich von der positiven Kugel angezogen, und dies wurde noch sichtlicher, wenn in die Luft um den Apparat Ammoniakgas gebracht wurde. Auch bei einer Entfernung der Kugeln von 6 Zoll wurde das Lakmuspapier, womit die Kugeln umkleidet waren, von einem in der Mitte zwischen beiden aufsteigenden Strome von salzsaurem Gase augenblicklich an der positiven Kugel geröthet, während das der negativen Kugel ihr Blau unverändert behielt. Die Flamme und der alkalische Rauch des zwischen beiden Kugeln verbrennenden Kalium's begab sich nach der negativen Kugel. Ammoniakgas gab keine recht deutliche Resultate, es schien von beiden Kugeln gleichmäfsig angezogen oder oder abgestossen zu werden, und wenn gleich das Kurkumäpapier, womit die beiden Kugeln überzogen wurden, eher an der negativen Kugel bräunlich zu werden schien, so waren doch nach kurzer Zeit die Färbungen auf beiden Seiten gleich stark. Ein von mäfsig erhitztem Benzoe sich erhebender Dunst von Benzoessäure, schien von der positiven Kugel angezogen zu werden; als sich aber das Benzoecharz entzündete wurden die Flamme und die ölige Materie sogleich zu der negativen hingezogen. Etwas reine Benzoessäure, die zwischen den

beiden Kugeln aus einer silbernen Schale sublimirt wurde, zog sich nach der positiven Kugel, sobald aber die Säure sich entzündete, nahm der rufsige Rauch den Weg zur negativen Kugel. Kampher und die Harze brennen bekanntlich mit vielem Ruß. Flamme und Rauch wurden von der positiven Kugel zurückgestoßen und von der negativen sehr deutlich angezogen, diese überzog sich bald dick mit Ruß, indess die positive Kugel davon nur sehr wenig annahm. Der Bernstein verhielt sich nach Art des Benzoe. Bei bloßer Schmelzung zogen sich seine sauren Dämpfe nach der positiven Kugel, sobald er sich aber entzündete, gingen die Flamme und der Rauch zur negativen Kugel. Bei diesen Versuchen kommt es vorzüglich darauf an, daß die Luft ganz in Ruhe und die el. Kraft nur schwach sey; erregt man zu starke E., so werden Flamme und Rauch, besonders wenn sie isolirt sind, von beiden Kugeln abwechselnd angezogen und abgestoßen.

Die Resultate dieser Versuche liefern eine auffallende Uebereinstimmung des Verhaltens der Reibungselektricität mit demjenigen der Berührungselektricität, und deuten auf eine gleiche Ursache. So wie in der Gasentbindungsröhre die verbrennlichen und basischen Materien sich nach dem negativen, die verbrannten, und im engeren Sinne die aciden Materien sich nach dem positiven Pole hinziehen und diese Anziehung von dem relativen Gegensatze der el. Ladung dieser beiderlei Classen von Körpern abzuhängen scheint, so zeigte sich auch in obigen Versuchen die gleiche Beziehung. Insofern entscheiden dieselben an und für sich nichts wider die Franklin'sche Theorie, indem sie die Bewegungen der Flamme auf das allgemeine Gesetz der Anziehung *entgegengesetzt*, und der Zurückstoßung *gleichartig* elektrisirter Körper zurückführen<sup>1</sup>.

2. FRANKLIN glaubte zu bemerken, daß der Funken zwischen der Schwefelkugel und seinem Finger sich über des letzteren Oberfläche zu verbreiten schien, als ob er aus dem Finger flösse; bei der Glaskugel aber war der Fall anders. Indess sieht man leicht ein, daß ein so zweideutiges Phänomen, vollends da die Verbreitung über eine Fläche ebensowohl Einfließen als Ausfließen anzeigen kann, unmöglich zum Entscheidungsgrunde eines Systems dienen kann.

---

<sup>1</sup> Vergl. den Artikel: *Galvanismus*.



3. Er führt endlich an, daß das Blasen negativer Spitzen schwächer sey, als das von positiven. Dies ist aber mehr wider ihn, indem er dadurch doch eingesteht, daß negative Spitzen auch blasen, welches doch eher ein Ausströmen als ein Einströmen anzeigt. Höchstens folgte hieraus, daß  $+$  E unter den gewöhnlichen Umständen sich leichter mittheile, als  $-$  E, sey es nun, daß sie bei gleicher Quantität eine größere Expansivkraft besitze, oder die Luft dieselbe weniger isolire. Die Anhänger FRANKLIN's haben nach ihm mancherlei Versuche erdacht, um zu beweisen, daß die Richtung der el. Bewegung oder Thätigkeit von der positiven Seite nach derjenigen hingehe, welcher die negative zukomme. CAVALLO hat insbesondere mehrere solche Versuche geltend zu machen gesucht. Es hat aber keiner dieser Versuche die zur Entscheidung erforderliche Deutlichkeit. Bei allen wird eine fast ängstliche Sorgfalt empfohlen, wenn sie nicht fehlschlagen oder zweideutig erscheinen sollen; bei einigen wird sogar eingestanden, daß das Resultat bald so, bald anders sey. Die Versuche, welche sich auf die Phänomene der Entladung der Leidner Flaschen beziehen, werden an ihrem Orte gewürdigt werden, und wir bemerken hier nur vorläufig, daß, weit entfernt ein der Franklin'schen Theorie günstiges Resultat zu geben, einige derselben nicht wohl vereinbar mit derselben sind. Da wo die Lichterscheinungen über die Richtung und den Gang der E. entscheiden sollen, ist eine Täuschung leicht möglich, und die Bewegung ist gewöhnlich so rasch, daß sie keine genaue Beobachtung zuläßt. Doch deuten selbst diese Phänomene mehr auf das Zusammentreffen zweier Materien, als auf eine einseitige Thätigkeit. So erscheint in der That der gewöhnliche el. Funke, der zwischen dem positiven Conductor und dem Knöchel des Fingers oder einer auffangenden Kugel ausbricht, aus zwei Hälften zusammengesetzt, die von beiden Seiten nach der Mitte zusammenfahren. An den Enden beider Seiten ist er dick und von intensiverem weißem Lichte, in der Mitte schmaler mehr violett, fast kupferfarben, ja bisweilen ganz unterbrochen. Ebenso verhält sich die Sache, wenn zwischen dem negativ elektrisirten Conductor des Reibzeugs und einer Auffangkugel ein Funke durchbricht, nur daß der Funke in diesem Falle unter gleichen Umständen stets kürzer ist<sup>1</sup>.

---

<sup>1</sup> 3. Funken, el.

VAN MARUM glaubte aus folgenden mit der großen Tayler'schen Maschine angestellten Versuchen ein entscheidendes Argument für die Franklin'sche Theorie erhalten zu haben. Setzt man nämlich bei günstiger Witterung die Maschine in Bewegung, und stellt vor den Haupt-Conductor einen zweiten, so sieht man im Dunkeln einen Funken zwischen beiden hervorspringen, welcher statt einen einzigen Feuerstrahl zu bilden, (wie dieses bei schwächeren Maschinen der Fall ist) sich beim Leberspringen in eine große Zahl von Aesten theilt, welche die Figur eines Baumes annehmen, wovon der Stamm gegen den positiv geladenen Conductor gerichtet ist, die Aeste aber gegen den zweiten (relativ negativen) Conductor gewendet sind. Um aber den Beweis ganz entscheidend zu machen, verband er den Hauptconductor mit dem Reibzeuge, der dadurch negativ geladen wurde, und ließ einen Funken auf einen zweiten mit dem Erdboden in Verbindung stehenden Leiter springen. Auch in diesem Falle sprang der Funken nicht minder sichtbar in getheilten Strahlen von dem nicht elektrisirten Conductor, zu dem negativ elektrisirten. Die Aeste des Funkens waren nicht so lang, wie im ersten Versuche, aber eben so deutlich<sup>1</sup>. Diesem letzteren Versuche steht aber ein von G. BISCHOFF<sup>2</sup> angestellter geradezu entgegen, und hebt eben damit die Beweiskraft des ersteren auf. Es diente ihm zu demselben eine Cylindermaschine, an welche der erste oder positive Leiter und derjenige des Reibzeugs einander ganz gleich waren. Steckte er zuerst auf den positiv elektrisirten Conductor, während der des Reibzeugs mit dem Erdboden in leitender Verbindung war, einen messingenen Knopf von ungefähr  $\frac{1}{4}$  Zoll Durchmesser, und näherte er demselben einen mit einem gleichen Knopfe versehenen messingenen Leiter, den er in der Hand hielt, so sprang in einer gewissen Entfernung ein Funken über, der ungefähr  $\frac{1}{4}$  Zoll lang einen einzigen Feuerstrahl bildete, dann oben in zwei Aeste sich theilte, welche auf ihrem fortgesetzten Wege in immer mehrere Aeste zertheilt wurden; in größerer oder geringerer Entfernung zeigte sich bloß ein einziger Feuerstrahl. Steckte er hingegen jenen Knopf auf den Conductor des Reibzeugs, und verband den andern Conductor leitend mit dem Erdboden, so war ganz dieselbe

<sup>1</sup> Schweigg. Journ. XXIX. 475.

<sup>2</sup> Kastner's Arch. II. 207.

Erscheinung wahrzunehmen, nur in umgekehrter Richtung, die Aeste waren gegen den in der Hand gehaltenen Leiter, und der Stamm gegen den negativ elektrisirten Conductor gekehrt. Ich selbst habe öfters ein ähnliches Phänomen beobachtet, daß nämlich bei Annäherung eines mit einer nicht zu großen Kugel versehenen metallenen Leiters, den ich in der Hand hielt, gegen den negativ elektrisirten Conductor des Reibzeugs von jener Kugel mehrere Aeste, die gleichsam die Krone eines Baumes vorstellten, hervorsprangen, die gegen den negativen Leiter convergirten, und dicht an demselben in einem Stamme sich vereinigten. Man sieht hieraus, daß der VAN MARUM'sche Beweis gegen die dualistische Theorie gänzlich über den Haufen fällt, denn es würde ganz willkürlich seyn, in dem einen Falle die Aeste als eine Divergenz, in dem andern als eine Convergencebewegung anzunehmen.

Dieselbe Bewandniß hat es mit den el. Lichtphänomenen in der verdünnten Luft, an welchen die Franklinianer einen so augenscheinlichen Beweis der einseitigen Richtung der Bewegung von der positiven nach der negativen Seite zu besitzen glauben. CAVALLO beruft sich besonders auf einen Versuch, wo zwei Metallstäbe mit Kugeln von etwa zwei Zoll Durchmesser in einer Entfernung von 4 Zollen oder noch besser etwas darüber einander unter einer Glocke gegenüberstehen, wo nach dem Exantliren sich nur um die positive Kugel ein Lichtschein zeigen soll, mag dieselbe unmittelbar positiv elektrisirt oder dadurch positiv seyn, daß man die ihr gegenüberstehende Kugel negativ elektrisirt, welche letztere auch in diesem Falle nichts von einer leuchtenden Atmosphäre zeigt<sup>1</sup>. Hingen die el. Erscheinungen von zwei Materien ab, so müßten um beide Kugeln sich leuchtende Atmosphären zeigen, wenigstens auf jeden Fall auch eine um die negativ elektrisirte Kugel. Mit dieser Angabe CAVALLO's stimmen aber so wenig meine eigenen als die Versuche anderer Experimentatoren überein. Insbesondere hat HILDEBRAND<sup>2</sup> eine große Reihe von Versuchen angestellt, aus welchen hervorgeht, daß zwar in der verdünnten Luft der Lichtnimbus und die Lichtströme sich vorherrschend von der positiven Kugel aus verbreiten, daß aber auch an der negativen ein nur beschränkterer Lichtnimbus und Lichtaus-

<sup>1</sup> Vollständige Abhandlung etc. 9. 206. ff.

<sup>2</sup> Schweigg. J. 1. 237.



fluß sich zeigt. Es findet in dieser Hinsicht im Wesentlichen ganz dasselbe Verhältniß statt, wie zwischen den Lichtausbreitungen der positiven und negativen Spitzen. CAVALLLO selbst bestätigt dieses in der Beschreibung der Lichterscheinungen, welche der leuchtende oder sogenannte Henly'sche Leiter darbietet<sup>1</sup>, ja RÖSLIN will aus den el. Phänomenen in der verdünnten Luft gerade den *Gegenbeweis* führen<sup>2</sup>. Auf 10 Seiten hat indels dieser weitschweifige Schriftsteller zu den bereits von so vielen Beobachtern schon früher beschriebenen nichts Neues hinzugefügt, sondern nur wieder bestätigt gefunden, daß ebenso wohl aus einer negativ elektrisirten abgestumpften Spitze ein kegelförmiger violetter Lichtstrom ausgeht, als aus der positiven, daß ersterer vielmehr ausgebreitet ist, als in Luft von mittlerer Dichtigkeit, daß jedoch der positive Lichtstrom unter gleichen Umständen denselben an Länge bedeutend übertrifft, daß, wenn der Abstand der Spitzen nicht zu groß ist, und der eine Draht  $+$  der andere  $-$  elektrisirt wird, beide Ströme sich in der Mitte begegnen u. s. w. Bei einer unpartheiischen Würdigung der so mannigfaltigen Versuche über die el. Lichtströme gelangt man zu dem Resultate, daß der Augenschein mehr für ein Ausströmen und Entgegenströmen von zwei Seiten her, als für ein einseitiges Ausströmen von einer einzigen Seite her spricht.

Es spricht ferner gegen die Franklin'sche Theorie die so vollkommene Gleichheit der Erscheinungen der Abstofsung positiv und negativ el. Körper, welche augenscheinlich auf eine gleiche Ursache in beiden Fällen hinweist, wie sie die dualistische Theorie in der, beiden Arten von E. gleichmäfsig zukommenden, Repulsivkraft aufstellt, während FRANKLIN zur Erklärung der wechselseitigen Abstofsung negativ el. Körper ein ganz anderes Princip zu Hülfe nahm. Zwar hat VAN MANNING dieser Einwendung dadurch zu begegnen gesucht<sup>3</sup>, daß er diese Abstofsung in beiden Fällen auf eine Anziehung zurückführte, indem die umgebenden Lufttheilchen, die in einem relativ negativen Zustande sich befinden, gegen das im Ueberflusse vorhandene el. Fluidum der positiv el. Körper, und somit gegen diese selbst, eine ähnliche Anziehung ausüben sollen, wie bei den negativ el. Körpern die relativ überschüssige

<sup>1</sup> a. a. O. S. 201.

<sup>2</sup> Kritische Prüfungen u. s. w. S. 51—61.

<sup>3</sup> Schweigg. Journal der Ch. XXIX. 479.

E. der umgebenden Luft gegen die Materie dieser Körper ausübt; indess kommt bei den positiv el. Körpern die eigene Repulsivkraft der Theilchen ihres el. Fluidums noch als eine zweite Ursache hinzu, die der Abstossung in diesem Falle doch eine etwas andere Gestalt geben sollte. Hierzu kommt, daß wenn man die Lehre von einer einzigen el. Materie zur genauen und der Berechnung fähigen Erklärung der Erscheinungen anwenden will, man durchaus mit *Aepinus* zu der sonderbaren Hypothese seine Zuflucht nehmen muß, daß die Theilchen der Körper sich einander auf Entfernung gerade wie die Theilchen der E. unter einander zurückstoßen, und daß es nur von der Gegenwart des el. Fluidums herrührt, daß die Theilchen aller Körper auf einander nicht eine der allgemeinen Gravitation entgegengesetzte Wirkung ausüben. Eben so wenig ist es aus der Theorie einer einzigen Materie, deren Theilchen von den Theilchen der Körper selbst angezogen werden, zu begreifen, warum die E. auf den Oberflächen der Leiter sich nach Verhältnissen verbreitet, die ganz unabhängig sind von ihrer chemischen Natur und ganz allein durch ihre Dimensionen bestimmt sind, warum ferner die negative E., die doch nur eine Beraubung, ein Mangel an E. ist, bloß auf der Oberfläche dieser Körper zum Vorschein käme, und in jedem Puncte dieser Oberfläche sich ganz in Gemäfsheit von strengen hydrostatischen Gesetzen verhalten sollte, von Gesetzen, welche ein wirkliches Fluidum befolgen würde, dessen Theilchen sich nach dem umgekehrten Verhältnisse des Quadrats der Entfernungen zurückstoßen.

Dasselbe gilt ferner auch von den besondern Modificationen der Verbreitung der beiden Elektricitäten auf den Oberflächen der Leiter nach Verschiedenheit ihrer Gestalt, wenn sie in Berührung kommen oder aus derselben treten, welche die Rechnung aus der Hypothese zweier Materien mit Genauigkeit entwickeln, und wovon *BIOT*<sup>1</sup> interessante Belege liefert, während sich der Theorie *einer* Materie hierbei die größten Schwierigkeiten entgegensetzen. Endlich scheinen noch besonders diejenigen Erscheinungen, in welchen die Körper mit ihren kleinsten Theilchen in ein Verhältniß mit der E. treten, wie bei der Durchleitung eines el. Stroms durch Flüssigkeiten aller

---

1 S. a. a. O. vorzügl. Chap. 4 u. 5. S. 280.

Art in den Galvanischen Versuchen, auf ein verschiedenes chemisches Anziehungsverhältniß dieser kleinsten Theilchen gegen die beiderlei Arten von E. hinzudeuten, was mit der Annahme, daß die negative E. in einem bloßen Mangel besteht, nicht wohl vereinbar ist, wohin denn auch noch die Erscheinungen des specifischen Leitungsvermögens gewisser Körper für die beiderlei Arten von E. gehören, wovon unter *Galvanismus* und *Leiter* noch weiter die Rede seyn wird.

Eben wegen der großen Leichtigkeit, womit die mannigfaltigsten el. Erscheinungen nach der Theorie zweier Materien erklärt werden können, ist schon WILKE, der sonst in den Erklärungen dem Franklin'schen Systeme sehr glücklich folgte und zur weiteren Ausschmückung desselben beigetragen hat, seit seinen im Jahre 1762 und 1763 angestellten Versuchen<sup>1</sup> über die entgegengesetzten Elektricitäten mehr auf die Seite der Symmer'schen Theorie getreten, und hat sich nachher in seinen Abhandlungen über den Elektrophor<sup>2</sup> noch bestimmter dafür erklärt. Auch nahmen schon in früherer Zeit BERGMANN<sup>3</sup> KRA-TZENSTEIN<sup>4</sup> KARSTEN<sup>5</sup> und FORSTER<sup>6</sup> lieber zwei verschiedene el. Materien, als eine einzige an. LICHTENBERG schlug zwar vor, die Phänomene durch die Bezeichnungen + und — zu erklären, welche man nach beiden Systemen übersetzen kann, doch räumte er gleichfalls der Symmer'schen Theorie den Vorzug ein. Durch die Entdeckung des Galvanismus hat endlich die dualistische Theorie das entschiedenste Uebergewicht über die Franklin'sche erhalten. Die französischen, die meisten deutschen und englischen Physiker haben sich für dieselbe erklärt, doch glänzen auch noch auf Seiten der Unitarier einige große Namen, und schon die Autorität eines VOLTA, jenes ruhmbedeckten Nacheiferers von FRANKLIN würde sehr entscheidend seyn, wenn nicht die Macht der Gründe entgegenstände.

<sup>1</sup> Schwed. Abhandl. Bd. 23. S. 271 und Bd. 25. S. 207 u. f.

<sup>2</sup> S. ebend. Bd. 39. S. 68.

<sup>3</sup> Ebend. für 1765 Bd. 27. S. 145.

<sup>4</sup> Vorlesungen über die Experimentalphysik. Copenh. 1781. 8. S. 151.

<sup>5</sup> Anleitung zur gemeinnützlichen Kenntniß der Natur. Halle 1783. 8. S. 497.

<sup>6</sup> S. v. Crell's neueste Entdeckungen in der Chemie 12 Bd. S. 154.



## IX. Vorstellungsarten der Physiker über das eigentliche Wesen der el. Materie und jetziger Standpunct der Elektricitätslehre in dieser Hinsicht.

In der letzten Abtheilung haben wir die Theorie der el. Erscheinungen nur im Allgemeinen und zunächst bloß aus dem Gesichtspuncte einer bewegenden Kraft betrachtet, um die Gesetze der Anziehung und Abstossung, der Leitung, Vertheilung u. s. w. aus dem Wesen dieser Kraft nach den beiden Hauptansichten begreiflich zu machen. Aber eine Menge von Verhältnissen bleiben noch zu erklären, die nur dadurch klar werden können, daß auch das Specifische dieser Kraft etwas näher bestimmt wird. Wovon hängen die Geruchs- die Geschmacks-, die Wärme- und Lichterscheinungen ab, die in so vielen Fällen jene el. Bewegungen begleiten; wie wird das Hervortreten bald der negativen, bald der positiven E. durch die Beziehung der besondern Natur der Körper auf das innere Grundwesen der E. und auf das Verschiedene in diesem Grundwesen zweier Elektricitäten bestimmt; welchen Antheil haben die übrigen Inponderabilien an der Entstehung und Zusammensetzung der E.; in welcher Verwandtschaft und Abhängigkeit stehen sie überhaupt mit und von einander; wie hat man sich das 0 zu denken, welches nach der dualistischen Theorie aus zwei Realitäten, aus einem eben so positiven — als positiven  $+$  besteht u. s. w., alles das sind Fragen und Aufgaben, die sehr frühzeitig den Scharfsinn der Physiker in Anspruch genommen haben, und worüber die Hypothesen viel mannigfaltiger und von einander abweichender ausfallen mußten, als jene allgemeinen Bestimmungen, die nur zwei Partheien zuließen. Zur Vervollständigung dieses die E. überhaupt betreffenden Artikels wird es daher nothwendig seyn, von diesen verschiedenen Theorien, soferne sie durch den Namen des Erfinders und ihren innern Gehalt Anspruch auf ein allgemeines Interesse haben, wenigstens die Hauptumrisse zu geben, und sie mit wenigen Noten kritisch zu beleuchten.

Die ältesten Beobachter hielten die el. Materie für einen *ölichten Ausfluß* aus den Körpern selbst; als man aber ihr Licht, ihren Funken, ihre zündende Kraft u. s. w. bemerkte, war es sehr natürlich, sie dem *Feuer* ähnlich zu finden, und daher kommt die Benennung des el. Feuers, welche bei den

physikalischen Schriftstellern seit GRAY's Zeiten so gewöhnlich geworden ist. So sehr nun verschiedene Wirkungen der E. mit den Wirkungen des Feuers übereinstimmen, so konnte doch auch selbst dem oberflächlichen Beobachter die Verschiedenheit zwischen diesen beiden Kräften nicht entgehen, auch wenn er nur darauf Rücksicht nahm, daß oft in den Körpern viel Feuer oder Wärme anzutreffen ist, ohne daß sie einen eigentlichen Grad der E. zeigen, daß das Feuer durch alle bekannte Körper hindurch dringt und sich nach gewissen Verhältnissen der besondern Natur dieser Körper durch ihre ganze Masse verbreitet, da hingegen die freie el. Materie die längsten Leiter mit einer außerordentlichen Geschwindigkeit durchströmt, daß endlich die el. Materie Anziehungs- und Abstofsungs Erscheinungen aus der Ferne hervorbringt, die in der Sphäre der Feuer- oder Wärmeerscheinungen ganz fehlen.

ACHARD <sup>1</sup> hat jedoch mehr die Aehnlichkeiten der E. mit der Wärme als ihre Verschiedenheiten aufgefaßt, und in einer eigenen Abhandlung zusammengestellt. Er bemerkt, daß alles Reiben sowohl E. als Wärme erzeuge, daß Wärme sowohl als E. die Körper ausdehne, die Vegetation und Ausdünstung befördere und den Umlauf des Bluts beschleunige, daß beide das Ausbrüten der Eier bewirken, Metalle schmelzen und sich gleichförmig durch die Körper zu verbreiten streben, daß endlich eben die Körper, welche die Wärme am schnellsten annehmen und verlieren, auch die E. am schnellsten annehmen und leiten. Wie manches Irrige indess in dieser Zusammenstellung liege, ergibt sich aus einer Vergleichung mit den bisher mitgetheilten Erfahrungen.

Dr. PRIESTLEY <sup>2</sup> findet, daß der el. Funke, wenn er in verschiedene Luftgattungen geht, einerlei Wirkungen mit einem zugesetzten Phlogiston hervorbringe, und nimmt diesem gemäß an, daß die el. Materie entweder das *Phlogiston* selbst sey oder dergleichen enthalte. J. F. MAYER <sup>3</sup> hält dagegen seine fette Säure für den Hauptbestandtheil der el. Materie, die

---

<sup>1</sup> Mém. de l'academie de Prusse 1779.

<sup>2</sup> Observ. on different Kinds of air. Vol. II. Sect. 13.

<sup>3</sup> In seiner zu ihrer Zeit nicht uninteressanten Schrift: Chemische Versuche zur nähern Erkenntniß des angelöschten Kalks, der elastischen und el. Materie 2. verb. Aufl. Hannover 1770.

beim Reiben des Glases, das einen ansehnlichen Vorrath davon enthalte, aus demselben heraustrete. Beide Ansichten beruhten auf chimärischen Vorstellungen, die längst widerlegt sind, und trugen auch damals nichts zur weitem Aufklärung der Elektricitätslehre bei. HENLY<sup>1</sup> sieht die el. Materie für eine besondere Modification eben desjenigen Grundstoffes an, der im Zustande der Ruhe *Phlogiston*, bei gewaltsamer Bewegung aber *Feuer* genannt werde. Er beruft sich darauf, daß beim Reiben solcher Körper, welche verschiedene Mengen von Phlogiston enthalten, diejenigen, welche viel Phlogiston enthalten (z. B. vegetabilische Materien) die el. Materie abgeben, d. h. negativ el. werden, daß hingegen diejenigen, welche wenig Phlogiston enthalten (z. B. animalische Materie) el. Materie annehmen, d. i. eine positive E. erhalten. HENLY hat zahlreiche Versuche angestellt, welche zu diesem Resultate führten<sup>2</sup>. Da indess die bloße Abänderung der Oberfläche eines Körpers sein el. Verhalten beim Reiben ändert, so ist kaum abzusehen, wie der grössere oder kleinere Gehalt von Phlogiston, wenn man auch diesen bloß hypothetischen Stoff zugeben wollte, den negativen oder positiven Charakter eines Körpers bestimmen solle. Auch steht dieser Ansicht der Umstand entgegen, daß in der wechselseitigen Berührung gerade die am meisten verbrennlichen oder am meisten oxydirbaren Metalle, die also in HENLY's Vorstellungsart am meisten Phlogiston enthalten, die positiven sind. Endlich giebt diese Theorie, die nur *eine* el. Materie annimmt, keine Rechenschaft von den specifischen Eigenschaften der negativen E.

Alle diejenigen Physiker, welche zwei verschiedene el. Materien annahmen, mußten von selbst darauf geführt werden, Gegensätze, welche sich auch sonst in der Natur in andern Processen und zwischen andern Materien zeigen, zur Aufklärung des el. Gegensatzes zu gebrauchen und in den el. Materien gleichsam eine Potenzirung und Verfeinerung dieser Gegensätze zu suchen. So nimmt zuerst WILKE in den beiden el. Materien einen Gegensatz zwischen Feuer und Säure an, und hat auch in seinen oben angeführten Abhandlungen statt der Bezeichnungen  $+ E$  und  $- E$  stets die Namen Feuer und Säure

<sup>1</sup> Cavallo vollst. Abh. I. Bd. S. 108.

<sup>2</sup> Philos. Transact. für das Jahr 1777.



gebraucht. Doch lag hierin nur eine Ahnung, die erst die neuesten Zeiten zur Reife bringen konnten. Dieselbe Bewandniß hat es mit KRATZENSTEINS damit verwandter Vorstellungsart<sup>1</sup>. Er nennt  $+$  E die acide,  $-$  E die phlogistische E. und leitet alle el. Erscheinungen von Dunstkreisen her, die aus feinen Theilen des Acidums und des Phlogistons, d. i. aus schwefligen und phosphorischen Ausflüssen bestehen, die aus den Körpern herausgetrieben und in eine zitternde Bewegung versetzt werden. LICHTENBERG<sup>2</sup> giebt von dieser Theorie einen sehr lehrreichen Auszug mit seinen Bemerkungen begleitet. KARSTEN<sup>3</sup> nimmt den Stoff der  $+$  E für reine, mit Elementarfeuer gesättigte, Luft, den des  $-$  E für das an eine zarte Säure gebundene Phlogiston, und erklärt hieraus die Hauptgesetze der E. sinnreich in völliger Uebereinstimmung mit CRAWFORD's Theorie der Verbrennung. Er glaubte das Daseyn jener 4 Materien unwidersprechlich in dem Conflict der beiden el. Materien nachweisen, und diesen Conflict selbst genügend aus der wechselseitigen Anziehung dieser Materie begreiflich machen zu können. Beim el. Funken zieht seiner Erklärung zufolge das Feuer die Säure, die Luft das Phlogiston an; alle diese Stoffe verlassen ihre vorigen Verbindungen, das Feuer vom Phlogiston getrennt, wird frei und als ein Funken sichtbar, die Säure röthet die Lakmustinctur, und die Luft wird phlogistisirt. Schade daß neuere genaue Untersuchungen zu einer ganz andern Ableitung dieser Erscheinungen geführt haben, da nicht eine der E. inhärirende Säure, sondern die Salpetersäure, die sich durch Verbindung des Stickstoffs der Luft, durch welche der Funken schlägt, mit dem Sauerstoff derselben bildet, die Röthung der Lakmustinctur bewirkt, die eingebildete Phlogistication auch weiter nichts als auf einer Bindung des vorher freien Sauerstoffs in der gebildeten Salpetersäure beruht, womit nothwendig ein Uebergewicht von Stickgas (damals sogenannter phlogistisirter Luft) in der rückständigen Luft gegeben ist, endlich der Funken, so wie er sich darstellt, mit gewöhnlichem Feuer nicht zu verwechseln ist.

---

<sup>1</sup> Vorles. über die Exper. Phys. 4. Aufl. Copenh. 1781. 8.

<sup>2</sup> Magazin für das Neueste aus der Physik. I. Bd. 4 St. S. 113.

<sup>3</sup> Anl. zur gemeinnützigen Kenntniß der Natur §. 497.

Ohngefähr auf dieselbe Weise äussert sich FORSTER <sup>1</sup>, indem er das  $+$  E für Feuer oder Wärme, das  $-$  E für Brennbares oder Phlogiston erklärt. Indem aber FORSTER in seinen einleitenden Bemerkungen zu dieser Hypothese der damals herrschenden Crawford'schen Verbrennungstheorie gemäß das Phlogiston und die Wärmematerie (das Feuer) als zwei einander entgegengesetzte Grundstoffe betrachtet, die sich wechselseitig aus den Körpern austreiben, so steht offenbar diese Hypothese mit allen el. Phänomenen, welche vielmehr eine große wechselseitige Anziehung der beiderlei Elektricitäten beweisen, in geradem Widerspruche, wozu dann noch kommt, daß gar nicht abzusehen ist, warum dieselbe Wärmematerie, die sonst die Körper durchdringt, hier als positive E. sich nur längs ihrer Oberfläche verbreitet und anhäuft, ohne in ihr Inneres einzudringen.

Bedeutender ist DE LŪC's Theorie der el. Phänomene, da sie nicht bloß in einer vagen, mehr allgemein gehaltenen, Idee besteht, sondern von dem sinnreichen Verfasser auf die Erklärung der wichtigsten el. Phänomene mit Genauigkeit angewandt worden ist, und im eigentlichsten Verstande nur einen Zweig eines weit ausgebreiteten Systems ausmacht, welches jener Physiker über die Erscheinungen der sämtlichen ausdehnbaren Flüssigkeiten entworfen, und auf die mechanisch-physischen Grundsätze seines berühmten Lehrers LE SAGE in Genf gegründet hat. Diese Grundsätze, welche alles auf Stofs und Bewegung zurückführen, haben freilich ein sehr cartesianisches Ansehen, und können dem unbefangenen Physiker, dem es nach NEWTON's Beispiele mehr um erwiesene Thatsachen und Gesetze, als um willkürliche Hypothesen, die in ihren Voraussetzungen über die Grenze unserer unmittelbaren Wahrnehmung hinausgehen, kein großes Interesse einflößen. Inzwischen ist nicht zu leugnen, daß DE LŪC durch eben diese mechanische Physik oft auf sehr scharfsinnige und bisweilen auffallend glückliche Erklärungen schwieriger Phänomene geleitet wird — noch mehr, es ist sonderbar, daß seine aus einem so ganz mechanischen Anfange hergeleiteten Theorien dennoch eine für die chemische Untersuchung ungemein günstige Wen-

---

<sup>1</sup> Crell's neueste Entdeckungen. 12 Bd. S. 154.

<sup>2</sup> Vergl. *Flüssigkeiten, expansible*.

ding nehmen. In dieser Hinsicht hat auch die de Lüc'sche Ansicht der E. ihren unverkennbaren Werth, indem sie Zersetzung und Zusammensetzung des el. Fluidums zu Hülfe nimmt, und eine Betrachtung der Erscheinungen in dieser Beziehung vielleicht zu einer nähern chemischen Kenntniß dieses räthselhaften Stoffs führen kann, ohne welche die wichtigsten Beziehungen der el. Thätigkeit in den Natur-Processen, besonders in den galvanisch-chemischen, stets im Dunkel begraben bleiben werden.

Die Hauptidee der De Lüc'schen Hypothese <sup>1</sup> ist, daß er zwar nur *eine* el. Materie annimmt, diese aber als eine zusammengesetzte betrachtet und in den el. Phänomenen sich einerseits zersetzen, andererseits wieder aus ihren Bestandtheilen zusammensetzen läßt, wodurch er gleichsam in der Mitte zwischen dem Franklin'schen und dualistischen Systeme steht. Diese eine el. Materie sieht er als eine zur Classe der Dämpfe oder Dünste gehörige an, bei welcher sich also alle diejenigen Bestimmungen nachweisen lassen müssen, welche für die Dünste im allgemeinen gelten; und da die Natur des Wasserdampfes in dieser Hinsicht am meisten aufgeklärt ist, so sucht de Lüc durch eine durchgreifende Vergleichung der el. Materie mit dem Wasserdampfe nach allen Praedicamenten auch die Natur der ersteren in ein helleres Licht zu stellen. Daraus ergeben sich nun folgende Sätze:

1. Das el. Fluidum besteht wie der Wasserdampf aus einem *fortleitenden* (gleichsam expandirenden) *Fluidum* (*fluide déferent*), das er das el. fortleitende Fluidum nennt, und aus *einer bloß schweren Substanz* der eigentlich el. Materie.

2. Es zersetzt sich eben so wie der Wasserdampf durch Druck (den es gleichsam auf sich selbst ausübt), wenn es eine allzugroße, sein Maximum überschreitende, Dichtigkeit erhält, wo alsdann sein fortleitendes Fluidum frei wird. Auf dieser Eigenschaft beruht die Erscheinung des el. Lichtes, welches

---

<sup>1</sup> Neue Ideen über die Meteorologie. Berl. und Settin 1787. 1. Thl. S. 186. ff. nach welcher hier die Hauptsache kurz mitgetheilt wird. Vergl. auch Lampadius Versuche und Beobachtungen über die E. und Wärme der Atmosphäre, Berl. und Stettin 1793. Kap. II. § 20 u. f.; ferner de Lüc's 5ten Brief an Herrn de la Métherie über das el. Fluidum in Gren's Journal der Physik IV. Band S. 91. und De Lüc Introduction à la Physique terrestre Tome. 1. II.



als ein Bestandtheil des frei werdenden fortleitenden Fluidums bei der Zersetzung hervorgeht, eben so wie das Licht (das fortleitende Fluidum in der Wärme) beim Verbrennen (durch eine Zersetzung des sehr verdichteten Wärmedampfs) zum Vorschein kommt.

3. Das Feuer als fortleitendes Fluidum des Wasserdampfs verläßt das Wasser in Folge seines Strebens nach gleichförmiger Verbreitung (nach gleicher Temperatur). Eben so, nur weit schneller, verläßt das fortleitende el. Fluidum die el. Materie, um zu den Körpern hinzuströmen, welche verhältnißmäßig weniger davon besitzen.

4. So wie das Feuer der Wasserdämpfe alle Körper durchdringt, um sich ins Gleichgewicht zu setzen, und sein Wasser auf der Oberfläche derselben absetzt, eben so, aber augenblicklich, durchdringt das el. fortleitende Fluidum alle Körper, um sein Gleichgewicht wieder herzustellen und setzt gleichfalls seine el. Materie auf den Körpern ab, die es durchdringt, aber mit einem auf der Natur der Substanzen, beruhenden Unterschiede.

5. Gebundenes oder latentes Feuer und Wasser in den Dünsten geben sich nicht mehr durch ihre vorigen Eigenschaften zu erkennen, äußern aber dennoch ihre Verwandtschaften, wodurch sie die hygroskopischen Erscheinungen erzeugen. Auch die Bestandtheile des el. Fluidums behalten bei ihrer Verbindung ihren Hang und ihre Verwandtschaften zu andern Substanzen, welches die Ursache der meisten el. Erscheinungen ist.

6. Das Wasser und die el. Materie, die vorzüglich ihre Verwandtschaften behalten, sind einander auch darin ähnlich, daß so wie das Wasser diese Verwandtschaft in den hygroskopischen Phänomenen ohne Wahl äußert, eben so auch die el. Materie ohne Wahl ihre Verwandtschaft zu andern Substanzen zeigt.

7. Wenn das Feuer eine Masse von Wasserdünsten verläßt, um das Gleichgewicht der Temperatur wieder herzustellen, so bleibt dennoch etwas an dem Orte, wo das meiste dieser Dünste ist, aber ein Theil dieses Fluidums wird latent; ebenso, wenn das Gleichgewicht des fortleitenden el. Fluidums in den benachbarten Körpern wieder hergestellt ist, enthalten diejenigen, welche verhältnißmäßig mehr el. Materie haben, das meiste von diesem fortleitenden Fluidum, aber dieser Ueberschuß ist gleichfalls in dem el. Fluidum verborgen.

8. So wie die ausdehnende Kraft zweier Massen von Wasserdämpfen im Gleichgewicht seyn kann, obgleich die eine weniger Wasser als die andere im Verhältniß mit ihrem Volumen enthält, wenn bei letzterer zugleich die Menge des Feuers größer ist, eben so kann die ausdehnende Kraft (die Intensität oder Spannung) zweier Massen des el. Fluidums im Gleichgewichte seyn, obgleich die eine eine geringere verhältnißmäßige Menge el. Materien besitzt, wenn nur zu gleicher Zeit die Menge ihres fortleitenden Fluidums größer ist. Die vorzüglichsten *Unterschiede*, worin das el. Fluidum von den Wasserdämpfen abweicht, sind folgende:

1. das Feuer, welches die Wasserdämpfe verläßt, um das Gleichgewicht der äußeren Temperatur herzustellen, wird nicht durch andere Substanzen angezogen, sondern dehnt sich so lange aus, bis es im Gleichgewichte ist. Das el. fortleitende Fluidum hingegen, welches seine el. Materie verläßt, wird zu dieser Bewegung durch seinen Hang zu allen Substanzen bestimmt, und weil in diesem Augenblicke eine benachbarte weniger davon besitzt, als diejenige, wovon es sich trennt.

2. die Verwandtschaft des Wassers, wodurch eine Zersetzung des Wasserdampfes bewirkt wird (oben N. 6), bezieht sich nur auf die hygroskopischen Substanzen, statt daß die analoge Verwandtschaft der el. Materie alle Substanzen betrifft, selbst die Dämpfe und luftförmigen Flüssigkeiten.

3. Die Verwandtschaft des Wassers gegen hygroskopische Substanzen äußert sich nur dann, wenn es dieselben berührt, die el. Materie hingegen äußert ihren Hang zu allen Substanzen schon in Entfernungen, welche nach der verschiedenen Beschaffenheit der Körper verschieden sind.

4. Da jede el. Lichtentwicklung nach *de Lüc* von einer Zersetzung der E. abhängt, dessen fortleitendes Fluidum frei wird, so liegt zwischen beiden auch darin eine Verschiedenheit, daß das el. Fluidum durch die bloße Ausbreitung im leeren Raume sich zersetzt, ohne daß man hierbei einen Druck, den es in Folge der Verdichtung auf sich selbst ausübt, annehmen könnte, während die Wasserdämpfe sich unter sonst gleichen Umständen im leeren Raume nicht anders wie im luftgefüllten Raume verhalten.

*De Lüc* hat diese allgemeine Theorie sehr sinnreich auf die Erklärung der wichtigsten Wirkungsformen der E. ange-

wandt, insbesondere der Erscheinungen der Vertheilung und der davon abhängigen verstärkten E. in dem Vorgange der Ladung <sup>1</sup>. Im Allgemeinen erklärt er die Erscheinungen der el. *Wirkungskreise*, oder wie er sie nennt, der el. *Einflüsse*, von welchen die Vertheilung abhängt, auf folgende Weise. Positive und negative E. unterscheiden sich durch verhältnismässigen Ueberflufs und Mangel an el. Materie bei übrigens gleicher ausdehnender Kraft, oder positive E. ist das Analogon von dichterem Wasserdampf, der also, bei gleichen Volumen mehr von der schweren Materie hat, als der dünnere Wasserdampf, welcher mit der negativen E. überein kommt, und um jenem das Gleichgewicht zu halten, eine grössere Menge fortleitendes Fluidum besitzen muß. Doch kann nach seinem System ein Körper auch dadurch positiv el. werden, daß sich überhaupt mehr el. Fluidum an seiner Oberfläche angehäuft hat, als seinem natürlichen Zustande zukommt. Wenn nun in den Wirkungskreis des positiv elektrisirten Leiters P C der isolirte Leiter A B kommt, so wird sein fortleitendes Fluidum in derselben überströmen nach dem allgemeinen Gesetze des Strebens desselben nach Gleichgewicht, aber das Ende A ist dieser Wirkung mehr als B ausgesetzt, daher wird die dem Leiter A B eigene el. Materie bei A mehr ausdehnende Kraft als bei B erhalten; da aber hiernichts ist, was sie hinderte, sich ins Gleichgewicht zu setzen, so wird sie sich so vertheilen, daß die ausdehnende Kraft durch die ganze Länge A B gleich groß ist woraus dann nothwendig folgt, daß bei A mehr fortleitendes Fluidum und weniger Dichtigkeit der el. Materie, bei B hingegen weniger fortleitendes Fluidum und mehr Dichtigkeit der Materie Statt finden muß. Daher zeigt unter diesen Umständen A, — E; B, + E. Um diesen Vorgang durch die Analogie mit den Wasserdämpfen noch deutlicher zu machen, vergleiche man A B mit Wasserdämpfen in einem verschlossenen Gefaße die von C aus durch ein heftiges Feuer erhitzt werden. Anfangs werden die Dämpfe durch den ganzen Raum A B gleichförmig verbreitet seyn. Wenn aber nun das Feuer von C wirkt, so wird das Ende A heißer als B, und die Dämpfe in A erhalten mehr Elasticität. Sie dehnen sich also aus, und drücken dagegen die in B mehr zusammen, so daß sich bei A v

---

1 Vergl. *Flasche, elektrische.*



niger, bei B mehr Dichtigkeit oder Wasser (schwere Materie) befindet, die Hitze aber umgekehrt bei A grösser als bei B ist. In diesem Zustande ist bei A mehr Trockenheit ( $-E$ ), bei B mehr Flüssigkeit ( $+E$ ) anzutreffen, die Elasticität ist aber gleich groß an allen Stellen des ganzen Gefäßes A B. Nach diesen Begriffen besteht die ganze Erscheinung der el. Wirkungskreise in dem Ueberströmen oder der Fortpflanzung des el. leitenden Fluidums, welches sich eben so, wie der freie Warmestoff, durch alle Körper bis zu einem gewissen Gleichgewichte zu vertheilen strebt, und die schwere el. Materie vermöge seiner Verwandtschaft da mit sich nimmt, wo sie frei ist, oder schwächer zurückgehalten wird, da aber zurückläßt, wo sie durch ihre Verwandtschaft stärker an andere Körper gefesselt ist. Weil das Medium dieser Fortpflanzung gemeiniglich die Luft ist, so hat diese auf die Erscheinungen der Wirkungskreise allerdings einen bedeutenden Einfluß, denn ein jeder Körper besitzt z. B. nur insofern  $+E$ , als er einen Ueberschuß an el. Materie in Vergleichung mit der umgebenden Luft hat, und insofern  $-E$ , als er in Vergleichung mit eben dieser Luft an el. Materie Mangel leidet. Dieser Einfluß oder diese Mitwirkung der Luft, oder überhaupt des umgebenden Mediums äußert sich nun ganz besonders bei den durch die E. veranlaßten Bewegungen der wägbaren Körper, und nur durch Hülfe desselben kann das de Lüc'sche System Rechenschaft davon geben, die uns indess nicht vollkommen genügend scheint, wenn gleich de Lüc durch eine große Menge mannigfaltig abgeänderter Versuche <sup>1</sup> und sehr scharfsinniger Erörterungen derselben gerade von dieser Seite seine Theorie in ein besonders günstiges Licht zu stellen vermeint hat.

Das Eigenthümliche und Unterscheidende der de Lüc'schen Erklärung liegt darin, daß derselbe keine Repulsivkraft zu Hülfe nimmt, sondern alles auf bloße Anziehung und zwar in den meisten Fällen auf eine solche, die auf das umgebende Mittel gerichtet ist, zurückführt. Um diese Erklärung gehörig zu begreifen und zu würdigen, muß man von dem Hauptsatze ausgehen, daß diese Anziehungen einzig an die Menge der (vom el. Fluidum wohl zu unterscheidenden) el. Materie, welche die Körper besitzen, gebunden sind. Die el. Materie, die

<sup>1</sup> Im dem VII. Abschnitte. Von den el. Bewegungen.

einem Körper zugehört, widersteht nämlich der Trennung von demselben, obgleich sie fortfährt, sich nach andern Körpern, die davon weniger besitzen, *hinzuneigen*, jedoch geschieht dieses in einigem Verhältnisse mit der Entfernung schwächer. Der positive und der negative Zustand der Körper mit Beziehung auf das umgebende Mittel, das selbst nicht aus seinem natürlichen Zustande getreten ist, sofern beide Bewegungen veranlassen, beziehen sich nicht auf das ganze el. Fluidum, sondern auf die el. Materie, welche einen Theil davon ausmacht, oder anders ausgedrückt, sie zielen nicht auf den Grad der *ausdehnenden Kraft* des el. Fluidums, welche nach de Lüc nur von dem Verhältnisse des fortleitenden Fluidums abhängt, sondern nur auf die Dichtigkeit, d. h. die verhältnißmäßige Menge, der el. Materie an einer gegebenen Oberfläche, und die mannigfaltigen Modificationen der von der E. abhängigen Bewegungen frei beweglicher Körper, welche von einander divergiren, oder zusammenfallen und sich aus Entfernungen anziehen, sind stets den Veränderungen proportional, welche die Dichtigkeit des el. Fluidums in den Körpern selbst erleidet in Vergleich mit der wirklichen Dichtigkeit des el. Fluidums in dem umgebenden Mittel. Wenn also zwei frei bewegliche Körper, noch unbeweglich, weil sie in demselben el. Zustande mit dem umgebenden Mittel sind, eine gleiche Menge el. Fluidums erhalten oder verlieren, so könnte diese Veränderung des Zustandes an und für sich und bei ihnen allein betrachtet, noch keine Ursache der Bewegung seyn, weil diese Körper, was die Menge der el. Materie betrifft, immer im Gleichgewichte bleiben; wenn man sie aber als von Luft umgeben ansieht, so findet man alsdann eine Ursache der Bewegung. Die Lufttheilchen, welche die Seiten berühren, die die Körper einander gegenseitig zukehren, haben eine doppelte Ursache der Modification, weil diese *beiden* Seiten dazu beitragen, diese Theilchen empfangen oder verlieren, also doppelt el. Materie erhalten, anstatt daß die Lufttheilchen, welche an ihre entgegengesetzten Seiten anstoßen, hier nur durch jede dieser Seiten für sich allein modificirt werden. Der Zustand eines jeden dieser beiden Körper ist also dieser: Auf einer seiner Seiten befindet sich der andere Körper und die Luft dazwischen, wovon jener, und die Luft nahe dabei, in demselben el. Zustande mit ihm ist, während auf der entgegengesetzten

Seite die Luft nur schwach durch ihn selbst modificirt wird; folglich strebt jeder Körper mehr gegen diese äußere Seite als gegen die innere durch Anziehung, in dem einen Falle, bei negativ elektrisirten Körpern wegen des Uebergewichts der el. Materie der Luft, in dem andern Falle, bei positiv elektrisirten Körpern wegen des Uebergewichts ihrer el. Materie, und dadurch entfernen sie sich von einander (scheinbares Abstoßen gleichartig elektrisirter Körper nach dem ersten Fundamentalgesetze der el. Bewegungen.) Ist einer der beiden Körper positiv, der andere negativ el., so haben sie unmittelbar in sich selbst eine Ursache der Bewegung, nämlich den Mangel des Gleichgewichts der el. Materie unter ihnen. Die Luft setzt, aber hier eine neue Ursache hinzu, denn jeden der beiden Körper modificirt sie auf der äußern Seite nach seinem besondern Zustande, statt daß auf der innern Seite einer die Wirkung des andern zerstört, daher streben sie um so weniger sich gegen die anwendige Luft zu bewegen, und um so vielmehr gegen die innere. Dieses vermehrt ihren Hang gegen einander, und sie nähern sich (zweites Gesetz: ungleichartig elektrisirte Körper ziehen sich an). Was den dritten Hauptfall betrifft, wo nämlich nur einer der Körper elektrisirt ist, wo also der andere im Zustande des Mediums verbleibt, so müssen sie sich eben dieser Theorie zufolge schwach gegen einander bewegen, weil die el. Materie nicht unter ihnen im Gleichgewichte ist, und die Luft, indem sie denselben Zustand um den el. Körper umher annimmt, nichts in der unmittelbaren Ursache ihres Hanges ändert, aber eben darum, weil die Luft nichts hinzusetzt, kann dieser Hang nur schwach seyn. In der Wirklichkeit ändert sich jedoch dieser Fall nach dem Gesetze der *el. Einflüsse* in den Dritten um, indem der nicht elektrisirte Körper, vorzüglich wenn er ein Leiter ist, sich auf eine entgegengesetzte Art an seiner entgegengesetzten Oberfläche verändert, und er sich alsdann bewegt, weil sein Theil, der dem elektrisirten Körper am nächsten ist, sich mehr bestrebt, ihm sich zu nähern, als der entgegengesetzte Theil sich davon zu entfernen.

Noch hat DE LÜC in eben diesem Abschnitte seine Theorie auf die Erklärung einiger sonderbaren el. Bewegungen angewandt, die dem ersten Anscheine nach so wenig aus der Franklin'schen als der dualistischen in ihrer gewöhnlichen Gestalt begreiflich sind, wobei aber DE LÜC selbst in Irrthümer verfallen



ist. Ich will einen dieser Versuche hier kritisch beleuchten, weil er zugleich dazu dient, DE LÜC's Theorie in ein noch helleres Licht zu setzen. Mit einer auf einem isolirenden Fulse vertical aufgerichteten metallenen Scheibe B von etwa 8 Zoll im Durchmesser befinden sich an ihrer vordern und hintern Fläche zwei Paar Elektrometer verbunden, deren Kugeln von hohlem Metallblech von etwa 2" Durchmesser von isolirenden Armen getragen werden, die sie in der Höhe des Mittelpunctes der Scheibe halten, an Trägern in einer mit der Ebene der Scheibe parallelen Ebene frei beweglich, die vordern überdiß noch durch lackirte Glasstäbchen, von denen sie getragen werden, isolirt, aber mit der andern Fläche der Scheibe B in unmittelbarer leichter Berührung, die hintere an Strohhälmchen aufgehängt, in einer geringen Entfernung von der hintern Fläche der Scheibe, aber durch einen Metalldraht mit dem obern Rande derselben verbunden. Nähert man nun der Scheibe B die sich mit ihren zwei Paar Elektrometern im natürlichen Zustande befindet, eine gleichfalls isolirte Scheibe A in gleicher Höhe der Mittelpuncte in paralleler Richtung mit B, welche stark positiv elektrisirt ist, so divergiren die beiden Paar Kugeln, und zwar nach DE LÜC's Behauptung die vordern mit negativer, die hintern mit positiver E. Berührt man die vordern Kugeln, so geben sie einen eben so starken Funken als jeder andere Theil ihrer Gruppe (nämlich der Scheibe B mit ihren Elektrometern), und zwar divergiren sie alsdann noch mehr, weil sie negativer geworden sind, und sie fahren fort zu divergiren, ob man sie gleich in Verbindung mit dem Boden durch kleine leitende Drähte setzt, die ihre Bewegung nicht hindern. In dem Augenblicke, daß man den Funken aus den vordern Kugeln, oder aus jedem andern Theile der Gruppe, nimmt, fallen die hintern Kugeln zusammen, und divergiren von neuem, weil sodann die ganze Gruppe negativ geworden ist. In diesem Augenblicke ist die ausdehnende Kraft der el. Flüssigkeit aller Theile der Gruppe auf einerlei Grade mit der des el. Fluidums im Boden, denn welchen Theil der Gruppe man auch berührt, wird in seinem Zustande nichts geändert. Inzwischen divergiren die beiden Paar Kugeln, weil die gesammte Dichtigkeit des Fluidums der Gruppe geringer ist, als die des el. Fluidums des Bodens und umgebenden Mittels, und eines divergirt mehr als das andere, weil dieser Unterschied der Dichtigkeit bei dem einen

größer ist, als bei dem andern. Hier verwechselt aber DE LÜC zwei Wirkungen, die ganz verschiedene Ursachen haben. Das vordere Paar Kugeln divergirt offenbar durch die unmittelbare Wirkung der Scheibe A, die mit ihren ausgebreiteten Seitentheilen ein Uebergewicht über die Mitte, welcher die Kugeln gegenüber stehen, ausübt, und also die Kugeln so weit von einander entfernt, bis die Anziehungen nach allen Seiten hin im Gleichgewichte mit einander stehen. Eben darum hat es nichts Auffallendes, daß diese Divergenz auch noch fort dauert, wenn diese Kugeln durch leitende Fäden mit dem Erdboden in Verbindung gesetzt werden, während es mit allen Versuchen in directem Widerspruche steht, daß die Divergenz zweier gleichnamig el., und zunächst nur durch ihre eigene E. aus einander gehaltener Körper fort daure, wenn eine Verbindung zwischen ihnen und dem Erdboden eingeleitet wird. Auch streitet es mit allen anerkannten el. Erfahrungen, daß die Körper, die bereits negativ el. sind, wenn ihnen ein mit dem Erdboden verbundener Leiter genähert wird, durch den zwischen ihnen überschlagenden Funken noch *negativer* werden sollten, wie DE LÜC von dem vordern Paare von Kugeln voraussetzt. Es findet hier allen Versuchen zufolge keine andere Wechselwirkung statt, als eine Verminderung des negativen Zustandes durch einen positiven Funken. Allerdings geben die Kugeln in jenem Versuche einen Funken, weil sie mit der ganzen Gruppe in leitender Verbindung stehen, die sich an jedem Punkte der von der positiven Scheibe A frei gemachten und in Spannung versetzten positiven E. zu entledigen sucht, und da die vordern Kugeln zugleich die mehr nach ihrer äußern Seite zurückgetriebene positive E., welche der Anziehung von den Seitentheilen der Scheibe A entgegenwirkte, in diesem Funken mit verlieren, so können sie dann von jenen Seitentheilen noch etwas mehr nach Außen gezogen werden, d. h. ihre Divergenz muß etwas zunehmen. Daß die hintern Kugeln im Augenblicke, da die Gruppe berührt wird, zusammenfallen, ist eine nothwendige Folge der Entziehung (oder Ausgleichung) ihrer positiven E., durch welche sie vorher divergirt, daß sie aber dann nachher wieder, wenn gleich schwächer als die vordern Kugeln, divergiren, ist abermals bloß eine Wirkung der Anziehungskraft der positiven Scheibe A, welche gleichfalls wegen der größeren Ausbreitung ihrer Seitentheile diese Kugeln etwas seitwärts zie-

hen muß, aber freilich in geringerem Grade, als das vordere Paar, weil ihre Wirkung aus größerer Entfernung auf sie ausgeübt wird. So sind also alle Modificationen dieser Bewegungen aus der von uns oben entwickelten Theorie vollkommen begreiflich, und man hat nicht zu jenen außerordentlichen Annahmen seine Zuflucht zu nehmen, die mit allen Versuchen im Widerspruche stehen, daß Körper, welche durch eigene E. divergiren, diese Divergenz auch noch behaupten, wenn sie gleich mit dem Erdboden in leitende Verbindung gesetzt werden.

Ueberhaupt stellen sich der de Lüc'schen Theorie, so sinnreich sie auch die Analogie der Wasserdämpfe angewandt hat, aus dieser selbst nicht unerhebliche Schwierigkeiten entgegen. Wenn in ein verschlossenes Gefäß voll Wasserdämpfe, womit DE LÜC einen Leiter vergleicht, neue Feuermaterie einströmt, so findet allerdings im ersten Augenblicke ein Unterschied der Dichtigkeit bei gleicher ausdehnender Kraft in den verschiedenen Theilen des Gefäßes statt, indem auf der Seite des Einströmens der Dampf dünner, auf der entgegengesetzten Seite dichter werden wird; doch findet, wenn nicht dieses Einströmen ununterbrochen fort dauert, sehr schnell eine Ausgleichung statt, und das Gefäß wird überall Wasserdampf von gleicher Dichtigkeit enthalten. Dasselbe sollte auch statt finden, wenn ein im natürlichen Zustande befindlicher Leiter in den Wirkungskreis eines positiven versetzt wird. Letzterer kann offenbar nur eine gewisse Menge fortleitendes Fluidum an jenen abgeben, im ersten Augenblicke wird also das el. Fluidum an dem zunächst gelegenen Ende des Leiters gleichsam verdünnt werden (das Ende wird —), und nach dem entgegengesetzten Ende el. Materie sich anhäufen (das Ende wird +), aber in sehr kurzer Zeit müßte sich doch das fortleitende Fluidum mit der el. Materie im ganzen Leiter ins Gleichgewicht setzen, und dieser Unterschied der Dichtigkeit aufhören, welchem indess die Erfahrung widerspricht. Ich übergehe hier noch manche andere Schwierigkeiten, die sich besser unter andern Artikeln namentlich *Elektrophor* und *Flasche*, auf deren Erklärung DE LÜC seine Theorie sehr sinnreich angewandt hat, entwickeln lassen. Gerade da, wo man den meisten Aufschluß von DE LÜC erwartet, wird man von ihm im Stiche gelassen, nämlich in Betreff der nähern Natur jener beiden Bestandtheile des el. Fluidums. Im XIV. Abschnitte, wo er von den Phänomenen handelt, wo-



bei sich das el. Fluidum zersetzt, reducirt er diese Zersetzung auf das allgemeine Gesetz, wonach sich überhaupt die Flüssigkeiten, mit denen die el. zu einer Classe gehört (die dampfförmigen) zersetzen, nämlich auf Verdichtung, und leitet daraus die Licht- und Feuererscheinungen und den phosphorischen Geruch ab, stellt aber verschiedene Möglichkeiten auf, wie sich deren Erscheinungen erklären lassen, ohne jedoch zwischen ihnen zu entscheiden, nur daß er bemerkt, daß das *Licht* für sich allein das fortleidende el. Fluidum nicht ausmache, sondern nur einen Bestandtheil desselben bilde, dessen anderer Bestandtheil vielleicht die *Feuermaterie* seyn könnte, jedoch in einem geringeren Verhältnisse, als nöthig ist, um Wärme zu bilden, woraus dann begreiflich werde, warum beim Entweichen von Licht in dem el. Funken nun auch Wärme auftrete, indem alsdann die beiden Bestandtheile in das zu ihrer Bildung gehörige Verhältniß getreten sind. Ueber die nähere Natur der eigentlichen el. Materie läßt er uns vollends im Dunkeln.

Kaum verdient die sog. neue Theorie von J. H. VOIGT, die dieser sonst verdienstvolle Physiker in einer eigenen Schrift<sup>1</sup> weitläufig vorgetragen hat, eine Erwähnung, da sie keine neue Causalerklärung enthält, sondern in einem bloßen Ausdrücke der Phänomene besteht, der von dem Symmer'schen Dualismus, insbesondere wie er von LICHTENBERG dargestellt worden ist, nur den Worten nach abweicht. Die Lichtenberg'schen und überhaupt alle folgerichtigen Darstellungen nach dem dualistischen Systeme verwandeln sich buchstäblich in die Voigt'schen Erklärungen, wenn man statt  $+$  und  $-$  männlichen und weiblichen Stoff, statt Sättigung und Bindung Paarung und Streben nach Paarung setzt. Wenn Bezeichnungen wie  $+$  und  $-$  positiv und negativ darum ächt wissenschaftliche genannt zu werden verdienen, weil sie auf die strenge Anwendung der Begriffe, welche diese Namen in einer andern Sphäre, nämlich der Mathematik, bezeichnen, auch in der Sphäre dieser Erscheinungen hindeuten, die allerdings nach allem, was in ihnen zeitlich und räumlich (quantitativ) bestimmbar ist, eine solche mathematische Betrachtungsweise zulassen, so erscheinen dagegen aus

---

<sup>1</sup> Versuch einer neuen Theorie des Feuers, der Verbrennung, künstlicher Luftarten, des Athmens u. s. w. Jena 1793. 8. auch im gothaischen Magazine für das Neueste u. s. w. IX, Bd. 2. St. S. 110 u. f.

einer so ganz heterogenen Sphäre hergeleitete Benennungen als bloße Auswüchse eines unwissenschaftlichen Witzes, und es verräth sich sogar ein gänzlich Verkennen der Gesetze des el. Wechselverhältnisses, wenn VOIGT an einzelnen Orten sich so erklärt, als wenn das + oder der männliche Stoff zu dem — oder eigenthümlichen weiblichen Stoffe, mit welchem er in dem OE oder in der gepaarten E. verbunden war, eine besondere Verwandtschaft habe, und diesen ihm zugehörigen weiblichen Stoff vorzugsweise anziehe. Uebrigens hat VOIGT über die nähere Natur dieser nach Paarung strebenden Stoffe uns keine weitere Aufschlüsse verschafft, wenn wir etwa einige Versuche ausnehmen, durch welche er zu beweisen glaubte, daß die positive Materie stärker, als die negative wirke, Versuche, deren Beweiskraft indess durch spätere wieder vernichtet worden sind. Denn wenn VOIGT als einen solchen Beweis anführt, daß wenn man beim Henly'schen allgemeinen Auslader den Finger zwischen den positiven und negativen Knopf halte, man ihn von jeder Seite wie mit Ruthen gepeitscht aber stärker von der positiven Seite her fühle, so ist nicht zu vergessen, daß von der positiven Seite die Ladung ausgegangen ist, und also sich hier ein relatives Uebergewicht von E., wovon die freie Spannung abhängt, befindet, und dann zeigt sich in den Entladungsversuchen der Volta'schen Säule stets die stärkere und unangenehmere Empfindung auf der negativen Seite. Was aber die Erscheinung der Flamme eines zwischen zwei Drähten stehenden Lichtes betrifft, daß sie beim Elektrisiren eine fächerförmige Form annehme, aber auf der Seite der negativen E. noch eine Spitze bekomme, wie ein Aderlaßschnepper, als ob der positive Conductor sanft hineinbliese, so zeigt die oben mitgetheilte Prüfung dieser Phänomene die gänzliche Unzulässigkeit einer solchen Ansicht.

J. G. F. SCHRADER hat es versucht<sup>1</sup>, die nähere Natur der E. weiter aufzuklären. In gewisser Hinsicht hat er DE LUC's Ideen zum Grunde gelegt, der Versuch ist aber gänzlich mißrathen und verräth allenthalben eine große Verwirrung der Ideen. *Sauerstoff*, *Lichtstoff* und *Wärmestoff* sollen die Bestandtheile des el. Fluidums seyn, der Lichtstoff gleichsam das fortleitende Fluidum, doch soll der Wärmestoff die E. erst zur

---

<sup>1</sup> Versuch einer neuen Theorie der E. Altona 1796.

strahlenden' machen. Uebergewicht des Lichtstoffs macht den Unterschied der positiven und negativen E. Das Daseyn des Sauerstoffs in der E. glaubt er dadurch bewiesen zu haben, daß Gold auch in irrespirablen Luftarten durch den el. Schlag oxydirt werde, wovon wir übrigens das Gegentheil wissen. Seine Erklärung der Ladung ist eine ganz mißglückte Anwendung der de Lüc'schen Theorie.

Keinen größern Werth hat dasjenige, was LAMPADIUS<sup>2</sup> über die Natur der E. vorgetragen hat, wobei er gleichfalls von der de Lüc'schen Ansicht über ihre, den Dämpfen analoge Zusammensetzung ausgegangen ist. LAMPADIUS glaubt in dem el. Fluidum folgende Substanzen anzutreffen 1. das Feuer, weil die E. Körper entzünde, verkalke und andere Wirkungen des zersetzten Feuers äußere. 2. Phlogiston, weil sie metallische Kalke wiederherstelle und die Luft phlogistisire, welche Wirkungen man doch dem Phlogiston zuschreibe. 3. Licht sey nicht allein mit Feuermaterie verbunden, als Feuer in dem el. Fluidum vorhanden, sondern es enthalte selbiges auch als gebundenes Licht, wovon vielleicht seine Zartheit und erstaunliche Geschwindigkeit herrühre. Dieses beweise der starke Glanz und die Geschwindigkeit des Blitzes. 4. Sey im el. Fluidum noch eine unbekannte Substanz vorhanden, die sich durch den Phosphorgeruch beim Elektrisiren zu erkennen gäbe, nach WESTRUMB's Vermuthung Phosphorsäure. Nähme man zwei el. Materien an, so lasse sich vielleicht ihr Unterschied durch Ueberfluß oder Mangel von Feuer bei ihrer Ladung erklären, so wie bei chemischen Zusammensetzungen bisweilen die Säure, bisweilen ein anderer Stoff das Uebergewicht habe. Dies scheine noch dadurch eine Bestätigung zu erhalten, daß diese beiden Materien einander anziehen, und dadurch alle E. vernichten, welches mit dem in der Theorie der Wärme bekannten Gesetze übereinstimme, nach welchem sich das Feuer durch alle Substanzen gleichförmig zu verbreiten strebt.

GREY<sup>2</sup> machte sich eine viel einfachere Vorstellung von der Natur der E. als die beiden vorhergenannten Physiker. Ihm zufolge ist sie wesentlich nichts anders als Lichtmaterie, welche

---

1 Versuche und Beobachtungen über die E. und Wärme der Atmosphäre. Berlin und Stettin 1793. 8. Kap. 2.

2 Grundriß der Naturlehre. Halle 1797. 8. §. 1403.



durch Adhäsionsverwandtschaft an der Oberfläche der Leiter festgehalten, und nur an und in Nichtleitern frei, wirksam und thätig wird. Das el. Licht zeigt sich daher nur bei dem Uebergange oder Eintritte aus einem oder in einen Leiter durch einen Nichtleiter. Die Anhäufung der el. Lichtmaterie auf isolirten Leitern würde indess durch die Anziehung derselben dagegen allein nicht geschehen können, oder diese würde nicht hinlänglich seyn, der Repulsivkraft ihrer Theile unter einander hinlänglich das Gleichgewicht zu halten, so daß sie sich als Licht entwickeln und entweichen müßte, wenn nicht die Repulsivkraft der el. Atmosphäre die Anziehungskraft des Leiters dagegen unterstützte. Die Erscheinungen des el. Lichts in der torricelli'schen Leere beweisen dies, in welcher die Lichtmaterie, weder durch Anziehung noch durch jenen Widerstand von Außen zurückgehalten, am freiesten sich ausbreiten kann und das stärkste Licht zeigt. Beim Uebergange der E. als Funken oder beim Aus- und Einströmen durch Spitzen wird nicht alles el. Fluidum frei und zum Lichte, sondern es wird etwas an die Luft mitgetheilt, weil diese kein vollkommener Nichtleiter ist. So wie das Licht nach GREX aus seinem hypothetischen *Brennstoffe* als seiner eigentlichen Basis und dem *Wärmestoffe*, welchem es eigentlich seine Expansivkraft verdankt, zusammengesetzt ist, so müssen auch diese beiden Bestandtheile in dem el. Fluidum nachgewiesen werden können. Das Daseyn des Wärmestoffs als Bestandtheil der el. Materie, habe VAN MARUM direct dargethan, und erhelle hinlänglich aus den Wirkungen der verstärkten E. Das Daseyn der eigenthümlichen Basis des Lichtes folge nicht bloß aus dem Lichte selbst, zu welchem die el. Materie bei ihrem Freiwerden übergehe, sondern auch aus andern Versuchen wie z. B. aus der Zersetzung des Wassers durch den el. Funken, dessen Wasserstoff, wenn er Wasserstoffgas bilden soll, nothwendig die Basis des Lichtes enthalten müsse, die er nirgend anderswoher als aus dem el. Fluidum empfangen könne. Die Geruchs- und Geschmacksempfindungen, welche die E. hervorbringen, bewiesen keinesweges das Daseyn eines eigenthümlichen Riechstoffs einer Säure u. dgl. in der el. Materie, sondern nur, daß unsere Nerven durch Strömung der el. Materie *gereizt* würden. Es folge aus dieser Hypothese, daß die el. Materie in den Körpern zusammengesetzt und zersetzt werden könne. Die ursprüngliche Erregung der E. bei so man-

nigfaltigen Processen des Schmelzens, Verbrennens, Verdampfens u. s. w. lasse sich hieraus erklären. Beim Reiben sey es ohne Zweifel der dabei entwickelte Wärmestoff, welcher der durch Anziehung der Körper unthätig gemachten und ins Gleichgewicht gebrachten el. Materie die nöthige Expansivkraft ertheile, vielleicht auch sich mit der in den Körpern befindlichen Lichtbasis erst zur el. Materie vereinige. Das einerseits ganz Willkürliche, andererseits Ungenauere dieser Darstellung leuchtet von selbst ein, und nur der Name des berühmten Urhebers gab Veranlassung, derselben so viele Zeilen zu widmen.

H. C. OERSTED<sup>1</sup> faßte die el. Thätigkeit aus einem höheren Standpunkte auf, indem er in derselben gleichsam nur eine besondere Wirkungsform der allgemeinsten Naturkräfte zu finden glaubte. Seine Ansicht hat ihre erste Wurzel in KANT's dynamischer Physik, und ihre besondere Richtung ohne Zweifel vorzüglich durch WINTERL's geistreiche Träumereien<sup>2</sup> erhalten. Alle el. Erscheinungen hängen, ihm zufolge, von denselben *zwei Grundkräften* ab, welche dem chemischen Proceß zum Grunde liegen, und welche in dieser Sphäre von ihm den Namen der *Ziindkraft* und *Brennkraft* erhalten haben. In ihrer ganzen Consequenz durchgeführt fallen nach dieser Ansicht die Körper selbst mit den Kräften zusammen, indem auch der Raum nur durch diese Kräfte körperlich wird. Indefs ist in der wirklichen sprachgemäßen Darstellung die Unterscheidung dieser Kräfte von den Körpern selbst unvermeidlich. Für sich ist jede dieser Kräfte durch Repulsiv- oder Ausdehnungskraft frei thätig, und strebt sich im Raume zu verbreiten, in Beziehung auf einander wirken sie durch gegenseitige Anziehungskraft, heben so wechselseitig ihre Repulsivkraft auf, und fixiren sich im Raume. Da *Wärme*, *Licht* und *Magnetismus* nur besondere Wirkungsformen eben dieser Kräfte sind, so ist leicht begreiflich, wie unter besondern Umständen die el. Kräfte in ihrer Wirkung auf einander Wärme, Licht, und selbst magnetische Erscheinungen hervorbringen können. WINTERL hatte ungefähr auf dieselbe Weise früher, wie OERSTED in seiner *Ziindkraft*, in den Principien der *Acidität* und *Alkalität* oder

<sup>1</sup> Ansicht der chemischen Naturgesetze. Berl. 1812.

<sup>2</sup> Darstellung der vier Bestandtheile der anorganischen Natur. Jena 1804.

den von ihm sogenannten begeistigenden Principien die letzten chemischen Kräfte aufgestellt, auf deren wechselseitiger Anziehung alle chemischen Verbindungserscheinungen (und damit auch alle Zersetzungen, die dann nur Folge einer neuen Verbindung sind) beruhen, und diese Kräfte als identische mit den beiden Elektricitäten nachzuweisen gesucht. Zugleich hatte er behauptet, daß die beiden Elektricitäten durch ihre Einung stets Wärme erzeugen die also ein Product, ein Zusammengesetztes, aus ihnen beiden als ihren Bestandtheilen sey. Dagegen erinnerte OERSTED mit Recht, daß Wärme-Erzeugung nur unter besondern Umständen ein Resultat der Ausgleichung beider Elektricitäten sey, indem auch die größten Quantitäten entgegengesetzter E., wenn sie sich in hinlänglich vollkommenen Leitern ausgleichen, keine Temperaturerhöhung veranlassen. Indem er nun mit vieler Sorgfalt alle die Phänomene der Wärmeerzeugung durch E. zusammenstellte, gelangte er zu dem Resultate, daß ein Körper warm wird, wenn er gezwungen ist, eine größere Elektricitätsmenge zu leiten, als er frei geleitet haben würde, und zu dem Fundamentalsatze seiner Wärmetheorie, daß derjenige Zustand, wo das Gleichgewicht in jedem Puncte des Körpers gestört ist, aber so, daß es zu keiner sinnlich erkennbaren Trennung der Kräfte komme, die Erscheinung der Wärme gebe. Die nähere Prüfung dieser Theorie gehört in den Artikel: *Wärme*, nur das mag hier beistimmend bemerkt werden, daß OERSTED außer allen Zweifel gestellt hat, daß eine bloße Vereinigung der beiden Elektricitäten an und für sich noch keine Wärme giebt, oder daß diese nicht in demselben Sinne als ein Product derselben betrachtet werden kann, wie etwa ein Salz als dasjenige der Vereinigung einer Säure und einer Base.

WOLLASTON<sup>1</sup> suchte die Natur der E. vielmehr aus der Natur ihrer Quelle oder der Art ihrer Erregung aufzuklären. Erst bewies er durch mehrere scharfsinnig ausgedachte Versuche die Identität der gewöhnlichen Reibungs E. mit der galvanisch erregten auch da, wo man vorher nur Verschiedenheit gesehen hatte. Es gelang ihm durch den bloßen el. Strom der Elektrisirmaschine (eines Glascyinders von 7 Zollen im Durchmesser) die Wasserzersetzung auf eine ähnliche Weise wie durch die Zuleitungsdrähte einer Volta'schen Säule zu bewirken, wenn er diesen Strom nur durch eine hinlänglich feine Spitze in das

<sup>1</sup> G. XI. 104.



Wasser leitete. Er bereitete sich dazu die feinsten Goldfäden durch Verjagung der Säure einer Goldauflösung in einem Haarröhrchen, das auf diese Weise innerlich mit einem höchst dünnen Goldhäutchen überzogen worden war, und zusammengesmolzen wurde. Verband er zwei solche Drähte, wenn man sie so nennen darf, den einen mit dem positiven, den andern mit dem negativen Conductor seiner Maschine, so zeigten sich an beiden Enden Gasbläschen, doch immer noch mit dem Unterschiede von dem Verhalten der galvanisch durchströmten Gasleitungsröhre, daß Sauerstoffgas und Wasserstoffgas jedesmal zugleich an beiden Drähten, und nicht getrennt jedes für sich an seinem respectiven Drahte auftreten. Eine andere Aehnlichkeit beiderlei Arten von E. zeigte sich in der Wirkung eines Stromes elektrischer Funken zwischen zwei, einen Zoll von einander abstehenden, Goldspitzen, die über ein mit Lackmus blau gefärbtes und beinahe trockenes Kartenblatt geleitet wurden und am positiven Drahte das Papier sichtlich roth färbten, am negativen dagegen die blaue Farbe des rothgefärbten wieder herstellten. Doch erfolgte diese Wirkung schneller durch den Volta'schen Apparat. Bei dieser Aehnlichkeit der beiden Elektricitäten in ihrer Wirkung kam WALLASTON auf die Folgerung, daß sie auch auf gleiche Art erregt werden möchten, und wirklich wurde dies durch Versuche bestätigt. Das Silber und Platin-Amalgama die sich nicht oxydiren, zur Einreibung des Reibkissens gebraucht, hinderten die Erregung der E., und eine kleine Elektrisirmaschine gab unter einem Recipienten, in welchen kohlensaures Gas gelassen worden war, keine Spur von E. So wie nun hier das Reibzeug, an welchem sich das oxydirbare Amalgam befindet, negativ elektrisch wird, so wird auch in der Säule der sich oxydirende Zink negativ (wovon jedoch bekanntlich gerade das Gegentheil statt findet).

Auf dieser von WALLASTON (scheinbar) zur Aufklärung der Natur der E. aus dem Vorgange ihrer Erregung gebrochenen Bahn ist später PARROT noch weiter fortgeschritten, und ist so zu einer Theorie der E. gelangt, die wegen ihrer specielleren Ausführung hier näher gewürdigt zu werden verdient<sup>1</sup>. Das schon längst bekannte Phänomen, meint PARROT, daß ein nur

---

<sup>1</sup> S. Grundrifs der theor. Physik II. Theil drittes Kapitel. Allgemeine Theorie der E. S. 588.

mäßig gut gekochtes Barometer bei dem Schwenken der Quecksilbersäule E. zeigt, ein völlig luftleeres aber nicht, hätte schon andeuten sollen, daß die atmosphärische Luft bei allen unsern Reibungsversuchen zur Entstehung der E. nothwendig sey. Diesen wichtigen Satz habe D. HEIDMANN in Wien durch folgende Versuche außer allen Zweifel gesetzt<sup>1</sup>. Eine kleine Elektrisirmaschine wurde unter die Glocke einer Luftpumpe so aufgestellt, daß sie ohne Communication mit der äußern Luft gesetzt werden konnte. Die Glocke stand aber mit einem Gasometer in Verbindung, welcher die Glocke mit verschiedenen Gasarten versehen konnte, nachdem die vorhergehende ausgepumpt worden war. Hierauf wurden folgende Gase nach und nach eingeführt, die Elektrisirmaschine in Thätigkeit gesetzt, und die Länge der Funken mit einem Auslader gemessen. 1. *Atmosphärische Luft* von der Dichtigkeit der äußeren lieferte Funken von 3". 2. Atmosphärische Luft, welche nur noch 3",5 Quecksilber trug, lieferte keine meßbare Funken mehr, sondern nur ein schwaches Knistern. Bei möglichster Verdünnung hörte dieses auch auf, und nur noch ein Korkkugelchenelektrometer gab einige Spuren von E. zu erkennen. 3. *Sauerstoffgas* gab ununterbrochene Funken von 5",5. 4. *Kohlensaures Gas* von ziemlicher Reinheit ließ keinen Funken zu. Am Elektrometer wurde nur ein Schwanken der Kugelchen bemerkt. 5. Ebenso verhielt sich das *Wasserstoffgas* und *Stickgas*.

Diese Versuche sollen beweisen, daß nur die Gegenwart des freien Sauerstoffs die Elektricitätserregung zulasse. „Die Wirkung des freien Sauerstoffs ist aber Oxydation der „oxydablen Stoffe, welche ihm dargeboten werden. In der „Reibungselektricität zeigt sich auch diese Oxydation. Beim „Reiben einer Scheibenmaschine am (reinen) Quecksilber sieht „man diese Oxydation mit großer Schnelligkeit entstehen, sie „entsteht am Kienmayer'schen Amalgama, welches weiter nichts „ist, als ein an der Luft sehr oxydabiles Gemisch. Sie findet „sich an der Hand des Experimentators, der sie als Reiber gebraucht, in den ausdünstbaren, oxydirbaren Stoffen; sie entsteht am bloßen Leder und andern Substanzen, die man als „Reiber anwendet, und wir finden durchaus, daß die Grade

---

<sup>1</sup> Vergl. Dr. Heidmann vollständige Theorie der E. Bd. II S. 191—210.

„der E. an der Elektrisirmaschine mit der Oxydirbarkeit des „Reibers zunehmen.“

Das Resultat hieraus ist, daß die Reibungselektricität so gut als die galvanische ein Product der Oxydation ist. Die Reibung befördert die Oxydation 1. durch eine gelinde Erwärmung. 2. Durch eine vollkommene Trituration der atmosphärischen Luft mit der oxydablen Substanz. 3. Durch eine beständige Zufuhr von neuer Luft in den Proceß. Sie erhöht endlich die el. Wirkung, indem sie den Körper, der  $+$  E hat, schnell von dem, der  $-$  E hat, entfernt. Die stärkere Spannung der Reibungs-E. gegen die der galvanischen beruht auf der Abwesenheit einer leitenden Flüssigkeit, welche beide E. bald nach ihrer Entstehung in der Säule wieder vereinigt, aber auch darauf, daß jeder physisch unendlich schmale Streifen der Scheibe als eine Schichtung in der Säule angesehen werden kann, welche dem Conductor, dem Pole der Maschine, ihre erhaltene E. zuführt, und da dieser Streifen unendlich viele auf der Fläche der Scheibe sind, so haben wir hier nicht eine Summe von 100 oder 200 einfachen Graden, sondern eine unzählige Summe derselben. (Wie wenig diese Vergleichung passe, ergibt sich schon daraus, daß alle diese Streifen eine gleiche Spannung beim Reiben annehmen). PARROT huldigt dem Dualismus, und zwar soll die positive E. Wärmestoff, die negative Lichtstoff seyn, denn Licht und Wärme zeigen sich auch ohne Oxydation beim el. Funken und beim Ausströmen aus Spitzen. Der Wärmestoff ist der expandirende Stoff für das Oxygen (aber die  $+$  E in der Gaszersetzungsrohre stellt den gebundenen Sauerstoff in Gasgestalt dar) der Lichtstoff ist das expandirende Princip für das Hydrogen (aber die  $-$  E stellt auch den gebundenen Wasserstoff in Gasgestalt dar). Diese Annahme stimmt auch vollkommen mit der Erregungsweise der E. überein. An den gewöhnlichen Elektrisirmaschinen oxydirt sich das Amalgama, diese entzündliche Substanz (eine *Lucide*) verliert dadurch ihre Entzündlichkeit, d. h. ihren gebundenen Lichtstoff, welcher aber nicht vernichtet werden kann. Daher erscheint er als  $-$  E am Metalle. Der Sauerstoff der atmosphärischen Luft, indem er sich mit der Lucide verbindet, verliert seinen Wärmestoff, der eben so wenig vernichtet werden kann, daher erscheint er als  $+$  E und hängt sich dem Glase an. Auf ähnliche Weise erklärt PARROT die Elektricitätserregung in der Säule. Die Kohle,



durch welche ein mächtiger galvanischer Strom hindurch geleitet wird und welche am  $+$  Ende und am  $-$  Ende zugleichglüht, zeige gleichsam dem bloßen Auge die  $+$  E in Gestalt des Wärmestoffs, und  $-$  E in Gestalt des Lichtstoffs. Jene im  $+$  Ende gehäuft erhitze die Kohle bis zur Entzündung (aber das Glühen findet nach DAVY auch beim Ausschluss alles Verbrennens der Kohle in der so stark wie möglich verdünnten Luft im Wasserstoffgas u. s. w. statt), diese am  $-$  Ende gehäuft liefere den Lichtstoff des Entzündungsphänomens, der angehäuft bekanntlich die Glühhitze bewirkt. Uebrigens hängen die el. Phänomene von der vereinten Wirkung des Expansionsstrebens jener beiden Stoffe, welches das Ueberwiegende ist, und der Anziehung der ponderablen Stoffe zu ihnen ab. Die Anziehung äußere sich bei den Metallen und wässrigen Flüssigkeiten nur an der Oberfläche nach Art einer Adhäsionsverwandtschaft, beim Glase, den übrigen Isolatoren (den *Laciden*) bis ins Innere, durch eine Art von chemischer Verwandtschaft, aber nur langsam, wie eine Säure nur langsam in das Wasser, das darüber gegossen wird, eindringe. PARROT gesteht aufrichtig, dass wir in der Lehre des Wärmestoffs und des Lichtstoffs keine Anziehung dieser beiden Imponderabilien zu einander wahrgenommen haben, glaubt aber, diese große Schwierigkeit leicht umgehen zu können, wenn er hinzufügt, dass nur die Elektricitätsphänomene im Stande sind, sie uns darzustellen, weil sie allein uns diese beiden Stoffe frei von andern Stoffen, und auf einander einwirkend zeigen. Endlich sollen im hervorbrechenden Funken beide Stoffe frei mit einander hervortreten, sie haben sich als Elektricitäten gebunden, aber als Stoffe wechselseitig frei gemacht.

Diese Theorie und damit auch die Wollaston'sche Erklärung der Erregung der E. durch Reibung hält indess eine genauere Prüfung nicht aus. Schon das Hauptfactum, von welchem PARROT ausgeht, die Abwesenheit der el. Lichterscheinung in einem vollkommen ausgekochten Barometer, verglichen mit den verwandten Phänomenen, liefert vielmehr einen Gegenbeweis. Wenn Oxydation des Quecksilbers durch den kleinen Rückstand von atmosphärischer Luft in dem nicht so vollkommen ausgekochten Barometer die Quelle der E. wäre, wie könnten durch Kochen des Quecksilbers soviel möglich luftleer gemachte und dann hermetisch verschlossene Röhren, in welchen man etwas Quecksilber zurückgelassen hat (die sogenannten

*Hawksbee'schen Quecksilberphosphore*) viele Jahre hindurch ihr phosphorisches Licht mit ungeschwächter Stärke geben. Ich besitze dergleichen bereits 30 Jahre, mit denen ich viele hundert Male mehrere Minuten lang den Lichtversuch angestellt habe, und noch zeigt das el. Licht seinen ursprünglichen Glanz und das Quecksilber sein unverändertes metallisches Ansehen. Auch ist es bekannt genug, daß reines Quecksilber, wie stark und lange man es auch in Berührung mit der atmosphärischen Luft oder auch mit Sauerstoffgase in einem Glase schüttelt, sich doch nicht im Geringsten oxydirt. In wie viele Fällen findet *Elektricitätserregung* statt, wo auch nicht die geringste Oxydation anzunehmen ist, z. B. beim Erkalten des geschmolzenen Schwefels in metallenen Gefäßen, beim starken Drucke der Körper an einander, bei der bloßen Veränderung des Aggregatzustandes derselben u. s. w. Die königliche Societät der Wissenschaften zu Göttingen hatte für das Jahr 1809 die Preisfrage aufgegeben: Was haben Sauerstoff, Stickgas und andere Gasarten für einen Einfluß auf die Erregung der E. durch Reiben, und wie verhalten sich andere el. Erscheinungen, wie z. B. Anziehen und Abstoßen, Funken, Strahlenbüschel in den vorzüglichsten Gasarten. Es war nur eine Abhandlung eingelaufen, in welcher ähnliche Versuche wie die Heidmann'sche beschrieben und PARROT's Theorie wörtlich vorgetragen war. Die Societät fand aber die Abhandlung nicht genügend, und machte gegen die Theorie mehrere treffende Bemerkungen. Insbesondere erinnerte sie, daß bei Elektrisirmaschinen aus seidenen und wollenen Zeugen, die man mit Pelzwerk reibt, seit vielen Jahren, während welcher sie gebraucht werden, keine Veränderungen in dem Reibzeuge wahrzunehmen seyen, daß also hier wenigstens die Oxydationstheorie nicht anwendbar sey. Es wird von derselben auch noch erinnert, daß die Oxydation des Amalgams auch bloß ein begleitendes Phänomen seyn könne, wodurch dasselbe wegen veränderter Beschaffenheit seiner Oberfläche untauglich zum Reibzeuge werde<sup>1</sup>. Ehe jene 'Heidmann'schen Versuche zur Grundlage einer so umfassenden Theorie gemacht wurden, hätten sie billig von PARROT durch Wiederholung bestätigt werden sollen. Hieraus würde die Ueberzeugung hervorgegangen seyn, daß HEIDMANN entweder gesehen

---

1 S. Gött. Gel. Anzeigen Nr. 17. 1809.

hat, was er sehen wollte, oder irgend einen wichtigen Umstand übersehen hat. Was nämlich die Abnahme der el. Phänomene in verdünnter Luft betrifft, so berechtigte sie an sich noch nicht zum Schlusse, daß Mangel an Sauerstoff dieses veranlasse, da auch die bloße Zerstreuung der E. in einem weniger isolirenden Medium die Ursache davon seyn konnte. Eine ähnliche Zerstreuung der E. durch das kohlen saure Gas, das Wasserstoffgas und Stickgas, als weniger isolirende Medien wie die atmosphärische Luft, ist dagegen freilich nicht zulässig, da aus GROTTHUSS's Versuchen das Verhalten des el. Funkens in den beiden ersteren<sup>1</sup> hervorgeht, daß sie keine bessere Leiter, als die gewöhnliche atmosphärische Luft sind. Indessen haben wir auch zu diesem Auswege nicht unsere Zuflucht zu nehmen, da HEIDMANN's Versuche bei der Wiederholung sich wirklich nicht bestätigt haben. Ich beziehe mich in dieser Hinsicht auf DESSAIGNES's Versuche über den Einfluß des Luftdrucks auf die Kraft der E.<sup>2</sup> Die kleine Elektrisirmaschine, mit der er sowohl in verdünnter als verdichteter Luft, in verschiedenen Gasarten und Dämpfen, diese Versuche unter einem Recipienten anstellte, bestand aus einem 2",6 dicken Cylinder von Siegelack, der sich an einem wollenen Reibzeuge rieb. Die Stärke der jedesmaligen Elektricitätserregung wurde durch die GröÙe der Divergenz der Kügelchen eines Saussüre'schen Elektrometers nach einer gewissen Anzahl von Umdrehungen gemessen, das mit einer metallenen Spitze bis auf 0,5 Linie mit dem Cylinder nahe war. Für die gehörige Austrocknung der Gasarten wurde durch geglühetes ätzendes Kali, oder salzsauren Kalk gesorgt. Da fand sich denn, daß sich die durch Reiben erzeugte el. Kraft im *kohlen sauren Gase*, *Wasserstoffgase* und *Stickgase*, so wie in der *atmosphärischen Luft* und im *Sauerstoffgase* äußerte und daß sie beim *Verdünnen* und *Verdichten* dieser Gasarten, dieselbe *Zunahme* und *Abnahme* an Stärke und dasselbe Verlöschen erlitt. DESSAIGNES glaubte einen Einfluß der jedesmaligen el. Spannung der Atmosphäre auf die Stärke der E. und auf die früher oder später eintretende Abnahme bei der Verdünnung und Verdichtung, die erst einen verstärkenden Einfluß äußerten, beobachtet zu haben. Dabei bemerkte er nun

---

<sup>1</sup> Schweigg. III. S. 142.

<sup>2</sup> G. XLVIII. 40.



dafs an Tagen starker Spannung die E. im *kohlensauren Gase* sogar mehr Intensität, als im *Sauerstoffgase*, und in diesem mehr als im *Stickgase* und *Wasserstoffgase* halte, dessen ungeachtet aber beim Verdünnen und Verdichten im kohlensauren Gase und überhaupt in den *dichteren* Gasarten eher als im *Wasserstoffgase* erlosch. An Tagen schwacher Spannung schien ihm dagegen die E. im *Stickgase* und *Wasserstoffgase* viel stärker als im *Sauerstoffgase* und besonders im kohlensauren Gase zu seyn, und so erklärt er sich den entgegengesetzten Erfolg des Wollaston'schen Versuchs im kohlensauren Gase daraus, dafs er an einem Tage schwacher el. Spannung angestellt worden sey, wo die Elektricitätserregung in der atmosphärischen Luft noch ziemliche Intensität habe. Da man gegen DESSAIGNES's Versuche einwenden könnte, dafs sie mit einem ganz andern el. Körper und Reibzeuge, wie die des Dr. HEIDMANN und WOLLASTON angestellt seyen, und da es mir überhaupt von dem höchsten Interesse schien, diese Sache aufs Reine zu bringen, so habe ich selbst Versuche mit einer kleinen sehr wirksamen englischen Patentscheiben-Maschine angestellt, deren Scheibe 9" im Durchmesser hatte, und mit welcher eine Leidner Flasche verbunden war, die sich durch Hülfe eines Lane'schen Ausladeelektrometers nach einer grossen Anzahl von Umdrehungen und davon abhängiger Stärke der Ladung von selbst entlud. Die bis zur Selbstentladung nöthige Anzahl der Umdrehungen war hier ein sehr sicherer Mafsstab für die Stärke der Elektricitätserregung. Die kleine Maschine befand sich mit der Flasche unter einem hinlänglich grossen Recipienten, und die Axe der Maschine ging durch ein seitwärts in der Wendung der Glocke angebrachtes Loch durch eine Lederbüchse. Die Glocke wurde von der atmosphärischen Luft entleert und dann mit den Gasarten gefüllt. Die Versuche wurden öfters wiederholt. Hier zeigte sich nun, dafs im kohlensauren Gase nicht mehr Umdrehungen zur Entladung der Flasche nöthig waren, als in der atmosphärischen Luft, ja an manchen Tagen erfolgte die Entladung sogar früher, nämlich nach 8 bis 9 Umdrehungen, da die in der atmosphärischen Luft erst nach 12—13 Umdrehungen erfolgte. Auch im *Wasserstoffgase* ging die Ladung der Flasche eben so gut vor sich. Derselbe Fall war im *Stickgase*, das ich durch Schwefelleber aus der Luft bereitet hatte. Hiermit fällt also das ganze Fundament der PARROT'schen Theorie über den Haufen. Endlich

aber ist gar nicht zu begreifen, warum Wärmematerie und Lichtmaterie in den el. Erscheinungen mit so gänzlich abweichenden Eigenschaften von denjenigen auftreten sollten, die sie sonst zeigen. Eine grössere Reinheit derselben kann doch wahrlich nicht der Grund davon seyn, da vielmehr alles, besonders die Einwirkung auf unsere verschiedenen Sinnesorgane eine grössere Zusammengesetztheit der E, wie der Licht- und Wärmematerie anzeigt. Man kann unmöglich eine Uebereinstimmung zwischen dem positiven Feuerbüschel, der mit schönem purpur-violettem Lichte in divergirenden, von einem Stamme ausfahrenden, Strahlen hervorbricht, auf der Zunge einen säuerlichen Geschmack bewirkt, einen deutlichen Phosphorgeruch verbreitet, und nur unter besondern Umständen eine Temperaturerhöhung bewirkt, mit reiner Wärmematerie finden.

RUHLAND <sup>1</sup> hat einen neuen Versuch gewagt, die Natur der E. weiter aufzuklären. Seine Ansicht über das Verhältniß der beiden Elektricitäten gegen einander steht in der Mitte zwischen der Franklin'schen und dualistischen Theorie. Zur Verdeutlichung dieses Verhältnisses bedient er sich der Analogie des Lichtes. Die Elektrisirung sey ähnlich der Polarisation des letzteren zu Farben.  $+E$  und  $-E$  verhalten sich gegen einander wie rothes und violettes Licht, sie seyen gleichsam verschiedene Spannungen, es komme an ihnen weniger ihr Gegensatz als ihr Gemeinschaftliches in Betrachtung, doch ziehen sie hier wie zwei Hälften einer Substanz einander an.  $+E$  sey von grösserer Spannung, und so wie das Licht beim Durchgange durch trübe Mittel als rother Strahl mit grösserer Spannung hervortrete, so werde die E. auch um so mehr  $+E$ , je mehr sie Widerstand bei ihrem Heraustreten zu überwinden habe. Doch finde nicht bloß diese qualitative Spannungsverschiedenheit zwischen  $+E$  und  $-E$  statt, vermöge welcher das  $+E$  auch bei allen gradativen Verschiedenheiten doch stets seine charakteristische Verschiedenheit von dem  $-E$  behaupte, so wie die rothe Farbe bei den verschiedensten Abstufungen der Stärke gleichfalls beständig roth bleibe, sondern es setzen alle an den beiden Elektricitäten vergleichungsweise untersuchten Wirkungen es außer Zweifel, daß das  $+E$  el. Fluidum die größte Masse habe, folglich der  $-E$  Körper im Verhältniß der Aufnahme zu dem  $+E$ .

---

<sup>1</sup> System der allgemeinen Chemie, Berlin und Stettin 1818.

stehe, der dagegen durch den el. Proceß ärmer daran werde. Den Beweis hiervon findet RUHLAND besonders in der größeren Kraft der  $+$  E zu zünden, zu schmelzen, in den Erscheinungen beim Durchschlagen eines Kartenblatts, in dem stärkern Schläge einer galvanischen Batterie vorzugsweise an dem Gliede, welches das  $+$  Ende berührt (wovon ich und alle diejenigen, die schon so oft diesen Versuch mit mir anstellten, gerade das Gegentheil fanden). Mit der Wärme und dem Lichte habe das el. Fluidum gemein, daß sie alle drei gleicherweise der Cohäsion entgegengesetzt seyen. Dieses Gemeinschaftliche könne man durch das Collectivum *Phlogiston* bezeichnen. Es strebe bei dieser Entgegensetzung auch umgekehrt die Cohäsionskraft eines jeden Körpers dahin, dieses Phlogiston, als die ihm entgegengesetzte Action auszutreiben, da erstere nur auf diese Weise eine Zunahme erhalte; dieses könne aber nur gelingen, wenn ein Körper mit einem andern zusammentrete, gegen welchen er sich eines Theiles seines Phlogistons zu entladen im Stande sey. Da aber auch jeder andere Körper das Bestreben habe, sich seines Phlogistons zu entledigen, so könne nur das Uebergewicht der *Action* des einen in Beziehung auf den andern allein diese Dephlogistication des einen an den andern möglich machen. Jedes el. Verhältniß zweier Körper beruhe daher auf gegenseitiger *Erregung*, welche ihren Grund darin habe, daß ein Körper den andern el. zu setzen suche, während jeder zugleich gegen die Einwirkung des andern reagire, wodurch dann beide zu einem Grade von Thätigkeit sich erhöhen, welchen sie ursprünglich nicht hatten. Es folgt auch aus diesem Verhältnisse, daß nach dem el. Processe beide Körper nicht mehr sind, was sie *vor* demselben waren, sondern daß derjenige Körper, welcher in der Verbindung mit  $+$  E auftritt, und der *phlogistische* ist, sich in Beziehung auf den  $-$  el. nach der Entladung *dephlogistisirt*, dieser *phlogistisirt* verhält. Ein relatives Steigen der Cohäsionskraft von jenem und ein Sinken derselben von diesem, somit Contraction auf jener Expansion auf dieser Seite, sind nothwendige Folgen davon.

Ich habe absichtlich etwas ausführlicher die Hauptideen RUHLAND's, die sich auf die E. beziehen, mitgetheilt, um auf jenes oben angeführte Werk, das fast gar nicht beachtet worden ist, und doch viele originelle und mitunter fruchtbare



Ideen enthält, und besonders auf manche Schwierigkeiten hinweist, die man in den gebräuchlichen Erklärungen ganz übersieht, aufmerksam zu machen. Ubrigens scheint mir RUHLAND die Verschiedenheit der positiven und negativen E. durch Verschiedenheit der Spannung und Masse eines und desselben Fluidums eben nicht deutlicher gemacht zu haben, denn daß hier nicht von einer *Tension* in dem gewöhnlichen el. Sprachgebrauche die Rede sey, leuchtet in die Augen.

Auf einem ganz andern Wege, als den die bisher vgetragenen Theorien eingeschlagen haben, glaubte BIOT <sup>1</sup> zu einer befriedigenden Erklärung einiger der wichtigsten, die E. begleitenden Erscheinungen gelangt zu seyn. Da nämlich verbrennliche Körper durch Comprimiren der Luft entzündet werden können (wie z. B. Schwamm in dem sogenannten pneumatischen Feuerzeuge) und BERTHOLLET in seiner *statique chimique* gezeigt haben sollte, daß die E. bei ihrem Durchgange durch die Körper in ihren kleinsten Theilchen eine wahre Compression bewirke, so wurde er auf die Idee geführt, daß in dem el. Funken ein, bloß *mechanisches Resultat der Compression* wahrzunehmen sey. Denn vermöge der außerordentlichen Geschwindigkeit, womit die E. durch die Körper gehe, deren Theile sie comprimire, sey es nicht anders möglich, als daß sie aus der Luft Licht entbinden müsse, indem es uns schon gelinge, dieses durch ein weit minder schnelles Comprimiren zu bewirken. In der Compressionspumpe müssen wir die Luft durch Glas einschließen, weil wir dem Kolben nur eine sehr beschränkte Geschwindigkeit zu geben vermögen, indess beim el. Funken die Theilchen mit einer so außerordentlichen Geschwindigkeit comprimirt werden, daß sie nie schnell genug ausweichen können, weshalb selbst in freier Luft die Compression sammt der Lichtentbindung oder dem Funken, der eine Folge derselben sey, vor sich gehen könne. Aber diese Wirkung sey local, und wenn Gasarten, die nicht fähig seyen, in einen andern Zustand durch Verbindung überzugehen, nach jeder Explosion zu ihren anfänglichen Dimensionen zurückkämen, wie dies der Versuch mit dem KINNERSLEY'schen Luftthermometer beweise <sup>2</sup>, so nehmen sie bei dieser Dilatation sogleich alle Wärme wieder in

---

<sup>1</sup> Ann. de Chemie. Tom. LIII. p. 324 ff.

<sup>2</sup> S. *Elektrometer*.

sich auf, die sie hergegeben hätten, so daß in ihrer Beschaffenheit keine bleibende Veränderung vor sich gehen könne. Dieses Licht, welches die E. aus den Gasarten durch Compression entwickele, müsse sie aus ihnen selbst auch in verdünntem Zustande, ja wegen der ungeheuern Geschwindigkeit, die ihr eigen sey, selbst aus den Dämpfen entbinden, wenn man im luftverdünnten Raum oder in der Torricelli'schen Leere operire, indem letztere selbst in dem am vollkommensten ausgekochten Barometer noch einen, wenn auch noch so dünnen Quecksilberdunst enthalte. Diesemnach erfolgen alle el. Lichterscheinungen auf eine rein mechanische Weise, und enthalten nichts eigentlich el. in sich. Indefs steht dieser Erklärung die Schwierigkeit entgegen, daß die el. Funken auch im Oele erscheinen, und die Zuleitungsdrähte einer mächtigen Volta'schen Säule, auch wenn sie im Wasser sich berühren einen sichtbaren el. Funken geben, endlich das anhaltende starke Leuchten luftleerer Röhren, wobei doch an eine Compression durch einen schnell bewegten Körper gar nicht zu denken ist.

BRUGNATELLI's Versuche <sup>1</sup>, durch welche er die el. Materie als eine wahre Säure, die er el. Säure nannte, und selbst in Verbindung mit Metalloxyden, zu el. - sauren Salzen dargestellt haben will, werden ihren schicklichen Ort unter dem Artikel *Galvanismus* finden, wobei ich vorläufig bemerke, daß die aus diesen Versuchen gezogenen Folgerungen über die Natur des el. Fluidums keinen Beifall verdienen.

Auch RÖSLIN <sup>2</sup> hat sich in Erörterungen über die Natur der Elektricitäten eingelassen, und glaubt durch eine sehr weitläufige Demonstration bewiesen zu haben, daß gebundener Wärmestoff ein wesentlicher Bestandtheil der beiden E. sey, jedoch im geringeren Grade der negativen E. zukomme, woraus dann folge, daß sich bei gleicher Intensität, durch den Grad der anziehenden und abstoßenden Kraft gemessen, die freie — E weniger ausdehnbar und weniger für das Entzünden brennbarer und das Schmelzen schmelzbarer Materien wirksam zeige, weswegen sie kleinere, intensivere und stärker stechende Funken gäbe, und auch mit anderen Lichte leuchte als die freie + E, daß ferner der gebundene Wärmestoff der beiden Elektricitäten bei

---

<sup>1</sup> G. VIII, 284.

<sup>2</sup> Kritische Prüfungen u. s. w. Cap. IX n. X.

ihrer wechselseitigen Ausgleichung zu 0 jedesmal frei werde, daß aber die Lichtmaterie keinen Bestandtheil der Elektricitäten ausmache, sondern jedesmal erst, wenn die E. mit einem gewissen Grade von Dichtigkeit hervorbreche, die gebundene Lichtmaterie der umgebenden Luft oder Dünste, durch welche sie hindurchströme (die auch in der Torricelli'schen Röhre nie ganz fehlen) anziehe, und so erst leuchtend werde.

An diese Behauptungen werden sich am besten noch einige Bemerkungen über den jetzigen Standpunct der Elektricitätslehre in Betreff einer eigentlichen Theorie der el. Erscheinungen, wie die sich beim nochmaligen Rückblicke auf die neuesten Bemühungen in dieser Hinsicht ergeben, anknüpfen lassen.

Es scheint mir zuvörderst ganz ausgemacht zu seyn, daß den *el. Erscheinungen eine eigenthümliche Materie, die zu den ätherischen Flüssigkeiten zu rechnen ist*, zum Grunde liege. Auf dem Standpuncte der dynamischen Physik, auf welchen OERSTED in seiner Theorie sich befindet, würde freilich diese Materie in ein bloßes Spiel von Kräften sich auflösen, jedoch in keinem andern Sinne, als gleichfalls jede andere Materie. Indem ich also der E. ihre Materie vindicire, soll weiter nichts behauptet werden, als daß sie einen *Bestand für sich* habe, daß sie also nicht in einer bloßen besondern Thätigkeit der ponderablen Körper, etwa in einer eigenthümlichen zitternden Bewegung derselben bestehe. Der Beweis hiervon liegt unwidersprechlich darin, daß die Fortpflanzung dieser Thätigkeit durch einen Raum um so leichter und ungehinderter stattfindet, jemehr er sich der *vollkommenen Leere* nähert. Da also an einem anderweitigen Träger dieser Thätigkeit fehlt, so muß sie ihn selbst mit sich bringen, d. h. die E. hat *eigenthümlichen materiellen Bestand*.

Eben so ausgemacht scheint es mir zu seyn, daß es zwei erlei Arten von E. giebt. Alle Gründe, welche aus den Erscheinungen des el. Conflicts für die Annahme einer eigenthümlichen Thätigkeit, und damit einer eigenthümlichen ätherischen Flüssigkeit auf der einen Seite dieses Conflicts angeführt werden, gelten durchaus und ohne Ausnahme auch für die andere Seite, jede neue Erfahrung diene nur zur Bestätigung hiervon, und zugleich zum Erweise, daß auf jeder Seite eine specifische Thätigkeit statt findet, wovon die eine von d



andern bei aller Aehnlichkeit, die sie mit einander zeigen, durch ihre eigenthümlichen Reactionen mit den verschiedenen Kräften und Eigenschaften, sowohl der organischen als unorganischen Natur sich merklich unterscheidet. Von diesen Eigenthümlichkeiten einer jedem der beiden Thätigkeiten konnte in diesem Artikel noch nicht im ganzen Umfange gehandelt werden, doch ist schon genug davon angeführt, um jede einzelne erkennen zu können. Es muß hier noch ausdrücklich bemerkt werden, daß zu den merkwürdigsten Verschiedenheiten der Reactionen vorzüglich die chemischen und die Leitungsverhältnisse gehören, welche durch die Entdeckungen ERMAN's über unipolare und bipolare Leiter, und namentlich noch durch die späteren Versuche über das Verhalten der Glühlampe <sup>1</sup> für den *Dualismus* so bedeutend geworden sind, und von welchen an seinem Orte näher die Rede seyn wird. Diesen specifischen Thätigkeiten müssen also auch nach dem ersten Satze eigenthümliche ätherische Flüssigkeiten zum Grunde liegen, deren eine die sogenannte *positive*, die andere die *negative* E. ausmacht.

Was nun das Verhältniß dieser beiden ätherischen Flüssigkeiten gegen die übrigen Inponderabilien betrifft, insbesondere gegen diejenigen, von welchen die Wärme und Lichtthätigkeit abhängt, so ist es als eben so ausgemacht anzusehen, daß sie mit diesen nicht identisch sind, möge man nun diese Verschiedenheit mit OERSTED als eine bloße Verschiedenheit der Wirkungsform derselben Grundkräfte, oder als eine Verschiedenheit der Materien selbst betrachten. Eben so unleugbar ist aber auch, daß sie mit diesen Inponderabilien in einem genauen Verkehr stehen, der jedoch bis jetzt noch nicht vollkommen genügend aufgeklärt werden konnte. Was zuerst die Beziehung auf die *Wärme* betrifft, so haben noch vor den Galvanischen Versuchen schon die früheren, vorzüglich von VAN MARUM angestellten <sup>2</sup> wenigstens den *negativen* Werth gehabt, daß sie für die Beseitigung irriger Ansichten ganz entscheidend waren. Es folgt nämlich aus denselben unwidersprechlich, daß keine von den beiden Elektricitäten an und für sich durch Wärme thätig ist, da auch die durch die stärkste Maschine aufs Maximum der Spannung geladenen Conductoren

<sup>1</sup> Schriften der Berl. Akad. der Wissensch. Berl. 1820. S. 351.

<sup>2</sup> Seconde continuation etc. p. 84 ff.

an der möglichst geringen Masse nicht die mindeste Temperaturerhöhung erzeugen, daß dagegen die Wärme im Conflict der beiden Elektricitäten oder im Processe ihrer Ausgleichung zum Vorschein kommt. Daß zu dieser Wärmeerzeugung die Luft nicht wesentlich nothwendig sey, ja daß sie vielmehr die Wärmeerzeugung vermindert, indem sie vermöge ihrer Capacität einen Theil der thätig gewordenen Wärme latent macht, ergab sich gleichfalls aus diesen Versuchen, indem derselbe el. Strom, über die Kugel eines Thermometers geleitet, in demjenigen Verhältnisse mehr Wärme erzeugte, in welchem die Luft mehr verdünnt war. Die Wärme hat also ihren Ursprung weder einer mechanischen Compression der Luft, noch einem chemischen von der Luft abhängigen Processe (entweder einer Verbindung des Sauerstoffs mit dem Stickstoffe, oder einer Oxydation der Körper, über welche der el. Strom hingeht) zu verdanken. Würde die Ausgleichung der beiden Elektricitäten, ohne durch die Natur des Körpers, an welchem oder um welchen herum sie sich befindet, modificirt zu werden, lediglich im Verhältnisse der sich ausgleichenden Quantitäten eine Temperaturerhöhung geben, so könnte man unbedingt den Satz aufstellen, daß die Elektricitäten selbst gebundenen *Wärmestoff* enthalten, der frei werde, sobald das  $+$  E seinem stärkern Zuge zum  $-$  E folge, um sich zu 0 zu vereinigen. Aber diesem widerspricht die Erfahrung. Wärme entsteht nur in dem Verhältnisse, in welchem die Elektricitäten, wenn große Quantitäten mit einander in Conflict kommen, in ihrer Ausgleichung Widerstand finden, oder in dem Verhältnisse, in welchem sie nicht vollkommen geleitet werden. Hier bleibt also immer noch der mögliche Fall, daß eine Reaction der Elektricitäten gegen den relativ unvollkommenen Leiter, auf eine ähnliche Weise wie sonst durch Druck oder Reiben die höchsten Grade von Hitze erregt werden können, die Quelle der Temperaturerhöhung werde. Indefs stimmen hinwiederum manche Versuche, doch nur unvollkommen mit einer solchen Erklärung überein namentlich der oben erwähnte VAN MARUM'sche; wo es nicht recht zu begreifen ist, wie ein von dem Ende eines kleinen hölzernen Cylinders ausgehender und um die Kugel des Thermometers sich verbreitender el. Strom an dieser Kugel selbst eine *Reibung* hervorbringen soll. Auch müßte man annehmen, daß sehr dünne Platindräthe, die durch einen fortdauernden

el. Strom eines Hare'schen Calorimotors <sup>1</sup> in beständigem Weißglühen erhalten werden können, und also fortdauernd Licht und Wärme ausstrahlen, gleichsam ein unerschöpfliches Magazin von beiden wären. Es ist also allen übrigen Erklärungen analoger, daß die Quelle der Wärme sich in den Elektricitäten selbst finde, und daß dieselbe durch ihre Reaction auf einander frei werde. Da nun nicht jede Art der Ausgleichung oder Verbindung der beiden Elektricitäten zu O Wärme erzeugt, sondern nur eine mit Widerstand verbundene, so läßt sich annehmen, daß in Folge der damit gegebenen starken Verdichtung der Elektricitäten eine wahre Zersetzung derselben statt finde, und daß mit dieser Zersetzung ihr vorher gebundener Wärmestoff frei werde. Es folgt daraus aber auch, daß der so zersetzte *Antheil* für die Bildung von O verloren gehe, und da bloßer Wärmestoff an und für sich noch nicht E. ist, so fragt sich, unter welcher Gestalt dann etwa jene andern Stoffe, welche im engern Sinne das eigentliche Grundwesen der Elektricitäten bilden, zu Vorschein kommen. Hier stellt sich uns indess eine noch in Dunkel gehüllte Seite der E. entgegen. Daß außer der Wärme (und dem Lichte) noch etwas anderes bei dieser Zersetzung frei werde, zeigt der so höchst eigenthümliche und auffallende *Phosphorgeruch*. Auch manche Erscheinungen beim Einschlagen des Blitzes, wo durch schnelle Verdichtung große Massen von E. auf einmal zersetzt werden, deuten auf ein solches Präcipitat <sup>2</sup>. RITTER schlug vor, sehr vielmal nach einander große Batterieen durch einen Eisendraht sich entladen zu lassen, und dann nachzusehen, welche Veränderung er erlitten haben möchte. Vielleicht würde man dann jenen *eigenthümlichen el. Stoff*, den wir noch immer suchen, finden.

Auch den *Lichtstoff* hat man aus denselben Gründen wie den Wärmestoff in den Elektricitäten selbst anzunehmen. Wenn dieser, wie RÖSLIN weitläufig zu beweisen sucht, durch die E. erst bei ihrem Ausbruche, weil sie dann die umgebende Luft an Dichtigkeit übertreffe <sup>3</sup>, der Luft entzogen werden soll, und zwar durch eine dann stärkere Anziehung, als die der Luft gegen ihn, so ist nicht abzusehen, wie er im Augenblicke der

<sup>1</sup> S. *Galvanismus* und *Trogapparate*.

<sup>2</sup> Vergl. *Blitz*.

<sup>3</sup> Wie Luft und E. in Rücksicht auf Dichtigkeit einander vergleichbar seyen, ist nicht wohl begreiflich.



Anziehung auch wieder frei zu strahlendem Lichte wird. Auch steht dieser Erklärung der glänzende el. Funke bei der Berührung der Leitungsdrähte einer starken Volta'schen Säule unter Wasser, Oel u. s. w. entgegen. Die Befreiung des Lichtes beruht auf einem ähnlichen Zersetzungsprocesse durch bloße Verdichtung (wobei DE LÜC's Theorie vollkommen anwendbar ist), doch entweicht das Licht noch leichter als die Wärme, da es mit viel größerer Expansivkraft als diese begabt, und daher loser gebunden ist; daher viele el. Lichterscheinungen ohne Wärmeveränderung.

Der *Unterschied und Gegensatz der beiden Elektricitäten* kann nicht bloß in dem quantitativen Verhältnisse dieser beiden Inponderabilien (Wärme und Licht) liegen, da die so starke Anziehung jener gegen einander aus einer solchen Zusammensetzung gar nicht begreiflich wäre. Wir müssen vielmehr für jede derselben wie schon oben bemerkt ist, eine *eigenthümliche Grundlage* annehmen, die wir das *Elektrikon* im engeren Sinne nennen wollen. Doch kann allerdings auch das verschiedene quantitative Verhältniß jener Inponderabilien mit Antheil an ihrem verschiedenen Verhalten haben. Bei gleicher relativer Quantität des  $-E$  in Beziehung auf das  $+E$ , so daß nie vollkommene Neutralisation aus ihrer Verbindung resultirt, bringt Letzteres größere Wärme hervor. Dies zeigt sich sowohl in gewöhnlich el. als galvanischen Versuchen. Erstere sind in dieser Hinsicht weniger sicher, weil z. B. beim Entladen einer Leidner Flasche jedesmal Uebergewicht auf derjenigen Seite ist, von wo aus die Ladung erfolgt, und wo sich die freie Spannung befindet. Dagegen geben die galvanischen Versuche ein unzweideutiges Resultat, weil die beiden Pole einer Säule in der GröÙe ihrer Spannung einander vollkommen gleich sind. So fand z. B. CHILDERN in seinen Versuchen mit seinem galvanischen Riesenapparate von 20 Plattenpaaren von Zink und Kupfer, von 6' Länge und 2' 8" Breite oder von 32 Quadratfuß auf beiden Seiten zusammen, daß unter ganz gleichen Umständen, als nämlich gleiche Menge von Quecksilber in zwei Schalen von gebranntem Thon mit den beiden Polen der Säule und unter sich durch Platindrähte von solcher Dicke und Länge, daß der el. Strom sie stets rothglühend erhielt, in Verbindung gesetzt wurden, das Quecksilber am  $-$  Pole nach 20 Minuten

auf 112°, am  $+$  Pole dagegen auf 121° F. stieg <sup>1</sup>, und wenn man eine mächtige Volta'sche Säule durch einen Kohlenstift von etwa 2—3' Länge und 1''' Dicke entladet, so fängt dieser Stift an beiden Enden an zu glühen, jedoch am  $+$  Ende etwas früher. Von diesem geringeren Verhältnisse des gebundenen Wärmestoffs in der negativen E. mag es auch herrühren, daß bei gleicher Intensität die Funken aus dem negativen Conductor stets kürzer sind, als aus dem positiven, und die negativen Feuerbüschel sich viel weniger als die positiven ausbreiten. Einige Versuche scheinen darauf hinzudeuten, daß der in beiden Elektricitäten gebundene Lichtstoff nicht von gleichartiger Beschaffenheit ist, sondern in demselben eine Art von polarischem Gegensatze wie im Sonnenspectrum statt finde.

Wenn man auf den el. Funken genau achtet, so kann man in sehr vielen Fällen die beiden Hälften, aus denen er besteht, schon an der Farbe von einander unterscheiden, besonders wenn die Funken nicht zu kurz sind, sondern die Auffangkugel beinahe die größte Entfernung hat, bei welcher noch Funken überschlagen; die positive Hälfte erscheint dann stets mehr purpurfarben, und die negative Hälfte blau, auch ist der weit ausgebreitete positive Feuerbüschel mehr von der erstern, der kurze negative Feuerbüschel mehr von der letzteren Farbe. Es wirkt aber gerade auch die positive E. gleich dem rothen Lichte mehr oxydirend und erwärmend, und die negative E. gleich dem blauen Lichte vielmehr desoxydirend und weniger erwärmend. Da indessen die Farbe des el. Funkens noch durch manche andere Umstände, insbesondere durch die Natur des Mediums, durch welches er hindurch schlägt, bestimmt wird <sup>2</sup>, so ist diese auf einem Farbengegensatze in den beiden Elektricitäten gegründete Anzeige zweideutig.

Was endlich die Erregungsart der E. durch Reiben betrifft, welche hier vorzüglich in Betrachtung kommt, so scheint wenigstens soviel ganz ausgemacht, daß sie von einem chemischen Prozesse, namentlich von einer Oxydation eines der beiden an einander geriebenen Körper durch die umgebende Luft ganz unabhängig ist, in welcher Hinsicht ich auf die obige Prüfung der Parrot'schen Oxydationstheorie verweise. Uebrigens ist der

<sup>1</sup> G. XXII. 353.

<sup>2</sup> S. Funken, elektrischer.

Vorgang hierbei noch in ein tiefes Dunkel gehüllt, dessen Zerstreuung weiteren Untersuchungen überlassen bleiben muß. Daß man solche Dunkelheiten durch bloß Worte, die im Grunde nichts mehr enthalten als die nackte Erscheinung, nicht aufzuhellen vermöge, bedarf nicht erinnert zu werden. Dieses gilt z. B. von dem „Resultate aller Resultate,“ welches Jos. WEBER aus seinen vielfachen Reibungsversuchen mit seidenen Bändern gezogen hat <sup>1</sup>, wonach die E. nichts weniger als materiell, sondern die allgemeine Kraft in Form der Fläche sich manifestirend, und zwar das 0 E. die Synthese von Expansion und Contraction oder indifferent, das  $+$  E die dynamische Flächenkraft von positivem Charakter = Expansion, das  $-$  E die dynamische Flächenkraft von negativem Charakter = Contraction seyn soll, und der ganze Reibungs-Proceß darin bestehe, daß sich die indifferente Flächenkraft differenziire!! Ohngefähr von derselben Art sind die sogenannten naturphilosophischen Constructionen der E., welche Jos. WEBER zum Vorbilde gedient haben, wie z. B. von OKEN <sup>2</sup>, wo Elektrismus eine Flächenfunction ohne alle Linie genannt wird, welche nur die *Spannung* der Oberflächen der Körper gegen einander sey. Weiterhin wird aber derselbe Elektrismus auch *Spannung der Luft* mit den einfachen Elementen, und also auch *Spannung der Luftprincipien* selbst genannt, ferner Duplicität geheftet an die beiden Luftprincipien Licht und Aetherspannung, erscheinend unter zwei Formen als *Lichtstoff*- und als *Schwerestoff*-elektrismus, ersterer das  $+$  E, das energischere, in sich selbst active, der Lichtelektrismus dargestellt im Sauerstoffe. Weniger willkürlich und sich genauer an die Erscheinungen anschließend ist die gleichfalls aus gewissen höheren Principien einer a priorischen Physik abgeleitete Construction der Phänomene der E. von Dr. BARTELS <sup>3</sup>, doch ohne daß auch durch diese Darstellung die wahren Dunkelheiten in dieser Lehre weiter aufgeklärt worden wären. Eine weitere Darstellung solcher

---

<sup>1</sup> Das Wesen der E. u. s. w. Sulzbach 1819.

<sup>2</sup> Lehrbuch der Naturphilosophie I. 112.

<sup>3</sup> Anfangsgründe der Naturwissenschaft. 1stes Bänd., Leipz. 1821. S. 227 ff.



hyperphysischer Theorien liegt auſſer dem Plane eines physikalischen Wörterbuchs <sup>1</sup>. P.

1 Zur Literatur über die Elektrizitätslehre mögen aus der groſſen Menge von Schriften, worin dieselbe im Ganzen abgehandelt ist, nur diejenigen hier erwähnt werden, die auf irgend eine Weise Epochen machten, und auch in unsern Tagen noch einiges Interesse haben.

J. G. KRÜNITZ. Verzeichniſs der vornehmsten Schriften von der E. und den el. Caren. Halle 1769. 8. JOS. PRIESTLEY. Geschichte und gegenwärtiger Zustand nebst eigenthümlichen Versuchen, übersetzt von J. G. Krünitz 1772. gr. 4. K. G. KÜHN. Geschichte der medicinischen und physikalischen E. und der neuesten Versuche in dieser nützlichen Wissenschaft. Leipz. 1783. 1785. 2 Thle. 8. K. G. KÜHN. Die neuesten Entdeckungen in der physikalischen und medicinischen E. als eine Fortsetzung der Geschichte u. s. w. 1ter Thl. Leipz. 1796. 8. 2ter Thl. Leipz. 1797. *Lettres sur l'électricité* par Mr. l'abbé Nollet. Paris 1753. 8. J. ALB. EULER *disquisitio de causa physica electricitatis* ab acad. scient. petropol. praemio ornata Petrop. et Lips. 1755. B. FRANKLIN's Briefe von der E. aus dem Engl. übers. mit Anmerkungen von Wilke. Leipz. 1758. 8. F. U. TH. AEPINUS *tentamen theoriae Electricitatis et Magnetismi*. Petrop. (1759) 1787. 4. TIM. CAVALLO vollständige Abhandlung der theoretischen und praktischen Lehre von der E. aus dem Engl. übers. von J. S. T. Gehler 1777. 4. Ausg. von Baumann. Leipz. 1797. 2. Bd. 8. J. INGENHOUS, Anfangsgründe der E. aus dem Engl. von Molitor Wien. 1781. 8. J. A. DOBERDORF. Lehre von der E. theoretisch und praktisch auseinander gesetzt. Erfurt 1784. 2 Thl. 8. ADAM's Versuch über die E. aus dem Engl. Leipz. 1785. 8. JOHN CUTHBERTSON's Abhandlung von der E. Aus dem Holländischen. Leipz. 1786. 8. MARTINUS VAN MARUM. Beschreibung einer ungemein groſſen Elektrisirmaschine und der damit im Teyler'schen Museum zu Haarlem angestellten Versuche. Aus dem Holl. Leipz. 1786. 4. Erste Fortsetzung aus dem Holl. Leipz. 1788. 4. Zweite Fortsetzung. Leipz. 1798. 4. LORD MAHON. Grundsätze der E. aus dem Engl. mit Anm. von Seeger. Leipz. 1789. 8. LICHTEHMANN's Zusätze zu Erxleben's Anfangsgründen der Naturlehre. Sechste Auflage. Gött. 1794. 8. JOH. ANT. HEIDMANN, Vollständige auf Versuche und Vernunftschlüsse gegründete Theorie der E. zwei Bände Wien 1799. 8. HAUY's Darstellung der Theorie der E. und des Magnetismus. Aus dem franz. übers. von D. Karl Murhard. Altenburg, 1801. 8. J. W. RITZER das el. System der Körper. Leipz. 1805. 8. M. GÄLLZ. Beiträge zur Erweiterung und Vervollkommnung der Elektrizitätslehre. Salzburg. 1816. 8. 2 Bde. G. J. SINGER. Elemente der E. und Elektrochemie. Aus dem Engl. von G. H. Müller. Berlin 1819. CMA. L. RÖSLIN Kritische Prüfung und Berichtigung der bisherigen Elektrizitätslehre. Ulm 1823. 8. Sammlung elektrischer Spielwerke für junge Elektriker. 9te Auflage mit 9 Kupfern. gr. 8. Nürnberg. 1804.

## Elektricität, medicinische.

*Electricitas medica; Électricité médicale; Medical Electricity.* Unter diesem Namen werden die Anwendungen der E. in der Medicin als Heilmittel gegen verschiedene Krankheiten, und als Wiederbelebungs mittel im Scheintode begriffen.

So wie die Wirkungen der E. durch Erfindung der Elektrisirmaschine, noch mehr aber durch die der Kleist'schen Flasche vorzüglich auf den menschlichen Körper in einem so hohen Grade verstärkt worden waren, konnte der Gedanke nicht lange ferne bleiben, die E. auch als Heilmittel in Krankheiten anzuwenden. Einige auffallende Curen bedeutender Krankheiten brachten dieses Mittel erst in sehr großen Ruf; da die zu hochgespannten Hoffnungen indess nicht immer erfüllt wurden, und bei der damals noch unvollkommenen Theorie auch Mißgriffe unvermeidlich waren, kam das erst so hoch gepriesene Mittel wieder in Mißcredit. Erst nach Irrthümern und Uebertreibungen kam man allmählig zur richtigen Würdigung desselben, und da in spätern Jahren bei dem steigenden Interesse an der E., sowohl Physiker als Aerzte sich häufig mit der Anwendung dieses Mittels in Krankheiten beschäftigten, so haben wir dadurch einen reichen Vorrath von Erfahrungen gewonnen, aus welchem sich jetzt mit hinlänglicher Sicherheit allgemeine Resultate über die Wirkungsart und die Heilkräfte der E. so wie Vorschriften für ihre Anwendung ableiten lassen. Wir schränken uns hier nur auf das Wesentlichste ein, soweit die eigentliche Physik hierbei eine Stimme hat und zur Aufklärung und Leitung des Arztes beitragen kann, da das genauere Detail vorzüglich über die glückliche Anwendung der E. in verschiedenen Krankheiten mehr in die Arzneikunde gehört.

### I. Das Historische.

KRATZERSTEIN wird als der erste angeführt, der im Jahre 1744 zu Halle die Lähmung eines Fingers durch E. gehoben hat. Im Jahre 1748 heilte JALLABERT zu Genf eine durch den Schlag eines Hammers entstandene Lähmung des Arms durch Elektrisiren mit Funken und Erschütterungen, worauf SAUVAGES zu Montpellier diese Curen vervielfältigte und berühmt machte. Die unschickliche Wahl der Behandlung verursachte

aber gerade in dieser ersten Periode, daß die Proben nicht stets so ausfielen, als man wünschte, unstreitig darum, weil man die Kranken durch allzustarke Schläge aufs heftigste angriff und fast mißhandelte. Daher wurden die Meinungen sehr getheilt und häufige Streitschriften gewechselt. Dr. HART<sup>1</sup> und FRANKLIN<sup>2</sup> führen Fälle an, wo die E. nicht geholfen, vielmehr wohl gar geschadet haben soll, aber FRANKLIN verfehlte die erst später in ihrem ganzen Umfange erprobte gelindere Anwendungsart der E. LOWER<sup>3</sup> schlug zuerst diese gelindere Behandlung durch einfaches Elektrisiren auf dem Isolirgestelle, Funken und höchstens schwache Erschütterungen vor, und verrichtete auf diesem Wege so wie der berühmte WESLEY eine große Menge glücklicher Curen. Auch DE HÄHN<sup>4</sup> erklärte sich sehr für den medicinischen Gebrauch der E., wovon FERGUSON<sup>5</sup> und HARTMANN<sup>6</sup>, in ihren damals erschienenen Schriften viele vortheilhafte Beispiele anführen. Von dieser Zeit an ist der Gebrauch der E. in Krankheiten vorzüglich durch die englischen Aerzte empor gekommen, namentlich durch PARTINGTON<sup>7</sup>, dem man insbesondere die Einführung der sogenannten *Directoren* verdankt, FOTHERGILL<sup>8</sup> BIRCH<sup>9</sup> u. a. CAVALLO erwarb sich ein besonderes Verdienst durch eine diesem Gegenstande eigends gewidmete Schrift<sup>10</sup>. Doch auch die deutschen und holländischen Physiker und Aerzte blieben nicht zurück, unter welchen vorzüglich genannt zu werden verdienen: KÜHN<sup>11</sup>,

---

1 Philos. Transact. XLVIII. P. II. p. 786.

2 Philos. Transact. Vol. L. P. II. p. 481.

3 Electricity rendered useful. London 1760. 8.

4 Ratio medendi Vol. I. p. 234.

5 Introd. to electricity. London 1770. 8. Sect. 8.

6 Die angewandte E. bei Krankheiten des menschlichen Körpers. Hannover 1770. 8.

7 Cavallo's vollst. Abhandl. der E. Bd. II. Leipz. 1797. S. 57 ff.

8 Philos. Transact. Vol. LXIX.

9 Considerations on the efficacy of electricity in removing female obstructions etc. übers. in der Sammlung auserlesener Abhandl. zum Gebrauche praktischer Aerzte. V. St. 4. N. 1.

10 Essay on the theory and practice of medical electricity London 1780.

11 Geschichte der medicinischen und physikalischen E. und der neuesten Versuche, die in dieser nützlichen Wissenschaft gemacht worden sind. Leipz. 1785. 2 Thle.



BÜCKMANN <sup>1</sup>, WILH. VAN BARNEVELD <sup>2</sup>, VAN TROOSTWYCK, KRAYENHOFF <sup>3</sup> und DEIMANN <sup>4</sup>. Trotz der vielen günstigen, Erfahrungen, welche diese verschiedenen Schriften enthalten, wird indess die E. in der jetzigen medicinischen Praxis doch nur selten angewandt, weil die Mittel dazu zu umständlich und wohl auch zu kostbar sind, und in neuern Zeiten ist sie vollends durch die Anwendung des Galvanismus verdrängt worden.

## II. Verschiedene Anwendungsarten der E. in Krankheiten und dabei gebräuchliche Werkzeuge.

Man kann die E. zur Heilung der Krankheiten in sehr verschiedenen Graden anwenden, welche nach der besondern Form, in welcher die E. hierbei wirkt, auf fünf Hauptabstufungen zurückgebracht werden können, nämlich 1. das el. Bad.; 2. das unmerkliche el. Durchströmen. 3. der el. Hauch oder das el. Ausströmen; 4. die Funken; 5. die el. Schläge oder die verstärkte E. Jede dieser 5 Hauptarten läßt wieder in Rücksicht auf die Stärke ihrer Einwirkung mannigfaltige Modificationen zu.

1. *Das el. Bad.* Hierbei wird der Körper des Kranken gleichsam mit E. angefüllt, indem man denselben isolirt, und mit dem Leiter der Elektrisirmaschine in unmittelbare Verbindung setzt. Zu dieser so wie zu einigen der nachfolgenden Anwendungen ist ein gut eingerichtetes *Isolatorium* erforderlich. Dieses wird am besten aus einem hinlänglich großen und starken Brette von gut ausgetrocknetem Holze, um nöthigenfalls einen Stuhl darauf setzen zu können, verfertigt, das an den Ecken abgerundet gut lackirt ist, und auf vier starken, einen guten halben Fuß langen, wohl überfirnishten, massiven Glassäulen ruht. BÜCKMANN hat für gewisse Fälle ein el. *Bette* vorgeschlagen, wo

<sup>1</sup> Ueber die Anwendung der E. bei Krankheiten. Durlach 1781

<sup>2</sup> Medicinische E. Aus dem Holländischen. Leipz. 1787. 8.

<sup>3</sup> De l'application de l'électricité à la médecine 1788. 4.

<sup>4</sup> Von den guten Wirkungen der E. in verschiedenen Krankheiten. Aus dem Holländischen. Mit Anmerkungen und Zusätzen von Kühn. Kopenhagen 1793. 2 Bde.

von das Wesentliche in Folgendem besteht. Das *Bettgestell* wird von einem sehr trockenen, mit Firniß überzogenen, oder noch besser von einem im Backofen gedörrten und mit Oel getränkten Holze gemacht, und von 6—8 gläsernen mit Siegelack überzogenen Füßen getragen. Die *Bettstücke* bestehen aus 1 bis 2 Haar-Matratzen, 1 oder 2 ähnlich gefüllten Kissen und einer leichten Decke. Die übrigen Apparate, die zu diesem Bette gehören, beziehen sich auf die zweckmäßige Zuleitung und Einwirkung der E. auf den Kranken und die einzelnen Theile desselben, von denen im Fortgange die Rede seyn wird. Zwischen dem Kranken, der sich auf dem Isolatorium oder in dem isolirten Bette befindet, und dem Conductor der Maschine wird eine Verbindung durch eine Kette gemacht, an welcher alle Spitzen und scharfe Ecken, um das Ausströmen zu verhüten, so viel möglich zu vermeiden, und deren Gelenke von etwas dickerem Metalledrahte zu verfertigen sind. Cavallo empfiehlt zu eben diesem Zwecke sehr passend die leitende Verbindung aus Gold-, Silber- oder Kupferfäden zu machen, dergleichen man zu den Tressen gebraucht, und welche aus dünnen Metallblättchen bestehen, die um einen seidenen oder leinenen Faden gewunden sind. Um einige solcher Metallfäden wickelt man ein seidenes Bändchen dicht herum, und näht es zusammen, so daß nur an jedem Ende ein kleines Stück der Metallfäden unbedeckt bleibt, von welchem das eine an dem ersten Leiter, das andere an einem Theil des Kranken, der zu diesem Behuf eine Hülle von Flanell mit Rauschgold oder unächtem Goldschaum gefüttert und mit einem Oehre versehen, bedeckt seyn kann. In andern Fällen kann man die E. auch mit andern Instrumenten unmittelbar auf den Kranken einwirken lassen. Die Verbindungskette wird der *Zuleiter* genannt. Von der Anwendung des el. Bades ist wohl am wenigsten zu erwarten, da die E. überhaupt nur in ihrem freien Durchströmen sichtbare Wirkungen auf den menschlichen Körper hervorbringt, und da schon oben<sup>1</sup> angeführte Versuche bewiesen haben, daß die Beschleunigung des Pulses und Vermehrung der Ab- und Aussonderungen, insbesondere der unmerklichen Ausdünstung, welche man dieser Anhäufung der E. im menschlichen Körper, an dessen Oberfläche sie indess nur verdichtet ist,

---

<sup>1</sup> Vergl. *Elektricität*.

zugeschrieben hat, in der Erfahrung der Regel nach nicht gegründet sind. Da indess gewisse Personen für die E. sehr empfindlich sind, und doch immerfort ein Abfluß der zum Kranken geleiteten E. durch die Haare und durch die unmerkliche Ausdünstung geschieht, der bei einem reichlichen Zuflusse von einer sehr wirksamen Maschine aus in Betracht kommen kann, so läßt sich der Nutzen, welchen das el. Bad in einzelnen Fällen geleistet hat, nicht durchaus bezweifeln.

2. *Das mehr unmerkliche Durchströmen der E. durch den Körper.* Die Bedingung zu demselben ist, daß die E. durch einen ununterbrochenen Leiter, von dem Conductor aus, welchem die E. von der Elektrisirmaschine zugeführt wird, nach dem Erdboden oder dem entgegengesetzten Conductor abgeleitet werde, und der Theil des menschlichen Körpers, auf welchen dieser ununterbrochene Strom wirken soll, einen Theil dieser Leitung bilde. Wenn man irgend einen Theil zwischen zwei Zuleiter einschließt, wovon der eine mit dem positiven Conductor, der andere mit dem isolirten Reibzeuge verbunden ist, so geht gleichsam ein doppelter el. Strom durch denselben, der negative von dem Reibzeuge, der positive von dem Conductor her, und diese Anwendungsart des sogenannten unmerklichen el. Stromes ist unstreitig die wirksamere, wenn gleich auch bei einer bloß einseitigen Verbindung des zu elektrisirenden Theils mit dem einen oder andern Conductor und der Ableitung von der andern Seite nach dem Erdboden in gewissem Sinne ein doppelter Strom statt findet, der nur von der 0 Seite her immer schwächer ist, als von derjenigen Seite aus, von welcher der Strom durch die freie E. eingeleitet wird. Wenn gleich dieser unmerkliche el. Strom, selbst von der stärksten Elektrisirmaschine ausgehend, keine Empfindung oder sonstige unmittelbar bemerkliche Veränderung in dem durchströmten Theile hervorbringt, so ist demselben doch nicht alle Wirksamkeit abzusprechen, da namentlich die Erfahrung einen bemerklichen Einfluß auf die Beförderung der monatlichen Reinigung bewiesen hat, wenn dieser Strom quer durch das weibliche Becken geleitet worden ist, indem man einerseits den positiven Zuleiter in die Gegend der Lendenwirbel in ein Häkchen an den Kleidungsstücken, oder noch besser, in einem die Haut unmittelbar bedeckenden, mit unächtem Golde gefütterten Flanel einhängte, während der negative Zuleiter in den Schoofs de



sitzenden Kranken gelegt wurde. Es gilt übrigens für die Anwendungsart dieses doppelten el. Stromes alles dasjenige, was noch unter dem Artikel *Galvanismus* und *Volta'sche Säule* über die Anwendung des Stromes dieser letztern vorkommen wird, mit dem er im Wesentlichen übereinstimmt, dem er jedoch an Intensität weit nachsteht.

5. *Der el. Hauch oder Wind, oder das el. Ausströmen.* Dies ist eine vorzüglich wirksame Methode des Elektrisirens in Krankheiten, die vorzüglich der Engländer PARTINGTON eingeführt hat, welche oft allein zur Heilung hinreicht, und mit welcher man in sehr vielen Fällen am besten den Anfang macht. Sie besteht wesentlich darin, daß man den aus Spitzen, nach Beschaffenheit dieser letzteren, mit verschiedener Stärke ausströmenden el. Feuerbüschel auf den kranken Theil wirken läßt. Zunächst bringt er zwar die Empfindung eines sanften Windes oder Hauches hervor, aber länger auf sehr empfindliche Theile z. B. die Augen einwirkend, erregt er zuletzt das Gefühl einer leichten Wärme, und vermehrt die Absonderung der Thränen. Man bedient sich eigener sogenannter *Directoren*, welche aus geraden oder am Ende gebogenen messingenen Stäben bestehen, die durch gut überfirniste Handgriffe in Glas isolirt, mit einem Haken versehen sind, um den Zuleiter bequem einhängen zu können, und auf deren Enden zugespitzte Kegel theils von Metall, theils von Holz sich aufschrauben lassen. *Metallene* in eine feine Spitze auslaufende *Kegel* geben den mildesten Strom, einen stärkeren etwas *abgestumpfte*, den stärksten aber Kegel von nicht zu trockenem Holze, am besten Buchsbaumholze, die man von einer Länge von 1 bis 1,5 Zoll mehr oder weniger spitz auslaufend nimmt, und deren Strom aus einer großen Anzahl ungemein kleiner Funken besteht, die sehr bald in dem Theile, auf welchen sie wirken, Wärme erzeugen. Man kann auch diesen Strom auf den Kranken wirken lassen, indem man ihn auf dem Isolatorium mit dem isolirten Leiter in Verbindung setzt, und die Spitze, die dann selbst mit dem Erdboden leitend verbunden seyn muß, dem zu elektrisirenden Theile nähert. Da man diese el. Ausströmung am häufigsten auf die Augen anwendet, so ist es zweckmäfsig, den Kegel in einer weiten Glasröhre zu befestigen, und zwar so, daß sein hinteres abgestumpftes Ende aus der Glasröhre hervorragt, das bei der zweiten Art der An-

Fig. 35.

wendung zum Handgriffe dient, das vordere zugespitzte Ende hingegen einige Linien tief in der Röhre zurücksteht, um jede Verletzung des Auges durch die Spitze zu vermeiden. Indem man die hölzerne Spitze mit angemessenen Flüssigkeiten z. B. mit Kamphergeist, Rosmarinöl, Kajaputöl u. s. w. befeuchtet, oder bei Anwendung eines Metallconus an ihrem zugespitzten Ende ein mit diesen Flüssigkeiten getränktes Schwammstückchen befestigt, so kann man sehr bequem jene in Dunst sich verwandelnden Flüssigkeiten auf eine gelinde Art auf das Auge einwirken lassen.

Fig. 36. Um den el. Strom tief in das Innere des Gehörganges zu bringen, bedient man sich einer Glasröhre von der Dicke eines Pfeifenstiels, welche hinlänglich stark in ihren Wandungen ist, damit sie nicht leicht zerbrochen werden könne, 3 bis 4" lang, in ihrem Innern einen dünnen Messingdraht enthaltend, welcher von dem einen Ende kaum aus der Oeffnung der Glasröhre hervorragt. Um ihn in dieser Lage zu erhalten, schmelzt man die Glasröhre an diesem Ende um ihn her zu. Dadurch wird dieser Theil, welcher bestimmt ist, in den Gehörgang gebracht zu werden, kuglich und abgerundet, das entgegengesetzte Ende des Messingdrahtes steht aus der Glasröhre hervor und ist hakenförmig umgebogen, um den Zuleiter einhängen zu können.

4. *Einfache Funken.* Man kann sie entweder aus dem Theile des auf dem Isolatorium befindlichen, und mit dem Conductor leitend verbundenen Kranken *ausziehen*, oder dem nicht isolirten Kranken mittelst des am isolirten Handgriffe gehaltenen, und durch den Zuleiter mit dem Conductor der Maschine verbundenen, Directors *zuführen*, an dessen Messingdraht vorn statt des zugespitzten Conus eine Kugel aufgeschraubt ist. Kleine, aber sehr stechende, empfindliche Funken giebt eine auf den Director aufgeschraubte Kugel von hartem Holze. Führt man über den mit Flanell oder Baumwolle bedeckten, zu elektrisirenden Theil den Funkenzieher mit seiner Kugel unmittelbar hin und her, so bekommt dieser Theil eine Menge kleiner Funken, welche sehr bald Röthe der Haut und vermehrte Wärme hervorbringen. Um die Funken zu verstärken, kann man die Haut mit Oel einreiben; sie werden dann viel lebhafter empfunden und eine viel stärkere Röthe hervorbringen, als dieselben Funken an andern Stellen. Der

stärkere Widerstand des nicht leitenden Oels verursacht bei derselben Entfernung des Funkenziehers die Nothwendigkeit einer größeren Anhäufung der E. im Conductor.

Sollen sehr empfindliche Theile z. B. die Zunge, die Augen, das innere Ohr die Wirkung der Funken empfinden, so bedient man sich im Anfange sehr kleiner Kugeln, oder auch nur abgerundeter Drähte. Aus den geschlossenen Augenliedern nimmt man kleine Funken, und zugleich dann und wann aus dem obern und untern Rande der Augenhöhle, um den Ober- und Unter-Orbitalnerven zu treffen. Doch kann man auch aus dem Augapfel unmittelbar Funken zu ziehen veranlaßt seyn. Um Funken in das Innere des Gehörorgans zu leiten, bringt Fig. man den oben beschriebenen Draht in den Gehörgang so tief <sup>36.</sup> wie möglich, isolirt den Kranken, und zieht aus dem zum Haken umgebogenen Ende des Messingdrahtes den Funken aus. Bei Gehörkrankheiten kann man auch stärkere Funken aus dem zitzenförmigen Fortsatze ausziehen.

5. *Elektrische Schläge.* Den stärksten Grad der Elektrisirung gewähren endlich die el. Schläge oder Erschütterungen. Zur Anwendung derselben bedient man sich am besten einer Ladungsflasche mit dem Lane'schen Ausladeelektrometer <sup>1</sup>, durch das man dieselbe von den schwächsten Graden an bis zu jedem stärkeren sicher reguliren kann. Um die Schläge durch einen beliebigen Theil des Körpers zu leiten, bringt man diesen Theil in den Entladungskreis, indem man denselben zwischen zwei Zuleiter bringt, wovon der eine in den Ring der isolirten Metallstange gehängt wird, welche mit ihrer Kugel der Kugel des Zuleitungsdrahtes zur innern Belegung der Flasche gegenübersteht, und der andere mit der äußern Belegung verbunden ist. Als Beispiel diene die Art, wie z. B. eine el. Erschütterung auf diese Weise durch den vordern Theil des Armes hindurchgeleitet wird. GH ist die Ladungsflasche, B die Kugel des <sup>Fig. 37.</sup> Zuleitungsdrahtes zur innern Belegung C E D F das Lane'sche Ausladeelektrometer, dessen isolirte Metallstange mit ihrer Kugel in einer bestimmten Entfernung der Kugel B gegenüber ist, von welcher Entfernung die Stärke des Schlages abhängt, die beiden Zuleitungsdrähte der positiven E. (wenn nämlich die Flasche im Innern mit positiver E. geladen ist) und der negative I sind mit

<sup>1</sup> S. Elektrometer.



den Metalldrähten der Directoren KL und K'L' verbunden, die vorzüglich geschickt sind, den Schlag durch jeden beliebigen Theil zu führen, indem sie auf die Enden desselben gesetzt werden. In dem gegebenen Falle geht der positive Strom den Arm abwärts. Bei entgegengesetzter Verbindung der Zuleiter würde er die umgekehrte Richtung nehmen. Bringt man die Kugel der Metallstange des Ausladeelektrometers bis auf 0,5 Linie oder selbst noch näher der Kugel der inneren Belegung gegenüber, so kann man bei einer Flasche von höchstens einem Quadratschuh Belegung auf der einen Seite mit sehr schwachen Schlägen den Anfang machen, und allmählig zu stärkeren durch Ausziehen der Stange bis zur Entfernung von einem Zolle und darüber steigen. Hat man kein Ausladeelektrometer, so kann man auch mit den bloßen Directoren, wie leicht einzusehen ist, ausreichen, wobei die Stärke der Ladung, aber nicht mit derselben Sicherheit, nach der Zahl der Umdrehungen der Scheibe oder des Cylinders der Elektrisirmaschine bestimmt wird. Bei der Durchleitung des el. Schlages ist es oft sehr rathsam, an den zu elektrisirenden Theil eine mit einem Oehre zum Einhängen des Zuleiters versehene Bleiplatte anzubringen, damit der Schlag nicht zu heftig auf einen einzelnen Punct wirke. Eine eigenthümliche Modification der Entladung erhält man auch, wenn eine nasse Schnur einen Theil des Entladungskreises von der inneren Belegung aus bildet, wodurch der Schlag einigermaßen mehr successiv gemacht wird. Zu solchen el. Erschütterungen in krankhaften Affectionen ist eine Flasche von höchstens einem Quadratfuß Belegung auf der einen Seite vollkommen hinreichend, wozu man sich eines Zuckerglases, das höchstens 32 Unzen hält, und das innen und außen bis etwa zwei Zoll vom oberen Rande abwärts mit Stanniol belegt ist, bedienen kann.

Wenn man die Zuleiter auch nicht unmittelbar an den Theil, durch welchen man el. Schläge hindurchleiten will, anbringen kann, so muß man solche Stellen auswählen, die demselben am nächsten und so gelegen sind, daß wenigstens in dem Zwischenraume zwischen denselben der Theil sich befindet, auf welchen die E. einwirken soll. Besonders hat man hierbei auf die Lage und Richtung der Nerven, welche sich in den zu elektrisirenden Theil verbreiten, Rücksicht zu nehmen

### III. Wirkungsart der E. im Allgemeinen auf den menschlichen Körper.

Die E. in ihrem Durchgange durch reizempfindliche Theile beweist sich im Allgemeinen als ein *mächtig eindringendes Reizmittel für die Nerven*, durch welche sie ihre Wirkung auf alle Theile ausdehnt, die ihr Leben hauptsächlich der Nerven-thätigkeit verdanken; vorzüglich kräftig ist die Einwirkung dieses Reizmittels auf die Muskeln. Schon bloße Funken, noch mehr el. Erschütterungsschläge bringen unwillkürliche Zuckungen in den unterhalb der Stellen, auf welche die E. unmittelbar einwirkt, gelegenen Muskeln hervor, die nicht immer durch die Empfindung vermittelt werden, denn selbst in gelähmten, der Empfindung beraubten, in ihrer thierischen Wärme herabgesunkenen und geschwundenen Gliedmaßen erregt sie noch sehr bemerkbare Zuckungen, die nur in den seltensten Fällen<sup>1</sup> fehlen. Durch diesen Nervenreiz wirkt aber die E. nicht bloß auf die eigentlichen Muskeln, sondern auch auf das Gefäßsystem, erhöht die Thätigkeit desselben, befördert dadurch den Zufluß der Säfte und die Fortbewegung derselben, und beschleunigt in Folge dieser erhöhten Thätigkeit auch die animalisch chemischen Processe, womit Wärmeerhöhung gegeben ist. Es versteht sich von selbst, daß die E. durch ihren kräftigen Einfluß auch die Thätigkeit der eigentlichen Empfindungsnerven erhöht, und durch den Schmerz, den sie verursacht, noch einen accessorischen Reiz hinzufügt. Da die Erneuerung und Wiederherstellung der Lebenskraft wesentlich auf der Lebensthätigkeit der Theile selbst und insbesondere des Gefäßsystems beruht, so begreift man leicht, daß die E. in gewissem Sinne auch als ein unmittelbar belebendes, die Reizbarkeit und Empfindlichkeit selbst wieder herstellendes, Mittel betrachtet werden kann. Dieselbe E. vermag aber auch durch zu heftigen Reiz und davon abhängige Ueberreizung die Reizempfindlichkeit eines Theiles entweder gänzlich oder auf einige Zeit aufzuheben, welche nach Umständen durch gelindere Grade der E. wieder hergestellt werden kann, wie man dann merkwürdige Fälle hat, daß durch einen heftigen Blitzschlag in den Zu-

---

<sup>1</sup> Kühn fand in 150 Fällen, die er von verschiedenen Beobachtern gesammelt hat, nur einen, in welchem sie ausgeblieben waren.

stand des Scheintodtes versetzte durch gelinde el. Schläge wieder ins Leben zurückgerufen worden sind<sup>1</sup>. Die genannten Wirkungen werden nur durch lebhafte Durchbewegung der E. mit einem großen Grade von Spannung durch die belebten Theile des menschlichen Körpers hervorgebracht, und eine bloße Anhäufung derselben mit relativer Ruhe, wie im el. Bade, kann nur in soweit als wirksam betrachtet werden, als durch das Ausströmen doch auch eine gewisse Bewegung desselben unterhalten wird.

Zwischen der Wirkung der positiven und negativen E. auf den menschlichen Körper als Heilmittel hat man bis jetzt keinen eigentlichen Unterschied wahrnehmen können. Wenn man die Analogie der galvanischen Erscheinungen zu Hülfe nimmt, so kann man annehmen, daß die von dem Centralende nach dem peripherischen Ende der Muskelnerven abwärts strömende  $+$  E. einen stärkern Reiz auf dieselben ausübt, als die in gleicher Richtung sich bewegendende  $-$  E. Ob aber letztere bei dieser Art ihrer Einwirkung die Reizbarkeit der Muskeln auf eine directe Art zu erhöhen im Stande sey, wie dieses von dem in dieser Richtung sich bewegendenden negativen Strome der *galvanischen* E. gilt, darüber fehlt es bis jetzt gänzlich an Erfahrungen.

Nach dieser allgemeinen Darstellung der Einwirkung der E. auf den menschlichen Organismus, läßt sich ihre Anwendung im Allgemeinen leicht bestimmen. In allen ächt entzündlichen Krankheiten und namentlich in allen Schmerzen, welche entzündlicher Art sind, in allen activen Congestionen und davon abhängigen anderweitigen krankhaften Zufällen kann die E. nur *schädlich* wirken. *Nützlich* ist sie dagegen in allen Krankheiten, welche von Torpor und Atonie der Gefäße, und geschwächtem Nerveneinflusse abhängen, namentlich in allen Arten von Lähmungen sowohl der Sinnes- als der Bewegungsnerven, in manchen krampfhaften Krankheiten, entweder durch Aufreizung der Antagonisten der im Krampfstande befindlichen Muskeln, oder durch Hebung einer kranklichen Reizbarkeit, in Krankheiten der Ab- und Aussonderungsorgane, welche von Unthätigkeit der Gefäße oder von einem krampfhaften Zustande abhängen, davon abhängigen passiven Congestionen, Ge-

---

<sup>1</sup> S. Blitz.



schwülsten, und sogenannten Verstopfungen, endlich in nervösen Schmerzen, welche sich zu den entzündlichen Schmerzen wie Kälte zu Hitze verhalten. Nur insofern, als die E. durch örtlichen Reiz das Leben eines äußeren Theils erhöht, Zufluß der Säfte zu demselben, Röthe und Wärme hervorbringt, kann sie nach Art der sogenannten Ableitungsmittel auch in *entzündlichen* Krankheiten innerer Organe von Nutzen seyn.

#### IV. Allgemeine praktische Regeln bei Anwendung der E.

CAVALLO hat diese Regeln sehr gut nach den vielen Erfahrungen englischer Aerzte festgesetzt. Sie sind folgende:

1. *Man mußs jedesmal mit den schwächeren Graden der E. den Anfang machen*, da es manche Kranke giebt, die für diesen Reiz auch in seiner gelindesten Einwirkung sehr empfindlich sind<sup>1</sup>, und durch die gleich zu Anfange angewandten stärkeren Grade leicht überreizt werden könnten. Hat man die Behandlung einige Tage lang unwirksam gefunden, welches man daran erkennt, daß keine merkliche Reaction, insbesondere keine Röthe der Theile, auf welche die E. unmittelbar eingewirkt hat, erfolgt ist, so kann man zu den stärkeren Graden übergehen, von denen man nachher wieder abwärts steigt, so wie sich im Laufe der Versuche eine erhöhte Reizempfindlichkeit für dieselben entwickelt.

2. Da die el. Ausströmungen und Funken sich vorzüglich wirksam bewiesen haben, von diesen aber und insbesondere von den ersteren in keinem Falle eine zu heftige Einwirkung zu befürchten ist, ihr Nutzen aber doch wesentlich darauf beruht, daß sie mit einer gewissen Intensität wirken, so ist zur medicinischen E. *stets eine etwas stärkere Elektrisirmaschine nöthig*, eine solche nämlich, die aus ihrem ersten Leiter Funken von wenigstens drei Zollen giebt, denn el. Schläge, die man auch mit Hülfe kleiner Maschinen sehr weit treiben kann, können die Ausströmungen und Funken in *keinem Falle* ersetzen. Daher sind die kleinen englischen Patentscheibenmaschinen, deren Scheiben etwa 9" im Durchmesser haben, und bei denen eine

<sup>1</sup> SEBELIN führt ein Beispiel von einer Person an, die schon in der durch die Bewegung einer Elektrisirmaschine elektrisirten Luft Leibweh und Durchlauf bekam.

Leidner Flasche statt des ersten Leiters dient, für den ganzen Umfang der medicinischen Anwendung der E. nicht geeignet, da sie eigentlich nur den Gebrauch el. Schläge zulassen, jedoch für einen Rettungsapparat sind sie allerdings zu empfehlen, da sie bei ihrer Kleinheit ungemein leicht transportirt werden können, und bei der Wiederbelebung von Scheintodten el. Erschütterungen die Hauptsache thun müssen.

3. Die *Zeit* und die *Dauer* der Anwendung betreffend ist die *Vormittagszeit* in der Regel die angemessenste, die Dauer aber nach der *Form der Anwendung* und nach dem *Zeitraume, während dessen man die E. bereits angewandt hat*, zu bestimmen. Die el. Ausströmung muls man wenigstens 3, höchstens 10 Minuten einwirken lassen, Funken kann man 50 bis 100 nach der Reihe geben, und im Fortgange mit der Zahl steigen, doch mit der Vorsicht, daß man bei fortgesetztem Gebrauche sie nicht immer auf dieselbe Stelle schlagen läßt, da sie sonst Geschwüre, die oft hartnäckig zu heilen sind, verursachen. Erschütterungsschläge darf man höchstens 15 nach der Reihe durch einen Theil gehen lassen. Die totale Dauer der Anwendung der el. Kur läßt sich schwer bestimmen, doch hat die Erfahrung gelehrt, daß bisweilen erst nach mehreren Wochen die Besserung sich einzustellen angefangen hat.

4. Nach der allgemeinen Regel, daß ein Reizmittel bei lange fortgesetzter Anwendung an Wirksamkeit verliert, und wenn der Gebrauch desselben eine Zeitlang ausgesetzt wird, die Reizempfänglichkeit für dasselbe wieder zunimmt, besonders wenn in der Zwischenzeit ein antagonistisches Reizmittel gebraucht worden ist, sollte man die *positive* Elektrisirung von Zeit zu Zeit mit der *negativen* abwechseln lassen, sowohl beim Gebrauche der el. Ausströmung, als auch bei demjenigen der el. Funken und Schläge, indem man die Anlegung der Zuleiter so ändert, daß wenn einige Tage hindurch die positive E. die Nerven nach ihrem peripherischen Ende hin durchströmt hat, ihr alsdann einige Tage hindurch die entgegengesetzte Richtung gegeben wird, ehe man sie auf die erste Art anwendet.

5. Bei Schwangern müssen alle el. Erschütterungen überhaupt und selbst alle el. Strömungen durch die untere Gegend des Leibes sorgfältig vermieden werden, da sonst leicht zum Mißgebahren Veranlassung gegeben werden könnte.

## V. Einzelne Krankheiten, in welchen sich die E. vorzüglich wirksam bewiesen hat, und besondere Regeln für den Gebrauch derselben.

1. *Lähmungen der Muskeln.* Ueber den Nutzen der Elektrisirung in dieser Classe von Krankheiten findet man die ersten Beispiele in den Schriften über medicinische E., und zwar sowohl in Lähmungen nach Schlagflüssen als in gichtischen Lähmungen, in solchen, welche durch mechanische Gewalt, z. B. nach einem heftigen Falle entstanden, endlich selbst in solchen, welche auf Bleikolik folgten. Man fängt gleich mit der el. Ausströmung an, indem man den Kranken auf das Isolatorium bringt, das äußere Ende des gelähmten Gliedes durch einen Zuleiter mit dem isolirten Reibzeuge in Verbindung setzt, und dem, dem Rumpfe am nächsten gelegenen Ende, besonders aber derjenigen Gegend, wo sich die großen Nervengeflechte, die das Glied versorgen, am nächsten befinden, den hölzernen Conus, der durch einen Zuleiter mit dem positiven Conductor verbunden ist, gegenüber hält. Man kann diese Einwirkung  $\frac{1}{4}$  bis  $\frac{1}{2}$  Stunde fortsetzen, und nachdem man einige Tage damit fortgefahren, zu einfachen allmählig stärkeren Funken übergehen, welche längs dem Verlaufe der Hauptnerven des gelähmten Gliedes aus dem isolirten und mit dem positiven Conductor verbundenen Kranken ausgezogen, oder auch demselben im nicht isolirten Zustande durch den mit der Kugel versehenen Director beigebracht werden. Bei gichtischen oder rheumatischen Lähmungen nimmt man den Funken aus dem vorher mit Flanell umwundenen Gliede. Bei angeborener Schwäche der untern Gliedmaßen, die in ihrem Wachsthum zurückbleiben, werden die Funken aus der Gegend der untern Lendenwirbel gezogen. Auch die mit Zittern verbundene Schwäche der Glieder der Arbeiter, welche viel Quecksilber einathmen (Vergolder, Barometermacher) hat man mit Erfolg durch E. behandelt.

2. *Contracturen* besonders in Folge krampfhafter Krankheiten und nicht so eingewurzelte, daß schon organische Entartungen eingetreten sind. Hier richtet man die Wirkung der E. vorzüglich auf die Antagonisten der in Zusammenziehung begriffenen Muskeln. THIERY erzählt einen merkwürdigen Fall von einer Zusammenziehung der Zunge in Folge eines Streif-



schusses am Kopfe durch eine Kanonenkugel, die durch Elektrisiren glücklich gehoben wurde<sup>1</sup>. In krampfhaften und gichtischen Anchylosen, wo also auch keine eigentliche Desorganisation oder Verwachsungen der Gelenke zum Grunde liegen, können die el. Ausströmungen, Funken und leichten Erschütterungen, die in verschiedenen Richtungen quer durch das Gelenk geführt werden, heilsam seyn.

### 3. *Lähmungen der Sinnesnerven.*

a. *Schwarzer Staar.* Hier fängt man mit der gelindesten Ausströmung aus Metallspitzen an, geht dann zur stärkeren Ausströmung aus dem Holzconus über, nimmt auch Funken aus dem untern und obern Augenbogen, um auf die Orbitalnerven zu wirken, dann aus den geschlossenen Augenliedern, und endlich aus dem geöffneten Auge selbst. Zuletzt kann man zu schwachen Erschütterungsschlägen übergehen, welche man quer durch den Vorderkopf vom Nacken aus nach der Supraorbitalgegend, und selbst durch das Auge vom Hinterkopfe nach vorne führt, so daß der positive Strom die Richtung des optischen Nerven nach dem Auge hin hat. FISCHER heilte durch das bloße el. Ausströmen durch eine hölzerne Spitze den schwarzen Staar bei einer 43jährigen Frau innerhalb 4 Wochen<sup>1</sup>.

b. *Taubheit.* Man läßt die E. durch den oben beschriebenen Zuleiter in den Gehörgang erst als unmerklichen Strom, dann als Hauch, endlich als Funken einwirken. SUNTELIN will in hartnäckiger Taubheit guten Erfolg wahrgenommen haben, wenn er einen abgerundeten Draht in den Mund so einbrachte, daß sein abgerundetes Ende der Gegend, wo sich die Eustachische Röhre öffnet, gegenüber stand, diesen Draht mit dem äußern Belege einer kleinen, schwach geladenen Leidner Flasche verband, und nun mit einem andern in den Gehörgang gebrachten Drahte den Erschütterungskreis am Knopfe der Flasche schloß.

4. *Krämpfe und Convulsionen.* Vorzüglich hat man im St. Veits-Tanze die E. heilsam befunden, selbst in Form von gelinden Schlägen, die man durch das Rückenmark gehen ließ. WILKINSON will einen Trismus, der schon einen ganzen Monat gedauert hatte, durch E. geheilt haben. SUNTELIN fand in

<sup>1</sup> G. XLVII. 108.

<sup>2</sup> Phys. Wörterb. VIII. Bd. S. 363.

Krampfkrankheiten durch die starken Grade der E. die Krampfanfälle vielmehr entstehen.

5. *Chronischer Rheumatismus.* Vortrefflich durch einen allgemeinen Hautreiz, wenn man den mit einer Kugel versehenen, mit dem positiven Conductor verbundenen Director über den mit Flanell bedeckten, mit dem chronischen Rheumatismus behafteten, Theil hin und her führt. Nach Umständen sind auch schwache Erschütterungen durch den leidenden Theil geführt, wohlthätig. Im rheumatischen Zahnweh habe ich Funken aus dem Backen gezogen von schneller Hülfe beobachtet. Zur Betäubung der Nerven im Zahnweh von cariösen Zähnen, und zur Linderung ja gänzlichen Unterdrückung des Schmerzes, ist ein el. Schlag, durch den Zahn geleitet, oft von augenblicklicher Wirkung, zu welchem Behuf man die Zuleiter zur einen Belegung an den leidenden Zahn, den zur andern Belegung in den Nacken bringt.

6. *Chronische Augenentzündung*, besonders mit vermehrter Schleimabsonderung, nur durch den el. Hauch bisweilen mit Erfolg behandelt.

7. *Kalte Geschwülste.* Gegen skrophulöse Drüsenanschwellungen, rheumatische Auftreibungen, weißen Kniegeschwulst, Milchversetzung, selbst Frostgeschwülste, hat man die E. in derselben Reihenfolge, wie in Nr. 1, mit Nutzen gebraucht. In den rothen Frostbeulen folgen gewöhnlich auf den Gebrauch der Funken weisse Flecken. In allen solchen Geschwülsten muß aber aller entzündliche Zustand vorüber seyn.

8. *Amenorrhoe.* Die kräftige Wirkung der E. auf die Gefäße und Muskelfasern der Gebärmutter ist durch vielfache Erfahrungen außer Zweifel gesetzt. Schon der unmerkliche Strom bringt den Monatsfluß in Gang, wenn Schwäche und Atonie der Gebärmutter und ihrer Gefäße seinem Ausbleiben zum Grunde liegt; noch wirksamer sind gelinde el. Schläge von dem Kreuzbeine in den Schoos oder nach den Schenkeln hingeführt, indem man auf das erstere den Zuleiter vom positiven an die letzteren denjenigen vom negativen Belege anbringt.

9. *Bandwurm.* Die Beschwerden und Schmerzen, welche vom Bandwurm herrühren, weichen augenblicklich, wenn man einige el. Erschütterungen quer durch den Unterleib führt. Dieser Eingeweidewurm scheint dadurch betäubt und gleichsam gelähmt zu werden, und kann in diesem Zustande durch ange-

messene, selbst gelindere, Purgirmittel, wie namentlich durch Ricinusöl, abgeführt werden.

10. *Scheintod.* Vorzüglich im Scheintode vom Ertrinken, auch von einem Blitzstrahle, hat man die E. in einzelnen Fällen von einem glücklichen Erfolge gekrönt gesehen. Hier sind gelinde el. Schläge durch die Gegend des Herzens und Zwergfells geleitet die passendste Form, denn sowohl die el. Ausströmung als die el. Funken möchten in den meisten Fällen zu schwach wirken. Doch muß man mit den schwächsten el. Schlägen den Anfang machen, weil stärkere Schläge durch zu heftigen Reiz auch die letzte Spur von Reizempfänglichkeit vollends vertilgen könnten. Man setzt, um der el. Erschütterung die oben bemerkte Richtung zu geben, den positiven Zuleiter abwechselnd auf die eine oder andere Seite des Halses, und in den Nacken, und den negativen Zuleiter unter die linke Brustwarze, auch an die untere Seite des Brustbeins. Man muß längere Zeit fortfahren, jedoch in dem Durchleiten aller Schläge von Zeit zu Zeit Pausen machen, auch die Anwendung anderer zweckmäßiger Mittel, besonders des Lufteinblasens und der Wärme, damit verbinden. Ein schlimmes Zeichen ist es, wenn die el. Schläge, von denen man anfangs nichts empfand, wenn man die beiden Zuleitungsdrähte in seinen Händen hielt, allmählig fühlbar werden, weil man daran erkennt, daß der Körper des Scheintodten die E. mehr und mehr unvollkommen leitet, was ein Beweis ist, daß er, statt dem Leben sich mehr zu nähern, sich weiter davon entfernt<sup>1</sup>. P.

Elektricität, thierische S. Galvanismus.

Elektricitätssammler S. Colector.

Elektricitätsverdoppler S. Duplicator.

## Elektricitätszeiger.

*Index s. Gnomon electricitatis.* Man hatte diesen Namen einigen Vorrichtungen beigelegt, deren sich die Beobachter der Gewitter-Elektricität bedienten, um das Daseyn derselben zu bemerken

---

<sup>1</sup> TIB. CAVALLO Versuch über die Theorie und Anwendung des medicinischen E. Aus dem Engl. übersetzt. Zweite vermehrte Auflage Leipzig 1799. JOS. FRANG. DOMIN Ars electricitatem aegris tuto adhibendi Pestini 1796. KARL SUNTELIN Anleitung zur medicinischen Anwendung der E. und des Galvanismus 8. Berlin 1822.



und ihre Stärke zu messen. Jetzt werden zu dergleichen Beobachtungen selten andere, als die gewöhnlichen atmosphärischen Elektrometer gebraucht<sup>1</sup>. Man könnte inzwischen den größern und immer bleibenden Veranstaltungen hierzu den Namen *Elektricitätszeiger* lassen und die kleineren portativen Werkzeuge *Luftelektrometer* nennen. Man hat ihnen auch den Namen *Blitzmesser* beigelegt, der dem Unerfahrenen sehr sonderbar vorkommen muß; auch den halb lateinischen und halb griechischen Namen *Fulgurometer*, wofür man schicklicher *Brontometer* sagen würde. Diese Namen scheinen mir aber unschicklich. Man mißt doch nicht den Blitz oder den Funken, sondern nur die Stärke der E.

FRANKLIN<sup>2</sup> setzte, nachdem er die Gleichheit des Blitzes und der E. entdeckt hatte, zuerst eine isolirte eiserne Stange auf sein Haus, und befestigte an derselben zwei Glöckchen so, daß sie ihm durch ihr Läuten die Elektrisirung der Stange andeuteten<sup>3</sup>. Am 12. April 1753 fand er dadurch zum ersten Male bei einem Gewitter die E. der Wolken negativ. Man kann auch die Veranstaltungen, durch welche DALIBARD und DELOR die Gleichheit des Blitzes mit der E. bestätigten<sup>4</sup>, unter die Elektricitätszeiger rechnen. Diesen Beobachtern, so wie dem Abbé MAZEAS, sammelte die einfache Stange noch nicht genug E., sie verbanden sie daher mit mehreren isolirten Metallstangen, und nannten die ganze Vorrichtung ein *Elektricitäts-Magazin* (magazin d'électricité). CANTON bediente sich einer isolirten Stange, brachte aber am Ende derselben, wo sie auf der isolirenden Glassäule ruhte, einen zinnernen Deckel an, um den Regen vom Glase abzuhalten.

RICHMANN erfand sich eine eigene Veranstaltung<sup>5</sup> und legte ihr den Namen *Index s. Gnomon electricitatis* bei. Sein Schicksal und seine Verdienste sind es wohl werth, daß man diesen Namen zu seinem Andenken in der Wissenschaft beibehalte. Er hatte am Dache seines Hauses einen Ziegel ausge-

---

<sup>1</sup> Vergl. *Luftelektrometer*.

<sup>2</sup> Briefe über die E. nach Wilke's Uebers. S. 146. f.

<sup>3</sup> S. *Glockenspiel, elektrisches*.

<sup>4</sup> S. *Blitz*.

<sup>5</sup> De indice electricitatis, in Nov. Comm. Petrep. To. IV. ad ann. 1752 et 1753. p. 310. ingl. WINKLER de avertendi fulminis artificio, Lips. 1753. 4.

hoben und auf die nebenliegenden Ziegel eine gläserne Flasche gesetzt, durch welche eine eingekittete eiserne Stange hindurch ging. Ihr oberes Ende ragte 4—5 Schuh über das Dach hervor. Am untern Ende hing eine Kette, welche, ohne Leiter zu berühren in ein Zimmer geführt war, in welchem sie noch 16 Schritt weit an der Decke bis an die Fenster fortlief, wo von ihr ein Metalldraht herab hing. Dieser war mit einer kleinen Metallstange verbunden, welche in einem mit Kupferfeile gefüllten Glase auf einem 4 F. hohen Schranke stand. An der Metallstange hing vom obern Ende herab ein leinener Faden, der, wenn sich E. zeigte, von der Stange abgestoßen ward. Ein nebenstehender getheilte Quadrant gab den Winkel des abgestoßenen Fadens mit der Stange an. Die Gewitterelektricität hob diesen Faden nie über  $30^\circ$ , die künstliche aber über  $55^\circ$ . Am 9. August 1752 war die E. so stark, daß der obere Theil der Metallstange freiwillig mit Geräusch ausströmte, und die Berührung derselben Hand und Arm erschütterte. Bisweilen setzte RICHMANN eine isolirte leidner Flasche daneben, deren innere Seite mit dem herabhängenden Drahte verbunden ward, und fand dadurch die E. noch mehr verstärkt. Am 6. Aug. 1753 tödtete ihn bei dieser Veranstaltung der unglückliche Schlag, dessen Wirkungen bei dem Worte: *Blitz*, angeführt worden sind.

Um nun den Beobachter für ähnliche Gefahren zu sichern, gab WINKLER <sup>1</sup> eine andere Vorrichtung an, bei der man Funken, welche die Gewitterelektricität zwischen zwei Körpern schlägt, aus der Ferne beobachten kann. Sie gehört ebenfalls zu den *Elektricitätszeigern*, giebt aber die Funken alsdann erst, wenn die E. stark genug wird, um in der Schlagweite, auf welche die Körper gestellt sind, zu wirken, und dient also nicht zu Abmessung schwächerer oder stärkerer Grade.

PRIESTLEY <sup>2</sup> schlägt zur Beobachtung der Lufterlektricität folgende Einrichtung vor. Man errichte auf dem Gipfel eines Gebäudes eine Stange, welche oben ein dickes Stück Glas, etwa einen Schuh lang, hat, das mit einem zinnernen Trichter bedeckt wird, um den Regen davon abzuhalten. Ueber demselben lasse man eine hohe zugespitzte eiserne Ruthe her-

---

1 *De fulminis avert. artificio.* Lips. 1753. 4.

2 *Gesch. der E. durch Krünitz* S. 844.

vorragen, von dem Trichter aber einen Draht an dem Gebäude herabgehen, der von der Stange und den Theilen des Gebäudes etwa einen Schuh weit entfernt bleibt. Diesen führe man, ohne daß er Leiter berührt, durch ein Fenster ins Zimmer und verbinde ihn mit einem isolirten Conductor, an welchem man die E. durch die gewöhnlichen Erscheinungen wahrnehmen, auch ihre Stärke und Beschaffenheit mit Elektrometern untersuchen kann. Zur nöthigen Sicherheit rath PREISTLEY an, neben dem Drahte einen gewöhnlichen Blitzableiter herabgehen zu lassen.

LE ROY <sup>1</sup> beschreibt unter dem Namen des *Fulgurometers* folgende Veranstaltung. Er errichtet eine hohe hölzerne Stange an einem so viel möglich, von Häusern, Bäumen etc. entfernten Orte, kittet darauf eine gläserne Flasche und auf diese einen blechernen Trichter in Gestalt eines 4 F. langen Sprachrohrs, dessen unterer Rand auf allen Seiten einen Schuh weit über die Flasche hinaus geht. Auf das obere enge Ende des Trichters wird eine 4—5 F. lange zugespitzte eiserne Stange aufgekittet, und von der Spitze aus ein Draht weit durch die Luft bis ins Zimmer des Beobachters geleitet, in dessen Fenster die Oeffnung weit seyn muß; doch müssen die Fenster gehalten werden, um keine Feuchtigkeit ins Zimmer zu lassen. Zur nöthigen Beschützung geht von dem Trichter noch eine Ableitungskette gerade herunter, bis auf einen F. weit von der Erde; unter diese Kette wird eine Metallstange tief in die Erde eingelassen, und hat oben eine leichte blechene Platte mit einem Charniere. Wenn die E. zu stark wird, soll nämlich das Ende der Kette (an das man hierzu wohl eine Kugel, oder noch eine Platte anbringen möchte) die Platte anziehen und sich dadurch in die Erde ausladen. Im Zimmer steht ein hölzernes Kästchen, dessen eine Wand eine Glasscheibe ist, wodurch der Draht geführt wird. Sie ist inwendig mit schwarzem Taffent überzogen, damit das Innere des Kästchens dunkel bleibe. An einer Seitenwand ist ein Glasfensterchen, um hineinzusehen. Im Kästchen liegen auf zwei Glasfüßen zwei kleine zugespitzte Metallstangen mit metallenen Scheiben so, daß sich immer die Spitze der einen Stange gegen die Scheibe der andern kehrt. Man muß sie näher oder weiter von einander stellen können.

---

<sup>1</sup> Rozier. Observ. et mém. sur la physique To. III. Jaqv. 1774.



An die eine Stange wird der Draht des Blitzmessers, an die andere ein anderer Draht angebracht, der in den Boden des Zimmers herabgeht. Wenn nun die E. der Atmosphäre positiv ist, so wird die mit ihr verbundene Spitze gegen die mit der Erde verbundene Scheibe einen Feuerbüschel, und die andere einen leuchtenden Punct zeigen; ist sie negativ, so werden die Erscheinungen die umgekehrten seyn. Ich zweifle, daß diese sehr zusammengesetzte Einrichtung Beifall finden werde, zumal da die Phänomene des el. Lichtes nie ein bestimmtes Maß gewähren. Man kann aber das ganze Kästchen weglassen und die E. mit dem Elektrometer untersuchen.

Eine andere hierher gehörige ziemlich weitläufige Veranstaltung finde ich von DONNDORF <sup>1</sup> beschrieben. Es wird ein Haus von Brettern leicht erbaut; mitten durch dessen Dach geht eine 20 F. hohe Stange, oben mit Spitzen versehen, unten auf Pech isolirt. Am Dache halten sie viele seidne Schnüre, damit sie nicht schwanke. Einige Fuß über dem Dache sitzt an ihr eine große kupferne Haube, die den Regen auffängt, und durch eine Rinne in ein isolirtes Gefäß führt. Inwendig ist die Stange mit der innern Seite einiger Verstärkungsflaschen, und mit einer Metallplatte verbunden, die an seidenen Schnüren aufgezogen und niedergelassen wird. Die äußern Seiten der Flaschen sind mit einem unter dieser Metallplatte stehenden Stative verbunden. So laden sich die Flaschen durch die Gewitterwolke, und entladen sich, wenn man die Metallplatte nahe genug ans Stativ herabläßt. Die Beobachter können an einem entfernten sichern Orte stehen, an welchen die seidnen Schnüre zum Aufziehen der Metallplatte hingeführt werden. Aus der Schlagweite zwischen dieser Platte und dem Stative kann man auf die Stärke der E. schließen.

Der Abt HEMMER <sup>2</sup> hatte in dem churfürstlichen physikalischen Cabinette zu Manheim einen Elektricitätszeiger ange-  
 Fig. 38. legt, dessen Wirkungen nach seiner Versicherung vortrefflich waren und dem er den sonderbaren Namen eines *Blitzfängers* oder *Wolkenelektricitätsmessers* beilegte. A ist eine 30 Schuh

<sup>1</sup> Lehre von der E. II. Bd, S. 491; Erfurt 1784. 8.

<sup>2</sup> Ephemerides Societ. meteorol. Palat. To. I. p. 85—87 ingl. Anleitung, Wetterleiter an allen Gattungen von Gebäuden auf die sichere Art anzulegen. Offenbach am Mayn 1786. 8. S. 26.

lange, in eine kupferne Spitze auslaufende eiserne Stange, die auf einer starken mit einem metallenen Hute zur Abhaltung des Regens gedeckten Glassäule stand. BCDE ist eine mit dieser Stange verbundene 0,5 Zoll dicke metallene Ruthe, die auswendig am Schlosse herunter, und durch einen Fensterrahmen bis ins Cabinet ging, wo sie an die eiserne Querstange V M befestigt war. Diese Querstange war an beiden Enden mit Kugeln versehen. An dem einen Ende hingen zwei Fäden mit Hollundermarkkugeln R, in der Mitte ein el. Glockenspiel F. Am andern Ende der Stange, V M gegenüber, ein metallener Leiter S mit der Erde verbunden. Die ganze übrige Geräthschaft war isolirt; nur die erforderlichen Theile des Glockenspiels konnten, wenn man es haben wollte, mit der Erde verbunden werden.

Diese Geräthschaft zeigte folgende Erscheinungen: 1. Zog eine Wetterwolke, sie mochte blitzen oder nicht, so vorüber, daß ihr Wirkungskreis die Spitze A berührte, welches oft in großer Entfernung geschah, so gingen die Fäden R aus einander, und war die E. der Wolke etwas stark, so zeigten sich Funken zwischen den Kugeln V, S, und das Glockenspiel läutete. 2. Bisweilen, wiewohl selten, zog ein Gewitter, auch mit Blitz und Donner, über die Geräthschaft hinweg, ohne daß diese ein Merkmal der E. zeigte. In diesem Falle mußte die Wolke so hoch gehen, daß die Spitze A ihren Wirkungskreis nicht erreichte. 3. Die E. der Geräthschaft war bald positiv, bald negativ. 4. Diese Verschiedenheit und Abwechselung der E. hatte nicht nur bei verschiedenen Gewittern, sondern oft auch bei einem und demselben Gewitter, ja sogar auch dann statt, wenn man von diesem nicht mehr als eine einzige zusammenhängende Wolke entdeckte. HEMMER fand einst die Art der E. in einer Viertelstunde achtmal verändert. 5. So oft die E. wechselte, fielen die Kügelchen R zusammen, gingen aber oft augenblicklich, oft etwas langsamer, zu ihrer vorigen Stellung zurück. So lange sie beisammen blieben, zeigte die Geräthschaft nicht die mindeste E. Oft war der Uebergang von einer E. zur andern so schnell, daß die Kügelchen kaum ganz zusammen fielen, sondern schon vor der Berührung einander wieder zu fliehen schienen. Wenn sie aber zusammenfielen, so folgte auch nicht immer eine andere E., sondern oft kam dieselbe wieder zurück. 6. Bisweilen hielt die E. dersel-

ben Art nur einige Minuten, bisweilen auf eine halbe Stunde und drüber an. 7. So oft es bei einem nahen Gewitter blitzte, veränderte sich in dem Augenblicke der Abstand der Kugelchen. Bisweilen zeigte sich auch in eben dem Augenblicke ein Funken zwischen den Kugeln V, S, obschon kurz vorher nur eine schwache oder gar keine E. in der Geräthschaft gewesen war. 8. Fiel ein Gewitterregen auf den Apparat, so empfing derselbe augenblicklich eine starke E., wenn er vorher keine hatte, oder seine vorige ward merklich verstärkt. Während desselben Regens wechselte die E. der Geräthschaft ebenfalls oft ab. 9. Wenn die Funken zwischen den Kugeln V, S, mit großer Gewalt und Geschwindigkeit schlugen, so daß sie dazwischen gehaltene Körper beschädigten, und man dann diese Kugeln bis zur Berührung zusammenbrachte, so war in dem Augenblicke keine Spur von E. mehr in der Geräthschaft zu finden. Schob man die Kugeln wieder von einander, so fingen die vorigen Funken sogleich wieder an.

HEMMER zieht aus diesen Erscheinungen einige Folgerungen, die wir hier noch mittheilen wollen<sup>1</sup>. Die Spitze A, sagt er, könne die E. nicht unmittelbar aus den Wolken, sondern nur aus ihren Wirkungskreisen ziehen. Sie erreiche ja die Wolke selbst nicht, die oft in einer übermäßigen Entfernung über ihr vorbeiziehe. Es gäbe aber in dem Wirkungskreise einer Wolke immer abwechselnde positive und negative, gleichsam concentrisch die Wolke umringende, Luftschichten, und so zeige der Apparat positive oder negative E.; je nachdem die Spitze in eine Schicht von dieser oder jener Art eingesenkt sey. Es sey daher auch nicht nöthig, negative Wolken anzunehmen, indem sich die negative E. der Geräthschaft hinlänglich aus den negativen Wirkungskreisen erklären lasse. Ohne diese abwechselnden Schichten der Wirkungskreise wäre es auch nicht möglich, von den vielfältigen Abwechslungen der E. in der Geräthschaft einen hinlänglichen Grund anzugeben, oder das Zusammenfallen der Kugelchen zu erklären, welches sich zeigt, wenn die Spitze an die Grenze zwischen zwei Schichten kommt, deren eine positiv, die andere negativ ist. Die oft so lange anhaltende E. der Geräthschaft komme aus den entferntern Schichten des Wirkungskreises der Wolke; also

---

1 Vergl. *Luftelektricität*.



werde der Letzteren selbst dadurch nichts von ihrer E. entzogen. Der Blitz aber verursache eine Entladung der Wolke selbst welche auf alle Schichten des Wirkungskreises zugleich, mit- hin auch auf die Geräthschaft wirke. Die Analogie eines Nicht- leiters, wie z. B. einer Glasstange, noch mehr einer Siegellack- stange, welche in dem Wirkungskreise eines elektrisirten Kör- pers abwechselnde Zonen von entgegengesetzter E. bis auf eine gewisse Strecke annimmt, scheint für diese Erklärung zu spre- chen, doch giebt es unstreitig auch noch andere Umstände, welche eine negative E. in den Wolken selbst, und eine Ver- wandlung derselben in positive veranlassen können. Bequemer als durch diese kostspieligen und selbst nicht immer gefahrlosen Vorrichtungen erreicht man indessen seinen Zweck, die E. der Luft und der Wolken auszumitteln durch den el. *Drachen* und die portativen *Luftelktrometer*, von welchen in besondern Artikeln gehandelt wird. P.

## Elektrisirmaschine.

Elektrische Maschine; *Machina electrica*; *Machine électrique*; *Electric Machine*.

Ein Apparat um die ursprüngliche E. eines für sich el. Kör- pers durch Reiben stark und anhaltend zu erregen, und andern Körpern mitzutheilen.

Die große Masse von Thatsachen, welche sich auf diesen Gegenstand beziehen, wird sich am leichtesten zur Uebersicht ordnen lassen, wenn wir, nach vorangeschickter kurzer histori- scher Notiz von den unvollkommenen früheren Einrichtungen, unter den zwei Hauptrubriken der *Cylinder-* und *Scheiben-* *Maschinen* ausführlicher von den Bemühungen der neueren Physiker zur möglichst vollkommenen Einrichtung dieses eben so sehr zur Belehrung als Ergötzung dienenden Werkzeugs han- deln, und in der Beschreibung einiger Mustermaschinen von jeder der beiden Hauptclassen die Grundsätze entwickeln, auf welchen die Vorzüge ihrer Einrichtung beruhen. In einer be- sondern Rubrik wird dann noch von andern Arten von Elek- trisirmaschinen Rechenschaft gegeben, und am Ende noch von dem Gebrauche und den Hauptversuchen, welche man mit diesem Apparate anstellen kann, gehandelt werden, wobei durch Angabe dessen, was verschiedene Elektrisirmaschinen wirklich

geleistet haben, die Vorzüge der einen Einrichtung vor der andern sich noch weiter ergeben werden.

Man kann den Ursprung der Elektrisirmaschinen, wenn man weit zurückgehen will, von OTTO VON GUERICKE herleiten, der eine Schwefelkugel auf einem hölzernen Gestelle mit einer Kurbel umdrehte, und mit der andern Hand rieb<sup>1</sup>. HAWKSBEES<sup>2</sup> verfuhr eben so mit einer Glaskugel, nur brachte er statt der Kurbel ein Rad an, das er durch eine Schnur ohne Ende mit einem an der Axe der Kugel befindlichen Würtel verband, und mit einer Kurbel umdrehte. Dem ungeachtet bedienten sich GRAY und DU FAY noch bloß der Glasröhren, welche entweder mit der bloßen Hand, oder durch ein an dieselbe gehaltenes Reibzeug el. wurden, wodurch wegen Ermüdung der Hand, und der Unmöglichkeit einen ersten Leiter anzubringen, nie starke Grade von E. erhalten wurden. Das Verdienst, die Elektrisirmaschinen in die Experimentalgeräthschaften eingeführt zu haben, gehört den *deutschen Gelehrten*, und unter diesen vornehmlich HAUSEN<sup>3</sup>. Dieser wurde auf das Umdrehen der Glaskugel mit Hülfe eines Rades nicht durch HAWKSBEES'S Beispiel, sondern, nach einer Note in der ersten Ausgabe dieses Wörterbuches, durch den Gedanken eines seiner Zuhörer geleitet. Dieser war LITZENDORF, Führer des Grafen JULIUS GEBHARD VON HOYM, mit dem er bei HAUSEN die damals noch sehr neuen el. Versuche sah. Die beständige Unterbrechung des Reibens der Röhren mit der Hand brachte ihn auf den erwähnten Gedanken, den sein Lehrer mit Vergnügen annahm und ausführte. Durch BOSE'S und WINKLER'S merkwürdige Versuche wurden diese Maschinen allgemeiner bekannt und mit Beifall aufgenommen. Der Pater GORDON in Erfurt ließ zwar das Rad weg, und drehte einen Glaszylinder am Würtel durch eine Schnur, die über einen Bogen gespannt war, nach welcher Methode auch WINKLER<sup>4</sup> eine Maschine verfertigen ließ, bei welcher der Würtel an der Axe des Cylinders, wie bei den Drechselbänken mittelst einer Schnur an einer

---

1 S. Exper. nova de vacuo spatio. Amsterd. 1672. fol. pag. 240.

2 Physico-mechanical experiments. London 1709. 4.

3 Hausen novi propectus in historia electricitatis. Lips. 1743. 4.

4 Gedanken von den Eigenschaften, Wirkungen und Ursachen der E. Leipzig 1744. 8. S. 12.

Wippe durch Treten mit dem Fulse bewegt wurde. Ein gewöhnliches Bierglas war der geriebene Körper. WINKLER Fig. kam aber bald zu der Hausen'schen Einrichtung zurück, die er <sup>1</sup> 39. so beschreibt, wie er sie selbst zu größeren Versuchen gebraucht hat, daß nämlich mit einem einzigen Rade vier Kugeln zugleich gedreht, und durch das Anhalten der Hände zweier Personen gerieben wurden.

Diese Winkler'schen Maschinen sind darum vorzüglich merkwürdig, weil bei denselben zum erstenmal Kissen als *Reibzeug* angebracht worden sind. Man hat also die nützliche Erfindung der Kissen dem Leipziger Drechsler GIESSING zu danken, der nach WINKLER's eigener Versicherung <sup>2</sup> seine erste Maschine angegeben hat. Das Kissen machte eine Person, welche sonst die Hand anlegen mußte, entbehrlich, allein noch war es unvollkommen. Es war unter dem Glas-Cylinder angebracht, und ließ sich zwar durch eine Stellschraube höher oder niedriger stellen, gab aber doch den Ungleichheiten der Rundung des Cylinders zu wenig nach, und erwärmte das Glas zu sehr, daher auch WINKLER selbst wieder davon abging. Zuletzt kam er jedoch aus Mangel an Personen, deren Hände zur Erregung der E. geschickt waren, wieder auf den Gebrauch der Kissen zurück, und versah dieselben mit Federn, welche sie gelinde an die Kugeln oder Cylinder, die WINKLER ohne Unterschied gebrauchte, andrückten.

SIGAUD DE LA FOND <sup>3</sup> versichert, daß er im Jahr 1754 ebenfalls auf den Gedanken gekommen sey, die Kissen seiner Maschine mit Federn zu versehen. Der Abt NOLLET <sup>4</sup> gab seiner Maschine die nämliche Einrichtung, welche bereits die deutschen Gelehrten erfunden hatten, indem er seine Glaskugel durch ein großes Schwungrad, das durch ein Seil ohne Ende mit dem Würtel an der Glaskugel verbunden war, in eine sehr schnelle Bewegung versetzte. Er erklärte sich aber wider den Gebrauch der Kissen, und ließ stets eine Person die Hand an die Kugel legen. Seine eigene Hand war dazu sehr geschickt,

<sup>1</sup> Eigenschaften der el. Materie Leipz. 1745. 8.

<sup>2</sup> a. a. O. S. 13.

<sup>3</sup> Précis historique et experimental des phénomènes électriques. Paris. 1781. 8.

<sup>4</sup> Essai sur l'électricité des corps. Paris 1746. p. 48. ff.



und brachte stets eine starke E. hervor. Den ersten Leiter hing er mit seidenen Schnüren an die Decke auf, und verband ihn mit der Kugel durch eine Kette. Dr. WILLIAM WATSON legte ebenfalls die Einrichtung der deutschen Gelehrten, mit denen er in Briefwechsel stand, zum Grunde, ließ aber durch sein Rad vier über einander stehende Glaskugeln auf einmal drehen, die sich an vier Kissen rieben. PRIESTLEY<sup>2</sup> hat diese Maschine abgebildet. Zu ihrer Erfindung gab die Begierde *Bose's Beatification*<sup>3</sup> nachzumachen, Anlaß, von welcher man sich in England allzugroße Vorstellungen machte, und daher bemüht war, sehr starke Elektricitäten hervorzubringen. WILSON gab bald nachher eine Maschine an, welche weniger Raum erfordert. Ein Glascylinder wird durch ein daneben stehendes Rad gedreht, und reibt sich an einem unten angebrachten Kissen. Der erste Leiter ruht auf seidenen Schnüren, die an vier hölzernen Säulen auf das Gestell der Maschine selbst gebunden sind. An dieser Maschine<sup>4</sup> findet man zum erstenmale den *Leiter* mit dem Cylinder durch einen *Zuleiter* oder *Collector*, d. i. durch einen Kamm mit metallenen Spitzen, verbunden. WINKLER hatte sich, um die E. von den geriebenen Körpern nach dem Leiter zu bringen, silberner Fäden bedient, die am Ende des Conductors hingen, und den geriebenen Körper unmittelbar berührten<sup>5</sup>.

Um Kugeln von großen Durchmessern in ziemlich kleinen Gestellen sehr schnell bewegen zu können, versahen sie die englischen Künstler mit Zahn und Getriebe, welches sie in ein messingenes Gehäuse einschlossen. Ein mit der Kurbel umgedrehtes Stirnrad greift in ein Getriebe, das an der Axe der Kugel fest ist. MUSSCHENBROEK lobt diese Maschinen sehr, sie verursachen aber, wenn sie nicht sehr fein und genau ausgearbeitet sind, ein unangenehmes Gerassel. Man kann dabei die Axe der Kugel oder des Cylinders vertical stellen, oder horizontal legen. BRIGNOLI<sup>6</sup> kam gar auf den Gedanken, die Axe mit der Weltaxe parallel zu legen; allein die Lage der

---

1 Exper. and observ. on electricity Lond. 1745.

2 Geschichte der E. Taf. V. Fig. 1.

3 S. Spitzen.

4 Priestley's Geschichte der E. Taf. VI. Fig. 1.

5 Die Eigenschaften der el. Materie u. s. w. S. 37.

6 Hamb. Magazin Bd. III. S. 565.

Axe thut an und für sich nichts zur Sache. Eine solche mit Zahn und Getriebe versehene Maschine mit verticaler Axe von NAIKRE beschreibt PRIESTLEY<sup>1</sup>. Der Leiter ruht auf seidenen Schnüren, die an vier aus dem Gestelle hervorragenden Armen befestigt sind. Das Kissen wird an die Kugel durch eine federnde Stange angedrückt, an der es fest ist, und die auf dem Gehäuse des Räderwerks aufsteht. Diese Maschine ist tragbar und läßt sich auf einen Tisch aufschrauben. Eine andere, gleichfalls von englischen Künstlern ausgeführte Cylinder-Maschine zeichnete sich durch ihren Sammler aus, der aus einem Drahte von vergoldetem Kupferblech, vorne breit geschlagen, besteht, und vermöge seiner E. sich unmittelbar an den Cylinder anlegt. READ gab seinem Cylinder eine senkrechte Stellung. Die Axe hatte unten einen Würtel, und wurde durch eine hölzerne, dem Tische parallel liegende Scheibe, vermittelst einer Schnur ohne Ende gedreht. Dieses Umdrehen der horizontalen Scheibe erfordert aber eine unbequeme Bewegung der Hand<sup>2</sup>. Ich übergehe noch einige andere Maschinen, namentlich zwei von PRIESTLEY selbst angegebene Glaskugel-Maschinen, da sie nichts ausgezeichnetes haben, und will die sonstigen wesentlichen Verbesserungen, die ein historisches Interesse haben, bei den beiden Arten von Elektrisirmaschinen, die mit Recht jetzt allein noch in Gebrauch sind, nämlich den Cylinder-Maschinen und Scheiben-Maschinen an dem dazu schicklichen Orte bemerken.

## I. Elektrisirmaschine von Glas.

### A. Cylinder-Maschine.

Die drei wesentlichen Stücke einer jeden Elektrisirmaschine sind 1. der *idioelektrische Körper*, durch dessen Reibung die ursprüngliche E. erregt werden soll. 2. *das Reibzeug* mit seinem Conductor, 3. der *erste Leiter*, der durch Wechselwirkung mit dem geriebenen Körper in einen demselben gleichartigen el. Zustand versetzt werden soll 4. der mit dem ersten Leiter verbundene mehr ausgedehnte *zweite Leiter*, durch dessen Beihülfe die E. noch beträchtlich verstärkt werden kann.

<sup>1</sup> Gesch. der E. Taf. V. Fig. 1.

<sup>2</sup> Die Abbildung derselben findet sich gleichfalls in Priestley's Geschichte der E. Tab. VIII,

III. Bd.

Bei der Cylinder-Maschine besteht der idioelektrische Körper aus einem Glascylinder. Diese Art von Maschinen ist vorzüglich in England im Gebrauch, und um ihre möglichst vollkommene Einrichtung haben sich besonders NAIRNE, ADAMS und NICHOLSON Verdienste erworben. Die Cylinder haben mit Recht die Kugeln verdrängt, da sich an letztere das Reibzeug nie so gut anlegt, auch eine verhältnißmäßig viel größere Fläche bei den Cylindern als bei den Kugeln zugleich gerieben werden kann. Die Cylinder, welche zu den Maschinen gewöhnlich gebraucht werden, wechseln von der GröÙe von 4" Durchmesser und 8" Länge bis 12" Durchmesser und zwei Fuß Länge, doch hat man auch in London Maschinen von 24" Durchmesser des Cylinders verfertigt. Die besten englischen Cylinder sind von Flintglas, das im Ganzen sehr el. ist. Cylinder von weißem, recht durchsichtigem, hellem, reinem Glase sind nach mehrfachen Erfahrungen<sup>1</sup> allen andern vorzuziehen. Weißes Glas, welches milchicht aussieht, leistet schlechte Dienste. Cylinder von blauem Glase sind nur dann wirksam, wenn die Grundmasse, aus welcher sie bestehen, von weißem Glase ist, durch Zusatz von etwas Kobaltoxyd blau gefärbt. Daß das blaue Glas an und für sich keine Vorzüge habe, erfuhr ich selbst zu meinem Schaden an einem sehr großen blauen Glascylinder aus einer westphälischen Glashütte, der wenig leistete. Dasselbe gilt vom grünen Glase. Hartes Glas, in welchem der Gehalt an Kieselerde überwiegend, und weniger Laugensalz ist, hat in jedem Falle Vorzüge vor weicherem Glase. Ueberhaupt müssen die Glascylinder recht glatt gearbeitet, ohne Sandkörner und Blasen seyn. An Blasen, wenn sie oberflächlich liegen, und also nur mit einer dünnen Glasdecke versehen sind, reibt sich das Glas nach und nach ab, und es entsteht eine Vertiefung in welcher sich das Amalgama anhängt, welches die Entladung, des Conductors nach dem Reibzeuge begünstigt, auch wird der Taffent allmählig zerrissen. Hat man sich einen Cylinder erst zu wählen, so kann man ihn auch auf sein el. Vermögen durch Reiben mit einem mit Amalgama eingeriebenen Stücke Taffent vorher prüfen, wo er schon aus der Ferne leichte Körperchen anziehen muß.

<sup>1</sup> Vergl. auch: Praktische und gründliche Anleitung, auf eine leichte und wohlfeile Art gute Elektrisirmaschinen zu bauen, von HOFFMANN. Leipz. 1795. 8.



Manche Cylinder (und auch Glaskugeln) welche keine gute Wirkung leisten, werden durch einen inneren *Ueberzug* von harziger Materie wesentlich verbessert, ohne Zweifel, weil dadurch die Feuchtigkeit abgehalten wird, womit sie sonst leicht im Innern beschlagen, welche Feuchtigkeit nach Art der Belegung einer Flasche, die durch Reiben auf der äußeren Oberfläche erregte E. bindet. Eine gute Composition zu einem solchen Ueberzuge besteht aus 4 Theilen venetianischem Terpentin, einem Theile Wachs, und einem Theile Pech, welches Gemisch eine Zeitlang über einem gelinden Feuer unter häufigem Umrühren erwärmt wird, um alle Feuchtigkeit daraus zu verjagen. Von der erkalteten und erhärteten Masse wirft man eine genügsame Menge in kleinen Stücken in den Cylinder, hält diesen darauf ans Feuer, läßt die Mischung schmelzen, und sich gleichförmig über die innere Fläche des Glases etwa in der Dicke einer Viertellinie verbreiten. Die nöthige Vorsicht bei der Erwärmung des Glases, besonders durch beständiges Umdrehen desselben, versteht sich von selbst. Statt dieser Masse kann man sich auch mit großem Nutzen des Bernsteinfirnisses bedienen, den man, wenn man dem Cylinder eine rothe Farbe geben will, mit etwas Zinnober durch das sorgfältigste Zusammenreiben zu einer ganz gleichförmigen, nicht mehr griesigen, Masse vermischt, mit etwas Kienöl verdünnt in den Cylinder hineingießt, und durch fleißiges Umdrehen desselben über die ganze Fläche sich verbreiten läßt, wobei das Umdrehen über einem gelinden Kohlenfeuer geschehen muß, welches man so lange fortsetzt, bis die Masse nicht mehr läuft, sondern sich anlegt. Bei Cylindern, die schon an sich sehr wirksam sind, ist dieser innere Harzüberzug entbehrlich. Auch das bloße längere Aussetzen an die Luft und Sonne macht bisweilen Glascylinder, die anfangs sehr unwirksam waren, stärker el. Da wo das Glas gerieben wird, muß es verhältnißmäßig am dünnsten seyn, weil dann die E. vollkommener entwickelt zu werden scheint, doch muß es bei gleichförmiger Dünnhheit, nach dem Halse zu an Dicke allmählig zunehmen, und daselbst sehr stark seyn. Es hat sich öfters zugetragen, daß große Cylinder und auch Kugeln während des Drehens mit großer Gewalt, und mit augenscheinlicher Gefahr der Umstehenden in unzählige Stücke zersprungen sind. Man sucht die Ursache dieses Zufalls darin, daß solche Cylinder oder Kugeln nach dem Blasen zu

plötzlich erkalteten. Da die im Cylinder eingeschlossene Luft möglicher Weise durch ihre Erhitzung oder die Zurückstossung ihrer Theilchen durch die im Innern nach dem Gesetze der Vertheilung frei werdende E. daran Antheil haben könnte, so muß man in die Fassung auf der einen Seite ein Loch machen, damit die Luft frei ausweichen könne. Zur gehörigen Fassung sind die Cylinder an beiden Seiten mit einem Halse versehen. Nicht selten werden diese Halsstücke, oder wenigstens eins derselben an der verschlossenen Seite des Cylinders, die dem Orte, wo hineingeblasen wird, gegenübersteht, erst nach dem Erkalten des Cylinders angeschmelzt, wo es denn nicht selten geschieht, daß sie losgehen. Diese Hälse werden in Büchsen oder Kappen eingekittet, die man entweder von Messing oder noch besser von einem recht gut ausgetrockneten, in Oel getränkten harten Holze verfertigt. Eine gute Art Kitt wird aus zwei Theilen Pech, zwei Theilen Wachs und einem Theile rothen Ocker verfertigt, die über einem gelinden Feuer unter fleißigem Umrühren zusammengeschmolzt werden. Bloßes Pech würde zu brüchig seyn. Einen noch stärker bindenden und gleichfalls vollkommen isolirenden Kitt verfertigt man aus 3 Theilen gelbem Pech und einem Theile Gummilack in Tafeln, das mit fein geriebenem und von allen Sandkörnchen freiem Ziegelmehl vermischt und zu einer Masse zusammengeschmolzt wird, die man, ehe sie erhärtet, in Stangen formt. Damit der gefasste Cylinder concentrisch laufe, legt man ihn vor dem völligen Erkalten des Kittes in sein Gestell, dreht ihn langsam um, und paßt ihn so auf, daß er sich in derjenigen Lage befindet, bei welcher in seinem Laufe die meiste Gleichheit und Rundung statt findet. Da aber nur eine Fassung auf einmal angekittet werden kann, so macht man die andere Fassung vorläufig nur mit Zwirnsfäden, die man um den Hals des Cylinders gewickelt hat, fest, dann kittet man die zweite Fassung eben so ein, wobei man vorzüglich darauf zu merken hat, daß der Lauf des Cylinders so gleichförmig als möglich geschieht und derselbe in seiner Bewegung sich nicht wirft. Sollte der Fall seyn, der sich oft zuträgt, daß die Zapfen weit aus dem Mittelpuncte stehen, so muß man die Fassung auf einer Seite etwas ausstechen, und auf der andern Seite etwas Pappe oder Kartenblatt beim Einkitten einlegen, um so die Axen der Kappen in den Mittelpunct zu bringen. Beide Fassungen, so wie ein Theil der bei-

den Seiten des Cylinders bis an die Enden des Reibzeugs werden dann recht gut lackirt. Beide Kappen sind mit hinlänglich, wenigstens einen halben Zoll dicken stählernen Spindeln versehen, die in dieselben vorher hineingetrieben worden sind und an ihrem innern schraubenförmig eingeschnittenen Ende durch Schraubenmuttern noch mehr befestigt werden, mit denen der Cylinder in seinem Gestelle ruht. Ehemals liefs man die Axe durch den Cylinder durchgehen, was aber schädlich ist, da das Eisen die an der äufsern Oberfläche durch Reiben erzeugte E. bindet, und dadurch ihre Wirkung auf den ersten Leiter schwächt. Findet bei aller getroffenen Vorsicht im Erkalten doch noch eine ungleichförmige Bewegung, ein Werfen des Cylinders statt, so wird dem davon abhängenden Nachtheile nur durch eine recht zweckmäfsige Einrichtung des Reibkissens, das durch eine starke Feder angedrückt der Bewegung nachgiebt, abgeholfen.

MUNCKE<sup>1</sup> erinnert gegen diese gewöhnliche Art der Fassung, dafs das Ueberziehen der inneren Seite der Cylinder mit Harzmasse wegen der Erhitzung leicht gefährlich ist, in die Oeffnung der Fassung feuchte Luft dringt und selbst fester Kitt in sehr heifsen Sommern erweicht, so dafs die schweren Cylinder herabsinken und excentrisch werden. Diesen Uebeln begegnete derselbe durch folgende Art der Fassung. Der an einem oder beiden Enden offene Cylinder wird an einem warmen Stubenofen bei sehr trockner Luft allmählig möglichst und anhaltend erwärmt, und mit hineingebrachten heifsen Handtüchern mehrmals ausgeschwenkt, um durchaus recht trocken zu seyn. Dann wird über die Oeffnung der Zapfen ein geeignetes seidenes Läppchen ausgebreitet, und ein pafslicher Kork so in die Oeffnung hineingedrückt, dafs ihn das seidene Läppchen überall umgiebt. Was vom Korne übersteht, wird abgeschnitten, und der Zapfen mit erweichtem Siegellack oder Elektrophormasse hermetisch verschlossen, wodurch aller Feuchtigkeit der Zutritt in das Innere der mit etwas erwärmter Luft erfüllten Cylinder abgeschnitten ist. Demnächst werden ausgehöhlte Korkstücke auf die Zapfen gepafst, und mit Hausenblasen oder Schreinerleim festgeleimt, deren genaues Anschliefsen an die Wandungen des Glases da, wo die Zapfen angesetzt sind, durch hineingelegte

<sup>1</sup> Aus brieflicher Mittheilung.



Keile oder Stücke von Kork bewerkstelligt werden kann. Diese Korkstücke werden dann mit einer Raspel sorgfältig so geformt, daß nach gleichfalls aufgeleimten hölzernen Kappen mit den eisernen Zapfen der Cylinder möglichst concentrisch umläuft, wobei man zu stark weggenommene Stellen des Korkes durch aufgeleimte Stücke Leinwand wieder erhöhen kann.

Das Gestell, auf welchem der Cylinder aufruht, muß hinlänglich stark und zugleich breit genug seyn, daß sowohl das Reibzeug mit seinem Conductor, als auch der erste Leiter Platz darauf finden, und sich noch auf jeder Seite wenigstens einen Zoll verschieben lassen. Gewöhnlich wird dieses Gestell aus zwei starken senkrechten breiten Pfeilern, die hinlänglich fest in das Bodenbrett vernietet sind, verfertigt, wozu man sehr wohl ausgetrocknetes, in Oel gekochtes, Holz nehmen muß, die man überdies noch mit Bernsteinfirniß wohl überzieht. Die stählernen Spindeln des Cylinders laufen zur Verminderung der Reibung in Lagern von Messing. Vor einem solchen Gestelle hat indeß eines von zwei starken Glassäulen, nach Art desjenigen, welches die Abbildung meiner Scheiben-Maschine<sup>1</sup> darstellt, unstreitige Vorzüge wegen der vollkommenern Isolirung, da die Axe leicht zur Ableitung der E. Veranlassung geben kann. Da aber ein solches Gestell die Nothwendigkeit mit sich führt, den Cylinder durch eine bloße Kurbel zu drehen, so kann man bei der Anwendung eines Rades das Gestell wenigstens zur einen obern Hälfte ihrer Länge aus zwei kürzeren Glassäulen machen, die in den unteren hölzernen Theil eingelassen sind, an welchen das Rad angebracht ist. Um nämlich dem Cylinder eine sehr schnelle Bewegung geben zu können, wovon ganz vorzüglich die Menge der in einem gegebenen Zeitraume erregten E. abhängt, bringt man gewöhnlich an der einen Seite des Gestells ein Rad an, welches mit einer Kurbel gedreht wird und rings herum auf seinem Umfange eingeschnitten ist. An der einen Spindel des Cylinders wird ein Würtel angepaßt, dessen Durchmesser etwa den vierten Theil von dem Durchmesser des Rades beträgt, und welcher durch eine um ihn und das Rad geschlungene Schnur ohne Ende umläuft. Eine allgemeine Unvollkommenheit dieser Einrichtung ist, daß die Schnur bisweilen schlaff wird, und die Maschine still steht.

---

1 S. unten.

Diesem wird abgeholfen, wenn man das Rad so einrichtet, daß es dem Würtel genähert, und davon entfernt werden kann, indem man es durch eine Schraube jedesmal in der gehörigen Entfernung befestigt, sonst kann man auch in die Peripherie des Würtels mehrere Einschnitte von verschiedenen Halbmessern machen. Bedient man sich zur Drehung des Cylinders einer bloßen Kurbel, so muß der Hauptstiel derselben eine massive wohl überfirnißte Glassäule seyn, die in wohl getrocknetes und polirtes Holz gefaßt ist, um jede Ableitung der E. zu vermeiden. Versuche haben mich gelehrt, daß diese Vorsicht nicht ohne Einfluß auf die Verstärkung der Wirkung einer Maschine ist. Wenn sich gleich diese Einrichtung durch ihre größere Einfachheit vor derjenigen mit dem Rade empfiehlt, so gewährt doch die Letztere, besonders bei Versuchen mit großen Batterien den Vorzug der viel schnelleren Ladung, die auch auf einen höhern Grad getrieben werden kann, weil in der viel kürzeren Zeit die E. durch die umgebende Luft weniger abgeleitet wird.

Ein vorzüglich wichtiges Stück zur Vollkommenheit einer Elektrisirmaschine ist die gute Einrichtung des *reibenden Körpers*. Bei den Cylinder-Maschinen kann man die Einrichtung am besten so treffen, daß das Reibzeug mit dem negativen Leiter unmittelbar verbunden ist. Man nimmt am besten dazu ein seidenes mit Roßhaaren festausgestopftes Kissen, über welches ein Stück dünnes Kalbleder gezogen wird, worauf man das Amalgama einreibt. Dieses Kissen wird an eine metallene Platte, welche seine Rückseite bildet, oder auch an eine der Krümmung des Cylinders gemäß gebogene Holzplatte, die mit Stanniol überzogen ist, befestigt, in welche nach den beiden Enden zu hinlänglich starke messingene Stifte eingelassen sind, durch welche mittelst einer starken Feder das Kissen gleichförmig angedrückt werden kann. Um das Kissen schicklich einzurichten, bemerkt CAVALLO, müsse man es auf eine solche Art verfertigen, daß diejenige Seite, an welcher sich die Oberfläche des Glases beim Herumdrehen andrängt, ein so vollkommener Leiter als möglich sey, damit sie (im Sinne der Franklin'schen Theorie) die E. so geschwind als möglich hergebe, die andere Seite aber so viel als möglich ein Nichtleiter, damit nichts von der am Glase angehäuften el. Materie wieder hinter das Kissen gehe. Um aber diesen Zweck zu erreichen, ohne daß man

darum nöthig hat, den hintern Theil des Kissens aus einem Nichtleiter zu machen, der vielmehr aus einer gut leitenden Platte bestehen muß, um beim negativen Elektrisiren zwischen dem negativen Conductor und dem Kissen eine gute leitende Verbindung zu unterhalten, ist der vorne am Kissen angemachte Lappen von Wachstaffent, der von dem obern Rande des Kissens über die Fläche des Cylinders bis nahe an den ersten Leiter hinweggeht, vollkommen hinreichend. Diese Verbesserung, die unstreitig eine der wesentlichsten in der Einrichtung des Reibkissens ist, verdankt man dem Dr. NOOTH<sup>1</sup>. Wenn man ein simples Kissen ohne einen solchen Lappen anwendet, so bemerkt man eine Feuerlinie an dem vordern Rande desselben, wo das Glas dasselbe verläßt, welche BECCARIA aus der vom Glase zurückkehrenden E. ableitete<sup>2</sup>. Eben dieses leitete den Dr. NOOTH auf jene wichtige Verbesserung. NICHOLSON<sup>3</sup> hat eine Reihe von Versuchen angestellt, um den Dienst des seidenen Lappens mehr aufzuklären. Sie sollen nach ihm zeigen, daß er das vornehmste Wirkungsmittel zur Erregung der E. sey, indem das Kissen die E. nur hergebe, und den Druck am vordern Theile verstärke. Wenn aber Reibung die wesentliche Bedingung zur Erregung der E. ist, und wenn das Reibkissen, wie sich NICHOLSON in der Franklin'schen Sprache ausdrückt, die E. hergiebt, so muß man doch wohl dieses als das eigentliche Erregungsmittel der E. betrachten. Dagegen ist die Bemerkung NICHOLSON's vollkommen gegründet, daß die Entweichung der E. von der Oberfläche des Cylinders nicht sowohl durch die Dazwischenkunft der Seide, als eines Nichtleiters, als vielmehr durch eine *Bindung* verhindert werde, indem die Seide eben so stark negativ wird, als der Cylinder positiv ist. Die Hauptversuche NICHOLSON's sind übrigens folgende. Wenn das Kissen einen Zoll von dem Cylinder entfernt, und die Erregung durch den seidenen Lappen allein bewerkstelligt ward, so sah man einen Lichtstrom zwischen dem Kissen und dem Seidenzeuge, und der Conductor gab weit weniger Funken. Legte man eine Rolle trockenes Seidenzeug dazwischen, so

---

<sup>1</sup> Phil. Tr. LXIII. Nr. 31.

<sup>2</sup> Philos. Trans. LVI. S. 117.

<sup>3</sup> Phil. Trans. Vol. LXXIX. P. II. S. 273. übers. in Gren's Journal der Physik III. 49. u. ff.



hörte der Lichtstrom auf, und man bekam noch weniger Funken. Legte man aber eine nicht isolirte Metallstange dazwischen, die sonst keinen Theil des Apparats berührte, so sah man einen dichten Strom zwischen der Stange und dem Seidenzeuge, und der Conductor gab sehr viele Funken. Eine Leidner Flasche, deren Knopf man an die Stelle der Metallstange brachte, war negativ geladen. Das Seidenzeug allein mit einem nach hinten zu angebrachten Stück Zinnfolie, verschaffte viel E.; mehr erhielt man, wenn das Kissen leicht angedrückt ward, noch mehr, wenn man die Hand an das Seidenzeug statt des Kissens anbrachte. Der Rand der Hand that eben so gute Dienste als die Fläche. Ein dickes oder zwei und mehrmal über einander gelegtes Seidenzeug elektrisirte schwächer, als ein einfacher sehr dünner Lappen. Nahm man das Seidenzeug vom Cylinder ab, so entstanden Funken zwischen beiden. Das erstere ward schwach negativ, der letztere positiv.

Auf folgende Weise will NICHOLSON die stärkste E. mit seinem Cylinder erhalten haben. Er reinigt denselben, und wischt den seidenen Lappen ab, läßt hierauf den ersteren so lange an einem mit Talg bestrichenen Reibzeuge umlaufen, bis er gleichförmig undurchsichtig geworden ist. Dann dreht er ihn so lange um, bis der seidene Lappen so viel Talg abgewischt hat, daß er halb durchsichtig wird. Er bringt nunmehr etwas Amalgama auf ein Stück Leder, vertheilt es gleichförmig und bringt es an den Cylinder. Hierbei nimmt die Friction unmittelbar zu, und man muß das Leder nicht eher wegnehmen, als bis sie aufhört, größer zu werden. Nimmt man es aber alsdann weg, so wird die Wirkung der Maschine sehr stark seyn. Das Reibzeug seiner Maschine besteht aus einem seidenen Lappen von dem Zeuge, welches die Kaufleute Persian nennen. Dieser wird an ein Leder geleimt. Das Kissen wird gegen den Lappen durch eine dünne Spiralfeder, die in der Mitte seines Rückens angebracht ist, angepresst (wogegen sich die Feder selbst stemmt, ist nicht näher angegeben) so daß es ihn in seiner ganzen Länge berührt. Man sollte nach dieser von NICHOLSON gegebenen, nicht sehr deutlichen, Beschreibung annehmen, daß nicht eigentlich der seidene Lappen, sondern vermittelt des Leders der gläserne Cylinder selbst mit dem Amalgama gleichförmig eingerieben werde, was aber durchaus nicht zu billigen ist, da vielmehr sorgfältig vermieden werden

muß, daß sich keine Theile des Amalgam's an den Glas-Cylinder anhängen, weil sie den Rückgang der E. vom positiven Leiter nach dem Reibkissen erleichtern. Ob das Reibkissen bloß mit Taffent überzogen, oder über den Taffent vom untern Rande des Kissens noch ein Leder übergeschlagen ist, würde an sich gleichgültig seyn, da es ja doch eigentlich die Amalgamafläche ist, an welcher sich der Cylinder reiben soll — indess scheint mir letztere Einrichtung den Vorzug zu verdienen, da sich das weiche geschmeidige Leder viel besser anlegt und weniger leicht abgenutzt wird. Der an das Reibkissen vom angenähte Lappen braucht eben nicht von Wachstaffent zu seyn, jedoch muß er folgende Eigenschaften haben: 1. er muß durchaus nicht leiten, also auch die Feuchtigkeit nicht anziehen; 2. er muß keine Unebenheiten haben, besonders an der Seite nicht, wo er das Glas berührt; 3. er muß nicht starr seyn, damit er das Glas gleichförmig berühre; 4. er muß nicht zu dick seyn, damit die Falte, womit er an das Reibzeug befestigt ist, sich nicht zu sehr über das Leder erhebe; 5. er muß nicht zu dünn seyn, um die el. Flüssigkeit nicht durchzulassen. Mit diesen Eigenschaften wird jeder Taffent, er sey geölt, gefirnißt oder gewichst, oder habe auch nur seine ursprüngliche Beschaffenheit, gleich gute Dienste leisten.

Das Kissen selbst muß wenigstens  $\frac{1}{4}$ , höchstens  $\frac{1}{2}$  des Cylinders umfassen. Bei geringerer Breite wird jeder einzelne Glasstreifen nicht hinlänglich lange gerieben, um das Maximum von E. zu entwickeln, bei größerer Breite würde sein hinterer Rand dem ersten Leiter zu nahe kommen, und von da aus die Entladung desselben zu sehr begünstigen. Was seine Länge betrifft, so ist es bei guter Isolirung der Axe hinreichend, wenn die Enden desselben nach Verschiedenheit der Länge des Cylinders einen, höchstens zwei Zoll vom Rande, wo sich der Cylinder nach den Hälsen zu verschmälert, abstehen. Bei nicht so guter Isolirung der Axe wird beim negativen Elektrisiren die Wirkung bei einem solchen Abstände immer geschwächt. Sehr viel kommt auf die gehörige Anpressung des Reibkissens mit hinlänglicher Nachgiebigkeit desselben an. Bei meiner Maschine befindet sich die andrückende Feder im negativen Conductor selbst eingeschlossen, und an das hinlänglich starke Blech desselben an seiner Hinterfläche der Länge nach befestigt. Der Conductor und mit ihm die Feder haben eine mit dem Reib-

kissen gleichlaufende horizontale Ausdehnung. Dieser Conductor ist auf eine starke Glassäule gekittet, welche ihrerseits in einen passenden Fuß eingekittet ist, der in dem Bodenbrette der Maschine in einer eigenen Nute verschiebbar ist, und durch eine Stellschraube in jeder Lage fixirt werden kann. In die vordere, nach dem Reibkissen gerichtete, Fläche des Conductors sind zwei hinten und vorn offene Hülsen gelöthet, in welche jene oben beschriebene Zapfen oder Stifte der hintern Wand des Reibkissens passen und auf die von der Blechwand abstehenden Seitenflügel der zu diesem Ende gehörig gebogenen, starken Stahlfeder aufstehen. Durch das verschiedene Anschieben des negativen Conductors an den Cylinder kann man den Druck des Reibkissens beliebig reguliren, und die starke Feder wird dasselbe immer gehörig andrücken, wenn auch der Cylinder in seiner Umdrehung etwas ungleich wegen nicht vollkommen centraler Fassung oder nicht vollkommener Rundung seines Umfanges gehen sollte<sup>1</sup>.

Der dritte Haupttheil der Maschine ist endlich der erste Leiter, ein isolirter, vollkommen leitender Körper, der an seiner, dem Cylinder zugekehrten, Seite nach der Größe des Cylinders mit einer oder einigen Spitzen, die in gleicher Richtung mit dem untern Rande des Lappens etwa  $\frac{1}{4}$  Zoll unterhalb stehen, versehen ist, und dem man auch wohl den Namen des Collectors gegeben hat. Sonst gebrauchte man statt eines solchen Zuleiters eine Quaste von Goldfäden, aber wenige Spitzen thun weit bessere Wirkung. NICHOLSON nach dem Vorgange VAN MARUM's ließ sogar die Spitzen ganz weg, und begnügte sich, den dünnen cylindrischen Zuleiter unterhalb dem freien Rande des Wachstaffents und von gleicher Länge mit diesem so nahe wie möglich an den Glascylinder zu bringen. Ich habe indeß durch vergleichende Versuche gefunden, daß bei sonst gleicher Einrichtung, namentlich bei gleicher Ausdehnung des Conductors, die Anhäufung der E. an demselben einen höheren Grad erreicht, wenn der sogenannte Einsauger mit einigen Spitzen bewaffnet ist. Es beruht nämlich alles darauf, daß in diesem Einsauger die Dichtigkeit der E., welche derjenigen des

---

<sup>1</sup> Die Einrichtung, welche J. C. HOFFMANN in der oben angeführten Schrift S. 32 dem Reibzeuge zu geben vorschlägt, habe ich in einer von ihm verfertigten Maschine nicht bewährt gefunden.



Cylinders entgegengesetzt ist, den höchst möglichen Grad annehmen könne, um mit der größten Leichtigkeit in hinlänglicher Menge auszuströmen, und die durch das Reiben erzeugte E. fortdauernd auszugleichen, wodurch dann die (derjenigen des Cylinders gleichnamige) im isolirten Conductor zurückbleibende E. auf den höchsten Grad gebracht wird, und in dieser Hinsicht haben seine hervorragende Spitzen vor allem den Vorzug, wie BIOT nach COULOMB's Versuchen mit aller Schärfe gezeigt hat. Ehemals hing man den ersten Leiter an seidenen Schnüren auf, er steht aber auf Glasfüßen weit fester und sicherer. Man verfertigt ihn am besten von Messingblech, und nur bei sehr grosser Ausdehnung, um die Kosten zu vermindern, aus Holz oder Pappe mit Zinnfolie überzogen. Einen solchen weit ausgedehnten Leiter kann man nun als *zweiten Leiter* von dem *ersten* gleichsam noch unterscheiden und auf seine zweckmäßige Einrichtung kommt zur Verstärkung der Wirkungen der Elektrisirmaschine sehr viel an, worauf ich noch bei der näheren Betrachtung dieser Wirkungen zurückkommen werde. Zur weiteren Erläuterung und Veranschaulichung des bisherigen mag eine kurze Beschreibung und Abbildung einer sehr einfachen Cylindermaschine nach CAVALLO dienen, an welcher fast alle die von mir angegebenen Verbesserungen angebracht werden.

Fig. 40. Ihr Gestell besteht aus dem Brette ABC, welches mit zwei eisernen Klammern an den Tisch geschraubt werden kann. Auf diesem Brette stehen zwei starke hölzerne Säulen AH und LK, die den Cylinder und das Rad tragen. An der messingnen Haube, worin der eine Hals des Cylinders FF gefasst ist, geht eine stählerne Spindel durch die Säule KL hindurch, und trägt jenseits dieser Säule einen Würtel. Auf der Peripherie dieses Würtels sind 3—4 Einschnitte, um der veränderlichen Länge der Schnur nachgeben zu können, welche um den Würtel und den Einschnitt an der Peripherie des Rades D gezogen wird. In der andern Haube des Cylinders ist ein kleines Loch, in welches das conische Ende einer starken Schraube geht, die durch die Säule H geschraubt ist. Das Rad D wird mittelst des Handgriffs E um eine starke Axe gedreht, welche in der Säule LK befestigt ist.

Das *Reibzeug* dieser Maschine besteht aus einem dünnen mit Haaren ausgestopften, seidenen Kissen, welches an jeden Ende um zwei Zoll kürzer als der Cylinder ist, und auf einmal etw

den vierten Theil von dem Umfange des Cylinders berührt. Es ist mit seidenen Schnüren an ein Holz gebunden, das eine zu der Oberfläche des Cylinders passende Gestalt hat. Am obern Ende des Kissens befindet sich ein Stück Wachstaffent, das fast den ganzen oberen Theil des Cylinders bedeckt; an das untere Ende des Holzes, woran das Kissen gebunden ist, wird ein Stück Leder befestigt, welches sich über das Kissen biegt, damit es zwischen dieses und den Cylinder kommt, und auf welches das el. Amalgama mit etwas Schweineschmalz einge-  
rieben wird. Das Kissen wird von zwei Federn gehalten, die hinten an dasselbe angeschraubt sind, und aus der hölzernen Haube einer starken gläsernen Säule hervorkommen, die auf dem untern Brette steht. Sie muß wohl lackirt seyn und hat einen hölzernen Fuß, der sich in einem Falze im Fußbreite verschieben und durch eine Schraube feststellen läßt, damit man nach Belieben das Kissen stärker oder schwächer an den Cylinder andrücken könne. Der erste Leiter ist von Messingblech, und ruht auf zwei mit Siegelack überzogenen Glassäulen, die mit messingnen Füßen in das Fußbrett befestigt sind. Er saugt die E. (nach der Franklin'schen Ansicht gesprochen) durch die Spitzen des Kammes oder Collectors L ein, welche etwa einen halben Zoll von der Oberfläche des Cylinders abgerückt werden.

Vom Kissen hängt gewöhnlich eine Kette herab, welche die Erde berührt, und in diesem Falle erhält der erste Leiter + E. Verlangt man — E so wird diese Kette abgenommen und an den ersten Leiter gehangen, wonach das isolirte Kissen beim Umdrehen — E. erhält. Verbindet man mit demselben einen andern isolirten Leiter, der dem ersten völlig ähnlich ist, so wird auch dieser — E. erhalten.

Was an dieser Maschine zu tadeln ist, sind die Messingfüße, in welche die Glassäulen, die den ersten Conductor tragen, eingekittet sind, da sie zur Ableitung der E. Veranlassung geben, in welcher Hinsicht die von VAN MARUM angegebene Einrichtung solcher Füße weit vorzuziehen ist <sup>1</sup>. Auch kann es sich bei der Unterstützung des Cylinders auf der einen Seite wohl ereignen, daß die conische Spitze aus der Vertiefung in der Haube ausweicht, und der Cylinder dann durch sein eigenes

<sup>1</sup> S. unten.

Gewicht einen Bruch des Halses in der entgegengesetzten Haube herbeiführt. Endlich scheint die von mir oben näher beschriebene unmittelbare Verbindung des Reibkissens mit dem negativen Leiter wegen ihrer Einfachheit den Vorzug zu verdienen.

ADAMS<sup>1</sup> beschreibt zwei Cylinder-Maschinen, die beide mit einander übereinkommen, nur daß die eine mit einer bloßen Kurbel, die andere mittelst eines Rades bewegt wird. Sie sind sonst beide völlig wie CAVALLO's Maschine eingerichtet. Nur am Kissen fehlt das Leder, statt dessen geht ein Stück Wachstaffett oder Seidenzeug vom untern Rande des Kissens aus, und über den Cylinder so weit hinweg, daß es fest an die einsaugenden Spitzen des ersten Leiters anstößt. Der Leiter zum — E ist an einem hölzernen Arme auf der Glassäule, die das Kissen trägt, fest, eine Vereinfachung, die eigentlich NAIKNE zuerst eingeführt hat, der die meisten Glascylinder-Maschinen in England, zum Theil von sehr großer Wirksamkeit, verfertigte. Die einzige, wesentlich neue, Einrichtung an den Cylinder-Maschinen, die zu den bisher beschriebenen noch hinzugekommen, ist die von NICHOLSON angegebene, um mittelst einer Cylinder-Maschine, wie dieses durch VAN MARUM später an den Scheiben-Maschinen so sinnreich ausgeführt worden ist, an einem und demselben Leiter beide Elektricitäten darzustellen. Zu diesem Behuf schlug er vor, an eben demselben Leiter zwei Kissen eines auf jeder Seite zu befestigen, das Reibzeug aber mit dem seidenen Lappen beweglich zu machen. Will man die entgegengesetzte E. haben, so löst man das Leder von dem Reibzeuge ab, und befestigt es an dem andern Kissen auf der entgegengesetzten Seite des Cylinders, der selbst nun nach der entgegengesetzten Seite umgedreht wird<sup>2</sup>. Indefs sind dergleichen Maschinen nie in Gang gekommen, und NICHOLSON's Beschreibung derselben ist selbst zu kurz, um sich eine recht deutliche Vorstellung davon zu machen.

### B. Glasscheiben-Maschinen.

Um das Jahr 1766 wurden die Maschinen mit *runden Glasscheiben* bekannt, welche der englische Künstler RAMSDEN mit vielem Beifalle verfertigte. Er gab sich für den Erfinder derselben aus, wofür ihn auch PRIESTLEY in der ersten Ausgabe

1 Versuch über die E. S. 14 ff.

2 Vergl. Gren's Journal der Ph. III. 56.



seiner Geschichte der E. erklärt, in der zweiten aber wird Dr. INGENHOUSS als Erfinder genannt. SIGAUD DE LA FOND<sup>1</sup> erzählt, daß er schon 1756 eine Scheibe von Krystallglas an einer Axe gedreht mit Vorthail als Elektrisirmaschine gebraucht habe; als sie ihm aber durch den allzustarken und ungleichen Druck des Kissens zersprungen sey, so habe er diesen Gedanken wieder aufgegeben. Nach einer Nachricht in der allgemeinen deutschen Bibliothek<sup>2</sup> ist der eigentliche Erfinder dieser Maschinen PLANTA, Stifter und ehemaliger Director des Haldenstein'schen Seminariums, der sich derselben um das Jahr 1760 bedient hat. Dr. INGENHOUSS<sup>3</sup> sagt, daß er seit dem Jahre 1764 angefangen habe, sich der Glasscheibe zu bedienen, weil er von der Reibung derselben an beiden Seiten sich viel versprochen. Er habe eine noch sehr unvollkommene Probe davon dem Dr. FRANKLIN und andern Freunden in London gezeigt, worauf sie bald von RAMSDEN und andern Künstlern nachgemacht worden.

Nach der ersten Einrichtung bestanden diese Maschinen aus einer kreisrunden Glasscheibe, welche in verticaler Stellung mit einer Kurbel gedreht wurde, die an einer eisernen, mitten durch die Glasscheibe hindurchgehenden Axe befestigt war. Die Scheibe wird von vier ovalen Kissen gerieben, die ungefähr zwei Zoll breit sind, und von denen je zwei an jeder Seite der Scheibe an den beiden Enden des verticalen Durchmessers stehen. Das Gestell besteht aus einem Brette, das man mit einer eisernen Klammer auf einen Tisch befestigen konnte. Auf dem Brette stehen zwei Pfeiler von Holz, die mit einander parallel laufen, und oben durch ein Querholz verbunden sind. Diese tragen in ihrer Mitte die Axe der Glasscheibe, und an sie sind auch die Kissen befestigt, die durch Schrauben mehr oder weniger festgedrückt werden können. Der Leiter war ein hohler Cylinder von Messing, an dessen Ende sich zwei Arme ausbreiteten, welche bis nahe an das Glas reichten, und an ihrer innern gegen die Scheibe gekehrten Seite mit Spitzen versehen waren. Eine umständliche Beschreibung dieser damals ge-

1 *Précis des Phén. él.* P. I. Sect 1. Chap. 2.

2 Anhang zum 13—24. Bande 1ter Abtheilung S. 549.

3 Vermischte Schriften herausgegeben von Molitor. 2. Aufl. Wien 1787. gr. 8. I. Bd. S. 172. u. f.

bräuchlichen Maschinen liefern SCHMIDT<sup>1</sup> und d'INARRE<sup>2</sup>. So viel auch diese Maschinen gleich im Anfange leisteten, so gaben sie doch bei dieser Einrichtung zu der Klage Veranlassung, daß die metallene Achse sehr viel von der erregten E. annehme und ableite. FONTANA hatte für das Cabinet des Großherzogs von Toskana eine solche Maschine mit einer doppelten Scheibe von 18 Zoll Durchmesser verfertigen lassen, wo jede Scheibe auf beiden Seiten an zwei Orten gerieben wurde. Diese gab so starke E., daß der Leiter Funken gegen die Axe schlug, welche durch die Kurbel und den Körper der drehenden Person in den Boden gingen.

CUTHBERTSON in Amsterdam half dem erwähnten Fehler dadurch ab, daß er die kupferne Achse zwischen beiden Glasscheiben mit einem gläsernen Ringe umgab, den er mit Siegelack an die Scheiben ankittete. Die beiden Arme des ersten Leiters führte er zwischen die beiden Scheiben hinein bis nahe an den Glasring, so daß sie alle dazwischen erregte E. aufnehmen mußten. Bei der ersten Einrichtung dieser Scheiben-Maschine war es nicht leicht möglich, die Kissen zu isoliren und negative E. zu erhalten. LE ROX in einer schon 1772 vorgelesenen Abhandlung<sup>3</sup> schlug daher vor, die Kissen an eine Glassäule zu befestigen, und zwei Leiter anzubringen, wovon einer mit dem Kissen verbunden, der andere gegen die Scheibe gerichtet ist, wodurch man in Stand gesetzt würde, beide Arten von E. wie bei den Cylinder-Maschinen zu erhalten. LICHTENBERG in Gotha hatte sich schon im Jahr 1773 eine sehr vollkommene Scheiben-Maschine zu positiver und negativer E. nach seiner eigenen Erfindung verfertigen lassen. Der Graf von BRILHAC gab eine Maschine mit zwei Glasscheiben an<sup>4</sup>, welche vermittelst eines großen Rades, eben so wie sonst die Glas-Cylinder, umgedreht wurden. Dadurch würde in dem Verhältnisse, in welchem in einer gegebenen Zeit mehr Glasfläche, als bei der gewöhnlichen Einrichtung, gerieben werden konnte, die Elektrizitätserregung unstreitig vermehrt werden können. Indefs geht

---

1 Beschreibung einrr Elektrisirmaschine und deren Gebrauch. Jena 1773. 4.

2 Von der E. Erster Theil. Frankfurt 1784. 8. S. 23 u. ff. Taf. IV.

3 Rozier observations sur la Physique. Tome IV. Janv. 1775. p. 53. ff.

4 Observ. sur la Physique May 1780.

dadurch der Vortheil einer mehr compendiösen Einrichtung verloren, und bei großen Glasscheiben nimmt die Gefahr des Zerbrechens sehr zu. Daher ist diese Einrichtung nicht in Gang gekommen, so wenig als die vom Abt BERTHOLON vorgeschlagene einer umgekehrten Scheibenmaschine, nach welcher sich ein runder Reiber zwischen zwei Glastafeln bewegte, so wie die Vorrichtung eines gewissen FRANZ MAGIOLLO in Venedig<sup>1</sup>, der an dem Rande eines buchsbaumenen Rades von 3 Fuß im Durchmesser 8 Glas-Platten von  $\frac{1}{4}$  Fuß Breite setzte, welche einen Glasring um dasselbe bildeten. INGENHOUS<sup>2</sup> stellte seine ganze Maschine auf 4 Glasfüße, wodurch also die Kissen zur Erhaltung der negativen E. isolirt werden können. Die Kissen selbst waren mit Leder und Flanell überzogen und wurden durch Federn angedrückt. Von ihnen gingen zwei Flügel von Wachstaffent nach Art des Lappens des Dr. NOOTH bei den Cylinder-Maschinen aus bis ganz nahe an die Arme des ersten Leiters.

Um die E. zu verstärken, wurden selbst drei Scheiben auf eine Axe gefaßt, wodurch aber die Isolirung der Reibkissen fast unmöglich, so wie die Bewegung der Maschine sehr erschwert wurde. Besonders suchte man aber durch Gröfse der Scheiben die Wirkung zu verstärken. SIGAUD DE LA FOND führt als die größte in Frankreich, die ihm damals bekannt geworden war, die des Herzogs von CHAULNES an, deren Scheibe 5 Fuß im Durchmesser hatte und bei günstiger Witterung Funken von 22 Zoll Länge gab<sup>3</sup>. Die größte Maschine dieser Art wurde in der Zeit, in welcher die bisher angeführten Verbesserungen allmählig bei den Scheibenmaschinen angebracht worden waren, von CUTHBERTSON für das Teyler'sche Museum in Haarlem gefertigt, welche durch die mit ihr von VAN MARUM angestellten Versuche so bekannt geworden ist. Sie besteht aus zwei Glasscheiben, jede von 65 englischen Zollen im Durchmesser, die aus Frankreich gekommen sind. Sie stehen  $7\frac{1}{4}$  Zoll weit auseinander, und werden an 8 Kissen, jedes  $15\frac{1}{4}$  Zoll lang gerieben. Die Axe und um sie an der Scheibe selbst ein Kreis von 33 Zoll Durchmesser ist mit einer harzigen Mischung bedeckt.

1 Licht. Magazin Bd. II. St. 1. S. 137.

2 Vermischte Schriften 1784. 8. S. 147.

3 Journ. de Phys. 1788. Nov. p. 62.



Die Achse liegt auf Glassäulen, auch steht das ganze Gestell der Maschine auf Glasfüßen, um die Reibkissen dadurch isoliren und negativ elektrisiren zu können. In gerader Linie mit der Achse 68 Zoll weit von den Scheiben steht eine gläserne 57 Zoll hohe Säule, die einen kupfernen, 22 Zoll langen, Cylinder mit kupfernen Kugeln von 9 Zoll Durchmesser an seinen Enden trägt. Am Ende von der Maschine abwärts hat dieser Cylinder eine Röhre mit einer Kugel von 4" Durchmesser, (von welcher die größten Funken erhalten werden s. u.) am andern Ende zwei rechtwinklich angesetzte Arme 9 Zoll lang am Ende mit Kugeln von 6 Zoll. Auf jeder Seite der Maschine parallel mit der Achse steht noch eine 57 Zoll hohe Glassäule mit einem solchen Cylinder. Aus jedem geht ein rechtwinklich gebogener Arm 14 Zoll lang hervor. Beide Arme kommen zwischen die Scheiben, und haben an jeder Seite vier Spitzen zum Einsaugen. Diese drei Hauptstücke des Leiters sind noch durch zwei kupferne Cylinder verbunden, der ganze Leiter aber hat  $23\frac{1}{4}$  Quadratfuß Oberfläche. Zwei Personen, bei langer Dauer vier, die bei negativer Elektrisirung auf einem eigenen Gestelle isolirt sind, drehen die Scheiben an ihrer langen Kurbel um. So riesenhaft auch die Wirkungen dieser Maschine sind, so ist sie doch weit entfernt von dem Ideale einer vollkommen gebauten Scheibenmaschine. Insbesondere gilt dieses von der Einrichtung derselben für die negative E, die daher auch viel schwächer als die positive ausfällt. Da man nämlich die Reibkissen nicht für sich allein isoliren kann, sondern das ganze Gestell und mit diesem die zwei Personen, die sie drehen, mit isoliren muß, so wird der Luft eine allzugroße leitende Fläche dargeboten, und dadurch die Zerstreuung der negativen E. und die Zuleitung von positiver aus der Atmosphäre zu sehr begünstigt.

CUTHBERTSON, der diese große Maschine verfertigt hatte, führte eine ähnliche in einem kleinern Maßstabe aus, deren Einrichtung hier noch eine nähere Angabe verdient, da sie zu einer Reihe interessanter Versuche der berühmten holländischen Physiker J. R. DEIMANN und A. PAETS VAN TROOSTWYK gedient hat<sup>1</sup>.

Diese Maschine besteht aus zwei Glasscheiben von 31 engl.

---

<sup>1</sup> Beschreibung einer Elektrisirmaschine u. a. w. herausgegeben von JOHN CUTHBERTSON Leipz. 1790. 8.

Zollen Durchmesser, welche 7 Zoll weit von einander parallel an einer Achse stecken und durch vier Paar Kissen gerieben werden, welche 8 Zoll lang, 2 Zoll breit, auch wie bei der Teyler'schen mit Leder überzogen, und an ihrem vordern Rande mit Streifen von Wachstaffent versehen sind. Die Achse der Scheiben ist von Messing und hat 1,5 Z. Durchmesser. In der Nähe der Scheiben ist sie mit hölzernen Cylindern umgeben, welche 4 Zoll dick mit einem el. Kitt überzogen sind, so wie die Scheiben selbst bis auf 3 Zoll weit von der Achse einen Ueberzug von Siegelack haben. In das Ende der Achse, wo sich die Kurbel befindet, sind Schraubengänge geschnitten, mittelst deren ein Stück massives, mit Siegelack überzogenes Glas 10 Zoll im Durchmesser und zwei Zoll dick an die Achse geschraubt wird. An dieses Glas ist auf der innern Seite ein Stück Messing mit einer Schraubenmutter, und an der äußern eine viereckige messingene Platte mit einer Schraube befestigt. An dieser sitzt die Kurbel, die einen Kreis von 22 Zoll Durchmesser beschreibt. Die Achse wird von drei Säulen aus massivem Glase getragen; zwei davon befinden sich an dem vordern Theile, jede 4 Zoll weit von der Kurbel entfernt, die dritte trägt der Achse hinteres Ende. Ihre Höhe ist 3 Fuß 4 Zoll; jede Säule besteht aus zwei Stücken, die in der Mitte durch einen messingnen Cylinder verbunden sind. Das Fußstück und Gebälke der Maschine, an welche auch die Kissen befestigt sind, ist von Mahagoniholz. Das Gebälke, welches die obern Kissen trägt, hat keine größere Oberfläche, als eben nöthig ist, um die Vorrichtung, an welcher die Kissen sind, zu halten. Unter der zwei Zoll dicken Mahagonitafel, auf welcher die Glassäulen befestigt sind, welche die Maschine tragen, befindet sich eine andere Tafel von Mahagoniholz, von eben der Gestalt und Dicke, wie das Fußstück; diese ist an Letzteres angeschraubt, unten ruht sie auf drei massiven Glassäulen, die 2 Z. dick und 16 Z. lang sind. Diese Säulen sind mit ihrem Fusse in eine andere Tafel von Mahagoniholz befestigt, welche eben die Form hat, wie die vorigen, nur etwas größser ist, mit welcher letztern Tafel die Maschine den Fußboden berührt, und ihrer eigenen Schwere überlassen, hinlänglich fest steht, was auch den Vortheil gewährt, daß man die Maschine zu jeder Zeit verrücken kann. Der erste Leiter besteht aus 5 hohlen messingnen Cylindern. Zwei derselben, welche GUTHBERTSON die *Arme*

nennt, haben die Gestalt eines Winkelhakens; an dem einen Ende derselben befinden sich die *Empfangstücke*, welche die E. aufnehmen, am andern Ende gehen unter einem rechten Winkel zwei Arme heraus, die sich in das Hauptstück des Conductors endigen. Bei allen Absätzen dieser Stücke sind Kugeln angebracht. Die Empfangstücke haben an jeder Seite fünf stählerne Spitzen, und ihre Entfernung von der Achse beträgt 8 Zoll. Der ganze erste Leiter ruht auf einer 2 Zoll dicken und 2 Fuß hohen massiven Glassäule, welche da, wo der Conductor aufliegt, in einer Länge von 6 Zoll mit einem dicken, nach unten hin dünner werdenden, Ueberzuge von Siegellack bedeckt ist. Um die Mitte der Säule befindet sich abermals ein solcher spindelförmiger Ueberzug. Beim *positiv* Elektrisiren wird ein Messingdraht von  $\frac{1}{4}$  Zoll Durchmesser mit dem Gebälke der Maschine verbunden. Dieser ist an der Decke des Zimmers befestigt, an einer Wand auf den Fußboden herab und zwischen den Tafeln desselben bis an das andere Ende des Zimmers fortgeführt, wo er durch ein Loch im Boden bis in eine Grube geht, die beständig mit Grundwasser angefüllt ist. Mit diesem leitenden Drahte wird auch das Fußstück verbunden. Auf diese Art wird dem Kissen die el. Materie zugeführt, und wenn man die E., welche die Maschine einem andern Körper mitgetheilt hat, wieder hinwegschaffen will, wird dieser letztere ebenfalls mit dem leitenden Drahte verbunden.

Zum *negativ* Elektrisiren nimmt man die Empfangstücke von den Armen ab, und stellt den Conductor so auf die Glassäule, daß die Arme in einer Verticalebene stehen, und Kopf und Fuß des Pfeilers, welcher die Achse trägt, berühren. Um die positive el. Materie, welche die Scheiben durch das Reiben an den Kissen erhalten, wieder abzuführen, und dadurch die Anhäufung der — E an den Kissen zu erhalten, wird bei der Teyler'schen und andern Scheiben-Maschinen der gewöhnliche positive Leiter mit dem Fußboden verbunden. Hier aber werden zwei besondere Stücke dazu gebraucht, die zu beiden Seiten der Mitte des Fußstückes zwischen die Ränder der Scheiben gestellt werden. Von diesen beiden Stücken besteht jedes aus einer massiven Glassäule, oben mit einer hölzernen Bekleidung versehen; in welche das Empfangstück, das sich vorhin am Arme des ersten Leiters befand, mit seiner Kugel gesteckt wird. Auf dieser Kugel sitzt noch eine kleinere, von der ein Draht



zum Boden herabgeht und die el. Materie abführt. Diese Vorrichtung kann auch gebraucht werden, um Batterien ohne den großen Conductor positiv zu laden, indem man sie mit dem erwähnten Drahte verbindet. Eben so kann zur negativen Ladung einer Batterie ein kleinerer Leiter gebraucht werden, der aus einer gebogenen messingnen Röhre von 1 Zoll Durchmesser besteht, und zwei Fuß von dem hintern Pfeiler der Maschine absteht. Diese Einrichtung verschafft also den Vortheil, Batterien sowohl positiv als negativ ohne einen Conductor von großem Umfange laden zu können, der sonst der feuchten Luft zu viel Fläche darbietet. Man hat auch noch den Nutzen, daß man auf diese Art kein so großes Zimmer zu den Versuchen bedarf.

VAN MARUM beschäftigte sich aber besonders mit der Verbesserung der Scheiben-Maschine, und wir verdanken ihm die vollkommene Einrichtung, welche sie nunmehr besitzt, und wodurch sie jede andere Art von Elektrisirmaschinen übertrifft. Im Jahre 1789 machte er zuerst eine bessere Einrichtung der *Reibzeuge* bekannt<sup>1</sup>, welche vorzüglich darin bestand, daß er an dem Ende derselben, wo die Scheibe bei ihrer Bewegung sie verläßt, den Wachstaffent von Dr. NOOTH anbrachte mit einer angemessenen Einrichtung, um ihn recht glatt zu spannen, auch richtete er die Reibkissen selbst so ein, daß sie an das Glas auf eine gleichförmige Art angedrückt wurden. Im Jahre 1791 erschien aber die Beschreibung und Abbildung der ganz neuen Einrichtung der Scheibenmaschine selbst in einem Schreiben an INGENHOUS<sup>2</sup>, die wir hier wieder ihrem Wesentlichen nach mittheilen, da diese neu eingerichtete Maschine als eine Mustermaschine zu betrachten ist.

---

1 Lettre de M. van Marum à Mr. le Chev. Landriani à Milan, contenant la description des frottoirs électriques, dont l'effet surpasse de beaucoup celui des frottoirs ordinaires. à Haarlem 1789. 4; auch im Journal de Physique Avril 1789 S. 274. ff.; übers. in Gren's Journal der Physik II. 167.

2 Description d'une Machine électrique construite d'une manière nouvelle et simple, et qui réunit plusieurs avantages sur la construction ordinaire im Journal de Physique Juin 1791, auch angehängt der Tweede Vervolg. der Priefnemingen u. s. w. Haarlem 1795. Uebers. im Gothaischen Magazin für das Neueste aus der Physik VII. Bd. 4tes St. S. 461 ff. ingl. in Gren's Journ. der Physik IV. 3. u. ff.

Das Hauptaugenmerk VAN MARUM's bei der Errichtung seiner Maschine war, dasselbe mit der Scheibenmaschine zu leisten, was NICHOLSON durch eine neue Einrichtung an der Cylindermaschine bewirkt hatte, nämlich an einem und demselben Leiter *beide Elektricitäten*, die positive und die negative darstellen zu können, demnächst aber auch die negative E. von derselben Stärke wie die positive zu erhalten, was bei der früheren Einrichtung, wo die negative E. nur durch Isolirung der ganzen Maschine erhalten werden konnte, unmöglich gewesen war. Die beschriebene

Fig. 41 u. 42. Maschine hat eine Scheibe von 32 Zoll. Die Reibzeuge an derselben sind unmittelbar isolirt, indem jedes Paar von einer eigenen Glassäule A getragen wird. Bei den Scheibenmaschinen, wie sie sonst eingerichtet waren, sind die Reibzeuge vertical gestellt, es müssen also zwei Seitenpfosten dabei seyn, die oben ein Querstück tragen, an welchem die oberen Reibzeuge befestigt werden. Um bei dieser Einrichtung eine vollkommenere Isolirung der Reiber erhalten zu können, sind Anstalten nöthig, welche VAN MARUM früher bei einer aus zwei Scheiben bestehenden Maschine angebracht hatte, die aber eine unbequeme Ausdehnung herheführten. Die neue bequemere horizontale Stellung und damit erreichte vollkommene Isolirung der Reibkissen wird nur dadurch möglich, daß die Axe der Scheibe Bb auf einer einzigen Säule C ruhet und auf derselben gedreht wird. Diese letztere Säule hat aus diesem Grunde ein verlängertes Gesimse K, welches zwei kupferne Pfannen D trägt, die ganz nahe an den Enden des verlängerten Gesimses angebracht sind, worin sich die Achse drehet, und an welchen zwei entsprechende, über die Achse greifende, Ueberlagen durch zwei starke Schrauben befestigt sind, um die Achse gehörig festzuhalten. Letztere hat ein Gegengewicht O von Blei, um zu verhüten, daß das Gewicht der Scheibe nicht zu viel Reibung in den Ueberlagen D verursache. Man sieht gleich beim ersten Blicke, daß die Reibzeuge von allen umgebenden Gegenständen durch ihre gläsernen Träger hinlänglich entfernt sind, um beim negativen Elektrisiren E. aus ihnen anziehen zu können, die Achse etwa allein ausgenommen, die aber zum Theil aus einem Nichtleiter verfertigt ist, um die Anziehung des + und die Zerstreuung des — nach ihr zu verhindern. Der Bogen des Conductors EE, welcher die beiden Zuleiter (Einsauger des + E) FF trägt, ist

an der Achse G fest, welche sich in der Kugel H dreht. Diesem Bogen oder Halbkreise EE gegenüber an der andern Seite der Scheibe befindet sich ein anderer Bogen JJ aus Messingdraht von  $\frac{1}{4}$  Zoll Dicke, an dessen Enden zwei kleinere Zuleiter LL sich befinden, der auf die Achse durch eine Scheibe, von welcher seine beiden Arme ausgehen, aufgesteckt ist, und frei um dieselbe gedreht werden kann, wie der Bogen EE, um ihn entweder in die verticale oder horizontale Stellung bringen zu können, in welcher letzteren er einerseits den obern, andererseits den unteren Rand der Reibkissen berührt, um sie beim *positiven* Elektrisiren mit (positiver) E. zu versehen. Will man sich im Gegentheile desselbigen Conductors für die *negative* E. bedienen, so hat man nichts weiter nöthig, als den Bogen EE zu drehen, bis seine Zuleiter FF die Reibzeuge berühren, und den Bogen JJ in die verticale Stellung zu bringen, um die E. zu absorbiren, welche durch das Reiben auf der Oberfläche der Scheibe haftet, zu welchem Behuf die kleinen Zuleiter LL ungefähr  $\frac{1}{8}$  Zoll von der Scheibe abstehen. Die sonstige Einrichtung des ersten Leiters an dieser Maschine gewährt durch seine Stabilität, indem er mit derselben ein Stück ausmacht, einen bedeutenden Vortheil vor den sonst gebräuchlichen ersten Leitern der gewöhnlichen Elektrisirmaschine, denen man stets wieder ihre rechte Stellung geben muß, und die selbst während der Versuche wegen der Erschütterung des Bodens ihre Lage in Beziehung auf die Scheibe verändern können. Der Conductor besteht bloß aus einer Kugel H von 9 Zoll Durchmesser durch drei Schrauben auf eine kleine Haube M befestigt, welche an eine Zwinge gelöthet ist, die auf den Träger N gekittet wird, und dieser Träger ist auf dem Bodengestelle der Maschine festgemacht. Die Zuleiter FF sind ohne Spitzen, es sind Cylinder von 6" Länge und  $2\frac{1}{4}$  Breite aus dünnem Kupfer, die sich in Halbkugeln endigen. VAN MARUM beabsichtigte vorzüglich dadurch das Ausströmen der E. gegen das Reibzeug zu verhindern, welches aus den demselben am nächsten gelegenen Spitzen der Saugarme bei der gewöhnlichen Einrichtung statt finde. Indefs haben mich Versuche mit einer ganz nach dem Muster der beschriebenen eingerichteten Maschine gelehrt, daß diese Art von Zuleitern, wenn sie auch der Scheibe noch so nahe gebracht werden, (VAN MARUM näherte sie bis auf  $\frac{1}{8}$  Zoll) doch die E. nicht so vollkommen einsaugen,



als Spitzen, und dafs man auch das Ausströmen nach dem Reibkissen (und nach der Achse, welches nicht weniger in Betrachtung kommt) hinlänglich verhütet, wenn man an die Enden der beiden Bogen zwei runde, etwa 5" im Durchmesser haltende, etwas ausgehöhlte Scheiben anbringt, die an ihrer der Glasscheibe zugekehrten ausgehöhlten Fläche mit drei Spitzen versehen sind. Um die Zerstreuung der E. des Conductors längs den Trägern zu verhüten, sind diese mit Kugeln T T von Mahagoniholz versehen, welche zugleich die kupfernen Zwingen, die auf die Träger eingekittet sind, bedecken, deren Ränder, wenn sie unbedeckt wären, den Verlust eines grofsen Theils der dem Conductor mitgetheilten E. verursachen würden. Alle drei Träger haben auch unten Ringe von Mahagoniholz, V, V, V, um die kupfernen Zwingen zu bedecken, in welche die Träger gekittet, und welche mit breiten Füfsen versehen sind, um auf der Basis des Apparats mittelst eiserner Schrauben recht gut befestigt zu werden.

Eine besondere Sorgfalt hat VAN MARUM darauf verwendet, die Achse an seiner neuen Maschine isolirend zu machen, um alle Zerstreuung der E. durch dieselbe möglichst zu verhindern. Die Mitte des nicht leitenden Theils der Achse ist ein Cylinder von Nufsbaumholz a a a a, der am Feuer so stark ausgetrocknet worden ist, dafs er so gut isolirt als Glas. Er wird nachher, wenn er noch heifs ist, mit Bernsteinfirnis überzogen. Die beiden Enden dieses Cylinders, welche von einem kleineren Durchmesser sind, werden durch starke Hammerschläge in starke kupferne Kappen oder Zwingen b und c eingeprefst, und durch drei eiserne Schrauben d d festgehalten. Der Cylinder aa und die beiden Zwingen b, c sind mit einer Lage von Gummilack e e e e bedeckt, um den hölzernen Cylinder desto besser in seinem isolirenden Zustande zu erhalten und zu verhindern, dafs der Stand der Zwingen c nicht gegen die andere Zwingen ausströme, was verursachen würde, dafs es auch die Zuleiter des Conductors gegen die Achse thäten. Der Boden der Zwingen b ist auf das Ende der eisernen Achse B festgeschraubt. Der Boden der Zwingen c, der 4" im Durchmesser hat, endigt sich in eine Achse, von 1" Dicke und 2" Länge, deren Ende zu einer Schraube geschnitten ist. Man stellt die Glasscheibe darauf und drückt sie durch eine Schraubenmutter h von Buchsbaumholz, die zu einer Halbkugel abgedreht ist, fest. Zwischen

der Fläche der Zwinge und der Scheibe und zwischen dieser und der Schraube *h* sind zwei Ringe von Filz, und in dem Loche der Scheibe, das zwei Zoll im Durchmesser hat, ist auch ein Ring von Buchsbaumholz, damit die Scheibe auf keine Weise das Kupfer berühre und keine Risse darin entstehen. Die Schraubenmutter *h* hat zwei Löcher *i i*, um die Spitzen eines eisernen Schlüssels aufzunehmen, mit welchem man auf und zuschraubt. Diese Art der Fassung der Scheibe gewährt mannigfaltige Vortheile vor der sonst gewöhnlichen, wo die Scheibe zwischen zwei Backen fest gekittet wurde. Die Gefahr, welche beim Aufkitten der Backen für das Springen der Scheibe statt findet, fällt hier ganz weg, die Maschine wird ungemein leicht transportabel, da die Scheibe für sich allein, wie jedes Spiegelglas leicht verpackt, und auch die übrigen Theile, von einander getrennt, bequem zusammengelegt werden können; endlich ist, wenn man ein Unglück mit der Scheibe gehabt haben sollte, der ganze übrige Apparat unverändert zu gebrauchen, indem man bloß eine neue Scheibe anpaßt. Außer allen diesen Verbesserungen empfiehlt sich diese neue Maschine auch noch durch sehr zweckmälsig eingerichtete Reibzeuge von der Art, wie sie **VAN MARUM** in jenem früheren Schreiben an **LANDRIANI** be- Fig. 43. schrieb hat. Sie werden aus einer Holzplatte, die die Rückwand derselben bildet, gefertigt, dieses Holz wird mit einem äußerst locker gesponnenen dicken und elastischen Wollengarn (oder auch mit Roßhaaren) belegt, und mit schwedischem Handsleder oder dünnem Kalbsleder überzogen. Nach einer ersten Einrichtung hatte **VAN MARUM** die Scheibe an Taffent gerieben, der durch ein mit Sammet überzogenes Holz an das Glas angedrückt wurde; bei größeren Maschinen, wie namentlich bei der Teyler'schen, bei welcher er diese Einrichtung anbringen wollte, war aber die Reibung zu stark, und er mußte daher zum Leder wieder seine Zuflucht nehmen, das unter allen Umständen den Vorzug verdient. Ihre Länge beträgt bei der van Marumschen Maschine 9'', wodurch also die Scheibe in einer sehr großen Ausdehnung gerieben wird, und wobei zwar das vordere Ende der Reibkissen der Achse sehr nahe kommt, bei der isolirenden Beschaffenheit derselben aber darum doch, wenn negativ elektrisirt wird, kein Ausströmen nach derselben zu befürchten ist. Außerdem ist dieses vordere Ende mit Scheiben von Gummilack *y y* bedeckt, welche auf drei Seiten

hervorstehen, und verhindern, daß die Ränder und Ecken dieses Theils im erwähnten Falle keine E. einziehen (nämlich im Sinne der Franklin'schen Theorie). Auch ist ein Paar der Reibzeuge mit einer Kugel J versehen, um zu verhindern, daß die Enden der hölzernen Stäbe  $\alpha\alpha$ , an welchen der Wächstafel befestigt ist, nicht E. einsaugen. Am andern Paare der Reibzeuge ist es dadurch verhindert, daß die Stäbe  $\beta$  so kurz gemacht werden, daß die Kugel T das Einsaugen verhindert.

Fig. 41. Die Breite dieser Reibzeuge beträgt nur  $2\frac{1}{4}$ ". Sie werden durch eiserne (oder messingene) Federn  $e, e$  festgedrückt, welche durch eine gemeinschaftliche Schraube nach Belieben angezogen werden können. An jedes Reibzeug ist eine Eisen- (oder Messing-)Platte  $x, x$  angemacht, welche  $3''$  lang und  $1''$  breit ist. Sie ist durch Schrauben auf dem Rücken des Reibzeuges befestigt, und diese Platte ist an das Ende der Feder durch ein gewöhnliches Charnier festgemacht. Jedes Paar der Reibzeuge ist durch eine Schraube auf eine kupferne Platte befestigt, welche die Form eines Schwalbenschwanzes hat, und welche in eine Kugel Z von  $6''$  im Durchmesser, die auf die Zwingen des gläsernen Trägers A geschraubt ist, paßt. Der Theil der Kugel Z, welcher dem Rande der Scheibe gegenüber steht, ist bei  $\frac{1}{4}$  des Durchmessers abgeschnitten, so daß der Schnitt fast  $5''$  im Durchmesser hat. An dieser Stelle ist eine Kupferplatte  $aa$  von  $\frac{3}{4}''$  Dicke angelöthet, welche in Form eines Schwalbenschwanzes ausgehöhlt ist, um den Schieber oder die Platte von Kupfer  $aa$  aufzunehmen. Die Mitte dieses Schiebers ist viereckt durchbohrt, um eine Schraube  $c$  durchzulassen. Die Eisenplatte  $dd$ , welche die beiden Federn  $ee$  durch Charniere verbindet, wird über diese Schraube gesteckt, und auf dem Schieber  $aa$  durch Hülfe einer starken Schraubenmutter  $f$  festgehalten. Man bringt die beiden Schieber  $aa$  an ihre respectiven Stellen an der Kugel Z von oben her, und da sie unten schmaler sind, als oben, so müssen sie fest halten, wenn sie weit genug herabgedrückt sind. Die dünnen Eisenbleche, womit die Reibzeuge auf ihrem Rücken versehen sind, und welche das Charnier  $xx$  berühren, indem sie die ganze Breite des Reibzeuges bedecken, schliessen sich an die mit Amalgama bestrichene Fläche an. Die Bleche haben hier den doppelten Nutzen, den Uebergang des el. Fluidums gegen das Amalgama zu erleichtern, wenn man *positiv* elektrisirt, und die Communi-



cation zwischen dem reibenden Amalgama und dem Conductor am vollkommensten zu machen, wenn man sich der *negativen* E. bedient. Die Art der Befestigung und die Form der Flügel von Wachstaffent, die an die Reibkissen angebracht werden, erhellet aus der Zeichnung hinlänglich, und die erforderlichen Eigenschaften des Taffents sind oben angegeben.

Außer dieser Einrichtung der Scheiben-Maschine scheint mir noch diejenige eine nähere Beschreibung zu verdienen, durch welche der Zweck *gleich starker positiver und negativer Elektrisirung* eben so vollkommen, aber auf eine viel einfachere Weise erreicht wird, und welche neben diesem Vorzuge noch viel größere Wirkungen durch die sogenannte einfache, nicht verstärkte, E. am ersten Leiter hervorbringt, wenn sie gleich in Rücksicht auf die wirkliche Quantität der durch das Reiben erregten E., und eben darum beim Laden von Flaschen und Batterien nachsteht. Ich theile zu diesem Behuf eine Beschreibung und genaue Abbildung meiner eigenen Maschine mit. Sie ist von einem schon verstorbenen, sehr geschickten, Künstler Bont in Hamburg gearbeitet, welcher viele empirische Kenntnisse in diesem Fache besaß, und aus langer Erfahrung die Verhältnisse der Conductoren, ihre Länge, Dicke, ihre Endungen, um das Maximum von Wirkung zu erhalten, sehr richtig zu Fig. bestimmen wußte. Das Eigenthümliche dieser Maschine be-<sup>44 u.</sup><sub>45.</sub> steht darin, daß die Scheibe nur von einem einzigen Paare Reibkissen, die wie an der van Marum'schen Maschine eine horizontale Stellung haben, gerieben wird, und daß diesem Paare Reibkissen gegenüber sich der Einsauger befindet. Alle Maße sind nach Pariser Maß bei jedem Theile genau bemerkt. Die Scheibe von dem besten polirten weißen Glase, deren Rand am Umfange sehr genau abgeschliffen ist, worauf bei Scheiben sehr viel ankommt, ist auf eine sehr einfache und doch solide Weise auf ihre hölzerne Axe gefaßt. An dieser ist nämlich auf der einen Seite des Glases, welche nach der Kurbel hingerrichtet ist, eine hölzerne Halbkugel, aus einem Stücke gedreht, angebracht, in der andern Hälfte der Axe dagegen, da wo sie an das Glas angrenzt, ein Schraubengewinde eingeschnitten. Nachdem die Axe durch das Loch der Scheibe, das nicht ausgefüllt zu seyn braucht, durchgesteckt ist, wird eine andere gleich große Halbkugel, in welche eine, jener männlichen entsprechende, weibliche Schraube eingeschnitten ist,

auf dieselbe auf und fest an die Glasscheibe angeschraubt, und um dieses Anschrauben recht dicht machen zu können, werden die nach der Scheibe hingekehrten Flächen der beiden Halbkugeln mit Scheiben von weichem und recht gleichförmigem Schafleder versehen, die zu diesem Behuf in der Mitte ein Loch haben, um auf die Axe aufgesteckt zu werden. Das feste Anschrauben geschieht mittelst eines starken zweiarmigen Schraubenziehers, zu dessen Anbringung in jener aufzuschraubenden Halbkugel die nöthigen Löcher angebracht sind<sup>1</sup>. Die hölzerne Axe ist von einem recht trockenen und harten Holze, und um sie noch isolirender zu machen, so wie die Halbkugeln mit einem guten Firniß dick überzogen. Diese Axe ruht auf beiden Seiten auf zwei hohen massiven Glassäulen, welche in eine starke hölzerne Fassung von Mahagoniholz mit einem eingeschnittenen Lager für die Axe eingelassen sind. Die obere Hälfte dieses Lagers ist durch zwei starke Holzschrauben mit wohl abgerundeten Köpfen fest angeschraubt. Die Kurbel ist eine starke Glasstange, deren Handgriff ebenfalls von wohl polirtem Mahagoniholze gemacht ist, und die am andern Ende in eine große ringförmige Fassung von Mahagoniholz, welche über die Achse greift, eingekittet ist. Das Reibzeug besteht

1 MUNCKE vermeidet die Pressung, welche die Scheibe hiernach in ihrer Mitte erleidet, dadurch, daß er die ledernen Scheiben auf beiden Seiten mit etwas venetianischem Terpentin bestreicht, wodurch sie so fest an das Glas und Holz kleben, daß es keines Anziehens der Schraube bedarf. Hiermit ist indess der Nachtheil verbunden, daß nach dem unglaublichen Erhärten des Terpentins die Halbkugeln von der Scheibe nicht wieder getrennt werden können. Deswegen pflegt derselbe den kugelförmigen Theil der Axe aus vier Segmenten verfertigen zu lassen, wovon die zwei, welche an der Scheibe anliegen, etwa 0,75 bis 1 Z. dick am Glase auf die angegebene Weise festgeklebt, und dann nach dem Durchstecken der Achse mit den beiden andern durch Pflöcke verbunden werden. Fig. 46 zeigt eine solche Fassung für zwei Scheiben, wobei aa eine massive gläserne Axe ist, h deren messingene Fassung mit einem Theile der gläsernen Kurbel b; die parallelen Scheiben e, d liegen zwischen den aufgeklebten Stücken aa; á á, deren Befestigung auf dem hölzernen Ueberzuge der gläsernen Axe an der Zeichnung ersichtlich ist, ß, ß endlich sind die halbkugelförmigen Schlufsstücke. Man kann sonach beide Scheiben mit den aufgeklebten Stücken aa; á á von der Axe nehmen, und durch zwischengelegte Stücke Papier ihre Flächen leicht völlig parallel machen.

Fig.  
46.

Fig.  
47 u.  
48.

aus zwei Stücken, einem hölzernen an welches die das Kissen andrückende Feder befestigt ist, und dem eigentlichen Reibkissen gg, welches davon getrennt werden kann. Das untere Stück ist mit einem Ansätze in die hölzerne Kugel d fest eingelassen, und mit dieser Kugel auf die Glassäule pp, wodurch der Reibungsapparat auf das vollkommenste isolirt ist, festgekittet. Auf der innern Seite dieser in die Kugel eingelassenen Stücke ist eine starke gabelförmige, eiserne, wohl lackirte Feder angebracht, die mit ihrer Krümmung an die dem Rande der Scheibe zugekehrte Fläche der hölzernen Kugel durch eine Schraube befestigt ist, mit ihren beiden Armen längs den Ansätzen jener Holzstücke an ihrer innern Seite hinläuft, mit denen auf beiden Seiten eine aufwärts gehende gabelförmige Feder verbunden ist, die mit ihren weit aus einander stehenden Armen in zwei Höhlungen des eigentlichen Reibkissens eingreift. Zu diesem Behuf besteht dieser Theil des Reibers aus einer starken Holzplatte mit einem Rahmen, über welchem das eigentliche mit gutem Kalbsleder überzogene Kissen gespannt ist, an dessen Rückseite noch kreuzweise federnde Streifen von Eisenblech angebracht sind, an welchen die gleichförmige Feder anliegt. Um diesen für sich beweglichen und abnehmbaren Theil des Reibzeugs an der gabelförmigen Feder festzuhalten, sind die Enden ihrer Arme in Ringe umgebogen, durch welche der messingene Stab pp gesteckt wird, der an seinem Ende mit der elfenbeinernen Kugel r versehen ist, um alles Ausströmen zu verhindern. Um das Reibkissen beliebig stark andrücken zu können, geht auf jeder Seite durch den Rücken des festen Theiles eine hölzerne Schraube, welche auf die aufwärts gehende Feder, da wo sie sich in die Gabel spaltet, aufdrückt, und nach dem Grade, wie sie angezogen wird, diesen mehr oder weniger stark an den gegen die Scheibe gekehrten elastischen Theil des eigentlichen Reibkissens andrückt. Der horizontale Theil der Feder ist an einem Messingstab angeschraubt, der durch die Kugel d hindurchgeht, und an seinem Ende eine hölzerne, wohl lackirte, Kugel e trägt. Alle Ränder der Reibzeuge sind auf das vollkommenste abgerundet, und alles Holzwerk ist wohl überfirnist.

Der Einsauger c ist eine Gabel von wohl lackirtem nach Fig. 44.  
 außen abgerundeten Holze, von derselben Länge, wie das Reibkissen, deren innere Fläche ausgehöhlt und mit einigen



Spitzen besetzt ist, über welche noch ein ganz dünner Taffent gespannt ist. Diese Spitzen sind in Metallstreifen eingelassen, welche in Verbindung mit einem kupfernen Stifte sind, der durch die Kugel c hindurchgeht, frei in einer Länge von 7" hervorsteht, und eben so wie der messingene Stab am Reibkissen mit einer hölzernen Kugel b sich endigt. Zwischen den Armen dieser Gabel bewegt sich die Scheibe so nahe durch, daß sie beinahe von ihr berührt wird. Um den Taffent gehörig zu spannen, ist oben in das Lager der Axe ein wohl lackirter hölzerner Stab eingesteckt, der sich in eine Glassäule endigt, von welcher ein hölzerner Querarm ausgeht, der zwei mit der Scheibe in einer Richtung befindliche, an ihren beiden Enden durch eine Kugel von Elfenbein zusammengehaltene Leisten trägt, zwischen welchen der Taffent geklemmt ist, der mit dem untern Rande der nach den Reibkissen gerichteten Flügel an diese selbst angenäht ist.

Fig.  
49.

Zu dieser Maschine gehören zwei Conductoren von Messingblech, die auf beinahe 3 Fuß hohen Glassäulen isolirt stehen, von cylinderischer Form, 3' 1" lang und 4" 2" im Durchmesser, die sich in zwei Knöpfe von einem etwas größeren Durchmesser endigen, in deren Mitte messingene Röhren, die bis zu einer Länge von 1' 2" ausgezogen werden können, eingesteckt sind, wovon sich die eine in eine kupferne Kugel von 4" 3", die andere in eine Kugel von 2" 4" endigt. Beim Gebrauche der Maschinen werden diese Conductoren mit ihren kleinen Kugeln in dichte Berührung mit den messingenen Stäben in senkrechter Richtung auf dieselben gebracht, und da unter diesen Umständen auf beiden Seiten sich alles auf gleiche Weise verhält, so werden die Aehnlichkeiten und Verschiedenheiten der positiven und negativen E. um so entscheidender, und es ist ein ganz besonderer Vortheil dieser Einrichtung, daß man mit beiden E. zu gleicher Zeit ganz unter denselben Umständen experimentiren kann. Da nur ein Paar Reibzeuge hier angebracht ist, so geschieht die Bewegung dieser Maschine mit großer Leichtigkeit, auch bei starkem Andrücken der Reibkissen. Der größte Vortheil dieser Art der Construction ist jedoch die bei gleichem Durchmesser der Scheiben größere Entfernung des ersten Leiters vom Reibkissen, als bei der Anbringung von zwei Paar Reibkissen, wodurch die Entladung des ersten Leiters nach dem Reibkissen, und umgekehrt (letzteres beim negativen

Elektrisiren) erschwert wird, und die Anhäufung und Intensität der E. in dem Conductor und eben damit die Länge und Stärke des einfachen Funkens, die Gröfse der Feuerbüschel u. s. w. sich viel weiter treiben läfst. Wie außerordentlich viel die eben beschriebene Maschine zu leisten vermöge, werden wir weiter unten bei der Vergleichung ihrer Wirkungen mit denjenigen von gleich grofsen Scheiben deutlich, ersehen. Ohne Zweifel hängt übrigens die außerordentliche Wirksamkeit derselben, aufser der Güte der Scheibe, von der vollkommenen Isolirung ab, indem alles Metall auf das sorgfältigste vermieden, alle Kugeln am Reibzeuge und dem Einsauger von wohl überlackirtem Holze gemacht, die Glassäulen blofs in Holz eingelassen sind u. d. g. m. Beim Gebrauche dieser Maschine zur Ladung von Batterien wird der grofse Leiter gar nicht gebraucht, sondern die Verbindung unmittelbar mit dem aus der Kugel des gabelförmigen Einsaugers hervorstehenden Messingstabe gemacht, so wie denn auch, wenn man blofs Versuche mit positiver E. anstellen will, der andere grofse Conductor nicht gebraucht, sondern das Reibzeug durch einen starken Draht unmittelbar mit dem Erdboden in Verbindung gesetzt wird.

### C. Glas - Glocken - Maschine.

WOLFRAM hat eine neue Art von Elektrisir-Maschinen in Fig. 50. Vorschlag gebracht, die aus ähnlichen Glasglocken bestehen, wie diejenigen, die zu Recipienten bei der Luftpumpe dienen<sup>1</sup>. Eine solche Glocke dreht sich, ihren gewölbten Theil nach unten gekehrt, auf einer senkrecht stehenden Achse, und wird nicht nur an der äufsern, sondern auch an der innern Fläche gerieben, wodurch sie sich von der Cylinder-Maschine wesentlich unterscheidet, und gleichsam mit der Scheiben-Maschine Aehnlichkeit bekommt.

Das Gestell A gleicht einem Säulenfusse, ist aber eigentlich Fig. 51. ein hölzerner 36 Zoll hoher Kasten. Die Grundfläche desselben hat 23", der horizontale Durchschnitt des Rumpfes 21" und die Deckplatte a b 24" im Quadrat. Die Deckplatte, um sie nach Umständen leicht abnehmen zu können, wird blofs festgehalten durch vier im Innern des Gestells befindliche und in Oesen der Mitte eingreifende Hacken, und schließt überdies mit 4 an ihrer untern Fläche befindlichen Leisten an den Rumpf des Ge-

<sup>1</sup> Gilb. Annalen 1823. II. S. 53.

stelles genau an. Der Mechanismus zur Umdrehung der Glocke ist in dem Gestelle angebracht, und zwar an der untern Fläche der Deckplatte. Er besteht in einer Schraube ohne Ende, welche mittelst der Kurbel *cd* in Bewegung gesetzt wird. Das Stirnrad hat 21, und das Getriebe acht Schraubengänge, die Glocke macht also etwas mehr als 2,5 Umgänge, während die Kurbel einmal herumgedreht wird, wodurch ein hinlänglich schneller Umlauf entsteht; das Rad ist von Messing und das Getriebe von Stahl, und beide befinden sich in einem Gehäuse, welches aus vier eisernen, fast  $\frac{1}{4}$  Zoll dicken, Platten besteht. Die untere dieser Platten ist 3" lang und 2" breit, die obere dagegen einige Zoll länger und breiter. Diese obere Platte wird mit 4 Schraubenmuttern auf die beiden Seitenplatten befestigt, welche 3" breit und eben so hoch sind, und mit der Bodenplatte aus einem Stücke bestehen können. Damit man die ganze Vorrichtung an das obere Blatt *ab* des Gestelles gehörig befestigen könne, ist in dieses in der Mitte eine Metallplatte eingelassen, an welche sich das Gehäuse so anschrauben läßt, daß die 3" weit hervorragende, oben viereckige, Welle des Getriebes genau senkrecht steht. Jede der beiden Seitenplatten hat einen Einschnitt 1 Zoll tief und 1,5 Zoll breit, in welchen ein 0,5 Zoll dickes vierkantiges, oben und unten mit einem Falz versehenes, Stück Messing eingeschoben wird. Diese beiden in der Mitte durchbohrten Metallstücke sind die Futter für die Welle des Stirnrades. Statt der Schraube ohne Ende läßt sich auch bei dieser Maschine der Mechanismus mit einem Rade und Würtel anbringen, welches bei der starken Reibung der Schraube ohne Ende wohl besser ist. Die Glocke *G* ist von weißem Glase, und muß wenigstens so weit als sie gerieben wird, möglichst cylindrisch, und an ihrem gewölbten Theile mit einem Halse versehen seyn. Ihr Hals und ein Theil der Wölbung werden in eine wohl abgedrehte Haube *eh* von festem und gedörtem Holze eingekittet. Unten hat die Haube eine messingene Fassung *f*, mittelst welcher die Glocke auf den über das Gestell hervorragenden Theil des Getriebes aufgesetzt wird. Das Reibzeug ist demjenigen, welches VAN MARUM an seiner verbesserten Scheiben-Maschine angebracht hat, in der Hauptsache ähnlich. Die einzelnen Theile desselben sind folgende: 1. Zwei Brettchen 8" lang und 3" breit. Die dem Glase zugekehrte Fläche des einen Brettchens ist seiner Breite nach

Fig.  
52 u.  
53.



etwas convex, die des andern etwas concav. Die Puncte an der Seite l stellen beinerne Knöpfchen von 2" Durchmesser vor; eine gleiche Anzahl befindet sich auch an dem andern, auch trägt jedes an der Mitte seines obern Randes ein solches Knöpfchen. 2. Zwei dünne Latten p, v, 8",5 lang, 2" breit und 3" dick. 3. ein Stück Holz q r 3" hoch, von der Breite der Latten, und übrigens so gestaltet, wie die Figur zeigt. 4. Ein Stäbchen st, bei s mit einem Knopfe, bei t mit einem Gewinde und einer Schraubenmutter versehen, alles vom festesten und trockensten Holze. Nahe am Knopfe ist dieses Stäbchen vierkantig, der übrige Theil ist abgedreht, die ganze Länge beträgt 4". Die beiden Lättchen sind durch Charniere oben mit dem Stücke q r und unten mit den Brettchen n u verbunden, welche für diesen Zweck in der Mitte ihrer Länge einen Absatz haben. Das Stück q r ist von der vordern Seite nach der hintern durchbohrt, um den kleinen Stab st durchzulassen. Das Lättchen p hat zu gleichem Behuf eine vierkantige, das Lättchen v eine runde Oeffnung. Noch gehören zum Reibzeug 5. die beiden Polster x x. Sie bestehen aus mehreren Lagen eines weichen wollenen Zeuges, und das Ganze ist mit Seidenzeug überzogen. Jedes Polster wird an die vorhin gedachten Knöpfchen angehängt, eben so das mit Amalgama bestrichene Leder oder Seidenzeug. Die leitende Verbindung dieses mit dem Brettchen wird durch ein um den Polster gelegtes Blatt Stanniol, und die jedes Brettchens mit dem Conductor durch einen Metalledraht bewirkt. Nur an den Kissen des äußern Reibers befindet sich der seidene Lappen.

Zur Verbindung des Reibzeugs mit der Maschine dienen 4 Stücke insgesamt von Messing; nämlich 1. zwei horizontal liegende Röhrchen in dem für die negative E. bestimmten Conductor. 2. Zwei mit Kugeln versehene Stäbe y z, welche sich in jenen Röhrchen leicht hin und her schieben lassen, ohne im mindesten zu schlottern. 3. Die beiden oben und unten mit Kugeln versehenen Stäbchen a a, welche mit den Kugeln 4" lang sind; 4. endlich zwei Querstäbchen, wovon eins bei b sichtbar ist, dessen Zapfen durch die Kugeln c c hindurchgehen, und sich in die Kugeln d d endigen, in welchen sie sich leicht umdrehen lassen. Das andere Querstäbchen ist durch das Stück q r, bei e gesteckt, seine aus demselben hervorragende Zapfen gehen durch die Kugeln ff, und haben, so weit sie aus diesen

hervorragen, Gewinde, an welchen die kleinen Kugeln gg vorgeschraubt werden.

Die beschriebene Einrichtung des Reibzeugs gewährt den Vortheil, es immer an die rechte Stelle bringen zu können, die Glocke mag eng oder weit seyn, dem Schwanken der Glocke nachzugeben, ohne daß die Stärke des Reibers im mindesten geändert wird, durch Anziehen oder Nachlassen der Schraubenmutter bei t eine Vergrößerung oder Verminderung des Druckes nach Belieben zuzulassen, und bei nicht ganz cylindrischer Krümmung der Glocke den an dem einen Reibkissen zu geringen Druck durch den stärkeren des andern gleichsam zu ersetzen.

Die beiden Hauptleiter der Maschine sind hohle messingene Cylinder 3" im Durchmesser und 16" lang. An ihren Enden haben sie Kugeln von 4" Durchmesser, mit welchen sie auf massiven überfirnilsten und 27" hohen Glassäulen ruhen. Unten ist jede dieser Glassäulen in ein Fußgesimse gekittet, welches sich an einem viereckigen, auf dem Deckblatte des Gestells befestigten Untersatz aufschrauben läßt. Oben haben die Säulen keine Fassung, und die in den Kugeln befindlichen, unten offenen, Röhren werden unmittelbar auf die angeschliffenen Zapfen der Glasstäbe gesetzt. Die unter der Kugel an jeder Säule befindliche Hülse ist von Holz.

Zur Aufnahme der E. von der Glocke dient die in der Zeichnung angegebene Vorrichtung am vordern Leiter. Es ist  
 Fig. 54. r eine messingene Röhre 1" weit und 7 $\frac{1}{4}$ " lang, die Kugeln k, l haben 1,5 Zoll im Durchmesser. Von einer zur andern ist ein Clavierdraht gespannt, welcher die Stelle der einsaugenden Spitzen vertritt, und vor diesen Vorzüge hat. Ueber der Kugel k befindet sich die engere 3,5 Zoll lange Röhre mit der durchbohrten Kugel m, welche sich längs des Stäbchens n, an dessen einem Ende die Kugel w befindlich ist, verschieben und mittelst der Schraube o feststellen läßt. Quer durch die Mitte des Hauptleiters geht in horizontaler Richtung ein Röhrchen, welches zu beiden Seiten etwas hervorsteht; an der vordern  
 Fig. 51. Seite wird die Kugel J, mittelst welcher sich ein Quadranten-elektrometer und manche zu den Versuchen nöthige Vorrichtungen leicht an den Leiter befestigen lassen, vorgeschraubt, an der, der Glocke zugewandten, Seite hat das Röhrchen einen  
 Fig. 54. wohl abgerundeten Ring mit einer Schraube, mittelst welcher

das in das Röhrchen passende Stäbchen n, nachdem man es so weit hineingeschoben, daß der Clavierdraht von der umlaufenden Glocke nicht mehr berührt wird, festgehalten werden kann. Von einem doppelten Einsauger würde nur dann Gebrauch zu machen seyn, wenn die Schwankung der Glocke beträchtlich wäre. In der Wirkung der Maschine fand kein Unterschied statt, ob nur der einfache Einsauger an der äußern oder innern Fläche der Glocken, oder der doppelte angebracht war.

Auf der Deckplatte des Gestells ist unter der Kugel l ein gewöhnlicher Funkenmesser angebracht, dessen Kugel n sich in verschiedene Entfernungen bringen läßt. Eine kurze Würdigung der etwaigen Vorzüge dieser Art von Maschinen vor den beiden bisher abgehandelten, wird weiter unten ihren Platz finden.

## II. Elektrisirmaschinen aus andern Materien als Glas.

Es ist nach dem bisher Angegebenen und nach dem im Artikel *Elektricität* über die Erregung derselben im Allgemeinen Vorgetragenen leicht einzusehen, daß sich aus noch vielen andern sogenannten eigenthümlich elektrischen Substanzen wirksame Elektrisirmaschinen verfertigen lassen, wenn sie nur in eine passende Form gebracht werden können, um ein schnelles fortgesetztes Reiben zuzulassen. Man sieht auch leicht ein, daß man solche Maschinen durch schickliche Wahl des idioelektrischen Körpers und des Reibzeugs unmittelbar für negative E. einrichten kann. Und wirklich sind auch mehrere solche nicht unwirksame Maschinen von verschiedenen Physikern ausgeführt.

VOLTA gab in einer Dissertation<sup>1</sup> Nachricht von einer Elektrisirmaschine, die aus einer bloßen Scheibe von wohlausgetrockneter Pappe verfertigt war, aus welcher er schöne große Funken erhielt, eine Leidner Flasche ziemlich stark lud u. s. w. Auch Dr. INGENHOUSSE versuchte schon 1772 den, wenn sie groß sind, kostbaren und doch leicht zerbrechlichen, Glas-scheiben runde mit Copal- oder Bernstein-Firniss getränkte

<sup>1</sup> De corporibus eteroelectricis quae sunt idioelectrica experimenta atque observationes. 1771.



Scheiben von Pappe unterzuschieben<sup>1</sup>. Er drehte drei solcher Pappdeckel an einem Gestell, in welchem sie sich an zwischenliegenden, mit Flanell und einem Hasenbalge überzogenen, Brettern rieben und erhielt dadurch eine starke E. mit 5 Zoll langen Funken, die sich sehr geschwinde folgten. Aber in einem kalten Zimmer zog die Pappe Feuchtigkeit an und verlor alle Kraft. VAN MARUM verfiel auf den Gedanken<sup>2</sup> eine Scheibe von Gummilack, deren unterer Theil in ein Gefäß von Quecksilber reichte, und sich also beim Umdrehen an Quecksilber rieb, den Glasscheiben zu substituiren, die aber bei feuchter Witterung unwirksam sind, wenn sie nicht vorher stark erhitzt werden, wobei die Gefahr des Springens eintritt. Da aber die Verfertigung von dergleichen Scheiben beschwerlich und die Geräthschaft kostbar ist, so hat dieser Vorschlag nicht den erwarteten Beifall gefunden. PICKEL schlug zu Scheiben-Maschinen für negative E. im Backofen wohl ausgedörrtes Holz vor<sup>3</sup> und machte selbst glücklichen Gebrauch davon. Auch VOLTA beschreibt eine solche Scheiben-Maschine von gedörrtem Holze, die von bedeutender Wirkung war. KOHLREIF<sup>4</sup> brachte an seiner Scheiben-Maschine hölzerne Scheiben an, wenn er — E dadurch erhalten wollte. Sie werden aus solchem Holz, das wenig Harz hat, verfertigt. Die Scheibe wird geglättet, und bei öfterem Umkehren über einem Kohlenfeuer stark geröstet, aber nicht gebrannt. Die schicklichsten Reiber hierzu sind kurzhaariges Rauchwerk z. B. gut gegerbte Maulwurfs- oder Ratzenfelle. Das Krümmen der Scheiben beim Rösten ist kaum zu vermeiden, man muß sie aber gleich nach dem Rösten zwischen weiches Papier legen, und mit einem Gewichte beschweren. Sie sind auch biegsam und bequemen sich beim Umdrehen nach dem Kissen. Noch besser eignen sich gewisse vorzüglich aus der Classe von Seiden-, Wollen- und Baumwollenzeugen genommene Materien zu Elektrisir-Maschinen von cylindrischer Form. Eine der wohlfeilsten Maschinen dieser Art, und welche dennoch die gewöhnlichen Elektrisir-

---

1 Verm. Schriften von Molitor. Wien 1784. gr. 8. S. 18 ff.

2 Abhandlung über das Elektrisiren aus dem Holländ. übers. von Möller, Gotha 1777. 8.

3 Experimenta physico-medica de electricitate. Wirceb. 1778. 8.

4 8. Lichtenb. Magazin Bd. I. St. 3. S. 103.

Maschinen an Stärke zuweilen übertrifft, weil man sie durch Erwärmen so leicht gegen die schädlichen Wirkungen der Feuchtigkeit schützen kann, ist die von LICHTEBERG<sup>1</sup> im Jahre 1781 angegebene. Das vorzüglichste Stück an derselben, wodurch sie sich von andern unterscheidet, ist die mit schwarzem glatten wollenen Zeuge überspannte Trommel a a a a. (Man<sup>Fig. 56 u.</sup> kann sie auch mit Seidenzeug, Glanzleinwand oder Papier über- 57. spannen. Zeug und Leinwand werden bloß mit Stiften befestigt, um sie im Nothfall von neuem zu spannen). Die an beiden Seiten des Gerippes befindlichen hölzernen Scheiben m m sind an den innern Seiten mit Streben versehen, damit sie sich nicht einwärts beugen, und der Spannung des Zeuges nachtheilig werden können. Die beiden Axen-Enden der Trommel b b gehen, wenn das Gestell aus einander genommen werden kann, durch dessen Seiten. Ist das Gestell fest zusammengefügt, so kann sich die Trommel auch hinter vorgeschraubten eisernen Platten bewegen. Der Reiber d d ist ein mit langhaarigem Katzenfelle überzogenes Kissen, das an eine starke Glasröhre, oder in deren Ermangelung an einem Stab von gebackenem und mit Firnis überzogenem Holz befestigt wird; die Röhre oder der Stab geht durch den obern Theil des Gestelles, wo eine Schraube f befindlich ist, sie in der gehörigen Stellung festzuhalten. Von dem Kissen geht mitten durch die Röhre oder den Stab ein starker metallener Draht bis zu der oben befindlichen metallenen Kugel g. Diese Zurichtung dient dazu, das Kissen zu isoliren, um dadurch die entgegengesetzte E. zu erlangen. An der vordern Seite des Kissens gegen den Zuleiter hin ist ein Streifen Wachstaffent h h befestigt, der über einen Theil der Trommel hinreicht. In einiger Entfernung unter der Trommel ist auf dem Gestelle ein Brett, auf welches eine Köhlenpfanne i gestellt werden kann, um der Trommel im Sommer die nöthige Wärme und Trockenheit zu verschaffen; im Winter ist es schon hinreichend, die Maschine in die Nähe eines Ofens oder Kamins zu bringen. Die Kette k am Halse der Kugel g, dient sowohl die el. Materie abzuleiten, da das Kissen isolirt ist, oder wenn sie mit einem isolirten Conductor verbunden wird, die entgegengesetzte E. zu erhalten. Der metallene Conductor ist mit dem<sup>Fig. 58.</sup> Zuleiter o verbunden, und steht auf einer starken Glassäule p.

1 Gothaisches Magazin für das Neueste u. s. w. Bd. I. St. 1, S. 83.

Die Kette II ist nöthig, die E. weiter zu führen, oder wenn ein Conductor mit dem Kissen verbunden ist, und man die positive E. desselben in jenen anhäufen will, die negative E. abzuleiten. DONNDORF<sup>1</sup> beschreibt diese Maschine unter dem Namen des *Lichtenberg'schen Luftelektrophors* (der ganz unpassend auf dieselbe ist) in einer etwas veränderten Gestalt, die ihr der bekannte Mechanicus STEGMANN (zuletzt Professor in Marburg) gegeben hatte, wodurch sie aber nur vertheuert wurde. WALKIERS DE ST. AMAND hat 1784 eine sehr wirksame, zu dieser Classe gehörige Elektrisirmaschine angegeben und ausführen lassen<sup>2</sup>. Sie besteht aus zwei hölzernen Cylindern von 2 Fuß Durchmesser und 6 Fuß Länge, die in zwei 7—8 Fuß von einander entfernten Gestellen mit Kurbeln umgetrieben werden. Ueber die beiden Cylinder selbst ist ein gefirnifster Taffent, der an beiden Enden zusammengenäht ist, gezogen und mäfsig gespannt, so daß die Maschine fast wie ein Seidenweberstuhl oder wie eine horizontal gelegte Garnwinde aussieht. Wenn man die Cylinder mit den Kurbeln dreht, so wird der hinlänglich stark gespannte Taffent mit gedreht, und bewegt sich nach und nach über alle Punkte der Cylinder. Die Breite des Taffents ist 5 Fuß. Das Reibzeug besteht aus 7 Fuß langen und 2' im Durchmesser haltenden Cylindern, die mit Katzenbalg überzogen sind. Sie werden durch Schrauben an den Taffent gedrückt, und berühren ihn immer nur in einer Linie, Mitten durch den leeren Zwischenraum beider Taffentflächen geht der Conductor, der 6 bis 7" im Durchmesser hat, über die Ränder des Taffents an beiden Seiten beträchtlich hervorragt, und in seidenen Schnüren vom Gestelle herabhängt. An den Stellen zwischen den Taffentflächen hat er Spitzen. So wird die erregte (negative) E. nicht von benachbarten Körpern geraubt, sondern häuft sich ganz in dem Conductor an. Die Arbeiter, welche drehen, stehen auf dem Gestelle und geben ihm durch ihr Gewicht einen festen Stand. Ein Jahr später als WALKIERS seine große Maschine ausgeführt hatte, verfertigte ROULAND eine von derselben Art, nur in etwas kleinerem Mafsstabe und mit einigen Abänderungen<sup>3</sup>.

---

<sup>1</sup> Lehre von der E. Th. I. S. 26.

<sup>2</sup> S. Lichtenb. Magazin Bd. III, St. 1. S. 118.

<sup>3</sup> Description des machines électriques à taffetas par M. Rouland. Amsterdam 1785. G. XXIII. 309.



In den Ständern CDEF auf einem Fußgestelle senkrecht auf-<sup>Fig. 59.</sup> gerichtet, sind zu oberst Löcher geschnitten, welche die Pfannen für die nicht völlig einen Zoll dicken buchsbaumenen Axen zweier leichter, von Brettern zusammengeleimter, und mit Serge überzogener, Cylinder enthalten. Diese Cylinder sind 27" lang, haben 8" im Durchmesser, und ihre beiden Endplatten ragen einen halben Zoll über sie hervor. Nur eine der Achsen ist mit einer 6 Zoll langen messingenen Kurbel versehen. Der gefirnifste Taffent KNL (von der Art, deren man sich zu den Aërostaten bedient) geht um beide Cylinder, ist an den Enden zusammengeñäht und läßt sich durch Zurückschieben des einen Cylinders und seines Gestells so straff anziehen, daß beide Cylinder umlaufen, wenn der eine vermittelst der Kurbel gedreht wird. Die Länge des Seidenzeugs beträgt 11 Fuß oder 132", die Breite 26", also einen Zoll weniger, als die Länge der hölzernen Cylinder. Die Reiber sind wie an der Walkier'schen Maschine, durch seidene Fäden an die Ränder der Cylinder befestigt und durch Ketten v, v mit der Erde in leitende Verbindung gesetzt. Zwei Stücke gefirnifsten Wachstaffents p, q gehen von den Reibzeugen bis zum Leiter, nach Art des Wachstaffents bei den Glasmaschinen. Der erste Leiter S besteht aus Messingblech von gewöhnlicher cylindrischer Form, ist 3" dick und 36" lang, schwebt an seidenen Schnüren, welche an den Rändern der Cylinder befestigt sind, zwischen den beiden Ebenen des Taffents, und hat oben und unten nach seiner ganzen Länge ein senkrecht stehendes Blech y, y, welches als sogenannter Einsanger dient, und nur  $\frac{1}{2}$ " vom Seidenzeuge entfernt bleibt. BOHNENBERGER hat in der 2ten und 3ten Fortsetzung seiner Beschreibung einiger Elektrisirmaschinen und elektrischer Versuche gleichfalls Einrichtungen zur negativen Elektrisirung angegeben, die mit denen von WALKIERS und LICHTENBERG im Wesentlichen übereinkommen. Eine solche Trommel-Maschine<sup>1</sup> hat ein etwas einfacheres Gestell, wo an der Trommel nicht bloß äußerlich oben und unten, sondern auch inwendig Reiber von Katzenfell angebracht sind, damit das aufgespannte Zeug auf beiden Seiten gerieben, und zugleich das Runzeln desselben verhütet werde. Dem gefirnifsten Taffent gibt er den Vorzug vor dem Wollenrasch; Tamis oder andere geglättete Wollenzeuge

---

1 3te Fortsetzung.

räth er nicht zu nehmen, da sie ihm zufolge nur schwache E. geben. Zum bequemen Gebrauch im Kleinen hat INGENHOUS<sup>1</sup> eine von ihm im Jahre 1780 erfundene Maschine beschrieben, die wenig Beschädigungen ausgesetzt ist und an der Wand aufgehängt werden kann. Sie besteht aus einem starken 8—9" breiten und 2½—3 Schuh langen Stück Seidenzeug, welches überfirnist, am besten mit aufgelösetem Siegellack überzogen ist, und zwischen einer doppelten Kupferplatte mit Hirschhaut oder Katzenbalg überzogen gerieben wird. Diese Kupferplatte ist durch Glasstangen mit zwei messingenen Stäben verbunden, die einen Spalt zwischen sich lassen, durch den das Seidenzeug gleich nach der Reibung durchgeht, daher diese Stangen die E. annehmen und die Dienste eines ersten Leiters thun. Zur Anspannung befinden sich am obern und untern Ende des Seidenzeugs Leisten mit hölzernen Kugeln, durch die seidene Bänder gezogen werden, woran man das Ganze oben an einen Nagel hängen, und unten mit der Hand spannen kann. Mit der andern Hand wird eine cylindrisch gestaltete Leidner Flasche so angesetzt, daß ihre äußere Belegung die reibenden Platten, und ihre obere mit der innern Seite verbundene Haube die zum Leiter dienenden Stangen mittelst angebrachter Stifte festhält. Mit dieser Flasche fährt man nun auf und ab, und nimmt zugleich das Reibzeug und den Leiter mit sich. Dadurch wird die E. erregt und zugleich die Flasche geladen, die der Erfinder übrigens so eingerichtet hat, daß man in ihr Alles zum Lichtanzünden durch den el. Entladungsschlag nöthige aufbewahren kann.

Durch diese Maschine ist MUNDT<sup>2</sup> auf eine ähnliche, jedoch schon als eigentliche Elektrisirmaschine zu betrachtende, Einrichtung geleitet, die bei dem geringen Preise (von höchstens 4 Thalern), um den sie angeschafft werden kann, dem geringen Raume, den sie einnimmt, und dem, was sie dennoch leistet, immerhin einige Beobachtung verdient und deren Beschreibung ich hier aufnehmen würde, wenn sie nicht mehr Raum erforderte, als viele Leser billigen dürften.

---

1 Vermischte Schriften 1784. Th. I. S. 145 ff.

2 Gren's Journal Bd. VII. S. 319.

### III. Wirkungen der Elektrisirmaschinen und Vergleichung der verschiedenen Arten derselben in Rücksicht auf ihre Wirksamkeit.

Alle el. Erscheinungen, welche durch das Reiben eigenthümlich el. Körper hervorgebracht werden, zeigen sich durch Hülfe der Elektrisirmaschine im verstärkten Grade, und können durch die zweckmäßige Einrichtung und Vergrößerung derselben außerordentlich gesteigert werden. Jener eigenthümliche phosphorische Geruch verbreitet sich sehr bald, so wieman eine kräftige Maschine in Bewegung setzt, und es brechen nach allen Seiten ohne Unterlaß knisternde Funken in ganzen Büscheln aus denjenigen Theilen des Cylinders oder der Scheibe, die nicht mit dem Wachstaffent bedeckt sind, hervor. Wird der erste Leiter mit der Maschine in Verbindung gesetzt, so kann man sehr starke Funken aus ihm ziehen. Diese Funken variiren in Rücksicht auf Geschwindigkeit, mit der sie sich einander folgen, auf Länge, Dicke, Farbe und sonstiges Ansehen außerordentlich nach Verschiedenheit der Gröfse und Bauart der Maschine, des Conductors, des Körpers, der den Funken auffängt, des Mediums, durch welchen der Funken schlägt u. s. w. wovon ich hier bloß dasjenige mittheilen werde, was sich auf den Bau der Elektrisirmaschine bezieht<sup>1</sup>.

Es kommt außer der Gröfse und Beschaffenheit der Elektrisirmaschine an und für sich vorzüglich die *Beschaffenheit des zweiten Leiters*, an welchem die E. angehäuft wird, und des Körpers, auf welchen der Funken überschlägt, in Betrachtung. So lange die E. nicht in irgend einem Punkte eine Dichtigkeit angenommen hat, um den Widerstand der Luft zu überwinden, wird der allmälige Verlust der E. vom Leiter aus, an welchem sie sich anhäuft, ein constanter seyn, wenn die auf dem zweiten, an den ersten gebrachten, Leiter verbreitete E. von derselben Intensität ist, welches auch die Gestalt seiner Oberfläche sey. Aber die *explosive Distanz*, auf welche diese zwei Leiter ihre Funken schlagen, wird nach Verschiedenheit ihrer Form sehr verschieden seyn, denn die Leichtigkeit der Explosion hängt von dem Drucke ab, welchen die E. auf die umgebende

---

<sup>1</sup> Vergl. Funken.



Luft ausübt, und durch welchen sie dieselbe auf ihrem Wege entfernt. Dieser Druck ist proportional dem Quadrate der Dichtigkeit der el. Schicht; man muß also solche Leiter nehmen, welche, wenn sie in Berührung mit dem ersten Leiter sind, sich mit einer el. Schicht bedecken, deren Dicke die größtmögliche sey, verglichen mit der Dicke der el. Schicht dieses ersten Leiters; und die Theorie übereinstimmend mit der Erfahrung lehrt, daß Cylinder von großer Länge und kleinem Durchmesser vorzüglich geschickt dazu sind. Darüber hat COULOMB sehr genaue elektrometrische Untersuchungen angestellt<sup>1</sup>.

An einem isolirten Cylinder, der sich in Halbkugeln endigt, und auf welchem sich die E. ohne sonstigen äußern Einfluß frei ins Gleichgewicht setzen kann, verhält sich nach COULOMB's genauen elektrometrischen Untersuchungen die Dicke der el. Schicht an den Enden zu derjenigen in der Mitte wie  $2,30 : 1$ . Es muß aber, wenn ein solcher Cylinder mit einem elektrisirten Leiter in Verbindung gesetzt wird, diese Dicke noch mehr an dem freien Ende zunehmen, weil die Repulsivkraft der E. des hinzugekommenen Leiters die E. noch mehr nach diesem freien Ende treibt. Da ferner an einem Cylinder, dessen Durchmesser nur 1''' beträgt, bei der Berührung einer elektrisirten Kugel von 4" die el. Dichtigkeit im Durchschnitte 9mal so groß ist, als die der Kugel, so ist sie am freien Ende wenigstens  $9 \times 2,3$  so groß, und da die Pressionen gegen die Luft sich wie die Quadrate der Dichtigkeit verhalten, so begreift man auch, wie es aus solchen Cylindern so leicht zum Ausströmen kommt. Die cylindrischen Leiter geben daher stets die längsten Funken an ihren Enden, die kürzesten in ihrer Mitte, und die Länge der Funken wird noch sehr vergrößert, wenn in den größeren Cylinder ein recht dünner, nicht über zwei Linien dicker, Draht hineingesteckt wird, der sich mit einer nicht zu kleinen Kugel endigt. Diese Einrichtung ist bei den Conductoren meiner Maschine, und derjenigen der holländischen Physiker befolgt, und bei den kugelförmigen Conductoren, wie sie an der van Marum'schen verbesserten Scheibenmaschine angebracht sind, wird eine größere Länge des Funkens nur dadurch erhalten, daß in die Mitte der von der Scheibe abgewandten Hälfte der Kugel ein dünner cylindrischer

---

<sup>1</sup> Biot Traité de Physique etc. II. 315 ff.

Draht gesteckt ist, der sich in eine kleinere Kugel endigt. Außer diesem Momente der Gestalt des ersten und zweiten Leiters kommt es noch in Ansehung der durch eine Elektrisirmaschine hervorzubringenden Wirkungen und besonders der Stärke und Länge des Funkens vorzüglich auf die Gröfse und die von dieser Gröfse so wie zugleich von der Gestalt des Leiters abhängige Capacität desselben für die E. an. Es versteht sich nämlich von selbst, daß bei einer ausgedehnteren Gröfse des Leiters ein größerer Vorrath von E. angehäuft werden kann, der sich dann auch in verhältnißmäßig dickern und stärkern Funken entladen läßt, welche dann wiederum im Verhältniß der größeren Menge von E., die in ihnen hervorbricht, stärkere Wirkungen hervorbringen werden. Indefs läßt sich durch die Vergrößerung eines mit dem ersten Leiter verbundenen zweiten Leiters die Wirkung der Elektrisirmaschine nicht ins Unbestimmte verstärken, da mit der Ausdehnung des Leiters sich auch die Berührungspuncte mit der Luft vermehren, womit eine verhältnißmäßig wachsende allmälige Zerstreuung der E. verknüpft ist, abgesehen davon, daß auf einer sehr ausgedehnten Oberfläche sich leicht da und dort Spitzen und dergleichen Unebenheiten einfinden können, durch welche eine solche Zerstreuung der E. noch besonders begünstigt wird. Jede Elektrisirmaschine wird also nur ein gewisses Maximum der Vergrößerung ihres Leiters zulassen, über welches hinaus die Wirkung wieder abnimmt, und dieses Maximum wird um so weiter hinausfallen, je wirksamer die Elektrisirmaschine an und für sich ist. So bemerkt z. B. GRIMM, daß als an den bereits schon eine beträchtliche Ausdehnung habenden Conductor einer übrigens 5 Fuß im Durchmesser haltenden Scheibenmaschine noch ein messingener Conductor gesetzt wurde, der einen rheinl. Fuß dick und 10 Fuß 2 Zoll lang war, die Maschine weniger als zuvor leistete<sup>1</sup>. Mit der Ausdehnung des Leiters werden dann auch die Funken gebenden Kugeln ihrer Gröfse nach im Verhältnisse stehen müssen, worüber für jede Maschine nur Versuche entscheiden können.

Bei der großen Teyler'schen Maschine ist die Funken gebende Kugel am Ende des großen, aus drei Hauptstücken bestehenden, cylindrischen Conductors von  $23\frac{1}{2}$  Quadratfuß Ober-

<sup>1</sup> Gilb. Ann. IV. 361.

fläche nur 4zöllig, und der auffangende Leiter ist ein 22" langer und 8" im Durchmesser haltender Cylinder, der in 12zöllige Kugeln endigt. Bei trockener Witterung schlägt der Leiter gegen die auffangende Kugel 24" lange Funken von der Dicke eines Federkiels 300mal in einer Minute, die sich schlängeln, und an den Krümmungen 6" bis 8" lange Strahlen schießen lassen. Ueber die Fläche eines schlechten Leiters geführt, wird der Funken 6 Fufs lang. Gegen äulserst scharfe stählerne Spitzen entstehen noch Funken von  $\frac{1}{4}$ ". Die Lichtbüschel am Ende des ersten Leiters verbreiten sich ringsum auf 16". Ein isolirter 207 Fufs langer Draht am Leiter ward in seiner ganzen Länge bei jedem Funken erleuchtet, und schofs überall Lichtbüschel von 1" aus. Der negative Funken dieser Maschine steht indels wegen der unvollkommenen Isolirung der Reibkissen in keinem rechten Verhältnisse mit ihrer sonstigen Wirksamkeit, da er nur 10 bis höchstens 11 Zoll beträgt. Schießpulver, Zunder, Zündschwamm, Terpentin- und Olivenöl wurden entzündet und Streifen Goldblättchen 1,5 Lin. breit und 20" lang geschmolzen. Ein 6 Fufs langer leinener Faden 38 Fufs weit vom Conductor wurde unten 6 Zoll weit von der senkrechten Lage abgezogen. Die Luft ward so stark elektrisirt, dafs die Kugeln am Cavallo'schen Elektrometer 40 Fufs weit von der Maschine schon um  $\frac{1}{4}$  aus einander gingen.

Die von CUTHBERTSON für die holländischen Physiker DEIMANN und PAETS v. TROOSTWYK gefertigte, oben beschriebene, Maschine stand wenigstens nach einigen dieser Proben der Stärke der grofsen Teyler'schen nicht sehr viel nach, ungeachtet die beiden Scheiben mehr als noch einmal so klein waren, nämlich 31 englische Zolle im Durchmesser hielten, wovon der Grund ohne Zweifel in der vollkommeneren Isolirung aller Theile dieser Maschine lag. Um die stärksten Funken zu erhalten, wurde an die letzte Kugel, womit der grofse Leiter sich endigte, in der Entfernung von 0,5 Zoll durch einen Stift eine kleinere Kugel von 2" Durchmesser aufgesteckt. Die Funkenlänge betrug dann gewöhnlich 11,5 Zoll, wenn der Funken mit einer zweiten Kugel von 5" Durchmesser hervorgehört wurde, bisweilen war er einen halben Zoll kürzer, oft auch einen Zoll länger. Er bewegte sich im Zickzack, und war, die Gröfse ausgenommen, dem der Teyler'schen Maschine ähnlich. Seine Dicke betrug  $\frac{1}{8}$  Zoll, und es schossen aus ihm häufige



Seitenstrahlen von 2 bis 4" Länge. In Rücksicht auf diese Wirkungen ist also diese Maschine ungefähr halb so stark, als die Teyler'sche, ungeachtet ihre Oberfläche mehr als 4mal so klein ist. Der negative Funke hatte die größte Länge, wenn er aus einer Kugel von  $\frac{3}{4}$  Zoll auf eine zwölfzöllige überging. Seine Länge betrug dann 8,5, bis höchstens 9 Zoll. In dieser Rücksicht leistete also diese Maschine verhältnißmässig weit mehr als die Teyler'sche, was von der viel vollkommeneren Isolirung ihrer Reibzeuge abhing. Auf einem überfirnißten und mit Messingfeile bestreuten Brette konnte man die Funkenweite bis auf 12 Fufs und wohl noch weiter treiben, wenn das Brett länger genommen wurde. Ausser dem Hauptstrahle selbst, der längs den Keilspähnen von der funkenschlagenden Kugel zu der grössern Anfangskugel in einer Menge Krümmungen überging, fuhr noch eine große Anzahl anderer Strahlen aus jenen aus, und diese theilten sich wieder in eine Menge kleinerer, so dafs die ganze bestreute Fläche mit Strahlen bedeckt wurde, die im Dunkeln eine artige Mischung von gelbem und grünem Lichte darstellen. Bei der negativen E. betrug die Funkenweite auf diese Art nur 6 Fufs. Auf sehr feine Stahlspitzen, die 2" über die Kugel hervorstanden, schlug der Funken aus dem positiven Leiter  $\frac{1}{2}$  Zoll, gegen die an der Endkugel des negativen Leiters selbst angebrachte Spitze aber von der genäherten Kugel aus einer Entfernung von  $\frac{1}{8}$ ". Die Feuerstrahlen aus dem positiven Leiter waren 4,5 Zoll lang, wenn die Spitze 3 Zoll, 7,5 Zoll lang, wenn die Spitze 2 Zoll über die Kugel am Leiter hervorstand. Dem negativen Conductor wurde die Spitze gegenüber gestellt, und die Strahlen waren in allen Fällen 6,5 Zoll lang, die Spitze mochte 2 oder 3 Zoll über ihre Kugel hervorragen. Lichtbüschel aus Kugeln entstanden durch positive und negative E., bei jener, wenn man eine zweizöllige Kugel  $\frac{3}{4}$  Zoll weit von der großen Kugel des Conductors ansteckte, bei dieser, wenn man einer 12zölligen Kugel eine von  $\frac{1}{4}$  Zoll gegenüber hielt, die mit dem ableitenden Drahte in Verbindung stand. Die positiven Büschel waren 9—10 Zoll, die negativen nur 2 Zoll lang und breit, und beide unterschieden sich von einander nur durch die Gröfse. Die Erschütterung welche der positive Funken gab, wann er mit einer großen Kugel in der Hand ausgezogen, und zugleich der leitende Draht mit den Füfsen berührt wurde, war so heftig, dafs genaue Beobachter sie eben so groß schätzten, als

diejenige, die man von einer bei einer gewöhnlichen Elektrisirmaschine geladenen Leidner Flasche von einem Quadratfuß Belegung erhält. Die Menge der E., welche der Conductor auf dem Maximum von Ladung unter den günstigsten Umständen in einem einfachen Funken mittheilte, wurde so groß gefunden, als diejenige, welche erfordert wird, um eine Flasche von einem Quadratfuß Belegung bis auf den vierten Theil der stärksten Ladung, die sie noch annehmen kann, zu laden. Daß indess diese Bestimmungsart nur einen unsichern Maßstab abgeben kann, leuchtet ein, wenn man bedenkt, daß die Stärke der Ladung einer Flasche nicht bloß von der Größe ihrer Belegung, sondern auch von der Dicke des Glases, der Größe des unbelegten Randes und andern Zufälligkeiten mit abhängt. Indess giebt die Menge der Umdrehungen, welche bei verschiedenen Elektrisirmaschinen erforderlich sind, um dieselbe Flasche oder Batterie von bestimmter Größe der Belegung auf denselben Grad zu laden, doch immer den sichersten Maßstab zur Vergleichung der Wirksamkeit verschiedener Elektrisirmaschinen, oder der Menge der el. Materie, welche sich durch ihre Reibung entwickelt, da die Länge, Dicke und Wirksamkeit des einfachen Funkens, so wie die Länge und Breite der Feuerbüschel von andern Umständen mit abhängen, nämlich von der Größe und Gestalt des Conductors, der Funken gebenden Kugel, der auffangenden Kugel u. d. g. Nach jenem Maßstabe verglich namentlich VAN MARUM die Wirksamkeit seiner neu eingerichteten Elektrisirmaschine mit derjenigen der großen Teyler'schen<sup>1</sup> und constatirte dadurch den außerordentlichen Vorzug der neuen Einrichtung vor der ältern. Eine Batterie von 90 Flaschen, deren jede über einen Quadratfuß belegter Fläche enthielt, wurde durch 150 Umdrehungen der verbesserten Scheibenmaschine mit einer einfachen Scheibe von 31" im höchsten Grade geladen, so daß sie sich von selbst entlud. Die große Teyler'sche Maschine mit zwei Scheiben von 65 engl. Zollen, lud bei ihrer alten Einrichtung, ehe VAN MARUM sie verbessert hatte, dieselbe Batterie selbst unter den vortheilhaftesten Umständen nie mit weniger als 66 Umdrehungen. Die kleine Scheibe leistete folglich  $\frac{4}{5}$  und bei günstigen Umständen gewiß  $\frac{1}{2}$  so viel als die große Teyler'sche Maschine bei ihrer ersten

---

<sup>1</sup> Vergl. Gilb. Annalen XXIII. 304.

Einrichtung. Da die Kissen der kleinen Scheibenmaschine 9", die der großen 15½" lang sind, so beträgt die Glasfläche, welche jedes Kissen bei einmaliger Umdrehung reibt, bei der kleinen 622, bei der großen 2410,1 Quadratzoll, die 4 Kissen jener reiben folglich bei jeder Umdrehung 2488, die acht Kissen dieser 19283 Quadratzoll. Da nun jene 150, diese 66 Umdrehungen bedurfte, um dieselbe Batterie bis zum Ueberspringen zu laden, und die Intensität der el. Kraft zweier Maschinen der Zahl der Umdrehungen und der Grösse der geriebenen Fläche bei Bewirkung desselben Effects umgekehrt proportional ist, so verhielt sich die Intensität der el. Kraft der kleinen Maschine zu derjenigen der Teyler'schen nach der alten Einrichtung, wie  $66 \times 19283 : 150 \times 2488$  oder ungefähr wie 3,5 : 1. Diese Bestimmung der Intensität der Erregung kann auch aus dem Verhältnisse der geriebenen und der geladenen Glasfläche abgeleitet werden, indem man aus der Zahl der Umdrehungen, der Grösse der geriebenen Glasfläche, und der Grösse der Batterie, die dadurch zum Maximum geladen worden ist, die Menge von geriebenen Quadratzollen oder Quadratschuhen berechnet, die erfordert werden, um einen Quadratzoll oder Quadratfuß belegter Fläche bis zum Maximum zu laden, wo denn diese Menge bei der großen Teyler'schen Maschine 98, bei der kleinen 28 Quadratzoll beträgt, um einen Quadratzoll gleich stark zu laden.

Die Einrichtung, welche meine große Scheibenmaschine besitzt, macht sie allerdings nicht so brauchbar zur Ladung von Batterien, weil die Grösse der in einer Umdrehung geriebenen Glasfläche noch einmal so gering ist, als wenn die van Marum'sche Einrichtung mit vier Reibkissen befolgt wäre, dagegen gestattet sie die größtmögliche Anhäufung der E. am Conductor, wegen des größeren Abstandes der Reibzeuge vom Conductor, indem bei geringerer Entfernung die Entladung längs dem Glase hin nach dem Reibkissen eher eintritt, als das freiwillige Ausströmen der E. in die Luft, welches in allen Fällen die Grenze der Anhäufung bestimmt. Bei recht günstiger Witterung beträgt die, in gerader Richtung gemessene, Länge des positiven geschlängelten Funkens, welcher von der Kugel von 4" 3''' auf die große Auffangkugel von 8" überschlägt, 18 Pariser Zoll, seine Dicke die einer dünnen Schreibfeder, und aus den Seiten fahren in der Richtung nach der Auffangkugel an mehreren Stellen Strahlen von ansehnlicher Länge. Bei noch größerer



Entfernung der Auffangkugel verwandelt sich der Funken in den schönsten Feuerbüschel, der sich von einem dicken kurzen Stamme bis zu einer Breite von 14" und einer Länge von 16" ausbreitet. Wird die kleinere Kugel von 2" im Durchmesser der großen Auffangkugel gegenübergestellt, so erreicht der Funken höchstens eine Länge von 14 Zoll und verwandelt sich bei größerer Entfernung bereits in einen Feuerbüschel. Der Funken verursacht, wenn man mit den Füßen auf dem nach dem Erdboden ableitenden Drahte steht, eine Erschütterung, die derjenigen einer kleinen Kleists'chen Flasche sehr nahe kommt, und durch eine Reihe von zwanzig und mehreren Personen, die sich mit den Händen anfassen, sehr fühlbar ist. Der negative Funken ist ungeachtet der so vollkommenen Isolirung des Reibzeugs doch viel kürzer, und erreicht unter den günstigsten Umständen nur eine Länge von 6 bis 7", ist nicht geschlängelt, hat aber gleichfalls seine größte Länge, wenn er von einer Kugel von 4" auf jene große Auffangkugel überschlägt, welches mir einen ganz entscheidenden Beweis zu geben scheint, daß eben so gut am negativen Conductor etwas Reales durch Repulsivkraft Thätiges existirt, wie am positiven, weil, wenn in Beziehung auf den negativen Conductor die ganze Thätigkeit von dem gegenüberstehenden (durch sogenannte Vertheilung positiv gewordenen) Conductor ausginge, die längsten Funken erhalten werden mußten, wenn der negative Conductor mit einer 8zölligen Kugel endigte, und ihm gegenüber eine vierzöllige stände. Für das Gemeingefühl ist dieser negative Funken unangenehmer, wenn gleich nicht so erschütternd, wie der positive. Mir ist keine Maschine bekannt, die im Verhältniß ihrer Größe einen eben so großen und energischen Funken lieferte, wie die meinige. Daß die Teyler'sche und die oben beschriebene Cuthbertsonsche in dieser Rücksicht ihr weit nachstehen, erhellet aus der Vergleichung mit den von diesen beiden Maschinen angeführten Wirkungen, auch die größte in Deutschland befindliche Maschine, von welcher GRIMM<sup>1</sup> eine kurze Beschreibung geliefert hat, dem Prinzen HEINRICH VON WÜRTEMBERG gehörig und von dem Mechanicus Klingert in Breslau verfertigt, steht, wenn man auf ihre Größe Rücksicht nimmt, der meinigen bedeutend nach; denn bei einem Durch-

---

<sup>1</sup> Gilb. Annalen IV. 359.

messer ihrer einfachen Scheibe von 5 vollen rheinländischen Schublen, einer Länge jedes Reibkissens von 1'2" und einer Breite von 3",25 und einem Conductor, der denjenigen meiner Maschine wenigstens um das Fünffache übertrifft, gab sie doch keine längere Funken als von 18—20 Zoll von der Dicke eines mittelmäßigen Federkiels. Das große Uebergewicht meiner Scheibenmaschine ist um so bemerkenswerther, da nach früheren Versuchen von VAN MARUM<sup>1</sup> bei Vergleichung der großen Teyler'schen Maschine mit einer andern von völlig gleicher Einrichtung, deren Scheiben aber kleiner waren, die Stärke beider nicht im Verhältnisse der Gröfse ihrer Scheiben, sondern in einem merklich größeren fortschreitend sich zeigte.

Dieses Zunehmen der Wirksamkeit in einem höheren als bloß dem einfachen Verhältnisse der Vergrößerung der Scheiben und die so weit getriebene Vervollkommnung ihrer Einrichtung hat den Scheibenmaschinen allmählig den Vorzug vor den Cylindermaschinen verschafft. Zur Würdigung der Stärke dieser letzteren theilte NICHOLSON, der, wie wir oben gesehen, sich vorzügliche Verdienste um ihre Verbesserung erworben, ähnliche Bestimmungen mit, wie sie bei den Scheibenmaschinen angewandt wurden. Mit einem im Durchmesser zwölfzölligen Cylinder und einem Reibzeuge von 7,5 Zoll gab eine 5zöllige Kugel häufige Blitze aufwärts von 14" Länge, der 7zöllige Cylinder gab 10",75 lange Funken, der Conductor des neunzölligen, dessen isolirender Fuß nicht hoch genug war, schlug gegen den Tisch Funken in einer Entfernung von 14". Eine Leidner Flasche von 350 Quadratzoll oder fast 2,5 Quadratfuß Belegung, wurde bis zur freiwilligen Explosion geladen. Die Anzahl der Quadratfüße von der Oberfläche des Cylinders, welche gerieben werden mußte, um diese Ladung von einem Quadratfuß hervorzubringen, war nach diesem Versuche (nach der Anzahl der Umdrehungen und der Gröfse der reibenden Fläche des Reibkissens berechnet) zum wenigsten 18,03 und höchstens 19,34. LICHTENBERG bemerkte damals<sup>2</sup>, nach diesen Bestimmungen leiste ein gläserner Cylinder von 9" Durchmesser mit einem Reiber von 7",5 in der Länge gerade soviel, als VAN

<sup>1</sup> S. dessen Beschreibung u. s. w. Erste Fortsetzung: Leipz. 1786.

<sup>2</sup> Erxleben's Anfangsgründe der Naturlehre 6te Auflage 1794. Anm. 5. 50.  
III. Bd.

MARUMS eigene Maschine aus zwei Scheiben von 33 Zollen, die doch fast 30mal soviel koste. Aber dieser Vorzug der Cylindermaschine verschwand allmählig, so wie die Scheibenmaschinen mehr und mehr vervollkommen wurden. NICHOLSON selbst stellte später eine neue Vergleichung der Cylinder- und Scheibenmaschinen in Hinsicht auf ihre Wirksamkeit an, welche zum Vorthail der Letztern ausfiel<sup>1</sup>. Er glaubte nämlich aus einigen Umständen schliessen zu können, daß die el. Materie in einem geladenen Conductor durch unregelmäßiges Zuströmen aus dem Cylinder in einen Zustand von Undulation versetzt werden könne, in welchem sie schneller entweicht, als wenn sie in einem mehr stetigen und regelmässigen Strome zugeführt wird. Wenn z. B. der Cylinder keine ganz regelmässige Figur hat, so drückt das Kissen an einer Seite desselben stärker als an der andern, und diese Unregelmässigkeit könnte noch durch andere Ursachen vermehrt werden. Diese Unregelmässigkeiten im Zuströmen liegen bei Cylindern mit bloßen Kurbeln weiter auseinander, als bei Cylindern mit Rädern; bei Scheibenmaschinen fehlen sie vielleicht ganz.

Die Wirkungen solcher Undulationen lassen sich, meint NICHOLSON nach verschiedenen Thatsachen beurtheilen: a. Ein dünner Draht, der von einer isolirten Kugel nach der Erde herabgeht, wird durch Funken positiver E., welche man auf die Kugel schlagen läßt, in seiner ganzen Länge leuchtend, während die E. durch ihn unsichtbar in den Boden strömt, wenn man die Kugel in Berührung mit dem Conductor bringt. (Der Grund dieses Unterschiedes liegt offenbar nur darin, daß in dem zweiten Falle die E. nie eine solche Intensität erlangt, um nicht an dem Drahte vollkommen abgeleitet zu werden.) b. Eine isolirte Metallröhre an beiden Enden mit Kugeln von solcher GröÙe versehen, daß, wenn die eine mit dem Conductor in Berührung gesetzt wird, aus der andern kein Lichtpinsel ausströmt, zeigt, wenn sie abgerückt wird, bei jedem Funken, der auf die erste Kugel fällt, einen ausströmenden Lichtpinsel an der zweiten, obschon sie in diesem Falle sicher nicht stärker als im ersten elektrisirt wird. (Hierbei kommt aber das Moment der Zeit mit in Betrachtung, da im ersten Falle die Kugel nicht in einem Augenblicke die ganze Menge von E. erhält, wie im zweiten

---

1 S. Gilb. XXIII. S. 300.



durch den Funken eines vorher nur erst nach einiger, wenn gleich nur sehr kurzen Zeit, auf das Maximum geladenen Conductors.) c. Eine messingene Kugel von 4" Durchmesser, die durch einen 6" langen Metallstab mit dem hinteren Ende des positiven Conductors verbunden war, liefs nur von Zeit zu Zeit einen Lichtpinsel ausströmen; als aber der Metallstab mit einem eben so langen Stabe aus Fichtenholz vertauscht wurde, strömten aus der Kugel unaufhörlich Lichtbüschel aus. d. Ein spitzer Draht wurde auf dem ersten Leiter einer Nairne'schen Cylindermaschine mit der Spitze aufwärts befestigt, und mit einer reinen Florentiner Flasche bedeckt, so dafs sich die Spitze in der Mitte der Flasche befand. Bei jedem positiven Funken, den man aus dem Conductor zog, zeigte sich an der Spitze das negativ el. Licht. Wurde dagegen der Versuch am negativen Conductor angestellt, so zeigte die Spitze bei jedem Funken das positiv el. Licht, so dafs die Lichtbüschel mit ihren Ramificationen das ganze Glas füllten. Es sey wahrscheinlich, meint NICHOLSON, dafs in diesen Versuchen das Entweichen an den Spitzen durch Undulationen veranlafst worden sey. (GILBERT meint, dieser Erfolg sey von dem Stande der Spitze auf dem Conductor und von der Vertheilung der E. in dem Conductor durch Annäherung des Funkenlockers abhängig; indess ist diese scheinbare Umdrehung der E. des Conductors leicht daraus erklärlich, dafs durch die Spitzen jedesmal die Luft in den Flaschen, und selbst die innere Glaswand in einen mit dem Conductor gleichartigen el. Zustand versetzt wurde, der jedesmal, so wie der Conductor durch Abgeben eines Funkens seine angehängte E. verlor, und augenblicklich wenigstens relativ auf 0 E zurückgebracht wurde, in diesem Conductor und zwar insbesondere in der zunächst gelegenen Spitze einen entgegengesetzt el. Zustand, der sich durch die entsprechende Beschaffenheit des Feuerpinsels charakterisirte, hervorbringen mußte.)

Aus einer von NICHOLSON mit seiner Cylindermaschine in Ansehung der Schnelligkeit der Ladung mit der kleinen van Marum'schen verbesserten Scheibenmaschine von 32" angestellten Vergleichung, und weil es ihm wahrscheinlich ist, dafs wegen der nicht eintretenden Undulationen eine Scheibe Flaschen und Batterien stärker lade, bevor sie sich von selbst entladen, als Cylinder, und weil endlich Scheiben eine gröfsere reibende Fläche darbieten, schliesst NICHOLSON, dafs die van Marum'sche

kleine Scheibenmaschine der stärksten Cylindermaschine, die je ausgeführt worden, an stetiger Intensität der Erregung zum mindesten gleich sey, und daß sie sie an Kraft zur Ladung weit übertreffe.

Noch mehr ist aber die Streitfrage, welcher von beiden Arten von Maschinen der Vorzug einzuräumen sey, durch CUTHBERTSON's und SINGER's Versuche<sup>1</sup> ins Reine gebracht worden. Beide gaben sich vorzüglich Mühe, alle Umstände so ähnlich als möglich zu machen, um sichere Resultate zu erhalten. Zu diesen Versuchen gebrauchten sie einen Cylinder von 14 engl. Zoll Durchmesser mit Würl, Rad und Schnur, wodurch die Geschwindigkeit gegen die Drehung durch die Kurbel vervielfacht wurde, und eine Scheibe von 24 engl. Zoll Durchmesser, welche sie mit einer Kurbel, wie gewöhnlich drehten. Beide Maschinen waren von einem und demselben Künstler mit gleicher Sorgfalt gearbeitet. Nach mehreren Veränderungen in der Größe und Lage der Endkugeln gelang es endlich so ziemlich gleichförmige Resultate zu erhalten. Das mittlere Resultat aus 100 verglichenen Versuchen war, daß diese beiden Maschinen eine ganz gleiche Kraft in Hervorbringung el. Ladung besaßen. Zur Schätzung der el. Kraft wurde eine und dieselbe belegte Glasfläche geladen, und diese Ladung durch CUTHBERTSON's Elektrometer und durch die Länge von Draht von gegebener Dicke, welcher durch die Entladung geschmolzen wurde, gemessen. Am entscheidendsten erhellte die gleiche Stärke beider Maschinen in Erregung von E. durch den Versuch, daß beide Maschinen zugleich in Bewegung gesetzt, um eine Batterie zu laden, genau mit der Hälfte der Umdrehungen dasselbe als jede einzelne bei der vortheilhaftesten Wirkung leisteten. Die größte Weite, bis zu welcher die Scheibenmaschine Funken von ihrem Hauptconductor auf eine Kugel von 2" schlug, war 6",5, die Cylindermaschine gab bei Anwendung derselben Kugel Funken von 8",5, und mit größeren Kugeln liefs sich der Funken bis auf eine Weite von 12" treiben. Es ist indess zu bemerken, daß jene Gleichheit der Wirkung beider Maschinen in Ladung von Batterien ganz wegfällt und das Uebergewicht auf Seiten der Scheibenmaschine sich findet, wenn berücksichtigt wird.

---

<sup>1</sup> Nicholson Journ. of natural Philosophy 1811. übers. XXXIX. 241.

dafs jede Umdrehung des Rades an der Cylindermaschine vier Umdrehungen desselben in sich begriff; als daher SINGER den Cylinder bei unverminderter Reibung durch eine Kurbel drehen liefs, bedurfte es der vierfachen Menge von Umdrehungen wie zuvor, um dieselbe Wirkung hervorzubringen. Auch bewies ein analoger Versuch mit der Scheibenmaschine, dafs die Menge der erregten E. und damit die Schnelligkeit der Ladung lediglich durch die Menge der Umdrehungen bestimmt wurde und dafs daher die Wirkung jeder Elektrisirmaschine durch die Beschleunigung der Umdrehung sehr verstärkt werden könne. Es wurde nämlich Rolle und Rad an die Scheibenmaschine angebracht, und es erfolgte die Entladung derselben Batterie bei derselben Belastung des Cuthbertson'schen Elektrometers mit 15 Gran: mit einer blofsen Kurbel nach 75 Umdrehungen; mit Rolle und Rad, welches die

Geschwindigkeit verzweifachte nach 42 —

— verdreifachte nach 28 —

— vervierfachte nach 19 —

Nach dieser Vergleichung räumt nun SINGER mit Recht den Scheibenmaschinen einen entschiedenen Vorzug vor den Cylindermaschinen ein und zwar bestehen ihre Vorzüge darin, dafs sie 1. minder kostbar als die Cylindermaschinen von gleicher Stärke sind; 2. dafs sie weniger Raum einnehmen; 3. dafs sie sich in viel gröfseren Dimensionen verfertigen lassen; 4. dafs es leichter ist, mehrere Scheiben als mehrere Cylinder in einen Apparat zu vereinigen; 5. dafs sich bei ihnen die Geschwindigkeit viel besser als bei den Cylindern vervielfachen läfst, ohne dafs die Bewegung zu schnell wird; 6. dafs sich mit Scheiben von gleichem Durchmesser und einerlei Glasart gleiche und ähnliche Wirkungen erhalten lassen, während zwei vollkommen gleich wirksame Cylindermaschinen wohl kaum darzustellen sind. Die zwei Vorzüge, welche SINGER den Cylindermaschinen vor den Scheibenmaschinen noch einräumt, dafs sie vollkommen isolirt werden können, und eben darum die positive und negative Wirkung in gleicher Stärke zu geben im Stande seyen, fallen weg, sobald man die van Marum'sche oder die von mir beschriebene Einrichtung befolgt.

Dafs die negative E. aller Glas-Elektrisirmaschinen in Ansehung der Länge und Dicke des Funkens schwächer als die positive ausfällt, und selbst durch die stärkste bis jetzt gebaute



Maschine, die Haarlemer keine längere Funken als von 11" haben erregt werden können, ist bereits bemerkt worden. In dieser Hinsicht werden diese Maschinen durch die oben beschriebenen von WALKIERS merklich übertroffen. Die Commissarien der *Pariser Akademie*<sup>1</sup>, welche diese Maschine prüften, zogen aus dem Conductor mit einer grossen Kugel 15 bis 17 Zoll lange sehr schallende und dicke Funken, die unausstehlich schmerzhaft waren, wenn sie mit blofser Hand aufgefangen wurden, aus Spitzen sprangen merkbar Funken nach dem Leiter über, und eine Batterie von 50 Quadratfuß Belegung wurde bei 30 Umdrehungen der Maschine geladen, welche 19 Quadratfuß geriebene Fläche des Seidenzeugs auf die Ladung eines Quadratfußes belegten Glases geben würde, in welcher Hinsicht demnach diese Maschine der grossen Nicholsonschen Cylindermaschine vollkommen gleich kommt.

Was die oben beschriebene Glasglocken-Maschine betrifft, so sollte man nach den Wirkungen, welche WOLFRAM von der einzigen bis jetzt ausgeführten beschreibt, diese Gattung den wirksamsten beizählen. Es schlägt nämlich jene Maschine, deren Glocke mit Einschluss des Halses nur eine Höhe von 20" und einen Durchmesser von 12" hat, unter günstigen Umständen aus 1 auf die Kugel n des Funkenmessers 10" lange Funken von der Dicke eines Strohhalmes, 7—8 zöllige schneller, als man zählen kann. Der Lichtbüschel ist 6—7 Zoll lang, und breitet sich unter einem Winkel von 60—70 Graden nach allen Seiten aus, eine Flasche von einem Quadratfuß äusserer Belegung wird bei 8maliger Umdrehung der Kurbel bis zum Ueberschlagen geladen. Einen besonders auffallenden Beweis der starken Elektrizitätserregung durch diese Maschine gab aber der Versuch, daß aus dem tiefer liegenden Theile einer Regenröhre, welche durch einen Draht mit dem Reibzeuge verbunden war, bei jeder Entladung des positiven Conductors schwache Funken erhalten werden konnten. Bei alle dem zweifle ich doch sehr, daß diese Glockenmaschinen in Gebrauch kommen werden, da es sehr schwer halten dürfte, sich so regelmäfsig cylindrische Glocken zu verschaffen, daß sie nicht in ihrem Umdrehen bedeutend schwanken, was ihre Beschädigung nur zu leicht veranlassen kann, auch ist nicht zu übersehen, daß die Isolirung der

Fig.  
51.

1 S. Mém. de Paris 1784 und in Licht. Magazin n. n. O.

Maschine unvollkommen, und die Zerstreuung der E. nach der Fassung unvermeidlich ist.

Es ist schon oben bemerkt worden, daß man die Wirkungen einer Elektrisirmaschine, die an und für sich nicht zu den größeren gehört, durch die Ausdehnung des Leiters und besonders durch eine solche Einrichtung desselben, wodurch seine Capacität für E. vermehrt wird, ungemein verstärken, und die einfachen Funken dem erschütternden einer Ladungsflasche ganz gleich machen kann. Es ist in dem Artikel *Elektricität*, nachgewiesen worden, wie sehr die Capacität eines Leiters durch Verlängerung und verhältnißmäßige Verdünnung desselben vermehrt werden kann. Eine Verminderung des Durchmessers bis auf 6'' veranlaßt nach VOLTA's Versuchen noch kein eigentliches Ausströmen<sup>1</sup>. VOLTA verfertigte sich einen solchen Leiter von 12 hölzernen, mit Stanniol überzogenen Stäben von obigem Durchmesser, so daß er bei 96 Fuß Länge nur 12 Quadratfuß Oberfläche hatte, sein Umfang also nicht größer als derjenige eines Leiters von 6 Fuß Länge und 8'' Durchmesser war. Die Capacität des ersteren war um soviel größer als die des letzteren, daß 25 bis 30 Umdrehungen seiner Scheibenmaschine nöthig waren, um ersteren auf das Maximum zu laden, während letzterer schon durch 4—5 Umdrehungen darauf gebracht wurde. Diese große Länge des Conductors kann man auch in einem beschränkten Local dadurch erhalten, daß man mehrere kurze Stäbe über einander hängt, jedoch dürfen sie nicht zu nahe seyn, sondern müssen drei bis vier Fuß von einander abstehen; denn stehen sie einander näher, so mindern sie wechselseitig ihre Capacität, indem sie ihre Spannung steigern. VOLTA gab jedem seiner Stäbe eine Länge von 8 Fuß, die in drei Vierecken geordnet und durch seidene Fäden aufgehängt, übrigens mit einander durch Stäbe von Messing verbunden waren. Die Capacität dieses so ausgedehnten Leiters fand VOLTA gleich der Capacität einer Flasche oder mäßig dünnen Glasscheibe von 4 Quadratzoll Belegung. Er gab wirklich erschütternde Funken, die bis in die Brust gingen, besonders wenn man einen in einen Brunnen reichenden Eisendraht anfaßte, um der großen Menge von E. hinlängliche Ableitung zu verschaffen. Der Pater GORDON verstärkte auf diese Art

---

1 S. Alex. Volta's Schriften übers. von Nasse 1ter Bd. 1803.

durch Anwendung eines 200 Ellen langen Eisendrahtes den Funken so sehr, daß er Vögel damit tödtete, und WILSON entzündete mit Hilfe der außerordentlichen Verlängerung des Leiters bis auf 12000 Fuß durch den einfachen Funken einer mächtig starken Elektrisirmaschine Schießpulver, das sonst nur durch den Schlag einer Leidner Flasche oder durch den einfachen Funken der kräftigsten Maschine entzündet werden kann.

Indefs, nimmt mit der Stärke der Funken nicht auch zugleich ihre Länge zu, die mehr von der Stärke der Spannung und Dichtigkeit der E. an dem Orte, wo der Funken hervorbricht, als von der totalen Menge der E. abhängt, auf welcher vorzüglich die sonstige Wirksamkeit des Funkens beruht. Die Funken, welche sehr lange aber dabei dünne Leiter geben, sind daher zwar sehr erschütternd, aber immer kürzer als die aus kurzen cylindrischen Leitern von größerem Durchmesser. So fand denn auch VAN MARUM<sup>1</sup> bei einem Leiter von 16 Fuß Länge und 4" Durchmesser die Funken um 5 Zoll kürzer als bei dem gewöhnlichen (oben beschriebenen) Conductor, doch schienen sie ihm mehr Stärke zu haben.

Bei der etwas stärkeren Elektrisirmaschine darf man, wenn man das Maximum von Wirkung erhalten will, nie unterlassen, eine Ableitung durch einen nicht zu dünnen Draht nach dem feuchten Erdboden anzubringen, mit welchem man, wenn man *positiv* elektrisiren will, die Reibkissen, beim *negativen* Elektrisiren den ersten Leiter in Verbindung setzt, um im ersten Falle der durch das Reiben erzeugten negativen E. der Reibkissen, im zweiten der am Conductor sich anhäufenden positiven E. einen hinlänglichen Abfluß oder Zufluß der entgegengesetzten E. zu verschaffen. Mit derselben Ableitung muß auch der Leiter, auf dessen Kugel die Funken überschlagen, in Verbindung gesetzt werden, wenn man die möglich längsten Funken erhalten will. Eine wichtige Regel besteht ferner darin, die Scheibe oder den Cylinder von allem sich anhängenden Amalgama zu reinigen, das sich besonders an den Glasscheiben nach den concentrischen Ringen derselben, und bei den Cylindern an den kleinen Blättchen, die bei manchen derselben hie und da über die Oberfläche hervorragten, leicht anhängt, und zur Entladung des Conductors nach dem Reibkissen Veranlassung giebt.

---

1 Tweede Vervolg etc. Haarlem 1795.



Bei einer so kräftigen und im höchsten Grade el. Scheibe, wie der meinigen, schlagen ununterbrochen, wenn der Funkenzieher zu weit entfernt ist, in bogenförmiger Richtung Funken nach dem Reibkissen hin, die stets schon bei einer viel geringeren Entfernung sich einfinden, wenn die Scheibe mit Amalgama verunreinigt ist.

Das *Amalgama*<sup>1</sup> wird am besten mit etwas Schweineschmalz oder Cacaobutter auf das Leder des Reibkissens aufgetragen, und so gleichförmig als möglich zum metallisch glänzenden Ueberzuge in dasselbe eingerieben. Die Erneuerung desselben richtet sich nach dem mehr oder weniger häufigen Gebrauche, den man von der Maschine gemacht hat<sup>2</sup>.

P.

## Elektromagnetismus,

später von den Franzosen meistens *Elektrodynamismus* genannt, bezeichnet den Inbegriff derjenigen magnetischen Erscheinungen, welche durch die Elektrizität hervorgebracht werden, oder die Wechselwirkung elektrisirter Körper und der Magnete auf einander. Der zuerst gewählte Ausdruck bezeich-

1 S. *Amalgama* Th. I. S. 286.

2 Ueber chemische Wirkungen der einfachen Funken und ihr Verhältniß gegen verschiedene Medien u. s. w. S. *Funken, elektrischer*. Außer den Schriften, welche das Ganze der E. behandeln, namentlich PRIESTLEY's Geschichte der E., DONNDORF's, ADAM's, CÀVALLO's Werken über die E. u. s. w., verdienen über Elektrisirmaschinen noch besonders verglichen zu werden: MARTIN VAN MARUM Abhandlung über das Elektrisiren, enthaltend die Beschreibung und Abbildung einer neu erfundenen Elektrisirmaschine u. s. w. Aus dem Holländischen von MÖLLER. Gotha 1777. M. G. C. BOHNENBERGER's Beschreibung einer auf eine neue sehr bequeme Art eingerichteten Elektrisirmaschine Stuttgart 1784—1791. Derselbe Beschreibung einiger Elektrisirmaschinen und elektrischer Versuche nebst sechs Fortsetzungen. Stuttgart 1783—1791. Beschreibung einer Elektrisirmaschine und einiger damit von J. R. DEMANN und A. PAETS VAN TROOSTWYK angestellter Versuche herausgegeben von JOHN CUTHBERTSON. Leipzig 1790. MARTINUS VAN MARUM Tweede Vervolg der Proefnemingen etc. Haarlem 1795. (enthält die Beschreibung seiner verbesserten Elektrisirmaschine). JON. CHRIST. HOFFMANN praktische und gründliche Anleitung auf eine leichte und wohlfeile Art gute Elektrisirmaschinen zu bauen u. s. w. Leipzig 1793.

net die Sache genau und vollständig; der spätere, nämlich *dynamische Elektrizität*, welcher von AMPÈRE den Wirkungen der geschlossenen Volta'schen Säule beigelegt ist, um sie von denen der nicht geschlossenen, daher Funken gebenden, und denen einer gemeinen Elektrisirmaschine sich ähnlicher zeigenden, zu unterscheiden, als welchen er den Namen der *elektrostatischen* beilegt, hat in sich gar keinen empfehlenden Grund. Auch die Ausdrücke: *chemischer Magnetismus*, *Volta'scher Magnetismus* und *Galvanomagnetismus* bezeichnen die Sache ungleich schlechter.

## I. Geschichte des Elektromagnetismus.

Seitdem die Anhänger der dynamischen Naturphilosophie sich bestrebten, die verschiedenen Naturerscheinungen nicht sowohl als Wirkungen individueller Substanzen anzusehen, sondern vielmehr das Materielle selbst als das Resultat gewisser Urkräfte darzustellen, mußte ihnen vorzüglich daran gelegen seyn, die unwägbaren Stoffe als unmittelbare, und nur unwesentlich modificirte, Aeufserungen einer einzigen Urkraft nachzuweisen. Licht, Wärme, Elektrizität und Magnetismus fielen demnach ihrem Wesen nach in eins zusammen. Als insbesondere ALEXANDER VOLTA in der nach ihm benannten elektrischen Säule die gelehrte Welt mit einem unschätzbaren Apparate beschenkte, welcher an seinen beiden Enden die zwei Elektricitäten bleibend erhielt, glaubte man in dieser die Pole eines Magnetes sichtbar dargestellt, und hielt die Identität der Elektrizität und des Magnetismus für begründet, welche als ähnlich zu betrachten schon die frühere Bezeichnung von  $+$  und  $-$  M., ähnlich dem  $+$  und  $-$  E veranlaßt hatte. Insbesondere war es J. W. RITTER<sup>1</sup>, welcher den Satz aufstellte, jede Volta'sche Säule sey ein wirklicher Magnet, und müsse als solcher auch magnetische Polarität zeigen. Verschiedene Physiker zeigten zwar durch die Erfahrung, daß eine solche Wirkungsart der Volta'schen Säule fremd sey, allein RITTER's hoher Schwung der Phantasie erhielt ihm eine Menge Anhänger und Verehrer da es allerdings viel leichter ist zu phantasiren als zu philosophiren. Ich selbst habe in Verbindung mit GAUNER in Hannover damals viele Mühe darauf verwandt, durch ungewöhnlich

<sup>1</sup> Beiträge zum Galvanismus II. 55. Ann. de Chim. LXIV. 80.

starke magnetische Batterien eine der Volta'schen Säule ähnliche Wirkung hervorzubringen, oder ganz kleine und möglichst bewegliche Säulen durch jene zu afficiren, aber vergebens. Hätte man umgekehrt den Einfluß großer Säulen auf leicht bewegliche Magnetnadeln geprüft, so wäre die Wahrheit vielleicht früher aufgefunden. Dafs es übrigens unmittelbar vor der Auffindung des Elektromagnetismus noch Physiker gab, welche die durch RITTER behauptete Identität der Elektricität mit dem Magnetismus vertheidigten, beweiset unter andern die gegen das Ende des Jahres 1818 durch v. YELIN über diesen Satz gehaltene Rede<sup>1</sup>, worin aber, außer schwachen, wenn man wollte zwischen jedem beliebigen Paare gegebener Stoffe aufzufindenden, Analogieen kein genügender Beweis, auch keine neue Thatsache zur Unterstützung der aufgestellten Behauptung beigebracht ist. Man kann daher mit Wahrheit sagen, dafs man bis zu jener Zeit von einer Wechselwirkung beider Potenzen auf einander noch nicht mehr wufste, als schon seit vielen Jahren bekannt war, nämlich dafs insbesondere Blitzschläge, aber auch starke elektrische Batteriefunken den Magnetismus im Stahle sowohl hervorzurufen, als auch zu zerstören, die Polarität zu erzeugen, und umzukehren vermögen<sup>2</sup>, welches indeß nach den entscheidenden Versuchen VAN MARUM's für eine bloße Wirkung des Stofses und der Erschütterung durch Elektricität angesehen wurde<sup>3</sup>. Wenn endlich nicht sowohl MOJON aus Genf, als vielmehr ROMANESI aus Trident zufällig elektromagnetische Erscheinungen wirklich beobachtet haben, so ist dennoch keineswegs einer von diesen als der Entdecker dieses wichtigen Zweiges der Naturlehre zu betrachten, weil sie die Neuheit und

---

1 Ueber Magnetismus und Elektricität als identische und Urkräfte. München 1818. 4. Genau genommen könnten wohl beide, wenn sie wirklich identisch wären, nicht Urkräfte, sondern nur eine Urkraft seyn.

2 Mehreres hierüber von SCHWEIGER findet man in dessen Journ. N. R. XVI. 1. BECCARIA leitete sogar schon den Magnetismus überhaupt, wie AMPÈRE, von beständigen elektrischen Strömungen ab. S. Priestley Gesch. d. El. S. 221. CIGNA in Misc. Taur. I. 43. redet gleichfalls von d. Aehnlichkeit der Elektricität und des Magnetismus.

3 Beschreibung einer vorzüglich großen Elektrisirmaschine u. s. w. Deutsche Uebers. Leipz. 1786.



Wichtigkeit des Fundes übersahen, und diesen also selbst nicht kannten und gehörig würdigten<sup>1</sup>.

Aus demjenigen also, was bis dahin bekannt war, konnten unmöglich die später entdeckten Erscheinungen des Elektromagnetismus gefolgert werden, im Gegentheil ist vielmehr jetzt, nach so außerordentlich verfeinerten und vervollkommenen Meßwerkzeugen, so gut als erwiesen, daß die Volta'sche Säule weder selbst ein Magnet ist, noch auch daß ihre Pole magnetische sind. Dessen ungeachtet hielten allezeit noch einige Physiker fest an dem durch Thatsachen keineswegs begründeten Glauben, Elektrizität und Magnetismus seyen ihrem Wesen nach identisch. Ein Anhänger dieser früher<sup>2</sup> von ihm ernstlich vertheidigten Meinung blieb auch später noch OERSTED, und bemühte sich daher in seinen Vorlesungen einen Einfluß der Pole einer Volta'schen Säule auf die Pole der Magnetnadel darzuthun, welches aber stets vergeblich seyn mußte. Eine solche magnetische Polarität konnte die Säule nur zeigen, wenn ihre Pole nicht geschlossen oder wenn sie durch einen leitenden Verbindungsdraht geschlossen waren; daß aber der letztere selbst einen Einfluß auf die Magnetnadel äußern solle, konnte aus den damals herrschenden Ansichten nicht gefolgert werden, indem man sonst bei der erwiesenen Identität der Reibungs- und Berührungs-Elektrizität auch dem Verbindungsdrahte beider Pole einer Leidner Flasche Polarität zugeschrieben hätte. Man muß es daher unter Voraussetzung einer consequenten Argumentation für einen Zufall erklären, welcher OERSTED auf eine der wichtigsten Entdeckungen im Gebiete der Naturlehre führte, die aber nichts destoweniger seinen Namen unsterblich machen wird. Als nämlich im Winter 1819 auf 20 in seinen Vorlesungen ein feiner Platindraht, welcher beide Pole einer starken Volta'schen Säule verband, und dadurch glühend gemacht war, über eine Magnetnadel herging, zeigte diese eigenthümliche Schwankungen, und mußte in diesem ihrem Verhalten räthselhaft erscheinen, weil man nach den bestehenden Kenntnissen nur Anziehung oder Abstofsung derselben erwarten konnte. Wenn OERSTED später<sup>3</sup> darzuthun

---

<sup>1</sup> *Traité sur le Galvanisme* publié par le Prof. Aldini. à Par. 1804. S. 191. Vergl. G. LXVIII. 208.

<sup>2</sup> *Ansicht der chemischen Naturgesetze*. Berlin 1812.

<sup>3</sup> *Schweigg. Journ.* N. F. II. 199.

suchte, daß das Bestreben, den Einfluß beider Elektricitäten im Augenblicke ihrer Ausgleichung auf die Magnetnadel aufzufinden, ihn unmittelbar auf diese Entdeckung geführt habe, so kann hierbei nur von der magnetischen Polarität der Pole einer geschlossenen Säule die Rede seyn. Es scheint auch fast, als ob weder OERSTED selbst, noch seine Zuhörer die Wichtigkeit der merkwürdigen Entdeckung sogleich in ihrem ganzen Umfange aufgefaßt haben, weil es sonst unerklärlich seyn würde, warum nicht früher etwas davon ins Publicum kam, als bis der Erfinder selbst sie etwa sechs Monate später in einer eigenen Schrift bekannt machte<sup>1</sup>.

Als am Ende des Sommers 1820 die große Entdeckung hauptsächlich zuerst den Akademien und gelehrten Gesellschaften bekannt wurde, dauerte es noch einige Zeit, bis sie ganz eigentlich ins Publicum kam.

Hierzu lag die Veranlassung theils in der ursprünglichen, etwas schwerfälligen und verworrenen, Darstellung der Sache, hauptsächlich aber darin, daß der Erfinder selbst und die ersten Physiker, welche die Versuche wiederholten, zum Gelingen derselben eine so starke Volta'sche Säule verlangten, daß der Verbindungsdraht zum Glühen gebracht wurde. Auffallend bleibt es immer, warum OERSTED in dem langen Zeitraume, von der ersten Entdeckung bis zum Erscheinen seiner Schrift, nicht auffand, daß zwei nur mäßig große Platten von Zink und Kupfer die Wirkung nicht bloß gleichfalls, sondern sogar noch besser zeigen, als starke Volta'sche Säulen von vielen Platten. Die Forderung eines so mächtigen Apparates hielt manche Physiker ab, die Versuche zu wiederholen, einige zogen sogar die Sache in Zweifel, weil sie glaubten, daß der starke elektrische Strom wohl gewisse Schwankungen der Nadel als eines leicht beweglichen Körpers erzeugt haben könne, die man fälschlich einem erregten Magnetismus beigemessen habe. Die ersten, welche die Sache selbst bestätigten, und die Aufmerksamkeit der Physiker rege machten, waren J. T. MAYER,

---

<sup>1</sup> Experimenta circa efficiam conflictus electrici in acum magneticam. Hafniae 21. Jul. 1820. Vergl. C. H. Pfaff der Elektro-Magnetismus, eine historisch-kritische Darstellung der bisherigen Entdeckungen auf dem Gebiete desselben, nebst eigenthümlichen Versuchen. Hamb. 1824. 8.

durch eine Anzeige der Oersted'schen Schrift<sup>1</sup> mit dem Zusatz, daß auch ihm die wiederholten Versuche gelungen seyen, und DE LA RIVE, welchem es gleichfalls gelang, in Gegenwart ARAGO's und mehrerer Gelehrten das merkwürdige Phänomen wahrzunehmen<sup>2</sup>. Kaum waren aber diese Nachrichten ins Publicum gekommen, als nicht bloß alle Physiker, sondern auch eine Menge Naturforscher, Aerzte, Dilettanten und sogar solche, welchen wissenschaftliche Forschungen übrigens fremd zu seyn pflegen, sich mit einer unerhörten Leidenschaftlichkeit der neuen Entdeckung bemächtigten. Man kann den damaligen allgemein erregten Enthusiasmus füglich demjenigen vergleichen, welcher sich äußerte, als die ersten aërostatischen Maschinen ein bis dahin für unmöglich gehaltenes Problem löseten, mit dem einzigen Unterschiede, daß zu jener Zeit selbst Könige, Fürsten, Provincialstände und städtische Corporationen jene nicht selten halsbrechenden Schauspiele freigebigst unterstützten und durch Aeufserungen ihres Beifalls beförderten. Indels haben sowohl einzelne Gelehrte als insbesondere die gelehrten Gesellschaften sich wetteifernd bestrebt, dem berühmten Erfinder ihre Achtung und ihren Dank für seine höchst merkwürdige Entdeckung auszudrücken. Die Ursache einer so allgemeinen Theilnahme lag wohl hauptsächlich darin, daß die räthselhafte Potenz des Magnetismus, welche zum Ueberdruß forschender Physiker allezeit ganz isolirt und gleichsam bloß an das starre Eisen gebunden da gestanden hatte, jetzt auf einmal mit einer der allgemeinst verbreiteten Potenzen in Verbindung trat, theils an dem Imposanten einer merkwürdigen Thatsache, welche nach ermüdenden Speculationen, namentlich in Deutschland, jetzt plötzlich in ihrer ganzen Wichtigkeit hervortrat, theils endlich in der Leichtigkeit, womit sich diese merkwürdigen Erscheinungen hervorrufen ließen, und der Kleinheit der hierzu erforderlichen Apparate. Sobald nämlich mehrere Physiker die Versuche zu wiederholen angefangen hatten, entdeckten sie allgemei., daß man hinlänglich starke Abweichungen der Nadel schon mit Platten von 3 bis 4 Zoll Seite hervorbringen könne, und noch obendrein stärkere, als mit vielplattigen Säulen von kleinerem Durchmesser. BOECKMANN unter andern müdete sich vergebens ab,

---

1 Gött. Gel. Anz. 1820. N. 171.

2 Bibl. univ. XIV. 281.



mit einer Säule von 200 Doppelplatten von der Größe eines Laubthalers die angekündigten Phänomene hervorzubringen, bis er am folgenden Tage durch weit geringere Mittel zum Ziele kam, und ich selbst brachte es endlich dahin, eine Säule von 106 Doppelplatten, größtentheils 6 Z. Seite haltend, aufzubauen, um ja des als Bedingung des Gelingens angegebenen Glühens des Platindrahtes versichert zu seyn, fand aber beim Auseinandernehmen der großen Säule, daß die Wirkung bis auf 5 Plattenpaare herab nicht abnahm, und sah am folgenden Tage die Schwingungen der Nadel durch zwei der gebrauchten Platten sehr auffallend hervorgebracht. Von nun an machten in den Jahren 1821, 22 und bis in 23 hinein die Versuche und Theorien über den Elektromagnetismus den Hauptinhalt der physikalischen Zeitschriften aus, der vielen einzeln erschienenen Abhandlungen nicht zu gedenken; die Geschichte kann die verschiedenen Erweiterungen der ursprünglichen Entdeckung nicht einzeln verfolgen, da sie ohnehin bei der Erklärung der Sache selbst kurz erwähnt werden müssen. Nur zwei Entdeckungen verdienen wegen ihrer Wichtigkeit besonders genannt zu werden, nämlich die durch ARAGO und v. YELIN gleichzeitig gemachte, daß unter geeigneten Umständen ein Leitungsdraht der Reibungselektricität gleiche Wirkungen auf unmagnetischen Stahl äußert, als der Verbindungsdraht beider Pole einer Volta'schen Säule; und die zweite von SCHWEIGER und POGGENDORF kurz nach einander aufgefundene leichte Isolirung des elektrischen Stromes im leitenden Drahte bei nicht stattfindender Isolirung seines erregten Magnetismus, wonach mehrere Drähte vereinigt werden können, um die Wirkung zu verstärken, was dann den elektromagnetischen *Multiplicator* hervorrief<sup>1</sup>.

## II. Apparate zur Erregung des Elektromagnetismus.

Das schon erwähnte lebhafteste Interesse, womit OERSTED'S Entdeckung allgemein aufgefaßt wurde, die häufigen Wiederholungen des anfänglichen Hauptversuches nebst dem Bestreben, das eigentliche Wesen dieser Sache zu ergründen und die Erfindung wo möglich zu erweitern, haben in einem kurzen Zeit-

---

<sup>1</sup> Vergl. Historical sketch of Electro-magnetism. in Ann. of Phil. New Ser. II. 195. 274, III. 107.

raume die elektromagnetischen Erscheinungen und die Apparate, womit diese hervorgebracht werden, so über alle Vorstellung vervielfältigt, daß es in der That schon jetzt schwierig ist, das Ganze zu übersehen, ohne sich in der Menge der Thatsachen bei der vielfachen Gestaltung derselben zu verwirren. Indem aber viele der beobachteten Phänomene nur in auferwesentlichen Punkten von einander abweichen, die Apparate vielfach nur unbedeutend abgeändert sind, zur leichteren Uebersicht des Ganzen aber wesentlich erforderlich ist, die hauptsächlichsten Erscheinungen in einer gewissen Ordnung zusammenzustellen, so wird es am zweckmässigsten seyn, die Zeitfolge der allmäligen Entdeckungen zu verlassen, dagegen aber die ähnlichen Phänomene zusammenzustellen, und zugleich die zu ihrer Erzeugung erforderlichen zweckmässigsten Apparate zu beschreiben. Hierbei ist aber nothwendig zuerst Folgendes im Allgemeinen vor auszuschicken.

Die zahlreichen elektrischen Apparate, wodurch der Magnetismus in den verschiedenen leitenden Körpern hervorgerufen wird, und dann auf den Magnet oder bloßes Eisen wirkt, und zugleich auch dem Einflusse des Erdmagnetismus unterliegt, sind am gehörigen Orte beschrieben, und müssen daher hier übergangen werden<sup>1</sup>. Im Allgemeinen gehören dazu die gemeine Elektrisirmaschine und die Leidner Flasche, dann aber hauptsächlich die verschiedenen Arten der Volta'schen Säulen. Die letzteren lassen sich füglich unter zwei Hauptclassen ordnen, deren eine aus zwei getrennten Metallen besteht, welche durch einen metallenen Leiter verbunden ihre ungleiche elektrische Spannung mittelst eines feuchten Leiters ausgleichen. Zu den Metallen wählt man in der Regel Kupfer und Zink, worauf ich mich für den vorliegenden Zweck allein beschränken kann; die einer näheren Untersuchung bedürftenden feuchten Leiter sind entweder in einer stark damit getränkten Tuch- oder Pappscheibe enthalten, oder befinden sich frei in einem Gefäße. Die andere Classe bilden alle diejenigen Apparate, welche aus mehreren, paarweise verbundenen, und durch feuchte Leiter auf einander einwirkenden heterogenen Metallen bestehen. Hierunter gehören die gemeinen stehenden oder liegenden Säulen, die verschiedenen Trogapparate, Becherapparate u. dgl. Es ist

---

1 S. *Galvanismus*, *Elektrisirmaschine* u. s. w.

zwar hier nicht der Ort, die Wirkungen dieser beiden Arten mit einander in jeder Hinsicht zu vergleichen, noch weniger kann die individuelle Art der Erregung der Elektrizität durch dieselben hier erörtert werden, oder die schwierige Frage, ob man den Erscheinungen gemäß nur eine oder zwei verschiedene Elektrizitäten anzunehmen habe; inzwischen hat eben der Elektromagnetismus einen wesentlichen Unterschied jener verschiedenen Apparate erst recht augenfällig gemacht, welcher von manchen bei ihren Versuchen nicht beachtet war, und daher vielfache Verwirrung rücksichtlich derjenigen Richtung hervorbrachte, welche die Magnetnadel entweder östlich oder westlich abweichend gezeigt haben sollte<sup>1</sup>. Um daher ähnlichen Mißverständnissen zu begegnen, ist es nothwendig, einige wesentliche Bestimmungen über diejenigen Vorstellungen vorausgehen zu lassen, welche man rücksichtlich der Erregung der Elektrizität durch Berührung oder den Conflict heterogener Metalle bisher angenommen hat.

Wenn ein Volta'scher Apparat aus zwei heterogenen Metallen und einem flüssigen Zwischenmittel besteht, und man zugleich mit FRANKLIN und VOLTA nur *eine* elektrische Materie annimmt, so strömt die Elektrizität von dem minder elektrischen durch eine vollkommene metallische Leitung zu dem mehr elektrischen, und gleicht sich durch das flüssige Medium wieder aus. Sind daher die beiden Metalle z. B. *Kupfer* und *Zink*, welche rücksichtlich ihrer elektrischen Disposition weit von einander abstehen, werden sie durch einen Metalldraht innig mit einander verbunden, und durch eine nasse Tuchscheibe von einander getrennt, so theilt das minder elektrisch disponirte Kupfer seine Elektrizität durch den leitenden Draht dem Zinke mit, welcher sie durch die nasse Tuchscheibe oder die trennende Flüssigkeit dem Kupfer wieder zuführt. Ohne die Richtigkeit dieser Vorstellung VOLTA's hier prüfen zu wollen, ist es offenbar, daß hiernach ein beständiger Strom der Elektrizität vom Kupfer zum Zinke hin statt finden muß, und der Draht, durch welchen die Leitung dieses Stromes geht, äußert dann die nachher zu erwähnenden magnetischen Wirkungen. Sind dagegen mehrere Plattenpaare heterogener Metalle mit einander verbunden, oder ist eine Säule so angeordnet, daß Kupfer, Zink,

<sup>1</sup> Gilb. Ann. LXVI. 348.  
III. Bd.



feuchter Leiter; K. Z.; F..... in dieser fortgehenden Reihenfolge mit einander verbunden werden, so geht allerdings gleichfalls sowohl bei der ersten, als auch der zweiten und jeder folgenden dieser Verbindungen die Elektrizität vom Kupfer zum Zink über, und theilt sich dann so verstärkt durch den feuchten Leiter jedem folgenden Paare mit. Allein eben hierdurch muß das Kupfer des ersten Paares am stärksten negativ, das Zink des letzten dagegen am stärksten positiv elektrisch werden, und ein diese beiden verbindender metallischer Leiter wird sonach die Elektrizität vom letzten Zinke dem ersten Kupfer wieder zuführen. Hierbei ist also die Richtung des elektrischen Stromes die entgegengesetzte, und die Wirkungen auf den Magnet sind daher rücksichtlich der erzeugten Ablenkung die entgegengesetzten der vorigen.

Die beiden so eben beschriebenen Apparate bieten übrigens außér der Richtung des elektrischen Stromes noch eine längst bekannte wesentliche Verschiedenheit dar. Indem nämlich die *Menge* der Elektrizität, welche von einer Kupferplatte zu einer Zinkplatte übergeht, der GröÙe derselben proportional seyn muß, so scheint es, als käme man bei den aus einem Paare Metallplatten bestehenden Apparaten sehr bald an die Grenze der möglicher Weise hervorzubringenden Elektrizität, indem eine einzelne Platte nicht füglich übermäÙig groß seyn kann. Allein man hat Mittel gefunden, auch auf diese Weise mächtige Wirkungen hervorzubringen, indem man mehrere Zinkplatten und mehrere Kupferplatten durch metallische Leiter mit einander verbindet, die so vereinigten aber insgesamt, jede einzeln, von einander durch einen feuchten Leiter trennt, so daß also die sämtlichen Zinkplatten als eine einzige, und die sämtlichen Kupferplatten wieder als eine einzige wirken, folglich auch ein Metalldraht einen starken elektrischen Strom vom Kupfer zum Zink überführen muß. Die Zahl der Plattenpaare bei der anderen Art von Apparaten kann leicht willkürlich vermehrt werden, und man hat daher auf diese Weise wahrhaft riesenmäÙige Säulen zu Stande gebracht. Allein die *Menge* der Elektrizität eines ersten Plattenpaares ist eine gegebene, und wird durch ein folgendes nicht verdoppelt, bei schlechter Leitung des feuchten Zwischenmittels oder bei trockenen Säulen gar nicht vermehrt, wohl aber wird die *Spannung* derselbe verdoppelt, und so bei jedem folgenden um eine gleiche GröÙe

verstärkt. Indem hiernach also die Wirkungen beider im Allgemeinen verschieden seyn müssen, so sind sie es auch vorzüglich in Beziehung auf die Hervorbringung des Magnetismus, und zwar in der Art, daß die *Stärke des erzeugten Magnetismus* der *Menge der Elektrizität*, nicht aber der *Spannung derselben* proportional ist. Hierin liegt der Grund, weswegen anfangs mehrere Physiker mit vielplattigen Säulen nur eine geringe Schwankung der Nadel erhielten. Bei der Anwendung von zwei größeren, 4 bis 8 Zoll Seite haltenden Platten aber sofort die Magnetnadel stark abweichen, und sogar in einem ganzen Kreise umlaufen sahen. SCHWEIGGER<sup>1</sup> war wohl der erste, welcher dieses bekannt machte, bald aber wurde es durch verschiedene andere Gelehrte bestätigt und genauer bestimmt. VON YELIN, als einer der ersten und eifrigsten Forscher im Gebiete des Elektromagnetismus, fand, daß eine Säule von 50 Plattenpaaren keine merklich größere Elongation gab als eine von 10 Paaren, daß dagegen bei *einem* Paare Metallplatten die Wirkung ihrer Größe fast direct proportional sey<sup>2</sup>. Zambonische Säulen dagegen von 5500 und 11000 Scheiben, deren Durchmesser 8 Lin. betrug, hatten auf die Magnetnadel gar keinen Effect<sup>3</sup>; eine nachher vielfach bestätigte Erfahrung<sup>4</sup>, welche daher berechtigt, die trocknen Säulen von der Untersuchung der gewöhnlichen elektromagnetischen Erscheinungen ganz auszuschließen. Unter die entscheidenden Versuche über diesen Hauptsatz in der Lehre vom Elektromagnetismus gehören die von G. G. SCHMIDT<sup>5</sup>. Dieser nahm 3 kupferne Kasten, 5 Z. ins Gevierte und 1 Z. weit, jeden mit einer darin hängenden Zinkplatte, füllte sie mit im Verhältniß von 60 : 1 verdünnter Schwefelsäure, verband die gleichartigen Metalle mit einander, und erhielt auf diese Weise mit 3 Kästen 50°; mit zwei Kästen 31° und mit einem 17° Abweichung der Magnetnadel, dagegen gaben alle drei als 3 Metallpaare wirkend nur 18° bis 20°. Aehnliche Resultate

<sup>1</sup> Gött. Gel. Anz. 1820. St. 171. S. 1710. Dessen Journ. N. F. I. 1.

<sup>2</sup> G. LXVI. 397.

<sup>3</sup> G. LXVI. 324.

<sup>4</sup> BECHSTEIN's Säule, aus 20000 sechszehn quadratzölligen Scheiben bestehend, zeigte gleichfalls keine Wirkung. S. G. LXVII. 381. Vergl. ERMAN ebend. 422.

<sup>5</sup> G. LXX. 230.

erhielten C. SCHRADER<sup>1</sup>, C. H. PFAFF<sup>2</sup>, DAVY<sup>3</sup> und viele andere. Nach den Versuchen von VAN BEEK<sup>4</sup> wirkte ein Wollaston'scher Trogapparat von 120 Plattenpaaren, dessen Zink eine Oberfläche von 11 Quadratfuß darbot, und welcher die Kohle mit großem Glanze verbrannte, nicht so stark auf die Magnetnadel, als ein einziges solches Plattenpaar, dessen Zink ungefähr 3,5 Quadratf. Oberfläche hatte. Als man aber von dem Trogapparate nur so viele Paare auf die Magnetnadel wirken ließ, daß der Zink mit dem einen Plattenpaare eine gleiche Oberfläche hatte, gaben diese nur 12° Abweichung derselben, statt daß jenes 60° gegeben hatte.

Nach solchen entscheidenden Thatsachen wird man schwerlich geneigt seyn, die verschiedenen mehrplattigen Apparate zur Erregung des Elektromagnetismus zu benutzen, und man hat auch bald angefangen, sie von dieser Benutzung auszuschließen. Aber auch die aus einem einzigen Plattenpaare bestehenden Apparate sind ziemlich vielfach, und es wird daher genügen, die hauptsächlichsten derselben kurz zu beschreiben.

### A. Elektromotore.

1. Der einfachste Apparat, dessen man sich zur Hervorbringung einer großen Zahl elektromagnetischer Erscheinungen bedienen kann, besteht aus zwei gleichgroßen Platten, die eine von Zink, die andere von Kupfer, jede mit einem aufgelötheten Messingdrahte von mehreren Fußsen Länge. Man legt die eine Scheibe flach auf eine Glasscheibe, einen gläsernen Teller, ein Weinglas oder eine sonstige isolirende Unterlage ohne ängstliche Sorge für eine nicht wesentliche vollständige Isolirung, bedeckt sie mit einer mit der leitenden Flüssigkeit stark getränkten Tuchscheibe, und legt die andere Platte darauf. Nach Erfordern wird dann durch einen oder durch beide Drähte die Verbindung zwischen beiden Platten hergestellt. Bedient man sich großer Platten, welche man von einem Quadratfuß Flächeninhalt jedes Metalles bis zu 4 auch wohl 9 und noch mehreren Quadratfüßen

---

<sup>1</sup> Diss. inaug. medico-physica de Electro-Magnetismo, Halae 1821. p. 26.

<sup>2</sup> Der Elektromagnetismus S. 111.

<sup>3</sup> G. LXXI. 231.

<sup>4</sup> G. LXIX. 200.



in Anwendung bringen kann, benetzt die Tuchscheibe etwas stark und belegt die obere Platte mit verhältnißmäßig vielen Gewichten, so erhält man einen vorzüglich starken Apparat, welchem ich vor allen andern den Vorzug geben möchte. Nachtheilig ist, daß die Metalle während der ganzen Dauer der Versuche im Conflict bleiben, und daher stark angegriffen werden. Wenigstens ist dieses beim Zinke der Fall.

2. Gleich bequem, hinlänglich wirksam und für viele Fälle passend sind die schon oben erwähnten kupfernen Kasten nach WOLLASTON, deren Form im Allgemeinen ähnlich bleibt, während ihre Größe vom kleinsten bis zum größten zunehmen kann. Gewöhnlich macht man sie von Kupfer, etwa 6 Z. ins Gevierte, oder 6 Par. Z. lang, 5 Z. hoch und 1 Z. tief, welche mit der leitenden Flüssigkeit gefüllt werden, worin dann die etwas weniger lange Zinkplatte so getaucht wird, daß sie den Boden nicht berührt. Man kann diese Kasten mit dem Schnelllothe der Klempner oder auch hart löthen; Letzteres ist nothwendig, wenn man sich der Salmiakauflösung als leitender Flüssigkeit bedient, indem diese sonst das Schnellloth zerstört. Zum festen Stande derselben kann man ihnen irgend einen Fuß geben, auch ist es rathsam, an den Seiten derselben zwei geeignete Träger mit Gabeln anzubringen, die Zinkscheibe an zwei messingenen Haken über eine Glasröhre zu hängen, und letztere so in die Gabeln zu legen, daß die Feuchtigkeit von der aus dem Kasten gehobenen Zinkplatte in den Kasten wieder zurückläuft. Dieses gewährt den Vortheil, daß die Zinkplatte nicht zu sehr zefressen wird, die anhaltende Gasentwicklung weniger beschwert, und man auf beliebig lange oder kurze Zeit die galvanische Verbindung herstellen oder trennen kann. An die eine Seite des kupfernen Kastens wird das eine Ende eines Drahtes gelöthet, dessen anderes Ende an das obere Eck der Zinkplatte gelöthet ist. Hängt dann die Platte an der Glasröhre in den Gabeln, so ist die galvanische Kette geöffnet, wird aber geschlossen, wenn man sie in die Flüssigkeit des Kastens senkt, und auf den Rändern des letzteren an der tragenden Glasröhre isolirt ruhen läßt. Solcher Kasten lassen sich mehrere mit einander vereinigen, wenn man das Kupfer derselben unter sich und eben so die Zinkplatten unter sich durch metallische Leitung verbindet, wonach also jene mit diesen zusammen nur zwei Elemente bilden. Diese Kasten sind ferner geeignet, um

sehr große Apparate zu entscheidenden Versuchen zu erhalten. Sie lassen sich nämlich leicht in solcher Größe verfertigen, daß jede einzelne Zinkplatte 6 Par. Quadratfuß hält, und wollte man 12 solcher Kästen vereinigen, so gäbe dieses 72 Quadratfuß Zink, eine gewiß ins Ungeheure gehende Batterie. In diesem Falle müssen aber die zwei bis drittehalb Zoll weiten Kästen unten eine Röhre haben, um die Flüssigkeit abzulassen, wenn man das Ausfüllen mit einem Heber nicht vorzieht, die Zinkplatten aber müssen an einem hölzernen Rahmen befestigt seyn, und vermittelt zwei oder mehrerer Seile, welche über Rollen gehen, durch Gegengewichte balancirt werden, um sie bequemer herauszuheben und schnell durch Herablassen derselben die galvanische Kette zu schließen. Die geeignetste Flüssigkeit für diese Apparate ist verdünnte Schwefelsäure, weil durch diese die Kupferflächen am wenigsten beschmutzt werden, und man zu ihrer Reinigung bloß des Ausspülens mit reinem Wasser bedarf, die Zinkplatten aber gar keine Reinigung erfordern, außer daß es gut ist, sie einigemal in das zum Ausspülen der Kästen in diese gegossene Wasser zu tauchen. Bei einem neuen Versuche weicht die Säure den erzeugten Schmutz sehr bald wieder auf, ohne daß man eine merkliche Verminderung der Wirkung wahrnimmt.

3. Die eben beschriebenen Kästen sind theuer, wenn man sie hart löthen läßt, bei der Löthung mit Zinn kann auf die Dauer keine Salmiakauflösung angewandt werden, wie oben schon erwähnt ist, die Schwefelsäure erzeugt aber bei großen Apparaten eine solche Menge von Zinkhaltigem Wasserstoffgas, daß es nicht bloß gefährlich, sondern selbst unmöglich ist, dabei auszudauern<sup>1</sup>. Man muß diesem daher, wenn man im Großen arbeiten will, einen Abzug durch eine Art von Schornstein verschaffen, und außerdem den elektromotorischen Apparat in einem besondern Zimmer aufstellen. Ein großer, leicht zu handhabender, für jede Art von Flüssigkeit geeigneter und doch leicht aufzubewahrender Apparat ist folgender. Man nimmt eine bloße Kupferplatte, welche von 1 bis 9 Quadratfuß Fläche und noch darüber leicht zu erhalten ist, läßt diese spannen und ihren Rand nach Verhältniß ihrer Größe 0,75 bis 2 Zoll hoch aufbiegen, legt sie auf einen hölzernen Rahmen

---

<sup>1</sup> Vergl. unten: *feuchte Leiter*.

oder eine Tischplatte horizontal, in dieselbe eine erforderliche Zahl Glasstücke und auf diese die Zinkplatte gleichfalls horizontal, gießt dann die Flüssigkeit hinein, und verbindet beide Metalle durch einen Leitungsdraht. Ist der Apparat sehr groß, so muß die Zinkplatte durch das Aufbiegen ihres Randes in der Höhe von etwa 0,5 Zoll gesteuert, und mit zwei Handhaben versehen seyn, um sie bequem aufheben und niederlegen zu können. Man stellt dann an die zwei Ecken der Kupferplatte zwei hölzerne Böcke, einige Zolle höher als die Kupferplatte und mit einer Gabel oder nur einem Ausschnitte versehen, legt parallel mit der Seite der Kupferplatte eine hinlänglich starke Glasröhre hinein, stellt zwei ähnliche, nur 0,5 Z. niedrigere Böcke neben die Kupferplatte, hebt die Zinkplatte in die Höhe, schiebt unter sie in die beiden letzteren Böcke gleichfalls eine starke Glasröhre, und läßt sie hierauf ruhen, wobei die Flüssigkeit in die Vertiefung der Kupferplatte abfließt, die Zinkplatte aber gegen zu starkes Zerfressen geschützt wird. Ist letztere zu schwer, so läßt sich das Heben derselben auch durch einen Flaschenzug bewerkstelligen. Im Ganzen sind aber solche Apparate im Vergleich mit andern zu unbequem.

4. Einen zweckmäßigen Apparat zur Hervorbringung eines starken elektrischen Stromes hat G. G. SCHMIDT<sup>1</sup> angegeben. Dieser bestand aus einer Kupferplatte von 20 Z. Höhe und 30 Z. Länge, welche gespannt und ihrer Länge nach dreifach in der Richtung a b c d e gebogen war. Die Breite der dadurch entstandenen 4 Flächen betrug etwa 6 Zoll, der Abstand jeder einzelnen Fläche 2 Z. Eine Zinkplatte, gleichfalls 20 Z. breit, wurde dann in die Gestalt f g h i k gebogen, und eine gerade Zinkplatte l o durch vier halbrund gebogene Zinkstreifen m, n; m, n mit ihr verbunden, so daß also alle drei Zinkplatten, mit einander vereinigt, als eine einzige wirkten, und der Apparat sonach als aus zwei Elementen bestehend anzusehen war. Der Zwischenraum der zwischen einander geschobenen Platten betrug einen Zoll. Vom oberen gekrümmten Ende der Zinkplatte g i ging ein 5 Z. langer und 1 Z. breiter Zinkstreifen h q horizontal heraus, endigte in einen Haken, und hatte bei q eine Vertiefung zur Aufnahme von etwas Quecksilber. An den gegenüberstehenden beiden Krümmungen der Kupferplatte b d war ein ähn-

Fig.  
60.

<sup>1</sup> G. LXXII. 1.



licher Kupferstreifen angelöthet, gleichfalls mit einem Haken und einer Vertiefung bei p. Hiernach waren also p und q die beiden entgegengesetzten Pole des Elektromotors, der ganz in ein kleines Fälschen von Eichenholz gestellt wurde, welches 20 Maß, ungefähr 80  $\frac{1}{2}$  Wasser faßte, und am Boden mit Pech ausgegossen war. Das Metall berührte nirgend die Seitenwand des Fälschens, und ragte etwa 1 Z. über den Rand desselben empor. Auf das Fälschen paßte ein cylindrischer Deckel, in der Mitte mit einem 2 F. hohen Rohre zum Abführen des entbundenen Wasserstoffgas versehen, und die beiden Polarstreifen p und q ragten durch zwei Einschnitte im Deckel hervor.

Da eine Menge der interessantesten elektromagnetischen Erscheinungen nur durch große Apparate hervorgerufen werden kann, so muß man allezeit die Frage berücksichtigen, ob die in Vorschlag gebrachten auch in größerem Maßstabe ausführbar sind. Dieses läßt sich allerdings von dem hier beschriebenen behaupten; indess muß ich wegen einer gemachten Erfahrung doch rathen, bei der Ausführung ähnlicher Apparate genau die hier gegebene Vorschrift zu befolgen, wenn man einer bedeutenden Wirkung versichert seyn will. Ich habe nämlich einen ähnlichen Apparat verfertigen lassen, aus 16 Zinkplatten, jede nahe 2 Quadrf. Fläche haltend, welche in einen kupfernen Trog mit eben so viel lothrecht in denselben eingelassenen und nahe 2 Z. von einander abstehenden Kupferplatten herabgelassen wurden, ohne wie sich von selbst versteht, den Boden zu berühren, und so daß ich mich von dem Getrenntseyn der zwei Metalle durch zwischengesteckte Glasröhren überzeugte. Die Gasentwicklung war außerordentlich stark, aber die elektromotorische Wirksamkeit unmerklich, und ich kann daher nicht anders glauben, als daß die in bedeutender Stärke hervorgerufene Elektrizität die für ihre zu große Erregung zu dünnen Schichten der Flüssigkeit durchdrang. Wahrscheinlich aber lag die Ursache des Mißlingens in dem nicht zweckmäßig gewählten kupfernen Kasten, welcher den ganzen Apparat einschloß, und ist daher ein hölzerner, mit Pech ausgegossener, auf allen Fall vorzuziehen:

5. Die mächtigsten Apparate, welche man bisher zur Erzeugung der elektromagnetischen Erscheinungen benutzte, sind die riesenhaft großen, welche ROBERT HARE unter dem Namen

*Calorimotor* und *Deflagrator* bekannt gemacht hat, einige noch größere im Besitze begüterter Britten und die größten von allen im Royal Institution zu London. Es giebt indess nur *einen* elektromagnetischen Versuch, welcher einen so kolossalen Apparat erfordert, wenn das Resultat in seiner auffallenden Eigenthümlichkeit hervortreten soll, und weil zugleich diese Apparate am gehörigen Orte ausführlich beschrieben werden<sup>1</sup>, so übergehe ich sie hier, um noch die Beschreibung eines sowohl im Kleinen als auch im Großen ausführbaren bequemen Apparates hinzuzufügen, welcher mir unter die zweckmäßigsten zu gehören scheint, und dem von HARE<sup>2</sup> zuerst angegebenen Calorimotor oder noch eigentlicher dem *elektromagnetischen Apparate* von PÉRY<sup>3</sup> nachgebildet ist. Um zugleich die Dimensionen und die erhaltenen Wirkungen zu vergleichen, beschreibe ich denjenigen, welchen ich selbst habe ausführen lassen.

Drei Zinkplatten, jede 5 Par. F. lang und 2 F. breit wurden zu einer einzigen langen Platte zusammengenüthet, wobei das Durchschlagen der Niethe die Metalle, wie ich mich überzeugt habe, in so innige Verbindung bringt, daß kein Zusammenlöthen weiter erforderlich ist. Demnächst wurde die vereinte Platte nach einer in natürlicher Gröfse entworfenen Zeichnung genau in die Spirale  $\beta\gamma$  ihrer Länge nach gebogen. Drei gleich Fig. 61. hohe, zusammen 17,5 F. lange Kupferplatten wurden auf gleiche Art zusammengenüthet, und in die Spirale  $\alpha\delta$  gebogen, und nachdem beide durch ihre eigene Elasticität sich in dieser Form erhielten, wurde die Zinkplatte in die Kupferplatte von oben herab niedergelassen, so daß ihre Windungen nach der Zeichnung liefen, und durch Biegen, Richten und Schieben in nahe genau 0,5 P. Z. Abstand von einander kamen. Die inneren Windungen bei  $\gamma$  und  $\delta$  müssen am genauesten gebogen seyn; indess erhalten sich diese, wenn sie einmal gehörig verfertigt sind, durch ihre Kleinheit am leichtesten in ihrer Form. Um indess den Abstand der einzelnen Windungen völlig genau zu erhalten, wurde ein für den Abstand von  $\gamma\delta$  und die ersten Win-

<sup>1</sup> S. *Galvanismus*.

<sup>2</sup> The American Journ. of Sciences and the Arts. III. 105. u. 345. Vergl. Schweigg. J. XXVI. 321.

<sup>3</sup> Phil. Trans. 1823. II. Ann. de Chim. et Ph. XXV. 217.

lungen gearbeiteter Stab in der Mitte hinabgeschoben, zwischen die übrigen Windungen aber im Ganzen 60 tannene Stäbe, 2 F. lang und von 0,5 Par. Z. Seite des quadratischen Querschnittes herabgedrückt, und zuletzt das Ganze mit einem Seile mehrmals umwunden. Als Träger dieser Metallmasse stand eine vom Kübler aus mehreren Stäben nach Art eines Falsbodens verfertigte, durch eine starke, unterhalb eingelassene Leiste befestigte Scheibe von Eichenholz bereit, in deren Mitte eine Stange a eingelassen war, 2,7 F. lang 1,5 Z. breit und 1 Z. dick. Weil diese bestimmt war, die ganze Last des Metalles zu tragen, so wurden unten an den beiden schmalen Seiten zwei starke Kupferstreifen eingelassen, welche 3 Z. über die Oberfläche der Scheibe hervorragend mittelst zweier starken Kupferdrähte an die Stange a genüthet, dann durch die Scheibe herabgelassen, unten 2 Z. lang umgebogen und mittelst kurzer, nicht durch das Holz reichender kupferner Nägel befestigt wurden. Der Halbmesser der Scheibe betrug 0,5 Z. mehr, als die gerade Linie vom Mittelpunkte in a bis nach  $\alpha$ . Um die Scheibe war ein hölzerner, 0,5 Z. über ihre Fläche hervorragender Reifen gelegt, und sie dann bis zu dieser Höhe mit schlechter Elektrophormasse übergossen, nach deren Erkalten die Metallmasse auf dieselbe herabgelassen, ordentlich gerichtet, und von der Berührung mit dem Stabe a durch vier an derselben herabgedrückte Glasstreifen abgehalten wurde. Damit dann die Metallwindungen in das Rech einschneiden möchten, wurde von oben herab siedendes Wasser hineingegossen, worauf das erwärmte Metall in die erweichte Masse durch sein eigenes Gewicht einsank. Um auch oben den Abstand der Windungen bleibend zu erhalten, wurden zwei hölzerne Stäbe 0,5 Z. breit und 1,3 Z. hoch in 2 Zoll Abstand von der Stange a mit einander parallel quer übergelegt, für die Metallränder mit der Säge 0,5 Z. tief eingeschnitten, dann herabgedrückt, endlich wurden der hölzerne Reifen, das Seil und die zwischengeschobenen Stäbe weggenommen, und der Apparat war so weit fertig.

Um denselben bequem in einen eichenen, nach oben etwas erweiterten, unten genau die tragende Scheibe fassenden, mit drei kupfernen Reifen beschlagenen Behälter der Flüssigkeit herabzulassen, war oben an der Stange a eine kupferne Klammer mittelst zweier Niethen befestigt, welche einen kupfernen Ring trug, in welchen der Haken des hebenden Flaschenzuges ge-



hängt werden kann. Damit aber der unerträgliche Einfluß des entwickelten Gas vermieden werde, ruhet auf den oberen eingeschnittenen parallelen Stäben ein Deckel, welcher den etwas über das Metall hervorragenden Behälter genau verschließt, und das gebildete Gas durch ein krümmgebogenes, aus dem Fenster geleitetes Rohr entweichen läßt. Durch den Deckel sind endlich zwei an die Enden  $\alpha$  und  $\beta$  angelöthete, aufrecht stehende, über dem Deckel rechtwinklich umgebogene und zu Schälchen vertiefte Kupferstreifen angelöthet, welche zur Aufnahme von etwas Quecksilber, oder auch zum Anlöthen längerer Drähte dienen.

Die Wirkung dieses allerdings großen, aber bequemen Apparates, welcher ohne Schwierigkeit von einem Manne vermittelst des Flaschenzuges aus der Säure in die Höhe gezogen und in dieselbe herabgelassen werden kann, hat mich nur in einer Hinsicht befriedigt. Es war nämlich seine Kraft des Verbrennens der Metalle nicht stärker, als bei einer mäßigen Säule, die elektromagnetische dagegen war so stark, daß ein Messingdraht von 1,5 Lin. Durchmesser bei einer allmähig steigenden Hitze, welche das Halten mit den Fingern nicht zuließ, einen Cylinder von Eisenfeilicht bis zur Dicke einer halben Linie um sich bildete. Die gebrauchte Säure bestand aus Wasser mit etwa ein Sechzigtheil englischer Schwefelsäure und halb so viel rauchender Salpetersäure dem Volumen nach. Reines Regenwasser gab eine sehr sichtbare Abweichung der Magnetnadel, und eine spätere Verdünnung der gebrauchten Säure durch  $\frac{1}{2}$  Wasser schwächte die Wirkung nicht merklich. Verdünnte Schwefelsäure konnte ich wegen noch nicht hergestellter Gasableitung bis jetzt nicht versuchen. Uebrigens stimmen diese Beobachtungen ganz mit denen überein, welche auch PÉRRY gemacht hat, und es geht daraus hervor, daß solche Apparate die elektromagnetischen Erscheinungen in großer Stärke zeigen, für chemische Wirkungen dagegen und auch zum Verbrennen der Metalle wenig geeignet sind. Rücksichtlich des Letzteren scheint es der großen Menge von erregter E. an der erforderlichen Kraft zu fehlen, um schlechtere Leiter zu durchdringen, denn ein Messingdraht von 1,5 Lin. Durchmesser wurde so heiß, daß man ihn nicht mit den Fingern halten konnte, ein Platindraht von 0,2 Lin. Durchmesser wurde dagegen nur warm.

Indefs habe ich die Versuche nicht oft genug wiederholt, um hierüber bestimmt entscheiden zu können.

### B. Feuchte Leiter.

Die so eben beschriebenen, und überhaupt alle zur Erzeugung elektromagnetischer Wirkungen dienenden Volta'sche Apparate bedürfen eines feuchten Zwischenmittels. Nun werden zwar diese elektromagnetischen Erscheinungen, wenn man die geringsten Einwirkungen auf die Bewegung der feinsten Nadeln mitrechnet, durch die verschiedensten galvano-elektrischen Zustände der Körper hervorgebracht; allein wenn wir uns nicht in das Gebiet des Galvanismus verirren wollen, so gehören alle diejenigen Untersuchungen nicht *zunächst* zum Elektromagnetismus, bei denen man sich der höchst beweglichen Magnetnadeln bedient, um von ihrer Bewegung auf das Vorhandenseyn der Elektricität zu schließen. Rücksichtlich auf den *Elektromagnetismus* an sich darf man es nur im Allgemeinen als Thatsache aufstellen, daß die Stärke, worin derselbe hervorgerufen wird, der Intensität der erzeugten Elektricität proportional ist. Eben daher kann hier auch die Frage nicht erörtert werden, ob die Stärke des erzeugten Elektromagnetismus durch die chemische Einwirkung der feuchten Leiter auf die Metallplatten bedingt werde, indem dieses vielmehr von der Beantwortung der Frage abhängt, ob die im Volta'schen Apparate erzeugte Elektricität durch den Chemismus der bei ihnen angewandten Metalle und feuchten Leiter erzeugt oder verstärkt wird. Weil daher alle diese nicht leichten Untersuchungen hier unerörtert bleiben müssen, so kommt zunächst in Beziehung auf das Praktische bei der Anstellung der Versuche nur *die Frage in Betrachtung, welcher Flüssigkeiten man sich am besten bedienen kann, um die elektromagnetischen Erscheinungen leicht und in größter Stärke hervorzurufen.*

Wenn man aus den vielen Versuchen, welche zunächst in dieser Absicht angestellt sind, und aus den gelegentlich mitgetheilten Angaben über die angewandten feuchten Leiter die Hauptresultate heraushebt, so sind folgende Flüssigkeiten für diesen Zweck am geeignetsten.

1. *Verdünnte Schwefelsäure*, welche neben ihrem geringen Preise zugleich fast die stärksten Wirkungen hervorbringt, die gebrauchten Metalle nicht sehr beschmutzt, so daß sie leicht

gereinigt werden können, und das Zinn der Löthung nicht angreift. Eine große Unbequemlichkeit derselben ist indess die allezeit bedeutende Gasentwicklung, desgleichen das allmälige Verzehrtwerden des Zinkes, welches bei anhaltenden Versuchen so stark ist, daß die Apparate bald unbrauchbar werden. Ueber das beste Verhältniß der Mischung von Wasser und Schwefelsäure sind die Beobachter nicht einig. **POGGENDORFF** erhielt die stärkste Wirkung bei einer Verdünnung der Schwefelsäure von 184° mit etwa 3 Th. Wasser; **SEEBECK**<sup>1</sup> durch Schwefelsäure von 1,845 sp. Gew. mit 2 Th. Wasser verdünnt; **PFAFF**<sup>2</sup> mit englischer Schwefelsäure und 4 Th. Wasser. Es scheint mir bei dieser Bestimmung zugleich die Größe der gebrauchten Apparate einen Unterschied zu machen, indem ich aus verschiedenen Versuchen, namentlich mit dem oben Nr. 5. beschriebenen Apparate schließen zu müssen glaube, daß bei großen Apparaten die Menge der erzeugten Elektrizität sich durch die concentrirbaren Säuren wegen der vollkommneren Leitung zu leicht einen Weg bahnt, als daß sie hinlänglich wirksam seyn könnte.

2. *Gesättigte Salmiakauflösung* wirkt nach **PFAFF**<sup>3</sup> fast eben so stark als die beste Mischung von Schwefelsäure und Wasser, womit **POGGENDORFF** übereinstimmt. Ihre Wirksamkeit ist außerdem länger dauernd, als die der Säuren, auch kann man die schon gebrauchte, von etwas Schmutz durch ruhiges Stehenlassen leicht zu reinigende Flüssigkeit stets wieder benutzen, wenn man die unter Nr. 2 bis 5 beschriebenen Apparate gebraucht. Indess hat sie die Nachtheile, daß sie das Zinn der Löthung zerfrisst, Kupfer und Zink sehr beschmutzt, wovon ersteres mit verdünnter Schwefelsäure leichter, letzteres aber nur durch starkes Scheuern mit Sande mühsam gereinigt werden kann. Für große Apparate ist diese Substanz außerdem kostbar.

3. *Gesättigte schwefelsaure Zinkauflösung* ist hauptsächlich durch **PFAFF**<sup>4</sup> empfohlen, welcher ihre Wirkung der durch die beste Mischung von Schwefelsäure und Wasser gleichsetzt,

1 Berliner Denkschriften für 1820 –21. S. 311.

2 Der Elektromagnet. S. 81,

3 a. a. O.

4 a. a. O. S. 84.



und ihre chemische Wirkung  $= 0$  annimmt. Um dieses zu prüfen, habe ich die Versuche mit einem kleinen kupfernen Kasten von 5 Z. Höhe, 6 Z. Breite und 1 Z. Tiefe wiederholt, und dabei gefunden, daß das käufliche schwefelsaure Zink etwas verunreinigendes Kupfer auf der Zinkplatte absetzt. Auch das reine schwefelsaure Zink setzt mit der Zeit merklichen Schmutz auf der Zinkplatte ab, und es entwickeln sich an dieser nicht wenige Luftblasen. Die Wirkung ist anfangs der durch verdünnte Schwefelsäure erzeugten nahe gleich, nimmt aber nach 4 Stunden bleibender Schließung der Kette bedeutend ab, und ist nach 24 Stunden fast ganz verschwunden. Gegen die Behauptung aber, daß elektromagnetische Wirkungen ganz ohne chemische Thätigkeit stattfinden sollen, streiten sehr bestimmt die Versuche von POUILLET<sup>1</sup>, wonach Nadeln aus nicht oxydirbaren Metallen in Theile des thierischen Körpers gesenkt und mit einem Multiplicator verbunden, gar keinen Einfluß auf die Magnetnadel zeigen, welcher dagegen bei Anwendung von rostenden stählernen sogleich zum Vorschein kommt. Eine Erörterung dieser Frage gehört nicht hierher.

4. *Gesättigte schwefelsaure Kupferauflösung* soll nach PFAFF<sup>2</sup> unter allen von ihm versuchten Flüssigkeiten die stärkste Wirkung geben. Indefs ist diese Substanz theuer, und setzt sehr bald einen starken Ueberzug von Kupfer auf der Zinkplatte ab, wodurch ihre weitere Wirksamkeit aufgehoben wird. Beide genannte Flüssigkeiten können daher keineswegs dazu gebraucht werden, um die Elektromotoren in stets fortdauernder Thätigkeit zu erhalten, wie man auf den ersten Blick wohl anzunehmen geneigt seyn könnte.

5. Sonst gebraucht man noch *Salpetersäure*, allein diese greift das Metall heftig an, und übertrifft hinsichtlich ihrer Wirkung die Schwefelsäure nicht. Viele bedienen sich auch einer *Mischung von Salpetersäure, Schwefelsäure und Wasser*. DAVY<sup>3</sup> nahm bei den Versuchen, welche er zur Erzeugung einer mächtig wirkenden Elektricität anstellte, eine Mischung aus 1168 Th. Wasser, 108 Th. Salpetersäure und 25 Th. Schwefelsäure. Eine ähnliche Mischung habe ich verschiedentlich

---

1 Magendie Journal de Physiol. V. 1.

2 a. a. O.

3 Phil. Trans. 1821. II. G. LXXI. 244.

bei dem oben (II. A. 1.) beschriebenen Apparate angewandt und mit zwei Platten, deren jede nur 18 Z. Seite hatte, sehr starke Wirkungen erhalten. Sie gewährt außerdem den großen Vortheil, daß man den unangenehmen Einfluß des zinkhaltigen Wasserstoffgas auf die Lungen vermeidet. Für jenen Apparat scheint mir daher, ungeachtet der heftigen Wirkung auf das nicht kostbare Zink, die Anwendung dieser Mischung bei weitem am vorzüglichsten zu seyn. Beim Gebrauche des großen Apparates (II. A. N. 5.) war der Geruch nicht unerträglich, es stieg viel Salpetergas auf, dessen Einfluß auf die Respiration aber leicht vermeidlich ist. Wenn man sich also solcher Apparate bedient, bei denen der Zink nur so lange mit der Säure in Berührung bleibt, als man die elektromagnetischen Erscheinungen beobachten will, welches fast in allen Fällen nur eine kurze Zeit geschieht, und daher keine bedeutende Abnutzung der Zinkplatten herbeiführt, so gebührt dieser letzterer Flüssigkeit ohne Streit der Vorzug vor allen übrigen, weil sie die stärksten Wirkungen giebt, und auch bei großen Apparaten den unerträglichen und gefährlichen Einfluß auf die Respiration nicht verursacht, welcher bei der Anwendung der verdünnten Schwefelsäure unvermeidlich ist.

### C. Die Leiter der Elektricität.

Die elektromagnetischen Wirkungen werden hervorgebracht durch denjenigen Leiter der Elektricität, welcher dieselbe vom positiven Pole zum negativen überführt, also im Allgemeinen durch die Metalldrähte, welche die Verbindung beider im Conflict befindlicher Metalle bilden, bei den gewöhnlichen Maschinen aber die erregte Elektricität bloß leiten oder zur Entladung der Flaschen dienen. Ueber die letzteren genügt es zu bemerken, daß man bekanntlich hierzu Messing- oder Kupferdraht nimmt, dessen Stärke übrigens nicht wesentlich in Betrachtung kommt, vorausgesetzt, daß der elektrische Strom denselben nicht zu zerstören vermag. In Betreff der ersteren kommt sowohl die Länge als auch die Dicke und die elektrische Leitungsfähigkeit der angewandten Metalldrähte in Betrachtung. Weil aber den Versuchen zufolge die auf diese Weise erzeugten elektromagnetischen Wirkungen der Menge der durch die Drähte strömenden Elektricität direct proportional sind, so gehört die Untersuchung über das Verhalten der verschiedenen Drähte in

dieser Hinsicht unter den Artikel *Elektricität*, und rücksichtlich, auf den *Elektromagnetismus* genügt es, Folgendes im Allgemeinen anzugeben.

a. DAVY's<sup>1</sup> interessante und entscheidende Versuche über die Leitungsfähigkeit der verschiedenen Metalldrähte bleiben hier ganz unerörtert, und es folgt aus denselben für unseren Zweck nur so viel, daß man bei mächtigen Apparaten Drähte wählen muß, deren Stärke ein zu starkes Glühen derselben hindert, in welchem Falle sie die gesammte Menge der erzeugten Elektricität ungehindert fortleiten<sup>2</sup>. Für die angegebenen kleinen Kasten und einzelne Scheiben genügen in der Regel die feinsten Claviersaiten.

b. Inzwischen geht doch aus den Versuchen von POGGENDORFF, BOECKMANN und DAVY, wonach die elektrische Leitungsfähigkeit der Drähte bei gleicher Länge ihrer Dicke direct proportional ist, und meinen eigenen genugsam hervor, daß sehr feine Drähte auch bei gleicher Stärke des gebrauchten Elektromotors geringere Wirkungen geben, als dickere. So erhielt ich bei der Anwendung eines Kastens von 6 Z. Länge 4,1 Z. Höhe und 1 Z. Tiefe mit einem Silberdrahte von  $\frac{1}{36}$  Lin. Durchmesser 5°; mit einem von  $\frac{1}{18}$  L. 7°; mit einem Messingdrahte von  $\frac{1}{4}$  Lin. 8°,5; mit einem solchen von 1,2 Lin. 10° Abweichung der Magnetnadel. Wird der Draht bedeutend dicker, so nimmt die Wirkung wieder ab, denn ein Messingdraht von 2,9 Lin. gab nur 9°, und ein Bleicylinder von 34 Lin. nicht mehr als 8°,5. Die Nadel war in allen Versuchen 20 Lin. von der geometrischen Axe der gebrauchten Leiter entfernt, und auch die feinsten Drähte wurden nicht glühend<sup>3</sup>.

c. Die Länge der leitenden Drähte macht nach v. YELIN<sup>4</sup> innerhalb mäßiger Grenzen keinen Unterschied, denn ein Draht

1 Phil. Trans. 1821. II. G. LXXI. 241 ff.

2 Ich habe gefunden, daß bei sehr großen Apparaten, wie bei dem oben II. A. 5. beschriebenen, dünne Drähte nicht so leicht heiß werden, als dicke, vermuthlich weil nicht genug Elektricität durch sie strömt, und ihre verhältnißmäßig größere Oberfläche eine leichtere Abkühlung gestattet.

3 G. LXXI. 423. Aehnliche Resultate haben BARLOW S. Edinb. Phil. Journ. XXIII. 112. und CUMING S. Transact. of the Cambridge Phil. Soc. for. 1821 erhalten.

4 G. LXVI. 324.



von 6 F. und ein anderer von 1,5 F. Länge zeigten gleiche Wirkungen. Inzwischen beruht dieser Satz auf den Resultaten solcher Versuche, worin der gebrauchte Draht die durch die beiden Metalle erregte Elektrizität mehr als vollständig fortzuleiten vermochte, und stimmt insofern mit vielen Erfahrungen anderer überein. Weil aber H. DAVY<sup>1</sup> gefunden hat, daß die Leitungsfähigkeit eines Drahtes seiner Länge umgekehrt proportional ist, indem z. B. 3 Z. Platindraht von  $\frac{1}{4}$  Z. Dicke die Elektrizität von 20 Plattenpaaren zu leiten vermochten, wenn 6 Z. die von nur 10 Plattenpaaren leiteten, so folgt hieraus, in Verbindung mit dem andern oben erwähnten Satze, wonach die Stärke der elektromagnetischen Wirkung der Menge der durch den galvanischen Leiter strömenden Elektrizität proportional ist, daß auch die elektromagnetische Kraft der Länge der Leitungsdrähte dann umgekehrt proportional ist, wenn sie die erregte Elektrizität gerade vollständig zu leiten vermögen.

C. H. PFAFF<sup>2</sup> beweiset durch eine Reihe von Versuchen, welche mit Multiplicatoren von vielfachen Windungen angestellt wurden, daß bei einer gegebenen Dicke des Leitungsdrahtes die Länge desselben bis zu einer Gröfse vermehrt werden kann, bei welcher eine vollständige Durchströmung der erregten Elektrizität durch denselben nicht mehr statt findet. Am entscheidendsten sind aber die Versuche, welche BARLOW<sup>3</sup> absichtlich zur Beantwortung dieser Frage angestellt hat, und aus denen mit fast vollständiger Uebereinstimmung folgt, daß die Tangenten der Abweichungen, welche gleiche Magnetnadeln bei gleichem Abstände unter oder über den galvanischen Leitungsdrähten von verschiedener Länge zeigen, den Quadratwurzeln aus den Längen umgekehrt proportional sind. Bezeichnet man also den Abweichungswinkel bei einer Länge = 1 des galvanischen Leiters durch  $v$ , bei einer Länge =  $L$  aber durch  $v'$ , so ist

$$\text{tang } v' = \text{tang } v \sqrt{\frac{1}{L}}$$

Die Länge und die Dicke der Metalldrähte also, welche die

<sup>1</sup> a. a. O.

<sup>2</sup> Der Elektromagnetismus u. s. w. S. 109. Aehnliche Versuche von SEEBECK S. Berlin. Denkschr. 1820—21. S. 318 ff.

<sup>3</sup> Edinburgh Phil. Journ. XXIII. 105.

Polé der Volta'schen Säule verbinden, bedingen die Stärke der elektromagnetischen Wirksamkeit auf die Nadel mit Rücksicht auf ihr elektrisches Leitungsvermögen, welches letzteres dann wieder nach DAVY bloß durch die Masse, nicht aber durch die Größe der Oberfläche bedingt ist.

d. In der Regel bedient man sich zu den elektromagnetischen Versuchen *cylindrischer Leiter* von Metall, deren Dicke der Menge der durchströmenden Elektrizität proportional gewählt wird, und wozu Kupferdrähte (sogenannte silberne Claviersaiten) wegen ihrer Biegsamkeit und Stärke am besten geeignet sind. In der Hauptsache ist es indels gleichgültig, ob statt deren *Metallstreifen* oder *hohle Röhren* gewählt werden, indem der Unterschied in den Erscheinungen, welche sie zuweilen darbieten, durch anderweitige Ursachen herbeigeführt wird<sup>1</sup>.

e. Dafs endlich auch die *Beschaffenheit des Metalles* bei gegebener Dicke und Länge der Drähte auf die elektromagnetische Wirksamkeit einen Einfluß haben müsse, liegt in der Natur der Sache. Allein auch hier fällt diese mit der Leitungsfähigkeit für die Elektrizität zusammen, in welcher Hinsicht DAVY<sup>2</sup> sie in folgender Ordnung vom besten Leiter anfangend an einander reihet: *Silber, Kupfer, Blei, Gold, Zink, Zinn, Platin, Palladium, Eisen*. Hiermit stimmen die durch v. YELIN<sup>3</sup> erhaltenen Resultate im Allgemeinen überein. Sind die Pole der Säule durch mehrere Leiter verbunden, so wird der Elektromagnetismus sich in dem kürzesten und besten Leiter in ungeschwächter Stärke zeigen, wenn derselbe alle Elektrizität vollständig überzuführen vermag, durch bedeutende Vermehrung der Länge des letzteren aber, wenn er allein die Verbindung der elektrischen Pole macht, und z. B. mit einem Multiplicator von 100 Windungen verbunden ist, nach PRAFF<sup>4</sup> geschwächtere Wirkungen zeigen. Letzteres wird auch nach POGGENDORF<sup>5</sup> dann der Fall seyn, wenn der Verbindungsdraht durch einen schlechteren Leiter der Elektrizität, als *Graphit, Kohle, Schwe-*

1 Vergl. unten III. A. 4. u. 9.

2 Phil. Trans. 1821. II. G. LXXI. 250 ff.

3 G. LXVI. 324.

4 Der Elektromagnetismus S. 91.

5 Ebend. S. 92.

felkies u. dgl. unterbrochen ist; ein künstlicher Magnet, wie groß auch seine Stärke seyn mag, ist in diesem Falle von *keinem* Einflusse. Auf gleiche Weise endlich werden auch flüssige Körper, welche den Verbindungsdraht unterbrechen, die elektromagnetischen Wirkungen um so mehr schwächen, je weniger und unvollkommener sie der Elektricität den Durchgang verstaten. PFAFF<sup>1</sup> hat sich sehr zweckmäfsig des Elektromagnetismus bedient, um unter dieser angegebenen Voraussetzung die elektrische Leitungsfähigkeit der verschiedenen Flüssigkeiten zu prüfen.

f. Es läfst sich hier noch eine Frage aufwerfen, welche bisher noch nicht in ihrem ganzen Umfange beantwortet, und überhaupt schwer zu beantworten ist, nämlich ob und in welchem Grade auch andere Substanzen, aufser den Metallen, in den Strom der galvanischen Elektricität gebracht, elektromagnetische Wirkungen zeigen. So interessant die Frage auch ist, so stehen einer Beantwortung derselben doch fast unüberwindliche Schwierigkeiten entgegen, weil die Strecken, durch welche der Strom in der Flüssigkeit oder dem zu untersuchenden Körper geleitet wird, so lang seyn muß, daß man gegen den Einfluß der verbindenden Metalldrähte auf die Magnetnadel gesichert ist. Der Analogie nach und in Gemälsheit der hierüber angestellten Versuche darf man mit Grunde schliessen, daß in allen solchen Körpern nur geringe magnetische Kräfte hervorgerufen werden, welche die Elektricität unvollkommen und in geringer Menge durch sich hindurchlassen. Hierbei ist der Zustand der Festigkeit oder der Flüssigkeit von gar keinem Einflusse; denn Glasröhren mit Quecksilber oder Rose'schem Metalle gefüllt setzten die Magnetnadel nach DAVY<sup>2</sup> in starke Bewegung. Derselbe fand, daß Kohle, als schlechter elektrischer Leiter, nur dann einige Wirkung auf die Magnetnadel äußerte, wenn sie den metallischen Verbindungsdraht in einer großen Fläche berührte, ein feiner Draht aber, durch ein Stück Kohle mit dem Leiter der galvanischen Elektricität verbunden, zog auch bei der Einwirkung einer mächtigen Batterie kein Eisenfeilicht an, wenn er die Kohle unmittelbar berührte, sehr wenig aber wenn das Ende der Kohle mit einem Platinblech belegt und durch

---

1 Der Elektromagnetismus S. 96.

2 Phil. Trans. 1821. II.



dieses die Verbindung hergestellt war. DAVY konnte es ferner nie dahin bringen, daß einer der besten galvanischen Leiter, nämlich geschmolzenes Kalihydrat Eisenfeilicht anzog, und damit getränkte Baumwollenfasern wurden von einem Magnete gar nicht angezogen. Stahladeln, welche vermittelst Kork auf Kaliauflösung schwammen, nahmen durchaus keine Polarität an, wenn der elektrische Strom durch diese Flüssigkeit geleitet wurde, und der einzige Beweis, daß sich auch in ihr Magnetismus entwickle, lag in dem Einflusse derselben auf die Magnetnadel in dem Falle, wenn eingetauchte Metallflächen von bedeutender Ausdehnung sie mit der Volta'schen Batterie verbanden. Die Anziehung des Eisenfeilicht gehört indess schon unter die bedeutendsten elektromagnetischen Wirkungen, welche sehr starke Elektromotoren und eine gute Leitungsfähigkeit des Körpers voraussetzen. Daß übrigens Flüssigkeiten, wenn ein Strom galvanischer Elektricität sie durchströmt, die Magnetnadel in Bewegung setzen, wurde gleich anfangs durch SEEBECK<sup>1</sup> beobachtet, und nach GROTHUSS<sup>2</sup> geschieht dieses sogar durch einen mit Salzwasser hinlänglich getränkten Bindfaden. Diese übereinstimmenden Resultate führen also auf allen Fall zu der wichtigen Folgerung, daß nicht bloß die Metalle, sondern auch andere feste und flüssige Körper zur Erzeugung des Magnetismus vermittelst der Elektricität geeignet sind, wenn diese anders in genügender Menge dieselben zu durchströmen vermag. Dieser Schluß läßt sich gar nicht oder nur unvollkommen auf die durch POGGENDORF<sup>3</sup> erhaltene Beobachtung gründen. Dieser legte nämlich die Zink- und die Kupferplatte in 6" Entfernung von einander, bedeckte jede durch eine mit Salmiaklösung getränkte Tuchscheibe, und verband diese durch einen breiten, gleichfalls in Salmiakauflösung getauchten Streifen Tuch. Unter letzteren stellte er eine empfindliche Magnetnadel, und schloß dann die Kette durch einen Multiplicator von 100 Windungen und gleichfalls mit einer Nadel versehen. Letztere zeigte eine merkliche Abweichung, erstere aber gar keine, ohne Zweifel deswegen, weil die geringe Menge der durchströmenden Elektricität hierzu nicht kräftig genug war, und erst eines

---

1 Berliner Denkschr. a. a. O. S. 383.

2 Allgem. Nord. Annalen VI. 146.

3 Pfaff: der Elektromagnetismus. S. 95.

Multiplicators bedurfte, um merkliche Wirkungen zu zeigen. Außerdem wurde die elektromagnetische Wirkung durch die Breite des Tuchstreifens geschwächt, indem auch breite metallene Leiter einen geringeren Einfluss auf die Magnetnadel ausüben.

Will man diese interessante Frage abermals zum Gegenstande neuer Versuche machen, so ist an sich klar, daß dazu kein aus zwei Elementen bestehender Apparat gewählt werden darf, weil die Spannung der Elektrizität in diesem auf allen Fall zu geringe ist, um die nicht metallenen Leiter auf eine so große Länge zu durchdringen, daß die Wirkung derselben auf die Magnetnadel mit genügender Sicherheit beobachtet werden könnte, und nur Säulen aus vielen Plattenpaaren sind hierzu geeignet. Als unbedeutenden Probeversuch benutzte ich selbst eine stehende Zink-Kupfersäule aus 36 zusammengelötheten Doppelplatten von 6 Z. Seite und 96 solchen von 5 Z. S. mit Salmiakwasser aufgebaut, um das Verhalten einiger flüssiger Leiter auf die Magnetnadel zu prüfen. Eine feine Magnetnadel erhielt hierbei über Glasröhren 4 Z. lang und 0,3 Z. weit mit concentrirter Schwefelsäure, mit rauchender Salpetersäure und mit gesättigter Kochsalzsolution gefüllt, die Enden durch Platindrähte in den Kreis der Säule gebracht, so starke Abweichung, daß sie nur wenig geringer war, als über einem die Pole verbindenden Platindrahte.

Nach allen diesen Versuchen muß ich schließen, daß der Magnetismus in allen Körpern, durch welche die Elektrizität strömt, mit einer der Intensität und Leichtigkeit dieser Durchströmung proportionalen Stärke hervorgerufen wird. Eben hieraus ergibt sich aber, daß einige Erscheinungen, z. B. das Anhängen des Eisenfeilicht nur an vollkommenen Leitungsdrähten beobachtet werden können, weil nur diese der großen Menge mit geringer Spannung versehener Elektrizität zweielementiger Elektromotoren eine hinlängliche Leitung darbieten.

g. Auch die Luft, oder vielmehr der die Luft durchdringende elektrische Strom, wenn nicht eigentlicher die durch den elektrischen Strom fortgeführte Flamme ist als ein elektromagnetischer Leiter anzusehen, und zeigt in dieser Hinsicht Wirkungen, welche später genauer angegeben werden sollen<sup>1</sup>.

---

<sup>1</sup> Vergl. III. C. 17.

h. Wird der galvanische Leiter, auch der vollkommene, durch einen nach Verhältniß der elektrischen Spannung unvollkommenen unterbrochen, z. B. Wasser, den thierischen Körper u. dgl., so verliert er seine elektromagnetische Kraft ganz oder zum Theil<sup>1</sup>.

Die durch ein einziges Plattenpaar, wie groß dasselbe auch seyn mag, hervorgebrachte galvanische Elektricität hat eine geringe Spannung, und durchdringt daher die Nichtleiter oder schlechten Leiter derselben nur unvollkommen oder gar nicht. Soll daher dieser Strom nicht unterbrochen werden, so müssen alle solche schlechte Leiter, wie dann sie auch seyn mögen, sorgfältig vermieden werden. Es genügt daher nicht, wie bei der Reibungs-Elektricität, sich der Ketten zur Verbindung zu bedienen, weil eine dünne Lage Oxyd oder Schmutz leicht die innige Berührung hindern kann, auch muß man die Metalle, welche man in den Strom der Elektricität bringt, an den Stellen ihrer Berührung recht blank schaben. Das einfachste und sicherste Mittel, eine innige und ungehinderte Verbindung hervorzubringen, ist das Quecksilber, welches man in kleine Vertiefungen gießt, und die blank geschabten Enden der Metalldrähte oder Streifen in dieses einsenkt. Oft genügt es auch schon, nur ein kleines Tröpfchen Quecksilber zwischen die Flächen zweier Metallstreifen zu bringen, durch welche der elektrische Strom ungehindert fortgeleitet werden soll. Weil aber das Metall auch in diesem Falle leicht mit Schmutz überzogen wird, und hierdurch die Fortleitung des elektrischen Stromes geschwächt oder ganz gehindert werden kann, so ist es nach AMPÈRE<sup>2</sup> rathsam, allezeit vor dem Gebrauche des Apparates die Metallflächen etwas abzukratzen, damit die Verbindung derselben mit dem Quecksilber inniger werde. Für diejenigen Fälle endlich, in denen die Verbindung durch Quecksilber auf die angegebene Art nicht hergestellt werden kann, wenn z. B. der elektrische Strom durch zusammengeschlungene Drähte geleitet werden muß, bedient man sich nach FARADAY<sup>3</sup> des Mittels, sie mit etwas salpetersaurem Quecksilber

---

<sup>1</sup> S. Boisgiraud in Ann. Ch. Ph. XV. 279.

<sup>2</sup> Ann. Ch. P. XXVI. 392.

<sup>3</sup> G. LXXII. 114.



zu reiben. Eisen und Stahl kann vorher in schwefelsaurer Kupfersolution mit etwas Kupfer überzogen werden.

Ungleich zahlreicher, als die wenigen jetzt beschriebenen elektromotorischen Apparate, sind diejenigen, vermittelt deren man die verschiedenen elektromagnetischen Erscheinungen beobachtet hat. Indem aber bei weitem der größte Theil derselben für gewisse individuelle Phänomene construirt ist, so scheint es mir am zweckmäßigsten, sie bei der Erörterung dieser letzteren zugleich mit zu beschreiben.

### III. Elektromagnetische Erscheinungen.

Die elektromagnetischen Erscheinungen sind ungemein zahlreich, und vermöge des lebhaften Interesses, welches sie erregen, und der großen Zahl derjenigen Experimentatoren, welche sich lange Zeit damit beschäftigten, ohngeachtet der Neuheit ihrer Entdeckung so unglaublich vervielfacht und so mannigfaltig modificirt, daß es in der That Mühe kostet, dieselben zu ordnen und dadurch die Sache selbst in einer klaren Uebersicht darzustellen. Genau genommen lassen sich indeß die gesammten Phänomene füglich auf das zuerst entdeckte Hauptphänomen zurückbringen, nämlich daß *der Pol eines Magnetes, also auch die Spitze einer Magnetnadel um den Leitungsdraht der galvanischen Elektricität rundum bewegt wird*. Hierbei ist der Leitungsdraht der Elektricität unbeweglich, und die gemeinen, auf feinen Spitzen beweglichen Declinations- und Inclinationsnadeln zeigen dieses Gesetz zwar sehr leicht, aber nur unvollständig, indem eine vermöge der Art ihrer Befestigung nur in horizontaler Ebene bewegliche Nadel nur in dieser, und eine bloß in verticaler Ebene bewegliche gleichfalls nur in dieser bewegt werden kann. Ist dagegen der Pol eines Magnetes fest, der Leitungsdraht der Elektricität aber beweglich, so wird letzterer *je nach den bedingenden Umständen sich in horizontaler oder verticaler Ebene bewegen, oder um den magnetischen Pol herumlaufen*. So gut aber der natürliche und künstliche Magnet dem *Einflusse des Erdmagnetismus* unterworfen ist, muß dasselbe auch mit dem *magnetisch gemachten Leitungsdrahte* der Elektricität der Fall seyn, und eben so müssen *zwei solche Drähte einen analogen Einfluß auf einander ausüben, als welcher zwischen zwei Magneten statt findet*. Endlich muß

der auf magnetischen Stahl einwirkende Leitungsdraht seine magnetische Kraft auch gegen *unmagnetisirten Stahl und Eisen* äußern, wenn anders der Magnetismus desselben identisch ist mit demjenigen, welcher sonst mit diesem Namen bezeichnet wird. Wäre er letzteres nicht, so würde dieses die Untersuchung ausnehmend erschweren, indem dann im Elektromagnetismus eine bisher ganz unbekannte Potenz zum Vorschein käme. Indefs ist dieses nicht der Fall, da der Leitungsdraht vielmehr Eisenfeilicht anzieht, und Stahl magnetisch macht, sich also als einen wirklichen Magnet zeigt.

Diese wenigen Sätze müssen aus theoretischen Gründen alles dasjenige in sich begreifen, was der Elektromagnetismus leisten kann, wenn man darunter den durch Elektrizität hervorgerufenen Magnetismus versteht. Wirklich läßt sich auch bei weitem der größte Theil der Phänomene unmittelbar hierauf zurückführen, und die übrigen, bei denen dieses auf den ersten Blick der Fall nicht zu seyn scheint, reihen sich doch bei genauerer Untersuchung der einen oder andern dieser angegebenen Classen an. Ich werde mich daher bemühen, die Erscheinungen, welche zum Elektromagnetismus gehören, in ihrer einfachsten Gestalt darzustellen, dabei diejenigen Gelehrten namhaft machen, welche die einzelnen derselben zuerst entdeckten, nebenbei auf die spätern Untersuchungen und genaueren Erörterungen der schon bekannten Phänomene verweisen, und unter der großen Menge der mannigfaltigen Apparate nur diejenigen beschreiben, welche den beabsichtigten Zweck zu erreichen dienen können, ohne zugleich zu kostbar oder zu sehr zusammengesetzt zu seyn, damit auch minder geübte Künstler sie verfertigen können, und die Kosten ihrer Anschaffung mäßige Summen nicht übersteigen.

## A. Wirkungen des elektrischen Leiters auf die Magnetnadel.

1. Wenn man den Verbindungsdraht der Elektromotoren im magnetischen Meridiane *über* der Axe der ruhenden Magnetnadel mit dieser in einer verticalen Ebene ausspannt, so daß der elektrische Strom vom Kupfer ausgehend von Norden nach Süden strömt, so wird im Augenblicke der Schliessung des elektrischen Kreislaufes der Nordpol der Nadel nach Osten abweichen. Die Abweichung wird durch die Oscillation der Nadel

im Momente der Schließung stärker, ihre Größe aber hängt im Allgemeinen von der Stärke des elektromotorischen Apparates ab, und erreicht auf allen Fall für den Zustand der Ruhe bei einem Winkel von  $90^\circ$  ihr Maximum. Ein Plattenpaar von 4 bis 6 Z. Seite, im Maximo seiner Wirksamkeit, bringt eine leichte 2 bis 3 zöllige Nadel schon zum Durchlaufen eines ganzen Kreises. Ist dagegen der Draht in der angegebenen Richtung *unter* der Nadel ausgespannt, so ist die Abweichung gleich stark westlich. Lässt man die elektrische Kette geschlossen, so kommt in beiden angegebenen Fällen die Nadel nach einigen Oscillationen zur Ruhe, behält aber auch dann eine der Stärke des Elektromotors proportionale Abweichung von 5; 10 bis 30 Graden und noch darüber. Ist die Richtung des elektrischen Stromes die entgegengesetzte, so sind die Abweichungen der Magnetnadel zwar gleich stark, aber den eben angegebenen entgegengesetzt, und indem diese Umkehrung der Erscheinungen allgemein statt findet, so ist es überflüssig, derselben in jedem einzelnen Falle besonders zu gedenken<sup>1</sup>. Die angegebenen Erscheinungen werden nicht abgeändert, wenn man den Leitungsdraht vor seiner horizontalen Ausspannung über oder unter der Nadel, oder auch bei seiner Zurückführung zum Zinke in die vielfachsten Schleifen und Biegungen windet, und bald rückwärts bald vorwärts hin und her führt, ein allerdings höchst merkwürdiger Umstand, welcher beweiset, daß durch alles dieses keine Störung weder des elektrischen Stromes noch der erzeugten magnetischen Wirksamkeit entstehen kann. Führt man dagegen den elektrischen Leitungsdraht in einer horizontalen Ebene und parallel mit der Axe der Magnetnadel neben ihr hin, sowohl an jeder der beiden Seiten derselben als auch den Strom der Elektricität von Nord nach Süd angenommen oder umgekehrt, so wird in keinem dieser vier Fälle, mindestens bei nicht zu großen Apparaten und bei Declinationsnadeln, welche auf einer Spitze balancirt sind, eigentliche Bewegung, sondern nur eine Art von Unruhe erfolgen. Führt man dagegen den

---

<sup>1</sup> Daß bei Anwendung eines jeden, aus mehr Plattenpaaren bestehenden Volta'schen Apparates die entgegengesetzte Abweichung beobachtet wird, ist schon erwähnt, und wird hier überall übergangen, weil es leicht supplirt werden kann, und zu elektromagnetischen Versuchen vorzugsweise nur die angegebenen, aus zwei Metallen bestehenden, Apparate anwendbar sind.



elektrischen Leitungsdraht neben einer im magnetischen Meridiane balancirten Inclinationsnadel vorbei, beiden Axen parallel laufend, und die Richtung des elektrischen Stromes von N. nach S. angenommen, so wird die Nordspitze der Nadel sich *herabwärts* bewegen, wenn der Draht an der Ostseite derselben hingeführt ist, dagegen *aufwärts*, wenn er sich an der Westseite derselben befindet. Dafs keine östliche und westliche Abweichung dieser Inclinationsnadel statt finden kann, wenn der Draht über oder unter derselben hingeführt ist, läfst sich aus der Art ihrer Aufhängung leicht erklären.

Die hier angegebenen Erscheinungen wurden zuerst durch den berühmten Entdecker derselben, OERSTED, bekannt gemacht<sup>1</sup>, und unmittelbar darauf durch DE LA RIVE<sup>2</sup>, SCHWEIGGER<sup>3</sup>, MAYER<sup>4</sup>, AMPÈRE<sup>5</sup>, GILBERT<sup>6</sup>, v. YELIN<sup>7</sup>, POGGENDORF<sup>8</sup> und viele andere wiederholt. Es können dazu alle eben angegebene elektromotorische Apparate benutzt werden, am bequemsten die unter No. 1 und 2 beschriebenen kleineren; zu den Magnetnadeln aber wählt man willkürlich die gerade zur Hand seyenden längeren oder kürzeren, auf einer Spitze balancirten Declinationsnadeln, am besten die kleinen 2 bis 4 Z. langen, und die gewöhnlichen Inclinationsnadeln. Will man aber ein hierzu vorzüglich geeignetes Instrument benutzen, hauptsächlich um für alle die genannten Erscheinungen an der nämlichen Nadel zu beobachten, so dient hierzu die *astatische Magnetnadel*, und zwar vorzugsweise die durch G. G. SCHMIDT<sup>9</sup> angegebene sehr zweckmäfsig für diesen Gebrauch construirte, womit für alle eben beschriebene Fälle die Grade der Abweichung sowohl für die Oscillationen als auch für den Zustand der Ruhe genau gemessen werden können<sup>10</sup>. Interessante Ver-

1 Experimenta circa efficaciam conflictus electrici in acum magneticam. Hafniae 21. Jul. 1820. 8.

2 Bibl. univ. XIV. 281.

3 Schweigg. Journ. XXXI. 1 u. 35 ff.

4 Gött. Gel. Anz. 1820. No. 171.

5 Ann. Ch. et Phys. XV. 59.

6 Ann. LXVI. 331.

7 G. LXVI. 395.

8 Erman: Umriss u. s. w. S. 105. Isis. Jahrg. 1821.

9 G. LXX. 243.

10 Vergl. Magnetnadel, astatische.

suche mit derselben sind theils durch den Erfinder selbst<sup>1</sup>, theils durch PFAFF<sup>2</sup> und andere angestellt. Auch AMPÈRE hat die Construction eines solchen Apparates angegeben<sup>3</sup>, welcher im Wesentlichen jenem gleich ist, in einigen Einzelheiten mir aber minder zweckmässig scheint. Der hierher gehörige Zweck, der auch für andere Bestimmungen tauglichen Nadel ist dieser, eine Magnetnadel zu haben, welche ihres eigenen Magnetismus ungeachtet dem Einflusse des tellurischen Magnetismus nicht unterworfen ist. Dieses erreicht man dadurch, daß man eine Magnetnadel sehr beweglich auf einer festen Axe macht, welche letztere genau in die Richtung der Inclinationsnadel gestellt werden kann. Indem sich dann die Nadel bloß in einer Ebene bewegt, welche auf die ihr durch den tellurischen Magnetismus gegebene Richtung senkrecht ist, so kann letzterer keinen weiteren Einfluß auf sie ausüben. Hiervon überzeugt man sich durch den Versuch, ob die so gestellte Nadel dann in jeder ihr gegebenen Lage ruhet.

In vielen Fällen, namentlich wenn man sehr geringe elektromagnetische Wirkungen mittelst der Multiplicatoren erforschen will, kann indeß eine solche Nadel weniger vorthellhaft in Anwendung gebracht werden, und man bedient sich daher eines andern unlängst bekannten Mittels, um eine für diesen Zweck vorzugsweise geeignete astatische Nadel zu erhalten, indem man zwei gleich starke feine Magnetnadeln mit entgegengesetzter Richtung ihrer gleichnamigen Pole an einer festen Axe befestigt, und leicht schwebend aufhängt. Die Zeichnung giebt Fig 62. ohne weitere Beschreibung eine deutliche Vorstellung von derselben, und es möge bloß noch bemerkt werden, daß sie anstatt des Balancirens auf der feinen Spitze  $\alpha$  noch feiner an einem ungezwirnten Seidenfaden oder in geeigneten Fällen selbst an einem Spinnfaden schwebend aufgehängt werden kann. Um die magnetische Kraft beider Nadeln bleibend zu erhalten, thut man wohl, die Nordpole derselben für gewöhnlich nach einer Seite zu drehen, und bloß für die Dauer der Versuche ihnen

<sup>1</sup> G. LXVII. 141.

<sup>2</sup> Der Elektromagnetismus. S. 41.

<sup>3</sup> Darstellung der neuen Entdeckungen über die Elektrizität und den Magnetismus u. s. w. durch Ampère und Babinet. A. d. Fr. Leipz. 1822. 8. S. 34. Ann. Chim. et Phys. XV. 198.

eine entgegengesetzte Richtung durch Umdrehen der einen auf der gemeinschaftlichen Axe zu geben.

Ein drittes Mittel, den Einfluss des tellurischen Magnetismus auf die gebrauchten Nadeln aufzuheben, wandten BIOT und SAVART an, als sie das Verhältniß der Entfernungen zu der Stärke der magnetischen Repulsion eines galvanischen Leiters untersuchten. Dieses besteht darin, daß man der Magnetnadel einen starken Magnet in derjenigen genau abgemessenen Entfernung nähert, in welcher sein magnetischer Einfluß den der Erde vollständig aufhebt. Ob man diesen Punct erreicht habe, kann man prüfen, indem man aus größerer Ferne den Magnet nähernd die in gleichen Zeiten erfolgenden Schwingungen der Nadel beobachtet, welche mit zunehmender Nähe stets langsamer werden, und endlich verschwinden. Der Magnet wird dann in diejenige Entfernung gebracht, in welcher die Schwingungen der Nadel langsam genug sind, um den Einfluß des Erdmagnetismus als verschwindend anzusehen<sup>1</sup>.

2. Man kann diese bisher beschriebenen sämtlichen Erscheinungen mittelst eines von mir angegebenen bequemen und wohlfeilen Apparates darstellen, welcher noch zu andern für die Theorie des Elektromagnetismus nicht unwichtigen Zwecken dient, und daher hier aufgenommen werden möge<sup>2</sup>, und obgleich die dazu gewählten Dimensionen willkürlich sind, so behalte ich zur leichteren Uebersicht doch diejenigen bei, wonach das von mir gebrauchte Exemplar ausgeführt ist. In dem  
 Fig. 63. lothrechten Durchschnitte der Zeichnung ist *a b* ein flaches Brett von hartem Holze, 18 Par. Z. lang und 8 bis 9 Z. breit, wonach die übrigen Dimensionen der Kürze wegen leicht geschätzt werden können. In einer, dieses Brett in zwei gleiche Hälften theilenden Linie sind die beiden Glassäulen *v*, *v'* eingelassen, welche oben eine messingne Fassung mit einem quer liegenden messingnen Plättchen tragen, 0,3 Z. breit und 1 Z. lang. Ueber diesen liegen zwei ganz gleiche messingne Plättchen *l l'*, den ersten parallel, und beim Herablassen sie deckend, an beiden Enden mit einer Schraube so versehen, daß ein beliebiger Metalldraht zwischen die Plättchen gelegt, und durch Anziehen der oben mit einem Blatte versehenen Schrauben befestigt wer-

<sup>1</sup> Biot Précis élément. de Phys. Par. 1824. II. vol. 8. II. 708.

<sup>2</sup> Vergl. G. LXX. 141.



den kann. Jede Fassung hat oben einen kleinen messingnen Behälter  $f, f'$  mit einer Vertiefung, worin sich etwas Quecksilber befindet, aus welchem an jeder Seite ein oben gekrümmter Messingdraht  $a, \gamma$  frei mit dem unteren Ende in eine im Brett befindliche, gleichfalls mit Quecksilber gefüllte Vertiefung herabgeht; und um eine etwa mögliche Leitung der Elektrizität durch das Brett zu verhüten, ist dasselbe auf seiner ganzen Oberfläche und vorzüglich in den erwähnten Vertiefungen, mit Bernsteinfirnis überzogen. In die genannten Vertiefungen sind ferner die beiden krummgebogenen Enden  $e, e'$  der Drähte  $\beta, \delta$  herabgelassen, welche in einer Rinne im Brett liegen, und jeder durch drei kleine Haken in derselben so festgehalten werden, daß nichts über die Oberfläche des Brettes hervorragt. Sind die gebrauchten Drähte abgenutzt, oder will man sie mit andern vertauschen, so kann man diese leicht unter den Haken oder Klammern hinschieben, bei  $e, e'$  etwas krumm biegen und in das Quecksilber eintauchen. Die Drähte laufen verlängert nach K und Z hin, und sind mit ihrem andern Ende der eine an die eine Seite des kupfernen Kastens, der andere an das eine der Zinkplatte angelöthet, wodurch also der elektrische Kreislauf vom Kupfer zum Zink und durch die leitende Flüssigkeit wieder zum Kupfer hergestellt ist. Ein hölzerner Rahmen  $g, g'$ , 14 Z. lang und 8 Z. breit, welcher auf dem Brett ruhet, trägt in einem Falz 4 eingekittete Tafeln von hellem Glase, deren beide schmälere mit  $m, m'$  bezeichnet sind. Da wo sie mit ihren Enden zusammenstoßen, sind sie inwendig und auswendig mit schmalen Papierstreifen zusammengeklebt, und bilden sonach einen oben und unten offenen Kasten, um die Magnetnadel bei feinen Versuchen gegen den unvermeidlichen Luftzug zu sichern. Unten wird dieser Glaskasten von selbst durch das Aufsetzen auf das Brett geschlossen, der obere Rand desselben aber ist theils der grösseren Festigkeit wegen, theils um eine weiche Unterlage zu bilden, mit einem nach beiden Seiten übergeschlagenen, etwa 0,75 Z. breiten Riemen von Gemsenleder überklebt, auf welchem zwei oder drei verschiebbare Scheiben von Spiegelglase  $n, n'$  ruhen und oben eine Bedeckung des Kastens bilden, einige Zolle länger und breiter, als dieser ist. Durch die kleinen Zwischenräume dieser Spiegelglasscheiben, da wo sie an einander stoßen, werden die Magnetnadeln an ungezwirnten Seidenfäden aufgehangen herabgelassen, durch ein

kleines, an dem verlängerten Faden hängendes, über die Seite der Scheiben herabgelassenes Gegengewicht balancirt, oder durch ein größeres, auf den Scheiben ruhendes Stück Blei am Herabsinken gehindert. Uebrigens lassen sich die Nadeln zwischen den Ritzen der Scheiben nach der einen, und durch das Verschieben der sämtlichen Glastafeln auf dem weichen Leder des Glaskastens nach der andern Seite hin bewegen. Der Kasten hat unten am Rahmen zwei Ringe, an denen er aufgehoben, und nach Befestigung der Drähte wieder aufgesetzt werden kann, auch läßt sich derselbe nach Befinden auf dem Brette a b rechts oder links, vorwärts und rückwärts schieben, um das Verhalten der Nadel in allen verschiedenen Lagen gegen den elektrischen Leiter zu untersuchen. Endlich steht auch das ganze Brett a b mit seinen vier Füßen auf einem doppelt so breiten Brette, als es selbst ist, welches dem Apparate zur Unterlage dient, auf seiner einen Hälfte den beschriebenen Apparat trägt, auf der andern Hälfte aber einen zur Erzeugung der Elektrizität dienenden oben II. A. 2. beschriebenen Kasten, mit den daselbst erwähnten Trägern und Gabeln, um die Glasröhre, woran die Zinkscheibe befestigt ist, hineinzuhängen. Das letztere größere Brett aber, welches deswegen gewählt ist, damit der Apparat selbst nicht durch die gebrauchten Flüssigkeiten beschmutzt werde, und um verschiedene Drähte und sonstige Sachen darauf zu legen, ruhet auf einem 2 Z. hohen und 12 bis 18 Z. im Durchmesser haltenden Cylinder von Holz, vermittelst dessen das Ganze auf jeden beliebigen Tisch gesetzt, und im Azimuth herumgedrehet werden kann<sup>1</sup>.

Bei der Anwendung dieses Apparates zeigen sich die so eben unter No. 1. beschriebenen Erscheinungen in etwas verschiedener Gestalt. Gebraucht man nämlich zuerst die in der Figur gezeichnete horizontale Magnetnadel, welche 2 bis 3 Z. lang aus einer an beiden Seiten zugespitzten, in der Mitte fein durch-

---

1 Diesen Apparat habe ich unter verschiedenen anderen aufgenommen, theils weil er wohlfeil, theils weil er zur Anstellung sehr feiner Versuche mit verschiedenen Apparaten wegen des gegen Luftzug schützenden Glaskastens geeignet ist. Der neueste von AMPÈRE vorgeschlagene allgemeine Apparat ist unten beschrieben. Unter die zweckmäßigsten einfachen gehört sonst noch vorzugsweise der von PFAFF in seinem mehrerwähnten Werke angegebene, aber ungleich kostbarere.

bohrten, Uhrfeder leicht verfertigt und an einem ungezwirnten Seidenfaden aufgehangen werden kann, so wird diese über und unter dem Drahte schwebend die erwähnten Abweichungen nach Osten und Westen gleichfalls zeigen. Man kann zwar die Nadel nicht völlig mit ihrer Axe unter die Axe des Leitungsdrahtes in eine verticale Ebene bringen, allein dieses ändert den Erfolg nicht ab, da der Faden ohne wesentlichen Nachtheil die Seite des Drahtes berühren darf. Soll hierbei die Gröfse der Abweichung in Graden gemessen werden, so bediene ich mich eines auf Spielcharten-Papier, oder noch besser auf eine sehr dicke und pergamentartige Sorte englischen Papiers (sogenanntes *Bristol stamp*) gezeichneten, 1 bis 2 Lin. breiten, und in Grade getheilten Kreises, welchen ich mit feinen Fädchen auf dem Leitungsdrahte, oder selbst an den Spitzen der Nadel befestige. Der zwischen l, l' eingespannte Draht bekommt in diesem letzteren Falle gleichfalls ein aufgebundenes Stückchen Papier mit einer Linie, wodurch beim Stillstande der Nadel der Nullpunct der Theilung, und bei ihrer Abweichung die Gröfse dieser letzteren in Graden bezeichnet werden. Um in-  
deß die Erscheinungen des Elektromagnetismus im Allgemeinen zu beobachten, bedarf es der Messung und des hierzu dienenden Ringes nicht. Befindet sich in diesem Falle der Kupferpol im Norden, und ist somit die elektrische Strömung von N. nach S. gerichtet, so wird die über dem zwischen l, l' ausgespannten Drahte schwebende Nadel westlich abweichen. Bringt man sie dann neben den Draht an die Westseite, beider Axen in einer horizontalen Ebene liegend, so wird bei der Schließung der galvanischen Kette die Nordspitze stark herabgezogen werden, in ihrer größten Tiefe aber schon das Bestreben nach einer östlichen Abweichung zeigen. Läßt man die Nadel so tief herab, daß sie sich frei unter dem Drahte hin bewegen kann, so ist ihre Abweichung östlich, und bringt man sie endlich an die Ostseite des Drahtes, beider Axen in einer horizontalen Ebene liegend, so wird die Nordspitze beträchtlich in die Höhe gehoben werden, bei ihrer größten Erhebung aber gleichfalls das Bestreben nach westlicher Abweichung äußern. Es versteht sich von selbst, daß die Bewegung der Südspitze der Nadel der angegebenen gerade entgegengesetzt sey.

3. Nicht so sehr die hier mitgetheilte Beschreibung, als noch weit mehr der Anblick der Erscheinungen selbst zeigt das



Bestreben der Polo der Magnetnadel, *sich um den horizontal ausgespannten Leitungsdraht im Kreise herumzubewegen*. Schwierig ist es hierbei genau zu unterscheiden, ob die individuelle elektromagnetische Wirksamkeit in dem Leitungsdrahte so vertheilt ist, daß, wenn man sich einen um die Axe desselben gezogenen Kreis denkt, und diesen in 360 Grade theilt, die in diesem befindliche Nordspitze genau in einem Quadranten östliche, in dem gegenüber liegenden westliche Abweichung, und in den beiden seitwärts befindlichen das Bestreben einer aufwärts und herabwärts gehenden Bewegung zeigt. Um diese für die Theorie nicht ganz unwichtige Frage zu beantworten, legte ich auf die Träger zwischen l, l' einen 1,5 Par. Lin. im Durchmesser haltenden völlig geraden Draht, damit irgend eine Krümmung desselben auf die Resultate keinen Einfluss haben möchte, schob auf denselben eine mit mehreren concentrischen getheilten Kreisen versehene Scheibe, deren Fläche auf der Axe des Drahtes senkrecht war, balancirte die Nadel völlig horizontal, liefs im Zustande der Ruhe ihre Spitze den gewählten Kreis der Scheibe fast berühren, um gewiß zu seyn, daß sie sich stets in gleichem Abstände von der Axe des Drahtes, beider Axen einander parallel, befände, und richtete die Scheibe so, daß die verticale Ebene durch die Axe des Drahtes durch den 45sten Grad der Kreistheilung ging. Der Kupferpol befand sich in Norden, und die Strömung der Elektrizität war somit nach Süden gerichtet. Die Resultate der Versuche waren durchaus constant, und zeigten überall keine Abweichung von einander. Berührte die Nordpolspitze in 45° den Kreis, oder lag ihre Axe in einer verticalen Ebene mit der Axe des Drahtes, so war ihre westliche Abweichung dem Augenmaße nach völlig horizontal; wurde sie aber westlich bis zum 90sten Grade gerückt, wobei sie sich in allen Kreisen noch über der horizontalen, die Oberfläche des Drahtes berührenden Ebene befand, so zeigte sie unverkennbar eine herabgehende Bewegung, obgleich sie nach der ersten Senkung sogleich in einer horizontalen Ebene zu schwingen fortfuhr, aus dem natürlichen Grunde, weil auch die an einem Seidenfaden balancirten Nadeln weit leichter in dieser, als in der verticalen Ebene oscilliren. Der Erfolg war ganz der nämliche, wenn die Nordspitze den 180sten, 270sten und 360sten Grad der Kreise berührte, auch konnte ich, mit Ausnahme einiger Verminderung in der Wirkung, kei-

nen Unterschied wahrnehmen, wenn die Kreise weiter waren, folglich die Axe der Nadel sich in einem größeren Abstände von der Axe des galvanischen Leiters befand. Statt des gebrauchten Messingdrahtes schob ich darauf einen flachen Zinkstreifen, 0,8 Z. breit und 0,3 Lin. dick zwischen die Trägerscheiben II', allein die Bewegungen der Nadel waren denen durchaus gleich, welche der runde Draht erzeugt hatte, der Streifen mochte mit seiner breiteren Fläche horizontal oder vertical liegen.

Den hier erörterten Erscheinungen analog sind diejenigen, welche ich rücksichtlich des Verhaltens einer kleinen Magnetnadel (ich bediente mich einer stark magnetisirten englischen Nähadel) beobachtet habe, als ich diese mit ihrer Nordspitze lothrecht über den Leitungsdraht oder zu beiden Seiten desselben höher und niedriger herabsenkte<sup>1</sup>. Die erhaltenen Resultate zeigen im Allgemeinen das Bestreben der magnetischen Pole, sich im Kreise um den Leitungsdraht zu bewegen, sie deuten darauf hin, daß die um den elektrischen Leitungsdraht anzunehmenden Bogen, in welchen der Pol zur östlichen oder westlichen Abweichung sollicitirt wird, um 90° von demjenigen abstehen, worin sie das Bestreben nach einer aufwärts und niederwärts gerichteten Bewegung äußert; jedoch läßt sich auf diese Versuche nicht mit Sicherheit ein Schluß gründen, weil der eigentliche Sitz der größten magnetischen Intensität in einer solchen Nadel nicht sicher bestimmbar ist. Uebrigens fallen diese Erscheinungen mit denjenigen zusammen, welche von verschiedenen Physikern am lothrechten Leitungsdrahte der galvanischen Elektricität gleich anfangs beobachtet wurden, und so gleich näher angegeben werden sollen.

4. Die bisher erzählten Erscheinungen erfolgen auf gleiche Weise, man mag einen dickeren oder dünneren Draht anwenden, der Leiter mag rund, von quadratischem Durchschnitte, bedeutend breiter als dick, massiv oder hohl seyn. Eine runde und eine vierkantige massive Stange zeigten mir mit gleichgestalteten hohlen gleiche Wirkungen bei der Anwendung des mehr erwähnten kleinen Elektromotors. Bedient man sich sehr mächtiger Apparate, so muß nothwendig eine durch das elektrische Leitungsvermögen des gebrauchten Leiters bedingte Verschiedenheit sichtbar werden, und eben so ist nicht zu erwar-

<sup>1</sup> G. LXX. 156.

ten, daß übermälsig weite hohle Röhren bei kleinen Elektromotoren nicht endlich einen Unterschied der Wirkung zeigen sollten. Wird ferner statt eines Drahtes ein breites Blech gewählt, so erleiden die angegebenen Erscheinungen einige Modification. Bei der Anwendung ungleich breiter Bleche von Zink nämlich, 6,5 Z.; 3,25 Z.; 1,62 Z.; 0,81 Z.; 0,4 Z. und 0,2 Z., sämmtlich 0,4 Lin. dick, zeigte die Nadel bei den breitesten Stücken, in der horizontalen Lage derselben, eine merklich schwächere Einwirkung auf die Magnetnadel, und außerdem war zwar die Bewegung der letzteren dann genau horizontal, wenn sie über der Mitte der Bleche schwebte; wurde sie aber mehr an die eine oder die andere Seite gerückt, so ging die Bewegung bei allen Blechen, welche über einen Zoll breit waren, auch dann schon in eine verticale über, wenn die Nadel noch über der Fläche der Leiter schwebte, und bei dem 6,5 Z. breiten Bleche schlug die vertical herabgezogene Spitze der Magnetnadel hörbar auf das Metall auf. Noch auffallender zeigt sich dieses, wenn man die erwähnten Bleche mit ihrer Ebene vertical stellt, in welchem Falle namentlich bei dem 3,25 Z. breiten die an der Seite derselben schwebende Nadel in der Mitte zwar eine genau verticale Bewegung erhielt, bis auf 0,25 Z. aber von der oberen oder unteren Kante abstehend sich völlig horizontal bewegte<sup>1</sup>. Mit größeren Elektromotoren habe ich diese Versuche nicht wiederholt, glaube aber nicht, daß diese einen Unterschied in der Wirkung erzeugen würden.

Fig. 63. 5. Führt man den elektrischen Leitungsdraht lothrecht vor der Spitze der Declinationsnadel herab, oder bequemer, wenn man einen 0,75 Lin. dicken Draht in dem (oben No. 2) beschriebenen Apparate in das Quecksilber bei e herabsenkt, bei f mit einem Faden festbindet, in lothrechter Richtung zwischen den bedeckenden Glasplatten durchführt, oben aber mit einem feineren, zum Kupfer des Elektromotors herabgehenden Drahte verbindet, also auf diese Weise die ununterbrochene Fortleitung des elektrischen Stromes durch den lothrechten Draht erhält, die Spitze der horizontal hängenden Nadel demselben nähert, diese anfängliche Entfernung der Spitze stets beibehält,

<sup>1</sup> G. LXXI. 29. Ähnliche noch ausgedehntere Versuche mit nahe übereinstimmenden Resultaten von SEEBECK findet man in den Abhandlungen der Berliner Societät der Wissenschaften. Jahr 1820 — 21. S. 530.



während man den Apparat um die Axe des lothrechten Drahtes im Azimuth in einem ganzen Kreise drehet, und in beliebigen Graden dieses Kreises die Abweichung der Nadel beobachtet; so wird man sich vollständig überzeugen, daß überall die Abweichung der Nadel gleich und gleich stark ist. Hieraus geht also hervor, *daß der Pol eines Magnets um den lothrecht stehenden Leitungsdraht der galvanischen Elektricität, allerorten mit gleicher Kraft bewegt, in einem ganzen Kreise herumläuft*<sup>1</sup>. Um diesen wichtigen Satz im Großen und mit Vermeidung eines jeden Einflusses des über und unter der Nadel hingehenden, überhaupt des horizontal liegenden, Drahtes zu prüfen, habe ich ein großes Gestell aus Latten zusammen gesetzt, einen viereckigen Rahmen, dessen Basis 12 Par. F. die Höhe aber 14 F. betrug. Auf einem an dem einen Ende der Basis auferhalb hervorragenden Brete stand der kupferne Kasten, wovon der Leitungsdraht ausging, und um den ganzen Rahmen geführt war, worauf dann am andern Ende desselben die festgelöthete Zinkscheibe durch einen Gehülfsen in die Säure des kupfernen Kastens getaucht, und sonach die galvanische Kette geschlossen wurde. An derjenigen lothrecht stehenden Latte, woran sich der Elektromotor nicht befand, war der Draht 4 Z. weit nach Außen abstehend und hinlänglich gespannt, trug in der Mitte seiner Länge einen durch Reibung auf ihm festsitzenden Arm von Holz, welcher um denselben in einem auf seine Axe lothrechten Kreise ganz herum gedrehet werden konnte, und von dessen anderem Ende die Magnetnadel an einem ungezwirnten Seidenfaden herabhing, also mit ihrer Spitze perpendicular gegen die Axe des Drahtes gerichtet war. Der ganze Apparat wurde bald rückwärts bald vorwärts um die Axe des eben genannten lothrechten Drahtes durch einen ganzen Azimuthalkreis herum gedrehet, und in den verschiedensten Winkeln die Abweichung der Magnetnadel geprüft, allein das angegebene Gesetz fand ich durchaus bestätigt. OERSTED<sup>2</sup> hat mit einem ähnlichen Apparate diesen Satz gleichfalls bewährt gefunden, und er kann daher als ein unbestreitbarer Hauptsatz in der Lehre des Elektromagnetismus betrachtet werden. Ist

<sup>1</sup> Poggendorf in Isis 1821. I. 687. Meine Versuche bei. G. LXX. 159. u. v. a.

<sup>2</sup> Ann. of Phil. 1822. Febr. G. LXXIII. 278.

übrigens die Richtung des elektrischen Stromes so, daß er vom Kupfer aus über die Basis hinläuft, dann in die Höhe geht, auf der oberen Latte des Rahmens durch den Draht zurückkehrt, und herabwärts gehend dem Zinke zugeführt wird, so ist die Abweichung der Nordspitze östlich. Wird der hölzerne Arm mit der Magnetnadel um  $180^\circ$  im Horizonte herum gedreht, so daß die Südspitze der Nadel gegen den Draht gerichtet ist, so wird die Richtung des Drahtes gegen diese die entgegengesetzte, und da ihre Bewegung allezeit derjenigen der Nordspitze entgegengesetzt ist, so muß ihre Abweichung jetzt gleichfalls östlich seyn, wie dieses die Erfahrung bestätigt.

Die Versuche zur Auffindung der Wirkungen eines lothrechten galvanischen Leiters wurden gleich im Anfange der Bekanntwerdung dieser wichtigen Entdeckung von OERSTED selbst angestellt, durch die Genfer Physiker, durch AMPÈRE und andere wiederholt, an vollständigsten aber durch PFAFF<sup>1</sup> und FARADAY<sup>2</sup>. Es zeigte sich hierbei eine anscheinende Anomalie, welche viel besprochen wurde, gegenwärtig aber, nach deutlicherer Einsicht der Sache und also auch in Gemäßheit der von mir gewählten Darstellung wegfällt, weswegen es genügen wird, das Ganze nur kurz zu berühren, ohne die Resultate der vielen Versuche einzeln anzugeben<sup>3</sup>. Es sey zu diesem Ende

Fig. 64. aa' der horizontale Durchschnitt des lothrechten Leitungsdrahtes, bei welchem die ihn umkreisende Richtung des ablenkenden magnetischen Stromes, oder vielmehr der um ihn in einem Kreise herum laufenden Nordpolspitze der Magnetnadel durch die beiden Pfeile angezeigt ist. Ferner werde angenommen, jedoch ohne dasjenige hierdurch bestimmen zu wollen, was anderweitige Erfahrungen hierüber als ausgemacht darthun mögen, daß die stärkste magnetische Polarität sich genau in der Spitze der Magnetnadel  $\alpha\beta$  befinde, so wird dieselbe in der Lage, welche die Zeichnung angiebt, die durch den vor ihrer Spitze befindlichen Pfeil gleichfalls angedeutete Abweichung erhalten, die wir die westliche nennen wollen, sie mag in der durch  $\alpha\beta$  angedeuteten verticalen Ebene dem Drahte mehr genähert, oder weiter von demselben entfernt werden. Wird die Nadel seit-

<sup>1</sup> a. a. O. S. 55.

<sup>2</sup> G. LXXI, 124.

<sup>3</sup> Vergl. oben No. 3 am Ende.

wärts geschoben und weiter vorgerückt, so daß sie eine mit  $\alpha\beta$  parallele Lage beibehaltend die Mitte des Drahtes nicht erreicht, so wird die Spitze in  $a$  angezogen, in  $a'$  aber abgestoßen werden. Kommt aber der Mittelpunkt ihres eigenen Magnetismus genau dem Mittelpunkte des Durchschnittes des Leitungsdrahtes gegenüber, mithin genau in die Mitte zwischen die beiden gleich starken und einander entgegengesetzten elektromagnetischen Strömungen (oder Bewegungskräfte) zu liegen, so muß sie nothwendig an jeder Seite des Drahtes, also in  $a$  und  $a'$  ruhen; den einen Fall hiervon giebt die Nadel  $\alpha'\beta'$  an. Wird aber die Nadel noch weiter vorgerückt, so daß sie an beiden Seiten die an der einen durch  $\alpha''\beta''$  ausgedrückte Lage erhält, so muß ihre Bewegung die entgegengesetzte werden, also die Anziehung in Abstossung übergehen, und umgekehrt. Daß der Sitz des Centralpunctes des Magnetismus in der Nadel die Entfernung bestimme, wie weit die Nadel vorgerückt werden muß, um die entgegengesetzte Wirkung zu erzeugen, versteht sich von selbst<sup>1</sup>.

6. Wenn man den Leitungsdraht der Elektrizität in einer horizontalen Ebene vor der Spitze einer Magnetnadel so einführt, daß die Axen beider lothrecht auf einander gerichtet sind, so wird eine auf einer Spitze balancirte Nadel nur einige Unruhe zeigen können, eine am ungezwirnten Seidenfaden hängende aber, oder eine Inclinationsnadel wird sich aufwärts und abwärts bewegen, und zwar folgt aus No. 2, daß die Bewegung aufwärts gerichtet seyn muß, wenn der Kupferpol sich im Osten befindet, der elektrische Strom also in westlicher Richtung vor dem Nordpole vorbeiströmt, dagegen abwärts, wenn der Kupferpol sich im Westen befindet, und die Elektrizität von hier nach Osten hin vor dem Nordpole vorbeiströmt. Beim Südpole der Nadel ist die Bewegung die entgegengesetzte, wie sich dieses von selbst versteht. Die Erscheinung selbst folgt nothwendig aus dem allgemeinen oben angegebenen Grundgesetze des Elektromagnetismus, indem die aufwärts und abwärts gerichtete Bewegung nur einen Theil des Umlaufens des Poles um den galvanischen Leiter ausmacht.

---

<sup>1</sup> Die freie Umkreisung eines magnetischen Poles um den galvanischen Verbindungsdraht und die damit verwandten Erscheinungen übergehe ich hier. Man findet sie unter III. C. No. 9 und ff.



7. Ist der elektrische Leitungsdraht in der angegebenen, mit dem magnetischen Meridiane einen rechten Winkel bildenden Richtung über oder unter der Spitze einer Magnetnadel hingeführt, so fallen zuvörderst alle Bewegungen der Declinationsnadel in einer horizontalen Ebene von selbst weg, weil keine diese erzeugende Kraft vorhanden ist; bei den in einer verticalen Ebene beweglichen Nadeln dagegen wird die Bewegung um so mehr abnehmen, je weiter der elektrische Leitungsdraht sich von der Spitze nach der Mitte hin entfernt, und in der Mitte derselben, oder vielmehr schon vor derselben da verschwinden, wo die stets abnehmende magnetische Kraft der Nadeln  $= 0$  wird. Dieser Satz hat seinen Beweis gleichsam in sich selbst, vorausgesetzt, daß sich der Leitungsdraht nicht in beträchtlicher Entfernung von der Oberfläche der Nadel befinde.

8. Es lassen sich der Vollständigkeit wegen noch die mannigfaltigen Modificationen betrachten, welche die erwähnten elektromagnetischen Erscheinungen erleiden, wenn der Leitungsdraht mit den Magnetnadeln verschiedene Winkel bildet. Um hierüber nicht zu ausführlich zu seyn, mögen nur diejenigen Fälle betrachtet werden, welche bei Magnetnadeln statt finden, die zugleich dem Einflusse des tellurischen Magnetismus unterliegen, wobei also das weit leichter folgende Verhalten der astatischen Nadeln ganz unberücksichtigt bleibt. Zur leichteren Uebersicht mögen ferner zuerst das Verhalten der Declinationsnadel zur Untersuchung kommen. Die Scheitel der Winkel, welche der elektrische Leiter mit diesen bildet, liegen entweder im Mittelpuncte der Nadel oder an ihrer Spitze. Rücksichtlich der ersteren liegen folgende Erscheinungen unmittelbar bei der Sache. Wenn der elektrische Leiter zuerst in einer verticalen Ebene und parallel mit der Axe der Nadel über derselben hingeführt ist, so wird die Nadel eine der elektrischen Wirksamkeit proportionale Abweichung erhalten, welche eine östliche seyn möge. Folgt man demnächst der Nadel mit dem Leiter, die Drehungsaxe im Centro derselben angenommen, so muß die Nordspitze durch O. bis S. getrieben werden, und sobald sie über diesen Punct hinausgekommen ist, wird sie das Bestreben äußern, wieder nach N. zurückzukehren, woran sie indeß durch die Einwirkung der andern Seite des Drahtendes gehindert wird, indem diese die Nadelspitze nach der entgegen-

gesetzten Seite sich zu bewegen sollicitirt. Den Winkel, welchen die Nadel mit dem ihm folgenden Drahte bildet, für jede Richtung einzeln zu bestimmen, würde sehr weitläufige Rechnungen erfordern, anfangs aber wird derselbe demjenigen gleich seyn, in welchem die Nadel unter dem Leiter bei geschlossener Kette zum Stillstande kommt. Insofern aber der Leitungsdraht, wenn man die Richtung des elektrischen Stromes vom Beobachter aus fortschreitend annimmt, den Nordpol der Nadel von der rechten Seite her anzieht, unter sich fortführt, und nach der linken Seite hin abstößt, so folgt aus mechanischen Gesetzen im Allgemeinen, daß sowohl die anziehende als auch die abstößende Kraft des Leitungsdrahtes mit der Größe des Winkels abnehmen wird, welchen die Nadel mit ihm bildet. Bei schwacher Elektricität, kann auch dieser Winkel leicht eine solche Größe erhalten, daß die Wirkung gänzlich verschwindet, ist aber die elektrische Strömung stärker, dann kommen noch sonstige Bedingungen hinzu, welche die Erscheinungen abändern. Befindet sich nämlich die Magnetnadel im magnetischen Meridian, der Leiter über derselben, wir wollen annehmen, die Strömung sey von NO. nach SW. gerichtet und gehe über dem Mittelpunkte der Nadel hin, so wird der in NO. befindliche Theil den Nordpol anziehen, der in SW. dagegen den Südpol anziehen. Beide Kräfte werden im Minimo ihrer Wirksamkeit seyn, wenn der Leitungsdraht lothrecht auf die Axe der Nadel gerichtet ist, oder die Strömung von O. nach W. geht. Wirken nun die magnetischen Kräfte der Nadel bloß in der Richtung ihrer Axe, die des Leitungsdrahtes in einer auf seine Axe normalen Richtung, so müßte die Nadel dann zum Stillstande kommen. Beides ist aber nicht der Fall, und obgleich bei der angegebenen Lage die ganze rechte Seite des Leiters den Nordpol, die ganze linke dagegen den Südpol anzieht, also bei vollkommen lothrechter Richtung die Summen dieser gleichen Kräfte sich aufheben müßten, so ist doch ein solches Gleichgewicht physisch unmöglich, vielmehr muß bei der geringsten Abweichung von dieser genau perpendiculären Richtung eine Bewegung des Nordpoles der Nadel entweder durch O. oder durch W. anfangen, und dann wird sie nicht früher zum Stillstande kommen, als bis sie völlig umgekehrt ist, wobei die linke Seite des Leiters auf den Nordpol, die rechte auf den Südpol derselben abstößend wirkt. Hiermit stimmt die Beobachtung voll-

kommen überein<sup>1</sup>. Es scheint mir überflüssig, die hieraus nothwendig hervorgehende Folgerung eben so ausführlich zu entwickeln, daß bei der Richtung des elektrischen Stromes vom magnetischen W. nach O. oberhalb der Nadel gar keine Bewegung derselben erfolgen kann, auch bedarf es kaum der Erwähnung, daß die Wirkungen des Leiters die entgegengesetzten sind, wenn er *unter* der Nadel hingeführt ist. Hiermit übereinstimmend ist dann auch das von SEEBECK<sup>2</sup> beobachtete Phänomen, daß ein auf Quecksilber schwimmender Magnetstab unter dem galvanischen Leitungsdrahte sich mit seinem Indifferenzpunkte einstellt.

Bildet dagegen die *Spitze der Magnetnadel* mit dem Leitungsdrahte einen Winkel, so kommen unter den verschiedenen möglichen Lagen der Axen des Drahtes und der *Declinationsnadel* zunächst nur diejenigen in Betracht, wobei die Nadelspitze unter oder über dem Leitungsdrahte sich befindet, und die Axen der Nadel und des Drahtes in einander parallelen horizontalen Ebenen liegen. Ohne über diese und die sonstigen Fälle in weitläufige Rechnungen einzugehen, ergiebt sich bald, daß für die angegebene Lage die Stärke der Bewegung der GröÙe des Winkels umgekehrt proportional seyn, und bei 90° verschwinden wird. Alle übrigen Erscheinungen folgen dann von selbst, wenn man nur die Richtung vor Augen hat, in welcher die Nadelspitze um den elektrischen Leiter zu laufen solicirt wird, weswegen diese Aufgabe keine weitere Untersuchung der einzelnen, unter sie gehörigen Fälle bedarf. Eben so wenig würde es sich der Mühe belohnen, das Verhalten der *Inclinationsnadel* für die verschiedenen Winkel einzeln anzugeben, welche der Leitungsdraht mit ihr bilden kann, die Scheitel derselben gleichfalls in der Drehungsaxe der Nadel liegend oder mit ihrer Spitze gebildet angenommen. Man darf nämlich nur berücksichtigen, daß bei dieser Nadel nur diejenigen Winkel in Betracht kommen, welche in verticalen Ebenen liegen, und nach der Voraussetzung, daß die Wirkungen des elektrischen Leiters in seinem ganzen Umfange einander gleich sind (nach No. 2) mit denjenigen zusammenfallen, welche

---

<sup>1</sup> Vergl. Pfaff a. a. O. S. 38 u. 215. Bechstein bei G. LXVII. 371. Gilbert ebend. LXVI. 331. A. van Beck bei G. LXVIII. 306.

<sup>2</sup> Schweigg. Journ. XXXII. 30.



so eben für die Declinationsnadel in einer horizontalen Ebene nachgewiesen sind<sup>1</sup>.

BIOT hat endlich auch den Fall untersucht, wenn statt eines lothrecht vor der Spitze der Magnetnadel herabgeführten Leiters ab ein in einem gewissen Winkel  $\alpha \mu \gamma$  gebogener dieselbe bewegt. Das Resultat dieser mit großer Sorgfalt angestellten Versuche ergab, daß die bewegende Kraft allezeit dem Winkel der Biegung proportional ist, daß folglich die Biegung an sich auf die Wirksamkeit eines jeden einzelnen Elementes des galvanischen Leiters keinen Einfluß hat. Es lassen sich hiervon Anwendungen auf die Gesamtwirkung der wiederholten Windungen bei den Multiplicatoren machen<sup>2</sup>.

9. Die Stärke der elektromagnetischen Wirksamkeit eines galvanischen Leiters wird durch die Größe des Winkels bestimmt, bis zu welcher er die Nadel anzieht oder abstößt<sup>3</sup>. Eine solche Messung kann aber nur für diejenigen Fälle statt finden, in denen die Nadel zum Stillstande kommt, indem die Oscillationen, welche dieselbe beim wiederholten Oeffnen und Schließen des Kreises macht, kein eigentliches Maß angeben, und auch schwache Apparate bei gehöriger Geschicklichkeit des Experimentators die Nadel leicht durch einen ganzen Kreis herumschleudern. Weil aber die Elektromotoren ihre Kraft nicht auf die Dauer behalten, und man sie nicht mit Sicherheit von einer bestimmten Stärke erhalten kann, so läßt sich auf diesem Wege das Gesetz der magnetischen Abstossung nicht ohne bedeutende Schwierigkeiten auffinden. Inzwischen hat G. G. SCHMIDT<sup>4</sup> aus eigenen sinnreichen Versuchen, indem er in möglichst kurzen Zwischenräumen zuerst den Abstossungswinkel der Declinationsnadel und dann der Inclinationsnadel maß, desgleichen aus der Berechnung der früheren Versuche von GILBERT und vorzüglich von BECHSTEIN folgendes Gesetz abgeleitet: „die mittlere Richtung der abstossenden oder anziehenden Kraft eines elektrischen Stromes auf die Magnetnadel geht

<sup>1</sup> Vergl. Pfaff der Elektromagnetismus u. s. w. S. 38.

<sup>2</sup> Biot Précis élémentaire de Physique. II. 740.

<sup>3</sup> Berechnungen der abstossenden Kraft des elektrischen Leiters, verglichen mit der des tellurischen Magnetismus von KAENTZ. S. Schweigger Journ. XXXVIII. 100.

<sup>4</sup> G. LXX. 249.

„perpendicular von der Richtung des Stromes nach den Polen der Magnetnadel, und steht im verkehrten Verhältnisse der perpendicularen Abstände des Stromes von den Polen der Magnetnadel.“ Dieses Gesetz, welches auch HANSTREK aus den oft erwähnten Seebeck'schen Versuchen fand<sup>1</sup>, BIOT und SAVART aber aus den Schwingungszeiten von Magnetnadeln in verschiedenen Abständen vom Schließungsdrahte ableiteten<sup>2</sup>, hat SCHMIDT später aus dem anderen gefolgert, „daß jeder einzelne Punct des elektrischen Stromes die Pole der Magnetnadel im verkehrten Verhältnisse der Quadrate der Entfernungen anziehe oder abstosse“<sup>3</sup>.

Auch BARLOW will dieses Gesetz durch seine Versuche mit HARE's Calorimotor bestätigt gefunden haben, drückt es aber so aus, daß die eigenthümliche Wirksamkeit der hierbei thätigen Potenzen näher bezeichnet wird, als wozu uns die Versuche bis jetzt berechtigen. Er nimmt nämlich an, daß jedes Theilchen des galvanischen Fluidi im leitenden Drahte auf jedes Partikelchen des magnetischen Fluidi in der Nadel mit einer dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportionalen Kraft wirke, jedoch weder anziehend noch abstossend, sondern mit einer in beiden Flüssigkeiten reciprok wirkenden Tangentialkraft, welche die Pole derselben in einem rechten Winkel unter einander und mit dem berührenden Puncte bewegt<sup>4</sup>.

BIOT und SAVART<sup>5</sup> untersuchten nicht bloß die Stärke der magnetischen Wirksamkeit, welche ein massiver galvanischer Leiter gegen eine horizontal schwebende Magnetnadel in verschiedenen Abständen äußert, und verglichen diese mit der Wirkung des tellurischen Magnetismus, sondern sie fanden auch eine kupferne Röhre von 43 Millim. Durchmesser bei dem nämlichen Elektromotor wirksamer als einen massiven Draht von 0,84 Millim. Durchmesser, und zwar im Verhältniß von 1,25324:1, entweder weil eine Röhre zur Erregung des Magnetismus

1 G. LXX. 178.

2 Biot Précis élémentaire de physique exp. Par. 1824. II. 707. Vergl. G. LXVI. 392.

3 Dieses nämliche Gesetz fand LA PLACE aus den Versuchen von BIOT und SAVART. S. Biot a. a. O. S. 741.

4 Edinburgh Phil. Journ. VII. 281. Vergl. unten IV. D. 5.

5 a. a. O. S. 735.

tauglicher ist, oder wahrscheinlicher weil sie die Elektrizität in größerer Menge durchleitet.

Da die absolute Größe des Winkels, bis zu welcher die Magnetnadel durch den elektrischen Leiter abgestoßen wird, der Stärke des erregten Magnetismus proportional ist, letztere aber von der elektrischen Wirksamkeit der gebrauchten Apparate abhängt, so hat man sich dieses Mittels vielfach bedient, um die elektrische Thätigkeit der angewandten Elektromotoren und die Leitungsfähigkeit der gebrauchten Flüssigkeiten wie auch der die Metalle verbindenden Leiter zu erforschen. Alle diese Untersuchungen gehören aber nicht hierher, und werden daher nur beiläufig erwähnt.

Die absolute Entfernung, bis auf welche die Verbindungsdrähte mächtiger Elektromotoren ihre Wirkungen auf die Magnetnadel fortpflanzen, ist unglaublich groß. SEEBECK hat, so viel mir bekannt ist, bishero die größte Weite beobachtet, indem er bei einem Abstände von 10 F. noch eine Abweichung der Magnetnadel bis 4 Grade betragend wahrnahm<sup>1</sup>, und es leidet keinen Zweifel, daß größere Apparate ihre Wirkungen noch weiterhin ausdehnen.

10. Es folgt aus den bisher angegebenen Erscheinungen von selbst, daß die Wirkung des galvanischen Leitungsdrahtes auf die Magnetnadel verdoppelt werden muß, wenn man denselben zuerst über der Nadel parallel mit ihrer Axe hinführt, dann umbeugt, auf gleiche Weise rücklaufend unter der Nadel hinzieht, und so beide Enden mit den beiden heterogenen Metallen des Elektromotors verbindet. SCHWEIGGER<sup>2</sup>, und, durch eine Andeutung von diesem geleitet, POGGENDORF<sup>3</sup> benutzten dieses Mittel zur Verstärkung der elektromagnetischen Wirkungen durch den elektromagnetischen *Multiplicator*. Die Construction dieses höchst wichtigen Werkzeuges ist auf das eben angegebene einfache Princip gegründet, daß der zurücklaufende galvanische Leitungsdraht auf die entgegengesetzte Seite der

<sup>1</sup> Schweigg. Jour. XXXII. 31. Berliner Denksch. a. a. O. S. 304.

<sup>2</sup> Journ. XXXI. 1 ff. XXXII. 47.

<sup>3</sup> Erman Umriss zu den physischen Verhältnissen des von H. P. Oersted entdeckten elektrochemischen Magnetismus. Berl. 1821. 8. S. 105. Vergl. G. LXVII. 429. Es leidet keinen Zweifel, daß SCHWEIGGER der eigentliche Erfinder des Multiplicators sey.



Magnetnadel bei gleichem Abstände eine hinsichtlich der Richtung und der Stärke gleiche Wirkung hervorbringen muß. Könnte man den galvanischen Leitungsdraht auf gleiche Weise und in gleicher Entfernung von der Axe der Nadel nochmals um dieselbe herumführen, so müßte die ursprüngliche einfache Wirkung jetzt abermals verdoppelt oder durch abermalige Zurückführung im Ganzen vervierfacht werden; allgemein aber gäben dann  $n$  Windungen des galvanischen Leitungsdrahtes eine  $2n$ -fache Wirkung, die des einfachen über oder unter der Nadel hingeführten Leiters als Einheit angenommen. Aus dieser allgemeinen Darstellung ergiebt sich, daß das angegebene Verfahren nur bei Electricität von geringer Spannung anzuwenden sey, weil jede einzelne Windung des Leitungsdrahtes isolirt seyn muß, damit sie nicht mit der neben oder über ihr liegenden einen gemeinschaftlichen Leiter, und somit ein einfaches leitendes Element bilde; daß aber zugleich, unter der Bedingung einer möglichen Isolirung, die Zahl der Windungen ausnehmend vermehrt werden kann, wodurch dann eine dieser proportionale Vervielfachung der elektromagnetischen Wirksamkeit mit gehöriger Rücksicht auf die nothwendig vergrößerte Entfernung der vermehrten Windungen von der Nadel gegeben wird. Hieraus folgt indess von selbst, daß der Multiplicator die elektromagnetischen Erscheinungen weder abändert noch im eigentlichen Sinne eigenthümlich modificirt, sondern lediglich verstärkt, und hierdurch die wegen ihrer Kleinheit sonst nicht wahrnehmbaren wahrnehmbar macht. Sofern aber die elektromagnetischen Erscheinungen bloß Folge der erregten Electricität sind, so müssen die kleinsten Spuren der ersteren auch ein Vorhandenseyn der letzteren anzeigen; der Multiplicator tritt somit aus der Sphäre des *Elektromagnetismus* heraus, und wird zu dem feinsten bis jetzt bekannten *Elektroskope* für *galvanische Electricität*. Außer der Angabe des Principis, worauf derselbe beruht, gehört also die vielfache Anwendung desselben unter den Artikel *Galvanismus*, die verschiedene, mehr oder minder zweckmäßige Construction desselben wird aber besonders angegeben werden, nebst einer Untersuchung über die durch denselben zu erhaltende Verstärkung der elektromagnetischen Kraft eines gegebenen Elektromotors<sup>1</sup>. Unter die ähnli-

---

1 S. *Multiplicator, elektromagnetischer*.

chen Apparate gehören FARADAY's Ring<sup>1</sup>, die Spiralen, schraubenförmigen Windungen u. s. w.

11. Eine dem Multiplicator ähnliche, und gleichfalls nicht uninteressante Form erhielt der galvanisch - elektrische Leitungsdraht durch AMPÈRE. Dieser ging hierbei von seiner gleich anfangs aufgestellten Theorie aus, wonach im elektromagnetischen Leitungsdrahte die polare Richtung des Magnetismus auf den elektrischen Strom normal gerichtet seyn soll. Um daher die Polarität dieses Leitungsdrahtes zu verstärken, bog er denselben von einem Punkte ausgehend durch mehrere Windungen zu einer in einer geraden Fläche liegenden Spirale mit gleichem Abstände der Windungen von einander. Ist der hierzu gewählte Draht etwas stark und die Zahl der Windungen nicht groß, so erhält sich die Spirale in der geraden Fläche und ohne Berührung der einzelnen Windungen durch die Steifheit des Drahtes. Man kann aber auch nach v. ALTHAUS<sup>2</sup> eine kreisrunde Scheibe von Pappe mit Siegelack überziehen, durch den Mittelpunkt derselben den gewählten Draht stecken, am besten Kupferdraht, welchen man unter dem Namen des *unächten Silberdrahtes* mit einem dünnen Ueberzuge von Silber erhält, letzteren aber durch Ausglühen und Abreiben mit etwas Kreide und Papier oder auch durch bloßes Abreiben fortschafft, wenn man dieses wünscht, dann denselben um dieses Ende in spiralförmigen Windungen, etwa eine Linie von einander abstehend, herumführen, bis die ganze Kreisfläche auf solche Weise übersponnen ist, endlich aber die an keiner Stelle sich berührenden Windungen sämtlich durch ein heißes Eisen in das Siegelack eindrücken. Am besten kann man sich, wie ich glaube, diese interessanten Apparate auf folgende Weise verfertigen. Man nimmt den genannten Silberdraht von 0,1 bis etwa 0,2 Lin. Dicke, oder noch stärker, wenn man bei der Anwendung großer Elektromotoren das Glühen vermeiden will, läßt diesen mit Seide überspinnen, biegt ihn einige Fuß vom einen Ende recht winklich um, windet mit Hülfe einer Spitzzange um diese Biegung die erste Windung, und befestigt sie an ihrem Ende mittelst eines seidenen Fadens, fädelt diesen in eine Nähnadel, und

---

<sup>1</sup> G. LXXI. 158.

<sup>2</sup> Versuche über den Elektromagnetismus u. s. w. Heidelb. 1821.

während man fortfährt, um diese erste Windung die folgenden zu biegen, so befestigt man sie an einander durch Umschlingen des Seidenfadens. Hat man auf diese Weise eine hinlängliche Menge Windungen hergestellt, so wird ein Messingdraht von 0,5 bis 1 Lin. dick in einen etwa eine Linie größeren Kreis gebogen, als welchen die Scheibe einnimmt, an den zusammenstossenden Enden zu einem Ringe zusammengelöthet, die Scheibe vermittelst Seidenfäden dazwischen ausgespannt, das letzte Ende des besponnenen Drahtes aber nach Zwischenlegung eines Stückchens Seidenzeug am Ringe festgebunden. Das erste Ende des Drahtes kann freihängend bleiben, für einige Versuche aber muß dasselbe, um seinen Einfluß gegen den der Scheibe verschwinden zu machen, auf die letztere herabgebogen, und an dem messingenen Ringe dem letzten Ende diametral gegenüber fest gebunden werden. Diese Verfertigungsart ist etwas langwierig, allein da die einzelnen Windungen nur so weit von einander abstehen müssen, daß zum Umschlingen des Seidenfadens die Nadel bequem durchgesteckt werden kann, so läßt sich auf diese Weise in einer nicht übermächtig grossen Scheibe eine sehr bedeutende Anzahl Windungen vereinigen, auch ist der umgebende Messingdraht bei Scheiben von 2 bis 3 Z. Durchmesser überflüssig, und kann unbedenklich nicht übersponnener Draht gewählt werden, wenn man die einzelnen Windungen desselben durch eine hinlängliche Menge Umschlingungen des Seidenfadens hinlänglich trennt.

Von den Erscheinungen, welche diese Spiralscheibe darbietet, können hier nur die Wirkungen derselben auf die Magnetnadel erwähnt werden. Diese lassen sich insgesamt kurz zusammenfassen, wenn man sagt, daß die Spiralscheibe durch den galvanischelektrischen Strom an ihren beiden Flächen entgegengesetzt magnetisch wird, oder einen zweipoligen Magnet darstellt, indem ihre Polarität vom Rande an nach der Mitte hin wächst, und im Mittelpuncte selbst das Maximum ihrer Intensität erreicht. Mag dieselbe daher horizontal niedergelegt, oder vertical aufgehangen werden, und wie man dieselbe in beiden Lagen auch um ihr Centrum bewegt, stets wird die eine Fläche derselben nördliche, die andere dagegen südliche Polarität zeigen, so lange der Strom der Elektrizität der nämliche bleibt. Denkt man sich übrigens die Scheibe der leichteren Vorstellung wegen in einer durch den magnetischen Meridian



lothrechten Ebene aufgehangen, die elektrische Strömung vom Kupfer ausgehend von Norden nach Süden durch die äußerste Windung gehend und sofort zuletzt dem Zinkpole wieder zuströmend, so wird die nach Osten gerichtete Fläche nördliche, die entgegengesetzte aber südliche magnetische Polarität zeigen. Uebrigens ist die letztere auch bei kleinen Elektromotoren, z. B. dem mehrgenannten kupfernen Kasten, so stark, daß die Scheibe von Osten nach Westen, also auf die magnetische Mittaglinie senkrecht gerichtet, fein balancirte 3 bis 4 zöllige Magnetnadeln ganz umkehrt, und deren Spitze in ihrem Mittelpunkte festhält.

12. SEEBECK<sup>1</sup> hat eine ganz eigenthümliche Wirkung des galvanischen Leitungsdrahtes auf die Magnetnadel beobachtet, welche späterhin von andern, so viel ich weiß, nicht weiter untersucht ist. Werden die beiden Elemente des einfachen Volta'schen Apparates Kupfer und Zink durch eine Flüssigkeit F getrennt, und durch einen mitten über die Zinkplatte parallel mit ihrer Ebene hingeführten Metalldraht geschlossen, die Richtung desselben von Nord nach Süd angenommen, so wird die Nadel unter diesen Draht gestellt mit ihrem Nordpole östliche Abweichung zeigen, welche in dem Verhältnisse abnimmt, als man sich weiter vom Leitungsdrahte entfernt. Stellt man die Nadel über den Draht, so ist die Abweichung westlich, nimmt ab, wenn man die Nadel in eine gewisse Entfernung vom Leitungsdrahte bringt, wird endlich 0 und geht in östliche Abweichung über. Je näher die horizontale Ebene, worin man die Nadel östlich und westlich bewegt, dem Leitungsdrahte liegt, desto kleiner ist nach beiden Seiten desselben die Fläche, innerhalb deren die Declination westlich bleibt. Zieht man durch diejenigen Punkte, in denen die Declination verschwindet, eine Linie, so gleicht diese einer Hyperbel. SEEBECK leitete die Ursache dieser Erscheinung aus der Einwirkung der gleichfalls elektromagnetische Wirkungen zeigenden oberen Zinkplatte ab, und fand auch, daß die zwei Elektromotoren, wenn sie durch eine Flüssigkeit getrennt und durch einen metallischen Bügel  $\alpha$  verbunden sind, ähnliche Wirkungen, als ein elektromagnetischer Leiter zeigen.

Fig. 66.

Fig. 67.

Fig. 68.

<sup>1</sup> Abhandl. der Berl. Akad. Jahr 1820 — 21. S. 289. Schweigg. Journ. XXXII. 31.

Diese Erscheinungen, welche SEEBECK mit seinem bekannten Scharfsinne der von ihm aufgestellten Theorie gemäß zu erklären sucht, schienen mir viel zu wichtig, als daß ich sie für den Zweck der vorliegenden umfassenden Untersuchung dieses schwierigen Gegenstandes nicht hätte wiederholen sollen. Ein so großer Apparat, als der von SEEBECK gebrauchte, stand mir dabei zwar nicht zu Gebote, allein die Wirkung des meinigen war gewiß stark genug, um die Frage eben so sicher als vollständig zu entscheiden. SEEBECK's Apparat nämlich bestand aus einer einzigen Kupfer- und einer Zink-Platte, jede 5,3 Quadratfuß haltend, und durch eine Auflösung von Kochsalz und Salmiak, oder durch verdünnte Schwefelsäure, verbunden; dagegen hatten die von mir gebrauchten Platten nur 18 Par. Zoll Seite, allein die Flüssigkeit, womit die zwischenliegende Tuchscheibe stark getränkt war, bestand aus einer Mischung von Salpetersäure und verdünnter Schwefelsäure. Zur Sicherheit lag die untere Kupferscheibe auf einer isolirenden Glastafel, und die Zinkscheibe wurde zur Verstärkung des Effectes vermittelst schwerer Gewichte angedrückt.

Fig. 66. Der Draht *ba* von Messing und 0,2 Par. Lin. im Durchmesser haltend, wurde durch einen Gehülfen straff angezogen, so daß er überall etwa eine Linie von der Fläche der Zinktafel abstand. Dabei schien es mir besser, ihn nicht unmittelbar und bleibend auch mit der Kupferplatte zu verbinden, sondern bei *γ* stand ein kleines Gefäß mit Quecksilber, in welches der am Kupfer festgelöthete Draht bleibend herabging, der an die Zinkplatte bei *b* angelöthete aber abwechselnd eingetaucht wurde, um die Wirkung desselben bei offener und geschlossener Kette zu beobachten. Als ich auf den Verbindungsdraht eine 3 Z. lange, auf einer 0,75 Z. hohen Spitze schwebende Magnetnadel stellte, war die westliche Abweichung so stark, daß die Nadel beim Schließen der Kette einigemal in einem ganzen Kreise umlief. In einiger Entfernung östlich und westlich vom Verbindungsdrahte hörte indess die Wirkung auf, ich glaubte auch die erwartete östliche Abweichung zu entdecken, allein als ich mich bemühte, die Ordinaten der durch SEEBECK gefundenen Curve genau zu messen, wurden die Erscheinungen so abweichend und regellos, daß ich nach einigen vergeblichen Bemühungen den Gebrauch der auf der Spitze balancirten Nadel aufgab, um mich einer 4 Z. langen, an einem ungezwirnten Seidenfaden

balancirten, in einer Glasglocke herabhängenden, bediente. Hiermit wurde die Sache bald klar, und es zeigte sich mit einer über alle Zweifel erhabenen Gewissheit, daß hierbei bloß der Leitungsdraht *b a* wirksam sey. Ueber diesem zeigte die Nadel in seiner ganzen Länge und mit einiger nach *a* hin zunehmenden Stärke die regelmässige westliche Abweichung, in einer Entfernung von demselben sowohl östlich als westlich fing aber die verticale Bewegung der Nadelspitzen, dort der nördlichen, hier der südlichen, an, und wurde in 2 Z. Abstand so stark, daß die Spitzen auf der Zinkscheibe fest zu hängen schienen. In größeren Entfernungen war das Herabziehen schwächer, aber doch unverkennbar, und hier traten dann allerdings die leichteren horizontalen Schwingungen ein, welche ohne genauere Bekanntschaft mit diesen Erscheinungen allenfalls für östliche Abweichungen gehalten werden konnten.

Daß die Sache sich genau so verhalte, wie sie hier angegeben ist, wird jeder finden, welcher die Versuche zu wiederholen sich geneigt fühlt. Ob bei SEEBECK's Versuchen die östlich und westlich vom Leitungsdrahte gestellte Magnetnadel vielleicht *unter* die horizontale Ebene des Leitungsdrahtes gekommen sey, und daher östliche Abweichung gezeigt habe, wage ich nicht zu bestimmen, allein ich bin mehr geneigt, dieses zu glauben, als der Zinkplatte einen die Wirkungen des Leitungsdrahtes störenden Einfluß beizulegen, auch kann ich mir nicht denken, daß der Draht in der Zinkplatte eigenthümlichen, und dem seinigen entgegengesetzten Elektromagnetismus hervorzurufen haben sollte; wenigstens würde dieses mit allen bisherigen Erfahrungen im Widerspruche stehen. Dürfen wir aber dieses nicht annehmen, so zeigen die folgenden Versuche, daß die Volta'schen Platten, mindestens die Zinkplatte, zwar einigen, aber einen fast verschwindenden Elektromagnetismus annehmen, und es ist überhaupt noch zweifelhaft, ob ein solcher überall in ihnen erregt wird.

Um dieses zu prüfen, baute ich den Apparat nach der zwei-<sup>Fig.</sup>ten, durch SEEBECK angegebenen Art auf, jedoch gleichfalls 68. mit der Abänderung, daß der Draht *a* aus zwei Theilen bestand, welche von der Zink- und Kupferplatte ausgehend in ein kleines Gefäß mit Quecksilber gesenkt wurden. Diesesmal bestand der Verbindungsdraht aus Kupfer (unächter Silberdraht) 0,3 Par. Lin. Durchmesser haltend, und der Strom der Elektri-

III. Bd. L 1



cität war so stark, daß ich den Draht anfangs wegen zu großer Hitze nicht mit bloßen Fingern berühren konnte. Die Länge des vom Zink ausgehenden Endes betrug 4,5 Z., des an das Kupfer gelötheten 1,5 Z., und in der Biegung war die Hitze am stärksten. Wurde die an dem Seidenfaden aufgehängene Nadel auf die Zinkplatte herabgelassen, so zeigte sich an der Nordseite derselben allerdings eine starke Abweichung, allein man konnte bald wahrnehmen, daß diese Wirkung durch den Einfluß des Verbindungsdrahtes erzeugt wurde, denn sie änderte sich nach der Richtung, in welche dieser gebogen wurde, und verschwand schon, wenn die Nadel über der Mitte der Scheibe schwebte, und der Draht in der Richtung von Osten nach Westen horizontal gebogen, und rückwärts laufend in das Quecksilber gesenkt wurde. Um eine noch feinere Messung zu erhalten, nahm ich eine höchst empfindliche, aus einer Uhrfeder möglichst dünn geschliffene, 2,25 Z. lange und in der Mitte 1 Lin. breite, an einem Spinnfaden aufgehängene Nadel von der Art, wie v. YELIN sie bei seinen thermo-elektrischen Versuchen gebraucht. Diese zeigte denn allerdings über der ganzen Oberfläche der Zinkscheibe, auch an der südlichen, vom Verbindungsdrahte am weitesten entfernten Seite unverkennbare Abweichungen, welche aber nicht mehr als etwa 5 Grade betrugen, und so daß wegen der beim Schließen der Kette unvermeidlichen Erschütterung kaum genau unterschieden werden konnte, ob die Abweichung östlich oder westlich war, auch läßt sich hiernach nicht bestimmen, ob sie durch die Platte oder durch den Schließungsdraht erzeugt wurde. Inzwischen bin ich meinerseits durchaus nicht zweifelhaft, daß Letzteres der Fall war.

13. Der Leiter der Elektrizität bei einer gewöhnlichen Elektrisirmaschine, welcher das elektrische Fluidum in einem bleibenden Strome entweder vom ersten oder vom zweiten Conductor zur Erde überführt, oder auch das Gleichgewicht zwischen beiden wieder herstellt, auch wenn derselbe durch einen Multiplicator verlängert und wirksamer gemacht wird, bringt auf die Magnetnadel keine der bisher beschriebenen Wirkungen hervor. Viele Physiker haben Versuche hierüber gemacht, am umfassendsten sind diejenigen, welche C. H. PFAFF<sup>1</sup> mit einer

---

<sup>1</sup> Der Elektromagnetismus. S. 124. Aehnliche von SEEBECK S. Berlin. Denksch. a. a. O. S. 333.

sehr kräftigen Maschine und unter verschiedentlich abgeänderten Bedingungen anstellte, ohne das geringste Resultat zu erhalten. Indem nun die Gleichheit des Wesens beider Elektricitäten anderweitig genügend nachgewiesen ist, und auch sonstige elektromagnetische Wirkungen durch die Reibungselektricität hervorgebracht werden, so hat man sich viel bemühet, die Ursache aufzufinden, warum sie in dieser Form ganz ausbleiben. Man könnte annehmen, der elektrische Strom durchlaufe den Leitungsdraht zu schnell, um der Nadel die erforderliche Zeit zur Bewegung zu gestatten, allein hierin kann der Grund nicht liegen, indem PFAFF in dem von ihm gebrauchten Drahte allezeit noch einige Spannung der Elektricität antraf, die sich dem sehr genäherten Finger in kleinen Funken mittheilte, ohngeachtet der stattfindenden vollkommenen Ableitung. PFAFF ist vielmehr geneigt zu glauben, daß eben die stärkere Spannung der Elektricität die Wirkung hindert. Zur weiteren Erläuterung dieser Frage diene vorläufig Folgendes<sup>1</sup>: Die Reibungselektricität scheint mir dann der galvanischen am nächsten zu kommen, wenn sie in einer Flasche aufgehäuft einseitig abgeleitet wird. Deswegen lud ich eine Flasche von 3,5 Quadratfuß Belegung, stellte eine an einem Spinnefaden aufgehängene feine Nadel auf einen Multiplicator von 120 Windungen, setzte das eine Ende seines Drahtes mit der äußeren Mauer des Hauses in leitende Verbindung, näherte die Spitze des andern vermittelst einer isolirenden Glasstange dem Knopfe der Flasche, und erhielt kaum wahrnehmbare, auf allen Fall 5° nicht übersteigende Abweichungen der Nadel, jedoch nur unter den günstigsten Umständen und nicht allezeit sicher<sup>2</sup>.

## B. Wirkung des elektrischen Leiters auf unmagnetischen Stahl und auf Eisen.

Aus den im vorhergehenden Abschnitte mitgetheilten Erscheinungen geht sehr einleuchtend hervor, daß dem verbindenden Metalle zweier Elektromotoren in Folge der durchströmenden Elektricität zwar ein Magnetismus eigenthümlicher Art, jedoch ein ganz eigentlicher und unverkennbarer mitgetheilt werde. Ist dieses wirklich der Fall, so muß der Verbindungs-

<sup>1</sup> Vergl. unten III. B. 18.

<sup>2</sup> Die weitere Erklärung S. unter Theorie.

draht auch die beiden bekannten magnetischen Eigenschaften zeigen, daß er Eisen oder Stahl anzieht, und letzteres magnetisch macht. Wird zuvörderst die erste Erscheinung allein berücksichtigt, so gehören bedeutend starke Elektromotoren dazu, wenn der Magnetismus im Leitungsdrahte so gesteigert werden soll, daß ein wirkliches Festhalten des Eisenfeilicht erfolgt; indess ist dieses Phänomen von so vielen Physikern beobachtet, daß die Sache selbst keinem Zweifel unterliegt, und die Resultate der verschiedenen Versuche verdienen hauptsächlich nur in sofern eine nähere Betrachtung, als die Erscheinungen entweder durch ihre Stärke oder durch die erhaltenen individuellen Figuren ausgezeichnet waren, und hiernach zur Begründung einer angemessenen Theorie beizutragen vermögen.

1. ARAGO war wohl der erste, welcher bei seinen Versuchen mit einem mächtigen Volta'schen Apparate die wichtige Entdeckung machte, daß der Schließungsdraht eine bedeutende Menge Eisenfeilicht anzog und gleich einem Magnete festhielt<sup>1</sup>. Wurde derselbe in Eisenfeilicht getaucht, so belud er sich mit demselben bis zur Dicke eines Federkiesels, ließ es aber sogleich wieder fallen, als er außer Verbindung mit den beiden Polen der Säule kam, auch nahm die getragene Menge mit der Wirksamkeit der Säule ab. Die Wirkung zeigte sich auch in einiger Entfernung, und war übrigens bei Drähten von Platin, Kupfer, Silber, Messing völlig gleich. SEEBECK<sup>2</sup> beobachtete nicht bloß das Anhängen des Eisenfeilicht überhaupt, sondern fand auch, daß dasselbe um den lothrechten Draht concentrische und über einander parallel liegende Ringe bildete, beim horizontalen Leitungsdrahte dagegen ordnete sich das Eisenfeilicht über und unter demselben in kenntliche, mit der Axe gleichlaufende Streifen. Außerdem bewaffnete SEEBECK einen Schließungsdraht von einem quadratischen Querschnitte, dessen Seite 4,5 Lin. betrug, mit eben so breiten und 5 Z. langen Schienen von weichem Eisen, welche kleine Stollen hatten, und dann mittelst eines Ankers 5,5 Drachmen, und bei Anwendung eines Elektromotors, dessen Metalle jedes 31,5 Qua-

---

1 Ann. Chim. Phys. XV. 93.

2 Berlin. Denkschriften. 1820 — 21. S. 289 ff. S. 297. Schweigg. J. N. F. II. 30 u. 38.



drahts hielt, 2 & 2,5 Unzen trugen<sup>1</sup>. ERMAN<sup>2</sup> beobachtete mittelst seines Rotationsapparates das Bestreben des feinsten Eisenfeilicht, durch die einwirkende Anziehung des Verbindungsdrahtes auf dasselbe sich in gewissen Figuren auf geglättetem Papiere zu lagern, welche er den durch BRUGMANS mittelst eines parallel transversalen Magnetstabes erhaltenen ähnlich fand. Auch der von G. G. SCHMIDT gebrauchte Apparat<sup>3</sup> scheint nicht stark genug gewesen zu seyn, um am bloßen Leitungsdrahte Eisenfeilicht in gehöriger Menge festzuhalten; brachte man es aber auf einer Glasscheibe liegend unter ihn, so legte es sich zu beiden Seiten desselben an ihn an, und stellte sich zugleich senkrecht auf seine Richtung<sup>4</sup>. Auch Davy<sup>5</sup> beobachtete mit am frühesten das starke Anhängen des Eisenfeilicht an einen dünnen Leitungsdraht der Volta'schen Elektricität in Massen, deren Dicke die des Drahtes bis auf das Zwölffache übertraf, und in Linien, deren Richtung er der Axe des Drahtes parallel fand.

Ich selbst habe mit dem (oben II. A. No. 5.) beschriebenen Apparate das Anhängen des Eisenfeilicht an Drähte von 0,1 bis 1,5 Lin. Durchmesser oft und genau beobachtet, dabei aber den von SEEBECK angegebenen Unterschied in der Wirkung eines horizontalen und eines lothrechten Leiters nicht gefunden. Wurde das Eisenfeilicht auf Papier von unten insbesondere den dickeren Drähten genähert, an denen überhaupt diese Erscheinung bei der Anwendung kräftiger Elektromotore besser beobachtet werden kann, so erhob sich dasselbe wie bei einem Stahlmagnete strahlenförmig bis zur Höhe von etwa 1,5 Lin., blieb aber bei Entfernung des Papiers nur in einer Lage von etwa 0,5 Lin. hängen, und bedeckte so nicht völlig den halben Umfang des Leiters. Bewegte man aber das Papier mit dem Eisenfeilicht unter dem Drahte hin und her, so umgab es den ganzen Umfang anscheinend in parallelen, sehr nahen Ringen, welche in-

---

1 a. a. O. S. 312.

2 Umriss zu den physischen Verhältnissen des von H. P. Oersted entdeckten elektrochemischen Magnetismus. Berl. 1821. S. 32.

3 S. oben II. A. No. 4. G. LXXII. 4.

4 Die vielen späteren Beobachtungen dieser Erscheinung übergehe ich mit Stillschweigen.

5 Journ. de Phys. XCIV. 72.

deß wahrscheinlich der angegebenen Bewegung ihren Ursprung verdankten. Dünne Drähte wurden sogleich völlig davon umgeben, trugen aber im Ganzen eine weit geringere Menge.

2. Das Anziehen des Eisenfeilicht durch den galvanischen Verbindungsdraht läßt sich noch leichter sichtbar machen, wenn man die (III. A. No. 11) beschriebene Spiralscheibe anwendet, indem dieselbe auch bei kleineren Elektromotoren das Phänomen zeigt, z. B. bei der Anwendung von zwei Scheiben nur in der Größe eines Quadratfußes und der angegebenen Mischung von verdünnter Schwefelsäure mit Salpetersäure. FARADAY<sup>1</sup> fand beim Gebrauche eines Hare'schen Calorimotors, daß eine solche Spiralscheibe, insbesondere in ihrem Mittelpunkte, eine außerordentliche Menge Eisenfeilicht festhielt. Bei einem aus mit Seide übersponnenem Drahte gebildeten massiven Cylinder soll nach ihm Eisenfeilicht, welches man auf Papier unter diesen hält, sich in krummen Linien anreihen, die von dem einen Ende desselben nach dem andern gehen, und den Weg anzeigen, den ein Magnetpol nehmen würde, indem die Enden eines solchen Cylinders sich wie die eines Magnetes verhalten, nämlich anziehen und abstoßen. Etwas undeutlich ist die Beschreibung des Verhaltens einer nicht ganz bis zum Mittelpunkte fortgewundenen Spirale. Legt man sie mit ihrer ebenen Seite auf einen Haufen Eisenfeilicht, so reihet dieses sich in Linien, welche mit der Axe der Scheibe parallel laufen, biegen sich dann von beiden Seiten jedes Drahtes sich begegnend wie Radien gegen einander, so daß sie genau die Linien darstellen, welche ein Magnetpol um die Seiten der Ringe beschrieben haben würde. Das Eisenfeilicht in der Axe der Ringe stand aufrecht in lothrechten 0,5 Z. langen Fasern, eine wahre Axe des Ringes darstellend, indeß das Zwischenliegende ebenfalls lange Fasern bildete, die sich vom Centrum ahwärts bogen, und zwar desto stärker, je weiter es sich von demselben entfernte. Es scheint mir indeß, als hätten manche Beobachter, hauptsächlich in den ersten Zeiten, in den Formen des angezogenen Eisenfeilicht mehr gesucht und somit auch gefunden, als wirklich darin liegt.

Sehr genau beschrieben sind diese Erscheinungen durch

---

<sup>1</sup> G. LXXI. 156, 158.

G. G. SCHMIDT<sup>1</sup>. Die von ihm gebrauchte Spirale bestand aus Silberdraht, welcher in Abständen von 0,5 Z. gewunden war, und vermittelst übergebundener Glasstäbchen in einer geraden Fläche erhalten wurde. Unter diese hielt er in einer Entfernung von 0,5 bis 1 L. gleichförmig auf eine Glastafel gestreutes Eisenfeilicht in einer mit der Spirale parallelen horizontalen Ebene, und schloß die galvanische Kette in kurzen Zwischenräumen. Bei jeder neuen Schließung fuhren die Eisentheilchen nach der Spirale, vorzüglich nach ihrer inneren Windung in die Höhe, hingen sich an diese und an einander, und bildeten einen hohlen, abgestumpften, kegelförmigen Ring, dessen untere Basis die Glastafel, die obere der Ring der Spirale war. Als er darauf Eisenfeilicht auf eine Glastafel gleichmäfsig streuete und über die Spirale brachte, so ordnete sich dasselbe durch sanftes Klopfen zu einem schönen Sterne, dessen Mittelpunkt mit dem Centrum der Spirale zusammenfiel, und dessen Strahlen senkrecht auf den Windungen derselben standen. Jedes Eisentheilchen wird hierbei nach SCHMIDT's Ansicht zwischen den Drähten der Windungen zum wirklichen Magnete mit entgegengesetzten Polen.

Nur mit wenigen Worten darf der Vollständigkeit wegen hier bemerkt werden, daß es bisher noch nicht gelungen ist, durch Reibungselektricität irgend eine Wirkung auf Eisenfeilicht hervorzubringen.

Gleich wichtig sind wohl unstreitig die Wirkungen, wodurch der elektrische Leitungsdraht in *Stahlnadeln* bleibenden Magnetismus erzeugt. Auch diese Erscheinungen zerfallen wieder in zwei Arten, nämlich diejenigen, welche der gerade Draht darbietet, und solche, die vermittelst eines schraubenförmig gewundenen hervorgebracht werden.

3. Betrachten wir zuvörderst die ersteren, so war ARAGO<sup>2</sup> derjenige, welchem es am frühesten gelang, Stahlnadeln durch den quer über ihre Enden hingeführten Verbindungsdraht wirklicher Elektromotoren bleibend magnetisch zu machen. Ungleich umfassender aber waren SEEBECK's Versuche<sup>3</sup>. Dieser entdeckte, daß Stahlnadeln durch bloßes Streichen auf einem

<sup>1</sup> G. LXXII. 3.

<sup>2</sup> Ann. Chim. Phys. XV. 93.

<sup>3</sup> Berlin, Denksch. a. a. O. S. 296. Schweigg. J. N. F. II.



Kupferstabe, welcher zur Verbindung der beiden Elektromotoren diente, beider Axen in einem rechten Winkel gegen einander geneigt, bleibend magnetisch wurden, und zwar nach einem constanten Gesetze nord – oder süd – polarisch. Bedient man sich hierbei einer angemessenern Bezeichnung, als die von SEEBECK gewählte eines Streichens von der Rechten nach der Linken, dem elektrischen Strome in Gedanken selbst folgend, so kann man das Gesetz so ausdrücken: *wenn man die Nadel in derjenigen Richtung am Drahte streicht, oder streichend um denselben herumführt, in welcher der Nordpol der Magnetnadel um denselben herumläuft, so wird die Nadel an ihrem zuletzt abgezogenen Ende südpolarisirt*. Dieses Gesetz wurde vorzüglich bestätigt durch H. DAVY<sup>1</sup>, welcher an einem 11 Z. langen und  $\frac{3}{4}$  Z. dicken silbernen Schließungsdrahte des Volta'schen Apparates Stahlnadeln in verschiedenen Richtungen befestigte, einige mit demselben parallel laufend, andere quer unter, über und an den Seiten desselben. Alle wurden magnetisch, und zogen Eisenfeilicht an, die parallelen auf die nämliche Art, als der Draht selbst, und nur so lange, als die galvanische Kette geschlossen blieb; die quer gerichteten aber erhielten bleibenden Magnetismus, und es fand sich, daß wenn das  $+$  Ende der Batterie in Osten stand, der Nordpol in allen unter dem Drahte in Querrichtungen befestigten Nadeln an der Südseite, in allen über ihm befestigten dagegen an der Nordseite desselben lag; auch war dieses stets der Fall, unter welchem Winkel gegen den Horizont die Nadeln befestigt seyn mochten. Es leuchtet von selbst ein, daß diese Bezeichnung gänzlich mit dem angegebenen Gesetze übereinstimmt, welches auf so sichere Thatsachen gegründet künftig zur Prüfung anderer Angaben benutzt werden kann.

4. Es ist oben (III. A. No. 13) schon gezeigt, daß die Reibungselektricität nur unter sehr beschränkenden Bedingungen ausnehmend schwache Spuren elektromagnetischer Wirkungen von derjenigen Art zeigt, wie die dort beschriebenen sind, desto auffallender aber zeigt sie diejenigen, welche hier untersucht werden, jedoch nur unter der Bedingung, wenn man sie nicht leise überströmend, sondern in Funken, sowohl

---

<sup>1</sup> Phil. Trans. 1821. G. LXXI. 229.

einfachen<sup>1</sup>, als insbesondere verstärkten anwendet, welche übrigens nur hinsichtlich des Quantitativen von einander verschieden sind. Der erste, welchem es gelang, durch starke elektrische Funken Stahlnadeln magnetisch zu machen, war v. YERLIN<sup>2</sup>, indess beruhen die Resultate, wonach dieselben in Folge der durch sie selbst oder durch einen der Länge nach über sie gespannten Draht geleiteten elektrischen Funken magnetisch geworden seyn sollen, vermuthlich auf einer Täuschung, indem hierdurch, nach späteren übereinstimmenden Erfahrungen, mindestens kein Longitudinalmagnet erzeugt wird, die unlängst bekannten Folgen der Erschütterung etwa abgerechnet. Da die Versuche leicht anzustellen sind, so wurden sie seitdem von sehr vielen Physikern wiederholt, und es wird daher genügen, bloß die wichtigsten derselben namhaft zu machen. Im Allgemeinen ist dabei zu bemerken, daß ein einziger starker Funken meistens die ganze Wirkung hervorbringt, welche durch eine beliebige Menge nachfolgender nicht weiter verstärkt wird; auch zeigt sich eine einzige große Flasche weit wirksamer, als eine Batterie, insbesondere wenn beide gleich große Belegungen haben. Ueberhaupt sind diese Versuche zwar sehr leicht anzustellen, allein vorzüglich gut gelingen sie nur dann, wenn die Witterung günstig, das Versuchszimmer nicht mit Menschen angefüllt ist, und die Elektrizität daher einen bedeutenden Grad der Spannung hat.

5. Die gehaltreichsten Versuche über die Wirkungen des geraden Leitungsdrahtes der Flaschenelektrizität hat H. DAVY<sup>3</sup> angestellt. Stahlnadeln, welche mit ihrer Axe quer gegen die des Leitungsdrahtes gerichtet sind, werden, wenn man von der positiven Belegung ausgeht, links unter dem Drahte nordpolarisch, über demselben südpolarisch. Vergleichen wir dieses Resultat mit dem unter No. 3 angegebenen, durch SEEBECK am Volta'schen Schließungsdrahte erhaltenen, so ergibt sich, daß beide identisch sind. Es befinde sich deswegen der posi-

---

<sup>1</sup> HILL in Schweigg. Journ. XXXIV. 293.

<sup>2</sup> G. LXVI. 406. LXVIII. 17. Nach GILBERT a. a. O. S. 18 ist es wahrscheinlich, daß die Nachricht von ARAGO's Versuchen im Moniteur univ. 1820. N. 315. S. 1491 sich auf Reibungselektrizität bezieht, in welchem Falle diesem Gelehrten auch jene Versuche zuerst gelangen.

<sup>3</sup> Phil. Trans. 1821. G. LXXI. 233.

tivé Pol der Flasche als positiver eines Volta'schen Apparates gedacht, im Norden, so muß der Beobachter, um ihn rechts zu haben, nach Westen gerichtet seyn. Der Nordpol der Magnetnadel bewegt sich aber unter dem Drahte nach Osten. Faßt man also den durch DAVY erhaltenen Nordpol, und zieht die Nadel vom Drahte ab, so berührt ihr Südpol denselben, und man kann demnach auch hierbei sagen, daß eine Nadel südpolarisch wird, wenn man sie in derjenigen Richtung um den Leitungsdraht herumführt, in welcher der Nordpol des Magnetes um denselben läuft. Eine Leidener Batterie von 17 Quad. F. Belegung durch einen Silberdraht von 0,05 Z. Dicke entladen, machte eine 2 Z. lange und 0,05 bis 0,1 Z. dicke Nadel so stark magnetisch, daß sie kleine Drahtstücke anzog, auch ging die Wirkung des Drahtes auf eine Entfernung von 5 Z. durch Wasser, Glas und elektrisch isolirtes Metall. Ging der Batteriefunken durch die Luft quer über die Nadel hin, so wurde sie weniger magnetisch, als unter oder über einem leitenden Drahte; eine 0,25 Z. dicke Säule Schwefelsäure in einer Röhre ließ indess nicht genug Elektrizität durch, um Magnetismus zu erzeugen. Zwei an einander befestigte Stahlstäbchen, durch deren gemeinschaftlichen Schwerpunkt der Leitungsdraht ging, zeigten in ihrer Verbindung keinen bedeutenden Magnetismus, nach der Trennung aber fand sich, daß die ungleichnamigen Pole zusammenlagen.

6. Dem Wesen nach ähnlich, aber noch interessanter ist folgender Versuch. DAVY befestigte mit Zwirn auf einer Pappenscheibe, von 2,5 Z. Durchmesser 6 kurze Stahlnadeln so, daß sie die Seiten eines im Kreise beschriebenen Sechsecks bildeten, ihr Ende einander nahe, doch ohne Berührung. Durch den Mittelpunkt der Scheibe, und also auch des Sechsecks ging der Draht, welcher beide Belegungen der Flasche verband, und nach der Entladung derselben waren alle sechs Nadeln magnetisch mit einander zugewandten freundschaftlichen Polen, deren Lage umgekehrt wurde, wenn die Richtung des elektrischen Stromes die entgegengesetzte war. Wenn mehrere concentrische Polygone auf der Scheibe befestigt waren, so machte ein kräftiger Flaschenschlag sie sämtlich magnetisch. Diese interessanten Versuche habe ich selbst sogleich nach ihrer Bekanntwerdung wiederholt, indem ich einen Messingdraht durch eine enge Glasröhre zog, und diese vermittelst zweier Körbe in eine



andere, 3 Lin. weite befestigte. Auf die äussere waren in den verschiedensten Richtungen gegen den Horizont eine große Menge 4 Lin. lange und etwa 0,3 Lin. dicke Stahldrähte mit etwas Wachs so aufgeklebt, daß die Durchschnitte der Ebenen durch ihre Axen mit der des inwendigen Leiters vier rechte Winkel bildeten. Wurde ein kräftiger Flaschenschlag durch den Draht in der horizontal liegenden Röhre geleitet, so fanden sich alle Stahldrähte magnetisch, und zwar so, daß alle gleichnamigen Pole nach einer Seite hin gerichtet waren, wenn man zur Bestimmung derselben eine den Leitungsdraht umkreisende Bewegung annimmt. Aehnliche Resultate erhielt gleichzeitig VAN BEEK mit Stahlnadeln, welche er auf einer Glastafel liegend quer unter oder über den Entladungsdraht einer kräftigen Batterie brachte <sup>1</sup>.

7. Unter die wichtigsten, mit einem geraden Leiter der Reibungselektricität anzustellenden Versuche gehört ohne Zweifel die Erzeugung der Transversalmagnete durch denselben, und man bedient sich hierzu seltener großer Volta'scher Batterien, obgleich sie diese Wirkung gleichfalls hervorbringen. Diese Art künstlicher Magnete, welche sich aus kleinen, mit ihren gleichnamigen Polen zur Bildung eines langen Stabes an einander gelegten Magnetstäben gleichfalls leicht herstellen lassen, kannte man schon lange. Nach der Bekanntwerdung des Elektromagnetismus scheint mir indess PÄCHTL <sup>2</sup> der erste gewesen zu seyn, welcher die Aufmerksamkeit auf dieselben wieder rege machte, und sie wurden seitdem vielfach durch die Physiker vermittelt der Flaschenelektricität gebildet. Zuerst geschah dieses durch G. G. SCHMIDT <sup>3</sup>, und ich selbst habe sie nach dessen Anweisung stets in vorzüglicher Stärke und von langer Dauer auf folgende Weise erhalten. Ich wickele stählerne Claviersaiten von No. 1 um eine 1,5 Lin. im Durchmesser haltende Thermometerröhre, indem ich das eine Ende der Saite am einen Ende der Röhre mit etwas gewichster Seide festbinde, in etwa 0,5 bis 0,25 Lin. abstehenden Windungen bis ans Ende der Glasröhre, wo der Draht gleichfalls mit Seide festgebunden wird. Wenn die Windungen sich unmittelbar

---

<sup>1</sup> G. LXXII. 17.

<sup>2</sup> G. LXVII. 262. Vergl. LXVIII. 203.

<sup>3</sup> G. LXX. 229.

berühren, so werden nach meinen bisherigen Erfahrungen die Magnete minder kräftig. Ueber dem schraubenförmigen Drahtgewinde, mit der Axe der Röhre parallel, spanne ich einen Draht von beliebiger geringer Dicke, welchen ich an den Enden der Röhre gleichfalls festbinde, bringe diesen in den allgemeinen elektrischen Auslader, und lasse einen kräftigen Batteriefunken durchgehen, worauf der gerade Draht weggenommen wird, und die umwundene Glasröhre einen kräftigen Transversalmagnet darstellt, dessen linke Seite in Beziehung auf den elektrischen Strom nordpolarisch ist. Der der Länge nach übergespannte Draht ist meistens mit Seide übersponnen, oder man legt unter ihn ein seidenes Band, um ihn von dem Stahldrahtgewinde zu isoliren, welches indess nicht einmal nothwendig ist, da ohnehin die Elektrizität den kürzesten Weg wählt.

8. Wird der gerade Leitungsdraht der Elektrizität einer grossen Flasche oberhalb der eben beschriebenen Stahldrahtgewinde hingeleitet, so ist die dadurch erzeugte Polarität die entgegengesetzte derjenigen, welche er unter demselben hingeführt erzeugt, einerlei Richtung des elektrischen Stromes vorausgesetzt. Es scheint hieraus zu folgen, daß ein durch die Mitte eines solchen Gewindes durchgeführter gerader Draht einen doppelten Transversalmagnet mit entgegengesetzter Polarität bilden müßte, allein es hat mir und andern, so viel ich weiß, bisher nicht gelingen wollen, solche Magnete darzustellen, indem die Drahtgewinde gar keinen, oder nur unmerklichen, und keiner Prüfung fähigen Magnetismus annahmen. Dieses stimmt mit dem oben No. 5 erzählten Resultate überein, welches DAVY erhielt, wenn er den Leitungsdraht quer durch den gemeinschaftlichen Schwerpunkt zweier parallel mit einander zusammengebundener Stahlnadeln zog, und diese dann erst durch den Batteriefunken jede einzeln magnetisirt fand, wenn sie von einander getrennt wurden. DE LA BORNE will indess durch dieses Verfahren Transversalmagnete mit nur zwei einander gegenüberstehenden Polen erhalten haben<sup>1</sup>, und die Polarität derselben soll nach der Richtung der Windungen des Stahldrahtes verschieden gewesen seyn. Letzteres widerstreitet indess der Natur der Sache, indem die erzeugte Polarität bloß von dem Leitungsdrahte der Elektrizität, auf keine Weise aber

---

1 G. LXXII 17.

von der Lage des ihm genäherten Körpers abhängt. Vielleicht können doppelte Transversalmagnete aus Windungen von größerem Durchmesser vermittelt mächtiger Batteriefunken erhalten werden<sup>1</sup>.

9. Die holländischen Physiker VAN BEEK, VAN REES und VAN MOLL magnetisirten Stahlnadeln<sup>2</sup>, indem sie dieselben über die Schenkel des in einen Winkel gebogenen Entladungsdrahtes der elektrischen Flasche legten, und erhielten hierdurch dreipolige Nadeln, deren Polarität aus der Bezeichnung in der Fig. 71. ersichtlich ist, wenn die Nadel *a b c d* über dem Drahte lag, die Richtung des elektrischen Stromes gleichfalls so angenommen, wie sie in der Zeichnung angedeutet ist. Ueber einem Drahte mit mehreren solchen Biegungen erhielt die Nadel eine der Menge derselben proportionale Menge Pole.

10. Noch eine Reihe interessanter Versuche der eben genannten Physiker über die Wirkungen des geraden Leitungsdrahtes der Flaschenelektricität nehme ich ihrer Wichtigkeit wegen zusammen, erlaube mir indess dabei die Bezeichnungen der erhaltenen Polarität so abzuändern, wie sie der Natur der Sache nach seyn mußten, weil sie sonst mit den eben erwähnten und andern Beobachtungen der nämlichen Physiker im Widerspruche stehen würden, und auch schon GILBERT<sup>3</sup> gezeigt hat, daß nothwendig ein Irrthum dabei obwalten müsse. Ging der elektrische Entladungsdraht *e f* der Länge nach über eine 3,8 Z. lange und 2,5 Z. breite Stahlplatte *a b c d*, so wurde sie an beiden Seiten magnetisch. Schwächere Schläge nachher durch den Draht *k i* theilten derselben nur bis an *m l*, *m' l'* Polarität mit. Wurde der elektrische Funke vermittelt eines Drahtes durch eine durchbohrte Stahlscheibe geleitet, so zeigte sie sich nicht polarisch, bis sie mit einer Blechschere durchgeschnitten war, worauf jede Hälfte sich entgegengesetzt polarisch zeigte. Dieses Resultat steht übrigens mit DAVY's Beobachtungen an zusammengebundenen Stahlnadeln<sup>4</sup>, noch mehr aber mit ENMAN's<sup>5</sup> ganz gleichen directen Versuchen der Magnetisirung

<sup>1</sup> Vergl. unten IV. D. 1. 4.

<sup>2</sup> G. LXXII. 13.

<sup>3</sup> Ann. LXXII. 23.

<sup>4</sup> S. oben No. 5.

<sup>5</sup> Seebeck in Berlin. Denksch. 1820—21. S. 338.



von Stahlscheiben im Widerspruche, auch ist es kaum glaublich, daß eine in der Mitte durchschnittenene Stahlscheibe wirklich unipolar magnetisch seyn sollte, da bei einem jeden künstlichen Magnete sofort beide Pole zum Vorschein kommen. Ueber eine quadratische Stahlplatte *ABCD* wurde auf einer Glas-  
 Fig. 73. tafel ein mehrfach gebogener Draht *EFGHIKL* gelegt, und durch diesen eine starke Batterie entladen, wodurch die Platte den in der Figur angedeuteten Magnetismus erhielt. Bloß der Form nach verschieden ist der Versuch, daß durch ein Loch  
 Fig. 74. *G* in der Messingplatte *ABCD* eine unmagnetische Nadel gesteckt, dann die Glasscheibe *HIKL* auf die Platte gelegt, der Draht *EF* hinübergespannt und durch diesen mehrere Flaschenschläge geleitet wurden, worauf sich die Nadel stark magnetisch zeigte. Cylinder von Stahl, durch welche Flaschenschläge vermittelt eines Drahtes in einer Glasröhre geleitet wurden, verhielten sich ganz wie die erwähnte Stahlscheibe<sup>1</sup>.

11. So wie das oben erwähnte Angezogenwerden des Eisenfeilicht durch den galvanischen Verbindungsdraht kräftiger hervortritt, wenn der letztere spiralförmig gewunden ist, so geschieht auch auf gleiche Weise das Magnetisiren der Stahlnadeln leichter und kräftiger durch gewundene Drähte. Inzwischen bediente man sich hierzu von Anfang an vorzugsweise der schraubenförmigen Windungen, hatte dabei aber Mühe, zur Verständigung über die entstandenen Pole, die entgegengesetzten Richtungen dieser Windungen gehörig zu bezeichnen, ohne alle Schwierigkeiten und Mißverständnisse in den Ausdrücken des *rechts* und *links* Gewundenseyns gehörig zu vermeiden<sup>2</sup>. Inzwischen hat man hierüber folgende Bestimmung angenommen<sup>3</sup>. Wenn man sich denkt, daß jemand einen von ihm abgekehrten Cylinder horizontal hält, die obere Seite des ihm zugewandten Endes mit dem Finger berührt, diesen nach der rechten Seite herab unter dem Cylinder durch und wieder aufwärts führt, und so bis ans Ende fortfährt, also in der Richtung, *wie die Schrauben geschnitten werden*, so nennen die Botani-

---

1 Edinb. Phil. Journ. 1822. Apr. G. LXXII. 12.

2 Vergl. Gilbert Ann. LXIX. 211.

3 S. Demonferrand Manuel de l'Électricité dynamique. Par 1823. 8. Deutsch. Handbuch der dynamischen Elektrizität u. s. w. von Fechner. Leipz. 1824. §. 86.

ker diese Windung *rechts* (*dextrorsum*) gewunden, die in entgegengesetzter Richtung laufende aber *links* (*sinistrorsum*) gewunden. Es gilt dann ferner das allgemeine Gesetz, daß, wenn der elektrische Strom die Richtung der Windungen verfolgt, bei einer rechts gewundenen an der Seite, wo er anfängt, den Südpol, und wo er endigt, den Nordpol erzeugt. Bei links gewundenen Schraubenlinien ist die Wirkung die entgegengesetzte.

In wie fern dieses mit dem Oersted'schen Fundamentalversuche übereinstimme, läßt sich auf folgende Weise leicht zeigen. Es folgt nämlich aus allen bisher mitgetheilten Erscheinungen, daß ein elektrischer Leitungsdraht, wenn man den Strom der Elektrizität von sich abwärts fließend denkt, in derjenigen Richtung, in welcher der Nordpol der Magnetnadel um ihn läuft, nordpolarischen Magnetismus erzeugt. Legt man also eine Stahlnadel oder ein Stahlblech *unter* den Draht, so muß links vom Beobachter ein Nordpol gebildet werden, und diese Wirkung bedeutend verstärkt hervortreten, wenn der Draht in mehreren Windungen um die Nadel geschlungen wird, ohne dieses Verhältniß gegen dieselbe zu ändern. Um dieses zu ver- Fig. 75.  
sinnlichen, sey *a b* der elektrische Leitungsdraht, die Richtung des Stromes so, wie die Zeichnung angiebt, genommen; *c e f d* sey eine Glasröhre mit einer durch sie gesteckten Nadel, so wird die letztere *unter* dem Leitungsdrahte durch den elektrischen Strom die in der Zeichnung angedeutete Polarität annehmen. Man drehe nun die Spitze der magnetisirten Nadel gegen sich, das  $+$  Ende zugewandt, fasse den Draht *a*, und winde ihn um die Glasröhre von oben nach unten in der Richtung der gezeichneten Linie, bis das Ende *a* nach *a'* kommt, das andere Ende *b* dann gleichfalls von oben nach unten herab in der Richtung der Linie, bis es nach *b'* kommt; so bleibt die Lage des  $+$  und  $-$  Endes der Stahlnadel gegen den Draht unverändert, und muß daher dieser nämliche Magnetismus, jedoch in größerer Stärke, in ihr erzeugt werden. Man hat also in diesen vielfachen wirrigen Constructionen zur Erhaltung einer klaren Vorstellung und deutlichen Orientirung nichts weiter im Gedächtnisse zu behalten, als den elektromagnetischen Hauptversuch. Uebrigens ist die hier angegebene Windung eine *links* gewundene.

12. ABAGO<sup>1</sup> war der erste, welcher durch die eben genann-

1 Vergl. oben No. 4.

ten schraubenförmigen Windungen des galvanischen Leitungsdrahtes Stahlnadeln magnetisirte, und auch sogleich die Entdeckung damit verband, daß in ein und derselben Nadel mehrere abwechselnde Pole erzeugt wurden, wenn er die Windungen des Drahtes zuerst nach einer Richtung laufen liefs, dann nach einer Unterbrechung durch eine kurze gerade Strecke in der entgegengesetzten, und so in mehreren Wechsell.

13. Aehnliche Versuche wurden seitdem in Menge angestellt, dienten aber nur dazu, die einmal gemachten Erfahrungen zu bestätigen. Am ausgezeichnetsten sind diejenigen, welche die italienischen Physiker GAZZERI, MARCHESE RIDOLPHI ANTINORI und Graf BARDI schon im Jahre 1820 und 21 anstellten<sup>1</sup>. Sie bedienten sich dazu zweier kupferner Kasten, deren jede einzelne Zinkplatte 507,5 Quadratzoile mafs, und die mit Wasser und  $\frac{1}{60}$ stel Schwefelsäure gefüllt, beide aber zu einem einzigen Apparate vereinigt waren. Die Stärke des hierdurch in schraubenförmigen Drahtgewinden erzeugten Magnetismus erreichte in einer Minute schon das Maximum, ohne durch längere Einwirkung des elektrischen Stromes weiter verstärkt zu werden, auch war die Verlängerung des Leitungsdrahtes bis zum gewundenen Theile von keinem Einflusse. Es machte ferner keinen Unterschied, ob das Drahtgewinde mit der Nadel sich von Luft umgeben, oder unter Wasser, unter Eis, oder in einer an beiden Seiten verschlossenen Glasröhre befand. Ferner wurden die Nadeln magnetisch, die schraubenförmigen Windungen mochten weiter von einander abstehen, oder bis zur Berührung einander genähert seyn, selbst wenn sie von Aussen mit einem Stanniolstreifen umgeben waren, nur nicht in einem Blechcylinder, wenn dieser einen Theil des Leitungsdrahtes ausmachte. Umgab dagegen der Schließungsdraht in schraubenförmigen Windungen eine Röhre von Messing, worin sich die Nadel befand, so wurde diese noch stärker magnetisch, als in einer Glasröhre. War das Drahtgewinde durch Umwicklung eines dreiseitigen Prisma oder eines Parallelepipeds gebildet, so wurde die Nadel darin so gut magnetisch, als in einem umwundenen Cylinder, dagegen waren zickzackförmige Biegungen, so wie hin und zurücklaufende Flechtungen des Drahtes ohne Wirkung, auch machte die Art des Metalles.

<sup>1</sup> Bibl. univ. XVI. 101. G. LXXI. 262.



woraus die Windungen bestanden, überall keinen Unterschied. Dafs übrigens diese Physiker keinen Magnetismus in Nadeln an der Außenseite der schraubenförmigen Drahtgewinde entstehen sahen, ist durch spätere Versuche vielfach berichtigt, denn hier wird er zwar schwächer als im Innern der Windungen und von entgegengesetzter Polarität erzeugt, allein seine Entstehung dasselbst ist nicht minder gewifs und sicher<sup>1</sup>.

14. So wie ein schraubenförmig gewundener Draht als Leiter der galvanischen Elektricität eine stärkere Wirkung in Hervorbringung des Magnetismus äußert, als ein gerader, eben so ist dieses auch der Fall bei der *Reibungselektricität*, und da die Versuche hiermit so leicht anzustellen sind, und so auffallende Resultate geben, so hat man sie auch weit häufiger wiederholt als jene, welche zum vollständigen Gelingen größere Apparate erfordern, als gegenwärtig in der Regel für die physikalischen Cabinette angeschafft sind, denen eine hinlänglich starke Elektrisirmaschine und die zur Anstellung dieser Versuche erforderlichen Flaschen überall nicht zu fehlen pflegen. Es wird daher genügen, nur die ausgezeichnetsten Versuche hier anzugeben. Hierhin gehören vorzüglich die durch v. YELIN angestellten, welcher zuerst diese Wirkung der Reibungselektricität auffand, indem er ARAGO's Versuche nachmachte, die nach seiner Meinung mit einer gewöhnlichen elektrischen Batterie angestellt seyn sollten, obgleich er sich wirklich dabei eines Volta'schen Apparates bedient hatte<sup>2</sup>. Beide fanden auch sogleich das wichtige Gesetz bestätigt, dafs der Magnetismus hierbei, seinem übrigen Verhalten analog, durch keinen elektrischen Isolator zurückgehalten wird, und es daher ganz gleich ist, ob die Windungen des Leitungsdrahtes der Elektricität um Glas, Seide, Papier, Wachstaffent, Leinewand, Holz u. dgl. gewunden sind, und diese Substanzen die Stahlnadeln einschliessen, oder ob sie von Luft, Wasser u. s. w. umgeben sind. V. YELIN fand ferner, dafs es auch bei dieser Art zu magnetisiren nicht sowohl auf die Menge der einfachen elektrischen, oder der Batterie-Funken, als vielmehr auf ihre Stärke ankomme, indem eine einzige Entladung einer starken Flasche den Magnetismus so

1 Vergl. Boeckmann bei G. LXVIII. 15.

2 G. LXVI. 406. LXVII. 17.

vollständig in der Stahlnadel hervorrucht, als es durch die gegebene Stärke der Elektrizität geschehen kann.

15. Die Art der Anstellung dieser Versuche ist sehr einfach, und man darf annehmen, daß es außer einem später zu erwähnenden nur drei leicht zu verfertigende Apparate giebt, welche die Gesammtheit dieser Erscheinungen umfassen. Der
- Fig. 76. eine besteht aus einer einfachen, 4 bis 6 Z. langen und so weiten Glasröhre, daß eine Stahlnadel von etwa 0,25 bis 1 Lin. Durchmesser bequem hineingeschoben werden kann. Um diese wird ein Kupferdraht (unächte silberne Claviersaite) von etwa 0,2 Lin. Durchmesser in Windungen, welche 1 bis 2 Lin. von einander abstehen können, gewunden, und der Draht an beiden Enden der Glasröhre mit gewichsten Seidenfäden so festgebunden, daß seine Enden 0,5 bis 1 Z. in der geraden Richtung der Glasröhre über diese hervorragend fortlaufen. Vermittelst dieser Enden wird er in willkürlicher Lage und Richtung gegen Horizont und Weltgegenden so befestigt, daß der elektrische Flaschenfunken durch seine ganze Länge strömen kann, wodurch dann die in der Glasröhre befindliche Stahlnadel in einen bipolaren Magnet verwandelt wird, dessen Polarität auf die oben in No. 11 angegebene Weise bestimmt werden kann, und durch die Zeichnung ausgedrückt ist. Diesem ähnlich ist ein zweiter
- Fig. 77. Apparat, welcher aus zwei gleichen, parallel neben einander liegenden, und mit dem nämlichen Drahte auf die angegebene Weise umwundenen Glasröhren besteht, wobei die Windungen sich zwischen beiden Röhren durchkreuzen, und daher einander entgegengesetzt sind. Ein einziger durch diese Windungen geleiteter Flaschenschlag macht die zwei Stahlnadeln in beiden Glasröhren zu bipolaren Magneten mit einander entgegengesetzten Polen, so daß in den vereinigten Röhren die freundschaftlichen Pole an einander liegen. Der dritte Apparat endlich
- Fig. 78. fällt mit dem ersten sehr nahe zusammen, jedoch nimmt man dazu eine etwas längere Glasröhre, umwindet diese zuerst einige Zolle nach einer Seite, bindet den Draht daselbst fest, führt ihn etwa 0,5 Z. mit der Axe parallel fort, bindet ihn daselbst abermals fest, beginnt die Windungen aufs Neue in entgegengesetzter Richtung, und wiederholt diesen Wechsel so oft, als man einen Wechsel der Pole oder die sogenannten *puncta consecutiva* erhalten will. Man erhält also auf diese Weise an der nämlichen Stahlnadel von  $\alpha$  bis  $\beta$  einen bipolaren Magnet, von

bis  $\delta$  einen zweiten mit entgegengesetzter Lage der Pole, zwischen  $\epsilon$  und  $z$  einen dritten mit der nämlichen Richtung der Pole wie im ersten u. s. w. so oft die Windungen wechseln, wobei nothwendig mit Ausnahme der Endpole allezeit zwei gleiche Pole vereinigt seyn müssen. Die holländischen Physiker VAN BEEK, VAN MOLL, VAN REES und VAN DEN BOS erhielten auf diese Weise durch achtmaligen Wechsel einen 24 Z. langen Stahlstab mit 16 Polen<sup>1</sup>.

16. Eine eigene Erwähnung verdienen insbesondere noch BOECKMANN's früh angestellte Versuche<sup>2</sup>. Dieser eifrige Experimentator ging bei der Prüfung des Verhaltens der schraubenförmigen Windungen nicht bloß von dünneren Glasröhren zu dickeren und selbst sehr dicken Glascylindern über, ohne daß durch die weitere Entfernung eine merkliche Abnahme der Stärke des erregten Magnetismus wahrnehmbar wurde, sondern er verfertigte auch aus leichten hölzernen Stäben eine Art von Trommel, oder ein Gerippe zu derselben, welches 8 Fuß im Durchmesser haltend mit einem 750 F. langen Messingdrahte in 30 Windungen umspinnen war. In verschiedenen Abständen von diesen Windungen wurde eine Glasröhre mit einer Stahladel der Axe parallel eingelegt, und weiter vom Drahte bis zur Axe der Trommel entfernt. In diesem Abstände vom Leitungsdrahte, welcher 4 F. betrug, fingen zwar die durch einen Batteriefunken aus 5 Flaschen zusammen mit 1500 Quadratzoll Belegung erregten Magnetismen an zu verschwinden, aber es ergab sich doch so viel deutlich, daß stärkere Flaschenschläge auch auf diese und ohne Zweifel noch auf größere Entfernungen Stahladeln magnetisch zu machen im Stande seyn müssen.

17. Daß man sich auch der *Spiralwindungen* (archimedaischer Schneckenlinien) zur Erregung des Magnetismus auf die angegebene Weise durch Reibungselektricität müsse bedienen können, leidet aus theoretischen Gründen keinen Zweifel, unter den Versuchen aber, welche hiermit angestellt seyn mögen, sind mir nur diejenigen bekannt, welche W. PFAFF beschrieben

---

<sup>1</sup> G. LXXII. 14. In der Zeichnung ist nur ein Wechsel angedeutet, welches die Entstehung des mittleren Poles besser versionlicht.

<sup>2</sup> G. LXVIII. 9. Vergl. v. Althaus Versuche über d. Elektromagnetismus. Heidelb. 1821. S. 34.



hat<sup>1</sup>, und diesen ähnliche von AMPÈRE<sup>2</sup>. Sie bieten im Wesentlichen nichts Neues dar, und bestätigen hauptsächlich nur im Allgemeinen den Satz, daß der Magnetismus im Centrum dieser Spiralen bedeutend stärker ist, insbesondere wenn die Windungen einander sehr nahe sind. So wurde eine Nadel von 1,5 Z. Länge, welche W. PFAFF in das Centrum einer Spirale so legte, daß sie als Radius von 20 Windungen durchschnitten wurde, durch einen einzigen schwachen Funken stark magnetisch. Eine symmetrisch gegen die Windungen der Spirale liegende Stah'nadel erhält durch den elektrischen Funken an beiden Enden gleiche Pole, nach der Mitte hin die entgegengesetzten, und wird in der Mitte indifferent. Mehrere andere Erscheinungen sind von ihm theils aus der Theorie geschlossen, theils durch die Versuche aufgefunden. Werden die Wirkungen der spiralförmig gewundenen Drähte mit denen der schraubenförmigen verglichen, so muß eine über das Centrum der Spirale gelegte, an beiden Enden über sie hinausreichende Nadel drei Pole erhalten. Weil es aber wichtig ist, alle verschiedenen Erscheinungen in einen Zusammenhang zu bringen, und auf das nämliche Gesetz zurückzuführen, so hielt ich es der Mühe werth, diese Versuche mit einer einzigen Flasche von 11 Quad. Fufs Belegung zu wiederholen, und erhielt hieraus folgende Resultate.

18. Ist die Elektrizität kräftig, und der Draht der Spirale nicht stark mit Seide übersponnen, so entsteht in den Stahlnadeln schwache Polarität oder gar keine, und überhaupt sind die Erscheinungen regellos und können leicht täuschen, weil der Strom der Elektrizität entweder die Nadel selbst ergreift, und ihrer Länge nach durchströmt, oder durch einige Windungen unter ihr hinläuft, und dann an ihr selbst seinen Weg fortsetzt. Sind außerdem die Windungen einer Spirale einander sehr nahe, so werden sie leicht vom elektrischen Strome nicht in ihrer ganzen Länge durchlaufen, und auch hieraus entstehen Täuschungen. Wenn man aber eine Spiralscheibe anwendet, deren Windungen mindestens eine Linie von einander abstehen, diese horizontal legt, mit einer Glasscheibe bedeckt und auf dieser die Stahlnadel ruhen läßt, so sind die Resultate allezeit unzweideutig und mit dem angegebenen Gesetze durchaus übereinstimmend.

1 G. LXIX. 84.

2 Demonferrand

§. 87.

mend. Liegt nämlich die Nadel auf der horizontalen Scheibe so, daß eine durch die Axe der Nadel gehende verticale Ebene das Centrum der Scheibe durchschneidet, oder legt man sie mit dieser genannten zu beiden Seiten parallel, die Enden mögen über die Scheibe überstehen oder mit ihrer Grenze zusammenfallen, oder einige Windungen überstehen lassen, so erhält die Nadel jederzeit zwei gleiche Pole an beiden Enden, und den entgegengesetzten in ihrer Mitte. Wenn aber die Nadel blos vom Rande der Scheibe bis in ihr Centrum reicht, so erhält man einen zweipoligen Magnet. Die Polarität selbst, eben wie die ganze Erscheinung, ist dem angegebenen allgemeinen Gesetze durchaus angemessen. Ist nämlich die Richtung der Windungen so, daß die Elektrizität von Norden durch Osten nach Süden strömend, und durch Westen zurückkehrend gedacht werden kann, so erhalten die über ihnen liegenden Theile des Stahldrahtes in Osten und Westen Südpolarität, während die Mitte einen Nordpol erhält.

19. So wie der elektrische Strom in unmagnetischen Stahlnadeln den Magnetismus hervorruft, so muß derselbe auch bei überlegener magnetischer Stärke die Polarität der Nadeln umkehren. Diese auf theoretischen Gründen beruhende Folgerung ist durch die Erfahrung vielfach bestätigt<sup>1</sup>.

20. Es dringt sich bei diesen Betrachtungen die Frage auf, wie es zugehen möge, daß ein einziger kräftiger Flaschenschlag im Stahl bleibenden Magnetismus erregt, da doch die so leicht bewegliche Magnetnadel unter dem entladenen Drahte nicht die mindeste Wirkung zeigt. Inzwischen liegt die Beantwortung dieser Frage nicht fern, und verstattet zugleich einen belehrenden Blick über das Verhalten der Elektrizität überhaupt. Am bestimmtsten drückt sich DEMONFERRAND<sup>2</sup> hierüber aus, wenn er sagt, das Magnetisiren bestehe auf allen Fall in der Hervorbringung einer neuen Disposition in einem Fluidum von ausnehmender Feinheit, wozu eine Wirkung von ganz kurzer Dauer schon genügen kann, während die Ablenkung der Magnetnadel erfordert, daß einem Körper von bestimmbarem Volumen und Gewicht eine endliche Geschwindigkeit mitgetheilt werde, wozu eine, nur ein Minimum der Zeit wirkende Kraft ausreicht.

<sup>1</sup> S. unter andern HILL in Schweigg. J. XXXIV. 290 ff.

<sup>2</sup> Handbuch der dynam. El. 130.

Eine Ablenkung der Magnetnadel wird daher nicht erfolgen können, wenn die, zwei elektrische Pulsus trennende, Zwischenzeit so unbedeutend ist, daß die Wirkung des ersten durch die Trägheit der Nadel und die ihrer Bewegung entgegenstehenden Hindernisse aufgehoben wird, bevor der zweite eintritt<sup>1</sup>. Inzwischen bemerkt man bald, daß diese Hypothese DEMONFERRAND's, welcher auch AMPÈRE und die Anhänger der Theorie des letzteren beipflichteten, keineswegs hinlänglich begründet ist, und der Schwierigkeit des Problems eigentlicher ausweicht, als sie selbst genügend beseitigt. Es ist daher nothwendig, diese schon einmal erwähnte Frage<sup>2</sup> am geeigneten Orte nochmals gründlich zu untersuchen<sup>3</sup>.

### C. Wirkungen des Magnetes auf die elektrischen Leiter.

Die Beobachtung der durch den Magnetismus des galvanischen Leitungsdrahtes bewegten Magnetnadeln mußte nothwendig auf die Folgerung führen, daß auch umgekehrt *durch einen festen Magnet der Leitungsdraht bewegt werden könne*, und wirklich war man auch gleich vom Anfange an bemüht, diese Modification des neu entdeckten Elektromagnetismus genauer zu ergründen. Indefs hatte die Aufgabe, solche umgekehrte Bewegungen darzustellen, große Schwierigkeiten, weil sich auf keinen Fall ein mit den Elektromotoren verbundener galvanischer Leiter so leicht und fein balanciren läßt, als eine Magnetnadel. SCHWEIGER<sup>4</sup> war der erste, dem es gelang, Bewegungen dieser Art unzweifelhaft, wenn auch weniger vollkommen darzustellen. Seitdem sind aber gerade die hierzu gehörigen Apparate auf eine merkwürdige Weise vervollkommenet und ausnehmend vervielfacht; sie zerfallen wieder in zwei Classen, nämlich zuerst diejenigen, bei denen die *Bewegung nur durch einen Magnet hervorgebracht wird*, und solche, welche *als Folge ihres eigenen Magnetismus nicht bloß durch einen Magnet bewegt werden, sondern auch der Einwirkung des tellurischen Magnetismus folgend, sich polarisch in den magnetischen Meridian einstellen*. Der Unterschied beider ist nicht

<sup>1</sup> Vergl. unten IV. F. I.

<sup>2</sup> Oben III. A. 13.

<sup>3</sup> S. unten IV.

<sup>4</sup> Journ. XXXI. 8.



wesentlich, indem jeder wirklich magnetische Körper auch jeder auf ihn einwirkenden magnetischen Kraft folgen muß, und hieran nur durch seine geringere magnetische Kraft oder minder leichte Beweglichkeit gehindert werden kann. Zur leichteren Uebersicht will ich indess hier bloß die ersteren betrachten, und in einem folgenden Abschnitte die wesentlichsten der letzteren gleichfalls zusammenstellen.

1. Unter den vielen für diesen Zweck vorgeschlagenen Apparaten verdient der *Erman'sche Rotationsapparat* den ersten Platz, sowohl rücksichtlich der Zeit seiner Erfindung, als auch wegen der Zweckmäßigkeit seiner Construction. ERMAN<sup>1</sup> schlägt deren zwei vor, wovon ich den vorzüglichsten mit einiger, mir zweckmäßig scheinender, Abänderung kurz beschreiben will. Fig. 80. Ein im Durchschnitt gezeichneter Becher vom dünnsten Silber ab hat vom Boden aus den aufwärtsgehenden hohlen Cylinder cd, so daß also beide Cylinder einander parallel laufen. Die innere Röhre, zwischen 0,5 bis 0,75 Z. im Durchmesser haltend, ist etwas höher, und hat oben vier kleine Löcher, mit den durchgezogenen und festgebundenen Seidenfäden  $\alpha, \alpha$ , welche in einen gehörig starken ungezwirnten Seidenfaden  $\beta$  vereinigt sind, damit letzterer den ganzen Apparat trägt, und leicht beweglich macht. Am Boden des äußeren, größeren Cylinders von 1,5 Z. Durchmesser liegt eine so durchbohrte dünne Glasscheibe, daß der innere Cylinder bequem durch die Oeffnung derselben geht. Auf dieser isolirenden Glasscheibe ruhet der hohle Cylinder ee von Zink, und der Zwischenraum zwischen beiden Metallen wird am besten mit gesättigter Zinksolution gefüllt<sup>2</sup>, weil verdünnte Säuren durch etwas Spritzen, insbesondere bei der Gasentwicklung, leicht die Seidenfäden zerfressen, Salz- und Salmiaksolution aber das Zink zwar nicht so stark angreifen, wie die Säuren, zugleich aber einen Ueberzug über das Silber erzeugen, welcher bei diesem Apparate nicht ohne Unbequemlichkeit weggeschafft werden kann. Der obere Rand des äußeren silbernen Cylinders hat bei l ein kleines angelöthetes Blech mit einer Vertiefung, worin sich ein Tropfen Quecksilber befindet, um das eine, etwas herabwärts gebogene,

1 Umrisse zu den physischen Verhältnissen des ... elektrochemischen Magnetismus. Berlin 1821. 8. S. 9 ff.

2 S. oben II. B. 3.

Ende des Drahtes  $l m n o p s$  hineinzutauchen, während das andere  $s$  in dem Quecksilbertropfen eines ähnlichen kleinen Bleches am Cylinder von Zink ruhet,

Indem der letztgenannte Draht der Leiter der erregten Electricität ist, so läßt sich aus den bekannten Wirkungen desselben auf die Magnetnadel leicht durch Umkehren sein Verhalten gegen einen genäherten Magnetpol folgern. Nach der einmal gewählten einfachen Bestimmung geht der elektrische Strom von  $l$  aus nach  $s$ . Denkt man sich also  $p$  im Norden und  $m$  im Süden, so läuft die Nordspitze der Magnetnadel unter  $l$  östlich, wird dann in die Höhe gehoben, bewegt sich über demselben westlich, an der Westseite herabwärts, und kommt auf diese Weise in ihre erste Lage wieder zurück. Eben diese Umkreisung findet in der ganzen Länge des Verbindungsdrahtes statt, wenn man seine Richtung von  $l$  bis  $s$  verfolgt. Behalten wir also für einen genäherten Nordpol der leichteren Uebersicht wegen die angenommene Richtung nach den Weltgegenden bei, und nähern dem Drahte im Punkte  $l$  einen Nordpol im Westen unterhalb einer horizontalen, die untere Fläche des Drahtes berührenden Ebene, so wird der Draht angezogen; kommt der Nordpol lothrecht unter den Draht, so weicht letzterer westlich aus; bewegt man den Magnet unter einer, die untere Fläche des Drahtes berührenden horizontalen Ebene nach Osten, so wird der Draht abgestoßen; wäre es möglich, den in einem Punkte vereinigten Nordpol genau in einer die Axe des Drahtes schneidenden horizontalen Ebene östlich oder westlich von demselben zu halten, so würde gar kein Effect erfolgen; befindet er sich aber über dieser Ebene östlich vom Drahte, so wird dieser angezogen, lothrecht unter dem Magnete östlich abweichen, und wenn der Nordpol westlich vom Drahte über der letztgenannten Ebene gehalten wird, so muß der Draht wieder abgestoßen werden. Denkt man sich also einen lothrechten Durchschnitt des horizontalen Drahtes  $a$ , die Richtung des elektrischen Stromes vom Beobachter abwärts angenommen, so liegen um diesen bei Anwendung eines nordpolaren Magnetes zwei Punkte der Abstossung  $\alpha, \alpha'$ ; zwei Punkte der Anziehung  $\beta, \beta'$ ; zwei Indifferenzpunkte  $0, 0$ ; ein Punkt der östlichen Abweichung  $e$  und ein Punkt der westlichen  $w$ , welches eigentlich nichts anders ist, als das Herumlaufen des Nordpols um den Draht in der Richtung  $\alpha \beta' \alpha' \beta$  umgekehrt genommen. Schieb

man den Durchschnitt des Drahtes, welchen wir hier in I angenommen haben, in Gedanken über die ganze Länge des Drahtes bis s fort, und berücksichtigt, daß der Draht an jeder Stelle auf gleiche Weise vom magnetischen Pole umkreiset wird, so kann für jeden einzelnen Punct des Drahtes die Bewegung desselben leicht gefunden werden. Dabei versteht sich von selbst, daß rücksichtlich des Oben und Unten das Drahtende no dem Im und ps entgegengesetzt ist, folglich hier auch die Wirkungen des genäherten magnetischen Poles die entgegengesetzten seyn müssen, auch versteht es sich von selbst, daß bei der Anwendung eines Südpoles die Wirkung entgegengesetzt sey, also die Anziehung in Abstossung, und umgekehrt die östliche Abweichung in die westliche verwandelt werden wird, bloß die beiden Indifferenzpuncte werden bleiben, weil ein so aufgehängener Draht sich nicht in verticaler Richtung bewegen kann<sup>1</sup>.

2. Der eben beschriebene Erman'sche Rotations - Apparat ist nicht ganz wohlfeil, wenn man auch zu dem Becher Kupfer statt Silber wählen wollte, und muß außerdem zu dem genannten Zwecke und noch einem andern später zu erwähnenden besonders angeschafft werden. Es lassen sich indess die angegebenen Erscheinungen auch mittelst einer andern Vorrichtung darstellen, welche durch v. ALTHAUS<sup>2</sup> bald nach der Entdeckung des Elektromagnetismus in Vorschlag gebracht ist, und bloß aus einem gehörig gebogenen und an einem Faden ungezwirnter Seide fein balancirten Drahte besteht. Man hat seitdem bei den zahlreichen angegebenen Drehungsapparaten diese Art des Aufhängens nicht weiter benutzt, sondern sich vielmehr des Balanoirens auf feinen Stahlspitzen bedient; weil aber jene die größte Beweglichkeit gewährt, und der Apparat außerdem noch zu einem andern Zwecke dient, so möge er hier eine Stelle finden. Auf einem schmalen Brette AB wird die gebogene Glasröhre abc aufgerichtet, welche an ihrem Ende den kleinen Becher m mit Quecksilber trägt. In diesem Quecksilber ist der Draht mit seinem krummgebogenen Ende e frei beweglich, und wird selbst durch den ungezwirnten Seidenfaden r am Haken

Fig. 80.

Fig. 82.

1 Die von ERMAN beobachteten Wirkungen der beiden Pole eines Hufeisenmagnetes besonders anzugeben scheint mir überflüssig, da sie sich aus dem Gesagten von selbst ergeben.

2 Versuche über den Elektromagnetismus. S. 4.



s getragen. Der Draht bildet dann von e und f durch g h i und k einen Kreis, welcher durch das Quadrat g l o p genau balancirt ist, und senkt sich mit der untersten Spitze in das Quecksilberschälchen n, so daß die obere und untere Spitze nebst den Puncten f und p in eine lothrechte Linie fallen. Da wo die Biegungen sich berühren würden, sind sie durch ein Stückchen Taffent isolirt zusammengebunden, und das Ganze kommt vermittelst der Quecksilberbecher in den elektrischen Kreislauf<sup>1</sup>.

3. Auch diese Vorrichtung erfordert wieder einen eigenen, für sich bestehenden Apparat, durch welche Vereinzelung die Zahl der Vorrichtungen zu den zahlreichen Versuchen ausnehmend vervielfältigt wird. Weit zweckmäßiger hat man daher einen *allgemeinen Apparat* zu construiren gesucht, vermittelst dessen sich die vielfachsten Erscheinungen darstellen lassen. Es sind mehrere dergleichen in Vorschlag gebracht, z. B. von DEMONFERRAND<sup>2</sup> zwei, durch die mannigfachen Combinationen, welche sie gestatten, allerdings ausgezeichnete, indess scheint mir der durch AMPÈRE angegebene seiner Einfachheit und nicht übermäßigen Kostbarkeit und Zusammengesetztheit wegen der beste, schon in so fern, als es nicht zweckmäßig ist, die Vorrichtungen zu allen Versuchen vereinigen zu wollen, weil man sie nicht sämmtlich zu gleicher Zeit anstellt, oder bei der Demonstration vorzeigt.

Fig.  
83.

AMPÈRE'S<sup>3</sup> Apparat besteht aus einem Tische, welcher zur Vermeidung nicht gesuchter elektrischer Einflüsse mit einem isolirenden Firnisse überzogen ist, und von Säuren oder Salzsolutionen frei erhalten werden muß. Um das unvermeidlich aus den kleinen Küpen herabfallende Quecksilber wegzuschaffen, befindet sich bei P eine Oeffnung, in welche man dasselbe vermittelst einer Feder zusammen kehren, und in dem Schubkästchen V vereinigen kann. Als wesentliche Theile dieses Apparates sind anzusehen die zwei Paar in einer verticalen Ebene

1 Die Wirkungen des Magnetos auf diesen Draht und die Richtungen der erzeugten Bewegungen übergehe ich, weil sie aus dem unter No. 1 Gesagten von selbst folgen.

2 Handbuch der dynamischen Elektrizität u. s. w. Bearbeitet von Fechner. Leipz. 1824. 8. S. 12 ff.

3 Ann. de C. P. XXVI. 390 ff. Es ist dieses eine Verbesserung des früher nebst den damit anzustellenden Versuchen beschriebenen. S. ebend. XVIII, 88.

liegenden kleinen Küpen  $x'y'$ ;  $y,x$ ; die sich zugleich zu zwei Paaren in einer horizontalen Ebene liegenden  $x',y$ ;  $y',x$  vereinigen lassen, und die einzelne Kúpe  $S$ , alle mit etwas Quecksilber gefüllt, und die beiden ersteren durch alle Azimuthe beweglich. Hauptsächlich muß bei einem solchen Apparate dahin gesehen werden, daß die Drähte, durch welche die erregte Elektrizität zu den einzelnen Vorrichtungen geleitet wird, am Tische unbeweglich sind, damit man sie während des Experiments nicht zu halten nöthig hat, und daß zugleich der Kreislauf der Elektrizität schnell umgekehrt werden kann, damit die einander entgegengesetzten Wirkungen sogleich hervorgehen. Das Erstere erreicht man leicht, indem man die Drähte mittelst einer auf dem Tische befestigten Klemmschraube  $p$  zwischen zwei kleine Brettchen festklemmt, während ihre etwas umgebogenen Spitzen in die Vertiefungen  $A$  und  $a$  getaucht sind. Schwieriger ist es, den elektrischen Strom augenblicklich zu unterbrechen und seine Richtung umzukehren. Hierzu dient diejenige Vorrichtung, welche in vergrößertem Maßstabe besonders dargestellt ist, mit gleicher Bedeutung der Buchstaben in beiden Figuren. Zwei kleine Brücken  $K$  und  $k$ , um eine Axe  $\alpha, \alpha'$  und  $\beta, \beta'$  beweglich, sind ohngefähr 1 Z. über die Fläche des Tisches erhoben, und bestehen aus zwei Stücken Kupfer durch gefirnissetes Holz oder Elfenbein isolirt. Die Kupferbleche haben an jeder Seite zwei, im Ganzen also vier Lappen, welche vermöge durchkreuzender Verbindungen den elektrischen Strom entweder in der einen oder in der entgegengesetzten Richtung zu leiten bestimmt sind. Wird nämlich die eine dieser Brücken, die links gezeichnete, nach der rechten Seite herabgedrückt, so senken sich die dort befindlichen vier Lappen in die Rinnen  $A, B$  und in die Vertiefungen  $C, D$ ; wird sie dagegen nach der linken Seite hin herabgedrückt, so werden die an dieser Seite liegenden Lappen in die Rinnen  $A, B$  und in die Vertiefungen  $C'$  und  $D'$  herabgedrückt; sind die Brücken horizontal, so findet keine Verbindung zwischen ihnen und dem galvanischen Leiter statt. Die beiden Vertiefungen stehen mit einander in Verbindung, nämlich  $C$  mit  $C'$  und  $D$  mit  $D'$  durch Drähte, welche mit Seide umwunden und durch ein Stückchen Glas zwischen ihrer Durchkreuzung von einander isolirt getrennt sind. So wie diese Brücke dem Leiter des einen galvanischen Poles dient, so ist die zweite für den des andern bestimmt, mit

Fig. 84.

Fig. 84. einander correspondirenden Buchstaben zur Bezeichnung der einzelnen Theile. Links niedergedrückt sinken also die 4 kupfernen Lappen in die Rinnen B, a und die Vertiefungen c, d; rechts niedergedrückt in B, a und c', d'. Für die erste Brücke ist eine Verbindung bewerkstelligt zwischen der Vertiefung G und den durch einen Draht oder Kupferstreifen verbundenen Vertiefungen C und C'; desgleichen zwischen der Vertiefung H und den verbundenen Vertiefungen D und D'. Auf gleiche Weise ist für die andere eine Verbindung hergestellt zwischen c und c' und dem kleinen Becher S, dessen Höhe vermittelt der Stellschraube z regulirt wird, welche sich unter dem Tische befindet; desgleichen mit der Säule E T vermittelt des federnden Metallstreifens J J', welcher gleichfalls unter dem Tische angebracht ist. Von der andern Seite findet eine Verbindung statt zwischen den Vertiefungen d und d', und den beiden halbkreisförmigen Rinnen M N, m n mit Quecksilber gefüllt, und mit dem Drahte t u v versehen, welcher nebst der unter ihm fein balancirten Magnetnadel als Galvanometer dient. Von hieraus geht die Verbindung zur Säule F U und der Vertiefung O.

Die Säulen E T, F U sind von Kupfer, und dienen dazu, den elektrischen Strom in der einen oder der entgegengesetzten Richtung, je nach der Lage der beschriebenen Brücken K und k, in einem geschlossenen Kreise herumzuleiten, zugleich aber die aufgehängenen Schälchen x, y; x', y' mit in diesen Kreislauf einzuschließen. Zu diesem Ende ist die Säule E T vermittelt eines Drahtes mit dem Schälchen X und die Säule F U auf gleiche Weise mit Y verbunden; beide Schälchen sind von einander isolirt getrennt durch ein mit Firniß überzogenes Glasstäbchen, woran sie festsitzen, und stehen in Verbindung X mit x und x'; Y mit y und y'. Je zwei dieser kleinen Schälchen x und y; x' und y' bieten für die aufzuhängenden Apparate zwei in einer lothrechten Linie liegende Stützpunkte dar, und ebenso x und y'; x' und y zwei in einer horizontalen Ebene befindliche, welche sich vermittelt des Knöpfchens Z durch alle Azimuthe herumdrehen lassen.

Für diejenigen Versuche endlich, in denen der tellurische Magnetismus auf die beweglichen Leiter der Elektrizität wirken soll, oder die letzteren zugleich in ein Gefäß mit einem flüssigen Halbleiter der Elektrizität gesenkt werden, ist es nothwendig, die Rinnen A, B mit einander zu verbinden. Dieses ge-



schiebt durch Ueberschlagen des in zurückgelegter Lage gezeichneten, im Charniere  $q$  beweglichen Metallstreifens  $Q$ , welcher mit zwei Vorsprüngen  $e, f$  versehen ist. Hierdurch wird der elektrische Strom durch die beweglichen Leiter geführt, indem er entweder die Säulen  $E'T$  oder  $FU$  durchläuft, oder in das Quecksilbergefäß  $S$  geleitet wird, je nachdem die beweglichen Apparate in den Schälchen  $x, y; x', y'$  oder in  $S$  aufgehangen sind.

4. Mit diesem Apparate versehen kann man leicht die zu den mannigfaltigsten Figuren gewundenen Drähte in den Strom der galvanischen Elektricität bringen, und ihr Verhalten gegen einen genäherten Magnetpol prüfen. Am einfachsten eignet sich hierzu die quadratische Form, und es ist um so weniger erforderlich, diese Vorrichtungen zu vervielfältigen und zusammengesetzter zu machen, als durch dieselben doch nur ein ohnehin genügend bekanntes Resultat zu erhalten ist. Wird also ein Draht, etwa 0,5 bis 0,75 Lin. dick an beiden Enden mit den feinsten Stahlspitzen versehen, dann in der Richtung  $a b c d e$  zu einem Rectangel gebogen, werden dabei die bei  $a$  zusammenkommenden Theile durch ein zwischengelegtes Stückchen Seidenzeug getrennt und mit einem Faden zu grösserer Haltbarkeit zusammengebunden, die Spitzen in die mit gleichen Buchstaben bezeichneten Schälchen des (No. 3) beschriebenen Apparates gesenkt, welche mit Quecksilber gefüllt und am Boden mit einem Glasscheibchen versehen sind, strömt endlich die galvanische Elektricität entweder in der Richtung  $y a b c d e x$  oder umgekehrt geleitet, so lassen sich die oben (No. 1) beschriebenen Wirkungen des einen magnetischen Poles und des andern oder auch zweier verbundener für beide angegebene Richtungen des elektrischen Stromes hiermit nachweisen.

5. Alle drei bisher beschriebene Vorrichtungen sind bloß im Azimuthe beweglich, und zeigen daher die Erscheinungen, welche durch die Einwirkung eines Magnetes auf einen beweglichen Leiter der Elektricität hervorgebracht werden, nicht vollständig. Es läßt sich indess die verticale Bewegung leicht auf folgende Weise erzeugen. Ein dem vorigen ähnlicher Draht, an seinen beiden Enden mit vertical herabgehenden Spitzen  $y', x$  versehen, dann in die rectanguläre Form  $y' a b c d y'' x$  gebogen, im Punkte  $y$  und  $x$  auf die beschriebene Weise isolirt verbunden, dann so weit an den Seiten  $a b$  und  $d c$  herabgedrückt, daß sein Schwerpunkt ein Minimum unter die Spitzen  $y'$  und  $x$  fällt, und

Fig.

Fig. 86.

er also in einer horizontalen Ebene wie ein feiner Waagebalken leicht oscillirt, endlich durch Einsenken der Spitzen in die mit gleichen Buchstaben bezeichneten Schälchen gesenkt, und hierdurch in den Kreis der galvanischen Elektrizität gebracht, wird die noch fehlenden verticalen Bewegungen deutlich zeigen, und gleicht in sofern einer Inclinationsnadel, wenn die anderen, früher (No. 1. 2 u. 4) beschriebenen, der Declinationsnadel correspondirend erscheinen. Auch hierbei fügen sich die Erscheinungen ohne Schwierigkeit einer leichten Uebersicht, wenn man sie auf das angegebene Gesetz zurückführt, daß der magnetische Pol den galvanischen Verbindungsdraht umkreiset. Wird also die Richtung des elektrischen Stromes von  $y'$  nach  $x$  angenommen, so muß der Nordpol unter dem Ende  $y'$  a östliche Abweichung erhalten, die Richtung dieses Endes von Norden nach Süden angenommen, mithin wird derselbe unter  $a b$  bei unveränderter Richtung südlich abweichen, und nach dieser Regel durch die ganze Länge des Drahtes. Denkt man sich nun den magnetischen Pol als fest, so kann der Draht keine Bewegung erhalten, wenn der magnetische Pol sich über oder unter dem Drahte befindet; hält man aber den Nordpol z. B. an die äußere Seite des Endes  $a b$ , beider Axen in einer horizontalen Ebene angenommen, so wird der Draht herabsinken; denselben Pol an der inneren Seite gehalten wird er dagegen in die Höhe steigen, und hiernach lassen sich alle Bewegungen des Drahtes für beide magnetische Pole leicht auffinden.

6. Der erste, welcher den bisher oft ausgesprochenen Hauptsatz in der Lehre vom Elektromagnetismus, nämlich *daß der frei schwebende Pol eines Magnetes sich um den elektrischen Leiter umkreisend bewegt*, in seiner eigentlichen Bedeutung auffaßte, und dadurch einen Apparat erfand, welcher die so eben in No. 1 bis 5 beschriebenen Bewegungen in sich vereinigt, und das Gesetz selbst in das hellste Licht setzt, war FARADAY<sup>1</sup>. Nach seiner Darstellung scheint es mir nicht zwei-

---

<sup>1</sup> Ann. Ch. et Ph. XVIII. 337. G. LXXI. 133 ff. FARADAY wurde hierauf durch ähnliche Versuche geleitet, als diejenigen sind, welche man oben III. A. No. 5 erwähnt findet. Was er noch weiter über die Lage des magnetischen Poles in Stahlstäben beibringt, nämlich daß diese in größter Stärke nicht an den Enden derselben, sondern mehr nach der Mitte zu liegen sollen, ist hier nicht zu untersuchen, und kommt bei dem für jetzt zu erörternden Versuche nicht in Be-

felhaft, daß er dieses Gesetz bestimmt auffalste, und folgenden Fig.  
 Apparat danach construirte. In einer kleinen, im Minimo nur 87.  
 1,5 Z. langen und 0,3 Z. weiten Glasröhre a b, welche oben et-  
 was zusammengeblasen seyn kann, und daselbst mit einem Korko  
 versehen ist, befindet sich oben das eine zu einem Oehre um-  
 geschlungene Ende eines recht blanken Silberdrahtes (Kupfer-  
 drahtes), dessen anderes Ende k zu einem der Pole eines Elektro-  
 motors führt. In das genannte Oehr ist das Oehr eines gleich-  
 falls sehr blanken dünnen Platindrahtes geschlungen, welcher  
 mit dem andern geraden in das im unteren Theile der Röhre  
 befindliche reine Quecksilber taucht. Letzteres wird durch den  
 Kork b in der Röhre festgehalten, durch dessen Mitte das blanke  
 Eisenstäbchen c d so gesteckt ist, daß es mit dem oberen Ende  
 etwas über das Quecksilber hervorragt, mit dem unteren vom  
 Kork etwas entblößt ist, und hier eine ununterbrochene metal-  
 lische Fortleitung zum andern Pole des Elektromotors vermit-  
 telt des Drahtes z giebt. Wird dann mit dem unteren Ende  
 des eisernen oder auch stählernen Stäbchens d ein kräftiger  
 Magnetpol in Berührung gebracht, so erhält das andere Ende c  
 die entgegengesetzte Polarität, und bei geschlossener galvani-  
 scher Kette läuft der Platindraht um diesen künstlichen Magnet-  
 pol in einer durch den elektrischen Strom und die Polarität des  
 Stabes bedingten Richtung <sup>1</sup>. Diese zu bestimmen bedarf es  
 nach dem einmal angenommenen Hauptgesetze keiner künstlichen  
 Demonstration. Es sey zu diesem Ende die Richtung des elek-  
 trischen Stromes durch die Bezeichnung der Verbindungsdrähte  
 k und z angegeben; man denke sich den Apparat horizontal im  
 magnetischen Meridiane und k im magnetischen Norden liegend,  
 den Platindraht aber fest, so wird der Nordpol unter demselben  
 östlich abweichen, dann in die Höhe gehoben werden, wie-  
 derum westlich abweichen, herabsinken und seinen Lauf aufs  
 Neue beginnen. Denkt man sich nun den Magnetpol fest und  
 den Draht beweglich, so muß dieser in entgegengesetzter Rich-  
 tung ihn umkreisen, und diese Bewegung auch beibehalten,  
 wenn man den Apparat in eine verticale Linie richtet. Ein in  
 einem kleinen Maßstabe verfertigter Apparat dieser Art zeigt

---

trachtung, scheint mir aber auf einer Mißkennung der eben erwähn-  
 ten Erscheinungen zu beruhen.

1 G. LXXI. 135.



die Erscheinung schon bei Anwendung von zwei mäßig großen Platten Kupfer und Zink, wobei nur darauf zu sehen ist, daß die Metalldrähte recht blank sind, und den elektrischen Strom nicht unterbrechen; ein größerer dagegen erfordert kräftigere Elektromotore. Man kann übrigens den unteren Draht  $z$  wieder in die Höhe biegen, und den Apparat in die oben III. C. 3. beschriebenen Quecksilbergefäße  $x, y'$  mittels der Drahtenden  $k, z$  aufhängen, um durch Umkehrung der Richtung des elektrischen Stromes sogleich die umgekehrte Bewegung des Platindrahtes hervorzubringen <sup>1</sup>.

7. Es ist indess nicht zu verkennen, daß der Platindraht durch den Widerstand des Quecksilbers bedeutend gehindert wird, welches durch Uebergießen mit verdünnter Salpetersäure wegen des entstehenden Oxydes nicht aufzuheben ist <sup>2</sup>. Außerdem hängt der Platindraht mittelst der Schleife im Kupferdrahte, wodurch der unmittelbare leichte Uebergang des elektrischen Fluidums gehindert und die Reibung vermehrt wird. Ungleich zweckmäßiger sind daher SCHWEIGGEN'S <sup>3</sup> Apparate eingerichtet, woran nicht bloß das Umlaufen eines elektrischen Leiters *über* einem Pole, sondern auch *um* einen Pol des gewöhnlichen Magnetes nachgewiesen werden kann. Zum Behuf  
 Fig. 88. des ersteren ist  $gh$  eine flache hölzerne Scheibe mit der runden ausgedrehten Rinne  $rr'$ , bestimmt zur Aufnahme des möglich reinsten Quecksilbers. Um den Einfluß der Zuleitungsdrähte auf die bewegliche Nadel zu vermeiden, ist der vom positiven Pole ausgehende  $p$  in das Quecksilber der Vertiefung  $r$  geleitet, der vom negativen  $q$  geht unten in die Scheibe eingelassen bis in die Mitte, ist dort umgebogen, geht lothrecht durch das Centrum der Scheibe, und endigt oben in eine angelöthete feine Nadelspitze. Auf dieser schwebt mittelst des kleinen Hütchens

---

1 AMPÈRE'S weitere Untersuchungen über diesen Gegenstand siehe unten E. 6. a.

2 Sturgeon's Drehapparat aus Tilloch's Phil. Mag. 1823. Sept. be Schweigg. XLI. 241 übergehe ich seiner anscheinenden Bequemlichkeit ungeachtet, weil ich überzeugt bin, daß bei der Kleinheit der Elektromotoren, welche sich selbst zugleich auch drehen sollen, überhaupt kein Erfolg zu erwarten ist. Besser ist Cumming's Drehapparat in Ann. of Phil. VII. 46. Indess steht auch dieser den beschriebenen nach.

3 Journ. N. R. XVI. 27.

v die sehr leichte, aber nicht zu kurze, wohl 6 Z. lange messingne oder kupferne Nadel n a mit einem krummgebogenen Ende Platin, bestimmt in das Quecksilber der Rinne zu tauchen, und einem kleinen Gegengewichte n, um das längere Ende zu balanciren<sup>1</sup>. Die Lage des magnetischen Poles und die Richtung des elektrischen Stromes sind an sich klar. Befindet sich unter dem Apparate der Südpol eines starken Magnetes, oder wirkt bloß der, wiewohl ungleich schwächere, tellurische Magnetismus<sup>2</sup>, welchem wir auf unserer Halbkugel südliche Polarität beilegen müssen, so erfolgt die Drehung durch N. nach O. S. W., wenn die + El. von N. her eintritt, und vom Quecksilber bei r im Drahte a aufwärts strömt. Denkt man nämlich nach dem Normalversuche den Draht a bei der angegebenen Strömung horizontal gehalten, so wird der Nordpol unter ihm eine östliche, mithin der Südpol eine westliche Richtung erhalten, und diesem nach muß im letzteren Falle der Draht selbst durch O. und S. nach W. und N. herumlaufen.

8. Für das Umlaufen des galvanischen Leiters um einen magnetischen Pol hat SCHWEIGGER<sup>3</sup> gleichfalls einen sinnreich ausgedachten Apparat angegeben, an welchem noch obendrein die entgegengesetzte Wirkung der ungleichnamigen Pole gleichzeitig beobachtet werden kann. AB ist ein etwas starkes Brett Fig. 89. von hartem Holze, an dessen beiden Seiten die kreisförmigen Rinnen g h; g' h' eingeschnitten sind, um das Quecksilber aufzunehmen. Im Centro dieser Rinnen sind von unten herauf die beiden Pole eines Hufeisenmagnetes N, S hinaufgeschoben, so daß sie nur etwa eine Linie über die Fläche des Brettes hervorragen, wodurch die im Kreise der Elektrizität befindlichen Nadeln zum Umlaufen um dieselben sollicitirt werden. Es tritt nämlich der elektrische Strom durch den Draht + E, welcher von unten herauf durch das Brett gesteckt ist, bei e in das Quecksilber der ersten Rinne, wird von diesem dem Ende a

1 Um durchweg die Verbindung mittelst Quecksilbers zu erhalten, kann man noch bequemer der Nadel bei v eine feine verticale Stahlspitze, und dem oberen Ende des Drahtes t ein kleines Schälchen mit einem Tropfen Quecksilber geben.

2 Von diesen Erscheinungen wird erst im folgenden Abschnitte besonders geredet werden, indess anticipire ich diese kurze Andeutung bei dieser Gelegenheit.

3 Ebend.

des beweglichen Drahtes mitgetheilt, läuft von hieraus durch die Spitze *n*, welche das Ende eines rechtwinklich gebogenen Kupferdrahtes bildet, dessen Richtung durch das Holz zwischen dem Magnete und dem Quecksilber in der Rinne nach *f, f'* bis *+* *E*, wo er in das Quecksilber der zweiten Rinne durch Umbiegung von unten aufwärts tritt, aus der Zeichnung ersichtlich ist. In der zweiten Rinne ist der Gang des elektrischen Stromes dem ersteren ganz gleich, bis der Draht — *E* zum zweiten Elektromotor geführt wird. Die leicht balancirten umkreisenden Nadeln sind genau so gemacht, wie die oben beschriebene, und die Richtung beider ist durch die Buchstaben in der Zeichnung angedeutet<sup>1</sup>.

9. Dafs der *magnetische Pol* wiederum den *galvanischen Leiter umkreisen müsse*, ist genugsam erwiesen, und es sind die wesentlichsten hierhin gehörigen Erscheinungen oben (III. A.) erwähnt. Indefs wollte FARADAY eine, der eben beschriebenen völlig analoge, Umkreisung hervorbringen, welches ihm auch gelang, und wegen des innigen Zusammenhanges beider Erscheinungen habe ich daher die Beschreibung dieser letzteren bis hierher verschoben. FARADAY<sup>2</sup> leitete zu diesem Ende den Verbindungsdraht der Elektromotoren durch ein Gefäß mit Quecksilber, in welchem er einen Magnetstab mittelst einer gehörigen Menge um seinen einen Pol umgewickelten Platindrahtes so schwimmen machte, dafs blofs der andere Pol oben hervor-

---

1 Diese Apparate sind in einigen Stücken demjenigen nachgebildet, welchen POUL bei G. LXXIV. 395 angegeben hat, um das Umlaufen eines beweglichen galvanischen Leiters um einen oberhalb oder unterhalb befindlichen magnetischen Pol, oder durch den Einfluss des tellurischen Magnetismus zu zeigen. Ist nämlich die in No. 7 angegebene Nadel leicht genug balancirt, so wird sie auch durch den unter ihr befindlichen tellurischen Südpol in umkreisende Bewegung versetzt werden. POUL giebt hierbei die nützliche Regel, das Quecksilber möglichst rein und trocken anzuwenden, und ohne verdünnte Säure, welche leicht etwas Oxyd erzeugt, auch bei der Anwendung von blofs kupfernen Nadeln ohne Platinspitzen, die Enden mit salpetersaurem Quecksilber etwas zu amalgamiren, dann aber das Quecksilber durch sie blofs berühren zu lassen, und sie zu diesem Ende mit Siegelackfirnis zu überziehen, damit sie, ausser der unteren amalgamirten Fläche nicht weiter amalgamirt und dadurch tiefer in das Quecksilber gezogen werden. Vergl. G. LXXV. 272.

2 G. LXXI. 139.



ragte, welcher dann um den Verbindungsdraht im Kreise um-  
 lief. NEWMANN<sup>1</sup> verbindet die beiden durch FARADAY aufge-  
 fundenen Rotationen mit einander auf eine aus der Zeichnung <sup>Fig. 90.</sup>  
 leicht ersichtliche Weise. Die isolirende Säule AB trägt näm-  
 lich einen stärkeren Kupferdraht cde, von welchem ein dün-  
 nerer in das mit Quecksilber gefüllte Gefäß M herabgeht, und  
 durch den hierin vermittelst Platin's schwimmenden Magnet p  
 umkreiset wird. Der elektrische Strom nimmt dann seine Rich-  
 tung durch die Fortsetzung dieses Drahtes von K aus durch den  
 Draht m und den dickeren cde, dann durch den in einem  
 Oehre leicht aufgehängenen Platindraht n, welcher um den  
 Magnetpol p' umkreiset, während er dem Quecksilber im Ge-  
 fäße N. die Elektrizität zuführt, die durch den Draht Z dem  
 zweiten elektromotorischen Elemente wieder zuströmt<sup>2</sup>.

10. Dafs sich diese Erscheinungen noch auf mannigfache  
 Weise abändern und vervielfältigen lassen, versteht sich von  
 selbst. Wollte man z. B. statt eines stählernen Magnetes einen  
 elektromagnetischen aus schraubenförmigen Drahtwindungen be-  
 stehenden anwenden, so würde der Erfolg der nämliche seyn<sup>3</sup>.  
 Statt eines Gefäßes mit Quecksilber kann auch eins mit Wasser  
 genommen werden, auf welchem der Magnet vermittelst eines  
 Korkes schwimmend erhalten wird. Man kann ferner zwei  
 Verbindungsdrähte der Elektromotoren mit gleichen oder ent-  
 gegengesetzten elektrischen Strömungen, und eben so zwei  
 Magnete mit gleichen oder entgegengesetzten Polen anwenden,  
 wie denn auch vielfache Abänderungen der beschriebenen Er-  
 scheinungen von FARADAY versucht sind; allein die hierzu er-  
 forderlichen complicirten Apparate, und die dadurch erhaltenen  
 verwickelten Resultate dienen keineswegs dazu, die Sache mehr  
 aufzuklären, vielmehr können sie leicht Verwirrung herbeifüh-  
 ren, und ich übergehe sie daher um so mehr, als mir nach  
 sorgfältiger Prüfung kein genauer Versuch vorgekommen ist,

---

<sup>1</sup> G. LXXII. 113.

<sup>2</sup> AMPÈRE hat diese verschiedenen Drehungen in einem sinnreich  
 construirten Apparate vereinigt, welcher unten No. 12 beschrieben  
 ist. Seinen älteren Drehungsapparat hat JAMES MARSH verbessert, S.  
 Tilloch's Phil. Mag. 1822 Juin, daraus in Bibl. univ. XX. 258. In-  
 des übergehe ich diesen der Kürze wegen.

<sup>3</sup> Faraday bei G. LXXI. 142.

welcher sich nicht mit dem aufgestellten Hauptgesetze vereinigen liefse.

11. Ein Umstand ist indess allerdings von der Art, daß er noch eine besondere Erwähnung verdient. C. H. PFAFF erzählt nämlich <sup>1</sup>, daß er zur Widerlegung der Faraday'schen Behauptung der aus dem galvanischen Schließungsdrahte hervorgehenden anziehenden und abstossenden Kräfte eine Vorrichtung hergestellt habe, bei welcher ein Magnet um einen lothrechten Schließungsdraht umherkreisete, und dieser sich zu gleicher Zeit in entgegengesetzter Richtung um seine Axe drehte, ohne daß hierdurch weder die Geschwindigkeit noch auch die Richtung des magnetischen Poles irgend eine Aenderung erlitt. Letzterer Erfolg ist aber nothwendig und im Wesen der Sache gegründet, ohne daß sich daraus etwas für oder wider eine der aufgestellten Theorien folgern läßt. Die elektromagnetische Wirkung eines Schließungsdrahtes hängt nämlich durchaus nicht von seiner Form und auch nicht von denjenigen Theilen ab, welche nach der einen oder der andern Seite gerichtet sind, sondern bloß von der Leitung, welche er der durchströmenden Elektrizität darbietet, und es ist nicht sowohl der Draht selbst, als vielmehr der Strom der Elektrizität in ihm, welcher den Magnetismus in ihm hervorruft, gegen welchen er selbst ganz indifferent ist, ausser sofern er der an ihn gebundenen Elektrizität zum Vehikel dient, und seinerseits wieder den Magnetismus gebunden hält. So wie es daher rücksichtlich der elektromagnetischen Wirkung eines bestimmten Theiles des Leitungsdrahtes ganz gleichgültig ist, ob der Draht vor oder hinter diesem Theile auf die mannichfachste Weise gewunden und gerichtet wird, (oben III. A. 1.) eben so ist es auch ganz gleichgültig, ob derselbe bei unveränderter Richtung des elektrischen Stromes um seine eigene Axe gedreht wird oder nicht.

12. Uebrigens liegt es in der Natur der Sache, daß der elektromagnetische Leitungsdraht durch den Pol eines Magnetes sollicitirt werden muß, um seine Axe zu rotiren. Hat nämlich, abgesehen von jeder Theorie, und das bekannte *elektromagnetische Hauptphänomen* in seiner ganzen Einfachheit genommen, Fig. 91. der Leitungsdraht A die von seinem Centro  $\gamma$  ausgehende Kraft<sup>2</sup>,

1 Der Elektromagnetismus S. 166.

2 Ueber dieses Vorhandenseyn der elektrischen Strömung, und

einem magnetischen Pole  $a$  eine Bewegung mitzutheilen, wodurch er in die Lage  $a'$  kommt, so muß dieser hinwiederum jenen durch den Winkel  $\alpha\gamma a'$  um seine Axe zu drehen streben. FARADAY<sup>1</sup> war der erste, welcher diesen Satz aus der ihm gelungenen Umkreisung eines Leitungsdrahtes um einen Magnetpol folgerte, ohne daß es ihm gleich anfangs gelang, die Aufgabe durch einen Versuch zu lösen. Später hat er zwar auch dieses erreicht, allein es war abermals der unermüdete AMPÈRE<sup>2</sup>, welcher diese Andeutungen weiter verfolgte, und das gesuchte Phänomen durch einen sinnreich construirten Apparat darstellte, vermittelst dessen sich mit geringen Abänderungen die verschiedenen Rotationen hervorbringen lassen<sup>3</sup>.

Der ganze Apparat besteht aus einem dreifüßigen Tische, Fig. 92. auf welchem das gläserne Gefäß XY mit seinem Fulse M feststeht. Einander diametral gegenüber ist an der einen Seite der kupferne Stab EF befestigt, an dessen unterem Ende das Schälchen mit Quecksilber O festsetzt, am oberen F aber der auf- und abwärts verschiebbare horizontale metallene Stab FG, mit einem kupfernen Ringe GIH, welcher etwas enger ist als die Oeffnung des Glases, und sich von oben herab so in dieses herabsenken läßt, daß er das Quecksilber berührt, wie die Figur zeigt; an der andern Seite dagegen ist der runde Kork U durch eine Oeffnung im Tische gesteckt, und dient als Halter des Metalldrahtes AB mit einem Quecksilberschälchen O' an seinem unteren Ende, oben bei B horizontal, bei D lothrecht herabwärts gebogen, so daß seine Spitze Z sich in der Axe des Glasgefäßes in das Quecksilber tauchen läßt. Im Quecksilber endlich schwimmt lothrecht der Magnetstahl NS mit seinem hervorragenden Pole N und unten mit einem eingeschobenen Platingewichte P. Wird dann der elektrische Strom vom Gefäße O durch den kupfernen Ring zum Quecksilber im Glase XY, und von hier durch ZDBA zum Gefäße O' geleitet oder umgekehrt, so wird der Magnet um den lothrechten Draht ZD nach der Richtung des elektrischen Stromes sich nach der einen

---

des dadurch erregten Magnetismus im Innern des Drahtes vergleiche unten IV.

1 G. LXXI. 139.

2 G. LXXII. 268.

3 Vergl. oben No. 9 u. 10.



oder der entgegengesetzten Seite umherbewegen. Die Ursache hiervon liegt in diesem lothrechten Ende des Leiters, und der kupferne Ring dient bloß dazu, den Magnetpol allerseits durch den Leiter der Volta'schen Elektrizität zu umgeben, und nicht zwischen zwei Leiter zu bringen, indem die Wirkung auch dann erfolgt, wenn die Leitung unten durch das Quecksilber geht, wie NEWMANN's Apparat (oben No. 9) beweiset<sup>1</sup>.

13. Eben diesen, nur wenig abgeänderten Apparat benutzt AMPÈRE<sup>2</sup>, um die Drehung eines beweglichen Leiters um seine eigene Axe hervorzubringen. Zu diesem Ende wird auf die Fig. 92. kupferne Säule EF eine Glassäule gekittet, welche den kupfernen Arm LK mit der Hülse K trägt. Durch diese wird ein Fig. 93. Magnet cc' senkrecht herabgelassen, und mit der Schraube V festgeklemmt. An dem unteren Ende c' des Magnetes ist eine stählerne Spitze eingeschoben, nachdem zuvor in die Vertiefung der Schraube etwas Quecksilber gegossen und dann die Spitze so eingeschoben ist, daß das Quecksilber zu vollständiger metallischer Verbindung sich zwischen die Schraubenwindungen setzt. Der Draht ABD wird dann so weit heraufgezogen, daß seine Spitze Z in eine mit Quecksilber gefüllte Vertiefung im andern Ende des Magnetes herabgeht. In dem Quecksilber des Gefäßes schwimmt ein Kupferdraht NN, an dessen unterem Ende sich ein Stück Platin befindet, um ihn in lothrechter Richtung zu erhalten, am oberen aber das mit Quecksilber gefüllte Schälchen UV, in welches die stählerne Spitze des in den Magnet geschobenen Stückes herabgeht, und somit also den Kreislauf der Elektrizität vom Gefäße O' zum Gefäße O herstellt, wodurch der Kupferdraht vermöge des Einflusses des Magnetes in eine Drehung um seine Axe versetzt wird.

Um auch dieses Phänomen mit allen übrigen unter das all-

---

1 Die Erklärung, welche AMPÈRE und seine Anhänger, namentlich DEMONFERRAND in Handbuch der dynamischen Elektr. §. 77 von dieser Erscheinung geben, lasse ich weg, weil sie nicht durch die Beobachtung gegeben ist, sondern aus seiner Theorie folgt. Man findet sie auch bei Gilbert a. a. O. Es scheint mir weit zweckmäßiger, alle Phänomene vorläufig auf ein eben so einfaches als unbestreitbares Hauptphänomen, was der berühmte Erfinder dieses Gegenstandes zuerst entdeckte, zurückzuführen.

2 a. a. O. S. 173.

gemeine Gesetz zu bringen, darf man sich nur vorstellen, daß <sup>Fig.</sup> die den magnetischen Pol  $a$  nach  $a'$  treibende Kraft sich bis  $\alpha'$  91. erstrecke, der bewegte Magnetpol aber nach  $\gamma$  zu bis hinter  $\alpha'$  und zuletzt bis in  $\gamma$  selbst gerückt werde, wonach dann die Drehung des Kreises  $A$  nothwendig erfolgen muss. Indefs ist hierbei die Hebelkraft geringe, und daher die Drehung auch nicht bloß langsam, sondern so schwach, daß man durch einige Erschütterung den bewegenden Kräften zu Hülfe kommen muß. Es wird aber die Drehung schneller und läßt sich durch kleinere Elektromotore erhalten, wenn statt eines massiven Stabes  $NN$  eine kupferne Röhre genommen wird, welche dann zur Erhaltung einer lothrechten Lage nur eines geringeren Platingewichtes bedarf. Bei einer solchen hohlen Röhre ist allerdings die zu bewegende Masse geringer, und würde sonach auch nur einer geringeren Kraft zur Erzeugung einer Bewegung bedürfen. Allein da das Gewicht in dem vorliegenden Falle statisch im Quecksilber getragen wird, mithin rücksichtlich der Masse nur anfangs die Trägheit zu überwinden ist, die Adhäsion der Röhre an das Quecksilber aber wegen größerer Oberfläche größer ist als bei einem massiven Stabe, so scheint die Winkelkraft  $a\gamma a'$  bei der Röhre größer zu seyn, weil die elektromagnetischen wirksamen Punkte  $\alpha\alpha'$  (wenn man sich anders dieses Ausdrucks bedienen will) in ihr weiter vom Centro  $\gamma$  entfernt liegen, oder in dem Metalle der Röhre einen stärkeren Widerhalt haben, als im massiven Stabe.

14. Einen sinnreich construirten Apparat hat BARLOW<sup>1</sup> erfunden, und man muß gestehen, daß bei demselben die Wirkung des Magnetes auf den Leiter der galvanischen Elektricität beim ersten Anblicke etwas paradox scheint. BARLOW fand nämlich, daß der Draht im Faraday'schen Rotationsapparate (oben No. 6.) durch einen genäherten Hufeisenmagnet aus dem Quecksilber gezogen wurde, und alsobald in dasselbe zurückfiel, weswegen er glaubte, man könne auf diese Weise eine dauernde Bewegung hervorbringen. Die hierzu gewählte Vorrichtung <sup>Fig.</sup> ist folgende.  $AB$  ist ein vierkantiges Brett von hartem Holze, 94. worauf die zweimal gebogene kupferne Stange  $CDE$  ruhet. An dieser befindet sich der dünnere Kupferdraht  $abcd$  angelöthet, welcher unten durchschnitten, und mit feinen Pfannen versehen

<sup>1</sup> Bibl. univ. XX. 127.

Fig. 95. ist, damit das kupferne Rad V W mit den sehr feinen stähler-  
nen Spitzen seiner Axe  $aa'$  hineingesenkt, sich sehr leicht bewegen kann. In der Mitte hat das Brett eine Vertiefung fg mit einer etwas hervorlaufenden Rinne i, worin Quecksilber ausgegossen und zum Ueberflufs mit einer Lage sehr verdünnter Salpetersäure bedeckt ist. Endlich wird ein starker Hufeisenmagnet H M in die Lage gelegt, welche die Zeichnung angiebt. Setzt man den Kupferdraht C D E mit dem einen Pole eines stark wirkenden Volta'schen Apparates in Verbindung, den andern mit dem Quecksilber in der Rinne i, so fängt das Rad an um seine Axe zu laufen, und zwar mit einer solchen Geschwindigkeit, daß das Auge nicht folgen konnte. Um indess dem elektrischen Strome eine hinlänglich gute Leitung darzubieten, müssen die Zapfenlager, die Zapfen selbst und auch die Zähne des Rades amalgamirt seyn<sup>1</sup>. BARLOW bediente sich bei seinen Versuchen eines Hare'schen Calorimotors aus 20 Kupfer- und Zink-Platten, jede von 10 Z. Seite; doch soll auch ein schwächerer Apparat die Wirkung hervorbringen. Werden die Pole der elektrischen Leiter oder die des Magnetes umgekehrt, so wird die Drehung des Rades die entgegengesetzte.

Fig. 86. Will man diese Erscheinung auf das anfangs aufgestellte allgemeine Gesetz zurückbringen, *daß der magnetische Pol um den Verbindungsdraht zweier Elektromotoren herumläuft*, so darf man nur auf den No. 5 beschriebenen Versuch zurückgehen, wonach das Ende des Drahtes ab unter den gegebenen Bedingungen durch den Nordpol des Magnetes herabgezogen wird, wenn dieser sich an der Außenseite desselben befindet, an der innern würde er ihn aber in die Höhe heben, und dort wird ihn also der Südpol gleichfalls herabziehen. Werden also die beiden freundschaftlichen Pole eines Magnetes dem Drahte an den entgegengesetzten Seiten genähert, so muß derselbe mit verdoppelter Kraft *herabgezogen* oder in die *Höhe gehoben* werden. Denkt man sich also, daß jeder Zahn des Rades vor seiner Berührung mit dem Quecksilber das Ende eines solchen Drahtes bilde, so muß die Drehung hiernach nothwendig erfolgen, und wenn das ganze Rad im elektrischen Strome liegt, so geht dieser auch durch jeden einzelnen Zahn desselben, welcher sonach füglich als ein Theil eines galvanischen Verbin-

1 Wie dieses Amalgamiren geschieht, ist oben II. a. E. gezeigt.



dungsdrahtes angesehen werden kann. Es läßt sich nach dieser Ansicht auch leicht die *Richtung* finden, nach welcher das Rad unter gegebenen Bedingungen umlaufen wird.

15. Hiernach bedarf eine Beobachtung HARE's keine weitere Erklärung. Dieser fand nämlich, daß ein feiner Strahl Quecksilber, welcher aus einem, mit dem einen Pole seines sehr wirksamen Calorimotors in Verbindung gesetzten, Gefäße auf den einen Fuß eines starken Magnetes herabfloß, dessen anderer Fuß mit dem andern Pole des Elektromotors verbunden war, je nach der Richtung des elektrischen Stromes und der Wahl der magnetischen Pole einwärts oder auswärts gekrümmt wurde<sup>1</sup>.

16. Unter die bisher betrachtete Classe von Erscheinungen gehören auch die sehr interessanten von DAVY aufgefundenen mindestens zum Theil, obgleich sie sammt ähnlichen Beobachtungen von ERMAN<sup>2</sup> und HERSCHEL<sup>3</sup> der Hauptsache nach den durch bloßen Galvanismus hervorgerufenen Bewegungen der Flüssigkeiten beigezählt werden müssen. H. DAVY<sup>4</sup> senkte nämlich zwei Enden Kupferdraht  $\frac{1}{10}$  bis  $\frac{1}{12}$  Z. tief lothrecht in ein Gefäß mit Quecksilber, brachte sie in Verbindung mit einem mächtigen Volta'schen Apparate von 200 Quad. F. Metallfläche, und fand beim Halten eines starken Magnetes über oder unter den Drähten, noch mehr aber, wenn er die freundschaftlichen Pole von zwei Magneten einen *über*, den andern *unter* die Drahtenden hielt, eine starke Rotation des Quecksilbers um diese Drähte. Darauf steckte er zwei Kupferdrähte, welche an ihren Enden polirt und übrigens mit Siegelack überzogen waren, von unten durch den Boden eines gläsernen Gefäßes, goß in letzteres Quecksilber, so daß es  $\frac{1}{10}$  bis  $\frac{1}{12}$  Z. über die Drahtenden überstand, verband sie dann mit den Polen der Säule und fand eine Strömung des Quecksilbers zwischen ihnen in der Art, daß das Quecksilber sich in Gestalt kleiner Kegel bis eine Linie hoch erhob. Näherte er diesen Kegeln einen Magnet, so wurden sie der größeren Annäherung proportional niedergedrückt, und verwandelten sich in Wellen, welche das

---

<sup>1</sup> Ann. of Phil. N. XLVI. 317.

<sup>2</sup> G. XXXII. 261.

<sup>3</sup> Phil. Trans. 1824. I. 162. Vergl. Edinb. Journ. of Science, IV. 193. Ann. Ch. et Ph. XXVIII. 280.

<sup>4</sup> Phil. Tr. 1823. II. 153.

Ende der Drähte concentrisch umgeben, aufgestreuten Körperchen aber keine fortgehende Bewegung mittheilten, indem diese letzteren vielmehr ohne Veränderung ihres Ortes gehoben wurden und niedersanken, wie eine ähnliche Wirkung auch bei den Meereswellen statt findet.

Es lassen sich diese Strömungen auch mit kleineren Apparaten erhalten, wenn man die beiden Drähte N, P einer Volta'schen Säule in das Gefäß XY mit Quecksilber senkt, und den Magnet AB oder ein Bündel Magnete mit ihren gleichen Polen von oben herab über der Fläche des Quecksilbers zwischen beiden Drähten hält. So wie aber ein *beweglicher* Magnet zum Umkreisen gebracht werden kann, so muß auch hier eine Umkreisung um den *festgehaltenen* entstehen, welche stärker ist, weil man einen starken Magnet anwenden darf. Um dieselbe leichter wahrnehmbar zu machen, wird etwas gesäuertes Wasser auf das Quecksilber gegossen, damit durch die Gasentwicklung kleine Bläschen entstehen, deren Bewegung die Richtung der Ströme angiebt. Wenn man beide Drähte so nahe an einander in das Quecksilber eintaucht, daß ein Magnet auf beide zugleich zu wirken vermag, z. B. in einem Abstände von 1 bis 2 Zollen, so werden die Blasen, welche ohngefähr an der Mitte der, beide Eintauchungspunkte verbindenden, Linie befindlich sind, nach einer auf diese Linie senkrechten Richtung fortgetrieben, aus welcher sich dann die Richtung der Ströme beurtheilen läßt. Daß diese sich ändert, wenn man die Pole des Magnetes oder die Schließung des galvanischen Kreises umkehrt, oder auch den nämlichen Pol zuerst von oben dann von unten dem Quecksilber nähert, liegt in der Natur der Sache<sup>1</sup>. Die Erscheinung selbst läßt sich auf den Fundamentalversuch OERSTED'S einfach zurückführen, wenn man annimmt, daß die Leitungsdrähte ihren eigenthümlichen Magnetismus eben so dem Quecksilber mittheilen, als er in ihrer Umgebung vorhanden auf die Magnetnadel wirkt, und daß dann der genäherte Magnet im Quecksilber die beobachtete Bewegung verursacht.

17. Hieran reiht sich ein höchst interessanter Versuch, welcher leider nur wenigen zugänglich ist. H. DAVY liefs durch PERYS die große Volta'sche Batterie des Royal Institution aus 2000 Doppelplatten Zink und Kupfer in Thätigkeit setzen, wo-

---

1 Demonferrand a. a. O. S. 162.

bei eine Mischung aus 1168 Th. Wasser mit 108 Th. Salpetersäure und 25 Th. Schwefelsäure angewandt wurde. Die beiden Schließungsdrähte waren mit Kohlenstreifen versehen, und zwischen diesen entstand ein Flammenbogen oder eine Säule elektrischen Lichtes, welche in Gemäßheit der weniger oder mehr verdünnten Luft, worin sie hervorgebracht wurde, eine Länge von 1 bis 4 Z. hatte. Wurde diesem Bogen oder dieser Säule ein mächtiger Magnet unter einem sehr spitzen Winkel mit seinem einen Pole gegenüber gehalten, so wurde sie von demselben mit einer rotirenden Bewegung angezogen oder abgestoßen, oder nach der verschiedenen Lage der Pole zum Umkreisen gebracht, und zwar, wenn die negative Seite der Batterie rechter Hand stand, bewirkte der Nordpol Abstossung, der Südpol Anziehung. Der Magnet wirkte auf die elektrische Flammensäule leichter, und ihre Bewegung war schneller, wenn sie durch dichtere Luft ging, als durch verdünnte<sup>1</sup>.

18. Vor allen Dingen verdient hier noch ein Versuch von POHL erwähnt zu werden<sup>2</sup>, welcher um so wichtiger ist, als durch diesen allein die so vielfach bestrittene Frage über polare Linien im Umfange des galvanischen Leiters ihrer Beantwortung etwas näher gerückt zu werden scheint. POHL verfertigte einen sehr leichten cylindrischen Reif von leichtem Kartenpapier 2 Z. im Durchmesser und 1 bis 1,5 Z. Höhe haltend, schloß ihn oben mit einem sehr dünnen Glimmerblättchen, und überzog das Ganze auf beiden Seiten mit Stanniol, welcher durch die punctirte Linie angedeutet ist. Eine Stahlspitze unten machte ihn in dem Quecksilberschälchen a drehbar, und das Quecksilber im oberen Behälter b stellte die Verbindung zwischen den beiden Polen der Elektromotore her, so daß dieselbe von oben her durch den ganzen Umfang des Cylinders ging. Eine diesem letzteren genäherte Magnetnadel zeigte zwar überall eine gleiche Abweichung, wurde aber der Pol eines starken Magnetes genähert, so zeigten sich in einem Abstände von etwa  $\frac{1}{6}$  des Umfanges entgegengesetzte polare Linien, welche POHL von partieller Leitung ableitet, indess verdient der Versuch allerdings mit vorzüglich starken Apparaten wiederholt zu werden, indem

Fig. 97.

<sup>1</sup> Phil. Trans. 1821. II. G. LXXI. 244.

<sup>2</sup> G. LXXIII. 252.



auf diesem Wege vielleicht die Theorie des Elektromagnetismus zur Begründung kommen könnte.

19. Schliesslich muß, in Beziehung auf die in diesem Abschnitte untersuchten Erscheinungen noch bemerkt werden, daß die Einwirkung des stärksten, dem Leitungsdrahte genäherten, Magnetes den Magnetismus desselben weder erhöhen, noch schwächen, noch auch umkehren kann, wie solches bei einem natürlichen oder künstlichen Magnete der Fall ist. Schon ERMAN<sup>1</sup> bemerkte dieses bei seinen frühesten Versuchen, und die Ursache hiervon liegt ohne Zweifel darin, daß der Stahl für den Magnetismus in gewissem Sinne ein Nichtleiter ist, und die in ihm einmal bewirkte Trennung beider Magnetismen durch äussere Einwirkung afficirt werden kann. Der elektrische Leitungsdraht dagegen ist ein Leiter des Magnetismus, die Hervorrufung desselben geschieht in jedem Augenblicke aufs Neue durch den elektrischen Strom, welcher, als hierbei wirkende Ursache, durch den Magnet nicht selbst afficirt wird, folglich auch in seiner Wirkung dadurch nicht gestört werden kann. Diesem analog ist POGGENDORF's Beobachtung, daß ein Magnet, welcher einen Theil des elektrischen Leiters bildet, hierbei bloß als Metall wirksam ist, ohne Einfluß seiner Polarität.

#### D. Wirkung des tellurischen Magnetismus auf die elektrischen Leiter.

Es ist oben (unter C im Anf.) schon bemerkt, daß ein jeder Leiter des elektrischen Stromes, welcher durch einen Magnet in Bewegung gesetzt wird, auch dem Einflusse des tellurischen Magnetismus folgen muß, wenn er anders hinlänglich beweglich ist, um durch diese geringe Kraft bewegt zu werden. Daß aber die Kraft des tellurischen Magnetismus sehr geringe sey in Vergleichung mit derjenigen, welche natürliche oder künstliche Magnete besitzen, davon überzeugt man sich bald, wenn man berücksichtigt, wie leicht die durch den tellurischen Magnetismus in ihrer Lage erhaltenen Magnetnadeln durch einen nur schwachen Magnet abgelenkt werden. Diesem nach können nur wenige der beschriebenen Apparate dazu dienen, elektromagnetische Magnetnadeln abzugeben; indess hat man eine genügende Menge solcher Vorrichtungen construirt, welche deut-

---

1 Umriss u. s. w. S. 22.

lich zeigen, daß auch der elektrische Leitungsdraht sich in dieser Hinsicht als eigentlichen Magnet zeigt.

1. Die oben (III. A. 11.) beschriebene Spiralscheibe erhält im Kreise der galvanischen Elektrizität bei nicht zu schwachen Elektromotoren eine solche magnetische Intensität in ihrem Centro, daß sie die Pole starker Magnetnadeln ablenkt und festhält. Ist sie daher an den Enden des Drahtes, woraus sie gewunden wurde, durch Einsenken derselben in Quecksilber in den elektrischen Strom gebracht, und entweder auf feinen Spitzen dieser Enden oder an einem ungezwirnten Seidenfaden hinlänglich beweglich balancirt, so wird sie sich mit ihrer Nord- und Südseite nach diesen beiden Weltgegenden einrichten, folglich mit ihrer Fläche den magnetischen Meridian normal durchschneiden.

2. Auch der oben (III. C. 1.) beschriebene Ermansche Rotationsapparat zeigt zum Mindesten einiges Bestreben, sich nach seiner Polarität in den magnetischen Meridian zu richten, insbesondere wenn er unter einer Glasglocke befindlich gegen jeden Luftzug gesichert ist. Allein die Aeufserungen dieser Polarität sind nur schwach, und man muß, um die Wirkungen mit Sicherheit zu erhalten, zu den spiralförmigen oder noch besser zu den schraubenförmigen Windungen des Leitungsdrahtes seine Zuflucht nehmen. Aus der (oben III. B. 11.) gegebenen Darstellung der Art, wie ein solcher gewundener Draht wirkt, ergibt sich nämlich sehr auffallend, daß beide Polaritäten durch die Zahl der Windungen an Stärke zunehmen müssen. Man wendet daher auch gegenwärtig nur solche Windungen an, wenn man sogenannte elektrische Magnete darstellen will.

3. AMPÈRE, welcher durch seinen unermüdeten Eifer und die vielen von ihm ausgesonnenen Apparate die neue Entdeckung so ausnehmend gefördert hat, daß er mit Recht der Begründer des Elektromagnetismus in dem Umfange, wie wir ihn jetzt kennen, genannt werden kann, war der erste, welcher einen aus schraubenförmig gewundenem Drahte nachgebildeten Magnet darstellte, und obgleich derselbe, wahrscheinlich wegen seines zu großen Gewichtes und der minder leicht beweglichen Balancirung sich durch den Einfluß des tellurischen Magnetismus nicht in den magnetischen Meridian richten wollte, so verdient doch dieser erste Apparat als das Muster aller späteren des geschichtlichen Interesses wegen aufbewahrt zu werden. Daß diese Ursache die alleinige des Nichtgelingens dieses

Versuches war, geht sehr augenfällig daraus hervor, daß AMPÈRE einen bloßen kreisförmigen, aber sehr leicht schwebenden Draht durch den Erdmagnetismus bewegt werden und sich polarisch richten sah<sup>1</sup>. Der eigentlich für diesen Zweck bestimmte, aber schon durch die gebrauchten Glasröhren zu schwere Apparat war auf folgende Weise construiert. Ein Messingdraht, dessen eine Spitze in das mit Quecksilber gefüllte Gefäß N am Glasstabe R O P gesenkt war, ging in der Richtung K H F zweimal gebogen herab, wurde bei F in eine krummgebogene Glasröhre gesteckt, durch dieselbe geführt, bei B in schraubenförmigen Windungen um dieselbe geschlungen, ging zur zweiten Glasröhre C bis A in gleichen Windungen fort, war hier wieder durch die Glasröhre geführt bis D, von wo aus er sich bei G in das zweite Quecksilbergefaß M senkte. Wurden dann die beiden Leiter der Elektrizität von den entgegengesetzten Polen eines Elektromotors in die Quecksilbergefaße getaucht, so mußte dieses Drahtgewinde einen bipolaren Magnet bilden<sup>2</sup>. Diesen nämlichen Apparat machte v. ALTHAUS an einem Seidenfaden schweben, und erhielt den gewünschten Erfolg<sup>3</sup>.

4. Wenn bei der großen Fülle elektromagnetischer Apparate die durch NEEF<sup>4</sup> angegebenen schwimmenden Nadeln, und die durch DE LA RIVE<sup>5</sup> diesen sinnreich nachgebildeten, gegenwärtig durch zweckmäßigere Vorrichtungen verdrängten, übrigens aber nicht bloß dem Magnete, sondern auch dem tellurischen Magnetismus gehorchenden elektromagnetischen Nadeln der Kürze wegen nur geschichtlich erwähnt werden dürfen, so gebührt dagegen RASCHIG'S<sup>6</sup> mikroelektromagnetischem Compas für immer eine Stelle in vollständigen Sammlungen dieser Apparate. Dieser ist dem eben beschriebenen AMPÈRE'S nachgebildet, aber dem gewünschten Zwecke um so mehr angemessen, als er ganz nach Art einer wirklichen Magnetnadel durchaus freie Bewegung hat. Man nimmt zu demselben einen gewöhnlichen Federkiel, schabt ihn zum Ueberflus noch etwas

---

1 G. LXVII. 254.

2 G. LXVII. 238.

3 Versuche über den Elektromagnetismus. S. 18.

4 Schweigg. Journ. XXXI. 32.

5 G. LXIX. 81.

6 G. LXIX. 207. Vergl. LXVII. 431.



dünnere, umwickelt ihn schraubenförmig mit feinem übersponnenen Kupferdrahte, und bindet diesen an beiden Enden mit Seide fest, führt das eine Ende desselben *a d* herabwärts, und löthet es bei *h* an eine kleine Zinkscheibe, das andere Ende *b c* aber bei *i* an einen etwas platt geklopften kupfernen oder silbernen Fingerhuth, oder einen diesem ähnlichen kleinen Becher *e*, welcher mittelst zweier Seidenfäden *fg* an dem Federkiel aufgehängt ist, bringt den Federkiel selbst an den zwei Fäden *m, n* in eine horizontale Lage, und hängt ihn frei und leicht beweglich an einem zum Tragen desselben hinreichend starken, übrigens möglichst feinen, Faden ungezwirnter Seide auf. Am besten versieht man ferner den Zinkstreifen mit einer über seine drei, im kupfernen Becherchen befindlichen, Kanten aufgetragenen mäßig dicken Lage Siegellack, und befestigt ihn in der Mitte des Fingerhutes stehend mittelst zweier hervorragender Knöpfchen Siegellack, so daß er mitten zwischen den Seitenwänden des Kupfers aufrecht steht, ohne metallische Berührung mit demselben, und ohne die Communication der Flüssigkeit von seiner einen Fläche zur andern zu hindern. Wird dann der Becher mit der oben (II. B. 3.) erwähnten Solution von schwefelsaurem Zinke gefüllt, welche wegen ihrer hierfür hinlänglich dauernden Wirkung, und indem sie weder die Zinkplatte noch auch die Seide angreift, für diesen Zweck jeder andern Flüssigkeit vorzuziehen ist, so wird der Apparat nach einigen Schwankungen sich mit seinen Polen in den magnetischen Meridian einstellen, und die Eigenschaften einer gewöhnlichen Declinationsnadel zeigen.

Statt des eigenen Bechers läßt sich der oben (III. C. 1.) beschriebene Erman'sche doppelte Cylinder für diesen Zweck einrichten. Zum Mindesten habe ich selbst den angegebenen, von feinem Silber möglichst dünn gearbeiteten, dazu gebraucht, ihn mit einer Federspule versehen, welche etwa 60 Mal vom Drahte umwunden ist, diese in ihrer Mitte auf ein seidenes Läppchen horizontal über den hohlen Cylinder von Zink zwischen die Fäden *αα* gelegt, die Drahtenden in die Quecksilberbehälter *s* und *80*. I gesenkt, und das Ganze unter einer Glasglocke aufgehängt. Ein genäherter Magnet bringt ihn aus seiner magnetisch polaren Richtung, in welche er sich durch den Einfluß des Erdmagnetismus stellt.

5. AMPÈRE suchte indess darzuthun, daß der Einfluß des

tellurischen Magnetismus auch einfache elektromagnetische Leitungsdrähte in Bewegung setzen müsse. Statt des anfänglich hierzu vorgeschlagenen Apparates hat er später zwei sinnreich  
 Fig. 100. ausgedachte angegeben<sup>1</sup>. Der kreisförmig gebogene Draht *abc*, dessen Enden mit Seidenfäden zusammengebunden und mit den feinen Spitzen *y, x* vereinigt sind, werden mit diesen letzteren in die gleichmäfsig bezeichneten Quecksilberschälchen des allgemeinen Apparates (III. C. 3.) gesenkt. Nach geschlossener galvanischer Kette strömt die Elektrizität durch den Draht in einer oder in der entgegengesetzten Richtung, macht dadurch seine eine Fläche nordpolarisch, die andere südpolarisir, und bewirkt hierdurch, dafs er nach einigen Schwankungen sich mit seiner Fläche auf den magnetischen Meridian normal gerichtet einstellt. Weil aber die Arme, welche den Quecksilberschälchen *x, y* zu Trägern dienen, seine freie Bewegung hindern, so gab er ihm die folgende Einrichtung. Der kreisförmig gebogene  
 Fig. 101. Draht hat unten eine runde Oeffnung *ab*, welche über den Träger des Quecksilberschälchens *S* am allgemeinen Apparate herabgesenkt werden kann, so dafs die feine Spitze *s* in dasselbe eintaucht. Am andern Ende des Drahtes befindet sich das kleine Quecksilberschälchen *d*, und in dieses ist der Draht *ef* gesenkt, dessen andere Spitze *e* vermittelst der kleinen Zwinne *b'* im Quecksilberschälchen *y'* des allgemeinen Apparates festgehalten, und sonach der frei schwebende gebogene Draht in den galvanischen Kreis gebracht wird, durch dessen veränderte Richtung derselbe sich nach einigen Schwankungen polarisch einstellt, oder auch durch schnellen Wechsel dieser Richtung zum anhaltenden Umkreisen gebracht werden kann.

6. Es versteht sich von selbst, dafs man statt eines kreisförmigen Drahtes auch einen rechtwinklich gebogenen wählen kann, und die Wirkung wird auch dann nicht ausbleiben, wohl aber um die Hälfte schwächer seyn, wenn der elektrische Strom nur die eine Hälfte des Rectangels durchläuft. Ein solcher Draht,  
 Fig. 102. dessen Spitze *y'* in das gleichmäfsig bezeichnete Quecksilberschälchen gesenkt ist; so dafs der elektrische Strom durch *abcdef* bis *s* gelangt, welche letztere Spitze in das Quecksilberschälchen *S* getaucht die Fortsetzung des elektrischen Stromes zum zweiten Elektromotor gestattet, wird, durch das Ge-

<sup>1</sup> Ann. Chim. Ph. XXVI. 405.

gengewicht  $p$  balancirt, sich gleichfalls mit seiner Fläche rechtwinklich auf den magnetischen Meridian einstellen, allein dieses geschieht nicht bloß durch den aufsteigenden oder herabgehenden elektrischen Strom, wie DEMONFERRAND<sup>1</sup> angiebt, sondern eben so sehr durch den horizontalen, indem bloß das Stück  $cd$  des Drahtes nichts zur Wirkung beiträgt. Wenn man den Draht bei  $s$  nicht in das Quecksilber senkt, sondern von hieran rückwärts neben dem ersten parallel laufend wieder zurückführt, und oben mit noch einer Spitze versieht, so daß er sich in den beiden Schälchen  $x', y'$  frei drehen kann, so wird er ruhen, weil die alsdann einander parallelen entgegengesetzten Strömungen sich wechselseitig aufheben. Eben dieses muß Fig. 103. der Fall seyn, wenn der elektrische Strom zwei einander gegen- überstehende Rectangel  $abcd$  und  $d\beta\gamma d$  durchläuft. Ist in- Fig. 104. deß ein solcher Apparat so eingerichtet, daß der Abstand des Leitungsdrahtes  $bc$  vom Mittelpunkte der Drehung größer, mithin seine Hebelkraft ungleich stärker ist als im Drahte  $ad$ , so wird die Richtung des ersteren nach Osten oder Westen allerdings erfolgen<sup>2</sup>.

7. Der tellurische südpolare Magnetismus wirkt indess unmittelbar weder in *horizontaler* noch in *lothrechter* Richtung auf die beweglichen Leiter, wie dieses bei den bisher beschriebenen und den weiter folgenden Apparaten der Bequemlichkeit wegen angenommen ist, sondern in derjenigen Richtung, welche unter jedem Grade der Breite durch die Inclinationsnadel angegeben wird. Indem aber das Umlaufen einer Magnetspitze um den elektrischen Leiter, und die diesem entgegengesetzte des letzteren um einen Magnetpol nur auf tangentielle Kräfte zurückgebracht werden kann, welcher Theorie man auch huldigen möge, so können nur diejenigen Kräfte den beweglichen Leiter in einer horizontalen und in einer verticalen Ebene sollicitiren, welche man durch die Zerlegung der in der Richtung der Inclinationsnadel wirkenden Kraft in ihre componirenden, auf die genannten Ebenen lothrecht gerichteten erhält.

1 Handbuch der dynamischen Elektrizität. S. 87.

2 Der etwas zusammengesetztere Apparat, welchen PONT bei G. LXXIV. 401. angegeben hat, ist in so fern vorzüglicher, als an demselben entschieden bloß die Wirkung lothrechter Drähte beobachtet werden kann.



POHL hat das unverkennbare Verdienst um die elektromagnetischen Erscheinungen, diese Zerlegung der richtenden Kraft am vollständigsten und gründlichsten vorgenommen, auf gerade, krumme und beliebig gegen den Horizont geneigte bewegliche Leiter angewandt, und die theoretische Demonstration durch geeignete Versuche erläutert zu haben<sup>1</sup>. Unter den verschiedenen von ihm beobachteten Erscheinungen verdient insbesondere folgende hier eine Aufnahme.

Es folgt aus dem Gesagten nothwendig, daß die bewegende Kraft des tellurischen Magnetismus auf einen geraden, in der Richtung der Inclinationsnadel gegen den Horizont geneigten galvanischen Leiter  $= 0$  seyn muß. Ist Letzterer aber um eine lothrechte Axe in einem Kreise auf eine solche Weise beweglich, daß er mit derselben stets einen gleichen Winkel bildet, als welchen die Inclinationsnadel mit ihr macht, so wird die eine der componirenden Kräfte, worein die bewegende Kraft des tellurischen Magnetismus zerlegt werden kann, ihn zu sollicitiren anfangen, sobald er die der Inclinationsnadel parallele Lage verläßt, und wird ihr Maximum erreichen, wenn er sich dieser diametral gegenüber im Süden befindet. Das Verhältniß dieser von 0 bis zu einer endlichen GröÙe wachsenden Kraft, welche den galvanischen Leiter im Azimuth umherbewegt, wird sich ändern, und mit einem endlichen Werthe anfangend mehr oder minder zunehmen, je nachdem der Winkel ist, welchen der bewegliche Leiter mit der Inclinationsnadel bildet, den anfänglichen Stand desselben im Norden angenommen, bis sie für 90 Grade verschwindet, in welchem Falle der bewegliche Leiter astatisch werden würde. Um einige der vorzüglichsten Erscheinungen, welche aus dieser theoretischen Betrachtung folgen, durch einen Versuch zu beweisen, befestigte POHL auf ei-

---

1 G. LXXIV. 389. LXXV. 269. Die dort mitgetheilten Berechnungen und Versuche verdienen nach meiner Ansicht mehr Aufmerksamkeit, als sie bei denjenigen gefunden haben, welche sich noch später mit diesem Theile der Naturlehre beschäftigten, indem die geometrischen Demonstrationen alle elektromagnetischen Phänomene aus einem einfachen Principe bündig ableiten. Daß ich sie in dieser Abhandlung nicht aufgenommen habe, geschah deswegen, weil ich bei dem ohnehin großen Umfange, um niemanden zu nahe zu treten, überhaupt keinen Calcül aufnehmen wollte. Vergl. unten Theorie IV. D. 5.

nem Brette A B eine kreisförmige Rinne  $\alpha\beta$  mit Quecksilber, er-<sup>Fig. 105.</sup>  
 richtete in der Mitte derselben den Träger c e, auf welchem bei  
 e ein Achathütchen befestigt war. In diesem ruhte vermittelt  
 einer feinen Stahlspitze der Kupferdraht hfg, dessen kürzeres  
 Ende durch das bewegliche Gegengewicht h balancirt wurde,  
 während die untere Fläche des längeren das Quecksilber in der  
 Rinne berührte, welchem durch das kleine Quecksilberschäl-  
 chen f und die aus der Zeichnung an sich klaren Leitungsdrähte  
 der elektrische Strom so zugeführt wurde, daß sich durch eine  
 aus der Zeichnung ersichtliche zweckmäßige Vorkehrung die  
 Richtung leicht umkehren liefs. Der Winkel, welchen der  
 Draht fg mit dem Horizonte macht, ist willkürlich, und läßt  
 sich innerhalb gewisser Grenzen abändern, wenn man den Trä-  
 ger c e verkürzt oder verlängert<sup>1</sup>. In einem Versuche war der-  
 selbe  $71^\circ$ , und also die bewegende Kraft in Norden  $= 0$ , wel-  
 ches sich auch zeigte, wenn man ihn in dieser Lage anhielt.  
 Bei der geringsten Entfernung von diesem genau nördlichen  
 Stande fing er indels an sich langsam durch O. oder W., je nach-  
 dem die Richtung des elektrischen Stromes war, zu bewegen,  
 gelangte mit dem Maximo seiner Geschwindigkeit nach S. und  
 wurde dann mit abnehmender Geschwindigkeit weiter getrieben,  
 so daß er in einem ganzen Kreise umzulaufen fortfuhr.

8. Indels erscheint beim Versuche selbst ein einfacher ge-  
 bogener Draht gegen den Einfluß des tellurischen Magnetismus  
 unempfindlich, wenn sein Gewicht etwas größer, der galvani-  
 sche Strom minder kräftig und die Reibung nebst dem Wider-  
 stande des Quecksilbers zu stark sind. Man nimmt daher auch  
 hierbei seine Zuflucht zu den Spiralscheiben, deren zwei an das  
 Ende einer beweglich aufgehängenen Glasröhre so befestigt sind,<sup>Fig. 106.</sup>  
 daß ihre beiderseitigen Flächen entweder auf der Axe der Glas-  
 röhre lothrecht stehen, oder mit derselben in der nämlichen  
 oder einer *parallelen* Ebene liegen. Die Art des Aufhängens  
 dieser Apparate, um den galvanischen Strom durch sie zu lei-  
 ten, ergibt sich aus der Zeichnung, und die Richtung, welche  
 sie dann nehmen werden, folgt aus dem oben (III. A. 11.) an-

1 Die Vorrichtung, welche allerdings einen Theil der elektro-  
 magnetischen Apparate auszumachen verdient, läßt sich leicht so  
 einrichten, daß man sie mit dem allgemeinen Apparate von Ampère  
 verbindet, wobei das Gefäß S die Stelle von e vertreten kann.

gegebenen Magnetismus der Spiralscheiben. Dafs es übrigens besser sey, statt der in Frankreich üblichen Glasröhren zur Befestigung der Drähte und Spiralen von feinem übersponnenen Drahte einen Federkiel nach RASCHIG zu wählen, bedarf kaum einer Erwähnung<sup>1</sup>. Endlich kann man auch statt der Spiralscheiben an den Enden schraubenförmige willkürlich weite Windungen über die ganze Länge des Rohres wählen, oder wie VAN DER HEYDEN gethan hat, weite schraubenförmige Windungen um einen Cylinder bilden, diese mit einer Lage Seidenzeug überkleben, den Draht durch den innern Raum des Cylinders wieder zurückführen, noch eine Lage Windungen bilden, diese abermals mit Seidenzeug überkleben, und auf solche Weise fortfahren, einen Multiplicator aus einer beliebigen Menge übereinander liegender schraubenförmiger Windungen zu bilden. Wird dann an das eine Ende des Drahtes eine Scheibe Zink, an das andere eine Scheibe Kupfer gelöthet, und der Apparat vermittelst Kork über einem flüssigen unvollkommenen Leiter der Elektricität schwimmend oder an einem Seidenfaden darüber schwebend erhalten, so dafs die beiden Metallscheiben in die Flüssigkeit eingetaucht sind, so hat man einen beträchtlich starken elektrischen Magnet.

Die bisher beschriebenen Erscheinungen lassen sich sehr einfach auf den Fundamentalversuch zurückführen. Hieraus folgt nämlich, dafs die Pole der Declinationsnadel von der einen Seite des elektromagnetischen Drahtes angezogen, von der andern abgestofsen werden. Die spiralförmig gewundene Scheibe zeigt aber deutlich, dafs an der einen Seite derselben blofs nordpolarer, an der andern blofs südpolarer Magnetismus wirksam ist, und insofern ein kreisförmig gebogener oder auch ein rectangulärer Draht als ein einzelnes Element einer solchen angesehen werden kann, so geht hieraus nothwendig hervor, dafs alle diese mit ihrer nordpolaren Seite sich nach Norden, mit ihrer südpolaren nach Süden richten, oder ihre Ebenen lothrecht auf die magnetische Mittagslinie gerichtet, zum Stillstande kommen müssen.

Inzwischen sind die sämtlichen genannten Apparate von d. Art, dafs sie zunächst nur die Erscheinungen nachbilden, die Declinationsnadel als Folge des tellurischen Magne-



tismus zeigt, vermöge dessen sie sich mit ihrer Axe in den magnetischen Meridian stellt. Der tellurische Magnetismus ist aber von der Art, daß wir in der Richtung der Inclinationsnadel unten einen Südpol, oben einen Nordpol anzunehmen haben. Indem wir aber auf unserer nördlichen Halbkugel den Einfluß des letzteren vernachlässigen können, so müssen die elektromagnetischen Leitungsdrähte durch den Erdmagnetismus so afficirt werden, als würde ihnen von unten ein südpolarer Magnet genähert.

9. Man kann dieses durch einen um eine horizontale Axe frei schwebenden Draht leicht anschaulich machen. Ist nämlich <sup>Fig.</sup> der mit den Spitzen  $x, y'$  versehene Draht rechtwinklich so gebogen, <sup>107.</sup> daß seine Seiten lothrecht herabhängen, das Stück  $ab$  aber horizontal schwebt, wenn die Spitzen in die gleichmälsig bezeichneten Quecksilberschälchen des allgemeinen Apparates gesenkt sind, und besteht die eine Seite  $\alpha\beta$  des Rectangels aus einem isolirenden Stäbchen, an welchem sich das Stück  $i$  befindet, dessen Gewicht das des Drahtes bis auf ein Minimum nach balancirt, so wird der letztere sich beim Durchströmen der galvanischen Elektricität durch den Einfluß des Erdmagnetismus bewegen. Hierbei geht nämlich die Strömung in den beiden lothrechten Seiten  $\alpha a$  und  $\beta b$  in entgegengesetzter Richtung, mithin heben sich ihre Wirkungen auf, und es bleibt also nur die der Seite  $ab$  übrig. Wie aber die Bewegung derselben seyn müsse, folgt von selbst, wenn man nur berücksichtigt, daß der Nordpol *unter* dem Leitungsdrahte bei einer Strömung von Norden nach Süden östlich abweicht. Diesemnach ist die Ausweichung oder die dadurch bewirkte Erhebung des Drahtes über der nordpolaren Elektricität westlich<sup>1</sup>, über der tellurischen aber östlich, bei einer Strömung von Süden nach Norden westlich, von Osten nach Westen südlich und von Westen nach Osten nördlich, oder, wie DEMONFERRAND<sup>1</sup> sagt, sie ist allezeit links von der Richtung des elektrischen Stromes. FARADAY<sup>2</sup> beobachtete diese Erscheinungen zuerst, sein Apparat war aber minder geeignet, die Sache auf eine leichte und sichere Weise anschaulich zu machen.


Es folgt hieraus von selbst, daß die oben (III. C. 5.) be-

1 Handbuch der dynamischen Elektricität. §. 39.

2 G. LXXI. 171.

schriebenen Einwirkungen eines Magnetes auf einen in der verticalen Ebene beweglichen Leiter der galvanischen Elektrizität durch den tellurischen Magnetismus nicht hervorgebracht werden können. In diesem Falle nämlich sind die obere und untere Fläche des beweglichen Leiters durch den Einfluß des magnetischen Poles nicht beweglich, die beiden Seiten aber sind in ihrer Wirkung entgegengesetzt, und heben einander auf<sup>1</sup>.

### E. Wechselseitiger Einfluß elektrischer Leiter auf einander.

Dafs die Leiter der Volta'schen Elektrizität, insofern sie den Magnet afficiren und von diesem eben wie vom tellurischen Magnetismus afficirt werden, ja sogar eine gewisse Art von Magneten bilden, auch einen wechselseitigen Einfluß auf einander ausüben müssen, liefs sich allerdings wohl mit hoher Gewissheit aus theoretischen Gründen folgern; indess hat AMPÈRE diesen Satz schon damals durch Versuche nachgewiesen, als die Lehre vom Elektromagnetismus noch in ihrer Kindheit war, und gerade diese Erscheinungen seitdem vorzugsweise verfolgt, weil er in ihnen eine Hauptstütze seiner Theorie zu finden glaubt. Indess lassen sich auch diese sehr einfach auf das ursprünglich von OERSTED aufgefundene Hauptphänomen zurückbringen. Sind  Fig. 108. nämlich a und α die Durchschnitte zweier Leiter der galvanischen Elektrizität, welche bei gleicher Richtung des galvanischen Stromes parallel über einander hinlaufen, so wird der Nordpol über α und unter a die bezeichnete Abweichung erhalten, sie selbst aber würden durch die Einwirkung des nämlichen Poles nach den Richtungen ab und αβ getrieben werden, welche einander entgegengesetzt sind. Nimmt man also die magnetischen Pole zwischen ihnen weg, und läßt sie selbst auf einander einwirken, so müssen sie bei gleichlaufender elektrischer Strömung einander anziehen, welches auch dadurch klar wird, wenn man sich vorstellt, dafs die entgegengesetzten Pole zwischen ihnen nach der nämlichen Seite hin getrieben werden. Es wird aber der magnetische Pol durch den Elektromagnetismus

---

<sup>1</sup> Die sonstigen Bewegungen der elektrischen Leiter, durch den Einfluß des tellurischen Magnetismus veranlaßt, lassen sich bequemer mit den Erscheinungen verbinden, welche den Inhalt des nächstfolgenden Abschnittes ausmachen.

ganz um den Leitungsdraht der galvanischen Elektricität herumgeführt. Folgt man diesem, führt den Draht  $\alpha$  in einem Kreise um den Draht  $a$ , zeichnet die Richtung der gleichnamigen Pole zwischen ihnen, und folgert hieraus diejenige Bewegung, welche beide Drähte bei gleichlaufender elektrischer Strömung in einander erzeugen müssen, so erhält man alle hierdurch hervorbrachte Bewegungen, aus denen die den entgegengesetzten Strömungen zugehörigen leicht abstrahirt werden können. AMPÈRE<sup>1</sup> hat diese gesammten Erscheinungen durch sinnreich construirte Apparate anschaulich gemacht, von denen die meisten eine Aufnahme in die physikalischen Sammlungen verdienen, und daher hier nicht übergangen werden dürfen.

1. Für verschiedene dieser Versuche setzt man den Rectan-  
gel MNOP auf den oben (III. C. 3.) beschriebenen Hauptap-  
parat<sup>2</sup>, so, daß die vier Zapfen L, L, L, L, in die mit gleichen  
Buchstaben bezeichneten Löcher gesteckt werden, und die bei-  
den Spitzen G, H sich in das Quecksilber der gleichmäfsig be-  
zeichneten Vertiefungen senken. Wird dann der rechtwink-  
lich gebogene Draht mit seinen herabgehenden Spitzen  $x, y$ , in  
die gleichbezeichneten Quecksilberschälchen gesenkt, ist R der  
Leiter des positiven Poles und sind die kleinen Brücken K, k  
nach der rechten Hand herabgesenkt, so geht der Strom der  
Elektricität von A nach C, von da nach C' und G, durchläuft  
den mit einem Multiplicator aus Streifen des dünnsten Kupfer-  
bleches versehenen Rectangel in der Richtung MN, kehrt in  
das Quecksilber der Vertiefung H zurück, wird durch DD' Bc  
zur Säule ET geleitet, gelangt in das Gefäß X, von da nach  
 $x$ , von hier aus in den beweglichen Leiter, nimmt hierin die  
Richtung  $x a b c d e f g h i$  bis  $y$ , steigt durch die Säule U F herab,  
zeigt durch seinen Einfluß auf das Galvanometer  $t u v$ , daß die  
galvanische Kette geschlossen sey, und gelangt endlich durch  
 $d'$  in die Rinne  $a$  zum andern Volta'schen Elektromotor. Hier-  
bei hat der elektrische Strom in dem Drahtende  $d e$  die nämliche  
Richtung, als in MN, und beide werden sich daher anziehen.  
Will man Abstofsung derselben hervorbringen, so darf nur eine

1 Ann. Chim. Ph. XXVI. 396.

2 Die 83ste Figur, welche den allgemeinen Apparat beschreibt, muß bei den meisten der folgenden Versuche ohne weitere Anzeige verglichen werden.



der Drahtbrücken K oder k nach der linken Seite hin niedergedrückt werden. Geschieht dieses bei beiden, so sind beide Strömungen, sowohl die in NM als auch in ed der vorigen entgegengesetzt, aber nach gleicher Richtung gehend, wodurch sich nachweisen läßt, daß die Bewegung nicht durch den Einfluß des tellurischen Magnetismus hervorgebracht wird. Dieses folgt indels auch schon daraus, weil der bewegliche Draht astatisch ist, indem der elektrische Strom gleiche Theile desselben in entgegengesetzter Richtung durchströmt. Ist derselbe in den Bechern x, y aufgehangen, so fällt der Punct o lothrecht über N, und die Winkelkraft ist daher geringer, als wenn man ihn in die Schälchen x', y' hängt, in welchem Falle er mitten über MN herabhängt.

Fig.

111.

2. Hängt man einen Draht, welcher in der Richtung x a b c d e f g h i y gebogen ist, und in welchem also die elektrische Strömung in den Theilen cd und gh eine einander jederzeit entgegengesetzte Richtung hat, in den Schälchen x, y auf, so werden beide angezogen oder abgestoßen. Im Fall der Anziehung findet kein bleibendes Gleichgewicht statt, weil es kaum vermeidlich ist, daß nicht einer dieser Drähte dem Rectangel etwas näher kommen sollte, wodurch dann Anziehung bewirkt wird. Verwandelt man aber vermittelst einer der Brücken K oder k die Anziehung in Abstossung, so kommt der bewegliche Leiter rechtwinklich über N schwebend zum Stillstande. Hängt man ihn aber in die Schälchen y', x', in welchem Falle die Strömung von y aus rückwärts geht, folglich in dem unteren Theile von h nach g und von d nach c, so bleibt derselbe durch die einander entgegenwirkenden Anziehungen in Ruhe.

Fig.

112.

3. Eine Abänderung dieses Versuches giebt der bewegliche astatische Leiter, in welchem die elektrische Strömung in der Richtung x' a b c d e f g h i y' erfolgt. In den Schälchen x', y' aufgehangen wird er sich so lange drehen, bis de parallel mit NM ist.

Fig.

113.

4. AMPÈRE wollte auch die Frage beantworten, ob bei diesen Apparaten die lothrechten Drähte zur Hervorbringung der beschriebenen Bewegungen etwas beitrügen. Daß dieses wirklich der Fall sey, zeigte ein beweglicher Leiter, in welchem der elektrische Strom von x' durch ab, dann den Halbkreis bc, von hier durch den lothrechten Draht cd und den ganzen Kreis de bis f geht, dann den andern Halbkreis fg in

entgegengesetzter Richtung durchläuft, von hier nach  $h$  gelangt, und nach durchlaufenem ganzen Kreise  $hi$  wieder nach  $y'$  gelangt. Wird dieser bewegliche Leiter in die Schälchen  $x' y'$  über dem festen Leiter schwebend aufgehängt, so können die Kreise keine Wirkung äußern, aber dennoch stellen sich die lothrechten Enden mit einer geringen Kraft über den festen Leiter.

5. Auch lothrecht neben einander herabgehende Drähte ziehen sich bei gleicher Richtung des elektrischen Stromes an und stoßen sich bei entgegengesetzter ab. Um dieses zu zeigen, setzt AMPÈRE einen andern festen Leiter an die Stelle des Fig. 114. bisherigen, dessen Zapfen  $L, L, L, L$ , gleichfalls in die gleichmäßig bezeichneten Löcher des Hauptapparates passen, indem zugleich die Metallspitzen  $G, H$  sich in die mit Quecksilber gefüllten Vertiefungen senken. Hiernach geht der elektrische Strom dann von  $H$  aus aufsteigend durch  $mn$  und kehrt durch  $op$  nach  $G$  zurück, oder in umgekehrter Richtung. Wird dann Fig. 111. der bewegliche Draht in die Gefäße  $x, y$  aufgehängt, wobei die Seite  $bc$  parallel neben  $nm$  herabhängt, so werden diese beiden Drähte bei gleicher Richtung der elektrischen Ströme einander anziehen, bei entgegengesetzter aber abstoßen. Diese Erscheinungen lassen sich auch an dem (oben III. C. 2) beschriebenen, durch v. ALTHAUS angegebenen Apparate nachweisen, wenn man neben der lothrechten Seite des beweglichen Leiters einen mit ihm parallelen Draht heraufführt, und durch diesen den elektrische Strom in gleicher oder entgegengesetzter Richtung leitet.

6. Krummgebogene Drähte sind in ihrem Verhalten den geraden gleich. Um dieses zu zeigen, stellt man den eben be- Fig. 114. schriebenen Apparat so, daß die Metallspitzen  $G', H'$  in die Fig. 111. Vertiefungen mit Quecksilber gesenkt werden. In diesem Falle steigt der galvanische Strom von  $H'$  aus durch  $ru$  aufwärts, am gebogenen Drahte  $tv$  herab, durch  $po$  wieder aufwärts und durch  $nm$  wieder herab, um durch  $G'$  weiter geleitet zu werden. Der bewegliche gewundene Draht wird dann in die Gefäße  $x, y$ , so gehängt, daß seine Seite  $bc$  zwischen den beiden Drähten  $nm$  und  $tv$  herabhängt, und weil derselbe für die Anziehungen nicht füglich in gleiche Entfernung von beiden gebracht werden kann, so wählt man für den beweglichen Leiter  $bc$  die entgegengesetzte Strömung, in welchem Falle er von

den beiden Drähten  $nm$  und  $tv$  gleichmäfsig abgestoßen wird, und in der Mitte zwischen ihnen zur Ruhe kommt.

7. So wie ein beweglicher elektrischer Leiter einen magnetischen Pol, und wiederum, dieser jenen fortwährend umkreiset, so muß dieses auch bei zwei elektromagnetischen Leitern der Fall seyn, wenn einer derselben eine hinlängliche Beweglichkeit hat. Es folgt dieses schon daraus, daß in den Leitungsdrähten ein ganz eigentlicher Magnetismus erzeugt wird, auch läßt sich die Nothwendigkeit dieser Erscheinungen aus dem  
 Fig. 108. oben untersuchten Verhalten zweier Leitungsdrähte ableiten, woraus zugleich folgt, daß bei gleicher Richtung der elektrischen Ströme der Draht  $a$  wie ein Nordpol, bei ungleicher Richtung derselben aber wie ein Südpol den Leiter  $a$  umkreisen muß.

Für alle diese verschiedenen Rotationsversuche hat AMPÈRE mit seinem oft erwähnten allgemeinen Apparate eine besondere Vorrichtung verbunden. Diese besteht aus einem Dreifusse, dessen Spitzen  $l, l, O$  in die gleichbezeichneten Löcher, die Drahtenden  $H, G$  aber in das Quecksilber der gleichbezeichneten Vertiefungen gesenkt werden. Auf diesen, gleichfalls mit einem  
 Fig. 115. Multiplicator umgebenen, Dreifufs wird ein kupfernes Gefäß so gestellt, daß die Metallspitze  $l$  in die gleichbezeichnete Vertiefung des Dreifusses kommt, von wo aus ein Kupferdraht nach  $O$  herabgeht. Dieses Gefäß wird mit verdünnter Säure gefüllt, in welche die rotirenden Apparate gesenkt werden. Hängen dann in den Schälchen  $x, y; x', y'$  keine bewegliche Leiter, so geht der elektrische Strom nicht durch diese, sondern nachdem er den Multiplicator des Dreifusses durchlaufen hat, welcher aus einem mehrmals umgewundenen schmalen Streifen des dünnsten Kupferbleches besteht, dessen Enden in  $G$  und  $H$  gesenkt sind, so gelangt er zur Rinne  $B$ , zur Vertiefung  $c'$ , und unter der Voraussetzung, daß die Brücke  $k$  nach der rechten Hand herabgedrückt ist, nach dem Schälchen  $S$ , welches durch die Oeffnung  $I'$  in dem kupfernen Gefäße in die Höhe geschoben wird, durchläuft den darin aufgehängenen beweglichen Leiter, dringt durch die verdünnte Säure des Gefäßes und diese selbst, und gelangt durch die Rinne  $O$  oder  $d'$  zum negativen Leiter. Will man statt des runden festen Leiters einen geraden  
 Fig. 109. anwenden, so wird hierzu der oben beschriebene Rectangel benutzt, indem man denselben undrehet, die Zapfen  $L, L, L, L$  in die Löcher  $L', L', L', L'$  steckt, die Spitzen  $G, H$  aber in die



gleichbezeichneten Vertiefungen, wodurch der Multiplicator desselben eine Tangente an dem Umfang des beweglichen Leiters bildet.

Zu den Rotationsversuchen hat AMPÈRE ferner drei Apparate eingerichtet, welche sämmtlich aus einem dünnen Streifen Kupferblech an Drähten hängend bestehen, und wobei der erste in die verdünnte Säure gesenkt wird, während das Gewicht des Ganzen auf einer feinen Spitze ruhet. Der eine dieser Apparate hat längere lothrechte Drähte *ab* und *cg*, und bei dem Gebrauche desselben muß daher die Stange mit dem Quecksilborgefäße *S* höher heraufgerückt werden, welches wegen der Feder *II'* leicht zu bewerkstelligen ist. Ein kleiner Streifen Holz *gd* unterbricht den elektrischen Strom, welcher also von *s* ausgehend durch *ba* dem kupfernen Ringe zugeführt wird. Der zweite bewegliche Leiter hat die lothrechten Drähte nicht, sondern nur einen horizontalen Träger, und da auch dieser durch ein hölzernes Stäbchen *gd* unterbrochen ist, so gelangt der elektrische Strom von *s* aus durch *a* zum metallenen Ringe. Der dritte ist diesem übrigens vollkommen gleich, jedoch hat er bei *t* ein kleines Stückchen Elfenbein, welches die elektrische Strömung unterbricht, und wobei es einen Unterschied in den Resultaten macht, ob dieses zwischen *a* und *f* oder zwischen *a* und *e* eingesetzt ist. Zur Erzeugung einer klareren Uebersicht mögen die Erscheinungen, welche ein jeder dieser beweglichen Leiter darbietet, einzeln betrachtet werden.

a. Wird der erste bewegliche Leiter der Einwirkung des runden Multiplicators ausgesetzt, so drehet er sich anfangs mit beschleunigter, bald aber mit gleichbleibender Geschwindigkeit um die Spitze *s*. Läßt man dagegen den geradlinigen Multiplicator darauf wirken, so kommt er in eine feste Lage, indem die Ebene des Rectangels *abcd* der Ebene des geradlinigen Multiplicators parallel wird, und zwar so, daß die Seite *ab* dem elektrischen Strome in *MN* entgegen gerichtet ist, wenn seine Richtung in *ba* herabwärts geht, und mit demselben, wenn sie in *ab* aufwärts steigt, beides in Folge der Abstossung ungleichgerichteter Strömungen. Wirkt auf diesen beweglichen Leiter bloß der tellurische Magnetismus, so stellt sich seine Ebene senkrecht auf den magnetischen Meridian, und zwar *ab* im Westen stehend, wenn die elektrische Strömung aufsteigend ist, im Osten aber, wenn sie herabwärts geht.

Dieser Apparat kann auch dazu benutzt werden, die durch FARADAY zuerst aufgefundene, oben (III. C. 6) beschriebene Umlenkung des beweglichen Leiters um einen gemeinen Magnetpol zu zeigen. In diesem Falle ist es besser, das hölzerne Stäbchen  $gd$  wegzulassen, damit der elektrische Strom von  $s$  aus durch beide herabgehende Drähte  $ba$  und  $cd$  zum unteren Ringe und dem flüssigen Halbleiter gelange, weil beide dann gegen einen in gleicher Entfernung zwischen ihnen befindlichen Magnet ein gleiches Verhältniß erhalten. Es wird dann durch Herausheben der Metallstreifen  $H, G$  aus den Quecksilberschalen die Einwirkung des runden Multipliers aufgehoben, statt dessen aber wird der Nordpol eines Magnetes neben den Träger des Schälchens  $S$ , oder es werden mehrere gleichnamige Pole stählerner Magnete um denselben herumliegend in lothrechter oder geneigter Richtung, selbst horizontal, gehalten. Die Richtung, in welcher die Drehung erfolgt, läßt sich aus OERSTED'S Hauptversuche leicht bestimmen. Ist nämlich der zwischengehaltene Pol ein Nordpol, und geht die Strömung in den Drähten von unten aufwärts nach  $s$ , so erfolgt die Drehung von Osten durch Norden nach Westen und Süden.

b. Der zweite bewegliche Apparat, bei welchem die Wirkung der verticalen Arme wegfällt, erhält durch die Einwirkung des runden Multipliers gleichfalls eine fortdauernde Kreisbewegung. Ist hierbei die Richtung des Stromes im Multiplier von  $\alpha$  durch  $\beta, \gamma, \delta$ , und im beweglichen vom Mittelpunkte  $s$  nach dem Umfange  $a$ ; so erfolgt die Drehung nach  $\delta, \gamma, \beta, \alpha$ , und bleibt die nämliche, wenn die Strömung in beiden Leitern die entgegengesetzte Richtung erhält. Soll die umgekehrte erfolgen, so muß die Strömung in nur einem von beiden Leitern umgeändert werden. Auch dieses mehr verwickelte Phänomen läßt sich sehr einfach auf das angenommene Hauptgesetz zurückbringen, wenn man mit AMPÈRE annimmt, daß die Wirkung durch den gemeinschaftlichen Einfluß des in den Leitern hervorgerufenen Magnetismus erzeugt wird. Ist also die Richtung des Stromes im festen Leiter nach  $\alpha\beta\gamma\delta$ , im beweglichen aber von  $s$  nach  $a$ , so heben sich zwar die Anziehungen und Abstößungen zweier gleichweit von  $Q$  im festen Leiter liegenden Punkte auf; allein indem beide Leiter hierdurch in gegenseitige Ruhe gesetzt werden, so muß eine Bewegung in derjenigen Richtung erfolgen, in welcher sie sich abstößen, welche im beweglichen Leiter in

der Richtung  $\delta\gamma\beta\alpha$  langsam anfangend, durch die aus der Bewegung selbst hervorgehenden entgegengesetzten Strömungen und die hieraus folgende Abstossung verstärkt, zuletzt mit dem zu überwindenden Widerstande gleich wird. Aus diesem einen Schema folgen die übrigen von selbst, auch wird hieraus noch leichter erklärlich, daß dieser bewegliche Leiter durch die Einwirkung des rechtwinklichen Multiplicators in eine stete Kreisbewegung versetzt wird, welche ungleich seyend das Maximum ihrer Geschwindigkeit erreicht, wenn der Punct a dem Multiplicator NM am nächsten ist, und das Minimum, wenn er am weitesten davon absteht. Nehmen wir auch hier die Strömungen nördlich von N nach M und von s nach a, setzen den letzteren Punct in den größten Abstand von NM in Westen, so wird die Anziehung den Punct a durch Süden nach Osten führen, wo die Geschwindigkeit ihr Maximum erreicht, dann wird Abstossung erfolgen, welche den Punct a durch Norden mit abnehmender Geschwindigkeit nach Westen auf den Anfangspunct der Bewegung zurückführt.

Nach AMPÈRE und DEMONFERRAND<sup>1</sup> wird dieser Apparat durch den Einfluß des tellurischen Magnetismus gleichfalls in Bewegung gesetzt. Hebt man nämlich die Verbindung des elektrischen Stromes mit dem Multiplicator des Dreifusses dadurch auf, daß man die Enden der Metallstreifen H und G aus dem Quecksilber hebt, so daß also die Strömung von s nach a, dann durch den Ring und das gesäuerte Wasser durch I nach O gelangt, so drehet sich der Apparat von West nach Ost durch Süd; hat derselbe aber die Richtung von a nach s, also vom Umkreise nach dem Mittelpuncte, so ist seine Drehung umgekehrt von Ost nach West durch Süd. Es scheint mir indess diese Bewegung nicht durch den tellurischen Magnetismus, sondern entweder durch den Einfluß des lothrechten Leiters IO auf den kupfernen Ring und den Draht sa, oder, was ungleich wahrscheinlicher und fast gewiß ist, durch die Wirkung des letzteren und des kupfernen Ringes auf das gesäuerte Wasser erzeugt zu werden. Die unzweideutigsten Versuche nämlich zeigen, daß das Verhalten eines horizontalen und lothrechten, eines geraden und gebogenen elektrischen Leiters ganz gleich ist. So wie also (nach D. 1 bis 7) alle kreisförmig und recht-

1 Handb. d. dyn. El. S. 85.



winklich gebogenen Drähte, auch beim Ermanschen Rotationsapparate, an welchem die lothrechten Theile gegen die horizontalen verhältnißmäßig nur kurz sind, keine rotatorische Bewegung annehmen, sondern sich normal auf den magnetischen Meridian gerichtet einstellen, so muß dieses auch bei einem einzelnen horizontalen Drahte, ohne den Einfluß der angegebenen Wechselwirkung, statt finden. Daß aber ein solcher Einfluß wirklich vorhanden sey, ergibt sich aus dem Verhalten des folgenden Apparates.

c. Der dritte Apparat ist in seinem Verhalten dem zweiten gleich, wenn er dem Einflusse des runden und des geraden Multiplicators ausgesetzt ist. Wird dieser aber aufgehoben, dann ist seine Bewegung stets nur nach einer Seite gerichtet, die Strömung gehe von  $s$  nach  $a$  oder umgekehrt, weil dieselbe nach AMPÈRE<sup>1</sup> selbst aus dem Einflusse der Strömungen in dem kupfernen Ringe und dem gesäuerten Wasser auf einander entsteht.

8. Daß ein kreisrunder elektrischer Strom auf einen in seinem Centro befindlichen beweglichen Leiter keinen Einfluß habe, wenigstens ihn nicht in eine fortdauernde Rotation versetze, zeigt AMPÈRE, indem er aus dem beschriebenen Dreifuße das Gefäß mit dem flüssigen Halbleiter herausnimmt, und einen der beweglichen Drähte in die Gefäßchen  $x'$ ,  $y'$  aufhängt, welche sich dann gerade über dem Centro des Dreifusses befinden. Ist dieses Letztere genau der Fall, so wird der elektrische Strom, welcher den kreisförmigen Multiplicator durchläuft, auf den aufgehängenen beweglichen Draht keinen Einfluß äußern, welcher denselben in ein stetes Umkreisen versetzen könnte.

Fig. 120. 9. Ein interessanter, für verschiedene Zwecke anwendbarer, Apparat AMPÈRES besteht aus zwei künstlichen Magneten von schraubenförmig gewundenem Drahte. Der eine, ein Cylinder aus übersponnenem und schraubenförmig gewundenem Drahte, dessen beide herabhängende Enden mit ihren Spitzen in das Quecksilber der Vertiefungen G, H getaucht, und hierin durch den Pflock  $b$  festgehalten werden, kommt hierdurch in den Kreis der elektrischen Strömung, und wird mit der Hand in den verschiedensten Lagen und Richtungen dem anderen genähert. Dieser andere, auf gleiche Weise verfertigt, wird mit

1 Ann. C. P. XXVI. 411.

seinen Drahtenden in die Quecksilberschälchen x, y gehangen, und ist sonach als ein beweglicher Magnet anzusehen, welcher für sich dem Einflusse des tellurischen Magnetismus folgt, oder durch den andern ihm genäherten, eben wie durch einen gewöhnlichen Magnet, polarisch angezogen oder abgestoßen wird.

10. Mit diesem Apparate läßt sich dann auch zeigen, daß ein solcher elektromagnetischer Magnet sich zum elektrischen Verbindungsdrahte wieder als eine gemeine Magnetnadel verhält. Bringt man zu diesem Ende den rectangulären Multiplicator unter den freischwebenden, aus Draht geflochtenen, und stellt den allgemeinen Apparat so, daß die Ebene des geraden Multiplicators und die Axe des beweglichen Leiters sich im magnetischen Meridian befinden, so wird letzterer sich über ersterem gerade wie eine gemeine Magnetnadel verhalten. Diesen interessanten Versuch kann man noch besser auf folgende Weise anstellen. Man umwickelt eine dünngeschabte Federspule mit übersponnenem feinen Drahte, in nahen Windungen, überzieht den entstandenen Cylinder mit Bernsteinfirniß, führt den Draht durch die Federspule rückwärts, umwickelt abermals in der nämlichen Richtung, und fährt hiermit so lange fort, als man für schicklich erachtet, führt die Drahtenden wieder nach der Mitte in gerader Linie zusammen, bindet sie mit einem Seidenfaden so fest, daß die Endspitzen herabhängen, löthet an diese eine Platte Zink und Kupfer, stützt den umwundenen Federkiel auf einen Metalledraht, welcher nach einer Seite in einen Halbkreis von einigen Linien Durchmesser ausgebogen ist, und macht den ganzen Apparat auf einem cylinderförmigen Stücke Kork auf einer geeigneten Flüssigkeit so schwimmen, daß die beiden Metallplatten in dieselbe eingetaucht sind. Sollen die Versuche vollständig gelingen, so müssen die Metallplatten in dem etwas ausgehöhlten und gehörig geformten Korkstücke so hoch gesteckt werden, daß die Enden der umwundenen Federspule sich durch die Einwirkung des galvanischen Verbindungsdrahtes auf- und abwärts bewegen. Durch etwas Fett wird dann das Anhängen des Korkes an die Glaswände des Gefäßes aufgehoben, und es kann ein gewöhnlicher Verbindungsdraht der Elektromotoren sowohl über, als auch vermittelt der halbkreisförmigen gebogenen Stütze des umwundenen Federkies unter diesem, und an beiden Seiten parallel mit demselben gehalten werden, um alle Bewegungen einer wirklichen Nadel zu erhal-

ten. Ein solcher Apparat ist eine Verbindung der von DE LA RIVE und RASCHIG angegebenen, welche oben schon erwähnt sind<sup>1</sup>.

Es ist nicht überflüssig, hier eine Vorsichtsmaßregel AMPÈRE's mitzutheilen, welche bei allen den genannten Apparaten der sehr feinen Spitzen wegen sorgfältig beobachtet werden muß. Beim Einhängen der beweglichen Leiter in die Quecksilberschälchen muß man nämlich die Schließung des galvanischen Kreises vorher durch die horizontale Stellung der Brücken K und k aufheben, damit nicht im Augenblicke der Berührung die feinen Spitzen der beweglichen Apparate verbrennen.

#### F. Wirkung eines galvanischen Leiters auf indifferente Drähte.

AMPÈRE hat bei seinem rastlosen Verfolgen aller elektromagnetischen Erscheinungen seine Versuche auch darauf ausgedehnt, um zu finden, ob ein mit einem elektrischen Leiter parallel laufender Kupferdraht im Wirkungskreise von jenem elektrisch, und hierdurch dann magnetisch würde. Zu diesem Endzweck hing er einen kreisförmig gebogenen Kupferdraht an einem ungezwirnten Seidenfaden mit lothrechter Ebene so auf, daß derselbe von einem gleichfalls lothrecht gehaltenen Multiplicator umgeben war, und näherte ihm dann einen Magnet. Anfangs konnte er keinen Einfluß beider auf einander wahrnehmen, und hielt daher die Einwirkung eines galvanischen Leiters auf einen mit ihm parallelen, nicht im Kreise der Elektrizität befindlichen

---

<sup>1</sup> Ueber solche künstliche Magnete vergl. FARADAY bei G. LXXI. 164. Die Bemühungen dieses eifrigen Physikers, das Umkreisen elektromagnetischer Apparate durch tellurischen Magnetismus zu bewirken s. ebend. LXXII. 118. Ein erst vor Kurzem von AMPÈRE angegebener Apparat, welcher die gegenseitige Anziehung elektromagnetischer Leiter zeigt, ist weitläufig zu beschreiben, und scheint mir daher nicht wichtig genug, um hier eine Aufnahme zu finden. S. Ann. Ch. Ph. XXIX. 217. Einen interessanten Apparat hat ferner BARLOW construirt, eine Art von *Terrella*, indem er eine Kugel nach der Richtung der magnetischen Meridiane und Parallele mit Draht überzog, und diese in den Strom der Volta'schen Elektrizität brachte, wodurch dann eine darüber schwebende Magnetnadel sich ähnlich wie über der wirklichen Erde verhielt. S. Edinb. J. of Science N. 1. S. 139. Die Sache ist sinnreich, bleibt aber immer nur eine angenehme Spielerei.



Metalldraht für unmöglich. Als er aber einen stärkeren Elektromotor und einen kräftigern Magnet anwandte, zeigte sich's, daß ein *elektrischer Strom in leitenden Körpern, neben denen er vorbeigeht, den nämlichen Magnetismus hervorruft, welcher in ihm selbst erzeugt ist*<sup>1</sup>.

Es ist sehr wahrscheinlich, daß bei diesem Versuche eine Täuschung statt gefunden hat. Ich selbst habe die Erscheinung bei der Anwendung des oben (II. A. 6.) beschriebenen, starken Apparates nicht wahrnehmen können, und sie ist auch sonst von niemanden beobachtet, steht außerdem durchaus im Widerspruche mit allen bisher bekannten Thatsachen, und man muß sich daher wundern, daß AMPÈRE das eigentliche Wesen, hauptsächlich aber vorläufig die Gewißheit derselben nicht weiter geprüft hat, welches bloß daraus erklärt werden kann, daß dieser emsige Forscher den elektrischen Strom, als solchen, als das eigentliche wirkende Agens anzusehen pflegt. Die Elektrizität eines Leiters aber, welcher zwei Volta'sche Elektromotoren verbindet, kann auf einen frei schwebenden, mit ihm parallelen Draht keinen *elektrischen* Einfluß haben, da er das feinste Blattgoldelektrometer nicht afficirt. Daß aber der in ihm erregte *Magnetismus* in einem Kupferdrahte Magnetismus hervorrufen sollte, ist den ausgebreitetsten und zahlreichsten bisherigen Beobachtungen entgegen. Darf man indels die Beobachtung als richtig ansehen, so ist es möglich, daß der von AMPÈRE gebrauchte Kupferdraht ähnliche Erscheinungen gezeigt hat, als von mir bei der Prüfung dieser Angabe an einem etwas eisenhaltigen Messingdrahte beobachtet sind<sup>2</sup>. Dabei ist es sehr auffallend, daß AMPÈRE anfangs etwas für unmöglich erklärte, was in einem nachfolgenden Versuche als wirklich zum Vorschein gekommen seyn soll, und auf allen Fall eine weitere Prüfung an verschiedenen Drähten erforderte hätte. Jene von mir aufgefundene Erscheinung ist indels, mindestens höchst wahrscheinlich, durchaus nicht elektromagnetisch, gehört also nicht hierher, sondern in das Gebiet des *Magnetismus*.

BECQUEREL<sup>3</sup> will ferner gefunden haben, daß ein elektrischer Strom aus einer starken Batterie, nach WOLLASTON's Art,

1 Demonferrand a. a. O. S. 184.

2 Poggendorf Ann. d. Ph. VI. 361.

3 Ann. Ch. Ph. XXV. 269.

durch einen Schweiggerschen Multiplicator geleitet, kleinen Nadeln von den verschiedensten Substanzen eine bestimmte Richtung ertheile, daß aber ein genäherter Magnet auf dieselben in dieser Richtung anscheinend nicht wirke. Diese Thatsache, welche in der gegebenen Darstellung weder zu den bisher bekannten elektromagnetischen, noch auch den magnetischen Erscheinungen paßt, verdient vor der Beurtheilung erst genauer begründet zu werden.

#### IV. Theorien des Elektromagnetismus.

In den frühern Abschnitten sind die sämtlichen elektromagnetischen Erscheinungen, ohne Auslassung irgend einer mir bekannt gewordenen und für die Erklärung bedeutenden, mitgetheilt. Soll auf diese eine Theorie gegründet werden, so kann dieselbe auf eine dreifache Weise gebildet seyn, entweder indem man die gesammten Erscheinungen auf ein gemeinsames, aus ihnen selbst entnommenes, Gesetz zurückführt, oder wenn man hiermit nicht zufrieden, dieses Gesetz selbst wieder auf andere Naturgesetze gründet, wonach ähnliche und verwandte Phänomene erfolgen, so daß also das neu aufgefundene Gesetz mit schon bekannten zusammenfällt, oder endlich wenn man das eigentliche Wesen der wirksamen Potenz und der ihr eigenthümlich zukommenden Kräfte nebst ihrem gegenseitigen Verhältnisse zu ergründen sucht. In Beziehung auf diese letztere Aufgabe müssen wir uns bescheiden, daß wir bis jetzt weder irgend einen materiellen Stoff noch eine Kraft an sich und ihrem eigentlichen Wesen nach kennen, wenn anders dieses Wesen nicht in den uns bekannten Eigenschaften und Wirkungsarten derselben gegeben ist; wir dürfen daher nicht erwarten, das eigentliche Wesen des Elektromagnetismus anders zu erkennen, als in sofern wir das oder die allgemeinen Gesetze seiner Wirksamkeit ergründen. Sollen aber, nach der ersteren Bestimmung, alle Phänomene bloß auf eine gemeinsame Regel, eine allen zum Grunde liegende Norm zurückgebracht werden, ohne daß man das eigentliche Wesen derselben zu bestimmen sich vornimmt, so ist dieses durch alle diejenigen geschehen, welche eine Theorie derselben aufzustellen versucht haben, und dieses ist bei der Einfachheit der Sache durchaus nicht schwierig. Obgleich hierbei von den verschiedenen Physikern verschiedene Ausdrücke gewählt sind, so kommen doch alle Darstellungen auf das Nämliche zurück, und der Vorzug der einen

vor der andern kann bloß in der Leichtigkeit der Uebersicht des Ganzen liegen. So ist AMPÈRE's Ausdruck einer Entstehung des Nordpols durch eine von Osten kommende elektrische Strömung, mit dem durch GILBERT gewählten einer links gerichteten Abweichung des Nordpols unter dem durchströmten Leitungsdrahte dem Wesen nach identisch, und eben dieses ließe sich von den übrigen Vorstellungsarten nachweisen. Die von mir gewählte Darstellung der Thatsachen schien mir deswegen die beste, weil sie durchaus keine Theorie einmischt, sondern die Phänomene allein in ihrer ganzen Einfachheit wiedergiebt, und außerdem von dem Verhalten des magnetischen Poles nicht etwa *über* oder *unter* dem Leitungsdrahte, sondern in seinem ganzen Umfange entlehnt ist. Inzwischen ist hierdurch schlechthin keine Theorie, sondern bloß eine nackte Darstellung der elektromagnetischen Erscheinungen gegeben, und wenn jene verlangt wird, so müssen bei der Unmöglichkeit, das eigentliche Wesen des Elektromagnetismus zu ergründen, zum mindesten seine Erscheinungen mit andern Naturphänomenen in Zusammenhang gebracht werden, welches dann der oben angegebenen zweiten Forderung an eine Theorie genügen würde. Die hiermit zusammenhängenden Naturerscheinungen aber, welche ihrem eigentlichen Wesen nach zwar unbekannt sind, rücksichtlich der Gesetze ihres Verhaltens aber zu den unlängst bekannten gezählt werden, sind die *elektrischen* und *magnetischen*, welche durch die wichtige Entdeckung des *Elektromagnetismus* in eine innige Verbindung treten, und namentlich steht jetzt der Magnetismus mit seinen früher allein bekannten höchst einfachen Erscheinungen und wenigen Gesetzen nicht mehr fast ganz außer aller Verbindung mit den übrigen Naturkräften und Phänomenen. Diejenigen Forderungen, welche sonach billigerweise an eine Theorie des Elektromagnetismus gemacht werden können, betreffen hauptsächlich die Beantwortung der Fragen, in welchem Verhältniß derselbe zu jenen beiden stehe, und ob seine Erscheinungen mehr der Elektrizität oder dem Magnetismus angehören oder zwischen beiden in der Mitte liegen, und ein gewisses eigenthümliches, für sich bestehendes Ganzes bilden.

Von der Entdeckung des Elektromagnetismus an bis auf diesen Augenblick sind alle Physiker darüber mit einander einverstanden gewesen, die elektromagnetischen Erscheinungen



seyen schlechthin als magnetische anzusehen, jedoch von einer eigenthümlichen Modification, deren Bestimmung eben die Schwierigkeit der Sache und das Abweichende in den verschiedenen Ansichten und Bestimmungen ausmacht, welche deswegen eine nähere Prüfung verdienen. Rücksichtlich auf das Verhältniß zur Elektricität sind die Meinungen getheilt und einander entgegengesetzt. Einige Physiker nämlich nehmen an, oder vielmehr es scheint aus ihrer Darstellung die Meinung zu folgen, *Elektricität und Magnetismus seyen einander gleich*, es gehe die eine in den andern über; andere dagegen halten *beide für verschiedene Potenzen*, legen einer jeden derselben ein eigenthümliches Substrat unter, sofern sie sich nicht zu der Ansicht bekennen, daß eine Kraft ohne ein materielles Substrat für sich allein wirksam seyn könne, und sie müssen sonach annehmen, der Magnetismus werde im elektrischen Leitungsdrahte auf eine gewisse individuelle, hierdurch erst erkannte, Weise hervorgerufen oder freigemacht, welche dann den anderweitigen Erregungen des Magnetismus entweder ähnlich oder von diesen verschieden seyn kann.

Prüfen wir zuerst jene Ansicht, wonach *Elektricität und Magnetismus gleich seyn sollen*, so zeigt sich bald, daß diese bei weitem die dunkelste sey, selbst schon hinsichtlich des bloßen Ausdrucks einer Identität oder wesentlichen Gleichartigkeit. Daß diese letztere im strengsten Sinne zwischen zwei so wesentlich verschiedenen Potenzen angenommen werde, deren Gesammterscheinungen bei der Anwendung von nur wenigem Scharfsinne auch durch die kühnste Phantasie nicht vereinigt werden können, läßt sich kaum denken. Ohnehin hat die Geschichte der Naturwissenschaften genügend bewiesen, wie weit man vom eigentlichen Ziele entfernt war, als man alle Stoffe auf wenige Grundstoffe zurückbrachte, in allen Erscheinungen der Imponderabilien aber einen Universaläther oder eine Universalkraft zu finden glaubte. Selbst das Phlogiston, welches mehr durch speculirende Phantasie als durch kritische Prüfung genauer Beobachtungen eingebürgert war, diente nur dazu, die Erscheinungen in ein undurchdringliches Dunkel zu hüllen, und das eigentliche Licht ging der Wissenschaft erst dadurch auf, daß LAVOISIER das durch unterscheidende Merkmale Verschiedene sonderte, und einem jeden eigenthümlichen Stoffe seinen besonderen Platz anwies. Daß aber Elektricität

und Magnetismus als wesentlich verschiedene Potenzen, und selbst in den elektromagnetischen Erscheinungen durch unterscheidende Merkmale gesondert hervortreten, ist keinen Augenblick zweifelhaft. Um nur einige der wesentlichsten dieser unterscheidenden Kennzeichen namhaft zu machen, so wird die Elektrizität im Leitungsdrahte durch die gewöhnlichen Nichtleiter isolirt; während der zugleich hervorgerufene Magnetismus dieselben frei durchdringt, ein Argument, welches DAVY<sup>1</sup> allein schon für genügend hält, um die Meinung einer Gleichheit beider für unstatthaft zu erklären. Umgekehrt zeigen auch die stärksten Magnete keine einzige elektrische Wirkung, indem sie weder allgemein leichte Körper anziehen und abstoßen, noch auch durch ihren Magnetismus chemische Veränderungen hervorbringen, ja sie verhalten sich sogar im Kreise der Volta'schen Säule als bloße metallische Leiter (II. 3. d.) und äußern in dem Falle, wenn man ihre Pole auch bei größter Kraft derselben mit den Enden eines kräftigen Multiplikators verbindet, auf die empfindlichste Nadel durch dieses unglaubliche Verstärkungsmittel nicht den mindesten Einfluß. Endlich hat unter andern C. H. PFAFF nachgewiesen (III. A. 13), daß in einem von einfacher Reibungselektrizität durchströmten Drahte eine noch sichtbare Funken zeigende Menge von Elektrizität bleibend vorhanden ist, ohne daß derselbe auch nur die mindesten Spuren einer magnetischen Wirkung auf die empfindlichsten Nadeln hervorzubringen vermag. Man müßte in einem solchen Leiter also freie Elektrizität = Magnetismus als vorhandenseyend und doch nicht wirksam annehmen, welches ein Widerspruch ist, oder nachweisen, warum diese Art der Elektrizität kein Magnetismus sey, wodurch aber der aufgestellte Satz wieder aufgehoben wird. Sucht man indels den Beweis für ihre Identität hauptsächlich darin, daß die Elektrizität den Magnetismus in dem leitenden Körper hervorruft, so ist es noch fraglich, ob dieses nicht durch einen mechanischen Schlag mit einem hölzernen Hammer während der Dauer desselben in einem geringen Grade gleichfalls geschieht, und da dieser im Stahl bleibenden Magnetismus erregt, so könnte man hiernach auf gleiche Weise entweder den Hammer selbst oder den Schlag mit demselben für identisch mit Elektrizität und Magnetismus ansehen.

---

1 Phil. Tr. 1821. I. S. 7. Vergl. G. LXIX. 77. LXXI. 240.

Wenn nun aber bei so auffallenden Verschiedenheiten in ihren Wirkungen Elektricität und Magnetismus von den scharfsinnigsten Gelehrten für wesentlich identisch angesehen werden, namentlich von dem berühmten Entdecker des Elektromagnetismus, OERSTED, und dem um die vollständige Bearbeitung dieses Gegenstandes so verdienten AMPÈRE, denen noch v. YELIN, PRECHTL und andere zugezählt werden können, so dringt sich nothwendig die Frage auf, wie diese von ihnen behauptete Identität zu verstehen und mit den augenfalligst widersprechenden Erscheinungen zu vereinigen sey. Indefs ist eine genügende Antwort hierauf wegen der Dunkelheiten in den gewählten Ausdrücken nichts weniger als leicht. Im Allgemeinen läßt sich inzwischen so viel als gewiß erkennen, daß bei der behaupteten Gleichheit von dieser nicht in so fern die Rede sey, als ob beiden in den individuellen Arten ihrer Wirksamkeit ganz gleiche Thätigkeitsäußerungen zugeschrieben würden, welches auch in der That unmöglich wäre, sondern es soll nur beiden ein und dasselbe Princip zum Grunde liegen. Leider aber kennen wir im ganzen Gebiete der Natur weder irgend einen wägbaren Stoff, noch auch eine einzige sogenannte unwägbare Potenz ihrem eigentlichen Wesen nach in ihrem ganzen Umfange, viel weniger aber irgend eine der wirksamen Kräfte, und man kann also schon im Voraus wissen, was von einer solchen Bestimmung über die Grundkräfte zu halten sey, welche noch dazu auf eine in den Erscheinungen selbst die auffallendsten Widersprüche findende Gleichheit derselben führt. Ein weit sicherer Weg der Forschung war vielmehr der, von den Phänomenen auf die nächste Ursache derselben zu schließen, und auf diese Weise müssen Elektricität und Magnetismus für verschiedene Potenzen gehalten werden.

Die Vorstellungen derjenigen, welche sich zu der genannten Identität bekennen, sind übrigens nicht gleich. Nach OERSTED, VON YELIN u. a. sind die Aeufserungen beider zwar verschieden, allein sie zeigen so viel Uebereinstimmendes, und sind in ihrer ursprünglichen Entwicklung so innig mit einander verbunden, daß sie sich auf eine und dieselbe Grundkraft zurückbringen lassen, welche sich in ihnen nur verschieden modificirt zeigt. Dieser Vorstellung kann man nicht anders beitreten, als wenn man dem ganzen, hierbei zum Grunde liegenden Systeme huldigt, wonach alles Materielle zuletzt auf eine



oder wenige Grundkräfte zurückgebracht wird, eine Theorie, welche die Wissenschaft nicht gefördert hat und nicht fördern kann<sup>1</sup>. Die Ansichten *Ampère's* und seiner Anhänger sind hiervon verschieden. Ohne die ganze Natur auf entgegengesetzte Urkräfte zurückzuführen, welches mindestens aus seiner Darstellung des Elektromagnetismus nicht folgt, drückt er bloß das Verhalten des Leiters der Elektrizität rücksichtlich auf den in ihm hervorgerufenen Magnetismus aus, und behauptet dabei nicht, letzterer werde durch die erstere hervorgerufen, noch auch werde jene in diesen ganz eigentlich umgewandelt, vielmehr liefere die Elektrizität oder die elektrische Strömung den Magnetismus unmittelbar, sie sey selbst Magnetismus. Hiernach soll auch der tellurische Magnetismus aus denjenigen elektrischen Strömungen bestehen, welche durch die Sonne aufgeregt stets von Osten nach Westen die Erde umkreisen. *AMPÈRE* hat sich offenbar durch seinen Eifer, die höchst interessante neue Entdeckung vollständig zu erklären, verleiten lassen zu übersehen, daß in seiner Darstellung der Sache derjenige Fehler obwaltet, welchen man einen Kreis im Beweise nennt. Weil nämlich der elektrische Strom den Leiter magnetisch polarisch macht, so schließt er, auch der gemeine Magnet müsse durch solche Strömungen polarisch seyn, und weil der Magnet Pole zeigt, so müssen solche elektrische Strömungen existiren, welche als solche, wiederum dem Stahle die ihm eigenthümlichen Pole geben. Wollte *AMPÈRE* bloß aus Erfahrungen unmittelbar seine Theorie ableiten, so wäre es besser gewesen, diese vorausgesetzten Strömungen künstlich nachzubilden. Ein frei schwebender Stahlstab einem auf seine Axe normal gerichteten, über seine ganze Länge ausgedehnten elektrischen Strome aus Spitzen ausgesetzt, wird nicht magnetisch, und doch müssen diese Strömungen stärker seyn als die tellurischen, weil man jene wahrnimmt, diese aber auch nicht mit den feinsten Instrumenten. Man könnte hiergegen einwenden, daß zwischen solchen elektrischen Strömungen und denen über den ganzen Erdball stattfindenden, welche diesem den tellurischen Magnetismus ertheilen sollen, ein großer Unterschied statt finde. Allein hierauf ist zu erwiedern, daß wir die Wechsel und Schwankungen der atmosphärischen Elektrizität, welche doch ohne Zweifel mit der

---

<sup>1</sup> Vergl. *Materie*.

tellurischen in engster Wechselwirkung stehen, sehr genau kennen, daß diese indess weder von einer polarischen noch aequatorischen Strömung irgend eine Spur zeigen, und wollte man also eine solche, auf keine directe Beobachtung, sondern bloß auf eine erst zu beweisende Wirkung gegründete, Ursache des tellurischen Magnetismus dennoch einer Theorie als erwiesene Thatsache zum Grunde legen, so gliche dieses den bekannten Erklärungen älterer Physiker aus dem Elementarfeuer, welchem alle Eigenschaften des gewöhnlichen Feuers beigelegt wurden, mit Ausnahme des Erwärmens und Brennens, wodurch wir indess allein den Begriff des Feuers erhalten haben<sup>1</sup>.

PRECHTL's Vorstellung von der Identität der Elektricität und des Magnetismus liegt zwischen den beiden eben erwähnten etwa in der Mitte, kann aber hier nur in ihren allgemeinsten Principien kurz angedeutet werden. Schon vor der Entdeckung des Elektromagnetismus glaubte Prechtl die wichtigsten Naturerscheinungen auf einen attractiven und einen chemischen Effect der Elektricität zurückbringen zu können, welche sich in ihrer Allgemeinheit als Magnetismus und Chemismus zeigen sollen. Für diese Ansicht schien ihm eine unerwartete Bestätigung durch OERSTED's Entdeckung gegeben zu seyn. Die Volta'sche Säule nämlich soll eben diese zwei Effecte zeigen, den attractiven als großplattige und den chemischen als vielelementige, und beide Kräfte sollen sich einander aufheben. — So wie aber jener erste Satz als bloßes Spiel der Phantasie erscheinen muß, so stimmt dieser letztere mit dem bekannten Verhalten der Säule selbst nicht überein, welche als bloßer Erreger der Elektricität diese rücksichtlich des Quantitativen den Metallflächen, rücksichtlich des Intensiven den Mengen der Elemente proportional hervorruft, ohne ein gegenseitiges Aufheben dieser beiden Thätigkeiten. Daß aber die Elektricität unter verschiedenen Bedingungen der Leitung und Strömung verschiedenartige Effecte zeigen könne, darf nicht mehr auffallen, seitdem man unter andern weiß, daß ein und dieselbe und auf gleiche Weise geladene Flasche das Schießpulver durch einen nassen Bindfaden entzündet, durch einen Metalldraht aber bloß umherstreuet. — Der elektrische Leitungsdraht ist dann fer-

---

<sup>1</sup> Ein Hauptargument gegen diese Vorstellung Ampère's. S. unten IV. F. 2.

ner nach **PRECHTL** ein eigentlicher Magnet, und als eine trockne Säule zu betrachten, in welcher die nämliche Elektricitäts-Vertheilung vorhanden ist, wie in der isolirten Säule. „Eine wahre trockne Säule ist daher eine wahre magnetische Säule: sie wird nicht nur den Magneten afficiren, sondern sie wird auch bei hinlänglicher Intensität (durch die Anzahl der Schichten bewirkt) die tellurische Polarität zeigen<sup>1</sup>.“ — Hemmte nicht nach vielfachen Erfahrungen der Eifer, eine allgemeine Construction der Naturgesetze durch Speculation aufzufinden, die freie Urtheilskraft selbst großer Gelehrten, so wäre ungreiflich, wie ein so erfahrener und scharfsichtiger Naturforscher, als **PRECHTL** ohne Widerrede ist, in diesen letzten Sätzen gerade das Gegentheil von demjenigen aufstellen konnte, was die Beobachtung und eine hierauf gegründete Theorie ergiebt und ergeben muß. Die Elektricität nämlich sowohl allgemein als auch hauptsächlich die der Volta'schen Säule äußert die magnetischen Wirkungen so viel leichter und mit so viel größerer Stärke, je freier und ungehinderter sie strömt, weswegen zwei elektromotorische Elemente, durch die bestleitende Flüssigkeit getrennt, dem Verbindungsdrahte den stärksten Magnetismus ertheilen. Hiermit nicht wohl verträglich ist **PRECHTL**'s Hypothese, daß in einer solchen zweiplattigen Säule die stärkste Repulsion, in einer mehrplattigen der stärkste Chemismus gegeben sey, indem bekanntlich **SINGER**'s Riesenapparat und **HARK**'s Deslagator am feinsten Elektrometer kaum eine Spur der Repulsion oder Attraction zeigen. Da aber jede unvollkommene Leitung, noch mehr aber jeder trockne Zwischenkörper, durch Erschwerung der freien elektrischen Strömung die Erzeugung des Magnetismus schwächt oder gänzlich aufhebt, so ist gar nicht abzusehen, wie eine trockne Säule vorzugsweise ein Magnet werden sollte, welche vielmehr den Versuchen zu Folge gar keine elektromagnetische Wirkungen zeigt. (II. i. A.) Ungleich richtiger, vollkommen naturgemäß und klar ist es dagegen, wenn **SEEBECK**<sup>2</sup> aus seinen Versuchen gerade den entgegengesetzten Schluß folgert. Indem nämlich die elektromagnetische Wirksamkeit mit der Vermehrung der Plattenpaare abnahm, wobei aber bekanntlich die elektrische Spannung wächst,

---

1 G. LXVII. 82 bis 84.

2 Berlin. Denksch. 1820 — 21. S. 308 u. 9.



eine trockne Säule von 800 Lagen dagegen nicht die mindeste Wirkung auf die Magnetnadel äußerte, ein Goldblattelektrometer aber zum Anschlagen brachte, so ist eine wesentliche Verschiedenheit der Elektrizität und des Magnetismus keinen Augenblick zu bezweifeln.

Späterhin hat sich indeß PRECHTL selbst gegen eine Identität der Elektrizität und des Magnetismus erklärt, da die Wirkungsarten beider verschieden sind. Allein diese Verschiedenheit beider bezieht sich dennoch zunächst nur auf die Erscheinungen, welche sie darbieten, indem übrigens beide auf einer einzigen Grundursache beruhen sollen<sup>1</sup>, welches also auf OERSTED'S Ansicht zurückkommt.

Aus dieser Darstellung geht wohl unverkennbar hervor, daß wir noch weit entfernt sind, die Naturphänomene aus ihren höchsten und einfachsten Grundgesetzen ableiten oder auf diese zurückführen zu können. Wäre dieses überhaupt möglich, so konnte es schon früher geschehen, und bedurfte es hierzu nicht erst der Entdeckung des Elektromagnetismus, welcher eben seiner Neuheit wegen noch obendrein am wenigsten geeignet war, diesen kühnen Versuch daran zu wagen. Von einer Theorie des Elektromagnetismus kann also nichts weiter gefordert werden, als daß sie *die gesammten Erscheinungen desselben unter ein oder einige allgemeine und mit sich selbst übereinstimmende Hauptgesetze bringe, und wo möglich zugleich zeige, in wie fern diese mit den bekannten Gesetzen der Elektrizität und des Magnetismus übereinstimmen.* Diese höchst schwierige Aufgabe ist zwar von verschiedenen Gelehrten versucht, ohne daß es jedoch bis jetzt nach meiner Ansicht noch irgend einem gelungen ist, sie völlig befriedigend zu lösen, welches vielleicht hierbei eben wie bei so manchen andern Gegenständen der Naturforschung dem menschlichen Geiste für immer unmöglich bleibt. Es ist indeß erforderlich, die verschiedenen Theorien einzeln zu prüfen, damit sie künftigen Versuchen dieser Art zur Grundlage dienen können. Hierbei bleibt es unberücksichtigt, welche Vorstellungen über das eigentliche Wesen der Elektrizität und des Magnetismus zum Grunde liegen, wenn nur die Theorie die *Erscheinungen selbst* genügend ausdrückt und erklärt.

---

<sup>1</sup> Kastner's Archiv. II. 164.

## A. Oersted's Theorie.

Diese muß als die zuerst aufgestellte und noch mehr wegen des berühmten Erfinders des Elektromagnetismus billig voranstehen, kann aber wegen ihrer Einfachheit dem Wesen nach mit wenigen Worten dargestellt werden. Schon in der ersten Schrift, wodurch die neue Entdeckung bekannt wurde<sup>1</sup>, stellte OERSTED die Hypothese auf, daß die Elektrizität auf die magnetischen Theilchen der Körper wirke, welche einen Widerstand dagegen ausübten, und dadurch in Bewegung gesetzt würden. Die Bewegung der Elektrizität in den Leitern konnte nicht anders als fortschreitend angenommen werden, und da die Bewegung des magnetischen Poles um den Leitungsdraht kreisförmig erschien, so konnten beide nicht anders als in einer schraubenförmigen Umkreisung vereinigt werden, weswegen OERSTED der Elektrizität oder vielmehr dem hierdurch erzeugten Magnetismus eine solche zuschrieb. Bei der Annahme von zwei Elektrizitäten sollte dann die  $+$  E. in ihrer Wirbelbewegung den Südpol des Magnetes zurückstoßen, die  $-$  E. aber in entgegengesetzter Richtung wirbelnd den Nordpol, beide aber auf die entgegengesetzten Magnetismen gar keinen Einfluß ausüben. Nach späteren ausführlicheren Erklärungen OERSTED's<sup>2</sup> ist ein Hauptsatz seiner Theorie, daß in dem mit Widerstand verknüpften Zusammentreffen der entgegengesetzten Elektrizitäten diese eine eigenthümliche Wirkungsform annehmen, nach welcher die positiv elektrische Kraft den magnetischen Südpol abstößt, den Nordpol anzieht; die negative dagegen den Nordpol abstößt und den Südpol anzieht; die Bewegung beider Elektrizitäten geschieht aber in einer Schraubenlinie. OERSTED erläutert seine Ideen durch eine graphische Darstellung. Es bezeichnet nämlich AB eine solche in eine gerade Linie ausge-  
spannte spiralförmige Windung, deren Magnetismen von B mit  $+$  anfangend nach A hin in  $-$  übergehen, indem jenes die Zu-  
strömung der positiven, dieses dagegen der negativen Elektrizität bezeichnet. In der Richtung von  $+$  aus wird dann der Süd-

Fig. 122.

<sup>1</sup> Experimenta circa efficaciam conflictus electrici in acum magneticam. Hafniae 21. Jul. 1820. Für die Theorie der Wirbel hat sich außerdem hauptsächlich WOLLASTON erklärt. S. G. LXVIII. 32.

<sup>2</sup> Schweigg. J. XXXII. 199. XXXIII. 123.

pol der Magnetnadel, von — aus aber der Nordpol abgestoßen. Biegt man einen so geformten Stab in einen Kreis, so stellt derselbe einen Querschnitt des elektrischen Leitungsdrahtes vor. Ob dann die gesammten Lagen dieser magnetischen Polaritäten schraubenförmige Windungen oder Kreise bilden, läßt OERSTED zwar in gewisser Hinsicht zweifelhaft, ist aber geneigter die erstere Meinung anzunehmen. Hält man nämlich nach der bisher üblichen Ansicht die Bewegung der Elektricität in dem Leiter für eine fortschreitende, so muß aus dieser und der Umkreisung um denselben nothwendig die schraubenförmige entstehen, wobei dann die Gründe entwickelt werden, nach denen man die einzelnen Windungen für einander ausnehmend nahe liegend anzunehmen hat; besteht aber der Fortgang der Elektricität aus Pulsationen, wie in der Schall- und Lichtbewegung, so würde man Kreise anzunehmen haben. Daß die letztere Vorstellungsart unzulässig sey, verdient kaum bemerkt zu werden; denn abgesehen davon, daß auch in der Schall- und Lichtbewegung allerdings ein Fortschreiten und nicht bloß eine kreisförmige Wellenschwingung statt findet, so kann man ja eine Entladung, mithin eine eigentliche Ausströmung und Fortführung der Elektricität aus solchen Körpern, worin sie angehäuft ist, nachweisen, wobei das ausnehmend schnelle Durchlaufen der positiven und negativen Elektricität von einem Ende des längsten Leitungsdrahtes zum andern schon daraus unwidersprechlich hervorgeht, daß sie am entfernten Ende nicht eher wirksam seyn kann, als bis sie dort angekommen ist. Man würde sich aber in einen Widerstreit mit den ausgemachtsten elektrischen Erscheinungen verwickeln, wenn man annehmen wollte, daß die Elektricität nicht wirklich in den Leiter eindringe, sondern demselben nur gewisse Pulsus zur Fortpflanzung mittheile. Bei dem außerordentlich schnellen Fortgange der Elektricität in den vollkommenen Leitern muß man geneigt seyn, die sie nach Oersted umgebenden Schraubenlinien für merklich gestreckt zu halten. Weil dieses aber zu den Erscheinungen nicht paßt, so sollen sie vielmehr den Kreisen unendlich nahe kommen, indem er die fortschreitende Bewegung für verschwindend klein gegen die umkreisende ansieht, was sich freilich durch Beobachtung weder prüfen noch widerlegen läßt, bei der schnellen Fortleitung der Elektricität aber mindestens unvorstellbar wird.



Nimmt man einmal diese Wirbeltheorie an, so folgt das elektromagnetische Hauptphänomen aus derselben sehr leicht. Ist nämlich A der Querschnitt eines verticalen elektrischen Leiters, sind B und C zwei Magnetnadeln, so werden ihre Pole beide nach der nämlichen Seite, und zwar wie es die Zeichnung ausdrückt, östlich abweichen, a durch die von Westen kommende negative, b durch die in eben dieser Richtung wirbelnde positive Elektrizität. Indem aber alle elektromagnetische Erscheinungen oben auf diesen einen Hauptversuch zurückgeführt sind, so würde es überflüssig seyn, noch weiter zu zeigen, wie Oersted namentlich die durch AMPÈRE gemachte und so hoch angeschlagene Entdeckung, daß zwei parallele elektrische Leiter bei gleichlaufender Strömung sich anziehen, bei ungleichlaufender aber abstossen, ohne Schwierigkeit zu erklären vermag, und daher die von jenem aufgestellte Theorie nur als eine weitere Ausbildung der seinigen anzusehen geneigt ist.

Gegen diese Theorie sind verschiedene Einwendungen gemacht, und man kann bei ihrer genauen Prüfung nicht umhin zu gestehen, daß sie mit einiger Willkühr erfunden ist, und weder alle Erscheinungen erklärt noch auch damit überhaupt in Einklang zu bringen ist, so gern sonst jeder gerade dieser am liebsten beipflichten würde, theils aus Achtung gegen ihren Erfinder, theils wegen der Einfachheit, womit sie aus dem zuerst aufgefundenen Hauptphänomene abgeleitet ist. Folgende sind die hauptsächlichsten Gründe, welche derselben im Wege stehen.

1. *Die Annahme einer Wirbelbewegung der Elektrizität oder des Magnetismus ist an sich willkührlich und durch keine Thatsache hinlänglich begründet, steht vielmehr mit einigen im Widerspruche.* Der Elektrizität, als solcher, können zuvörderst keine solche Wirbel zugeschrieben werden, denn was man bei Wasserhosen und Landtromben wahrnimmt, ist secundäre Wirkung der elektrischen Anziehung, und daraus zu erklären, daß freischwebende Massen durch ungleichen Druck, excentrischen Stoß, partielle Anziehung u. dgl. eine solche Bewegung nach mechanischen Gesetzen sehr leicht annehmen, wie namentlich durch die Rotationen der Luftballons und der großen Massen des Polareises genugsam erwiesen ist. Die Elektrizität wirkt nach zahllosen und unzweideutigen Erscheinungen nur in gerader Linie anziehend und abstossend, und jeder leichte Körper wird durchaus nur in dieser Richtung einem elek-

trischen Leiter genähert oder von ihm zurückgestoßen. Die Wirbelbewegung kann daher dem erregten Magnetismus keineswegs durch die Elektrizität mitgetheilt werden, sondern sie müßte in ihm selbst zu suchen seyn, zu welcher Annahme aber wieder kein Grund in dem Verhalten desselben bei gemeinen Magneten zu suchen ist, indem diese vielmehr sich wechselseitig gleichfalls in geradliniger Richtung anziehen und abstossen. Ueberlegt man aber weiter, daß die elektromagnetischen Wirkungen eines in die vollkommensten Isolatoren eingeschlossenen Verbindungsdrahtes durchaus unverändert bleiben, so würde hieraus folgen, daß die magnetischen Wirbel erst *aufserhalb* der isolirenden Zwischenmittel anfangen müßten, wonach das Willkührliche einer solchen Hypothese noch mehr in die Augen fällt<sup>1</sup>.

2. *Die Theorie ist in sich nicht consequent und kaum vorstellbar.* Da die Elektrizität die angenommene rotirende Bewegung erweislich nicht hat, so müßte man es als eine individuelle Wirkung derselben ansehen, daß sie dem Magnetismus diese Umkreisung mittheilte, und hiergegen wäre nichts einzuwenden, wenn man eine solche als durch das Verhalten der Magnetnadel factisch erwiesen ansehen wollte. Ist aber der Leiter in einen vollkommenen elektrischen Isolator eingeschlossen, durch welchen die Elektrizität nicht dringt, so ist nicht abzusehen, wie dann, aufserhalb des isolirt abgeschlossenen elektrischen Leiters, noch beide Magnetismen in entgegengesetzter Richtung umkreisen, und stets von einander getrennt die ihnen eigenthümliche Anziehung und Abstossung gegen jeden genäherten Pol, nur *nicht gegen sich selbst* ausüben sollten, indem sie im letzteren Falle sich zur Indifferenz neutralisiren müßten. Hier tritt also der Fall ein, daß man ihnen eine bekannte wesentliche Wirksamkeit zugleich beilegen und auch absprechen müßte. Unfallsbar wird aber die Vorstellung solcher Wirbel, wenn man die Geschwindigkeit berücksichtigt, welche die äußersten Theile derselben erhalten müßten. Nach BOECKMANN (III. B. 15.) wirkt ein elektrischer Funken aus einer Flasche von mittlerer Größe bis auf 4 F. Entfernung noch so stark auf eine Stahlnadel, daß diese Spuren des erregten Magnetismus zeigt, und nach SEEBECK (III. A. 9.) übt der Verbindungsdraht unge-

---

1 Vergl. Pfaff der Elektromagnetismus u. s. w. S. 216.

wöhnlich starker Elektromotoren bis auf 10 F. noch ablenkende Kraft auf eine Nadel aus. Hiernach müßten die Wirbel einen Cylinder um den Leitungsdraht bilden, dessen Durchmesser 20 F. betrüge, und wenn dann die bekanntlich große Geschwindigkeit der durchströmenden Elektrizität verschwindend klein gegen die der Wirbel wäre, wie OERSTED deswegen annimmt, damit die schraubenförmigen Bahnen nahe kreisförmig werden, so müßten die äußersten magnetischen Theilchen eine Geschwindigkeit erhalten, welche die des Lichtes um ein Vielfaches übertreffen würde. Ströme aber die Elektrizität gar durch Spiralen oder Multiplicatoren, so ist nicht abzusehen, wie diese dicken Wirbelcylinder neben einander ohne gegenseitige Störung bestehen könnten.

Ferner aber zeigt sich in dieser Theorie eine Inconsequenz, welche aus der Annahme einer Identität der Elektrizität und des Magnetismus nothwendig entstehen mußte, indem das Bestreben diese zu demonstrieren mit dem unbezwinglichen Gefühle ihrer reellen Verschiedenheit in Widerspruch kommt. OERSTED gesteht nämlich die Bewegung der Elektrizität als solcher im Leitungsdrahte als eine wirkliche Strömung oder als wellenartige Pulsus zu, und in soweit ist sie Elektrizität und kein Magnetismus. Zugleich aber erzeugt sie magnetische Wirbel, welche den Leiter umkreisen, aber keine elektrische Wirkungen äußern, mithin zum Magnetismus und nicht zur Elektrizität gehören. Ist nun die Rede insbesondere von einem in eine isolirende Hülle eingeschlossenen Leiter, so bleibt um so auffallender die Frage unbeantwortet, woher der außerhalb der Isolirung wirksame Magnetismus komme. Die im Leiter befindliche, der Isolirung unterworfen, Elektrizität kann es nicht seyn, da diese sich fortschreitend bewegt und durch ihre zerlegende Kraft auf Alkalien und Säuren, desgleichen durch die Erhitzung der Metalle ihre Natur und Wirksamkeit bezeugt, ohne die magnetischen Wirkungen dadurch aufzuheben, auch kann diese nicht durch die Isolirung dringen, und eine Hauptfrage über den Ursprung des Magnetismus in den Wirbeln bleibt sonach ganz unerörtert.

3. *Endlich erklärt diese Theorie nicht alle Phänomene und steht vielmehr mit einigen im Widerspruche*, so einfach auch die anfängliche Hupterscheinung in derselben dargestellt ist. Jede Bewegung zuvörderst, welche einem magnetischen



Körper durch die umkreisenden Wirbel gegeben werden kann, liegt in gleichem Abstände von der geometrischen Axe des Leitungsdrahtes, und kann sich dieser unmöglich nähern, weit eher von derselben vermöge der Schwungkraft entfernen, mithin ist das Anhängen des Eisenfeilichts an den Verbindungsdraht der Elektromotoren hiermit im Widerspruche. Auch die oben (III. A. 8.) angegebene völlige Umkehrung der Nadel ist aus dieser Theorie nicht erklärlich, sobald man die Wirbel als fast kreisförmig betrachtet, und wollte man zu der schraubenförmigen Bewegung seine Zuflucht nehmen, so müßte es einen vom rechten Winkel wenig abweichenden geben, bei welchem die Tangente an die Richtung des Wirbels mit der Axe der Nadel zusammenfiel, und daher jede Bewegung der letzteren unmöglich würde, was der Erfahrung widerstreitet<sup>1</sup>. Endlich bemerkt SCHWEIGER<sup>2</sup>, daß die Wirbel verschiedener neben einander liegender Leiter einander stören müßten, indem die zwischen je zwei Drähte fallenden bei gleicher Richtung der elektrischen Strömungen einander begegnen. OERSTED könnte dieses Argument allerdings für sich benutzen, indem der magnetische Pol genau in der Mitte zwischen zwei Leitern indifferent wird (III. E. i. A.), allein dann ist unbegreiflich, warum eine spiralförmige Scheibe an der einen Seite bloß nordpolarisch und an der andern südpolarch wirkt (III. A. 11.), da doch beide Magnetismen jedes Theil des Leitungsdrahtes mit gleicher Stärke umkreisen sollen.

Man sieht bald, daß OERSTED seine Theorie zu frühe aufgestellt habe, ehe noch alle Thatsachen genügend bekannt waren, weswegen sie denn gerade mit den später aufgefundenen unvereinbar ist.

## B. Faraday's Princip der kreisförmigen Bewegung.

FARADAY<sup>3</sup> hat keine vollständige Theorie des Elektromagnetismus aufgestellt, allein bei seinen vielen, für die Erweiterung dieses Theiles der Naturlehre höchst wichtigen Ver-

<sup>1</sup> Vergl. PFAFF der Elektromagnetismus u. s. w. S. 215. POGENDORF bei G. LXVIII. 207.

<sup>2</sup> Journ. XXXIII. 123.

<sup>3</sup> G. LXXI. 163.

suchen geht er vorzugsweise von dem Grundsatz aus, daß der magnetische Pol um den galvanischen Leiter oder letzterer um jenen eine kreisförmige Bewegung erhalten müsse (III. C. 6), und seine Ansichten schlossen sich daher im Allgemeinen an die eben erörterten an. Ohne inzwischen seine Meinung ausdrücklich zu äußern, scheint er doch der Autorität WOLLASTON's zu folgen, nach welchem ein nach einer Seite um einen Volta'schen Leiter kreisender elektrischer Strom alle Erscheinungen genügend erklärt. Was er übrigens von tangentialen Kräften äußert, welche hierbei gleichfalls thätig seyn sollen, und worauf er die Phänomene zurückführen zu wollen scheint, ist dunkel, und da er das Ganze nicht zu einem vollständigen Systeme geordnet hat, so übergehe ich die Sache lieber ganz.

### C. Ampère's Theorie.

AMPÈRE, welcher sich vom Anfange der Entdeckung des Elektromagnetismus an um diesen Zweig der Naturlehre bei weitem am meisten verdient gemacht hat, stellte bald nachher eine Theorie auf, unter welche er alle die verschiedenen Phänomene zu vereinigen suchte, und auf welche er die von ihm selbst beobachteten und aufgefundenen Erscheinungen mit anscheinend größser Consequenz zurückführte. Er selbst hat diese später nur noch wenig ausgebildet; dargestellt ist sie außerdem aber insbesondere durch GILBERT<sup>1</sup>, BABINET<sup>2</sup>, SAVARY<sup>3</sup>, DEMONFERRAND<sup>4</sup> und andere. Man erhält eine vollständige Uebersicht derselben aus den zahlreichen Aufsätzen des Erfinders in der bekannten Zeitschrift von GAY-LÜSSAC und ARAGO vom 15ten Bande an, oder mit manchen hinzugefügten erläuternden

---

1 In allen aufgenommenen Abhandlungen AMPÈRE's. In seinen Annalen Bd. LXVII. ff. hat GILBERT diese Theorie auf die einzelnen Erscheinungen angewandt.

2 Darstellung der neuesten Entdeckungen über die Elektricität und den Magnetismus u. s. w. durch AMPÈRE u. BABINET, a. d. Fr. Leipz. 1822. 8.

3 Mém. sur l'application du calcul aux phénomènes él. par M. F. Savary. Par. 1823. Vergl. Ann. Ch. et Ph. XXII. 91.

4 Handbuch der dynam. El. u. s. w. insbesondere §. 67 u. 68, 74 ff. Eine mathematische Theorie ist ferner gegeben durch Hansteen in Magazin for Naturvidenskaberne af Lund. 1823. H. 2. p. 274. H. 3. p. 72.

Bemerkungen durch die ganze Reihe dieser Abhandlungen AMPÈRE's, wie sie durch GILBERT in den Annalen wiedergegeben sind, kurz und vollständig in einer kleinen Abhandlung von AMPÈRE<sup>1</sup> selbst, am ausführlichsten und mit einer sehr umfassenden Anwendung auf die meisten bis jetzt bekannten elektromagnetischen und thermomagnetischen Phänomene in der angezeigten Schrift von DEMONFERRAND, aus welcher ich daher die folgende kurze Darstellung entnehme.

AMPÈRE wurde auf die Idee, die Elektrizität mit dem Magnetismus für identisch zu halten, anfangs durch die Beobachtung geführt, daß zwei freischwebende elektrische Verbindungsdrähte bei gleichlaufender Strömung einander anziehen, und bei entgegengesetzter einander abstossen, mithin sich als wirkliche Magnete zeigen. Eigentlich müßte man hieraus eine Verschiedenheit der Elektrizität und des Magnetismus folgern, da gleichartige Elektrizitäten sich abstossen, allein AMPÈRE faßte insbesondere den Umstand auf, daß die in den Leitern thätigen anziehenden Kräfte einander nicht zur Erzeugung der Indifferenz neutralisiren, welches allerdings mehr mit dem Verhalten der Magnete als elektrischer Conductoren übereinstimmt. Indem aber spiral- oder schraubenförmig gewundene Drähte in ihrem wesentlichen Verhalten sowohl gegen einander, als auch gegen galvanische Verbindungsdrähte und wirkliche Magnete diesen letzteren vollkommen gleichen, so veranlaßte dieses AMPÈRE zu der Hypothese, den Magnetismus elektrischen Strömungen zuzuschreiben, welche in senkrecht auf die Axen der Magnete gerichteten Ebenen liegen. Einen Beweis für die Existenz solcher Strömungen findet er in der Beobachtung COULOMB's, daß abgerissene Stückchen eines Magnetes noch doppelte Polarität zeigen, weswegen man die angenommenen magnetischen Strömungen nicht als die ganze Masse des Magnetes umgebend zu denken habe, sondern vielmehr als um Theilchen kreisend, welche auch nach ihrer Trennung vom Magnetstabe ihre magnetischen Eigenschaften behalten, d. i. um solche, welche kleiner sind, als man sie durch mechanische Theilung erhalten kann.

---

1 Précis de la théorie de phénomènes électro-dynamiques. Par. 1824. Eine andere kleine Abhandlung von nur 32 S. in 8. ist: Exposé méthodique des phénomènes électro-dynamiques et des lois de ces phénomènes; par M. Ampère. Par. 1824.



In der Hauptsache sollen hiernach die krystallinischen Theilchen der Magnete den elektrischen Theilchen des Turmalins gleichen, mit dem Unterschiede, daß bei ersteren das elektrische Leitungsvermögen hinzukommt, dessen Mangel letzteren hindert, ein Magnet zu werden<sup>1</sup>. Die Wahrscheinlichkeit des Vorhandenseyns solcher elektrischen Strömungen im Eisen und Stahl, ist noch vermehrt seyn durch die Entdeckung des Thermomagnetismus. (Die leicht mögliche Aufhebung des elektrischen Neutralitätszustandes durch die verschiedensten Ursachen kannte man schon vorher, namentlich bei den Nichtleitern, und es müßten daher entweder diese die besten Magnete seyn, wenn der Magnetismus auf einer Aufhebung des elektrischen Gleichgewichts beruhete, oder alle Leiter müßten bleibend magnetisch seyn, am meisten Silber, Kupfer und die andern vorzüglich leitenden Metalle, wenn das Leitungsvermögen der Elektrizität die Bedingung des Magnetismus wäre.)

Um die Entstehung des Magnetismus durch elektrische Ströme nachzuweisen, geht DEMONFERRAND von den schraubenförmig gewundenen Drähten aus, welche allerdings ganz eigentliche Longitudinalmagnete bilden. Hiernach hat man also eine Reihe Theilchen, welche mit der Axe des Magnetes parallel liegen, so anzusehen, als ob sie durch Vereinigung ihrer elektrischen Ströme einen jenen Schrauben ähnlichen Apparat bildeten, und ein Magnet müßte also aus einer großen Menge paralleler, sämmtlich von solchen nach einer Richtung kreisenden elektrischen Strömen umgebener, Cylinder bestehen, welche dann, in einen Stab vereinigt, allerdings einen bipolaren Magnet erzeugen könnten. Dieses zu versinnlichen sey A der Fig.  
124. Durchschnitt eines cylindrischen Magnetstabes normal auf seine Axe, jedes einzelne Cylinderchen  $a, a, a, \dots$ , im gleichen Durchschnitte gezeichnet, stellt ein Element desselben vor, wobei die Pfeile die entgegengesetzten Strömungen der Elektrizität an-

---

1 Obgleich es zweckwidrig seyn würde, hier alle Argumente kritisch zu prüfen, so muß es dem nachdenkenden Leser doch auffallen, daß aus diesem an die Spitze gestellten gerade das Gegentheil folgt. Das angegebene Verhalten der Magnete ist nämlich ganz richtig, und im Wesen derselben gegründet; wenn man dagegen elektrisirte Körper trennt, so wird jedes Theilchen nur *eine* Elektrizität zeigen, und nicht wie das magnetische beide Magnetismen. Pulverisirter Schwefel z. B. ist durchaus negativ u. s. w.

deuten, und der nämliche Effect, welcher durch diese letzteren rücksichtlich der Erzeugung eines aus Draht gewundenen Magnetes statt findet, muß sich also auch bei einem Stahlmagnete zeigen, indem die gesammten Wirkungen im ganzen Kreise  $\alpha\beta\gamma$  vereinigt sind. Werden dann die schraubenförmigen Magnete mit den gemeinen rücksichtlich ihrer Lage nach den Weltgegenden und der Richtung der elektrischen Strömungen verglichen, so gleichen die letzteren rücksichtlich dieser ihrer Polarität solchen der ersteren, bei denen die elektrischen Ströme von W. durch das Zenith nach O. und durch den Nadir rückwärts nach W. gelangen. Hiernach müssen also in einem gemeinen Magnete die elektrischen Strömungen oben eine Richtung von W. nach O., unten die entgegengesetzte von O. nach W. haben. Berücksichtigt man aber weiter, daß der tellurische Magnetismus der entgegengesetzte des im künstlichen Stahlmagnete vorhandenen seyn muß, so folgt hieraus nach AMPÈRE, daß die durch den Lauf der Sonne aufgeregte Elektricität in der Richtung von O. nach W. oberhalb, und von W. rückwärts nach O. unterhalb die Erde zu einem im astronomischen Norden südpolaren Magnete machen müsse. Auf diese im elektrischen Leiter angenommenen entgegengesetzten Strömungen hat AMPÈRE die gesammten elektromagnetischen Erscheinungen zurückgeführt, sie liegen bei den mit großem Scharfsinn von ihm aufgestellten Formeln zum Grunde. Indefs ergibt eine nähere Prüfung bald, daß hierbei eigentlich die jedem Elemente des elektrischen Leiters allerdings zukommenden bipolar magnetischen Anziehungen und Abstossungen construirt werden, denen AMPÈRE die elektrischen Strömungen ohne genügenden Beweis unterschiebt.

So sinnreich nämlich diese Darstellung auch ausgedacht ist, und so sehr sie sich insbesondere durch die letzteren Anwendungen empfiehlt, indem sie bedeutende Aufschlüsse über die Entstehung des tellurischen Magnetismus giebt, und noch bedeutendere selbst hinsichtlich der Rotationen der Erde verspricht <sup>1</sup>,

---

<sup>1</sup> Mehrere Physiker, ich selbst schon 1822, HERAPATH 1824 und STURGEON bald nachher haben die Idee geäußert, daß sich die Rotation und der Umlauf der Planeten um die Sonne vielleicht auf ihren elektromagnetischen Zustand zurückführen lasse. S. Phil. Mag. N. LXV. 179. Indefs ist die Sache zu sehr hypothetisch.

so zeigt sie doch bei näherer Prüfung auffallende Schwächen, und kann deswegen nicht unbedingt als Grundlage einer Theorie angenommen werden. Es läßt sich zwar im hohen Grade wahrscheinlich machen, daß der tellurische Magnetismus das Resultat des Thermomagnetismus ist, welcher als elektrischer Zustand, durch den Impuls der Sonnenstrahlen erzeugt, sowohl die Polarität überhaupt, als auch die täglichen und jährlichen Variationen der Magnetnadel bedingend gedacht werden könnte. Man dürfte ferner ohne den Vorwurf allzukühner Hypothesen, annehmen, daß die Erde vermöge ihrer Größe auf gleiche Weise eine so starke magnetische Kraft durch die ungleiche Erwärmung in Vergleichung mit kleineren Thermomagneten zeige, als ein auffallender Unterschied zwischen der Elektrizität im Gewitter, und der kaum merkbaren bei der Bildung und Zersetzung des Wasserdampfes entstehenden statt findet. Wie unzulässig es dagegen sey, den *Magnetismus im Stahle* von solchen elektrischen Strömungen abzuleiten, dieses muß auch ohne Rücksicht auf den Umstand, daß die elektrischen Ströme in dem aus schraubenförmig gewundenen Drahte bestehenden elektrischen Magnete die im Stahlmagnete fehlende Isolirung nothwendig fordern, insbesondere auch daraus hervorgehen, daß jeder Magnet, wie groß oder klein und von welcher Gestalt er auch seyn mag, in jeder Lage und Richtung seiner magnetischen Axe im Strome der galvanischen Elektrizität zum Leiter der letzteren, mit dem einem solchen allgemein zukommenden Magnetismus, wird, wodurch also der Unterschied beider Arten von Magnetisirung in ein und demselben Exemplare gegeben ist. Wenn aber die Richtung der elektrischen Strömungen den Magnetismus im Stahlmagnete erzeugte und bedingte, wie im elektrischen Leiter, so müßte bei der Unveränderlichkeit jener Strömungen der Nordpol des gemeinen Magnetes stets nach Norden gerichtet seyn, wenn man denselben auch durch einen ganzen Kreis im Azimuthe herumdrehete. Die Nichtleitung des Magnetismus im Stahle hebt dieses Argument nicht auf, wie aus dem eben Gesagten folgt, wenn man nicht einen Unterschied zwischen den natürlichen und den künstlich galvanischen elektrischen Strömungen einführen, und damit die ganze Theorie wieder aufheben will.

Eine Hauptstütze für seine Theorie findet AMPÈRE darin, daß sich die verschiedenen Formen, in denen sich ein gemei-



ner Magnet als bloßer Stab, als Inclinationsnadel, Declinationsnadel und sogar als astatische Nadel zeigt, durch den galvanischen Leitungsdraht gleichfalls darstellen lassen. Dieses hat allerdings etwas überraschendes, und die Bemühung, alle diese verschiedenen Formen künstlich darzustellen, veranlaßte die Erfindung der verschiedenen interessanten Apparate, welche größtentheils oben beschrieben sind. Genau genommen besagt dieses indess nichts anders als die ohnehin anerkannte, allerdings höchst wichtige Thatsache, daß im elektrischen Leitungsdrahte ganz eigentlicher Magnetismus hervorgerufen werde, und man also durch zweckmäßige Benutzung seiner Polaritäten die Stahlmagnete künstlich nachzubilden vermöge. Eben hiernach muß sich indess dem unbefangenen Forscher nothwendig die Bemerkung aufdringen, daß es beim gemeinen Magnete der elektrischen Strömungen nicht bedarf, um den Magnetismus hervorzurufen, welcher vielmehr bleibend in demselben enthalten ist, und daß diesernach zwar in beiden die nämliche Potenz wirksam ist, jedoch durch ganz verschiedene Bedingungen in ihnen hervorgerufen wird, und sich auf zwei nicht ganz unwesentlich abweichende Arten äußert.

Daß ein von einem kräftigen galvanischen Strome durchströmter Leiter Eisenfeilicht anzieht, ist allerdings schwierig zu erklären, wenn man berücksichtigt, daß eben derselbe den Pol einer Nadel nicht sowohl anzieht oder zurückstößt, sondern zum Umkreisen sollicitirt. AMPÈRE erklärt indess dieses Phänomen in Gemäßheit seiner Theorie und insbesondere mit Rücksicht auf den oben (F) angeführten Versuch, wonach ein elektrischer Strom in einem mit ihm parallelen Leiter gleichfalls den Magnetismus hervorruft, auf folgende Weise. Er nimmt an, daß entweder in jedem Eisentheilchen die elektrischen Strömungen schon präexistiren, oder nach allen Seiten gerichtet sind, und sich daher neutralisiren, bis sie durch die elektrischen Strömungen eines andern Magnetes erst eine bestimmte Richtung erhalten; oder daß keine in demselben vorhanden sind, sondern durch einen genäherten Magnet erst hervorgerufen werden. Welche von diesen beiden Ansichten die richtige sey, darüber wagt er bei unserer Unkenntniß vom eigentlichen Wesen der Elektrizität nicht zu entscheiden. Hierbei dringt sich indess abermals die Frage auf, warum die in einem Magnete vorhandenen elektrischen Ströme nicht ganz gleiche elektrische

Wirkungen hervorbringen, als die in einem galvanischen Leiter; warum ferner der Magnetismus im Eisen nicht auf gleiche Weise bleibend erhalten wird als im Stahle, da doch beide rücksichtlich der elektrischen Leitungsfähigkeit nicht von einander abweichen, und warum endlich die den Magnetismus im Stahle erzeugenden Strömungen nicht auch eine gleiche Wirkung in andern Metallen (außer Nickel und Kobalt) hervorrufen, da doch der Stahl rücksichtlich seiner elektrischen Leitungsfähigkeit weder zu den besten noch den schlechtesten elektrischen Leitern gehört<sup>1</sup>.

Es ist bei der Darlegung dieser Theorie schon beiläufig auf die darin herrschende Willkühr und den Mangel an innerer Consequenz hingedeutet<sup>2</sup>, welche Fehler indeß hauptsächlich aus der Voraussetzung der Identität der Elektrizität und des Magnetismus hervorgehen. Eine weitere willkührliche Annahme, nicht aus dem Wesen der Sache hergenommen und nicht wieder bis dahin verfolgt, liegt gleich in der Einleitung zu dieser Theorie der Voraussetzung zum Grunde, nach welcher AMPÈRE, in Uebereinstimmung mit OERSTED, zweierlei Wirkungsformen der Elektrizität annimmt, nämlich die mit Spannung versehenen, durch Stoß und Druck sich äußernden, und die in freien Strömungen bestehenden, in den chemischen, erwärmenden und magnetischen Phänomenen sich zeigenden. Allein daß diese, von einigen wenigen Naturerscheinungen hergenommene Ansicht auf andere nicht passe, fällt dem unbefangenen Forscher sogleich in die Augen. Unter andern zeigt sich nämlich die Elektrizität nicht wohl in stärkerer Spannung, als beim Blitzstrahle, und dennoch bringt dieser nicht bloß dicke Stangen zum Glühen, sondern erzeugt auch im Stahl bleibenden und starken Magnetismus. Daß ein Unterschied in den Wirkungsarten der Reibungselektrizität und der Volta'schen statt finde, ist zwar keinen Augenblick zu bezweifeln, allein allgemein und scharf begrenzt ohne Rücksicht auf die verschiedene Stärke und anderweitige Modificationen kann man denselben nicht nennen.

---

1 Vergl. G. G. Schmidt bei G. LXXIV. 262.

2 Dieses findet insbesondere auch BIOT, daß namentlich stets eine neue Hypothese zur Unterstützung der schon aufgestellten gesucht werden muß, weswegen er geneigter ist, die Erscheinungen am elektrischen Leiter als rein magnetisch zu betrachten. S. Précis, élém. de Phy. II. 772. Vergl. Journ. des Savans. 1821. Avril.

Außerdem läßt sich noch ein Mangel innerer Consequenz bei dieser Theorie nachweisen. AMPÈRE hat nämlich die Erfahrung dabei zum Grunde gelegt, daß ein schraubenförmig gewundener Draht einen bipolaren Magnet darstellt. Diese Aehnlichkeit ist richtig, indess folgt die Art der Wirksamkeit solcher schraubenförmig gewundenen Drähte aus der anfänglichen Beobachtung OERSTED's, wie oben nachgewiesen ist, statt daß nach AMPÈRE eigentlich dieses letztere Phänomen aus jenem erklärt werden müßte. Allein hiervon abgesehen geht dieser Gelehrte von solchen schraubenförmig gewundenen Drähten, die einen meßbaren Durchmesser haben, in seinen Schlüssen über die Wirkungen der natürlichen Magnete zu solchen über, welche kleiner sind, als unsere Messungen umfassen, und von denen es daher fraglich ist, ob sie dann noch als solche Spiralen, oder als massive Stahltheilchen, und nicht um einen, wenn auch noch so kleinen Raum gewundene Schraubenwindungen anzusehen sind. Die Willkühr in dieser unbewiesenen Voraussetzung muß so viel mehr auffallen, wenn man berücksichtigt, daß in der Länge des Stahlmagnetes diese hypothetischen Windungen ohne Unterbrechung von einem Ende zum andern in vollkommener Leitung vorhanden seyn müssen, indem eine Unterbrechung die Wirksamkeit aufheben würde; nach der Dicke des Stahlmagnets soll dagegen eine Isolirung der einzelnen Schraubenwindungen statt finden, ohne welche sie in einander fallen, und sich aufheben müßten. Da man aber aus einem Längenmagnete einen Transversalmagnet machen kann und umgekehrt, so müßte ja nach der Willkühr des Operirenden in einem Stahlstücke die elektrische Leitung nach jeder Seite hin hervorgebracht und aufgehoben werden können. AMPÈRE hat, um einigen Einwendungen zu begegnen, erst später diese einzelnen verschwindend kleinen, durch ihre Gesamtwirkung einen Stahlmagnet bildenden, Schraubenwindungen in seine Theorie aufgenommen<sup>1</sup>.

Dasjenige, was mir selbst und gewiß auch vielen andern die genauere Kenntniß und Uebersicht der Ampère'schen Theorie ausnehmend erschwert hat, ist der Umstand, daß ihr berühmter Erfinder das ursprüngliche Hauptfactum, nämlich die eigenthümliche magnetische Wirkungsart des einfachen elek-

---

<sup>1</sup> G. LXXII, 257.



trischen Leiters auf die Magnetnadel eigentlich ganz unerklärt läßt, während er mit vielem Scharfsinn die Entstehung eines Stahlmagnetes aus elektromagnetischen gewundenen Leitern ableitet, und den gegenseitigen Einfluß beider auf einander unter den mannigfaltigsten Modificationen mit bewundernswerther Kunst entwickelt. Auch seine mit großer Gewandtheit im Calcul und Anwendung der scharfsinnigsten Combinationen durchgeführte geometrische Construction der gesamten elektromagnetischen Erscheinungen legt die gegenseitige Einwirkung zweier elektrischer Ströme auf einander zum Grunde, und übergeht somit die Wirkung des einfachen Leiters auf die Magnetnadel, welche AMPÈRE übrigens als Thatsache mitzutheilen keineswegs verabsäumt. Wenn man aber in der aufgestellten Theorie rückwärts von einem Magnete zu einem einfachen galvanischen Leitungsdrahte übergeht, so kann man in demselben nur einen bipolaren Transversalmagnet finden, welcher indess die Phänomene nicht erklärt; oder man muß zu den Wirbeln nach OERSTED seine Zuflucht nehmen, wie denn auch dieser Physiker die Ampère'sche Theorie nur als eine Erweiterung seiner eigenen betrachtet, wonach aber die Erklärung der gemeinen Magnete aus den elektromagnetischen Strömungen sich in ein noch weit mehr unauflösliches Gewirre verlieren würde, als dieses schon bei den aus schraubenförmig gewundenen Drähten bestehenden Cylindern und den Multiplicatoren der Fall ist<sup>1</sup>.

Verschiedene Physiker haben AMPÈRE's Theorie dadurch zu widerlegen gesucht, daß sie einen Widerspruch derselben mit den Erscheinungen aufgefunden zu haben glaubten. Allein AMPÈRE ist allen diesen Einwürfen begegnet, und hat bei den meisten nachgewiesen, daß die ihm entgegengestellten Phänomene vielmehr aus seiner Theorie nothwendig folgten, welches übrigens nicht schwer seyn kann, wenn man einmal die Prämisse zugesteht, daß ein elektrischer Strom seinen Leiter an der einen Seite nordpolar, an der andern südpolär magnetisch macht, hierbei die obere Seite der unteren, die rechte der linken entgegengesetzt, und hieraus ein Umlaufen der Pole um den ganzen Umfang des Leiters erzeugt werden läßt, aus welchem letzteren Gesetze alle elektromagnetischen Erscheinungen in ihren vielfachen Modificationen oben abgeleitet sind. Der

---

1 Vergl. Pfaff der Elektromagnetismus u. s. w. S. 246.

Kürze wegen wird es daher am besten seyn, die bereits erledigten Einwürfe nur namhaft zu machen, bei denjenigen aber etwas länger zu verweilen, welche mir von größerer Bedeutung zu seyn scheinen.

Unter die erstere Classe gehören hauptsächlich folgende.

1. VON ALTHAUS<sup>1</sup> zeigte, daß die Anziehung von zwei Drähten bei gleichlaufender elektrischer Strömung aus der Theorie eines doppelt bipolaren Transversalmagnetismus weit leichter und consequenter, als nach AMPÈRE erklärt werden könne; allein dieser Einwurf war zunächst nur gegen die anfänglich versuchte Ableitung dieser Erscheinung aus elektrischen Strömungen, als solche, gerichtet.
2. DE LA RIVE<sup>2</sup> und, wie es scheint mit ihm übereinstimmend, FARADAY<sup>3</sup> glaubten, daß die Erscheinungen, welche der von ersterem angegebene schwimmende elektromagnetische Apparat darbietet, aus AMPÈRE'S Theorie nicht wohl erklärlich sey, wovon aber das Gegentheil schon ausführlich gezeigt ist<sup>4</sup>.
3. Einige Verschiedenheiten, welche FARADAY<sup>5</sup> zwischen einem Stahlmagnete und einem aus schraubenförmig gewundenem Drahte bestehenden auffindet, sind nach dem Urtheile dieses Physikers selbst nicht sehr bedeutend, indem übrigens die Aehnlichkeit noch viel zu groß ist, als daß sich hieraus ein entscheidendes Argument gegen die Zulässigkeit der Theorie hernehmen liesse.
4. Endlich verdient ein Einwurf, welchen DE LA RIVE<sup>6</sup> aus dem Verhalten eines in einer horizontalen Ebene beweglichen horizontalen Leiters mit zwei herabhängenden Armen hernimmt, nur deswegen kurz erwähnt zu werden, um nicht übersehen zu scheinen. Uebrigens aber sind alle Bewegungen solcher elektromagnetischer Drähte so vielfach untersucht, wie auch die mitgetheilte Beschreibung derselben darthut, daß hieraus kein Gegenbeweis hergenommen werden kann, und außerdem stimmt das von DE LA RIVE beobachtete Verhalten genau mit den übrigen Phänomenen solcher Leiter überein.

---

1 Versuche über den Elektromagnetismus u. s. w. S. 21 ff.

2 G. LXXI. 113.

3 Ebend. S. 149.

4 Demonferrand a. a. O. §. 50.

5 G. LXXI. 164.

6 G. LXXII. 130. Vergl. GILBERT ebend. S. 221.

Unter die zweite Classe, nämlich die noch nicht vollständig beseitigten Einwürfe scheinen mir folgende zu gehören.

1. Im Ganzen ist OERSTED's Argument<sup>1</sup>, mindestens von einer Seite betrachtet, noch keineswegs genügend beseitigt. Wenn man nämlich zwei Magnetnadeln als durch elektrische Ströme magnetisch seyend betrachtet, so würde aus dem oft von AMPÈRE aufgestellten Satze, daß Ströme von gleicher Richtung einander anziehen<sup>2</sup>, nothwendig folgen, daß sie sich mit ihren gleichnamigen Polen an einander legen müßten, wovon indeß die Erfahrung gerade das Gegentheil darthut. AMPÈRE sucht diesen Einwurf dadurch zu beseitigen, daß er zu den von allen Seiten her gerichteten Strömungen in einem Stahlmagnete seine Zuflucht nimmt, woraus dann die Abstossung ihrer gleichnamigen Pole erklärlich werden soll; allein wenn man streng bei der Sache bleibt, so läßt sich eben so wenig die gleiche Richtung der elektrischen Ströme in Magnetnadeln nach AMPÈRE's Theorie zurückweisen, als das Factum der demnach statt findenden Abstossung leugnen. Das Verhalten beider Potenzen, sowohl der Elektricität als auch des Magnetismus, spricht außerdem ganz entscheidend für OERSTED; denn man näherte einem + elektrischen oder magnetischen Pole so viele andere gleichnamige, als man will und in allen denkbaren Richtungen, so wird allezeit Abstossung und nirgends Anziehung sichtbar werden. Wirklich zeigt sich in dieser Hinsicht auch selbst ein elektromagnetischer schraubenförmig gewundener Draht mit einem Stahlmagnete völlig übereinstimmend. Hierbei tritt aber eben die oben schon bemerkte Schwäche der Ampère'schen Theorie und die Unzulässigkeit der Hypothese von der Identität der Elektricität und des Magnetismus sichtbar hervor. Wenn es nämlich darin heisst: „*zwei elektrische Ströme von gleicher Richtung ziehen einander an*,“ so ist dieses falsch, und müßte vielmehr heissen: *zwei von der Elektricität in gleicher Richtung durchströmte Drähte ziehen sich vermöge des in ihnen erzeugten Magnetismus an*. Denn wirklich stoßen sich hierbei die gleichartigen Elektricitäten ab, allein viel zu schwach, als daß dieses merklich seyn sollte; die Magnetismen ziehen sich

---

1 Schweigg. J. XXXII. 222.

2 Biot Préc. élém. de Phy. II. 772 nennt diese Hypothese allen bekannten Erscheinungen widersprechend.



dagegen an, weil die Leitungsdrähte nicht in einander, ihre Magnetismen daher nicht zusammenfallen können, wie die um den ganzen Leiter überall gleichartigen Elektricitäten. Hinsichtlich des Magnetismus derselben ist aber oben und unten, rechts und links einander entgegengesetzt, und so müssen bei gleichartiger und gleichgerichteter elektrischer Strömung zwar gleiche Elektricitäten, zugleich aber entgegengesetzte Magnetismen zusammenfallen, welche letztere allein und im Widerstreite mit den elektrischen Wirkungen einander anziehen.

2. Je mehr Mühe AMPÈRE aufgewandt hat, die Identität eines aus schraubenförmigen Windungen bestehenden, und eines stählernen Magnetes durch die Annahme gleichgerichteter elektrischer Strömungen darzuthun, um so viel schwerer wird es ihm werden, einem zweiten Einwurfe zu begegnen. Ein schraubenförmig gewundener Drahtcylinder kann nämlich eine Stahlnadel nur dann magnetisch machen, wenn beider Längsachsen zusammenfallen. Soll nun ein Stahlmagnet seinen Magnetismus gleichen elektrischen Strömungen verdanken, so kann gar kein oder bloß ein transversaler Magnetismus in einem Stahlstabe erzeugt werden, wenn man ihn mit einem andern Magnete so streicht, daß ihre beiden Axen normal auf einander gerichtet bleiben; es entsteht aber statt dessen ein Longitudinalmagnet<sup>1</sup>.

3. Ein sehr gewichtiges, und, wie mir scheint, gar nicht zu beseitigendes Argument geht aus den interessanten Versuchen hervor, welche G. G. SCHMIDT bekannt gemacht hat<sup>2</sup>. Auf welche Weise durch einen elektrischen Leiter in Stahlnadeln, welche quer unter oder über demselben liegen, bleibender Magnetismus hervorgerufen wird, ist oben (III. B. 4 ff.) angegeben. Hiernach klebe man einen 2''' bis 3''' breiten Streifen Blattgold auf eine Glasplatte, lege quer darüber ein Stück Uhrfeder 1 bis 1,5 Z. lang, nachdem man dasselbe vorher mit Lackfirniß überzogen hat, über diese wieder eine Glasplatte und auf diese einen Magnetstab so, daß er mit seinem Nordpole das nördliche Ende der Uhrfeder decke, wodurch der Südpol so weit entfernt wird, daß seine Wirkung nicht in Betrachtung kommt. Es habe dann größerer Deutlichkeit wegen der

---

<sup>1</sup> Pfaff: der Elektromagnetismus. u. s. w. S. 242.

<sup>2</sup> G. LXXIV. 263.

Blattgoldstreifen und die ihn durchströmende Elektricität die Richtung von O. nach W. In diesem Falle muß ohne den Einfluß des Stahlmagnetes das nördlich gerichtete Ende der Uhrfeder gleichfalls nordpolarisch werden. In dem Stahlmagnete sind aber nach AMPÈRE die elektrischen Strömungen unten gleichfalls von Osten nach Westen gerichtet, die Uhrfeder liegt also zwischen zwei von O. nach W. gerichteten elektrischen Strömen, und müßte um so mehr am nördlichen Ende nordpolarisch werden, wird aber statt dessen *südpolarisch*. Legt man unter übrigens ganz gleichen Bedingungen den Südpol über die Uhrfeder, so wird das nördliche Ende stärker nordpolarisch, und man kann nicht umhin zu gestehen, daß beide Resultate mit den Ampère'schen Wirbeln im Widerspruche stehen<sup>1</sup>. Die Erscheinung selbst wird übrigens durch G. G. SCHMIDT eben so einfach als genügend dadurch erklärt, daß sowohl der elektrische Strom als auch der Stahlmagnet den Magnetismus im Stahle aufregen, und daß hierbei die entstehende Polarität durch die Summe dieser gleichen oder entgegengesetzten Kräfte bedingt wird, wonach sie also sowohl positiv als auch negativ oder = 0 seyn kann<sup>2</sup>.

#### D. Theorien vom Transversalmagnetismus:

Eine große Anzahl von Physikern sehen in dem Leitungsdrahte der Elektricität nichts anders als einen *Transversalmagnet* mit der Axe parallel laufenden nördlichen und südlichen magnetischen Polaritäten. Wirklich kündigt sich derselbe sowohl in dieser seiner einfachen Gestalt, als insbesondere in seinen schraubenförmigen Windungen durch die alsdann zu beiden Seiten hervortretende entschiedene nördliche und südliche Polarität so deutlich als einen solchen an, daß diese einfachste unter allen Erklärungsarten viele Anhänger finden mußte, um so mehr, als sie in der Bipolarität aller bekannten magnetischen Erscheinun-

---

<sup>1</sup> Es scheint mir aus diesem Versuche, wie aus verschiedenen andern hervorzugehen, daß die größte magnetische Kraft sich an den Enden der Stahlmagnete befinde, welches FARADAY bei G. LXXI, 124 aus ungenügenden Gründen bezweifelt.

<sup>2</sup> Verschiedene andere Einwendungen, obwohl nicht unbedeutende, übergehe ich der Kürze wegen; z. B. LEOP. NOBILI in *Questioni sul Magnetismo*. Modena 1824. Vorzüglich Qu. 5.

gen eine bedeutende Unterstützung hat. Jeder Querschnitt des elektrischen Leiters bildet sonach eine Fläche, in welcher um den Mittelpunkt des elektrischen Stromes die entgegengesetzten magnetischen Pole liegen, deren Zahl von den Anhängern dieser Ansicht sehr verschieden angegeben wird. Alle diese mannigfaltig modificirten Theorien haben mit OERSTED und FARADAY den Vorzug gemein, daß sie von dem ersten Fundamentalversuche bei ihren Erklärungen ausgehen, und sie lassen sich bei allen Abweichungen von einander zur leichteren Uebersicht doch deswegen füglich zusammennehmen, weil sie mindestens in *einem* wesentlichen Punkte mit einander übereinkommen. Ueber das eigentliche Wesen der Elektricität und des Magnetismus und die Erzeugung des letzteren durch erstere erklären sie sich nicht weiter, als daß sie beide für verschiedene Potenzen halten, und die dargebotenen Erscheinungen selbst als gegebene Thatsachen ansehen. G. G. SCHMIDT äußert sich hierüber am bestimmtesten, indem er sagt<sup>1</sup>: „daß der elektrische Strom immer transversalmagnetisch erregend wirkt, und zwar in Beziehung auf seine Richtung nach derselben Seite immer dieselbe Polarität erzeugend, das kann nicht weiter erklärt werden, wie so vieles andere in der Physik. Es ist Thatsache.“ Etwas über die Sache selbst entscheidend drückt sich SEEBECK<sup>2</sup> aus, wenn er annimmt, daß *nicht die Elektricität an sich, nicht das Heraustreten derselben aus ihrem Indifferenzzustande* oder die Trennung des  $+$  und  $-$  den Magnetismus hervorrufe, sondern die *hierdurch bewirkte Veränderung im Innern der Körper*. Könnte durch die bloße Ausgleichung von  $+$  und  $-$  E. Magnetismus erregt werden, so würden auch diejenigen Leiter derselben sich magnetisch zeigen, durch welche sie still hinströmt, welches nicht der Fall ist, und es kann daher diese Wirkung nur dann statt finden, wenn die Metalle auf eine solche Weise verändert werden, daß sich Erwärmung, Schmelzung u. dgl. offenbaren. Daß in den Metallen, wenn die Reibungs-Elektricität auch in geraumer Zeitdauer und bedeutender Stärke durch Spitzen in sie ein- und ausströmt, kein Magnetismus erregt wird, spricht allerdings sehr für diese Ansicht; wenn man aber berücksichtigt, daß selbst die langsamen und schwachen

---

1 G. LXXIV. 265.

2 Berlin. Denksch. a. a. O. S. 334.



Strömungen durch Säuren und Laugensalze bedeutende Abweichungen der Magnetnadel hervorbringen, so wird auch dieser Punct wieder zweifelhaft, und wir müssen also zu dem Bekenntnisse zurückkommen, daß wir die eigenthümliche Art der Erregung des Magnetismus durch die Elektrizität noch nicht zu erklären wissen.

Es scheint auf den ersten Anblick, als wenn alle einen Transversalmagnetismus annehmende Theorien an dem einfachen Phänomene scheitern müßten, daß die Spitze der Nadel vom elektrischen Leiter an einzelnen Stellen nicht sowohl angezogen und abgestoßen wird, als vielmehr unter, über und neben demselben oscillirt. Am scheinbarsten ist dieses Argument, wenn eine feine, an einem Seidenfaden dicht über dem elektrischen Leiter schwebende, Nadel beim Schließen der Kette durchaus keine Neigung zeigt, abgestoßen oder angezogen zu werden, sondern mit großer Energie östlich oder westlich abweicht, und nicht selten in einem ganzen Kreise herumgeschleudert wird. Es scheint mir daher ein nicht ganz unbedeutender Beitrag zur Lehre vom Elektromagnetismus zu seyn, daß ich selbst zuerst durch einen Versuch das zur Erklärung dieser Erscheinung erforderliche Gesetz aufgefunden, später aber, durch eine freundschaftliche Belehrung von G. G. SCHMIDT erinnert, dasselbe aus dem bekannten Verhalten des Magnetismus abgeleitet und bewiesen habe<sup>1</sup>. Dieses etwas paradox klingende Gesetz heißt: *Der Pol einer Magnetnadel wird von zwei combinirten, unter sich freundschaftlichen, magnetischen Polen weder angezogen noch abgestoßen, sondern durch die vereinte Wirkung derselben nach der Seite der verlängerten Richtung des feindlichen Poles hingezogen, vor diesem und dem freundschaftlichen Pole vorübergeführt und vor letzterem hin fortgestoßen.* Daß dieses Gesetz aus dem bekannten der Anziehung und Abstossung ungleichnamiger und gleichnamiger magnetischer Pole mit einer dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportionalen Kraft nothwendig folge, ersieht man bald, wenn man nur die Linien ba, ca, in welchen die magnetischen Kräfte abstoßend und anziehend auf den Pol a wirken, in ihre Componirenden zerlegt, wobei man bald überzeugt wird, daß der positive Pol a nothwendig nach d getrieben werden muß.

Fig.  
126.

1 G. LXXI. 411. Vergl. LXX. 161.

Noch deutlicher ergibt sich die Nothwendigkeit dieses Erfolges, wenn man die gleichzeitige Wirkung der andern beiden Pole der combinirten Magnete auf den genäherten Pol und die vereinte aller vier Pole auch auf das entgegengesetzte Ende der Nadel mit berücksichtigt; eine genaue Berechnung erhebt aber den aufgestellten Satz über allen Zweifel, indess lasse ich diese hier weg, da sie an sich leicht zu finden ist, und ich überhaupt keinen Calcül in diese Untersuchung aufnehmen mag, deren Gegenstand mir noch zu neu scheint, als daß das Nothwendige von dem minder Nöthigen schon hinlänglich geschieden wäre. Die Berechnung ergibt dann ferner, bis zu welcher Entfernung von den combinirten Polen mit Rücksicht auf ihren Abstand und ihre eigene Ausdehnung das Gesetz noch gültig ist, indem es bei zu großer Annäherung keine Anwendung mehr finden kann, wie in der erwähnten Abhandlung ausführlich gezeigt ist<sup>1</sup>.

Nach dieser allgemeinen Betrachtung, welche einen, gegen jede auf den Transversalmagnetismus gebaute Theorie sogleich sich aufdringenden, Einwurf ein für allemal beseitigt, will ich dieselben einzeln kurz darzustellen mich bemühen, und dabei bloß die allein erforderliche Hauptfrage berücksichtigen, ob und in wie fern sie das elektromagnetische Hauptphänomen, nämlich das Umlaufen des magnetischen Poles um den elektrischen Leiter vollständig erklären, indem jede Theorie allen Forderungen Genüge leistet, wenn man dieses vollständig von ihr nachweisen kann.

### 1. Schmidt's Theorie vom bipolaren Transversalmagnetismus.

Nach G. G. SCHMIDT ist der elektrische Leitungsdrakt nichts anders, als ein einfacher Transversalmagnet, welcher an seinen beiden Seiten in seiner ganzen Länge an der einen nordpolarischen, an der andern südpolaren Magnetismus zeigt. Ein

---

<sup>1</sup> Die Nichtbeachtung dieser, von mir erst später angegebenen Bedingung, so wie das Erforderniß, daß die Pole der gebrauchten Magnete, mindestens sehr nahe, gleich stark seyn müssen, hat veranlaßt, daß einige Physiker beim Versuche nicht ganz die erwarteten Resultate erhalten haben. Vergl. KRIES bei G. LXXI, 58. PFAFF der Elektrom. S. 270.

solcher muß demnach in Folge des eben erläuterten Gesetzes eine östliche und westliche Declination der Magnetnadel hervorbringen, wenn er über der Declinationsnadel, beider Axen parallel laufend, gehalten, und dann um  $180^\circ$  um seine Axe gedreht wird. Von unten auf gleiche Weise genähert und umgedreht zeigt er die nämlichen Wirkungen. Auffallend ist allerdings die Uebereinstimmung des Verhaltens eines künstlichen Transversalmagnetes mit dem des elektrischen Leiters. Verfertigt man jenen so, wie oben (III. B. 7.) angegeben ist, so erhält man einen Apparat, welcher nach meinen eigenen Erfahrungen Jahre lang die östliche und westliche Abweichung der Magnetnadel deutlich bewirkt, wenn man ihn auf die angegebene Weise über und unter dieselbe hält, und die Aehnlichkeit seiner Wirkungen mit denen eines Leiters der galvanischen Elektrizität rücksichtlich dieser beiden Erscheinungen ist so sprechend, daß man im Augenblicke der Beobachtung kaum umhin kann, dieser Theorie anzuhängen. Noch mehr aber: G. G. SCHMIDT umwickelte einen Streifen dünnen Messingblechs, etwa 1 F. lang und 2 Lin. breit, mit Stahldraht, machte diesen auf die angegebene Weise zu einem Transversalmagnete, wickelte ihn dann um einen hohlen Cylinder von dickem Kartenpapier schraubenförmig, und erhielt hierdurch einen dem schraubenförmig gewundenen elektrischen Leiter vollkommen nachgebildeten bipolaren Magnet. Auf gleiche Weise bildete er mit demselben die elektromagnetische Spiralscheibe nach<sup>1</sup>.

Die hier in ihren wesentlichsten Elementen mitgetheilte Theorie empfiehlt sich ausnehmend durch ihre große Einfachheit und innere Uebereinstimmung mit anderweitigen Naturerscheinungen. Ueberall, wo der Magnetismus sonst hervortritt, zeigt sich derselbe bipolar, und man dürfte daher nur annehmen, daß die Elektrizität den Leitungsdraht derselben auf eine gleiche Weise temporär magnetisch machte, als sie dem Stahle unter geeigneten Umständen bleibenden Magnetismus mittheilt, um die ganze Reihe der elektromagnetischen Erscheinungen den bekannten magnetischen anzufügen. Leider aber reicht die Hypothese nicht hin, um das elektromagnetische Hauptphänomen vollständig zu erklären. Man hat gegen dieselbe eingewandt, daß am elektrischen Leitungsdrahte keine Indifferenz-

1 G. LXX. 229. LXXI. 337. LXXII. 1.  
III. Bd.



linien anzutreffen seyen, wie am künstlichen Transversalmagnete, und daß das Eisenfeilicht sich rund um den ersteren anlege, an letzterem aber nur in den Richtungslinien der beiden Pole festhänge<sup>1</sup>. Allein beide Argumente sind ungenügend. Beim elektrischen Leiter berühren sich beide entgegengesetzte Pole in seiner Axe, beim künstlichen Transversalmagnete dagegen befinden sie sich in meßbarer Entfernung von derselben, jener kann daher keine Indifferenzlinien zeigen, wie dieser, und das Eisenfeilicht muß sich daher auf seiner ganzen Oberfläche anlegen. Der elektromagnetische Draht nämlich, woran dieses letztere Phänomen beobachtet wird, ist entweder dünn oder dick. Im ersten Falle liegen die beiden Pole einander so nahe, daß keine Stelle von demselben unbedeckt bleiben kann, im zweiten Falle aber wird überhaupt kein Anhängen des Eisenfeilicht beobachtet werden, wenn der erregte Magnetismus nicht bedeutend stark ist, und dann kann gleichfalls keine Stelle unbedeckt bleiben. Schwerlich wird dieses Phänomen nämlich schon an dickeren Drähten, als solchen beobachtet seyn, welche zwei Lin. im Durchmesser hatten, und diese sind noch immer zu dünn, als daß bei der Anziehung von zwei magnetischen polaren Linien eine Stelle unbedeckt bleiben sollte. Es scheint mir in dieser Erscheinung vielmehr ein Beweis für die Theorie der transversal polaren Linien zu liegen; denn wenn man zwei Magnetstäbe mit ihren freundschaftlichen Polen neben einander legt, und auf ihre Vereinigungslinie Eisenfeilicht streuet, sie dann 0,5 bis 1 Lin. von einander entfernt, so bietet das Eisenfeilicht gerade solche streifige Gestalten dar, als ein stark magnetischer Leitungsdraht sie zeigt. Es wäre allerdings der Mühe werth, mit Hülfe der riesenmäßig großen Apparate, welche manchen Instituten zu Gebote stehen, diese Versuche in einem größeren Maßstabe zu wiederholen, weil hierdurch vielleicht die endliche Entscheidung der Streitfrage herbeigeführt werden könnte. Ich selbst habe zu diesem Ende eine Glasröhre von 1 Z. Durchmesser mit Stanniol so überklebt, daß die Enden desselben etwas mehr als einen Zoll über die Enden der Glasröhre hinausragten. In die Glasröhre waren an beiden Seiten durchbohrte Körke gesteckt, in diese die Enden von zwei 1,5 Lin. im Durchmesser haltenden Messingdrähten, um welche die Rän-

---

<sup>1</sup> PRAFF: der Elektromagnetismus, u. s. w. p. 278.

der des Stanniols herumgelegt, mit einem schmalen Streifen Stanniol umwunden, und so auf den Drähten festgelöthet wurden. Allein der oben (II. A. 6.) beschriebene Apparat war zu schwach, oder vielmehr die Bedingungen waren zu ungünstig, als daß er die Anziehung des Eisenfeilicht auf der Oberfläche dieses hohlen Metallcylinders bewirkt haben sollte, obgleich ich nicht zweifle, daß bei SINGER's und andern ähnlichen Batterien noch größere Cylinder angewandt werden könnten.

Inzwischen reicht diese, in so mancher Hinsicht empfehlenswerthe Hypothese nicht hin, um die wichtigsten elektromagnetischen Phänomene zu erklären, und zwar stehen ihr folgende Argumente entgegen.

1. *Sie läßt das ursprüngliche elektromagnetische Hauptphänomen unerklärt.* Hält man einen künstlichen Transversalmagnet über eine Declinationsnadel, beider Axen in einer verticalen Ebene liegend, so ist allerdings die östliche oder westliche Abweichung der Nadel derjenigen völlig gleich, welche sie unter dem galvanischen Verbindungsdrahte zeigt, hält man ihn aber, ohne Umdrehung um seine Axe *unter* die Nadel, so ist die Abweichung derselben mit der vorigen identisch, anstatt ihr entgegengesetzt zu seyn, wie beim elektrischen Leiter. Es folgt dieses so ziemlich nothwendig aus der Erzeugung des Transversalmagnetes durch die Einwirkung der unteren Seite eines elektrischen Leiters, welcher über ihm hingeführt ist, wonach er also nur die Wirkung dieser *einen* Seite erhalten kann. Auf gleiche Weise wirkt der Transversalmagnet östlich oder westlich von der Nadel, mit dieser in einer horizontalen Ebene gehalten, nur anziehend auf den einen und zugleich abstoßend auf den andern Pol der Declinationsnadel, ist dagegen indifferent gegen die Inclinationsnadel, statt daß der galvanische Verbindungsdraht vielmehr indifferent gegen jene ist, diese dagegen in einer verticalen Ebene bewegt. Hierbei wird jedoch vorausgesetzt, daß der künstliche Transversalmagnet keine Drehung um seine Axe erhält, sondern diejenige Lage behält, in welcher er über der Declinationsnadel gehalten eine Abweichung derselben bewirkte.

2. Auch das Umlaufen des Poles um den lothrechten galvanischen Leiter ist aus dieser Hypothese nicht erklärlich. Wie man sich nämlich die Lage der beiden polaren Linien am verticalen Leiter auch denken mag, so muß nothwendig die in

einer horizontalen Ebene um ihn bewegliche Nadel zwei Maxima und zwei Nullpuncte der sie bewegenden Kraft finden, erstere da, wo ihre verlängerte Axe auf die Ebene beider Linien senkrecht gerichtet ist, letztere da, wo sie mit derselben zusammenfällt. Rücksichtlich der ersteren muß die Abweichung der genäherten Magnetnadelspitze auf beiden Seiten des elektrischen Leiters entgegengesetzt seyn, was der Erfahrung widerstreitet; in Beziehung auf die Indifferenzpuncte könnte man allerdings sagen, daß diese geometrischen Puncte in der Wirklichkeit durch die physische Nadelspitze nicht eingenommen werden könnten. Allein es wäre doch in der That auffallend, wenn dieselben bei allen zahlreichen Versuchen niemals zum Vorschein gekommen seyn sollten, und auf allen Fall bliebe die überall im ganzen Umfange des lothrechten Leiters ganz gleiche Ablenkung der Nadelspitze durchaus unerklärlich.

3. Das Verhalten zweier elektromagnetischer Leitungsdrähte gegen einander stimmt mit der Annahme des bipolaren Transversalmagnetismus nicht überein. Wenn nämlich zwei solche Drähte bei gleichgerichteter Strömung über einander liegen, so müßten sie sich in *verticaler Richtung* abstossen, statt daß sie in *parallelen horizontalen Ebenen* sich einander zu nähern suchen und dann in *verticaler Richtung* angezogen werden. Bei ungleicher Richtung der Strömungen müßten sie sich dagegen in *verticaler Richtung* anziehen, statt daß sie in dieser abgestossen werden, und sich in *parallelen horizontalen Ebenen* von einander zu entfernen streben. Für die horizontale Lage beider neben einander stimmt die Hypothese mehr mit der Erfahrung überein.

4. Genau genommen läßt diese Hypothese das Verhalten der spiralförmig gewundenen Scheibe unerklärt. Wäre nämlich jeder Draht ein bipolarer Transversalmagnet, so müßte diese Scheibe einen bipolaren Cylinder von nördlichem und südlichem Magnetismus bilden, dessen Stärke an jeder Stelle eines Querschnittes desselben völlig gleich wäre, statt daß die Mitte beider Seiten die größte Intensität der magnetischen Kraft zeigt.

5. Endlich beantwortet diese Hypothese auch *die* Frage nicht genügend und mindestens nicht direct, warum der elektrische Leitungsdraht bloß über oder unter den schraubenförmig gewundenen Stahldrähten hingeführt diese letzteren bipolar magnetisch macht, und nicht auch dann, wenn er mitten



durch die Axe eines solchen Cylinders geleitet wird, welches, so viel ich weiß, noch niemanden gelungen ist. Ich selbst habe, außer manchen Versuchen mit engeren Windungen, eine Glasröhre von einem Zoll im Durchmesser mit Stahldraht umwunden, mittelst zweier durchbohrter Körke in den Enden derselben eine engere Glasröhre in dieselbe geschoben, und in dieser einen Kupferdraht in der Axe der ersteren ausgespannt, durch welche 5 Batteriefunken geleitet wurden, deren jeder einen 1,5 F. langen stählernen Clavierdraht von No. 12 zu schmelzen vermochte, ohne daß dadurch Magnetismus im Stahldrahte erzeugt wurde. Wäre aber der elektrische Leitungsdraht selbst ein Transversalmagnet, so müßte er auf diese Weise eben so gut Transversalmagnetismus erzeugen, als wenn er über oder unter den Stahldrahtwindungen hingeführt wird, und eigentlich noch wohl stärker,

## 2. Theorie des tetrapolaren Transversalmagnetismus.

BERZELIUS<sup>1</sup> äußerte zuerst beiläufig, der elektrische Strom scheine ihm in einem schmalen Streifen-Stanniol an jeder Seite desselben zwei über einander liegende ungleiche magnetische Pole zu erzeugen, und auch H. DAVY<sup>2</sup> hegte anfänglich diese Meinung. Nicht sowohl hierdurch bewogen, als vielmehr durch die Beobachtung des oben (III. C. 2.) beschriebenen beweglichen Apparates, bei welchem unter andern der lothrecht herabgehende elektrische Leiter durch einen, in einer horizontalen Ebene von der einen Seite genäherten Magnetpol angezogen, von der andern abgestoßen wird, und wobei die gegenüberstehende Seite des elektrischen Leiters sich gerade entgegengesetzt verhält, wurde v. ALTHAUS<sup>3</sup> veranlaßt, in die Peripherie des elektromagnetischen Leiters vier polare Punkte zu setzen, und zwar zwei nordpolare einander diametral gegenüber dahin, wo der Draht Abstoßung gegen den Nordpol des Magnetes zeigte, und zwei südpolare gleichfalls einander diametral gegenüber dahin, wo der Südpol zurückgestoßen wurde. VON ALTHAUS,

1 Ann. Chim. Phys. XVI. 117. Schweigg. XXXI. 100.

2 Journ. de Phys. XCIV. 77. Vergl. G. LXXI. 235.

3 Versuche über den Elektromagnetismus u. s. w. Heidelberg, 1821. 8.

in der Kunst des Experimentirens durch seine Bekanntschaft mit dem zu frühe verstorbenen BOECKMANN trefflich geübt, erklärte aus dieser Hypothese sehr scharfsinnig die Einwirkung des elektrischen Leiters auf die Magnetnadel, die Wirkung der Spiralscheiben, der schraubenförmig gewundenen Drähte, die Bewegungen eines gebogenen frei schwebenden Leitungsdrahtes durch einen genäherten Magnet, insbesondere aber die damals eben bekannt gewordene Erscheinung der Anziehung zweier beweglicher elektrischer Leiter durch einander bei gleichgerichteter Strömung, und der Abstossung bei entgegengesetzter. Es mußte nothwendig auffallen, daß dieses Phänomen, dessen Erklärung damals AMPÈRE wegen des darin liegenden Widerspruches gegen die bekannten elektrischen Gesetze so sehr beschäftigte, aus der Hypothese der tetrapolaren magnetischen Linien unmittelbar und nothwendig folge, wie schon der Augenschein lehrt, wenn man nur die Durchschnitte von zwei solchen Leitern a und b über einander zeichnet.

Als ich selbst diese Theorie genau und sorgfältig prüfte, war es mir auffallend, daß sich nirgend am Umfange des elektromagnetischen Leiters eine Anziehung und Abstossung der beiden Pole auch der feinsten Nadeln mit Sicherheit zeigen wollte, obgleich zuweilen ein Festhängen der Magnetnadelspitze an einigen Stellen desselben zum Vorschein zu kommen schien. Aus diesem Grunde glaubte ich diese Hypothese verlassen zu müssen, als ich das oben erwähnte Gesetz auffand, wodurch allerdings eine Hauptschwierigkeit gehoben wurde, indem hieraus hervorging, warum keine einzige der polaren Linien, ihres wirklichen Daseyns ungeachtet, durch die Spitze einer Magnetnadel sichtbar werden konnte. Hiernach suchte ich also die elektromagnetischen Erscheinungen dadurch zu erklären, daß ich annahm, jeder elektromagnetische Leiter sey ein tetrapolarer Transversalmagnet, dessen Querschnitt a einen Kreis mit vier Polen bilde, und zwar, bei einer elektrischen Strömung von N. nach S., unten östlich und oben westlich einen Nordpol, unten westlich und oben östlich einen Südpol<sup>1</sup>. Diese Hypothese empfiehlt sich hauptsächlich dadurch, daß sie das entge-

1 G. LXX. 141. LXXII. 20. In den dortigen Figuren findet sich eine Verwechslung der elektrischen Strömung, wie PRATT richtig erinnert. S. der Elektrom. S. 266.

gegensetzte Verhalten der Magnetnadel über und unter, desgleichen zu beiden Seiten des elektrischen Leiters, so wie auch die wechselseitigen Einwirkungen zweier solcher elektromagnetischer Drähte auf einander recht gut darstellt, endlich auch bei der Annahme von zwei entgegengesetzten elektrischen Strömungen einer jeden derselben ähnliche, aber entgegengesetzte Wirkungen rücksichtlich der Hervorrufung des Magnetismus beilegt; allein vor einer genauen Prüfung besteht auch diese nicht.

Einige Gelehrte, namentlich RASCHIG<sup>1</sup>, KRIES<sup>2</sup>, GILBERT<sup>3</sup> u. a. haben gleich anfangs Einwendungen gegen dieselbe gemacht, deren einige sich zwar beseitigen lassen, z. B. daß man vermittelst einer Zusammensetzung von vier Stahlmagneten den Querschnitt eines elektromagnetischen Drahtes nicht künstlich nachbilden kann (wobei aber die Pole nicht vom Mittelpunkte ausgehen), ferner daß Eisenfeilicht sich im ganzen Umfange des elektrischen Leiters anlegt (wovon die Nothwendigkeit übrigens schon oben bei der Prüfung des bipolaren Transversalmagnetismus nachgewiesen ist), endlich daß die stets sich gleich bleibenden Abweichungen der Magnetnadel noch in so großen Entfernungen vom lothrechten elektromagnetischen Leiter statt finden (indess muß die gleichzeitige Einwirkung aller vier polaren Linien sich eben so weit hin erstrecken, als die magnetische Kraft überhaupt reicht, wonach also die einmal statt findende Wirkung in jeder Entfernung *der Art nach* die nämliche bleibt, bis sie abnehmend überhaupt verschwindet). Folgende Argumente scheinen mir aber nicht fuglich einer Beseitigung fähig zu seyn.

1. Die Theorie ist in einem Hauptpunkte unvollständig. Zugegeben nämlich, daß das Umlaufen eines Magnetpoles um den ganzen Umfang des elektrischen Leiters, selbst auch mit gleicher Stärke, durch Benutzung des oben angegebenen Gesetzes erklärt werden könnte, so ist kein genügender Grund beigebracht, warum diese Bewegung stets nur nach *einer* Richtung erfolgt, indem sie eben so gut auch nach der entgegengesetzten erfolgen kann. Um sich hiervon zu überzeugen, darf man nur die Nadel in die Richtung der zwei gleichen Pole brin-

---

1 G. LXXI. 39.

2 Ebend. p. 58.

3 Ebend. p. 64.



gen, wobei sich bald ergibt, daß sie dann eben so gut nach der einen als nach der andern Seite abweichen könnte. Es ließe sich zwar diesem Argumente mit einer nicht schwierigen Voraussetzung begegnen, allein man muß nicht stets zu neuen Hypothesen seine Zuflucht nehmen, um die alten zu retten.

2. SEEBECK's und DAVY's oben (III. B. 5.) angegebene Versuche über die Magnetisirung der Stahlnadeln um die ganze Oberfläche des elektromagnetischen Leitungsdrahtes so, daß der Nordpol und Südpol derselben stets nach einer Seite hin liegt, stehen mit dieser Hypothese im Widerspruche<sup>1</sup>.

Fig. 129. 3. Die Wirkungen der schrauben- und spiral-förmigen Windungen, so bestimmt, mindestens die ersteren, aus der Hypothese des bipolaren Transversalmagnetismus folgen, sind mit der Theorie des tetrapolaren Transversalmagnetismus entweder völlig unverträglich, oder auf allen Fall nicht gut vereinbar. Zwar hat VON ALTHAUS versucht, diese Erscheinung zu erklären, indem er annimmt, daß bei einem schraubenförmig umschlungenen Cylinder  $ab$  die nordpolaren Magnetismen  $\alpha, \alpha, \alpha, \dots \alpha', \alpha', \alpha' \dots$  sich nach  $a$  hin unten vereinigen, wodurch dann ein Nordpol in der Richtung  $\alpha\beta$  entstehen müsse, nach Außen aber zerstreuen; daß dagegen die südpolaren Magnetismen  $\beta, \beta, \beta, \dots \beta', \beta', \beta', \dots$  sich nach der entgegengesetzten Seite nach  $b$  hin vereinigen, wodurch dann in  $\beta$  ein Südpol entstände, nach Außen aber auch diese sich zerstreuen. Hier-nach müßte dann von  $b$  aus nach Außen sich nordpolarer, und von  $a$  aus gleichfalls nach Außen südpolarer Magnetismus zeigen, welchen VON ALTHAUS auch wahrgenommen haben will, obgleich dieses weder mit meinen eigenen Beobachtungen, noch auch namentlich mit denen von G. G. SCHMIDT<sup>2</sup> übereinstimmt.

4. Auch nach dieser Hypothese ist nicht erklärlich, warum ein mitten durch ein Stahldrahtgewinde gehender elektrischer Flaschenschlag keinen Magnetismus erzeugt, indem hierdurch nothwendig auf gleiche Weise ein tetrapolarer Magnet entstehen müßte, als nach der Schmidt'schen Theorie ein bipolarer.

5. Endlich könnte man der Theorie noch einen Mangel an innerer Bündigkeit entgegensetzen, indem die durch sie erklärten elektromagnetischen Erscheinungen eben so gut auch dann

<sup>1</sup> Vergl. Pfaff: der Elektromagnetismus. S. 267.

<sup>2</sup> G. LXXII, 3.

folgen, wenn man 6, 8.... überhaupt  $2n$  polare Linien am elektromagnetischen Leiter annimmt.

### 8. Prechtl's Theorie.

Da es hier nicht darauf ankommt, die Vorstellungen PRECHTL'S von dem Wesen des Magnetismus und der Elektrizität überhaupt zu erörtern, und die Meinung desselben von der Identität beider ohnehin oben im Wesentlichen schon geprüft ist, hier dagegen zunächst nur diejenige Theorie zur Untersuchung kommen kann, woraus derselbe die Wirkungen des elektromagnetischen Leiters erklärt, so läßt sich dieses aus seinen Abhandlungen<sup>1</sup> hierüber mit wenigen Worten herausheben. Jeder elektromagnetische Leiter ist nach ihm ein Transversalmagnet, dessen polare Linien der Zahl seiner Seiten correspondiren. Ueber den Fall, daß dieser Leiter aus einem dreiseitigen Prisma bestände, finde ich nichts besonders erwähnt, die übrigen Formen aber, deren Querschnitte reguläre Figuren bilden, sind sämmtlich berücksichtigt. Ist demnach der Leiter der Elektrizität ein viereckiger Stab, so drückt die Zeichnung eines Querschnittes desselben sowohl die Lage der polaren Linien als auch die Richtung der Magnetnadel um denselben aus<sup>2</sup>. Eben dieses ist der Fall für ein sechseitiges Prisma, bei welchem also die magnetischen Richtungen je zweier an einander liegender Seiten entgegengesetzt seyn sollen. Minder nicht gilt dieses für Vielecke von gleicher Seitenzahl; ist aber die letztere ungleich, so stellt sich in der Magnetisirung die Gleichheit dadurch her, daß zwei an einander liegende Seiten sich in der nämlichen Richtung magnetisiren, denn die Gleichheit der Seiten hat hier keinen Einfluß. Nimmt man zum Schließungsdrahte z. B. ein zwölfseitiges Prisma von unendlich kleinem Durchmesser, oder was dasselbe ist, ein Prisma von endlichem Durchmesser und unendlich vielen Seitenflächen, d. h. einen Cylinder, so liegen hier die einzelnen Polaritäten sehr nahe an einander, und es vereinigt sich also auf eine Magnetnadel von endlicher Länge die Gesamtwirkung aller der Polaritäten, welche über dem Durchmesser desjenigen Quer-

Fig. 130.

Fig. 131.

Fig. 132.

1 G. LXVII. 259. LXVIII. 187. 203. Schweigg. Journ. XXXVI. 399.

2 Daß die letztere unrichtig sey, eben wie bei der nächstfolgenden Figur, möge hier nur beiläufig bemerkt werden.

schnittes, mit dem die Magnetnadel parallel steht, befindlich sind. Nur auf eine unendlich kleine Magnetnadel würde die Elementarwirkung, wie beim Vielecke erfolgen.

Bei einem Schließungsdrahte, der ein Cylinder oder ein viereckiges Prisma ist, dessen Durchmesser gegen die Länge der Nadel, auf welche er wirkt, verschwindet, gehen also die magnetischen Polaritäten scheinbar nach einer und derselben Richtung, — scheinbar deswegen, weil diese Wirkung nicht die den einzelnen Seiten eines Vielecks zukommende, sondern die Gesamt-Wirkung derselben ist.

Gegen diese Theorie scheint mir einzuwenden, daß sie unklar und in sich selbst nicht consequent ist. Entweder sind nämlich die Richtungen der Magnetismen bei den verschieden gestalteten Leitern in der Wirklichkeit genau so, wie sie in den Zeichnungen ausgedrückt sind, so widerspricht dieses der Erfahrung, indem bekanntlich die Magnetnadel sich um runde und vierseitige Leiter, deren Durchmesser gegen den ihrigen keineswegs verschwindend sind, ganz auf gleiche Weise bewegt. Soll aber die Darstellung der Wirkungen vier- und vielseitiger Leiter bloß von solchen gelten, deren Durchmesser verschwindend sind, so muß nachgewiesen werden, auf welche Weise aus diesen diejenigen mit meßbarem Durchmesser entstehen, um welche die Nadelspitze sich im Kreise bewegt. In dem Querschnitte des runden Leiters sind zwar, um dieses Phänomen zu erklären, die Richtungen der Magnetismen alle nach einer Seite hin gezeichnet, es ist aber nicht nachgewiesen, warum die dazwischen liegenden, diesen entgegengesetzten, fehlen. Will man hierauf erwiedern, daß sie einander zu nahe liegen, so bleibt die Frage unbeantwortet, warum die andern, gleichfalls entgegengesetzten, Pole weiter von einander abstehen. Ist endlich die Zahl der ungleichnamigen Pole wirklich unendlich, so fallen sie überall zusammen, müssen sich neutralisiren, und es ist gar kein Effect möglich.

So lange diese, das Ganze treffenden Einwürfe nicht beseitigt sind, scheint es mir überflüssig, die Theorie an einzelnen Erscheinungen zu prüfen. PRECHTL hat zwar zu zeigen gesucht, in wie fern aus der Lage der ungleichnamigen Pole in den Transversalmagneten das Umlaufen der Nadelspitze um den



galvanischen Leiter folge<sup>1</sup>, allein hierdurch werden die eben nachgewiesenen Gegengründe keineswegs beseitigt, und zunächst trifft jede Hypothese dieser Art der Einwurf, daß sie keinen nothwendigen Grund nachzuweisen vermag, warum das Umkreisen stets nur nach ein und derselben Seite hin statt findet.

#### 4. Seebeck's Theorie.

SEEBECK hat in seiner mehrmals erwähnten Abhandlung<sup>2</sup> die Lehre vom Elektromagnetismus gleich nach der Auffindung des ersten Hauptphänomen's durch eine große Zahl mannigfaltig abgeänderter, und sehr genauer Versuche fast zu demjenigen Grade der Ausbildung befördert, welchen sie bis jetzt überhaupt erhalten hat, und dabei zugleich eine Theorie derselben aufgestellt, welcher er auch nachher treu geblieben zu seyn scheint. Hiernach „gibt es am ganzen schließenden Drahte nirgend feste Pole oder einzelne Stellen, an welchen entweder positiver oder negativer Magnetismus im Uebermalse vorhanden wäre, nirgend einen feststehenden magnetischen Kern. Ein polarer magnetischer Gegensatz zweier entgegengesetzter Punkte am Schließungsdrahte, oder in dessen Atmosphäre ist also nur dadurch begründet, daß die Richtung des durch die Action der Säule erregten Magnetismus entgegengesetzt, und  $+$  M. nach der einen,  $-$  M nach der andern Seite gerichtet ist. Jeder Punct in der cylindrischen magnetischen Atmosphäre, welche den Stab erfüllt und umgiebt, ist nordpolar und süd polar zugleich, nach der einen Seite zu nordpolar, nach der andern süd polar, so daß also auch alle, von der Axe des Stabes ausgehende Radien in der senkrecht auf den Längendurchmesser des schließenden Drahtes stehenden Ebene, nach der einen Seite zu als nordpolar, nach der andern als süd polar anzusehen sind, und zwar in gleichmäßig wechselnder Folge, indem der nordpolare Magnetismus des einen Radius dem süd polaren des andern zugekehrt ist.“

Die hier in ihren wesentlichen Theilen mit den eigenen Worten des berühmten Gelehrten wiedergegebene Theorie ist durchaus klar und bestimmt. Weit weniger scheint mir dieses

1 Kastner's Archiv II. 155.

2 Berlin. Denksch. 1820—21. S. 335 ff.

bei denjenigen weiteren Aeufserungen der Fall zu seyn, worin derselbe den Unterschied zwischen einem Stahlmagnete und dem elektromagnetischen Drahte zu erläutern, und die Vertheilung des Magnetismus im Stahle nebst der hieraus folgenden Wirkungsart der Stahlmagnete aufzuklären sucht. Das Letztere gehört an sich nicht hierher, die Hauptäufserung über das Erstere aber theile ich gleichfalls um so lieber mit SĖEBECK's eigenen Worten mit, weil sie mir selbst nicht völlig deutlich geworden ist, übrigens aber in der Hauptsache nichts abzuändern scheint. „Der Magnetismus im Eisen und Stahle unterscheidet sich also darin vom Magnetismus in der Galvanischen Kette, daß die den diametral einander gegenüberliegenden Puncten des Stahlmagnetes zugehörenden inneren Theile der magnetischen Atmosphäre in einander greifen, und in dem Metalle so innig verbunden sind, daß sie auf keine Weise von einander getrennt werden können, indem die Axe der ganzen, den Stab erfüllenden und umgebenden magnetischen Atmosphäre, als ein mitten zwischen den Polen an der Oberfläche des massiven cylindrischen Magnetstabes liegender Kreis angenommen werden muß. In der galvanischen Kette dagegen können nicht nur die einander diametral gegenüber liegenden Theile der einfachen magnetischen Atmosphäre der Leiter bis zu jedem beliebigen Abstände von einander entfernt werden, wodurch sie um so vollkommener in dieser, vor der Entdeckung OERSTEN's gänzlich unbekannten, einfachen Form hervortreten, sondern es wird sogar aller Magnetismus der Galvanischen Kette aufgehoben, wenn die einander diametral entgegengesetzten Theile der magnetischen Atmosphäre bei völliger Berührung der Metalle auf gleiche Art in einander greifen, als in den Stahlmagneten.“

Verstehe ich die Ausdrücke recht, so sind die entgegengesetzten Magnetismen im Stahle durch einander gebunden, so daß die Polarität nur an den Enden der Stäbe in größter Stärke hervortritt und in der Mitte bis zur Indifferenz verschwindet, statt daß dieselben am elektromagnetischen Leiter an allen Puncten zum Vorschein kommen, dann aber verschwinden und zur Bildung eines gleichfalls bipolaren Magnetes sich vereinigen, wenn die Drähte mit einander in Berührung kommen.

Daß auch diese Theorie den Anforderungen an eine solche nicht genüge, läßt sich bald zeigen, indem sie in sich entweder unmöglich oder unbestimmt ist, und bei erhaltener Bestim-

mung die Erscheinungen selbst gar nicht erklärt. Nach den Ausdrücken SEEBECK's ist die den elektromagnetischen Cylinder bildende Zahl der Radian mit entgegenstehenden Magnetismen an ihren Seiten unendlich. Wäre dieses im strengsten Sinne der Fall, so würde gar keine Wirkung möglich seyn, indem jeder Punct in einer auf den Schließungsdraht senkrechten Ebene zugleich nordpolarisch und süd-polarisch seyn müßte, deren Wirkungen auf die Spitze einer Magnetnadel von meßbar räumlichem Inhalte sich um so sicherer aufheben würden, als der Thesis nach auf jeden räumlichen Punct in der Spitze der Magnetnadel eine unendliche Menge nordpolarer und süd-polarer Punkte im magnetischen Cylinder um den Leitungsdraht einwirken müßten. Wir wollen indels annehmen, die Zahl der nord- und süd-polaren Punkte sey eine unendliche, so giebt es im Umfange des elektrischen Leiters für eine mit ihrer Axe lothrecht auf die Axe des Leiters gerichtete Magnetnadel so viele Punkte, in welchen dieselbe auf einen gleichnamigen Pol senkrecht gerichtet ist, dessen seitwärts bewegende Kraft also verschwindet, zugleich aber sich in gleichem Abstände von zwei ungleichnamigen Polen befindet, deren Wirkungen sich sonach gleichfalls aufheben, als wie viele Paare von Polen den Leiter umgeben. Obgleich daher mit der Zahl der Paare dieser Pole die Menge der Lagen wächst, in denen die Nadelspitze zwischen zwei ungleichen Polen befindlich nach den Gesetzen der magnetischen Wirksamkeit eine Abweichung erhalten muß, so wächst hiermit auch zugleich die Zahl der Indifferenzpunkte, und man kommt also mit zwei polaren Linien oder mit vierten eben so weit, als mit einer beliebigen endlichen Zahl Paare ungleichnamig magnetischer Punkte, indem auch bei diesen endlich die Richtung des Umlaufens der Nadelspitze um den elektrischen Leiter unbestimmt bleibt. Es finden somit gegen diese Theorie die nämlichen Einwendungen statt, welche mich bewogen haben, die von mir selbst früher vertheidigte Theorie aufzugeben.

### 5. Pohl's Theorie der Circularpolarität.

G. F. POHL suchte anfangs<sup>1</sup> die elektromagnetischen Erscheinungen am Schließungsdrahte der Volta'schen Säule da-

1 G. LXIX. 191.



durch zu erklären, daß er jede Querzone eines solchen Leiters für eine in sich selbst zurücklaufende Magnetnadel hielt. Später<sup>1</sup> ging derselbe ganz zu SEEBECK's Ansicht über, indem er den zuerst aufgestellten Satz dahin modificirte, die beiden genäherten Pole der in einen Kreis zusammengebogenen Magnetnadel gingen durch ihre unmittelbare Berührung in einander über, und verbreiteten sich als zwei neben einander liegende Pole über den ganzen Umfang der kreisförmig zusammengebogenen Nadel (mit Verschwindung des sonst nothwendigen Indifferenzpunctes in ihrer Mitte). Hiernach soll dann *jeder Punct des Schließungsdrahtes als Nord- und Süd-Pol zugleich wirken, nur nach tangential-entgegengesetzten und durch die Verbindungs-Ordnung bestimmten Richtungen.*

In dieser Modification hört das Ganze aber auf eine Theorie zu seyn, indem bloß das ursprüngliche Oersted'sche Phänomen mit einem andern Ausdrücke bezeichnet wird, und anstatt zu sagen, die Spitze der Magnetnadel läuft um den elektromagnetischen Leiter im Kreise umher, (welches der Natur der Sache nach nothwendig durch Tangential-Kräfte bewirkt werden muß) sagt POHL: sie wird von jedem Puncte desselben durch eine von diesem ausgehende Tangentialkraft herumgetrieben. Nach SEEBECK liegt in jedem Puncte nach der einen Seite nordpolarer, nach der andern südpolarer Magnetismus, nach POHL aber wirkt jeder einzelne Punct nach der einen Seite nordpolarisch, nach der andern südpolarisch magnetisch abstoßend. Die von ihm in den Figuren zur Erläuterung gezeichneten Magnetnadeln können daher keinen wirklichen Abstand der Pole, wäre er auch nur verschwindend klein, andeuten, sondern bloß die Richtung der Tangentialkräfte bezeichnen. Daß aber irgend ein materieller Punct zugleich ein nordpolarer und ein südpolarer Magnet *seyn* sollte, also ein Gegebenes und auch sein Entgegengesetztes, ein + und zugleich ein —, ist undenkbar, mithin kann einem jeden Puncte nur eine nach einer Seite wirkende nordpolar magnetische Kraft, und nach der andern eine südpolare beigelegt werden, wodurch nach dem Begriff des Entgegengesetzten der Punct selbst = 0 seyn würde<sup>2</sup>. Will man

---

1 G. LXXI. 47. Vergl. LXXIII. 259.

2 POHL giebt dieses selbst zu, indem er bei G. LXXIV. 391. sagt: „Einen N. u. S. Pol giebt es hier also gar nicht, oder man

es nun auch nicht geradezu für undenkbar halten, daß von dem eigentlichen 0 aus (einem geometrischen, nicht einem räumlichen Puncte) ohne ausgedehntes, materielles Substratum, zwei entgegengesetzte Kräfte nach entgegengesetzten Seiten hin wirkend ausgehen sollen, so bietet wenigstens die Natur kein Analogon dar. Es läßt sich hierfür nicht geltend machen, daß nach COULOMB jedes kleinste Stück eines Magnetes wieder ein Magnet mit zwei Polen sey, denn mit solchen durch Versuche erhaltenen Stücken sind wir noch weit von einem Stahlatome, geschweige denn von einem geometrischen Puncte entfernt. Nur dann also, wenn POHL räumliche magnetische Pole, und zwar entgegengesetzte, nach der einen Seite nordpolarische, nach der andern südpolare in der Oberfläche des galvanischen Leiters annimmt, giebt er eine Theorie, welche der von SEEBECK aufgestellten gleich ist, und daher gleichen Gegengründen unterliegt.

Insofern übrigens POHL das elektromagnetische Hauptphänomen bloß genau bezeichnet hat, ohne jedoch durch eine Theorie die Aetiologie desselben nachzuweisen, und wenn man sonach seine Bezeichnungen und Figuren als ein Mittel der Versinnlichung betrachtet, so muß man zugestehen, daß er hiernach die wesentlichsten, aus demselben folgenden Erscheinungen mit großer Consequenz erklärt hat. Letzteres ist in der angegebenen Abhandlung nur kurz, ausführlicher aber in den

---

müßte uneigentlicher Weise jeden Punct als N. u. S. Pol zugleich ansehen, und mithin deren unendlich viele annehmen, welches physicalisch ganz in demselben widerspruchlosen Sinne zu fassen ist, in welchem man in der Mathematik den Kreis als ein Polygon von unendlich vielen geraden Seiten betrachtet. Man wird indeß zugestehen, daß durch das letztere Hülfsmittel nur die Vorstellung eines Kreises selbst erleichtert, und diese sinnlich darstellbarer wird. Strenge genommen ist aber kein Theil des Kreises, auch nicht der kleinste endliche eine gerade Linie, und mit derselben Strenge ist nach POHL kein Punct des elektrischen Leiters weder ein N. noch ein S. Pol, auch kann weder nord- noch südpolarer Magnetismus an irgend einen materiellen Punct gebunden seyn, indem dieser sonst hierdurch ein solcher Pol werden müßte, mithin bleibt an und um den Leiter bloß die, die Magnethadel bewegende, Kraft, deren Wesen und Ursprung nicht weiter erklärt, auf welche vielmehr bloß aus der Beobachtung geschlossen wird. Insofern glaube ich es also rechtfertigen zu können, daß dieses keine Theorie, sondern bloß eine Construction der Erscheinungen ist.

Demonstrationen geschehen<sup>1</sup>, vermittelt deren die Bewegung der beweglichen Leiter durch den Einfluß des Erdmagnetismus nachgewiesen wird, und welche in sofern ein höchst schätzbarer Beitrag zur Lehre des Elektromagnetismus bleiben, als in ihnen mit geometrischer Schärfe dargethan wird, daß und auf welche Weise alle diese Bewegungen aus dem einfachen elektromagnetischen Fundamentalversuche folgen.

## 6. Theorie des diagonaloiden Magnetismus.

Gleich nach der Entdeckung des Elektromagnetismus beförderte ERMAN nicht bloß die Verbreitung der Kenntniss desselben, sondern vermehrte auch die damals bekannten That-sachen und Apparate auf eine sinnreiche Weise<sup>2</sup>. Weil man aber eine Reihe zusammenhängender Erscheinungen nicht gut aufzufassen vermag, ohne sie in einen inneren Zusammenhang unter sich und mit andern bekannten Phänomenen zu bringen, so war es natürlich, daß auch dieser scharfsinnige Gelehrte eine Theorie entwarf, nach welcher sich die damals bekannten That-sachen erklären liessen. In Gemäfsheit der Hypothese von zwei Elektricitäten, deren jede an dem ihr zugewandten Ende des Leiters in größter Fülle einströmen muß, nahm er an, daß hier-nach in diesem ein *diagonaloider Transversalmagnetismus* er-regt werde, wonach im Wesentlichen an der einen Seite des diagonal getheilten Leiters AB nordpolarer, an der andern CD  
 Fig. 133. südpolarer Magnetismus vorherrschend seyn sollte. Indefs wa-ren damals bei weitem noch nicht alle Thatsachen bekannt, de-nen auch deswegen die Hypothese nicht genügt, und da der Er-finder derselben sie später nicht weiter auszubilden gesucht hat, so wird diese allgemeine geschichtliche Erwähnung derselben genügen<sup>3</sup>.

## F. Rückblick auf die verschiedenen Theorien.

Ueberblicken wir nun noch einmal die verschiedenen Theo-rien über den Elektromagnetismus, so können wir nicht gut

<sup>1</sup> G. LXXIV. 391 ff. LXXV. 269.

<sup>2</sup> In seiner mehrerwähnten Schrift: Umrisse zu den physischen Verhältnissen des von H. P. Oersted entdeckten elektrochemischen Magnetismus u. s. w. Berl. 1821. 8.

<sup>3</sup> Vergl. Gilbert in Annak d. Phys. LXVII. 332. ff.



umhin, mit DAVY zu gestehen, daß wir bis jetzt noch keine einzige völlig genügende haben, und es vielleicht überhaupt noch zu frühe ist, ernstlich an eine solche zu denken, weil die Kenntniß der Naturgesetze im Allgemeinen, und der zur Erklärung der elektromagnetischen Erscheinungen erforderlichen im Besondern noch zu sehr in ihrer Kindheit ist<sup>1</sup>. Vergleicht man indess die hier, so viel ich mir bewußt bin, mit größter Unparteilichkeit dargestellten Theorien mit einander, so wird, wie mich dünkt, der Unbefangene der vom *Transversalmagnetismus* den Vorzug zugestehen. Durch Transversalmagnete hat man die hauptsächlichsten Phänomene, welche der einfache elektrische Leitungsdraht darbietet, am vollständigsten nachgebildet, und ließe sich die analoge Beschaffenheit beider mit Sicherheit nachweisen, so würde man den Elektromagnetismus als einen Zweig der allgemeinen magnetischen Erscheinungen diesen anreihen können. Dabei bleibt aber die Frage noch zu erörtern, *wie viele Pole oder Paare von Polen* im Umfange des elektrischen Leiters anzunehmen sind? Die Beantwortung dieser Frage, wozu mir POHL's oben (III. C. 18) erwähnter Apparat vorzüglich geeignet scheint, liegt vor der Hand noch scheinbar sehr weit entfernt, um so mehr als die angestellte Untersuchung ergeben hat, daß weder zwei noch eine beliebig große Menge der Aufgabe ein Genüge leisten. Wann und ob überhaupt man hierüber zur Gewissheit gelangen werde, läßt sich um so weniger bestimmen, wenn man berücksichtigt, daß in einem so langen Zeitraume die Frage über das Vorhandenseyn einer oder zweier Elektricitäten nicht zur definitiven Entscheidung gebracht werden konnte. Ist es mir indess erlaubt, einige Hypothesen aufzustellen, nachdem ich den Gegenstand nach allen seinen Seiten in der vorstehenden Abhandlung genau prüfen mußte, so sind dieses folgende.

Wer sich mit gegründeter Hoffnung eines glücklichen Erfolgs diesen Untersuchungen widmen will, der muß vor allen Dingen die individuelle Wirkungsart der Elektricität und des Magnetismus, welche in diesen Erscheinungen auf eine so höchst räthselhafte Weise verschlungen sind, scharf ins Auge fassen. Hiernach scheint es mir, als ob die Annahme der Existenz fe-

---

<sup>1</sup> Vergl. Davy in Phil. Trans. 1824. 1. Ann. of Phil. 1824. Jan. p. 22. Schweigg. J. XL. 332.

ster, gleichsam starrer polarer Linien (oder Punkte, welches am Ende auf eins hinausläuft) um den elektrischen Leiter nicht zum Ziele führt. Das Verhalten der Sache scheint mir vielmehr folgendes.

1. Die Elektrizität durchströmt den vollkommenen und unvollkommenen Leiter nicht als ein Continuum, sondern in einzelnen Pulsen, welche aber in unmeßbar kurzen Zeiträumen auf einander folgen. Diese Pulsus oder Wellen sind am merkbarsten bei der galvanischen Elektrizität, und offenbaren sich den Nerven in dem simmernartigen Gefühle, welches dieselbe im thierischen Körper erregt.

2. Jede einzelne hierzu hinreichend starke Welle trennt in dem Leiter, und vermittelt dessen vielleicht auch in dessen Umgebung, den überall die Erde als eigene Atmosphäre umgebenden, und somit überall vorhandenen neutralen Magnetismus in seine beiden antipolaren Theile auf ähnliche Weise, als eine mechanische Erschütterung diese Trennung im Stahle bewirkt. Die langsamere Durchströmung stark gespannter Reibungselektrizität, wenn sie durch Spitzen eingesogen ist, kann daher keine solche Pulsus ausüben, und also auch keinen Magnetismus erzeugen; ihr entgegen steht mit der heftigsten, aber auch am kürzesten dauernden Wirkung der Flaschenschlag, welcher eben diese auch durch die erregte Empfindung ankündigt, in der Mitte zwischen beiden liegt die galvanische Elektrizität.

Hier scheint es mir der schicklichste Ort zu seyn, die Frage, warum das *langsame Durchströmen der Elektrizität in den Leitungsdrähten keinen Magnetismus erzeugt*, nochmals näher zu prüfen. Wären zuvörderst Elektrizität und Magnetismus identisch, so wäre diese gänzliche Unwirksamkeit des elektrischen Leiters auf die Magnetnadel durchaus unerklärbar, da sich nach den Versuchen von PFAFF (III. A. 13) in dem Leitungsdrahte eine solche Menge freier Elektrizität befindet, daß der genäherte Finger merkbare Funken erhält. Vermöge der Annahme einer Identität beider Potenzen würde man also die Anwesenheit der Elektrizität = Magnetismus in einem solchen Leiter zugleich setzen und auch wieder aufheben, was doch ein offener Widerspruch ist, und als solcher mir das gewichtigste Argument gegen diese Hypothese zu seyn scheint<sup>1</sup>. PFAFF

---

<sup>1</sup> Vergl. oben IV. i. A.

leitet dieses Ausbleiben der magnetischen Wirkungen von der zu großen Spannung der Elektrizität ab, allein hiergegen streitet die Erzeugung des Magnetismus durch den energischen Funken, durch den Flaschenschlag und insbesondere durch den Blitz, worin doch eine ungleich stärkere Spannung der Elektrizität anzunehmen ist. Mir scheint der Grund hiervon vielmehr in Folgendem zu liegen. Es ist oben<sup>1</sup> bewiesen, daß die Elektrizität sich nur auf der Oberfläche der Körper verbreitet, und nicht in das Innere derselben eindringt. Hiergegen streiten aber die oben (II. C. a) erwähnten Versuche DAVY's, nach denen die  *Masse*  und nicht die  *Oberfläche*  der Metalle ihr Leitungsvermögen bedingt, die Anwendung der medicinischen Elektrizität, das Schmelzen sehr dicker Drähte durch den Blitz u. a. m. Sollen diese beiderlei widersprechenden Erscheinungen, und zugleich auch diejenigen, welche sich rücksichtlich der Erzeugung des Elektromagnetismus herausstellen, vereinigt werden, so müssen wir annehmen, daß die  *eigentlich strömende* , in den angegebenen Pulsationen fortschreitende Elektrizität durch ihre unwiderstehliche Kraft allerdings die Massen der Körper durchdringt, die widerstrebenden Hindernisse überwältigt, und hierbei zugleich den Magnetismus scheidet. Sofern sie dagegen sich langsamer bewegt, und einseitig als  $+$  oder  $-$  E. angehäuft nach Neutralisation mit dem Entgegengesetzten strebt, somit auch Anziehung und Abstossung bewirkt, wird sie eben durch dieses Streben nach Ausgleichung auf der Oberfläche der Körper angehäuft, und trennt die Magnetismen nicht. Kein geladener Conductor kann daher magnetisch seyn, auch keine trockne Säule die Magnetnadel afficiren, die stark gespannte, nach Neutralisation strebende Elektrizität scheidet weder Wärme noch Licht aus, sondern dieses alles geschieht bloß durch die strömende, und hiernach pulsirende, in welchem Zustande die galvanische allein auftritt, weil in jedem Elemente des Leiters die Ausgleichung beider Elektrizitäten statt findet.

3. Die Trennung der ungleichen, im Zustande der Neutralität gebundenen, Magnetismen ist der Erzeugung der Elektrizität, oder eigentlicher der Aufhebung des gewöhnlich bestehenden elektrischen Gleichgewichts ähnlich. So wie durch Reibung, Mittheilung, den Wirkungskreis, Erwärmung u. s. w. ins-

---

1 S. Elektrizität IV.



besondere aber durch einen auf Affinitätsgesetze oder wechselseitige Wahlenziehung gleichsam zurückkommenden Einfluß heterogener Metalle auf einander beide Elektricitäten geschieden werden, so geschieht dieses nämlich durch ähnliche Ursachen beim Magnetismus, die Trennung erhält sich bei beiden bleibend nur in den Nichtleitern, wobei rücksichtlich der Form der letzteren die Elektricität größere Flächen, der Magnetismus längere Stäbe vorzieht.

4. Die Scheidung der Magnetismen durch die Elektricität geschieht (als Beweis der Einfachheit aller Naturgesetze) auf eine ähnliche Weise, als die Erregung der Wärme durch Elektricität, und dieser wieder durch jene, als die Hervorrufung des Lichtes durch Wärme, der Wärme durch Licht, und wenn bei der Elektricität und dem Magnetismus keine Reciprocität rücksichtlich der wechselseitigen Hervorrufung bemerkt wird, so liegt die Ursache hiervon darin, daß wir den Magnetismus in bedeutender Stärke im Zustande der Trennung nur an die Isolatoren gebunden besitzen, welche derselbe nicht verläßt, wenn auch die entgegengesetzten Atmosphären beider Pole sich binden. Plötzliche Trennungen beider Magnetismen gehen bloß im elektrischen Leiter vor, und vielleicht werden künftig einmal elektrische Wirkungen der so hervorgerufenen Magnetismen entdeckt werden, deren eigentliche Quelle dann aber sehr schwer zu bestimmen seyn dürfte.

5. Auf welche eigenthümliche Weise und nach welchem bestimmten Causalverhältniß die Trennung beider Magnetismen durch die elektrischen Wellen geschehe, dieses kann nicht früher aufgefunden werden, als bis wir das Wesen der Elektricität selbst und des Magnetismus erkannt haben, wozu für jetzt noch keine bestimmte Hoffnung vorhanden ist. Rüksichtlich der Elektricität aber ergeben die Erscheinungen so viel, daß dieselbe im Leiter den kürzesten Weg sucht, und daher, wie auch die Form desselben seyn mag, in der Richtung ihres Fortganges einen Cylinder bildet, um welchen die elektromagnetischen Wirkungen sich in der Hauptsache überall gleichartig zeigen.

6. Um diesen cylinderförmigen elektrischen Strom werden dann bei jedem Pulsus der Strömung die Magnetismen auf eine an sich unbekannte, bloß aus der Wirkung ersichtliche Weise getrennt, so daß die nordpolaren nach der einen, die südpolaren

ren nach der andern momentan frei werden, und weil diese Pulsus einander der Zeit nach so nahe liegen, so scheint uns ihre Wirkung eine continuirliche. In wie vielen Sectoren des Querschnittes eines z. B. cylinderförmigen elektrischen Leiters die Trennung der Magnetismen erfolgt, oder mit andern Worten, wie viele ungleiche polare Linien bei jedem Pulsus entstehen, ob die Zahl derselben nach der Dicke des Leiters und der Stärke der Elektricität verschieden ist, diese Fragen lassen sich nicht beantworten, es ist sogar noch zu frühzeitig, hierüber nur einmal eine wahrscheinliche Hypothese zu versuchen, so lange eine Hauptfrage noch nicht völlig entschieden ist, nämlich ob wir in Gemälsheit einer einzigen elektrischen Strömung nur eine einfache, oder in Folge einer zweifachen und entgegengesetzten eine doppelte Wirkung auf den Magnetismus anzunehmen haben, oder ob endlich in der Ausgleichung beider die momentane Erregung des Magnetismus zu suchen ist. Auf gleiche Weise möchte ich nicht darüber entscheiden, nach welcher Seite hierbei der nordpolare Magnetismus gerückt werde, indem dieses von der Ansicht abhängt, ob man den Nordpol der Nadel z. B. durch den nordpolaren Magnetismus zurückgestossen, oder im Strome desselben bei der plötzlichen Trennung mit fortgerissen werden läßt. Ohne den verschiedenen Vorstellungsarten jedes Einzelnen rücksichtlich dieser beiden Fragen vorgreifen zu wollen, indem diese Bemerkungen ohnehin, wie gesagt, keineswegs als eine vollständige Theorie anzusehen sind, bin ich doch in Ansehung der ersteren geneigt, mit SEEBECK eine zwar nicht unendliche, aber doch eine sehr große Menge Trennungspuncte anzunehmen, schon deswegen, weil die Fortführung der getrennten Magnetismen durch einen verhältnißmäßig beträchtlichen Raum im Umfange des Leiters weder mit der Geschwindigkeit der einzeln erfolgenden Pulsus, noch mit der ruhigen und wirkungslosen Herstellung des Indifferenzzustandes übereinstimmt<sup>1</sup>. Hinsichtlich der letzteren möchte ich lieber im Widerspruche mit POHL die Trennung so annehmen, daß der nordpolare Magnetismus bei einer von N. nach S. gerichteten elektrischen Strömung von der unteren Fläche des Leiters an gerechnet, in der Richtung nach O. durch das Zenith nach W. und so zurück zu liegen käme, weil es mir na-

---

1 Hiergegen scheinen POHL's Versuche (oben III. C. 18) zu streiten.

türlicher scheint anzunehmen, daß die nordpolare Nadelspitze vermöge der erregten positiv magnetischen Tangentialkraft fortgerissen werde. Daß hiermit den von jenem Gelehrten gelieferten Demonstrationen und Rechnungen kein Abbruch geschehe, versteht sich von selbst.

Eine Anwendung dieser Sätze auf die gesammten elektromagnetischen Erscheinungen zu machen, würde zweckwidrig seyn. Indefs will ich doch bemerken, daß einige schwer zu erklärende Erscheinungen hierdurch eine eben so unmittelbare als vollständige Aufhellung erhalten. Es ergiebt sich nämlich nach dieser Ansicht von selbst, warum die Magnetnadel unter dem Verbindungsdrahte der beiden Belegungen einer starken Flasche keine Bewegung erhält, ohngeachtet ein Stahldraht starke Polarität annimmt, weil nämlich der Pulsus schon vorüber, und der Zustand des Gleichgewichts wieder hergestellt ist, ehe die Trägheit der Nadel überwunden werden kann, wobei jedoch die Trennung der beiden Magnetismen, bei denen kein Trägheitsmoment zu überwinden ist, vollständig erfolgt. Die Rücksicht auf dieses Factum hat mich zu der Annahme vermocht, daß der nordpolare Magnetismus durch den gleichnamigen mit fortgerissen werde, indem dieses mit der Schnelligkeit des Erfolgs mehr übereinstimmt als die Annahme, daß der im Leiter erzeugte südpolare Magnetismus die entgegengesetzte Polarität hervorrufe, wozu mir mehr eine Art von Stillstand gehört, die ich nach dem Verhalten der Nadel weniger anzunehmen geneigt bin. Es folgt aus den Sätzen ferner direct, warum Stahlnadeln, quer auf den elektrischen Leiter befestigt, an jeder Stelle nach einer Seite nordpolar, nach der andern südpolarmagnetisch werden, endlich aber warum der elektromagnetische Leiter oben, unten oder zur Seite eines um eine Glasröhre schraubenförmig gewundenen Stahldrahtes hingeführt, Transversalmagnetismus zu erregen vermag, in der Axe desselben aber ganz ohne Wirkung bleibt, weil nämlich dann die im ganzen Umfange getrennten Magnetismen augenblicklich wieder zur Indifferenz zusammentreten.

Wenn man diesernach die Ungewißheit über die Zahl der Doppelpole, in welche der Magnetismus in der ganzen Peripherie des elektrischen Leiters bei jedem Pulsus der durchströmenden Elektrizität sich trennend angenommen wird, als minder bedeutend betrachtet, die zweite Unbestimmtheit über



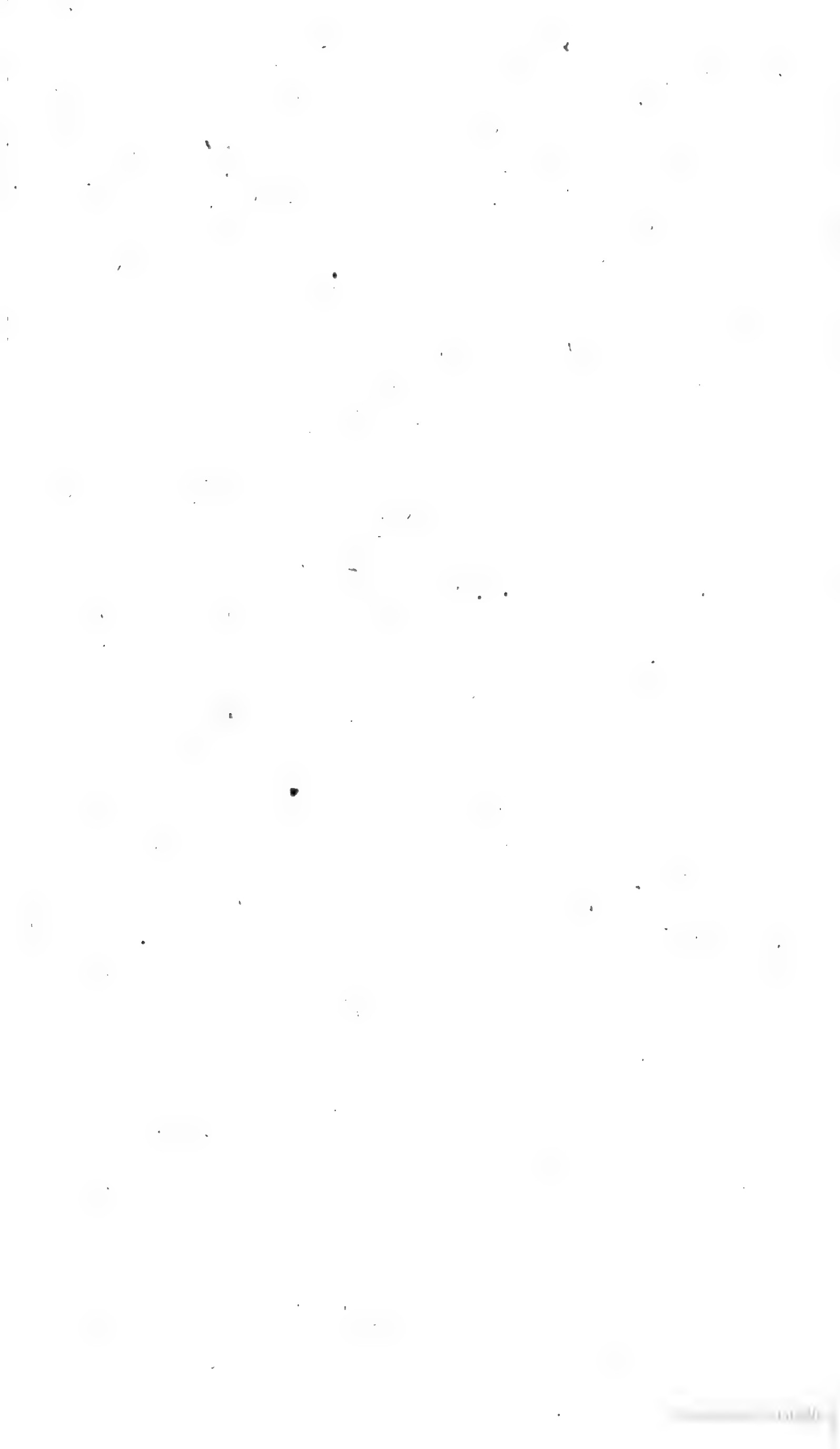
die Lage des nordpolaren und südpolaren Magnetismus gleichfalls übersieht, dann aber die von POHL angenommenen, aus der Natur der Sache folgenden tangentialen Richtungen der entgegengesetzten abstossenden Kräfte als in der Sache nothwendig begründet betrachtet, diesen und den hierauf gebaueten Calcül desselben zur Erklärung des elektromagnetischen Hauptphänomens und aller übrigen aus diesem folgenden benutzt, so wäre hiernit allerdings eine vollständige und genügende Theorie des Elektromagnetismus gegeben<sup>1</sup>. *M.*

---

1 Aufser den, in der Abhandlung selbst namhaft gemachten Schriften können der Vollständigkeit wegen noch folgende, mit Uebergang der Abschnitte über diesen Gegenstand in den neuesten Compendien der Naturlehre, genannt werden:

Dissertatio medico-physica de electromagnetismo cet. auct. C. SCHRADER Halae 1821. Auch in Schweigg. Journ. XXXIII. 1. AMPÈRE: Recueil d'Observations électrodynamiques. Par. 1822. 8. K. F. BURDACH Berichte von d. Kön. anatom. Anstalt zu Königsberg. 5ter Ber. Leipz. 1822. KASTNER Observationes de electromagnetismo. Erl. 1821. 4. Saggio di esperienze elettrometriche del Dottore Stef. MARIANINI. Venez. 1825. 8. Recherches sur le Mode de distribution de l'Électricité dynamique dans les corps qui lui servent de conducteurs; par M. DE LA RIVE. Genève 1825. 8.

---



# Physikalisches Wörterbuch

III. Band.

Zweite Abtheilung.

Elektrometer bis Ende E.

---





---

## Elektrometer.

**Elektricitätsmesser, Elektroskop; *Electrometrum*; Electromètre; *Electrometer*.** Eine Vorrichtung, um die Stärke und Beschaffenheit der Elektrometrie eines Körpers zu bestimmen, oder die elektrischen Erscheinungen in einem verlangten Grade der Stärke hervorzubringen.

Die meisten Instrumente dieser Art verdienen mehr nur den Namen der *Elektroskope* als eigentlicher *Elektrometer*, sofern sie keine genaue quantitative Bestimmungen gewähren, sondern nur im Allgemeinen anzeigen, ob die E. stärker oder schwächer sey. Indefs haben die Physiker sich doch in dem Verhältnisse, in welchem durch die fortschreitenden Entdeckungen auch in der Elektricitätslehre alle Bestimmungen sich mehr der mathematischen Schärfe näherten, gleichfalls mehr und mehr bemüht, auch diesen Instrumenten jene Vollkommenheit zu verschaffen, welche den Namen eigentlicher Maße bei den Barometern, Thermometern, Hygrometern u. u. s. rechtfertigt. Eine solche Vervollkommnung war jedoch dadurch nur erreichbar, daß einerseits die Wirkungsgesetze der el. Kräfte, welche gemessen werden sollten, mathematisch genau bestimmt wurden, andererseits die Wirkungen, durch welche diese Kräfte gemessen werden sollten, eine genau quantitative Bestimmung zuließen. Die Erfüllung dieser beiden Fundamentalbedingungen bil-

det demnach die Grundlage jeder wahren *Elektrometrie*. Ist eine solche gewonnen, so sind eben damit auch Elektrometer ausführbar, und zwar, wie dieses bei allen ächten Metern der Fall ist, vergleichbare, welche allenthalben dieselbe Sprache reden, und eine genaue Vergleichung der Beobachtungen der Physiker über die Stärke der E. unter den verschiedensten Umständen an allen Orten und zu allen Zeiten zulassen. Um in die Darstellung dieser wichtigen Lehre so viel Ordnung und Klarheit wie möglich zu bringen, wird es am angemessensten seyn, in diesem Artikel nur erst eine historische Aufzählung der verschiedenen Aenderungen, die mit diesen Instrumenten vorgenommen worden sind, und ihrer allmäligen Verbesserungen, und zugleich eine genauere, durch Abbildungen erläuterte, Beschreibung der brauchbarsten derselben zu liefern, und in dem folgenden Artikel: *Elektrometrie*, die Grundsätze zu erörtern, nach welchen der Werth und die Brauchbarkeit dieser verschiedenen Instrumente zu beurtheilen ist.

In Rücksicht auf die verschiedenen Zwecke, welchen diese Instrumente genügen sollen, lassen sie sich unter verschiedene Classen bringen. Bei einigen derselben ging nämlich das Haupt-Augenmerk der Erfinder mehr dahin, den Physikern ein Instrument, in die Hände zu geben, durch welches sehr schwache Grade von E. noch erkennbar gemacht werden sollten, welche Gattung von Elektrometern daher auch von einigen mit dem Namen *Mikro - Elektrometer* belegt wurden, andere dagegen wurden gerade umgekehrt für die höheren Grade der E. eingerichtet, die man *Mega - Elektrometer* nennen könnte, noch andere wurden vorzüglich erdacht, um die Grade der verstärkten E. bei geladenen Flaschen und Batterien genauer zu bestimmen, sogenannte *Ladungs -* oder *Ausladeelektrometer*, endlich wurden einige besonders für die Untersuchung der atmosphärischen E., sogenannte *Luftelektrometer* eingerichtet. Da jedoch einige Instrumente mehreren dieser Zwecke zugleich



entsprechen, so werde ich mich mehr an die Zeitfolge, in welcher diese verschiedenen Instrumente nach der Reihe in die physikalischen Apparate eingeführt wurden, halten, als eine strenge Absonderung nach diesen verschiedenen Zwecken beobachten.

GRAY bemerkte zuerst, daß Fäden, die an einer elektrisirten Stange hingen, sich zurückstiessen und von einander flohen. DU FAY fand eben dieses, und zwar bei leinenen oder Zwirnsfäden am stärksten. Der Letztere benutzte seit dem Jahre 1733 dieses sehr einfache Mittel, zwei Fäden oder nur einen doppelt gespaltenen frei von einer Stange herabhängen zu lassen, um daran leicht zu erkennen, wie bald die Stange elektrisirt werde, und wie bald sie diese E. wieder verliere. NOLLET, welcher bei diesen Versuchen zugegen war, sah wohl ein, daß man von dieser Entfernung der Fäden mehr Vortheil ziehen, und aus der Größe ihres Winkels oder ihrer Divergenz auf den Grad ihrer E. schließen könne. Weil man aber keinen fremden Körper an diese Fäden bringen durfte, so schlug er vor<sup>1</sup>, den Winkel derselben durch ihren auf einem Brette aufgefangenen Schatten mit einem Gradbogen zu messen.

WALZ<sup>2</sup> schlug vor, an die Enden der Fäden kleine Metallplättchen oder Gewichte zu hängen. Er nahm dazu seidene Fäden, und die Gewichtchen gingen aus einander, wenn er einen geriebenen Glascylinder in ihre Nähe brachte. Er machte sich Hoffnung dadurch die zurückstoßende Kraft mit der Schwere vergleichen zu können. LE ROY und D'ARCY<sup>3</sup> schlugen vor, durch die Erhebung eines in einem mit Wasser ganz gefüllten Gefäße schwimmenden, wie ein Araeometer geformten Glases, vermöge der Repulsion, welche zwischen einem an seinem Halse befestigten Scheibchen und einer messingenen Scheibe, womit das Gefäß zugedeckt ist, statt findet, die Stärke dieser Repulsion, und damit die Intensität der E. an dem Leiter, welcher dieser Scheibe seine E. mittheilt, zu messen. Nur für sehr hohe Grade von E. dürfte indeß eine solche Vorrichtung irgend einigen Ausschlag geben. ELLICOT<sup>4</sup> schlug eine Wage vor, wo das Gewicht in einer Schale zeigt, wie stark ein elek-

---

1 Mem. de Paris 1757.

2 Abhandl. von der E. und deren Ursache. Berlin 1745. 4.

3 Mem. de Paris 1749.

4 Phil. Trans. Vol. LXV. 1775. No. 486.

trisirter Leiter die darüber gehaltene andere Schale anziehe<sup>1</sup>. Auf ähnlichen Gründen beruht auch ein Vorschlag von GRALATH<sup>2</sup>. CANTON<sup>3</sup> richtete 1753 die von DU FAY gebrauchten Fäden zu dem lange Zeit im Gebrauch gebliebenen Korkkugelelektrometer ein. Er ließ aus Kork oder Hollundermark zwei kleine Kugeln von der Größe einer Erbse sauber abdrehen, und hing sie an feine Zwirnsfäden. Er schloß sie gewöhnlich in ein buxbaumes Futteral oder Kästchen ein, damit man sie bei sich tragen konnte. Es darf auch nur ein Faden seyn, der in der Mitte umgebogen wird. Dieses Elektrometer gehört schon zu den sehr empfindlichen, und kann leicht dazu dienen, positive und negative E. zu unterscheiden, indem man die Kügelchen vorher durch Mittheilung eines schwachen Grades einer bekannten E. z. B. von einer geriebenen Glas- oder Siegellackstange divergiren macht.

Fig. 134. HENLYS 1772 erfundenes Quadranten-Elektrometer beschreibt PRIESTLEY<sup>4</sup>. Dasselbe steht auf einem kleinen Gestelle, von dem es nach Gefallen abgenommen und auf den ersten Leiter u. s. w. befestigt werden kann. Es besteht aus einer senkrecht stehenden Säule, die oben kugelförmig abgerundet ist, und unten ein Messingblech hat. Oben am Stiele ist ein getheilter elfenbeinerner Halbkreis befestiget, in dessen Mitte der Zeiger an einer feinen Achse von Messing steckt; der Zeiger selbst ist ein sehr dünnes Stäbchen, welches vom Mittelpunkte des Halbkreises bis an das Messingblech reicht, und trägt unten ein fein abgedrehtes Korkkugelchen. Das beste Holz zur Säule und zum Zeiger ist Buxbaum. Beim Elektrisiren steigt der Zeiger, und giebt auf dem Halbkreise Grade an, woraus sich auf die Stärke der E. schließen läßt. Diese Einrichtung hat das Unvollkommene, daß wegen der Seitenrepulsion von der Scheibe aus die Bewegung sehr unregelmäßig ist, auch daß

---

1 Gilbert's Vorschlag, Ann. LX. 25, eine gewöhnliche feine Wage zu elektrometrischen Versuchen zu benutzen, wird von Egen mit Recht wegen zu geringer Empfindlichkeit derselben verworfen. S. G. LXXXI. 295.

2 Vers. und Abhandl. der naturf. Gesellsch. in Danzig. Th. I. 1747. No. 6.

3 Phil. Trans. Vol. XLVIII. P. 1. No. 53.

4 Phil. Trans. Vol. LXII. No. 26.

der Zeiger an seinem Aufhängungsorte Reibung erleidet, und sich bisweilen so klemmt, daß er gar nicht in die Höhe steigt.

LANGENBUCHER<sup>1</sup> stellte zwei 6 Zoll lange Glassäulen 3 Zoll weit von einander; auf der einen steht ein 5 Zoll hohes und 1 Zoll breites messingenes Plättchen, an dessen unteres Ende ein krummgebogener Draht mit einer Kugel eingeschraubt ist. Am obern Ende hängt ein buxbaumener Zeiger, aber ohne Korkkügelchen am untern Ende, herab. Auf der andern Glassäule steht ein getheilter Halbkreis von Elfenbein oder gedürrttem Holze, dessen Mittelpunkt in den Aufhängungspunct des Zeigers fällt. Alles bis auf die Messingplatte, den Zeiger und den Halbkreis ist mit Siegellack überzogen. Beim Gebrauche verbindet man die messingene Kugel mit dem elektrisirten Körper. Diese Art der Einrichtung vermeidet den Nachtheil der Seitenrepulsion, und ist auch bequemer, um sie mit jedem Conductor in Verbindung zu bringen.

ACHARD war der Erste, der diesem Instrumente, welches nach den bisherigen Einrichtungen als ein bloßes Elektroskop zu betrachten war, das nur verschiedene Stärken der E. im Allgemeinen angab, ohne sie übrigens nach ihrem wahren quantitativen Werthe zu messen, und mit welchem keine vergleichbaren Beobachtungen angestellt werden konnten, die Vollkommenheit eines wirklichen Meters zu geben bemüht war<sup>2</sup>, indem er das jedesmalige Verhältniß der E. zur Schwere des Erdkörpers zu bestimmen suchte. An einem messingenen Lineale<sup>3</sup> Fig. 196. AB sind bei C, c an kleinen Haken zwei Kugeln von verschiedenem Gewichte F, f an messingenen Fäden von gleicher Länge aufgehangen. Die Fäden müssen so steif seyn, daß sie sich nicht krümmen. Das Lineal hat bei L, l Vertiefungen, damit der Faden dicht an seiner Seite anliegen kann, wenn die Kugel das Lineal berührt. Die Kugeln würden aus Meerschäum zu verfertigen seyn, welche Materie die Feuchtigkeit aus der Luft wenig annimmt. Kennt man das Gewicht der Kugel mit

---

<sup>1</sup> Beschreibung einer beträchtlich verbesserten Elektrisirmaschine. 1780. 8. S. 44.

<sup>2</sup> Beschäftigungen der Berl. Ges. naturf. Freunde. Thl. I. Berlin 1775. gr. 8. S. 53 flgd.

<sup>3</sup> Vergl. Lichtenbergs Magazin für das Neueste u. s. w. Bd. II. St. 1. S. 146.



seinem Pendel und die Größe des Abstosungswinkels, so kennt man eben damit die Größe der abstossenden Kraft in Gewicht ausgedrückt<sup>1</sup>. Der Winkel, auf dessen genaue Bestimmung hierbei alles ankommt, muß in einer Entfernung von wenigstens 4 Fuß gemessen werden können, weil bei einer größeren Nähe eines fremden Körpers das Pendel gestört werden würde. Hierzu gab nun der Erfinder einen zwar sehr gut ausgedachten aber auch sehr zusammengesetzten Chorden-Messer an, den sonst ELKNER in Berlin nebst dem Elektrometer selbst für 72 Thaler verfertigt hat, welches Instrument schon wegen dieses hohen Preises sich nicht leicht Eingang in den el. Apparat verschaffen konnte, abgesehen davon, daß dasselbe mit el. Conductoren nicht bequem zu verbinden, auch für die Bestimmung schwächerer Grade von E. gar nicht anwendbar ist,

Cavallo verschaffte dem Canton'schen Elektrometer durch Einschließen in eine bequem dazu eingerichtete Flasche und andere kleine Verbesserungen eine vielseitigere Brauchbarkeit, besonders auch für die Beobachtung der Lustelektricität. Diese Verbesserungen brachte er im Jahre 1777 zu Stande. Adams verfertigte nach seinem Modelle mehrere derselben, und theilte auch zuerst eine Beschreibung und Abbildung davon mit<sup>2</sup>, die nachher auch Cavallo<sup>3</sup> nachgeliefert hat. Der Haupttheil dieses Flaschen-Elektrometers ist eine Glasröhre CDMN, welche unten auf das hölzerne (oder auch messingene) Stück AB gekittet ist, wobei man das Instrument hält, wenn man es zur Untersuchung der atmosphärischen E. gebraucht. Der obere Theil des Rohres CDMN läuft am Ende etwas enger zu, und ist ganz mit geschmolzenem Siegellack überzogen. In dieses enger zulaufende Ende ist eine dünne Glasröhre gekittet, deren unteres, gleichfalls mit Siegellack bedecktes Ende in der Röhre CDMN ein wenig hervorragt. In diese dünne Röhre ist ein Draht gekittet, welcher mit seinem untern Ende bis an das platte Stück Elfenbein H reicht, das mittelst eines Korkes in die Röhre befestigt ist. Das obere Ende des Drahtes ragt etwa  $\frac{1}{4}$  Zoll über der Röhre heraus, und schraubt sich in die messingene Kapsel

1 Vergl. Elektrometrie.

2 Vers. über die E. S. 164.

3 In der 4ten Auflage seiner vollständigen Abhandlung von der E. IIter Bd. S. 19. Leipzig 1797.

EF, welche unten offen ist, und dazu dient, die mit Siegelack überzogenen Theile des Instruments gegen den Regen u. dergl. zu sichern. Die conischen Körke P, welche durch ihr Zurückstoßen die E. anzeigen, sind bei diesem Elektrometer so klein, als man sie nur verfertigen kann, und an sehr feinen Silberdrähten aufgehangen. Diese Drähte sind oben im Ringe gebogen, und hängen damit sehr lose in dem flachen Stücke Elfenbein H, das zu diesem Behuf zwei Löcher hat. Durch diese Art der Aufhängung wird die Reibung ganz unbedeutend, und daher das Instrument gegen einen sehr geringen Grad der E. empfindlich. TM und KN sind zwei schmale Stanniolstreifen, welche an der innern Seite der Röhre CDMN befestigt sind, und mit dem hölzernen Boden AB in Verbindung stehen. Sie dienen zur Ableitung der E., welche dem Glase durch Berührung der Körke mitgetheilt wird, und bei einiger Anhäufung der freien Bewegung der Körke hinderlich seyn würde.

Will man vermittelst dieses Instrumentes schwache Grade von E., wie sie z. B. beim Reiben von Körpern, die in ihrer Beschaffenheit nur wenig von einander abweichen z. B. verschiedener Glasarten, und zugleich die Beschaffenheit derselben an jedem der beiden geriebenen Körper erkennen, so müssen die Korkkügelchen selbst schon zuvor eine schwache E. erhalten haben, durch welche sie divergiren. Dieses läßt sich indeß nicht durch Mittheilung bewirken, da die Kappe bei ihrer vollkommenen Abrundung und glatten Oberfläche die E. von einer geriebenen Siegelackstange oder Glasröhre selbst bei unmittelbarer Berührung nur mit Mühe, schwächere Grade aber gar nicht annimmt, allein sehr wohl läßt sich diese Elektrisirung der Korkkügelchen durch Vertheilung zu Stande bringen. Zu diesem Behuf nähert man eine durch Reiben elektrisirte Siegelackstange oder Glasröhre der Kappe, bis die Kügelchen hinlänglich divergiren, doch ohne an die Glaswände anzustoßen, was durch die vermittelst der Atmosphärenwirkung zurückgetriebene, mit derjenigen des angenäherten Körpers gleichartige E. geschieht. Berührt man die Kappe mit dem Finger, während man den genäherten elektrisirten Körper unverändert in seiner Lage erhält, so fallen die Korkkügelchen zusammen, indem die freie E. der Korkkügelchen abgeleitet wird, oder sich mit ihrem Gegensatze aus dem Erdboden ausgleicht. Hebt man dann die Berührung mit dem Finger auf, und entfernt den elek-

trisirten Körper, so gehen die Korkkugelchen abermals mit der von letzterem vorher gebundenen und nunmehr frei werdenden, der seinigen entgegengesetzten E. aus einander, und zwar eben so stark, als sie vorher durch die mit der seinigen gleichartige E. divergirten, und diese E. wird sich lange Zeit, bei recht trockener Witterung Stunden lang fast ungeschwächt erhalten. Bringt man irgend einen Körper, dessen freie E. man untersuchen will, gegen die Kappe E E., so werden die Körner des Elektrometers durch ihr Zusammen- oder weiteres Auseinandergehen die Art seiner E. anzeigen, indem Ersteres durch eine derjenigen der Korkkugelchen entgegengesetzte, Letzteres durch eine mit der ihrigen gleichartige E. bewirkt wird. Es bedarf kaum erinnert zu werden, daß dieses Instrument in der beschriebenen Einrichtung ein bloßes Elektroskop und kein Elektrometer ist.

Mit diesem Flaschenelektrometer CAVALLO's kommt im Wesentlichen das so bekannte *Goldblattelektrometer* BENNET's überein, nur daß statt der Korkkugelchen Goldblättchen zum elektroskopischen Körper gebraucht sind, wodurch dieses Elektrometer ungemein an Empfindlichkeit gewonnen hat, und ein wahres Mikroelektrometer darstellt. ABRAHAM BENNET hat im Jahre 1787 eine Beschreibung und Abbildung davon<sup>1</sup> gegeben, und BOECKMANN hat seinen Gebrauch zuerst in Deutschland<sup>2</sup> bekannt gemacht, wo sich eine Beschreibung und Abbildung des von ihm in einigen Puncten abgeänderten Instrumentes findet. Das wesentlich Neue an demselben sind die Streifen von geschlagenem Golde, etwa 2 Linien breit und 18—20 Linien lang. Diese hängen an den Seitenflächen der keilförmigen Zuschärfung eines Stückes Holz, oder noch besser Zinns, woran sie mit ein wenig Eierweiß oder Firnis angeklebt werden, dicht neben einander und parallel unter sich in der Mitte eines Glaszylinders herab, welcher etwa 1,5 Z. im Durchmesser hat und ungefähr 3,5 Z. hoch ist. Damit diese Glasröhre noch besser isolire, wird der obere Theil derselben etwa auf eine Strecke von einem Zoll mit Siegelack oder gutem Bernsteinfirnis überzogen, der untere Theil der Röhre geht etwas gedrängt in eine

Fig.  
138.

1 Phil. Trans. LXXVII. daraus übers. in den Leipziger Sammlungen zur Physik und Naturgeschichte. IV. Bd. 4tes St. S. 419.

2 Grens Journal der Physik. I. Band. S. 380 flgd.



messingene Einfassung, welche an den Seiten mit Leder oder mit Sammet ausgefüttert, und unten an dem hölzernen Fulse des Instruments angeschraubt ist; der obere Theil derselben schließt sich eben so in einen mit starkem Seidenzeug gefütterten Ring, der in den metallenen Deckel qq von 4" im Durchmesser eingelöthet ist. Dieser Deckel qq ist auch mit einem  $\frac{1}{4}$  Zoll breiten niedergehenden Rande mm versehen, um dadurch bei Versuchen im Regen und Schnee die Glasröhre gegen die herabfallende Feuchtigkeit zu schützen. In der Mitte des Deckels ist eine Oeffnung von 10 Linien im Durchmesser, worin das Stück d eingeschraubt wird, an welches die kleine messingene Röhre a gelöthet ist, um das Holz oder Metallstück b aufzunehmen, welches zum Anhängen der beiden Goldstreifen keilförmig zugeschnitten ist. Auch wird an dasselbe von aussen ein 1 bis 1,5 Fuß langer zugespitzter messingener oder eiserner Draht bei Untersuchung der atmosphärischen E. geschraubt. Das ganze Stück d kann bequem herausgenommen werden, um die Goldstreifen daran zu kleben. Endlich sind noch innerhalb der Glasröhre an zwei einander gegenüberstehenden Seiten 3—4 Linien breite Streifen Stanniol angeleimt, um die E. von den bis zur Berührung damit divergirenden Goldblättchen anzunehmen, und durch den Boden fortzuleiten, zu welchem Zwecke der untere Boden des hölzernen Fusses noch mit Stanniol überzogen ist.

Da dieses Instrument zur Ausmittlung der kleinsten Grade von E. vorzüglich unter Mitwirkung des Condensators von vorzüglich gutem Dienste ist, und nur das Behrens-Bohnenbergersche ihm etwa den Rang streitig machen könnte, so will ich hier noch einige Verbesserungen in der beschriebenen Einrichtung, und einige Rathschläge für seinen Gebrauch und seine Erhaltung geben. Für alle Versuche, mit Ausnahme derjenigen über die Lustelektricität, ist es viel besser, wenn die obere messingene Fassung eine so kleine Oberfläche wie möglich hat. Ich bediene mich daher am liebsten enghalsiger, in der größten Weite des Bauchs 4 Zoll haltiger kleiner Glasglocken, wodurch dann die obere messingene Fassung nur eine sehr kleine Oberfläche erhält, und zugleich der Raum für die Divergenz der Goldblättchen größer wird, und das Instrument in der Mikro-Elektrometrie eine größere Zahl von Graden umfaßt. Diese messingene Fassung dient zugleich als Schrauben-Mutter, um

das Messingstück, an welchem der keilförmig zugeschnittene Metallstab von Zinn zur Anklebung der Goldblättchen angelöthet ist, einzuschrauben, welches Messingstück oberwärts einen schraubenförmig eingeschnittenen Stiel hat, um entweder eine Kugel oder die Platte eines Condensators aufschrauben zu können. Um die Isolirung der Goldblättchen noch vollkommener zu machen, kann man auch die obere messingene Fassung ganz weglassen, indem der Metallstift für die Goldblättchen unmittelbar in eine außen und innen mit Siegelack überzogene Glasröhre eingekittet wird, welche ihrerseits in einen gleichfalls mit Siegelack überzogenen durchbohrten Kork befestigt ist, der in die obere Mündung des Halses der kleinen Glocke vollkommen genau paßt. Die Anklebung der Goldblättchen an die Flächen des keilförmigen Endes des Metallstiftes mit etwas arabischem Gummi oder Firniß hat nicht die geringste Schwierigkeit, und kann von jedem Buchbinder, der auch die Blättchen zurecht schneidet, leicht beschafft werden, und es bedarf dazu nicht des umständlichen Verfahrens, welches CAVALLO<sup>1</sup> vorschreibt. Da es sehr wichtig ist, daß die Fläche der Goldblättchen parallel mit der Fläche der Stanniolblättchen an den Wänden des Glases sey, so kann dieses bei der zweiten Einrichtung leicht durch eine angemessene Drehung des Korkes erreicht werden, bei der ersten Einrichtung mit der messingenen Fassung muß man sich dadurch zu helfen suchen, daß man zwischen das Messingstück, das eingeschraubt werden soll und die messingene Fassung ein zusammendrückbares Plättchen Bley oder Stanniol legt, und so lange die Schraube anzieht, bis der vollkommene Parallelismus erreicht ist. Es versteht sich, daß man nach der Länge der Schraube bald ein dickeres, bald ein dünneres Plättchen bedarf. Der Keil am Metallstifte wird so zugeschnitten, daß die Goldblättchen, wenn sie an die Seitenwandungen desselben bis an die untere Schärfe angeklebt sind, und parallel neben einander herabhängen, ein klein wenig von einander abstehen, wodurch das beschwerliche Anhaften derselben an einander vermieden wird, das oft nur durch starke Grade von E. wieder aufgehoben werden kann, wobei die Blättchen leicht zerreißen.

Ich knüpfe hier noch zwei Verbesserungen an, durch welche PARROT bemüht gewesen ist, einerseits die Empfindlichkeit

---

1 Vollst. Abhdl. II. Thl. S. 177.

dieses Elektrometers noch zu erhöhen, andererseits seinen Gang regelmäßiger zu machen <sup>1</sup>. PARROT bedient sich nur eines Goldblättchens, die Stelle des anderen vertritt ein unbeweglicher Metallstab ef, von derselben Breite, wie das Goldblättchen, und vergoldet, der neben demselben herabgeht, sich nach oben bis d verlängert, und daselbst umgebogen ist, um die eine Condensatorplatte aa anschrauben zu können und in eine Glasröhre de eingekittet, die durch eine Hülse von Metalls an die Glasplatte AB angekittet wird, durch welche sie 3 ihre Länge hindurchgeht. Eine andere Metallstange ist in einem Charniergelenke durch den Fuß it auf der Metallplatte EF aufgeschraubt, die das Ganze trägt, und selbst auf drei Schraubenfüßen ll ruhet, durch welche der Metallstab ef in eine genau verticale Lage gestellt werden kann. Das Charnier ist so eingerichtet, daß man die andere Scheibe des Condensators bb bis in die Lage xy bringen, und wieder in die verticale Lage parallel mit aa und nicht weiter bringen kann. Eine kleine Handhabe g, die an die Stange ch befestigt ist, dient diese Bewegungen vorzunehmen. Das gläserne Gehäuse des Elektrometers ist übrigens von länglicher viereckiger Gestalt, wie die Zeichnungen angeben. Da die bei dem gewöhnlichen Goldblattelektrometer an den Seiten des Glases angebrachten Stanniolstreifen auf die Goldblättchen wirken, und durch Anziehung ihre Divergenz vermehren, und zwar um so stärker, je größer ihre Divergenz ist, so substituirte PARROT denselben einen aus einem Messingdrahte gefertigten Bogen Km, der mit seinen Füßen nn mit der Metallplatte KI, welche den Boden des Glaskastens ausmacht, verbunden ist. Der Mittelpunkt dieses Bogens ist in o, derjenige Punkt, wo das Goldblättchen an den Stab angeleimt ist, das also den Radius desselben bildet, und der Bogen äußert also eine ganz gleichförmige Wirkung auf das Goldblättchen, in welcher Lage sich auch dasselbe befinden möge. Um die Empfindlichkeit dieses Elektrometers noch mehr zu erhöhen, hat PARROT demselben noch eine andere Einrichtung gegeben. Der Bogen wird nämlich weggelassen, und an der Stelle desselben befindet sich ein vertical parallel mit dem Goldblättchen aufgerichteter Metallstab qr, der an einem in halbe Linien getheilten horizontalen Metallstabe rs befestigt ist. In-

Fig.  
139.

Fig.  
140.

Fig.  
141.

<sup>1</sup> Entretiens sur la Physique. Tome V. Dorpat. 1822. p. 86.  
III. Bd.



dem der Letztere sich über einen andern in der Metallplatte  $K$  befestigten Stabe fortschieben läßt, kann der verticale Metallstab bis zur Stange  $ef$ , an welcher das Goldblättchen hängt, einerseits beliebig genähert, andererseits so weit davon entfernt werden, daß er keinen merklichen Einfluß mehr auf dasselbe ausübt, selbst wenn das Goldblättchen bis  $90^\circ$  divergirt. Es ist klar, daß wenn das Goldblättchen um einige Grade divergirt, diese Divergenz mit der Annäherung des Stabes zunehmen werde, bis bei gehöriger Annäherung es zum Anschlagen kommt. Wie sehr die Empfindlichkeit des Elektrometers dadurch erhöht wurde, ergab sich unter anderm aus folgendem Versuche. Näherte man den Stab bis auf eine Entfernung von einer halben Linie von dem Goldblättchen, wenn dasselbe keine größere Divergenz als von  $0,12$  eines Grades hatte, so nahm die Divergenz bis auf  $2^\circ,25$  in demselben Augenblicke zu, wenn die Berührung eingetreten war. Die Divergenz war also in dem Verhältnisse von  $18,75:1$  erhöht worden, und in diesem Verhältnisse war demnach auch die Empfindlichkeit des Elektrometers gesteigert. Es ergab sich aus eben diesen Beobachtungen gleichfalls, daß je schwächer die  $E.$  ist, desto größer die Vielfältigung der Grade ist, wenn das Goldblättchen anschlägt. Für  $4^\circ$  war z. B. die Vergrößerung des Elongations - Winkels  $3,25$  fach für  $12$  Grade  $2,5$  fach und für  $22^\circ,3$  zweifach. Wenn die  $E.$  aus einem Elektrizitätsquell auch so schwach ist, daß selbst bei Anwendung des doppelten Condensators <sup>1</sup> das Goldblättchen sich nur um eine zweifelhafte Größe vom Stabe entfernt hatte, so näherte sich dasselbe bei Annäherung des beweglichen Ableiters, um eine meßbare Größe dem Stabe allmähig bis zum Anschlagen an denselben <sup>2</sup>.

NICHOLSON<sup>3</sup> hatte eine der Parrot'schen ähnliche Einrichtung schon früher angegeben, indem er den beiden Goldblättchen ein Paar flache Messingstäbe gegenüber stellte, die sich um eine gemeinschaftliche Achse gleich den Schenkeln eines Cirkels drehen, und sich dadurch einander nähern oder von einander

---

1 S. Condensator.

2 Vergl. auch Ueber die Sprache des Elektricitätsmessers, von PARROT in Gilb. Ann. 1819. I. Bd. S. 263.

3 Journ. of. nat. Ph. 1797.

entfernen lassen. PARROT's Einrichtung verdient aber wegen ihrer größeren Einfachheit den Vorzug.

SCHWEIGGER hat vorgeschlagen<sup>1</sup>, bei dem Goldblattelektrometer statt der Deckplatte von Messing eine kleine belegte Franklin'sche Tafel anzubringen, um mittelst einer geriebenen Glasröhre oder Siegellackstange durch Vertheilung die Goldblättchen erst zur Divergenz zu bringen. Indefs kann dieses durch das oben beschriebene Verfahren einfacher bewerkstelliget werden.

Im Jahre 1786 erschien das wichtige Werk von DE LÜC: *Nouvelles Idées sur la Météorologie*, in welchem dieser Physiker vorzüglich zum Behuf seiner Untersuchungen über die E. sich auch mit der Verbesserung der als eigentlicher Mafse für die verschiedenen Grade der E. im Ganzen doch noch sehr unvollkommenen Elektrometer beschäftigte, ein sogenanntes *Fundamentalelektrometer* angab, und Vorschriften mittheilte, wie sich mittelst desselben auch für andere Fälle allgemein vergleichbare Elektrometer verfertigen lassen. Die Bemerkungen und Vorschläge DE LÜC's haben auch für den gegenwärtigen Standpunct der Wissenschaft noch Interesse genug, um hier ihrem wesentlichen Inhalte nach eine Stelle zu verdienen.

DE LÜC bemerkt vorläufig nach VOLTA, man könne genaue elektrometrische Beobachtungen nie in der Nähe der Elektrisirmaschine anstellen, weil durch diese die umgebende Luft mit elektrisirt werde, welches in den beweglichen Theilen des Werkzeugs fremde Bewegungen hervorbringe. Man müsse sich vielmehr von dieser ersten Quelle des el. Fluidums entfernen, und sich lieber durch eine leidner Flasche damit versehen, welche für alle Versuche dieser Art mehr als hinreichend sey. Er hat dazu eine cylindrische Flasche gewählt, deren Höhe 5,23 engl. Zoll, der Durchmesser  $2\frac{1}{8}$  Zoll hielt. Die Belegungen reichten von innen nach außen bis  $1\frac{1}{4}$  Zoll von oben, und der unbelegte Raum war mit Siegellack überzogen. Die Oeffnung war mit einer hölzernen Scheibe verschlossen, durch welche der Stiel des Knopfes ging. Der Knopf selbst hatte  $\frac{7}{8}$  Zoll im Durchmesser. Nach dieser Flasche hat nun DE LÜC die Krümmungen der Theile des Apparates, mithin auch die Größe der Kugeln eingerichtet, weil alles so beschaffen seyn mußte, daß

---

1 J. A. B. XXV. S. 163.

bei der Berührung mit dem Knopfe der Flasche in ihrer stärksten Ladung kein Theil einen Strahlenbüschel aussendete. Statt der sonst gewöhnlichen Hollundermarkkugeln gebraucht de Lüc hohle Kugeln von Silber an Strohhalmen aufgehängt, die er bei seinen Versuchen am vortheilhaftesten fand. Er macht nur die eine von beiden Kugeln beweglich, weil die Beobachtungen geschwind angestellt werden müssen, und sich die Stellung zweier Körper gegen die Scale nicht so leicht bemerken läßt, auch weil die Beweglichkeit einer einzigen Kugel durch ein oben angebrachtes Gegengewicht beträchtlich vermehrt werden kann. Der Fuß des Fundamentelektrometers aa ist von Holz, und unten mit einer Bleiplatte bb belegt, damit das Instrument feststehe. Auf dem Fusse ist ein Stück Holz c eingeschraubt, welches die isolirende Säule dd trägt, die aus einer in- und auswendig mit Siegelack überzogenen Glasröhre besteht. Oben daran ist eine Verbindung aus verschiedenen Stücken Buchenholz, deren vorzüglichstes ef mit seinem Zapfen f in die Röhre geht, und sich darin mit sanftem Anreiben umdreht. Quer durch dieses Stück geht horizontal die Glasröhre gg, von innen und aussen mit Siegelack überzogen. Sie schließt ein Stäbchen von Messing ein, welches dem Elektrometer zum Leiter dient. Das eine Ende des Stäbchens geht mit einer Schraube in den messingenen Cylinder h, das andere in die messingene Kugel i. Die unbewegliche Kugel klm ist an dem Punkte k an das hölzerne Stück kl aufgehängt, dessen Theil l in einen Halm ausgeht, an dem die Kugel angeleimt ist. Das hölzerne Stück h ist flach und geht mit etwas Gewalt in eine Oeffnung des messingenen Cylinders h, wo es durch einen Stift gehalten wird. Die Oeffnung des Cylinders erlaubt dem Stücke k eine kleine Bewegung an seinem Stifte, welche dazu dient, diese Kugel in Berührung mit der andern zu bringen, wenn die letztere gehörig hängt. Diese letztere ist am Punkte p in eine Gabel po aufgehangen, deren Zapfen o mit etwas starkem Reiben in den Cylinder h geht. Die Scale rs ist aus Buchenholz, etwa 0,75 Linien dick, das Papier darauf mit Kleister aus Stärkemehl aufgeklebt und unter einer Presse getrocknet; der Rand ist abgerundet, wie alle Stücke am el. Apparate. Der Halbmesser dieser Scale ist 4 Pariser Zoll; man hat nicht nöthig, mehr als 40 Grade darauf zu tragen, weil für stärkere E., wo die Divergenz gröfser wird, das Fundamentelektrometer nicht gebraucht werden soll. Diese sehr

Fig.  
142.



leichte Scale wird von einem kleinen gläsernen Stäbchen *tr* vermittelst einer bloßen Röhre von aufgerolltem und geleimtem Papier, das mit Leim hinter die Scale in *r* befestiget ist, getragen<sup>1</sup>. Das andere Ende des Stäbchens geht in einem hölzernen Wirbel *t*. Das Stück *uu* ist ein Ring, der sich mit etwas starker Reibung umdreht, in diesen Ring geht mit gleicher Reibung der Wirbel *t*.

Diese Verrichtung läßt vielerlei Bewegungen zu, mittelst deren man der Scale ihre gehörige Stellung geben kann. 1. Man bringt sie in eine verticale Ebene, indem man die kleine papierene Röhre auf dem Glasstäbchen beim Puncte *r* dreht. 2. Man bringt sie in eine bestimmte Entfernung von der Kugel, indem man den Ring *uu* dreht. 3. Man macht den Halbmesser, welcher dem Anfange der Scale correspondirt, vertical durch Bewegung des Wirbels *t*. 4. Man läßt diesem Halbmesser mit der beweglichen Kugel correspondiren, indem man das Glasstäbchen, welches in dem Wirbel *t* oder der papierenen Röhre *r* fort glitschen kann, verlängert oder verkürzt. In diesem Stande muß der Mittelpunkt, um den die Scale beschrieben ist, mit dem Aufhängepuncte der Kugel in einerlei waagerechter Ebene liegen. Das Stäbchen der beweglichen Kugel *n* ist aus einem Strohhalme gemacht, der sehr gerade, und mit einer kleinen scharfen Feile an dem obern Theile eines Gliedes abgeschnitten seyn muß. Man läßt den Knoten nebst einem kleinen Theile des folgenden Gliedes daran, und paßt den Letzteren gleichsam einschraubend in die dünne Hülse der Kugel *n* ein. In dem Aufhängepuncte *p* hängt der Strohalm vermittelst eines rechtwinklich durchgesteckten stählernen Zapfens in einem Ringe, aus welchem man das ganze Pendel sehr leicht herausnehmen kann. Das Gegengewicht *q* besteht aus einer Kugel von Siegellack, welche durch ein Stäbchen von überzogenem Glase mit der messingenen Röhre oder Hülse verbunden ist, die das ganze Pendel bei *p* umgiebt. Die hohle silberne Kugel *n* muß genau 7 Par. Linien im Durchmesser haben. Ihre Entfernung vom Aufhängepuncte, vom Anfange der Kugel an gerechnet, muß 4 Zoll 8 Linien seyn, und die Länge des Glasstäbchens, welches die Kugel trägt, muß 2 Zoll 9 Linien be-

---

<sup>1</sup> Diese Röhre ist in der Figur durch eine punctirte Linie vorgestellt.

tragen. Die silberne Kugel muß durch allmäliges feines Abdrehen so justirt werden, daß sie mit dem daran befindlichen Halme, jedoch ohne Gegengewicht, am Aufhängepuncte p horizontal auf eine Cabel gelegt, auf der Schale einer empfindlichen Wage genau mit 30 Gran nach englischem Troy-Gewichte, oder  $24\frac{1}{4}$  Gran französischem Markgewichte in Gleichgewichte steht. Das Gegengewicht q mit dem Glasstäbchen muß hernach dem Pendel so angepaßt werden, daß in der oben erwähnten horizontalen Lage des Ganzen, von dem Gewichte der silbernen Kugel nur noch 7,5 Gr. englisch ( $6\frac{5}{8}$  franz.) übrig bleiben<sup>1</sup>.

Dieses *Fundamentalelektrometer* wird allemal gebraucht, wenn man unmittelbar durch eine Leidner Flasche von mäßiger Größe elektrisirt, weil bei geringeren Dimensionen des Elektrometers Strahlenbüschel entstehen würden. Hat man aber bloß die Wirkung eines elektrisirten Körpers auf andere Körper zu untersuchen, so kann man kleinere Werkzeuge gebrauchen. DE LÜC nimmt zu dieser Absicht eine zweite Classe jener ersteren völlig ähnlich, aber auf die Hälfte der Dimensionen reducirt, nur die Höhe des Fußes, und die Länge des kleinen Leiters gg ausgenommen, welche stets dieselben bleiben. Sie werden durch Vergleichung mit dem Fundamentalelektrometer eingerichtet, indem man den Knopf i des Letzteren mit ihrem Knopfe in Verbindung bringt, beide gemeinschaftlich elektrisirt, und die anfangs etwas groß genommene Lackkugel des Gegengewichts so lange vermindert, bis beide übereinstimmend gehen. Ist es nöthig, die Kugeln des Elektrometers außer den Wirkungskreis des elektrisirten Körpers zu bringen, so muß der Leiter gg durch ein eingeschraubtes messingenes Stäbchen verlängert werden.

Bei der Untersuchung der E. in sehr kleinen Körpern gebraucht DE LÜC ganz kleine, übrigens dem größeren ähnliche, Werkzeuge mit zweien Grashalmen, die man an dem Stengel gewisser Gräser sehr dünn findet. Auch hierbei ist der eine Halm beweglich, der andere unbeweglich, und an beiden Enden derselben ist ein Tropfen Siegelack angebracht, um die Zer-

<sup>1</sup> Die Handgriffe, wodurch man diese Absicht erreicht, werden von DE LÜC im 1sten Bande der *Nouvelles Idées* §. 411 umständlich beschrieben.

streuung der E. zu verhüten. Bei dem ersten Leiter einer starken Elektrisirmaschine kann das Fundamentelektrometer nicht gebraucht werden, weil es ihn unaufhörlich durch Büschel entladen würde; eben so wenig dient es für schwache Elektricitäten, welche z. B. unter einem Grade sind. Aus diesem Grunde hat DE LÜC auch noch, el. *Megameter* und *Mikrometer* angegeben. Die Megameter müssen große Kugeln haben, damit an ihnen keine Büschel hervorgebracht werden, und es ist der vorzüglichste Fehler aller bisher an die ersten Leiter der Maschine angebrachter Elektroskope, daß ihre Kugeln zu klein sind. Kugeln von 2 Zoll Durchmesser sind schon für mittelmäßige Elektrisirmaschinen nicht zu groß. Bei größeren Maschinen kann man Kugeln von 3—4 Zoll Durchmesser gebrauchen. Der Leichtigkeit halber kann man auch kleine ausgehöhlte Kürbisse gebrauchen, die man sorgfältig vergolden läßt. Statt der Strohhalmes nimmt man Schilf. Das Gestell dieser großen Kugeln ist von dem des Fundamentelektrometers nur durch die Größe der Theile verschieden, außer daß der Fuß von einer der Maschine angemessenen Höhe und Form seyn muß, und der Leiter nicht ganz im Verhältniß der Kugeln vergrößert zu werden braucht. Wenn das Fundamentelektrometer  $40^{\circ}$  zeigt, so muß das Megameter nur  $4^{\circ}$  zeigen, und dieses Verhältniß bewirkt man durch das Gegengewicht. Man bringt nämlich beide Elektrometer an den ersten Leiter der Maschine, und läßt dieselbe stufenweise wirken, bis die Kugel des Fundamentelektrometers auf  $40^{\circ}$  steht. Zeigt alsdann das Megameter auf seiner Scale  $4^{\circ}$ , so ist es richtig, wo nicht, so muß man es durch das Gegengewicht dahin bringen, indem man entweder die Größe der Lackkugel oder die Länge des Glasstäbchens verändert. Bei dieser Einrichtung werden die Grade des Megameters zehnfache des Elektrometers seyn. DE LÜC bemerkt hierbei, daß die starken Grade der E., welche über die Scale seines Fundamentelektrometers hinausgehen, wegen der starken Zerstreuung in der Luft überhaupt sehr schwankend und beständigen Sprüngen und Fallen unterworfen sind. Auch sey es, wie er bemerkt, sehr schwer, den stärksten Grad der Elektrisirung, dessen eine Maschine fähig ist, zu bestimmen, denn, wenn man schnell drehe, so schwinde die Kugel des Megameters so stark, daß man über nichts urtheilen könne; drehe man aber langsam, oder vermindere man die Anzahl der einsaugenden Spitzen am



ersten Leiter, so bleibe man ohne Zweifel unter dem stärksten Grade der Elektrisirung zurück.

Was die *Mikrometer* betrifft, so giebt DE LÜC davon zwei verschiedene Arten an, deren Pendel eben so lang und von gleicher Einrichtung wie die Pendel des Fundamentelektrometers sind, weil sie diesem substituirt werden müssen. Aber die Kugeln sind von verschiedener Größe und Substanz. An dem ersten Mikrometer ist die Kugel von Hollundermark von 4,75 Linien (0,42 engl. Zoll) im Durchmesser, und hat statt eines Strohhalmes einen Grashalm zum Stäbchen. Das Glasstäbchen zum Gegengewichte ist dünner und kürzer, und hat am Ende bloß eine kleine mit dem Finger abgerundete Masse Siegellack. Wenn dieses Mikrometer in Verbindung mit einem Fundamentelektrometer ist, so muß seine Kugel sich auf  $40^\circ$  erheben, wenn die andere sich auf  $4^\circ$  erhebt, wodurch die Grade desselben Zehntheile von den Graden des Fundamentelektrometers werden. Des zweiten Mikrometers Kugel ist gleichfalls von Hollundermark, hat aber nur 2,5 Linien (0,22 engl. Zoll) im Durchmesser; das Werkzeug selbst ist sonst in allem dem ersten ähnlich. Das Pendel desselben wird mittelst des Gegengewichtes so justirt, daß es in Verbindung mit dem ersten Mikrometer  $40^\circ$  angiebt, wenn dieses nur  $4^\circ$  angiebt. Auf diese Weise werden seine immer auf derselben Scale angezeigten Grade Hundertheile von denen des Fundamentelektrometers. Noch ist zu erinnern, daß man bei den Pendeln dieser beiden Mikrometer, weil sie so kleine Kugeln haben, die unbewegliche Kugel so weit an die bewegliche anrücken muß, daß sie dieselbe in ihrer verticalen Lage berühre. Das letztere Mikrometer zeigt, wenn es nicht recht gemacht ist, eben die Empfindlichkeit, wie das oben beschriebene Flaschenelektrometer CAVALLO's.

Da in der Angabe DE LÜC's alles, was sich auf Verfertigung seines Elektrometers bezieht, genau nach Maß und Gewicht bestimmt ist, so scheint damit der wichtige Zweck erreicht zu seyn, dieser Anweisung gemäß übereinstimmende Elektrometer verfertigen zu können. Indes müßten sich doch in der Ausführung selbst beinahe unüberwindliche Schwierigkeiten finden, da auch nur ganz kleine kaum vermeidliche Abweichungen in dem Gewichte der Kugeln, in ihrer Krümmung, in ihrer Beweglichkeit, in ihren Aufhängungspunkten u. s. w. schon von merklichem Einflusse seyn dürften. So verdienstlich

daher auch DE LÜC's Bemühungen erscheinen, so hat das von ihm angegebene Fundamentelektrometer keinen Eingang in die physikalischen Apparate gefunden, wozu denn allerdings der Umstand mit beigetragen haben mag, daß genaue Bestimmungen der Stärke der E. im allgemeinen von viel geringerem Interesse sind, als z. B. genaue Bestimmungen der Temperatur, des Drucks der Luft, der Feuchtigkeit u. s. w.

An DE LÜC's Bemühungen schlossen sich am unmittelbarsten diejenigen von VOLTA an, dem wir nicht bloß ein sehr brauchbares, auch jetzt noch häufig angewandtes Elektrometer verdanken, sondern welcher gleichfalls sein vorzügliches Augenmerk darauf richtete, dieses Instrument zu einem genauen Malse zu erheben, und in den Stand zu setzen, harmonirende Instrumente dieser Art zu verfertigen<sup>1</sup>.

Zur Beobachtung geringer Grade der E. und besonders der Lustelektricität bedient sich VOLTA statt der von CANTON, CAVALLLO, DE SAUSSÜRE in Anwendung gebrachten Metalldrähte mit Kork- oder Hollundermarkkugeln bloßer Strohählmchen ohne Kugeln. Diese werden in leicht beweglichen Ringen von feinem Metalldrahte nahe neben einander (nicht dicht an einander, weil ihre dann eintretende Anhaftung durch die Repulsivkraft der schwachen Grade von E. nicht überwunden werden kann) in vierseitigen gläsernen Flaschen von 20—26 Pariser Linien Breite aufgehängt, deren eine Seitenfläche mit einem Papierstreifen versehen wird, worauf sich die Scale befindet, um die Divergenzen zu messen. Man kann nun, indem man die Strohählmchen von einer bestimmten Länge und Dicke nimmt, auch den Graden gleiche Länge giebt und in den Flaschen dieselben Dimensionen beobachtet, solche Elektrometer vollkommen übereinstimmend mit einander erhalten, und durch Abänderung der Dicke, vorzüglich aber der Länge der Strohählmchen diesen Instrumenten verschiedene mit einander vergleichbare Grade der Empfindlichkeit ertheilen. Zu den empfindlichsten nahm VOLTA Strohählmchen von 2 Par. Zoll Länge,

---

<sup>1</sup> Die nähere Mittheilung hierüber findet sich in seinen an Lichtenberg in Göttingen gerichteten Briefen, in Brugnattelli Biblioteca fisica d'Europa und daraus übersetzt unter dem Titel: Alex. Volta meteorologische Briefe mit Anmerkungen des Herausgebers. Leipzig 1793. 8.

und  $\frac{1}{8}$  Linien Dicke, doch äußerte ein kleiner Unterschied in der Dicke keinen merklichen Einfluss, indem Strohählmchen, deren Dicke  $\frac{1}{8}$  und  $\frac{1}{4}$  Linie betrug, auf 20 Grade nur um einen Grad von einander differirten. Für einen Grad der Scale nahm er  $\frac{1}{2}$  Par. Linie Länge. Nimmt man die Strohählmchen recht dünn, so können sie einander mit ihren Achsen um so näher gebracht werden, ohne sich zu berühren. Für ein weniger empfindliches Elektrometer werden die Strohählmchen von einer Länge von einem Par. Zoll und von einer verhältnißmäßig größeren Dicke genommen, auch kann man ihr Gewicht dadurch vermehren, und die Empfindlichkeit des Elektrometers vermindern, daß die kleinen Metalldrähte, die in sie hineinsteckt werden, um sie mit ihren ringförmigen Enden aufzuhängen, von größerer Länge genommen werden. So richtete sich VOLTA ein zweites Elektrometer zu, an welchem 0,5 Par. Linien Divergenz als  $1^\circ$  gerechnet  $= 5^\circ$  des empfindlichsten war, und ich selbst besitze eine solche Folge von 3 Strohhalmelektrometern, wobei die Grade von gleicher Länge in den Verhältnissen von 1; 5 und 20 stehen. Man kann auch diese Strohhalmelektrometer mit einem Henly'schen Quadrantenelektrometer vergleichbar machen, das zur Messung stärkerer Grade von E. bestimmt ist. VOLTA läßt den in ein Kügelchen sich endigenden Zeiger zwischen zwei graduirten Halbkreisen spielen, wodurch die Lateralrepulsion am besten vermieden wird, die bei der gewöhnlichen Einrichtung statt findet. Sein Vorschlag, solche Quadrantenelektrometer vergleichbar zu machen, ist sehr einfach durch Feststellung zweier *fester Punkte*, und eben damit eines Fundamentalabstandes, welcher in gleiche Theile getheilt wird. Der eine Punkt ergiebt sich von selbst; er ist derjenige, bei welchem der Zeiger sich in seiner natürlichen Lage befindet, die bei 0 E. statt findet. Hier wird auch das 0 der Scale angeschrieben. Der zweite feste Punkt bei  $45^\circ$  des Halbkreises wird durch einen Grad von el. Anziehung bestimmt, welcher stets von gleicher Stärke erhalten werden kann. Dazu schlägt VOLTA vor, eine messingene Platte von 5" im Durchmesser und am Rande 3—4" dick zu nehmen, an einen recht empfindlichen Waagebalken aufzuhängen, so daß sie gerade zwei Pariser Zolle von der Oberfläche einer unterhalb befindlichen, mit dem Erdboden in leitender Verbindung stehenden Metallplatte oder auch nur eines recht ebenen Tisches absteht,



und eine Leidner Flasche so weit zu laden, daß die E., welche sie dieser isolirt aufgehängten Scheibe mittheilt, eine hinlänglich starke Anziehung veranlaßt, um dadurch eben das Gewicht von 12 Gran zu überwinden. Diese Spannung der Leidner Flasche giebt dann den zweiten Fundamentalgrad des Quadrantenelektrometers, dessen Zeiger durch Vergrößerung oder Verkleinerung der anhängenden Kugel so zugerichtet werden kann, daß er dadurch gerade auf  $35^\circ$  gehoben wird. Vermittelt einer Leidner Flasche und eines bloßen Elektrophors, wird sich von einem nicht ganz ungeschickten Experimentator dieser Grad von el. Spannung ganz genau hervorbringen lassen. Alle so eingerichtete Quadrantenelektrometer werden nicht bloß in den Fundamentalgraden, sondern auch in allen übrigen Graden mit einander übereinstimmen. Man kann nun auch ein solches Quadrantenelektrometer mit dem Strohhalmelektrometer comparativ machen, doch bemerkt VOLTA, daß das Quadrantenelektrometer nur vom 10ten bis zum 40sten Grade, und wenn von völliger Genauigkeit die Rede ist, nur vom 15ten bis 35sten Grade einen gleichförmigen und mit dem Gange des Strohhalmelektrometers vergleichbaren Gang habe, unterhalb und oberhalb dieser Grade aber Correctionen erfordern, indem es im Anfange viel langsamer steige, und bei den ersten Graden eben so viel E. nöthig sey, um den Zeiger um einen Grad zu heben, als zwischen 15 und 35 um 3 Grade. Indefs meint er, wenn man auf diese durch Versuche auszumittelnde Abweichungen Rücksicht nähme, lasse sich das Henly'sche Quadrantenelektrometer durch seine ganze Scale mit dem Strohhalmelektrometer vergleichbar machen, und wenn man sich auf diese Weise, eine Reihe von vier Elektrometern, nämlich zwei Flaschenelektrometer von Strohhalmen und zwei Quadrantenelektrometer vorrichte, wovon 5 Grade des empfindlichsten  $= 1^\circ$  des zweiten, 10 Grade von diesem zweiten  $= 1^\circ$  des ersten und  $5^\circ$  von diesem  $= 1$  Grade des zweiten Quadrantenelektrometers seyen; so sey man im Stande, damit 1450 Grade des empfindlichsten Elektrometers zu umfassen, und innerhalb dieser Grenzen die Stärke der E. mit Genauigkeit zu bestimmen.

Als durch die Entdeckung der galvanischen Verhältnisse und insbesondere durch die Erfindung der Volta'schen Säule die Aufspürung und genaue Bestimmung der E. in ihren schwächsten Intensitäten ein neues Interesse für die Physiker erhielt,

wendeten sich auch die Bemühungen derselben wieder auf die Vervollkommnung der Elektrometer, für welche seit VÖLTA nichts weiter geschehen war. MARECHAUX machte zu diesem Zweck ein sogenanntes Elektromikrometer bekannt<sup>1</sup>, welches von dem schon oben beschriebenen durch PARROT verbesserten Bennet'schen Elektrometer in der Hauptsache wenig abweicht. In einem ungefähr 1,5 Z. weiten und 5 bis 6 Z. hohen Glascylinder hängt ein Silberblättchen an einer kleinen Zange herab, die sich höher oder niedriger bringen läßt, je nachdem die Länge des Silberblättchens es erfordert. Auch läßt sich die Vorkehrung, welche die Zange trägt, horizontal bewegen, und das Silberblättchen sich dadurch in beliebige Entfernung von einer Kugel bringen. Durch den gläsernen Cylinder ist ungefähr 1" über der Glasscheibe, auf der er befestigt ist, ein kleines rundes Loch gebohrt, durch welches das Ende einer Mikrometerschraube geht, die von der Dicke eines starken Federkiels und sehr sorgfältig geschnitten ist. Sie führt ein sehr feines Gewinde, 50 Gänge auf einen rheinländischen Zoll; die Schraubenmutter, um alles Wanken zu verhüten, ist wenigstens  $\frac{3}{4}$ " lang. Das Ende dieser Schraube trägt eine kleine Kugel, die erst darauf geschraubt wird, wenn dieses Ende durch die Oeffnung im Glase durchgesteckt ist. Die Schraube selbst trägt eine Scheibe 3,5 Z. im Durchmesser, die in 360 Theile getheilt ist, folglich jede Umdrehung noch in 360 Theile theilt, wodurch man also im Stande ist, die el. Wirkungskreise in Achtzehntausendtheilen eines rheinl. Zolles zu bestimmen. An dem Gestelle, woran die Mutter der Mikrometerschraube befestigt ist, befindet sich eine kleine Säule, die über die Endscheibe der Schraube hervorragt, und eine Schneide trägt, die den Grad genau bezeichnet.

Dieses Elektrometer dient vorzüglich dazu, um die el. Spannung sowohl einzelner Plattenpaare als auch Volta'scher Säulen zu messen, indem man, nachdem man erst das Silberblättchen mit der Kugel der Mikrometerschraube in Berührung gebracht hat, und dann die eine Metallplatte, oder den einen Pol einer Säule mit der Zange, woran das Silberblättchen hängt, die andere Platte aber, oder den Pol mit der Mikrometerschraube in Verbindung setzt, untersucht, in welcher Entfernung der

---

1 G. XVI. 115.

Kugel vom Silberblättchen, indem man die Mikrometerschraube mittelst einer gläsernen Handhabe langsam rückwärts schraubt, noch Anziehung statt findet. Bei einem einzigen Plattenpaare fand MARECHAUX auf diese Art noch eine Anziehung bei einer Entfernung der Kugel vom Silberblättchen um 60—80 Grade der Mikrometerschraube, oder von  $\frac{1}{100}$  eines rheinländischen Zolles. MARECHAUX hatte auf die Beobachtungen mit diesem Mikroelektrometer den Satz gegründet, daß die Volta'sche Säule, namentlich die trockene, in der el. Intensität ihrer Pole unter denselben Umständen wechsele, und gleichsam eine Ebbe und Fluth zeige. Dies veranlaßte ERMAN<sup>1</sup> zu einer genauen Kritik dieses Instrumentes, worin er auf mehrere Quellen des Irrthums und der Unsicherheit hinwies, die die Einrichtung dieses Instrumentes mit sich führt, innerhalb deren Grenzen jene Unterschiede der Intensität, auf welche MARECHAUX den erwähnten Satz gegründet hatte, allein schon gelegen seyn könnten. Da nämlich alle jene Vergleichen wesentlich auf der Sicherheit und Unwandelbarkeit des Nullpunctes jenes Elektrometers beruhen, so werden sie durch die unmerkliche Verrückung desselben täuschend. Dieser Nullpunct ist nämlich derjenige, wo der frei herabhängende, nicht geladene Metallstreifen den Scheitelpunct der Krümmung des Knopfes eben berührt. Er verändert sich oft schon innerhalb einer Stunde um 20—40 Grade jener oben angeführten Eintheilung, was durch mancherlei zufällige Umstände leicht bewirkt werden kann, da jeder solcher Grad um  $\frac{1}{1000}$  eines rheinl. Zolles Verrückung anzeigt. Solche Ursachen können seyn eine auch noch so geringe Abweichung der Unterlage, auf welcher das Instrument steht von ihrer Stellung beim Anfange der Reihe von Beobachtungen, die in einem bewohnten Zimmer leicht bis zu jenem Grade statt finden kann, vorzüglich durch hygrometrische und pyrometrische Veränderungen; ferner die pyrometrische Ausdehnung des Glases und Metalles des Instrumentes selbst, die Erschütterung, die man um mehrere Beobachtungen nach der Reihe anstellen zu können, dem Instrumente geben muß, um die Adhäsion des Silberblättchens an den Knopf aufzuheben. Von besonders nachtheiligem Einflusse als Quelle von Täuschungen kann aber noch ein Luftstrom werden, der durch die freie ring-

<sup>1</sup> Gilb. XXV. S. 18.



förmige Oeffnung an der Seite des Glasgehäuses rund um die Welle eindringen kann, und ERMAN fand, daß durch zufällig veranlafste Bewegungen der äußern Luft, selbst durch das Zuschlagen einer Thüre in einem zweiten und dritten Zimmer sehr oft das Anschlagen des Silberblattes bemerkt wurde aus einer Ferne, die das dermalige Maß der el. Intensität einer Säule, die geprüft wurde, um mehrere hundert Grade übertraf. Endlich muß auch der nothwendig sehr veränderliche Grad der Isolirung, welcher die äußere Fläche des gläsernen Gefäßes, worin der Streifen hängt, gewährt, die Anzeigen des Instrumentes bei demselben Grade el. Intensität sehr veränderlich machen, da die Isolirung durch das Glas nie absolut ist, und das Elektrometer bei der Prüfung der el. Spannung der Pole einer Volta'schen Säule stets nur den Ueberschuß des nicht durch die Glasfläche abgeleiteten Effects anzeigt. Endlich ist noch zu bemerken, daß wenn das negative Metallblättchen in einer solchen Entfernung von dem positiven Knopfe hängt, daß es bei dem gegebenen Zustande der Säule, deren el. Intensität geprüft werden soll, und des Instrumentes nicht bis zur Berührung angezogen werden kann, eine jede zufällige, von auferwesentlichen Ursachen hervorgebrachte Oscillation des Blattes dieses Anschlagen bewirken wird, indem durch diese Bewegung das elektroskopische Blatt der Anziehungssphäre des geladenen Knopfes näher gebracht wird, und nunmehr aus dieser geringeren Entfernung zum Anschlagen gelangen kann, ohne daß sich in der absoluten Intensität der geprüften Säule das Mindeste geändert hätte.

Ich hatte mich schon vor MARECHAUX einer ähnlichen ganz einfachen Einrichtung bedient, um mit Hülfe des Condensators die Stärke der Spannung zu messen, welche die verschiedenen Erreger des Galvanismus, vorzüglich die Metalle und Erze in ihrer Berührung mit einander geben<sup>1</sup>, indem ich in einer Glocke von einem Metallstifte, der mit der messingenen Fassung des Halses, auf welche die Condensatorplatte aufgeschraubt werden konnte, in Verbindung war, ein Goldblättchen herabhängen ließ, welchem eine messingene Stange mit einer vergoldeten Kugel an ihrem Ende, die durch eine seitliche Oeffnung der Glocke hindurch gesteckt ist, gegenüber steht. Diese Stange

---

1 S. *Galvanismus und Spannungsreihe*.

bewegt sich mit Reibung durch die mit Lederscheiben ausgefüllte Seitenöffnung der Glocke und ist in Viertellinien abgetheilt. Die verschiedenen Entfernungen der Kugel vom Goldblättchen, bei welchen dieses eben anfangt von seiner verticalen Richtung etwas abzuweichen, aber schon einen merklichen Winkel damit macht, endlich an die Kugel anschlägt, geben eben so verschiedene el. Intensitäten an, und es können in dieser Hinsicht auch die kleinsten Verschiedenheiten mit viel größerer Sicherheit und Genauigkeit bestimmt werden, als nach der Größe des Abstosungswinkels, sey es nun zweier Goldblättchen oder eines einzelnen Goldblättchens in Beziehung auf einen unbeweglichen Metallstab.

Eine sinnreiche Anwendung der Volta'schen Säule um vermittelst eines Goldblättchens nicht bloß die schwächsten Grade von E. zu entdecken, sondern auch sogleich ohne weitere Proben die Art der untersuchten E. zu bestimmen, brachte zuerst GEORG BERNH. BEHRENS<sup>1</sup> in Vorschlag, welche später nach Erfindung der s. g. trockenen Säule ZAMBONI's durch v. BOHNENBERGER wieder aufgefalsst und verbessert, dem nach ihm genannten *Bohnenberger'schen Elektrometer* seinen Ursprung gegeben hat<sup>2</sup>. Dasselbe ist in einem 3,5 Pariser Zolle hohen und 2,5 Pariser Zoll weiten cylindrischen, mit einem messingenen Deckel versehenen Glase enthalten. Zwei trockne el. Säulen, jede aus 400 Scheiben zusammengeleimten Gold- und Silberpapiers von 3''' Durchmesser bestehend und in einer gefirniften Glasröhre eingeschlossen, sind die eine mit ihrem positiven, die andere mit ihrem negativen Pole an den Deckel angeschraubt, so daß sie, wenn der Deckel aufgesetzt ist, vertical herunterhängen, und auf dem Deckel ist die Verschiedenheit der beiden anliegenden Pole durch + und — angezeigt. Am untern Ende jeder Säule befindet sich eine etwas vorstehende abgerundete messingene Fassung, welche noch  $\frac{1}{4}$  Z. von dem Boden des Glasgefäßes und einige Linien von dem Rande der Glasröhre absteht, und mit der das untere Ende der Säule in leitender Gemeinschaft sich befindet. Die Achsen der beiden Säulen

<sup>1</sup> Beschreibung eines neuen Elektrometers in G. XXIII. S. 24.

<sup>2</sup> Die erste Beschreibung desselben findet sich in den Tübinger Blättern für Naturwissenschaft und Arzneikunde von Authenrieth und Bohnenberger Bd. I. S. 380, und daraus in Gilb. Ann. Bd. I. S. 190.

sind 1" 7''' von einander entfernt, und können einander noch näher gebracht werden. Der elektroskopische Körper ist ein 2,25 Z. langes und 3''' breites Goldblättchen, welches genau in der Mitte zwischen beiden Säulen und mit ihren Achsen parallel an dem unteren Ende eines Drahtes hängt, der sich in einer innen und außen gefirniften Glasröhre befindet, welche durch den Mittelpunkt des Deckels geht. Dieser Draht ist durch einen Korkstöpsel gesteckt, welcher die Röhre oben verschließt, und berührt sie besserer Isolirung halber nirgend. Er endigt sich oben mit einer Kugel, auf welche sich eine Condensatorplatte aufschrauben läßt.

Will man dieses Elektrometer gebrauchen, so verbindet man den metallenen Deckel durch einen Draht mit der Erde, und berührt den Knopf des Drahtes mit einem guten Leiter, um sicher zu seyn, daß er keine freie E. behalten habe. Da die metallenen Fassungen, zwischen denen das Goldblättchen genau in der Mitte hängt, in gleichem Grade die eine positiv, die andere negativ el. sind, so ziehen sie das Goldblättchen mit gleicher Kraft an, bis diesem durch den Draht, an welchem es hängt, E. zugeführt wird. Sogleich nähert es sich der Fassung, welche in dem entgegengesetzten el. Zustande ist, indem es von ihr angezogen, von der andern abgestoßen wird, kommt mit ihr in Berührung, wird dann von ihr abgestoßen, schlägt an die andere Fassung an, und geht so lange zwischen beiden hin und her, bis es sich an eine der beiden Säulen anhängt, von der es durch ableitende Berührung des Drahtes und eine kleine Erschütterung leicht wieder loszumachen ist. Die Art der zu untersuchenden E. zeigt das Zeichen derjenigen Säule auf dem Deckel, deren unterem Ende sich das Goldblättchen zuerst nähert, oder deren unteres Ende bei stärkerer E. zuerst berührt wird. Körper, deren E. stärker ist, nähert man aus einer großen Entfernung dem Elektrometer, schwächere elektrische bringt man näher, und nach Umständen muß man sie sogar in unmittelbare Berührung mit dem Knopfe setzen und auch wohl die Condensation durch Aufschrauben des Condensators zu Hülfe nehmen, um das Goldblättchen in Bewegung zu bringen.

Eine Unbequemlichkeit bei dieser Einrichtung des Elektrometers besteht darin, daß das Goldblättchen sich leicht an die eine oder andere Fassung und die Glasröhre selbst, welche sich



von dem unteren Pole aus allmählig mit E. ladet, anhängt, und meistens nicht ohne Zerreiſung davon getrennt werden kann. Diesem Nachtheile kann man durch eine kleine Abänderung in der Einrichtung abhelfen, die ich auch bei einigen Elektrometern dieser Art schon ausgeführt gefunden habe, daß man nämlich die kleinen trockenen Säulen auf den messingenen Boden des Glasgehäuses befestigt, und von ihren nach oben stehenden Polen Metalldrähte, die in runde Plättchen sich endigen, gehen läßt, zwischen denen das Goldblättchen mit seinem untern Ende sich befindet. BECQUEREL<sup>1</sup> hat durch folgende Abänderung dem erwähnten Nachtheile des Anhängens an das Glas zu begegnen und die Empfindlichkeit des Instruments noch zu erhöhen gesucht. Anstatt zweier Zambonischer Säulen bedient er sich bloß einer einzigen, die auf einem hölzernen Untersatze in horizontaler Lage befestigt ist. An jedem ihrer Pole ist in verticaler Richtung eine längliche Metallplatte von 7—8 Centimetern (ohngefähr 3 Zoll) Länge befestigt, und das Goldblättchen zwischen diesen beiden Platten aufgehängt. Da das Goldblättchen ihnen auf diese Weise alle seine Punkte darbietet, so muß die Einwirkung, die es von denselben erfährt, weit beträchtlicher seyn, als wenn es bloß mit seinem untern Ende der Wirkung der Pole zweier Säulen ausgesetzt ist. Die Empfindlichkeit dieses Apparates ist bei der angegebenen Einrichtung so groß, daß eine mit Tuch geriebene Glasröhre bei trockenem Wetter schon darauf wirkt, wenn man sie nur in einer Entfernung von 8 bis 10 Fuß darüber hält, während bei der Bohnenberger'schen Einrichtung diese Wirkung erst in einer Nähe von 3 Fuß merklich wird. Der el. Zustand der Haare zeigt sich schon auf mehrere Fuß Entfernung von Einfluß darauf, und es ist daher unerläßlich, diesem Einflusse vorzubeugen, wenn man sich mit ins Feine gehenden Untersuchungen beschäftigt. SCHWEIGGER fügt in einer Anmerkung zu dieser Verbesserung BECQUEREL's einen Vorschlag hinzu, dieses Elektrometer für Reisen zur Untersuchung der Luſtelektricität tragbar zu machen, der indessen nicht ganz klar ist. Mir scheint dieser Zweck einigermaßen erreicht werden zu können, wenn man das Goldblättchen mit einer oben und unten offenen messingenen Röhre umgäbe, die auf und abgeschoben werden kann, und die beim Gebrauch

1 Schweigg. J. N. R. XII. S. 73.

heraufgezogen würde, um dem Goldblättchen seine freie Bewegung zu verschaffen.

Eine andere Classe von Elektrometern, als die bisher betrachteten, hat mehr ausschliesslich die Absicht, die Stärke der el. Funken und Erschütterungsschläge zu messen, oder wenigstens Funken und Schläge von einer gewissen vorgeschriebenen Stärke hervorzubringen. Von diesen Elektrometern ist das nach einem ersten sehr wenig zweckmäßigen Vorschlage CANTON's, durch die Anzahl der Funken, welche eine leidner Flasche beim allmäligen Entladen giebt, die Stärke dieser Ladung zu messen, **Fig. 143.** von LANE<sup>1</sup> angegebene s. g. Ausladeelektrometer auch jetzt noch in häufiger Anwendung. An den Knopf F einer Verstärkungsflasche wird in horizontaler Richtung ein gläserner, wohlüberfirnishter Stab FD angebracht, der in die messingene Röhre D eingekittet ist. Aus D geht ein starker Messingdraht senkrecht hervor, dessen Ende so hoch hinaufreicht, als der Mittelpunkt des Knopfes B steht, der noch über dem Knopfe F auf dem weiter hinauf reichenden Stabe der Flasche befestiget ist. Auf diesem Drahte ruht eine messingene Hülse, durch welche man das Stäbchen CE, welches an dem einen Ende den Knopf C, am andern Ende den Ring oder Haken E hat, vor- und rückwärts schieben kann, um den Knopf C in jede beliebige Entfernung von dem Knopfe B zu bringen. Auf dem Stäbchen CE wird eine Eintheilung angebracht, um die Entfernung des Knopfes B und C desto genauer abmessen zu können. Die Flasche sey so an den ersten Leiter gesetzt, daß sie ihn mit dem Knopfe B berühre, der Knopf C stehe einen halben Zoll von B ab, und von E bis an die äußere Belegung bei I sey eine leitende Verbindung gemacht. Wird unter diesen Umständen die Elektrisirmaschine in Bewegung gesetzt, so ladet sich die Flasche. Sobald aber die Ladung so stark ist, daß sie durch die Entfernung B C schlagen kann, so erfolgt ihre Entladung. Fährt man fort, die Maschine zu drehen, so ladet sich die Flasche auf's neue, bis die Entladung wieder bei der vorigen Stärke der Ladung erfolgt. So kann man mehrere Schläge von immer gleicher Stärke erhalten und durch Körper führen, die in die leitende Verbindung gebracht werden. Sollen die Schläge stärker werden, so entfernt man C weiter von B. Es kann dieses Aus-

<sup>1</sup> Phil. Transact. Vol. LVII. S. 45.

lade-Elektrometer, auch ein abgesondertes Stück für sich ausmachen, dessen Glasröhre F an ihrem anderen Ende in einen messingenen Knopf endigt, der in einen kleinen Stiel ausgeht, den man in eine dazu passende Hülse des Knopfes jeder beliebigen Leidner Flasche stecken kann. Vorzüglich nützlich ist dieses Instrument um die Stärke der el. Erschütterungsfunken bei ihrer arzneilichen Anwendung mit der größten Genauigkeit abzumessen, und mit den kleinsten Graden derselben den Anfang zu machen <sup>1</sup>.

Noch gebräuchlicher, vorzüglich zur Bestimmung der Stärke der Ladung von Batterieen ist das s. g. *Adams'sche Ladungselektrometer*, das aber mit mehr Recht das Brook'sche genannt zu werden verdient, da JOHN BROOK der eigentliche Erfinder desselben ist <sup>2</sup>. Nach der von BROOK angegebenen Einrichtung ist Fig. 144. dasselbe bestimmt, die Stärke der abstossenden Kraft an einer Leidner Flasche oder Batterie, aber auch an einem elektrisirten Conductor, sowohl in Granen als in Graden, die auf einem Zifferblatte verzeichnet sind, anzugeben. Die Arme g. 1 und g. 2 nebst den Kugeln C und E sind alle hohl, und von dünnem Messingblech verfertigt, damit sie so leicht als möglich ausfallen. Sie sind beide beweglich, während der etwas gekrümmte Arm g. 3 mit der Kugel F und der Arm g. 4 mit der Kugel G unbeweglich sind. Der Arm g. 2 mit seiner Kugel E stellt eigentlich eine Schnellwaage vor, an welcher ein breiter Ring a verschiebbar ist. Innerhalb der hohlen Kugel D ist die Axe dieser Schnellwaage und der kürzere Arm, woran sich ein Bleigewicht befindet, das mit dem langen Arme und der Kugel daran nebst dem Schieber, wenn er eine bestimmte Lage am Arme hat, genau im Gleichgewichte ist, so daß der Arm g. 2 in horizontaler Lage sich befindet, und die Kugel E ohne Gewicht und Druck auf der Kugel G ruht. Der Stand des Schiebers in dieser Lage wird mit 0 bezeichnet. Dann bringt man, nachdem man

<sup>1</sup> Vergl. *Elektricität, medicinische*.

<sup>2</sup> Eine erste Beschreibung davon findet sich in dem 72sten Bande der *Philos. Transactions*, hierauf hat Adams in seinem *Essay on electricity* (Versuch über die Elektricität S. 221) eine Abbildung davon geliefert, doch findet sich die ausführlichste und durch zwei Kupfertafeln erläuterte Beschreibung desselben in einer eigenen Schrift Brook's. *Joh. Brook's vermischte Erfahrungen über E. u. s. w.* übers. von Dr. Karl Kühn. Leipz. 1790.



die Kugel G mit ihrem Arme vorher abgeschraubt hat, unter die Kugel E eine Waagschale, schiebt den Schieber a bis ans Ende vor, und untersucht, wie viele Grane in der andern Waagschale nöthig sind, um die Kugel E eben in die Höhe zu heben. Indem man ferner einen Gran nach dem andern herausnimmt, und jedesmal durch einen Versuch bestimmt, wo der Schieber stehen müsse, um gerade wieder das Gleichgewicht hervorzu- bringen, oder die Kugel E eben zu erheben, und an dem Rande des Schiebers jedesmal einen Strich auf dem Stiele macht, erhält man eine Eintheilung in Granen, welche den Druck oder das Gewicht des Schiebers in seinen verschiedenen Lagen von 0 bis zur Kugel, wo z. B. 60 Grane zur Wiederherstellung des Gleichgewichts nöthig gewesen waren, anzeigt. Theilt man nun dem Instrumente E. mit, so wird die Kugel E mit ihrem Arme g. 2 abgestoßen werden, und die Gröfse der abstoßenden Kraft in Granen angegeben seyn, durch den Stand des Schiebers, bei welchem die Kugel eben noch gehoben wird, so daß wenn z. B. der Schieber bei 30 steht, die abstoßende Kraft, die zwischen den beiden Kugeln E und G und den Armen g. 2 und g. 4 thätig ist, gerade 30 Grane beträgt. Der andere bewegliche Arm g. 1 und seine Kugel C wird zugleich von dem festen Arme g. 3 und seiner Kugel F abgestoßen, wenn der Arm g. 2 durch Verbindung mit einem elektrisirten Körper in die Höhe sich hebt. Dieser Arm g. 1 ist in den unteren Theil der Axe eines Rades eingeschraubt, das in ein Getriebe eingreift, an welchem sich der Zeiger des Zifferblattes befindet. An dem obern Theile der nämlichen Axe wird ein Bleigewicht befestigt, welches dem Arme g. 1 und seiner Kugel das Gegengewicht hält, und wenn die abstoßende Kraft der E. zu wirken aufhört, den Arm jedesmal in seine vorige Lage zurückbringt. Das Verhältniß der Zähne des Rades und der Einschnitte des Getriebes ist so getroffen, daß der Zeiger sich einmal durch die Bewegung des Arms g. 1 völlig um seine Axe herumdreht, wenn sich die Kugel C durch einen Bogen von 90 Graden bewegt. In so viele Grade ist auch das Zifferblatt eingetheilt. Mit dieser Eintheilung, die auf dem äußern Kreise angebracht ist, und auf welche der längere Arm des Zeigers hinweist, kann man auch eine Eintheilung correspondirend machen, welche die abstoßende Kraft in Granen mißt. Für jeden Winkel der Divergenz des beweglichen Arms g. 1 und seiner Kugel C ist ein gewisser

Stand des Schiebers nöthig, um die Schnellwaage gerade in horizontaler Richtung zu halten, so daß die Kugel von G weder absteht, noch auf dieselbe drückt. Die Menge von Granen, welche der Schieber in seiner jedesmaligen Lage unter der angegebenen Bedingung anzeigt, ist das Maß für die abstossende Kraft. Die Zahl, welche diese Menge anzeigt, trägt man auf den innern Kreis da auf, wo dann der kürzere Arm des Zeigers, der sich auf gleiche Weise mit dem längeren umdreht, jedesmal steht. Hat man auf diese Weise die Eintheilung des Kreises nach Granen regulirt, so kann man die Schnellwaage mit dem Arme g. 4 der an die Vorrichtung angeschraubt ist, auch ganz wegnehmen, und sich bloß des andern Haupttheiles, der im Wesentlichen nichts anders, als ein *Quadranten-Elektrometer* ist, bedienen. So sind auch die nach ADAMS benannten Elektrometer, wie sie bei Batterie-Versuchen gebraucht werden, eingerichtet, und in diesem Falle muß die Kugel F an ihrem untern Theile mit einem kurzen messingenen Stiele versehen seyn, um das Elektrometer bequem auf die Kugel einer Flasche aufstecken zu können. Statt dessen kann das Elektrometer auch zum Aufstecken auf den Knopf einer Flasche seitwärts mit einem Ansätze an das Uhrgehäuse bei A versehen seyn, der mit einem in einer Charniere beweglichen Stiele verbunden ist. Bei diesem Aufstecken ist es jedoch nothwendig, daß das ganze Instrument hinlänglich hoch über der Flasche stehe, damit die abstossende Kraft auf g. 1 und ihre Kugel C von keiner andern Seite aus wirke, als von g. 3 und ihrer Kugel F. Man sieht leicht ein, daß solche Elektrometer nur dann vergleichbar und in ihrer Sprache übereinstimmend sind, wenn die Dimensionen und Gewichte aller ihrer Theile vollkommen mit einander übereinstimmen, was allerdings in der Ausführung mit großen Schwierigkeiten verbunden seyn dürfte. Indefs sind sie für den einzelnen Experimentator bei Batterieversuchen sehr brauchbar, da sie für eine gegebene GröÙe von belegter Glasfläche die verschiedenen festen Punkte von Spannung anzeigen, bei welchen durch die Entladung derselben bestimmte Wirkungen hervorgebracht werden können. So wie nun das Elektrometer ohne die Schnellwaage gebraucht werden kann, so kann man sich auch bloß dieser letzteren bedienen, vorzüglich um die abstossende und anziehende Kraft, welche der erste Leiter einer Elektrisirmaschine ausübt, zu messen. Die Hol-

Fig. 145. ländischen Physiker DRIMANN und PAETS van TROOSTWYK haben<sup>1</sup> eine bequeme Einrichtung dazu angegeben. Die Schnellwaage *cgd* welche hier ein Ganzes für sich ausmacht, ruht nämlich noch auf dem Theile *ehf*, der ebenfalls aus zwei hohlen Kugeln und einem hohlen Cylinder von Messing, von eben der Gröfse als bei der Waage besteht (die Kugeln hatten 4 Zoll, der hohle Cylinder eine Länge von 10 Zoll und einen Durchmesser von 0,75 Zoll). Die eine von diesen Kugeln, nämlich *e* ist oben und unten mit einem Messingdrahte versehen, in welchen Schraubengänge geschnitten sind, in den obersten ist die Kugel *C* der Waage geschraubt, der untere dient dazu, um das Elektrometer auf dem Conductor oder auf einem hölzernen Gestelle zu befestigen. Uebrigens ist *cgd* so mit *efh* verbunden, daß beide Cylinder *g* und *h* sich in einer Verticalebene befinden, und die Kugel *d*, wenn sie durch Verschiebung des Ringes schwerer geworden ist, auf der Kugel *b* aufliegt. Um das Elektrometer auf den Conductor zu setzen, bedienten sie sich eines messingenen Plättchens, das so gebogen ist, daß es an den Conductor anschliesst; auf dieses ist die Kugel *e* des Elektrometers geschraubt. In dieser Lage dient dasselbe zur Bestimmung der abstossenden Kraft. Wenn die Anziehung untersucht werden soll, so wird das Elektrometer auf seinen hölzernen Fuß gesetzt, und man stellt es mit der Kugel *d* in einer gewissen Entfernung gerade unter eine Kugel von eben der Gröfse, die, damit man die anziehende und die abstossende Kraft mit Kugeln von gleicher Gröfse untersuchen kann, absichtlich unten an die Kugel am Ende des Leiters gesteckt wird. In beiden Fällen untersucht man erst, wie weit der Ring oder das Gewicht *i* von *c* nach *d* verschoben werden kann, ohne daß die Kugel *d* zu schwer wird, um von der Kraft, die der Conductor bei dem Umdrehen der Elektrisirmaschine erhält, noch aufgehoben zu werden; die Zahl, bei welcher der vordere Rand des Ringes steht, zeigt dann in Granen die abstossende oder anziehende Kraft des Conductors an. Bei der Untersuchung der Stärke ihrer Elektrisirmaschine<sup>2</sup> durch eine Schnellwaage von den oben beschriebenen Dimensionen, erhielten die holländischen Physiker für die abstossende positive Kraft 235 Gr.

---

<sup>1</sup> Beschreibung einer Elektrisirmaschine u. s. w. S. 56 ff.

<sup>2</sup> Die Beschreibung derselben s. *Elektrisirmaschine*.



für die negative Kraft 122 Gr., für die Anziehung durch die positive Kraft auf  $\frac{1}{4}$  Zoll Abstand 60 Gr. und auf  $3\frac{1}{4}$  Zoll 425 Gr., für die anziehende negative Kraft auf  $\frac{1}{4}$  Zoll Abstand 60 Gr. und auf 2 und  $2\frac{1}{4}$  Zoll Abstand 530 Gran. Ueberhaupt fanden sie, daß von dem Abstände von  $\frac{1}{4}$  Zoll bis auf eine gewisse Entfernung vom Conductor die anziehende Kraft bei dem negativen Conductor größer als bei dem positiven war, über diese Entfernung hinaus dagegen die positive Kraft wieder über die negative das Uebergewicht bekam. Die genannten holländischen Physiker haben auch noch<sup>1</sup> die Beschreibung und Abbildung eines von CUTHBERTSON erfundenen *Ladungselektrometers* mitgetheilt, das aber nur darin von dem Adams'schen abweicht, daß die Kugel, welche durch den Abstosungswinkel die Größe der el. Spannung, und damit der Ladung anzeigt, statt in einer verticalen, in einer horizontalen Ebene sich bewegt. Noch weniger Eigenthümliches hat eine von eben demselben<sup>2</sup> angegebene Vorrichtung, in welcher HENLY's Quadranten - Elektrometer, LANE's Auslade - Elektrometer und BROOK's el. Waage gleichsam mit einander vereinigt sind.

Wirft man nochmals einen Rückblick auf alle bisher beschriebene Elektrometer, so ergibt sich, daß wir bis jetzt noch ein Instrument entbehren, welches den Physikern dieselben Dienste wie das Barometer, Thermometer oder auch nur das Hygrometer leistete, ein Instrument, das mit hinlänglicher Genauigkeit die Intensitäten der E. so abzumessen im Stande wäre, daß die Anzeige desselben einen ganz bestimmten Werth hätte, ein Instrument ferner, für dessen Verfertigung die Regeln so fest bestimmt wären, daß geschickte Mechaniker an den verschiedensten Orten darnach übereinstimmende Werkzeuge verfertigen könnten.

Wenn auch das Gesetz, nach welchem die Anziehung und Abstossung elektrisirter Körper durch die Entfernung bestimmt wird, mit vollkommener Sicherheit ausgemacht wäre, so wird es in der Ausübung doch fast unüberwindliche Schwierigkeiten machen, in der großen Scale elektrischer Intensitäten, von den leisesten Spuren, durch welche das empfindlichste Goldblattelektrometer eben noch in Bewegung gesetzt wird, bis zu der die-

1 In der mehrmals angeführten Schrift, S. 66.

2 Nicholson's Journ. of natur. Philos. Vol. II. p. 525.

selben mehrere Millionenmale übertreffenden el. Spannung des auf das Maximum elektrisirten ersten Leiters einer sehr kräftigen Elektrisirmaschine, wie z. B. der meinigen, die Funken von 18 Par. Zoll schlägt, die mannigfaltigen Bedingungen bei den verschiedenen, zur Messung dieser Intensitäten nöthigen Instrumenten, die auf ihre Sprache Einfluß haben, auf eine gleiche und übereinstimmende Art zu erfüllen. Schon ein kleiner Unterschied z. B. in der Beweglichkeit der Strohhälmchen in ihren Aufhängungspuncten wird, wenn auch in Absicht der Länge und Dicke dieser Strohhälmchen, der Form des Gefäßes, der obern Fassung desselben, der Ableitungstreifen zwischen zwei solchen Elektrometern die vollkommenste Uebereinstimmung statt fände, doch die Anzeigen derselben merklich von einander abweichen machen. Glücklicher Weise reichen bei der beständigen Fluctuation der E., deren Intensität in jedem Prozesse fast unaufhörlich wechselt, in deren Sphäre es keine so feste Puncte giebt, wie z. B. in derjenigen der Wärme, durch die irgend ein wichtiger Proceß der Natur und Kunst wesentlich bedingt wäre, die annähernden Bestimmungen, welche uns unsere Elektrometer in ihrem gegenwärtigen Zustande geben, wenigstens für den praktischen Gebrauch zu, und bei aller ihrer Unvollkommenheit haben doch diese Instrumente wesentlich die Fortschritte der Elektricitätslehre befördert, wozu insbesondere der Artikel *Galvanismus* die Belege liefern wird<sup>1</sup>.

P,

## E l e k t r o m e t r i e

bezeichnet im Allgemeinen das Messen der Elektricität, und geschieht diesemnach mit denjenigen Werkzeugen, welche im

<sup>1</sup> Zur Literatur S. J. A. de Lüc Neue Ideen über Meteorologie. Erster Theil. Berlin u. Stettin 1787. gr. 8. S. 306 ff.

Alex. Volta's meteorologische Briefe, aus dem Ital. mit Anmerkungen des Herausgebers. Erster Band. Leipzig 1793. 8.

Cavallo's Vollständige Abhandlung von der E. Leipz. 1797. II. Thl. S. 175.

Adams's Versuch über die E.

Heidmann's vollständige Theorie der E. Wien 1799. I. Thl. Drittes Hauptstück. Von den Elektrometern. S. 68.

Kühn's Geschichte der medicinischen und physikalischen E. S. 154 ff.

Priestley Geschichte d. E. übers. durch Krünitz. S. 89. 343 ff.

vorhergehenden Artikel beschrieben sind. Daselbst ist aber gleichfalls gesagt, daß verschiedene sogenannte Elektrometer nicht eigentlich diesen Namen verdienen, sondern billig nur *Elektroskope* heißen müßten, welches dann die Einführung eines bis jetzt nicht gangbaren Namens, *Elektraskopie*, zu erfordern scheint. Weil aber hierunter nichts anders gehören würde, als die Untersuchung der Anwesenheit von Elektrizität überhaupt, so bedarf es weder dieser besonderen Bezeichnung, noch auch einer Erläuterung derselben. Weil ferner die galvanische Elektrizität mit der gemeinen Reibungselektrizität nach der jetzt bestehenden Ansicht der Physiker ihrem Wesen nach identisch ist, die Magnetnadel aber die geringsten Spuren von jener anzuzeigen und die Stärke derselben zu messen benutzt wird, so könnte auch das Verhalten dieser letzteren bei der Untersuchung der Elektrometrie mit berücksichtigt werden. Man hat dem hiernach construirten Werkzeuge aber den Namen *Galvanometer* gegeben, und da das Verhalten desselben mit dem der feinsten Elektroskope im Wesentlichen zusammenfällt, so wird es billig hier nicht besonders berücksichtigt. Endlich haben einige Elektrometer in ihrer Construction das Mittel, die Art der Elektrizität, ob sie  $+$  oder  $-$  sey, jedesmal sogleich anzuzeigen. Man könnte daher die Sprache dieser Werkzeuge und die Mittel, deren man sich bedient, um auch vermittelst der übrigen die Art der vorhandenen Elektrizität zu erforschen, unter die Elektrometrie rechnen. Weil dieses aber kein eigentliches Messen erfordert, und das Verfahren bei den verschiedenen Elektrometern schon angegeben ist, so wird es hier billig übergangen. Die Elektrometrie ist sonach auf zwei Stücke beschränkt, nämlich zuerst auf die Ausmessung der *absoluten Stärke* der Elektrizität, und zweitens auf die Untersuchung der *relativen Wirkungsfähigkeit* derselben mit Rücksicht auf die verschiedene Entfernung von dem eigentlichen Sitze derselben.

#### A. Messung der absoluten Stärke der Elektrizität.

Insofern die Elektrizität noch nicht für sich dargestellt ist, kann es auch keine absolute Messung derselben geben, vielmehr setzt man sie der Stärke ihrer Wirkungen proportional, wie dieses auch bei der Ausmessung der Wärme der Fall ist. Die verschiedenen Arten ihrer Messung müssen sich sonach auf ihre



Wirkungen beziehen, und lassen sich daher am besten an diese letzteren anknüpfen.<sup>1</sup>

1. Eine vorzügliche Wirkung der Elektrizität ist das *Anziehen* und *Abstoßen leichter Körper*. Hierauf beziehen sich die sämtlichen bisher bekannten Elektrometer, bei deren Beschreibung schon im vorigen Artikel im Allgemeinen gezeigt ist, auf welche Weise man die absolute Stärke der Elektrizität aus dem Gewichte der abgestoßenen oder angezogenen Körper unmittelbar, oder aus der GröÙe des Elongationswinkels derselben mittelbar findet. Weil dieses aber in den meisten Fällen mit Rücksicht auf die Entfernung zu geschehen pflegt, und außerdem die Methode und die Gesetze bei beiden Messungsarten die nämlichen sind, so wird diese Frage am zweckmäÙigsten im zweiten Theile dieser Untersuchungen erörtert.

2. Hiermit zusammenhängend sind die *mechanischen Wirkungen* der Elektrizität, die sich durch das Zerschlagen, Zerreißen, Durchbrechen und Verschieben der verschiedenen Körper mit einer oft erstaunenswürdigen Kraft zeigen. Die hierher gehörigen Erscheinungen und die wenigen bisher gemachten Versuche, die GröÙe der hierzu erforderlichen Kraft zu bestimmen, werden unter dem Artikel *Flasche* mitgetheilt werden. Am auffallendsten sind diejenigen Erscheinungen, welche der Blitz darbietet<sup>1</sup>, ohne daß man bisher die zu den Wirkungen erforderliche Kraft genau zu messen vermochte, wie dieses aus den Bedingungen derselben leicht erklärlich ist.

3. Eine dritte Wirkung der Elektrizität ist das *Glühendmachen* und *Schmelzen von Metalldrähten*, womit das Entzünden verbrennlicher Körper zusammenhängt. Sofern hierbei eine Messung der Elektrizität statt findet, geschieht sie meistens durch die Länge und Dicke der geschmolzenen oder glühend gemachten Stahldrähte.

4. Endlich äußert sich die Elektrizität auch als *chemisch wirkende Potenz*, und zeigt insbesondere bei der Volta'schen Säule eine ausnehmende zerlegende Kraft. Eigentliche Messungen der hierbei wirksamen Elektrizität finden überall kaum statt,

---

<sup>1</sup> Vergl. *Blitz*. Eins der auffallendsten Beispiele habe ich so eben in Poggendorf's Annalen bekannt gemacht.

außer daß man die Stärke der gebrauchten Apparate nach der Menge der Gase bestimmt, welche in einer gegebenen Zeit durch die Zerlegung des Wassers gebildet werden. Die unter die beiden letzteren Abtheilungen gehörenden Erscheinungen und die Arten der Messung, welche sich im Allgemeinen nur auf eine Vergleichung der gebrauchten Apparate bezieht, werden an den geeigneten Orten abgehandelt.

## B. Messung der relativen Wirksamkeit der Elektricität mit Rücksicht auf den Abstand von dem Körper, auf welchem dieselbe angehäuft ist.

Ungleich ausführlicher und mehr wissenschaftlich ist diese zweite Frage von jeher behandelt, weil sie nicht bloß die Stärke der Wirksamkeit einer aus ihrem Verhalten erkennbaren Potenz, sondern zugleich die individuelle Art ihrer Existenz und ihrer Verbreitung im Raume zum Objecte ihrer Untersuchung macht, und hierdurch Auskunft über das Wesen derselben zugeben verspricht. Sie macht daher das eigentliche Object der Elektrometrie aus, und bedient sich als Werkzeuge der im vorigen Artikel beschriebenen Elektrometer. Letztere sind bloß auf die Eigenschaft der Abstossung und Anziehung der Körper durch Elektricität gegründet, und würden allgemeine Meßwerkzeuge für die Stärke der elektrischen Wirksamkeit seyn, wenn die Kraft der Elektricität ihrer anziehenden und abstossenden Kraft ohne Ausnahme direct proportional wäre. Dieses findet man aber namentlich bei der galvanischen Elektricität nicht bestätigt, welche oft die heftigsten Wirkungen der Erhitzung, chemischen Zerlegung und Hervorrufung des Magnetismus mit einer sehr geringen Repulsionskraft verbindet. Noch immer bleibt die Erklärung dieses Unterschiedes zwischen der durch Reibung und der durch Berührung heterogener Metalle erzeugten Elektricität schwierig, indess ist hierüber an den geeigneten Stellen schon geredet. Die Elektrometrie bezieht sich daher für jetzt noch meistens auf die Stärke der Spannung, welche die durch Reibung erzeugte Elektricität in ungleichen Abständen zeigt, und man hat schon verschiedene Versuche gemacht, die hierbei obwaltenden Gesetze durch theoretische Untersuchungen und durch die Erfahrung auszumitteln. Hierher gehören unter an-

dern die Bemühungen von AEPINUS<sup>1</sup>, VOLTA<sup>2</sup>, DE LŪC<sup>3</sup> und SPÄTH<sup>4</sup>; allein niemand hat diesen Gegenstand weiter gefördert als POISSON durch seine theoretischen Untersuchungen<sup>5</sup> und COULOMB<sup>6</sup> durch seine unvergleichlichen Versuche, denen BIOT<sup>7</sup> in seiner Darstellung gefolgt ist. Eine eben so gründliche als vollständige kritische Prüfung der bisherigen Versuche aber, das Gesetz der elektrischen Anziehungen und Abstossungen aufzufinden, hat neuerdings EGEN<sup>8</sup> geliefert, sowie KÄMTZ<sup>9</sup> eine geometrische Untersuchung des Gegenstandes, deren verdienstliche Arbeiten ich bei meiner Darstellung hauptsächlich benutzen werde. Zu mehrerer Vollständigkeit des Ganzen und einer leichteren Uebersicht schien es mir aber am räthlichsten, die Elektrometrie nach der Beschaffenheit der gebrauchten Elektrometer abzuhandeln, zuvörderst aber noch folgende theoretische Betrachtungen vorzuschicken.

Die elektrische Anziehung und Abstossung wird nur unter denjenigen Umständen gemessen, wenn die Elektricität über gewisse Körper verbreitet ist. Die letzteren sind entweder Leiter oder Nichtleiter derselben, und bei beiden findet man im Zustande der Ruhe die Elektricität auf ihrer Oberfläche haftend, woselbst sie durch den Druck der Luft zurückgehalten wird. Inzwischen ist ihr Verhalten bei Nichtleitern etwas verschieden, insofern sie denselben durch eigene Anziehung weit stärker anhängt, als den Leitern. Die Richtigkeit dieses Satzes ergibt sich aus dem Verhalten luftleerer gläserner Röhren, Glocken u. s. w., indem die ihnen durch Reibung oder Mittheilung gegebene Elektricität sich unter günstigen Umständen längere Zeit an ihnen erhält, und ihr Daseyn durch fortgesetztes Leuchten kund giebt. Ueberhaupt ist nicht zu bezweifeln, daß die Elek-

---

1 Tentamen theor. electr. et magn. p. 33.

2 A. Volta meteorol. Briefe a. d. Ital. Leipz. 1793. 8.

3 Neue Ideen über Meteorologie. Berl. u. Stettin 1787. I. 306.

4 Abhandlung über Elektrometer. Nürnberg. 1791. 8. Gren Journ. IV, 361.

5 Mém. de l' Institut. année 1811. I. p. 1 ff. II. p. 163.

6 Mém. de l' Acad. 1787. p. 430.

7 Traité II. 224.

8 Poggendorfs Annalen V. 199 u. 281.

9 Dissertatio de legibus repulsionum electricarum geometricis Halae 1823.



tricität gleichfalls einer Anziehung durch die Körper aller Art folge, welche Kraft indess durch die eigene Repulsion ihrer Theile gegen einander, und das Bestreben derselben, sich mit ihrem Entgegengesetzten zu neutralisiren, modificirt wird. Sie ist ferner auf nichtleitenden Körpern nicht frei beweglich, kann daher auch, ohne Rücksicht auf die Gestalt derselben, an den verschiedenen Stellen ungleich angehäuft seyn, und die Nichtleiter sind daher weniger geeignet, das Verhalten derselben im Allgemeinen zu zeigen. Noch kommt ein Unterschied in Betrachtung, ob nämlich die Nichtleiter flache Scheiben sind, auf deren beiden Seiten gleichartige oder entgegengesetzte Elektricitäten sich angehäuft befinden. Im ersteren Falle haben beide freie Spannung, aber es tritt der merkwürdige Umstand ein, daß die Elektricität nur an der einen Seite weggenommen werden darf, um auch an der andern zu verschwinden, welches aus einer Neutralisirung durch die entgegengesetzte erklärlich wird, und sehr für den Dualismus entscheidet. Sind dagegen auf beiden Seiten einer flachen Scheibe die entgegengesetzten Elektricitäten angehäuft, so binden sie sich in ihren einzelnen Elementen gegenseitig so stark, daß sie keine bedeutende Spannung zeigen, und sich daher zu Versuchen über die elektrischen Repulsionsgesetze nicht gut eignen. Man kann die Belegungen einer Glastafel bei der sogenannten zerlegbaren Flasche vom Glase trennen, beide durch Berührung neutralisiren, selbst die Glastafel nach einander auf beiden Seiten in einzelnen Punkten berühren, dann die Flasche wieder herstellen, und wird sie geladen finden. Sind aber die Belegungen mit dem Glase verbunden, und ist eine derselben leitend mit der Erde in Verbindung gesetzt, so zeigt die andere insofern eine freie Spannung der Elektricität, als sie das Bestreben hat, sich mit der entgegengesetzten zu neutralisiren, und kann also in der Gestalt der bekannten leidener Flasche zur Untersuchung der Gesetze der elektrischen Anziehung und Abstossung mit gehöriger Vorsicht angewandt werden. Ob aber die Nähe der entgegengesetzten elektrischen äußerren Belegung, und die Wirkungssphäre der letzteren auf die Vertheilung der Elektricität, am Knopfe der Flasche einen störenden Einfluß ausübe, dieses ist, so viel ich weiß, noch nicht genügend untersucht. Auf allen Fall aber kann unter den verschieden gestalteten *Nichtleitern* nur die Flasche oder ein geriebener idioelektrischer Körper, als etwa

eine Glasröhre oder Siegellackstange, unter den erforderlichen Bedingungen und Vorsichtsmafsregeln zu diesem Zwecke, jedoch nicht mit völliger Sicherheit, benutzt werden.

Etwas verschieden hiervon ist das Verhalten der leitenden Körper, namentlich der Metalle, welche allein zu berücksichtigen hier vollkommen genügt. Es ist als ein Axiom in der Elektrizitätslehre eingeführt, dafs die Elektrizität sich nur auf der Oberfläche der Leiter befinde. POISSON<sup>1</sup> sagt hierüber, COULOMB habe durch directe Versuche bewiesen, dafs kein Atom der Elektrizität im Innern der Leiter bleibe, aufer etwa der natürliche Sättigungszustand derselben. Dieser Satz in absoluter Strenge und Allgemeinheit genommen würde im offenbarsten Widerspruche mit den erwiesensten Thatsachen stehen. Wenn der Blitz dicke Metalldrähte schmelzt, Bäume in Splitter zerspaltet, die Reizbarkeit der Nerven zerstört und die Frucht in der Mutter tödtet<sup>2</sup>, ohne die letztere zu beschädigen, so ist es wohl unmöglich, sich vorzustellen, dafs dieses alles durch eine blofse Verbreitung der Elektrizität auf der Oberfläche geschehe. Inzwischen liegt dieses nicht in COULOMB's Behauptung. Man mufs nämlich wohl unterscheiden, ob die Elektrizität einen Leiter *frei durchströmt*, oder auf einem isolirten sich *verbreitet*. Wenn dieselbe einen vollkommenen Leiter frei durchströmt, insbesondere wenn bei einer Flasche die positive sich mit der negativen zur Neutralisation verbindet, so ist wohl keinem Zweifel unterworfen, dafs sie in der Masse der Leiter fortströmt, womit auch DAVY's Versuche und viele Erscheinungen des Elektromagnetismus übereinstimmen<sup>3</sup>. Hängt man über den leitenden Draht, welcher die beiden Belegungen einer Flasche verbindet, einen Faden mit einem Korkkügelchen an jedem Ende so, dafs beide sich berühren, so werden sie beim Entladen der Flasche gar nicht, oder nur dann unmerklich aus einander fliegen, wenn die Annäherung zum anderen Pole der Flasche langsam geschieht. Die kräftigste Elektrizität äußert also beim Durchströmen des vollkommenen Leiters auf der Oberfläche desselben keine merkliche Spannung.

Ganz etwas anderes ist es aber, wenn einem Leiter freie

---

1 a. a. O. I. p. 3.

2 Vergl. *Blitz; Elektrizität, medicinische*.

3 Vergl. *Elektromagnetismus II. und Theorie a. E.*

Elektricität mitgetheilt ist. Abstrahiren wir hierbei vorläufig von der Form der Körper und ihrem Einflusse auf die Vertheilung der Elektricität auf denselben<sup>1</sup>, so folgt aus dem Bestreben der Elektricität nach Neutralisation mit ihrem Entgegengesetzten, welches sie im Innern der Körper nicht findet, desgleichen aus der Repulsion ihrer einzelnen Theile gegen einander, daß sie sich auf der Oberfläche anhäufen muß, und von hieraus zerstreuen würde, wenn die Nichtleitung der Luft dieses nicht hinderte. Beobachtet man im Finstern das Ausströmen der Lichtbüschel, welche von einer Spitze ausgehend sich kegelförmig mit abnehmend schwächerem Lichte ausbreiten, so giebt diese Erscheinung gleichsam ein Bild des Bestrebens der Elektricität, sich vom Leiter aus zu zerstreuen, und zwar so, daß ihre Dichtigkeit hierbei den Quadraten des Abstandes vom Leiter, auf dessen Oberfläche sie aufgehäuft ist, umgekehrt proportional abnimmt. Wäre dieser letztere Satz durch Theorie und Erfahrung hinlänglich begründet, und dürften wir annehmen, daß die nach Ausgleichung strebende, auf der Oberfläche eines isolirten Leiters ausgebreitete Elektricität gleichfalls an Dichtigkeit und somit auch an Wirksamkeit den Quadraten der Entfernung proportional abnähme, so hätte die Elektrometrie eine feste Basis, worauf sie felsen könnte, indem dann die Elektricität nur in einer einzigen Entfernung gemessen werden dürfte, um die Stärke derselben in jedem Abstände von ihrem eigentlichen Sitze zu bestimmen, wobei sich von selbst versteht, daß auf die durch mannigfaltige Umstände bedingte stete Ausströmung gehörige Rücksicht zu nehmen wäre. Deswegen ist es bisher das hauptsächliche Streben der Elektrometrie gewesen, dieses Gesetz mit genügender Zuverlässigkeit zu begründen.

PFAFF<sup>2</sup> hat gezeigt, daß der Inbegriff der gesamten elektrischen Erscheinungen nur dann mit innerer Consequenz erklärt werden kann, wenn man die Elektricität für ein gewisses materielles, ätherartiges Wesen hält, dessen einzelne Theile Repulsion gegen einander ausüben. Dieser Ansicht huldigen gegenwärtig alle diejenigen Physiker, welche sich bei der Erforschung der Elektricität nicht mit der Kenntniß der allgemeinst bekannten Erscheinungen und der hierauf oberflächlich gebau-

<sup>1</sup> Hierüber S. *Elektricität; Mittheilung derselben.*

<sup>2</sup> S. *Elektricität.*



ten Erklärungen begnügen, sondern die angegebenen gehaltvollen Abhandlungen von COULOMB, POISSON und BIOT gründlich studirt haben. Legen wir aber diesen Satz zum Grunde, und berücksichtigen dann ferner, daß die Elektricität durch Anziehung auf der Oberfläche festgehalten wird, indem sie sich mit dem entgegengesetzten zu sättigen sucht und zugleich der Repulsion ihrer Theile unterliegt, so folgt hieraus von selbst, daß die Elektricität den isolirten Leiter nach Art einer Atmosphäre umgiebt, deren Dichtigkeit eben wie bei der Atmosphäre unserer Erde (die Abnahme der Temperatur bei der letzteren nicht berücksichtigt) im quadratischen Verhältnisse der Entfernung abnimmt.

POISSON<sup>1</sup> geht von der von ihm als ausgemacht angenommenen Prämisse aus, daß die Repulsionskraft der Elektricität im quadratischen Verhältnisse der Entfernungen abnimmt, gründet hierauf die Gesetze der Verbreitung der Elektricität über die Oberflächen der Körper von den verschiedensten Formen, und die Uebereinstimmung der durch seine Analyse erhaltenen Resultate mit denen, welche COULOMB auf dem Wege der Erfahrung fand, läßt nicht wohl einen Zweifel an der Gültigkeit dieses Gesetzes zu. Außerdem folgert derselbe, und noch bestimmter EGEN<sup>2</sup> aus den allgemeinen Anziehungsgesetzen, angewandt auf das eigenthümliche Verhalten der Elektricität, die Nothwendigkeit dieses Gesetzes. Befindet sich nämlich ein leitender Körper in trockner Luft, und wird ihm Elektricität mitgetheilt, so wird diese vermöge ihrer Repulsionskraft, und indem der leitende Körper ihrer Bewegung kein Hinderniß entgegengesetzt, sich über die Oberfläche verbreiten, und daselbst durch die Luft zurückgehalten werden. Es folgt dann sowohl aus theoretischen Gründen, als auch aus COULOMB's directen Erfahrungen<sup>3</sup>, daß unter diesen Bedingungen im Innern der Körper außer dem natürlichen Stillungszustande keine Elektricität zurückbleibt, daß vielmehr die freie sich in einer dünnen Schicht über die Oberfläche verbreitet, welche nicht merklich in das Innere eindringt, und deren Dichtigkeit durch die Gestalt des Körpers bedingt wird. Damit aber ein elektrisirter Kör-

---

1 a. a. O. I. p. 1 u. 4.

2 Poggendorf Ann. V. 202.

3 Vergl. *Elektricität* p. 270.

per seinen elektrischen Zustand bleibend und unverändert beibehält (die nothwendige Bedingung der allmäligen Zerstreuung durch die nur unvollkommen isolirende Luft nicht gerechnet), muß nicht bloß das Gleichgewicht der die Oberfläche bedeckenden Schichte beständig bleiben, sondern sie darf auch weder Anziehung noch Abstofsung auf irgend einen willkürlichen Punct im Innern des Körpers ausüben. Wäre dieses nicht der Fall, so würde die auf der Oberfläche befindliche Elektricität einen Theil der im Innern enthaltenen zerlegen, und dadurch ihren vorigen Zustand verändern. Die Resultirende der Wirkungen aller Theile der Elektricität also, welche die äußere Lage bilden, gegen irgend einen willkürlichen Punct im Innern des Körpers ist daher  $= 0$ , und dieses erstreckt sich nicht bloß auf den Mittelpunkt der Körper, sondern auf seinen ganzen Inhalt bis an die Grenze seiner äußern Oberfläche, wo sich die Lage der freien Elektricität befindet.

Denkt man sich größerer Einfachheit wegen eine Kugel<sup>1</sup>, Fig. 146. deren Mittelpunkt D seyn möge, und auf deren Oberfläche die freie Elektricität vermöge der Gestalt dieses Körpers überall gleichmälsig vertheilt ist, an irgend einem Puncte C im Innern derselben aber zwei zur Neutralität verbundene Theilchen der Elektricität, so werden die auf der Oberfläche verbreiteten Theilchen anziehend auf das ungleichnamige und zurückstossend auf das gleichnamige Theilchen in C wirken. Es wird also bei C nur in dem Falle keine Vertheilung, und somit auch keine Veränderung des elektrischen Zustandes im Innern des Körpers, und auf seiner Oberfläche nur unter der oben angegebenen Bedingung statt finden, nämlich wenn die Resultirende aller Anziehungen und Abstofsungen  $= 0$  ist; d. h. wenn die Linien Ab und aB unendlich nahe zusammenliegend durch den Punct C gezogen werden, so muß die Anziehung oder Abstofsung des Linienelementes Aa gleich derjenigen von Bb seyn, oder aber die Anziehungs- und Abstofsungskräfte müssen in beliebigen Entfernungen so wirken, daß sie sich von der Oberfläche einer

---

1 ECEX a. a. O. bezieht sich auf NEWTON Princ. I. p. 357. ed. nov. Glasquae 1822. (oder Lib. I. Sect. XII. prop. LXX. th. XXX. T. I. p. 267. ed. TESSANCK) und POISSON Traité de Méc. II. 20. wo ein ähnlicher Beweis über die anziehenden Kräfte vorkommt. Vergl. G. G. SCHMIDT Handb. d. Naturl. Giefs. 1813. I. p. 428.

Kugel aus bei Puncten innerhalb derselben wechselseitig aufheben. Diese Bedingung findet aber nach den hierüber durch NEWTON, POISSON u. a. geführten Beweisen nur dann statt, wenn die Anziehungs- und Abstofsungskräfte dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportional wirken, man mag in specieller Beziehung auf die Elektricität die Lage derselben auf der Oberfläche der Kugel als verschwindend dünn oder von messbarer Dicke annehmen. Ist der Exponent jenes Verhältnisses kleiner als 2, so übt das entferntere Element B b eine grössere Kraft auf C aus, als das nähere A a; ist er dagegen grösser als 2, so wirkt A a stärker auf C als B b, und in beiden Fällen wird die Elektricität in jenem Puncte zerlegt, und das vorher bestandene Gleichgewicht aufgehoben. Dafs übrigens dasjenige, was hier für den Punct C bestimmt ist, für alle um den Mittelpunct D liegende Puncte statt finde, versteht sich von selbst, und bedarf kaum einer Erwähnung.

Man darf somit den Satz, dafs die freien, auf der Oberfläche leitender Körper angehäuften, Elektricitäten Abstofsung und Anziehung im umgekehrten quadratischen Verhältnisse des Abstandes ausüben, als theoretisch begründet ansehen. Die Physiker konnten sich indess hiermit nicht begnügen, sondern mußten dieses Gesetz auch durch Versuche prüfen, und dieses ist wirklich von vielen auf verschiedene Weise geschehen, wozu im Allgemeinen die im vorigen Artikel beschriebenen Elektrometer dienten. Dabei wurde im Allgemeinen vorausgesetzt, dafs die Abstofsungen und Anziehungen einander gleich sind, welches auch durch Versuche bestätigt wurde. In grösserer Vollständigkeit ist indess das Gesetz nur mittelst der Abstofsungen geprüft, weil bei den Anziehungen die angezogenen Körperchen leicht etwas Elektricität im Wirkungskreise der genäherten elektrisirten Körper annehmen, und dadurch unrichtige Resultate veranlassen können.

### 1. Messungen mittelst der Drehwaage.

Die durch COULOMB erfundene und viel gebrauchte Drehwaage ist oben<sup>1</sup> beschrieben. Die Anwendung derselben zu elektrometrischen Versuchen ist mit sehr grossen Schwierigkeiten verbunden, weil sie ein ausserordentlich feines Werkzeug

---

<sup>1</sup> S. Th. II. p. 591. Vergl. Gren N. J. III, 50.



ist, und die Anziehungen der Glaswand, welche leicht etwas Elektricität erhält, auf den beweglichen Arm eine große Störung herbeiführt. Es ist daher vorzüglich nur COULOMB gelungen, richtige Resultate damit zu erhalten, weil er sie als seine Erfindung sehr hoch schätzte, und sie mit großer Sorgfalt und ausnehmender Geschicklichkeit zu behandeln wußte. Soll sie zu elektrischen Versuchen gebraucht werden<sup>1</sup>, so besteht der Waagebalken aus einer feinen Stange Gummilack  $bb'$ , dessen horizontaler Richtung durch eine in der Mitte eingesteckte, mit dem Knopfe herabwärtshängende, Stecknadel erreicht wird. Am einen Ende befindet sich die Kugel  $b'$  von Hollundermark oder dem Marke der Sonnenblume, welche auch vergoldet seyn kann, und welche man mittelst des beweglichen Knopfes  $s$  auf  $o$  der Theilung auf dem unteren papiernen Kreise stellt. Eine andere gleiche Kugel  $a'$  wird an dem Stäbchen von Gummilack  $aa'$  durch die gläserne Deckplatte des unteren größeren Cylinders herabgelassen, und ist gleichfalls auf das  $o$  der Theilung gerichtet, so daß also die erstere Kugel  $b'$  um die Summe der Halbmesser beider Kugeln davon weggerückt wird. Die feinen Stangen von Gummilack erhält man leicht, wenn man diese Substanz an der Flamme einer Kerze erweicht, und nach Art des Glases in Fäden, von der erforderlichen Länge und Dicke auszieht. An ein solches Stängelchen wird dann ferner ein kleines metallenes Knöpfchen, etwa das einer Stecknadel befestigt, diesem Elektricität durch Berührung einer geriebenen Glas- oder Siegelackstange, oder eines elektrisirten Conductors mitgetheilt, und dem Kügelchen  $a'$  zugeführt, indem man jenes mit diesem durch eine seitwärts befindliche geeignete Oeffnung in Berührung bringt und sogleich zurückzieht.

Bei COULOMB's Versuchen hing der feine Waagebalken an einem sehr dünnen Silberfaden von 28 Z. Länge, und so zart, daß 1 Fuß davon nicht mehr als  $\frac{1}{16}$  Gran wog. Der Radius des durch den Hebelarm beschriebenen Kreises betrug 4 Z., wonach also<sup>2</sup> eine auf das Ende des Waagebalkens perpendicular wirkende Kraft von  $\frac{1}{340}$ stel Gran erfordert wurde, um denselben durch einen ganzen Kreis herumzudrehen. Weil aber die Elasticität eines Drahtes bei einer Windung um seine Län-

1 Biot Traité. II. 224 ff.

2 Vergl. Drehwaage Th. II. 596. ff. u. Elasticität p. 194. ff.

genaxe dem Drehungswinkel proportional ist, so erforderte die Drehung von *einem* Grade nur ein Gewicht von  $\frac{1}{177400}$  Gran. Indefs zerriß dieser Draht durch die geringste Erschütterung, und COULOMB bediente sich daher mehr eines Drahtes von doppelt so starkem Durchmesser, dessen Elasticität also 16 mal größer war. Es ist ferner rathlich, den Draht einige Tage vor dem Versuche durch ein Gewicht gespannt zu halten, welches der Hälfte seiner absoluten Tragkraft gleich ist, auch die Umdrehung nicht über 300 Grade zu treiben, damit er sich nicht windet, und losgelassen auf seinen vorigen Stand zurückkommt.

COULOMB verfeinerte dieses Werkzeug noch mehr, um ein bloßes Elektroskop für die geringsten Spuren von Elektricität zu erhalten. Zu diesem Zwecke nahm er statt des Metalldrahtes einen Coconfaden, 4 Z. lang, mit einem zarten Waagebalken von 1 Z. Länge, an dessen Ende ein kleines Scheibchen Rauschgold befestigt war, so daß das Gewicht des Ganzen nicht mehr als 0,25 Gran ausmachte. Die Drehung durch einen ganzen Kreis betrug hierbei nur den 60,000sten Theil eines Grades. Durch die äußere Wand des gläsernen Gehäuses wird ein von Gummilack umgebener Kupferdraht gesteckt, welcher an einem Ende ein vergoldetes Kügelchen von Hollundermark trägt, am andern ein metallenes Knöpfchen. Die Axe des Drahtes befindet sich in 0° der Theilung des Kreises, der Coconfaden aber wird vermittelt seiner oberen Befestigung leise gedreht, bis das Scheibchen Rauschgold das vergoldete Kügelchen gerade berührt, und es wird zurückgestoßen, wenn man dem metallenen Knöpfchen am Kupferdrahte von Außen einen auch noch so wenig elektrisirten Körper nähert. Das Werkzeug gehört also ganz eigentlich unter die *Mikroelektrometer*.

Um zu zeigen, auf welche Weise COULOMB das seitdem auf seine Autorität angenommene Gesetz aus seinen Versuchen folgerte, beschreibt BIOT einen derselben. Als nämlich der Apparat auf die angegebene Weise vorgerichtet und der Kugel a' Elektricität mitgetheilt war, wurde die Kugel b' um einen Winkel von 36° zurückgestoßen. COULOMB drehte darauf den Draht dieser Abstossung entgegen, bis der Winkel nur noch 18° betrug, wobei der Zeiger bei s eine Umdrehung von 126° zeigte. Nach Herstellung des Gleichgewichts fuhr er fort rückwärts zu drehen, bis b' auf 8°,5 zeigte, wozu eine Umdrehung durch 567° erfordert wurde. Durch vorläufige Versuche hatte

sich COULOMB überzeugt, daß eine Abstofsung von  $30^\circ$  an diesem trocknen Tage innerhalb 3 Minuten nur um  $1^\circ$  vermindert wurde, und da der Versuch nur zwei Minuten dauerte, so kann der Verlust als verschwindend betrachtet werden. Ist hiernach <sup>Fig. 148.</sup> a b d der durch die Kugel am Ende des Hebelarmes beschriebene Kreis, c der Mittelpunkt desselben, und ab der bei der ersten Zurückstofsung gemessene Bogen von  $36^\circ$ , so bezeichnet dieser die Stärke der Repulsion auf diese Entfernung. Als für die zweite Entfernung der Zeiger um  $126^\circ$  rückwärts gedreht wurde, die Kugel sich aber in b', einem Abstände von  $18^\circ$  erhielt, so gehörte die Elasticität des Drahtes einer Abstofskraft von  $126^\circ + 18^\circ = 144^\circ$  bei dieser Entfernung zu. Endlich wurde der Draht um  $567^\circ$  gedreht, und als die Kugel bei  $8^\circ,5$  zum Stillstande kam, so gehörte dieser Entfernung eine Elasticität von  $567^\circ + 8^\circ,5 = 575^\circ,5$  zu. Indem aber nach dem, was oben unter Elasticität<sup>1</sup> gezeigt ist, der Widerstand gedrehter Drähte dem Drehungswinkel proportional ist, so verhalten sich, wenn die letzte Gröfse in  $576^\circ$  verwandelt wird, die Abstandswinkel wie  $1 : \frac{1}{4} : \frac{1}{16}$  die Drehungswinkel aber wie  $1 : 4 : 16$  d. h. die letzteren umgekehrt wie die Quadrate der ersteren. Hieraus folgt also das Gesetz, *daß die elektrischen Repulsionen den Quadraten der Entfernungen umgekehrt proportional sind.*

Hierbei sind indess die Bogen statt der Chorden zum Messen der Entfernungen genommen, auch ist vorausgesetzt, daß die Richtung der abstofsenden Kraft stets perpendicular auf die Kugel am Hebelarme gewesen sey, welches nicht in ganzer Strenge richtig ist. BIOT<sup>2</sup> hat daher gezeigt, wie die Versuche mit Rücksicht auf diese Bedingungen genau berechnet werden können. Es ist zuvörderst als erwiesen anzusehen, daß bei einer massiven oder hohlen Kugel, deren einzelne Theilchen mit einer im quadratischen Verhältnisse des Abstandes abnehmenden Abstofsungs- oder Anziehungskraft versehen sind, die Gesamtkraft derselben in ihrem Mittelpuncte vereinigt angenommen werden kann<sup>3</sup>. Ist die letztere daher in der Ent-

1 Th. III. 194.

2 a. a. O. p. 229.

3 Vergl. Newton u. Poisson a. d. a. O.



Fig. 149. fernung 1 gleich  $F$ ; so ist sie in der Entfernung  $D = \frac{F}{D^2}$ , wenn bei einer Winkelbewegung der Abstand nach der Chorde  $ab$  gemessen wird. Zerlegt man diese in zwei andere, die eine nach der Richtung der Nadel  $cb$ , die andere lothrecht auf dieselbe  $bt$ , so ist die letztere es allein, welche die Drehung bewirkt. Die abstoßende Kraft muß also nach statischen Gesetzen mit dem Cosinus des Winkels  $abt$  multiplicirt werden, und da letzterer das Complement von  $cba$ , also  $= 90^\circ - cba$  ist, so wird für das gleichschenklige Dreieck  $acb$ , wenn man den Winkel bei  $c$  durch  $a$  bezeichnet, die Abstoßungskraft  $= \frac{F}{D^2}$

Cos.  $\frac{1}{2}a$ . Es kann indels auch die Entfernung  $D$  als Function dieses Winkels ausgedrückt werden. Fället man nämlich von  $c$  aus das Perpendikel  $cp$ , so ist  $ap = bp = \text{Sin. } \frac{1}{2}a$  also für den Radius  $cb = r$  ist  $D = 2r \text{ Sin. } \frac{1}{2}a$  wonach man für die abstoßende Kraft den geometrischen Ausdruck

$$\frac{F \cdot \text{Cos. } \frac{1}{2}a}{4r^2 \text{ Sin. }^2 \frac{1}{2}a}$$

erhält. Ist dann  $A$  der durch den Zeiger bei  $s$  gemessene Drehungsbogen des Drahtes, woran der Waagebalken hängt, und dessen Elasticität mit der Repulsion ins Gleichgewicht kommt, giebt man ferner diesem Bogen für den nämlichen Apparat einen beständigen Coefficienten  $n$ , so ist

$$\frac{F \cdot \text{Cos. } \frac{1}{2}a}{4r^2 \text{ Sin. }^2 \frac{1}{2}a} = nA$$

woraus  $\frac{F}{4nr^2} = A \text{ Sin. } \frac{1}{2}a \text{ Tang. } \frac{1}{2}a$

wird, und da das erste Glied dieser Gleichung eine für alle Versuche beständige GröÙe ist, so müssen sie unter der Voraussetzung der Richtigkeit des aufgestellten Gesetzes für das letzte eine gleiche GröÙe geben. Man erhält aber aus der Berechnung der Coulomb'schen Versuche nach dieser Formel

Versuche	a	A.	A. Sin. $\frac{1}{2}a$ Tang. $\frac{1}{2}a$
1ster Vers.	36°	36°	3,614
2ter Vers.	18	144	3,568
3ter Vers.	8,5	575,5	3,169
angenommen	9	576	3,557

Bloß bei dem 3ten Versuche zeigt sich eine Abweichung, wel-

che zwar als Beobachtungsfehler gelten könnte, indess läßt sich auch annehmen, daß die geringere Größe des Abstosungswinkels aus der Natur der Sache folge. Kommen nämlich zwei Kugeln mit einer sie umgebenden elektrischen Atmosphäre einander sehr nahe, so stoßen sich die letzteren ab, und es liegt das Centrum der abstossenden Kraft der Kugeln nicht mehr im Mittelpunkte der letzteren, sondern in einer mit ihrer Nähe wachsenden Entfernung von demselben, wodurch also der Abstosungswinkel vermindert werden muß. Man sieht zugleich aus dieser Berechnung, daß in denjenigen Fällen, worin der Abstosungswinkel nicht über  $36^\circ$  beträgt, man sehr gut die Bogen statt ihrer Chorden nehmen kann, um durch eine leichtere Berechnung solche Werthe zu erhalten, welche sich nur unmerklich von der Wahrheit entfernen.

COULOMB hat auch Versuche angestellt, um das Gesetz der Anziehung ungleichartig elektrisirter Körper zu finden<sup>1</sup>. Sie sind aber ungleich schwieriger und unsicherer als die eben beschriebenen, und es genügt daher nur im Allgemeinen zu bemerken, daß sich auch durch diese das aufgestellte Gesetz der Anziehung im umgekehrten quadratischen Verhältnisse der Entfernung bestätigt zeigte. Wird nämlich die am Hebelarme der Drehwaage befestigte Kugel *b*, wenn sie entweder im neutralen Zustande oder mit entgegengesetzter Elektricität gesättigt ist, durch die feste Kugel *a* angezogen, so müssen nach entstandener Bewegung beide zur Berührung kommen, wenn die Anziehung des Quadrate des Abstandes umgekehrt proportional ist, und hierdurch wird der elektrische Zustand beider verändert. Um dieses zu hindern, muß ein seidener Faden lothrecht im Gehäuse der Drehwaage so herabgeführt werden, daß der eine Arm des Waagebalkens in seiner Bewegung dadurch aufgehalten wird, so daß die Kugel nur etwa bis nach *b'* gelangen kann, und dann muß man den Draht so stark rückwärts drehen, bis seine Elasticität mit der Anziehung der Kugeln ins Gleichgewicht kommt. Weil aber hiernach beiden Kugeln Elektricität mitgetheilt werden muß, deren Stärke nicht so genau bestimmbar ist, oder die neutrale Kugel im Wirkungskreise leicht etwas Elektricität annimmt, überhaupt die Anstellung des Versuches leicht etwas mehr Zeit erfordert, so ist auf diesem Wege nicht leicht völlige

Fig.  
150.

<sup>1</sup> Biot Traité II. 233.

Genauigkeit zu erhalten, und sind solche daher nicht ohne die größte Vorsicht anzustellen.

Endlich bestätigte COULOMB das aufgefundenene Gesetz noch durch eine Reihe von Versuchen, welche nicht eben schwer anzustellen und in mancher Hinsicht sehr interessant sind, eben daher also eine Erwähnung verdienen<sup>1</sup>. Er bediente sich hierzu einer Drehwaage, deren Hebelarm aus Gummilack 15 bis 16 Lin. lang bestand. An dem einen Ende war ein kleines Scheibchen Goldpapier befestigt, er selbst aber an einem Coconfaden von 7 bis 8 Z. Länge aufgehangen, dessen anderes Ende zu vollständigerer Isolirung an einem Stäbchen Gummilack befestigt war. Die Beweglichkeit eines solchen Apparates ist so leicht, daß ein Hundertzwanzig Tausendstel eines Grans den Waagebalken durch einen ganzen Kreis umzudrehen vermag. Es muß indess der Waagebalken einige Tage an dem Faden ruhig hängen, damit letzterer sich vollkommen aufdrehet, und die Schwingungen nachher bloß durch die Anziehung einer vor demselben befindlichen Kugel bedingt werden. Vor dem Scheibchen Goldpapier stellte COULOMB nämlich eine große hölzerne, mit Zinnfolie überzogene Kugel von einem Fuß im Durchmesser, welche von drei dünnen Säulen Gummilack isolirt getragen wurde, und vermittelst eines Schiebers in einer Nute auf abgemessene Entfernungen dem Scheibchen genähert oder weiter davon entfernt werden konnte. Nachdem der Apparat auf diese Weise vorgerichtet war, wurden dem Scheibchen und der Kugel entgegengesetzte Elektricitäten mitgetheilt, der Abstand ihrer Mittelpunkte genau gemessen, und der Waagebalken in verschiedenen Entfernungen dieser Mittelpunkte in Schwingungen durch kleine Bogen versetzt, die Zeitdauer einer bestimmten Menge derselben nach einer genauen Secundenuhr bestimmt, und hieraus die Stärke der Anziehung berechnet. Es gehörten hiernach folgende Größen zu einander:

Abstand der Centra:	Zeitdauer von 15 Schwingungen.
9 Zolle . . . . .	20 Secunden.
18 — . . . . .	41 — —
24 — . . . . .	60 — —

Zur Berechnung dieser Resultate darf man eben so wie oben die

<sup>1</sup> Biot Traité II. 236. ff.



anziehende Kraft zwischen dem Scheibchen Goldpapier und der Kugel für die verschiedenen Entfernungen ihrer Mittelpunkte durch  $\frac{F}{D^2}$  ausdrücken, insofern sich annehmen läßt, daß die Gesamtkraft der elektrischen Wirkung beider in ihrem Centro vereinigt gedacht werden kann, und das Scheibchen wegen der Größe der Kugel und der Kleinheit der Schwingungsbogen während der Dauer einer einzelnen Schwingung seine Entfernung von derselben nicht merklich änderte. Werden dann die Schwingungen mit denen eines durch die Anziehung der Erde schwingenden Pendels verglichen, für welches bei einer Länge  $= L$ , und die Schwere  $= g$  die Schwingungszeit

$$T = \pi \cdot \left( \frac{L}{g} \right)^{\frac{1}{2}}$$

ist, so wird durch Substitution von  $\frac{F}{D^2}$  statt  $g$

$$T = D \cdot \pi \cdot \left( \frac{L}{F} \right)^{\frac{1}{2}}$$

wonach also die Schwingungszeiten den Abständen proportional seyn müssen, wenn die Länge des Hebelarmes und die Stärke der Elektrizität unverändert bleiben. Bei dem erwähnten Versuche verhielten sich die Entfernungen wie 3: 6: 8, die Zeiten aber wie 20: 41: 60. Die letzteren sollten seyn 20: 40: 54, wovon hauptsächlich nur die letztere Größe bedeutend abweicht. Allein die Beobachtung wurde 4 Minuten nach der ersten gemacht, und da nach COULOMB's Bestimmung die elektrische Spannung um  $\frac{1}{10}$  in jeder Minute abnahm, so mußte mit Rücksicht auf diesen Verlust die letzte Schwingungszeit von 15 Oscillationen 57 Secunden betragen, welches von der Beobachtung nicht merklich abweicht.

Versuche mit der Drehwaage sind seit COULOMB nur sehr wenige angestellt, oder die Physiker haben sie nicht bekannt gemacht, entweder weil sie gleiche Resultate erhielten, als jener, oder bei der Schwierigkeit der Handhabung dieses Apparates den Erfinder desselben an Genauigkeit nicht zu übertreffen hofften. PARROT<sup>1</sup> unter andern versichert das angegebene Gesetz bei Versuchen mit der Drehwaage bestätigt gefunden zu haben, zugleich aber konnte er nie die durch COULOMB erhaltene

1 G. LX. 22.

genaue Uebereinstimmung der einzelnen Beobachtungen mit demselben erreichen, sondern die Fehler stiegen zuweilen bis auf  $\frac{1}{4}$  des Ganzen. J. T. MAYER<sup>1</sup> wirft dem Apparate überhaupt Ungenauigkeit wegen der Zerstreuung der Elektrizität während der Versuche vor, welche indess bei demselben wegen der umgebenden Glaswände und des Gebundenseyns der Elektrizität an Kugeln auf alle Fälle geringer seyn muß, als bei den meisten, wo nicht allen andern Elektrometern. Unverkennbare Schwierigkeiten liegen offenbar in der Schnelligkeit, womit diese Versuche, wie alle elektrometrischen, angestellt werden müssen, und in der Anziehung, welche die Wände des Gehäuses gegen die Kugel des Waagebalkens ausüben, und deren Einfluß nicht füglich anders als durch eine Erweiterung dieses Gehäuses wo nicht aufgehoben doch bedeutend vermindert werden kann.

Insbesondere sind die Coulombschen Versuche zur Prüfung des durch dieselben aufgefundenen Gesetzes wiederholt durch L. F. KÄMTZ<sup>2</sup>. Die von ihm gebrauchte Waage bestand aus einem mit Gummi-Lack überzogenen Glasstabe an einem nürnbergischen Goldhaardrahte aufgehangen, an dessen Enden kleine Kugeln von Messing oder kleine Scheiben von Blattsinn befestigt waren. Aus einer sehr großen Reihe von Versuchen ergab sich als mittlerer Exponent des verkehrten Verhältnisses der Abstossungen zu den Entfernungen  $= 1,237$ . Daß dieses Gesetz aus den Versuchen eines genau experimentirenden, und die erhaltenen Größen richtig berechnenden, Physikers wirklich gefunden sey, leidet wohl keinen Zweifel, allein zugleich wäre auch auf keine Weise begreiflich, mit welcher Theorie der Verbreitung der elektrischen Materie über die leitenden Körper dasselbe verträglich seyn sollte. Inzwischen weiß ich aus Privatmittheilungen, daß die gebrauchte Drehwaage, deren Dimensionen nicht näher angegeben sind, nur klein war. So wie aber dieses Instrument überhaupt bloß dann zuverlässige Resultate gewährt, wenn der Waagebalken und der tragende Draht hinlänglich lang sind; so ist auch insbesondere in dem Falle, wenn dieses nicht statt findet, der Einfluß der Wände so bedeutend, daß Beobachtungsfehler auch bei der größten Vorsicht unver-

<sup>1</sup> Comment. Soc. Reg. Gott. Rec. T. V. Gott. 1823. p. 95.

<sup>2</sup> Diss. de legg. Repuls. el. math. p. 5 ff.

meidlich sind. Man darf daher wohl mit Recht diese Versuche den Coulombschen um so mehr nachsetzen, als das aus den letzteren erhaltene Gesetz mit der Theorie vollkommen übereinstimmt.

## 2. Messung mittelst horizontaler Pendel.

Den Versuchen mit der Drehwaage am nächsten kommen die mit Pendeln, welche auf einem feinen Stifte balancirt sind, und an deren Enden sich Kugeln befinden, welche von andern elektrisirten Kugeln angezogen und abgestoßen werden. So viel ich weiß haben nur zwei Physiker auf diese Weise das Gesetz der elektrischen Abstossung zu erforschen gesucht, und beide haben die erhaltenen Resultate auf eine verschiedene Weise berechnet, wie einzeln angegeben werden soll. Beide bedienten sich dabei zweier Zambonischer Säulen, deren Pole das horizontale Pendel abwechselnd anzogen und abstießen. Es lassen sich aber gegen diese Beobachtungsart im Allgemeinen mehrere gegründete Einwendungen aufstellen, welche evident beweisen, daß auf diesem Wege das gesuchte Gesetz keineswegs mit genügender Schärfe erhalten werden kann<sup>1</sup>. Zuvörderst haben schon die Versuche mit magnetischen Declinationsnadeln gezeigt, daß die auf einer noch so feinen Spitze balancirten Hebel eine zu große Reibung erleiden, als daß man diese gehörig in Rechnung bringen könnte. Zweitens wird vorausgesetzt, daß die Knöpfchen im Augenblicke der Berührung wieder abgestoßen werden, allein dieses geschieht erst, nachdem sie alle  $+$  Elektricität abgegeben, und dagegen  $-$  E. angenommen haben. Drittens wird die elektrische Kraft in beiden Säulen gleich stark angenommen, und muß dieses seyn, wenn regelmäßige vollständige Neutralisirung und Ladung statt finden soll; allein die hierbei vorausgesetzte Bedingung findet selten oder nie vollständig statt. Viertens nimmt man an, daß der Knopf jeder Säule bei der Berührung vollständig und mit dem andern gleich stark geladen sey; allein die Herstellung der elektrischen Ladung bei diesen Säulen hängt bekanntlich von verschiedenen Bedingungen ab, weswegen auch unveränderliche Pendel in ungleichen Zeiten zwischen ihnen schwingen. Fünftens liegt der Punct, von welchem die anziehenden und ab-

<sup>1</sup> Vergl. EGEN a. a. O. p. 217.



stossenden Kräfte ausgehen, nach dem, was oben hierüber beigebracht ist, nicht im Mittelpuncte der Kugeln, wie bei der Berechnung angenommen wird, wenn sie nicht allzu verwickelt werden sollen. Sind nämlich Kugeln von gleichnamiger Elektricität mit einander in unmittelbarer Berührung, so ist wegen der gegenseitigen Repulsion beider Elektricitäten im Puncte ihrer gemeinschaftlichen Berührung nach COULOMB's und MAHON's<sup>1</sup> Versuchen und POISSON's Demonstrationen die Elektricität = 0, der Mittelpunct ihrer beiderseitigen Spannungen rückt dem Centro jeder Kugel näher, so wie sie sich von einander entfernen, und fällt bei gehöriger Entfernung in das Centrum derselben, ist also beweglich, worüber unmöglich Rechnung gehalten werden kann. Sechstens gerathen solche Pendel durch das Anstossen an die Kugel in gewisse Schwingungen einer durch ihren Schwerpunct gezogenen horizontalen Linie um den Unterstützungspunct nach Art des Zitterns der auf gleiche Weise balancirten Magnetnadeln, welche die eigentlichen Oscillationen ausnehmend stören. PARROT's Apparat habe ich zwar weder versucht, noch auch überhaupt gesehen, die durch v. YKLIN construirte Libelle aber ist ein solches beberiges Ding, dafs es den Physiker mit Grauen erfüllen mufs, wenn er unbefangen an das Unternehmen geht, mit demselben ein physicalisches Gesetz zu begründen, und BOECKMANN äufserte daher mündlich gegen mich, es sey unmöglich, damit nur genäherte Resultate zu erhalten. EGEX nennt es daher mit Recht ein verkehrtes Bemühen, aus so complicirten Erscheinungen ein einfaches Naturgesetz auffinden zu wollen.

Fig.  
151.

PARROT's Apparat<sup>2</sup> bestand aus einem messingenen Balancier AB mit messingnen Knöpfchen von 3 Par. Lin. Durchmesser an den Enden<sup>3</sup>. D und F sind die Kugeln von zwei gleichen Zambonischen Säulen, welche gleich stark angenommen werden, so dafs also die eine fortdauernd mit positiver, die andere mit negativer Elektricität von unveränderter Spannung geladen ist. Die Spitze, worauf der Balancier bei C ruhte, war vollkommen isolirt, so dafs also das nach der Berührung der Ku-

1 S. unten.

2 G. LX. 26. Entretiens sur la Physique. Dorpat 1822. 8. V. 79.

3 Die Versuche, wobei diese Knöpfchen fehlten, und die Spitzen angezogen wurden, übergehe ich.

gel D mit gleichartiger Elektricität geladene Knöpfchen A diese auch an B mittheilte, und dieses also von F angezogen wurde, während es selbst Zurückstoßung durch D erlitt. Bei zunehmender Entfernung wurden die hierdurch erzeugten Schwingungen langsamer, und aus den hiernach gemessenen Zeiten folgert PARROT, daß das Gesetz einer im einfachen Verhältniß der Abstände abnehmenden Anziehung mit den Resultaten dieser Versuche besser übereinkomme, als das Coulombsche. Die Gründe seiner Berechnungen will ich keiner näheren Beurtheilung unterwerfen. Wenn man indess davon abstrahirt, daß der Abstand eigentlich vom Mittelpuncte beider sich berührender Kugeln anzunehmen wäre, welches aber bei der geringen Entfernung aus den oben angegebenen Gründen, die Vertheilung der Elektricität über die Kugeloberflächen betreffend, nichtfüglich angeht, dann aus den für gleiche Zeiten angegebenen Schwingungen die Zeitdauer einer jederzeit gleichen Anzahl von Schwingungen sucht, und die auf solche Weise erhaltenen Werthe nach der oben angegebenen Formel für die durch COULOMB angestellten Versuche berechnet, wonach für das umgekehrte quadratische Verhältniß der Abstofsung die Schwingungszeiten den Abständen proportional seyn müssen, so erhält man folgende einander zugehörige Werthe:

Abstand der Kugeln	Zeitdauer von 18 Schwingungen berechnet		
	beobachtet	A	B
2 par. Lin.	12,7 Sec.	12,7 Sec.	12,7
4 — —	24,5 —	25,4 —	25,4
6 — —	34,8 —	38,1 —	36,0
8 — —	46,9 —	50,8 —	46,6
10 — —	60,0 —	63,5 —	58,8

Bei der Berechnung unter A ist das einmal erhaltene Verhältniß stets beibehalten, also  $2:4:6\dots=12,7:24,4:38,1\dots$ , bei der unter B sind allezeit die durch die Versuche erhaltenen Werthe genommen, also z. B.  $6:8=34,8:x$ . Die Differenzen der Rechnung und Beobachtung sind so groß nicht, um mit dem Gesetze des quadratischen Verhältnisses der Abstofsung unvereinbar zu seyn, allein die Versuche bleiben immer zu mangelhaft, als daß sie zum Beweise desselben dienen könnten.

VON YELIN<sup>1</sup> fand bei seinen Versuchen weder das Gesetz der im einfachen noch im quadratischen Verhältnisse abnehmenden Kraft der Abstossung, sondern erhielt für dasselbe eine Curve von der 5ten Ordnung. Seine Berechnung ist sehr weitläufig, allein BRANDES<sup>2</sup> hat nachher gezeigt, daß dieselbe unzulässig sey, und nach einer anderen, welche letzterer selbst mittheilt, sind die Resultate unter sich selbst so unvereinbar, daß man nicht hoffen darf, durch sie der gesuchten Wahrheit näher zu kommen, weswegen mir eine weitere Betrachtung derselben überflüssig scheint.

### 3. Elektrometrie durch unmittelbare Wägung.

Unter die am meisten geachteten und mit Recht zu schätzenden Versuche zur Bestimmung des Verhältnisses der Entfernung und der Stärke der elektrischen Abstossung gehören diejenigen, worin die letztere unmittelbar durch zugelegte Gewichtstücke gemessen wird. Solche sind die unlängst bekannten von SIMON, und die neuerdings zur Prüfung derselben von EGEN angestellten. Beide bedienten sich dazu einer sehr feinen Waage von möglichst isolirenden Substanzen, und eigends für diese verfertigter Gewichtstheilen. SIMON<sup>3</sup> verfertigte aus den feinsten Glasstäbchen, die er an einer Lampe so gerade wie möglich auszog, und ausgesuchte gleiche Stückchen an einander schmolz, einen zarten Waagebalken *gb*, über welchem er in der Mitte eine höchst feine Axe bei *a* anklebte, und unterhalb einen Zeiger *ah* anschmelzte. Die genaue rechtwinkliche Richtung der Zunge und des Waagebalkens gegen einander wurde vermittelt eines Bretes, auf welchem zwei Linien rechtwinklich auf einander gezogen waren, erhalten. Um das Gewicht der Zunge zu compensiren, wurde oberhalb derselben ein Stängelchen von Glas mit dem Metallknopfe *p* befestigt<sup>4</sup>. Der

1 Versuche und Beobachtungen zur näheren Kenntniß der Zambonischen trockenen Säule u. s. w. München 1820. 4.

2 Schweigg. J. N. R. V. 45.

3 G. XXVIII. 277. Ein Mangel des Simon'schen Apparates liegt wohl darin, daß er bloß auf vollständige Isolirung bedacht war. Egen's Apparat ist daher ungleich besser.

4 In der Figur ist der vordere Theil der gekrümmten Glasröhre,



Träger des Waagebalkens bestand aus einem gekrümmten Glasstabe CD, welcher unterhalb in einen hölzernen Fuß gekittet wurde, oberhalb aber die Pfannen für die Zapfen des Waagebalkens und in der Mitte den Gradbogen EF trug. Damit der Waagebalken einen hohen Grad der Beweglichkeit erhielt, ließ <sup>Fig. 153.</sup> SIMON die Axe desselben auf den beiden, an dem gekrümmten Glasstabe festgeklebten, und oben mit scharfen Schneiden zugeschärften, Stücken Gummilack b, c ruhen, und an dem Ende <sup>Fig. 154.</sup> g desselben befand sich das horizontale Querstäbchen ed, um die nachher zu erwähnenden, aus feinen gebogenen Drahtenden bestehenden, Gewichttheilchen daran zu hängen. Als Gegengewicht diente diesem die Kugel von Hollundermark b, welche 0,4 Z. im Durchmesser haltend am andern Ende so aufgesteckt wurde, daß ihr Centrum von der Mitte des Waagebalkens gleichweit abstand, als das Stängelchen ed am andern Ende, wonach also der vorher schon balancirte Waagebalken auf die Schneiden von Gummilack gelegt mit seiner Zunge genau auf 0° der Theilung einspielte. Es waren übrigens die Dimensionen dieses Apparates in rheinländischen Zollen: die Länge des Waagebalkens 8 Z.; die Stärke desselben an den Enden 0,02 Z., in der Mitte 0,04 Z.; die Stärke der Axen 0,005 Z.; die Länge der Zunge 4 Z.; die Stärke derselben oberhalb 0,02, unten 0,01 Z.; die ganze Länge der Tragstange 12 Z. Die Gewichte bestanden aus kleinen Ringen von feinem Drahte. Indem aber 0,1 Gran einen Ausschlag von 25 Graden der Theilung gab, also 0,01 Gran 2,5 Grade, von denen jeder  $\frac{1}{6}$  Lin. groß war, und wovon 0,25 noch genau genug geschätzt werden konnten, so betrug die Empfindlichkeit der Waage 0,001 Gran. Endlich gehörte zu diesem Apparat <sup>Fig. 152.</sup> noch der Stab AB mit dem Schieber cd, an welchem eine Kugel e von gleicher Größe und Beschaffenheit als die beschriebene b an dem Glasstäbchen f befestigt war. Der Träger AB selbst war ein calibrirter Glasstab, 0,3 Z. stark, der Schieber cd eine mit Sammet gefütterte Glasröhre, welche beim Verschieben durch ihre Reibung an jeder Stelle festblieb, und das 3 Zoll lange Glasstäbchen f war mit Gummilack, eben wie der Waagebalken, zu besserer Isolirung überzogen.

SIMON stellte seine Versuche auf die Weise an, daß er

---

sammt der Unterlage des Zapfens weggeschnitten, damit man auch hier dieses Knöpfchen sieht.

den beiden Kugeln, wenn sie sich (scheinbar) völlig berührten, und die Zunge des Waagebalkens auf  $0^\circ$  stand, Elektrizität mittheilte, worauf sie sich von einander entfernten. Vorläufige Versuche ergaben dann, daß die Grade, welche die Zunge zeigte, also auch der Abstand der Kugeln sich während 7 Minuten nicht merklich änderte, so daß also füglich jeder Versuch ohne eine merkbare Zerstreuung der Elektrizität beendet werden konnte. War dann der Ausschlag der Zunge gemessen, so wurden am andern Ende des Waagebalkens Gewichttheilchen angehängt, wodurch die Kugeln einander näher kamen, und ihre vergrößerte Repulsion mußte also nicht bloß den Ausschlag des Waagebalkens, sondern auch das vermehrte Gewicht desselben überwinden, so daß sich hieraus die Vermehrung der Repulsion finden liefs. Hierbei müßten eigentlich die Entfernungen der beiden Kugeln, oder welches einerlei ist, die Grade, welche die Spitze der Zunge des Waagebalkens durchlief, nach dem Sinus des Winkels gemessen werden; allein es ist oben unter 1, bei der Berechnung der Coulombschen Versuche gezeigt, daß man bis  $36^\circ$  die Bogen dreist statt der Sehnen, also für  $15'$  die Bogen statt der Sinus nehmen kann. Beträgt dann der Abstosungswinkel anfangs  $a$  Grade, nach dem Aufhängen von  $c$  Gewichttheilchen (deren jedes  $\frac{1}{100}$  Gran betragen muß, weil einem solchen Gewichte nach der oben angegebenen Untersuchung 1 Grad des Index zugehörte) aber  $b$ , so ist nach dem Coulombschen Gesetze des umgekehrten quadratischen Verhältnisses der Abstände, insofern die Entfernungen der Kugeln gleichfalls durch die Grade des Index gemessen werden,

$$a : b + c = b^2 : a^2.$$

Die Zunge des Waagebalkens zeigte nach Mittheilung der Elektrizität auf 10 Grade. SIMON hing, um sie auf  $5^\circ$  zurückzubringen, 35 Gewichttheilchen an, weil  $10 : 5 + 35 = 5^2 : 10^2$  fand aber daß hierdurch die Kugeln wieder zur Berührung gebracht wurden. Diese Erscheinung, welche nach mehrmaliger Wiederholung SIMON bewog, das Coulombsche Gesetz für unrichtig zu halten, und zu dem des umgekehrten einfachen Verhältnisses der Entfernungen überzugehen, erklärt sich sehr einfach aus der Vertheilung der Elektrizität über die Kugeln. Indem nämlich der Hebelarm des Waagebalkens eine gleiche Länge hatte, als die Zunge desselben, so gaben die Grade, deren jeder  $\frac{1}{6}$  Lin. betrug, zugleich den absoluten Abstand beider Ku-

geln =  $4\frac{1}{2}$  Linien. Die Summe ihrer gemeinschaftlichen Halbmesser betrug aber 4,8 Linien, und war also gröfser, als ihr Abstand, die Mittelpuncte ihrer elektrischen Wirkungssphären mußten also über ihre geometrischen Mittelpuncte hinausgerückt werden, und indem dieses bei zunehmender Annäherung stets mehr geschah, so mußten sie endlich zur Berührung kommen. SIMON fand nachher durch mühsame Versuche, daß für  $c=15$  die Entfernung auf die Hälfte herabkam, welches dann nach der Formel

$$10 : 5 + 15 = b^x : a^x$$

den Exponenten  $x=1$  giebt, also den Beweis enthält, daß die elektrischen Repulsionen im einfachen Verhältnisse der Entfernungen abnehmen. Weil es aber zu viele Zeit raubte, die Entfernungen jedesmal auf die Hälfte herabzubringen, so elektrisirte SIMON die Kugeln mit verschiedener Intensität, bemerkte die Abstofsung, hing willkürliche Gewichte an das andere Ende des Waagebalkens, bemerkte die Grade der Abstofsung, welche die Spitze der Zunge dann zeigte, und berechnete hiernach das fragliche Gesetz. Unter 20 Versuchen jedoch, welche nach der Hypothese des einfachen Verhältnisses der Abstofsung berechnet sind, giebt nur einer gar keine Differenz zwischen der Beobachtung und Rechnung, zwei geben positive, 17 dagegen negative Differenzen, unter denen einige sehr bedeutend sind, so daß also auch nach diesen Versuchen, wenn sie auf die angegebene fehlerhafte Weise berechnet werden, das aufgestellte Gesetz als nicht genau richtig erscheinen muß.

SIMON bemerkte schon bei der Anstellung seiner Versuche, daß die wirklichen Entfernungen der Kugeln von einander geringer wurden als die berechneten, wenn dieselben durch aufgelegte Gewichte in grössere Nähe kamen. So hätten sie durch 21 Gewichttheilchen auf einen Abstand von 4 Graden kommen müssen, gingen aber 3,5 Grade herab, welches also einen Unterschied von  $0^{\circ},5$  oder fast eine halbe Linie gab. Er selbst leitete dieses von einem Zurückdrängen der Elektricität über die Nichtleiter ab, GILBERT aber richtiger von einer Entfernung der Mittelpuncte ihrer Wirkungssphären. Als letzterer dieses dem ersteren angegeben hatte, gestand auch dieser die Richtigkeit dieser Ansicht zu, versicherte aber, daß aus diesem Grunde kleinere Kugeln und noch mehr bloße Scheiben genauere Resultate gäben, beide von ihm zu Versuchen benutzt wären, und



dann um so bestimmter das von ihm aufgefundenene Gesetz bestätigt hätten. Hiernach urtheilte also GILBERT, und so mußten auch die übrigen Physiker annehmen, daß ein auf so einfachem Wege durch unzweideutige Versuche gefundenes Gesetz das richtige sey. Merkwürdig ist es dabei, daß GILBERT durch die angegebenen Betrachtungen nicht auf den Gedanken kam, es müsse die Entfernung überhaupt nicht nach dem Abstände der Oberflächen der Kugeln, sondern ihrer Mittelpunkte berechnet werden, welche zugleich die Centra ihrer elektrischen Wirkungssphären seyen, um so mehr, als COULOMB schon auf diese Weise seine Messungen angestellt hatte. Ich gestehe gern, daß mir früher dieser Einwurf nicht in den Sinn gekommen ist, weil ich Versuche nicht nochmals prüfen zu müssen glaubte, welche durch so gewiegte Physiker bewährt gefunden waren, und so mag es vielen andern gleichfalls ergangen seyn.

Um so verdienstlicher ist es, daß EGEN<sup>1</sup> nicht bloß diesen Fehler aufgedeckt, sondern auch mit Rücksicht auf denselben die sämtlichen Beobachtungen von Neuem berechnet hat. Die Summe der Halbmesser beider Kugeln betrug 0,4 Z., also  $4,8 \times \frac{1}{8} = 5,76$  oder in runder Zahl 5,8 Grade, und diessnach die Abstände  $a + 5,8$  und  $b + 5,8$  Grade. Bleibt aber der Exponent des umgekehrten Verhältnisses der Abstände vorläufig unbestimmt, so ist

$$(a + 5,8)^x : (b + 5,8)^x = b + c : a$$

woraus

$$x = \frac{\log. (b + c) - \log. a}{\log. (a + 5,8) - \log. (b + 5,8)}$$

Hiernach hat EGEN die Simon'schen Versuche berechnet, und die folgenden Werthe für  $x$  erhalten, wobei die letzte Columnne unter  $\Delta$  angiebt, um wieviel  $b$  vergrößert werden muß, damit  $x = 2$  werde.

---

<sup>1</sup> a. a. O.

No.	a	b	c	x	$\Delta$
1	11°,5	7°,5	10	1,6	0°,7
2	15,0	9,5	15	1,6	0,9
3	13,25	7,5	15	1,5	1,3
4	11,0	6,0	14	1,7	0,7
5	13,5	7,5	15	1,4	1,6
6	7,25	3,75	10	2,0	0,0
7	16,0	9,0	20	1,6	1,4
8	8,0	3,5	10	1,2	1,3
9	13,75	6,0	25	1,6	1,2
10	15,0	6,5	25	1,7	0,7
11	10,0	5,0	15	1,8	0,4
12	11,25	5,0	20	1,8	0,6
13	12,5	4,5	30	1,7	0,7
14	8,25	2,75	20	2,0	0,0
15	7,75	2,5	15	1,7	0,7
16	12,5	3,5	35	1,7	1,1
17	11,25	3,0	35	1,8	0,5
18	6,75	1,0	15	1,4	1,3
19	11,75	1,5	45	1,6	1,6
20	7,75	0,5	20	1,3	2,0

Die erhaltenen Werthe von  $x$  zeigen, daß die Versuche mit dem Coulomb'schen Gesetze keineswegs im Widerspruche sind, vielmehr dasselbe bestätigen, auch geht die Genauigkeit des Beobachters daraus hervor, daß der Theorie gemäß die Werthe von  $\Delta$  soviel größer sind, je weiter die beiden Ausschläge der Waage aus einander liegen, und je näher die Kugeln nach aufgelegten Gewichten einander kommen. Eine zweite Reihe von 18 Versuchen, welche SIMON angestellt, und EGEN gleichfalls nach der angegebenen Formel berechnet hat, giebt noch genauere Uebereinstimmung mit dem Coulomb'schen Gesetze. Die übrigen, zu derselben Reihe gehörigen 15 Versuche geben allerdings größere Abweichungen, allein sie sind auch den angegebenen Fehlern am meisten unterliegend, weil die anfängliche Entfernung bei allen 15 Grade betrug. Die ersten 18 dagegen geben folgende Werthe;

No.	a	b	c	x	$\Delta$
1	10°	9°	2,1	1,6	0°,2
2	10	8	4,5	1,6	,3
3	10	7	7,3	1,7	0,4
4	10	6	10,6	1,7	0,5
5	10	5	15,0	1,8	0,4
6	10	3,5	21,0	1,7	0,8
7	10	1,75	30,3	1,6	1,3
8	10	0,0	48,0	1,6	1,4
9	12	11	2,0	1,4	0,3
10	12	10	4,4	1,5	0,4
11	12	9	7,0	1,6	0,6
12	12	8	10,0	1,6	0,7
13	12	7	13,5	1,6	0,8
14	12	6	18,0	1,7	0,8
15	12	5	23,8	1,8	0,7
16	12	3,5	32,0	1,7	1,0
17	12	1,75	45,0	1,6	1,4
18	12	0,0	70,0	1,6	1,6

Sollten die sämmtlichen Versuche mit dem von SIMON aufgestellten Gesetze in Uebereinstimmung gebracht werden, so erforderte b bei allen eine Verminderung von etwa 3 Graden, welche anzunehmen nirgend ein wahrscheinlicher Grund vorhanden ist.

EGEN verfertigte sich zur Controlirung der Simon'schen Versuche und weiterer Prüfung des Coulomb'schen Gesetzes eine ähnliche Waage, als diejenige war, deren sich SIMON bedient hat. Der eine Arm des Waagebalkens bestand aus Messingdraht, um den Schwerpunkt willkürlich verändern zu können, der andere aus Gummi-Lack, jeder 3,5 rheinl. Decimalzolle lang. Als Axe dienten zwei feine Nähnadelspitzen, welche vermittlest etwas Gummi-Lack an den Waagebalken gekittet wurden, und auf Achatplatten sich leicht bewegten. An dem Arme von Gummilack befand sich eine Korkkugel 0,335 Dec. Zoll im Durchmesser haltend, am andern der kleine Draht zum Tragen der Gewicht-Ringe, und so wog er 1,522 Gramm. Die Ausschläge der Waage maßt EGEN an einer verticalen Eintheilung, wovon jeder Theil 0,05 Decimalzoll betrug. Hiervon konnte der vierte Theil geschätzt werden, welcher 0,00001 Gramm zu



gehörte, so daß also diese Waage über 5 mal empfindlicher war als die Simon'sche, aber dennoch durch die feinste Coulomb'sche 24 mal, und durch die 16 mal weniger empfindliche  $\frac{1}{4}$  mal übertroffen wurde. Ein zur Waage gehöriger Stab trug eine vierkantige Messingstange, auf welcher ein Schieber sanft auf und ab bewegt werden konnte. An diesem Schieber war ein 4 Dec. Zolle langer Arm von Gummi-Lack befestigt, und an dessen Ende eine Korkkugel gleichfalls von 0,335 Dec. Zoll Durchmesser. Die Gewichttheilchen bestanden aus Drahtstücken von einer besponnenen Guitarresaiten, 0,034 Dec. Zoll lang, und gaben jeder im Mittel 1,7 Theile des getheilten Mafses Ausschlag. Weil aber letzterer nicht constant war, so wurde er jederzeit nach 4 bis 5 Versuchen aufs Neue geprüft.

Beim Experimentiren stand die Waage in einem Glaskasten. Nachdem sie zur Ruhe gekommen war, wurde ihr Stand abgelesen, die Kugel am Schieber mit ihr seitwärts in gleiche Höhe gebracht, der Stand des Schiebers genau bezeichnet, dann in die Höhe gerückt, seine Kugel genau lothrecht über die des Waagebalkens gebracht, und die Entfernung beider von einander bemerkt. Beide Kugeln wurden dann gleichnamig elektrisirt, und das andere Ende des Waagebalkens mit so viel Gewichten beschwert, bis der vorige Stand ohngefähr wieder hergestellt war. Dann wurde die Kugel des Schiebers um eine bekannte Größe erniedrigt, die Menge der Gewichtstücke vermehrt, bis der Waagebalken ohngefähr wieder auf seinen vorigen Stand zurückgekommen war, in beiden Fällen wurde der Stand des Waagebalkens genau abgelesen, wodurch also beide Abstände und beide Belastungen gegeben waren. Jeder Versuch dauerte etwa 20 Minuten, zwischen dem ersten und zweiten Einspielen der Waage vergingen aber höchstens 2 Minuten, und da die Elektrizität sich binnen 5 Minuten nicht merklich zerstreute, so können sonach die erhaltenen Werthe für hinlänglich genau gelten. Von allen mislangen nur 3, mitgetheilt hat EGEN aber nur die bei größeren Entfernungen der Kugeln angestellten. Die ersten 11 Versuche wurden mit schwacher, die folgenden 4 mit stärkerer und die letzten 5 mit noch stärkerer Elektrizität gemacht. EGEN hat in der sechsten Columne die Correction der ersten Belastung angebracht, welche erforderlich gewesen wäre, um das Coulomb'sche Gesetz genau zu geben. Er bemerkt hierbei, daß diese Correctionen zuerst die Beobachtungsfehler der beiden Ent-

fernungen und Belastungen enthalten, dann die Gröfse, um welche auch hierbei die Mittelpunkte der elektrischen Repulsion über die geometrischen Mittelpunkte der Kugeln hinausgerückt wurden, und wenn man dann bedenkt, daß 0,1 eines Gewichttheilchens aus einem Drahtstückchen besteht, welches mit blofsen Augen nur auf hellem Grunde noch sichtbar ist, daß ferner das Ansetzen von einigen Sonnenstäubchen, die Veränderung der Temperatur und des Feuchtigkeitszustandes der Luft das Gleichgewicht der Waage stören mußten, so wird man nicht blofs die Genauigkeit der Versuche zu schätzen wissen, sondern auch gestehen müssen, daß diese mit unter die feinsten gehören, welche die physikalische Literatur aufzuweisen hat.

Die folgende Tabelle giebt die Uebersicht derselben, wobei die Entfernungen in Theilen angegeben sind, deren 200 auf einen rheinl. Decimalzoll gehen, die Belastungen aber in den angegebenen Gewichttheilen, wovon  $8,4 = 0,001$  Gramm betragen.

No.	Erste Entf.	Zweite Entf.	Erste Belastung	Zweite Belastung	Correct. der ersten Belastung	x
1	276	211	0,9	1,3	—0,03	1,4
2	263	204	0,9	1,4	—0,1	1,7
3	256	189	1,2	1,8	—0,2	1,4
4	263	220	1,8	2,7	+0,1	2,3
5	267	201	2,8	5,8	+0,4	2,5
6	207	123	2,5	7,1	0,0	2,0
7	243	156	2,6	6,3	0,0	2,0
8	313	173	2,6	7,3	—0,4	1,8
9	298	175	2,6	8,3	+0,3	2,2
10	312	151	2,6	10,7	—0,1	2,0
11	251	163	2,7	6,6	0,0	2,0
12	326	231	3,0	6,5	+0,2	2,2
13	226	151	4,6	9,1	—0,5	1,7
14	220	148	6,2	12,9	—0,3	1,9
15	271	173	7,3	16,2	—0,5	1,9
16	209	159	10,0	16,1	—0,5	1,8
17	217	159	10,9	20,9	0,0	2,0
18	228	187	11,4	16,4	—0,5	1,9
19	209	159	12,6	21,9	0,0	2,0
20	239	133	13,0	40,5	—0,3	1,9

Der mittlere Exponent für die ersten 11 Versuche beträgt 1,94, für die zweiten 4 aber 1,92 und für die letzten 5 gleichfalls

1,92. **EGEN** meint, es komme auch hierbei noch stets der Einfluß der ungleichen Vertheilung der Elektricität über die Oberfläche der Kugeln in Betrachtung, und man könne überhaupt die äußern Einflüsse bei diesen Waagen weniger vermeiden, auch ihre Feinheit nicht so gut vergrößern, als bei der **Coulomb'schen** Drehwaage. Allein die Schwierigkeiten und Störungen sind wohl bei beiden Apparaten gleich groß, und überhaupt ist **EGEN** dem Exponenten des Verhältnisses der Abstofsung eben so nahe gekommen als **COULOMB**. Dafs er nicht wirklich 2 als mittleres Resultat erhalten hat, liegt daran, dafs sich doch stets ein Theil, wenn auch nur ein geringer, der Elektricität zerstreuet. In allen Versuchen ist *a* zuerst und *b* zuletzt gemessen. Würden einmal 20 Versuche in umgekehrter Ordnung angestellt; so würde wahrscheinlich *b* um so viel gröfser und *a* um so viel kleiner werden, dafs hiernach der mittlere Exponent eben so viel gröfser als 2 würde, als er hier kleiner ist.

#### 4. Elektrometrie durch die Elongationswinkel lothrecht herabhängender Pendel.

Auf diese Weise sind die ersten, und seitdem auch die meisten elektrometrischen Versuche angestellt, ohne dafs jedoch die bei weitem grölste Zahl derselben als nur mehr genügend gelten kann. Fast alle im vorhergehenden Artikel beschriebene Elektrometer beruhen auf dem Grundsatz, dafs die Kraft der elektrischen Abstofsung durch den Winkel gemessen werden könne, welchen die sich abstofsenden Körper mit einander bilden, obgleich die meisten derselben nur als Elektroskope zu betrachten, und zu eigentlichen Messungen nicht brauchbar sind. Im Allgemeinen lassen sich indess die hierher gehörigen Elektrometer unter zwei Classen bringen, nämlich zuerst diejenigen, bei welchen die Elektricität über die Oberfläche des ganzen elektrometrischen Körpers verbreitet ist, und diejenigen, bei welchen sie blofs auf der Oberfläche von Kugeln zurückgehalten wird. Eine nähere Betrachtung beider wird ergeben, in wie fern sich nur die letzteren zu einer sicheren und leichten Elektrometrie eignen.



**A. Messung mit Elektrometern, bei denen die Elektricität über die ganze Oberfläche der elektrometrischen Körper verbreitet ist.**

Unter diese Classe gehören hauptsächlich als eigentliche elektrometrische Versuche diejenigen, welche J. T. **MAYER**<sup>1</sup> zur Prüfung des Coulomb'schen Gesetzes angestellt hat, und worauf das Publicum wegen der geübten Fertigkeit jenes berühmten Physikers im Experimentiren und seiner Gewandtheit in der genauen Berechnung der erhaltenen Resultate mit Recht ein vorzügliches Gewicht gelegt hat. Der Apparat, dessen sich **MAYER** bediente, bestand aus dem eigentlichen Elektrometer, Fig. 152. einem sehr dünnen Grashalmchen  $\alpha\beta$ , 4 Z. lang und nur  $\frac{1}{4}$  Gran schwer, welches in der zarten Welle  $c$  befestigt, nur in der verticalen Ebene sehr leicht beweglich war, indem die Welle  $c$  vermittelt höchst zarter stählerner Axen in den genau polirten Vertiefungen  $v v$  mit verschwindender Reibung gedreht werden konnte. Dieses Halmchen hing an der messingenen, einige Linien breiten, Stange  $cd$  herab, welche durch den rechtwinklich gebogenen isolirenden Glasstab  $def$  getragen wurde. Mit der messingnen Stange  $cd$  in unmittelbarer Berührung war der Messingdraht  $gk$ , welcher 0,5 Lin. dick durch die Glasröhre  $mn$  ging. Letztere ruhte auf dem lackirten hölzernen Stabe  $ih$ , welcher nebst dem Glasstabe  $def$  in das Bret  $LN$  eingelassen war. Ein Bleigewicht  $C$  gab diesem hinlängliche Festigkeit, und vermittelt der Schrauben  $\mu, \mu, \mu, \mu$  konnte es gestellt werden, um der Messingstange  $cd$  die genaue lothrechte Richtung zu geben. Durch den Knopf  $k$  und die Kette  $kr$  stand das Elektrometer mit der 4 bis 5 F. davon entfernten Flasche  $A$  in Verbindung, welche durch einen mit einer isolirenden Handhabe versehenen Leiter geladen wurde, und dann eine Abstossung des Halmchens  $\alpha\beta$  bewirkte. Aus der GröÙe dieses Abstossungswinkels bei wechselnder Intensität der elektrischen Spannung berechnete dann **MAYER** das Gesetz der elektrischen Abstossung nach der Hypothese, daß die Stärke derselben dem umgekehrten einfachen oder quadratischen Verhältnisse der Entfernung proportional sey.

---

<sup>1</sup> Comment. Soc. Reg. Sc. Gott. recent. Vol. V. ad A. 1819 — 22. p. 91 ff.

Um für diesen Zweck ein bestimmtes Maß festzusetzen, nahm MAYER als Einheit diejenige Abstossung an, wenn der Abstossungswinkel  $\beta c d = 90^\circ$  betrug, wodurch manche Gröfsen, namentlich auch das Gewicht des Hähmchens aus den Formeln für die Berechnung wegfallen, und letztere daher geschmeidiger werden. Hatte das Elektrometer diesen Stand erreicht, welcher also die Spannung der Elektrizität in der Flasche A als Einheit ausdrückte, und durch  $\gamma$  bezeichnet wird, so wurde mittelst des isolirten Entladers eine zweite Flasche B von nahe gleich grofser innerer Belegung aus dem Knopfe der ersten Flasche geladen, unter der Voraussetzung, dafs sich dann die Elektrizität in beide Flaschen gleichmäfsig vertheilen müsse, wonach also nur  $\frac{1}{2} \gamma$  in der ersteren A zurückblieb. Nachdem darauf B mit gehöriger Vorsicht entladen war, wurde sie abermals an A geladen, und dadurch der in dieser noch vorhandene Rest von  $\frac{1}{2} \gamma$  abermals halbt, und in dieser geometrischen Progression fort, wobei jedesmal der Winkel gemessen wurde, welcher diesemnach einer elektrischen Spannung  $= \gamma; \frac{1}{2} \gamma; \frac{1}{4} \gamma; \dots$  zugehörte. Letzteres findet jedoch nur unter der Bedingung statt, dafs die Belegung von A der von B ganz gleich ist. Bei den von MAYER gebrauchten Flaschen war dieses nicht der Fall, allein es ergibt sich bald, dafs dennoch die Werthe von  $\gamma$  leicht gefunden werden können, wenn die Belegung von A  $= S$ ; die von B  $= s$  genannt, und dann statt der vorigen Gröfsen die folgenden, nämlich  $\gamma; \frac{S}{S+s} \gamma; \left(\frac{S}{S+s}\right)^2 \gamma; \left(\frac{S}{S+s}\right)^3 \gamma \dots$  in Rechnung genommen werden. Heifst dann allgemein die abstossende Kraft der Elektrizität  $\frac{1}{m} \gamma = \gamma'$ , und wird für diese und den ihr zukommenden Abstossungswinkel  $= \varphi$  eine Gleichung unter der Voraussetzung gesucht, dafs jeder Punct des Grashähmchens von jedem Puncte des messingenen Stabes  $c d$  im umgekehrten quadratischen Verhältnisse der Entfernung abgestofsen werde, oder dafs, die abstossende Kraft  $= p$ , die Entfernung  $= z$  genannt,  $p = \frac{\gamma}{z^2}$  sey, so findet MAYER durch eine vollständige analytische Entwicklung, welche hier in ihrer ganzen Ausdehnung mitzutheilen zu viel Raum erfordern würde, dafs

$$1. \frac{\gamma'}{\gamma} \text{ oder } \frac{1}{m} = \left( \frac{\sin. 22^\circ,5 \sin. \varphi}{\sin. (45^\circ - \frac{1}{4} \varphi)} \right)^2$$

sey, für denjenigen Fall aber, wenn  $p = \frac{\gamma}{z}$ , oder die Abstossung dem einfachen Verhältniß der Entfernung proportional ist, wird

$$2. \frac{\gamma'}{\gamma} \text{ oder } \frac{1}{m} = \frac{\text{Log. } (2 \sin. 45^\circ)}{\text{Log. } (2 \sin. \frac{1}{4} \varphi) + \beta (180^\circ - \varphi) \text{ Cot. } \varphi}$$

wobei  $\beta = 0,00379$  ist, und vorausgesetzt wird, daß das Grashälmmchen  $\beta c$  genau so lang als die Messingstange  $cd$  sey. **MAYER** berechnet dann im Voraus nach beiden Hypothesen diejenigen Spannungen, welche den Abstosungswinkeln von 5 zu 5 Graden zugehören, und stellt sie in folgender Uebersicht zusammen.

Winkel $\varphi$	Spannung		Winkel $\varphi$	Spannung	
	nach 1	nach 2		nach 1	nach 2
5	0,0023	0,0231	50	0,2977	0,4422
10	0,0098	0,0520	55	0,3651	0,5065
15	0,0225	0,0860	60	0,4393	0,5732
20	0,0414	0,1247	65	0,5199	0,6419
25	0,0668	0,1679	70	0,6065	0,7123
30	0,0986	0,2154	75	0,6989	0,7835
35	0,1378	0,2677	80	0,7952	0,8556
40	0,1839	0,3220	85	0,8960	0,9279
45	0,2372	0,3805	90	1,0000	1,0000

Um die Nähe eines nach Graden getheilten Quadranten und zugleich die des Beobachters selbst zu vermeiden, stellte **MAYER** eine Tafel mit ihrer Ebene derjenigen Ebene parallel, in welcher sich das Grashälmmchen bewegte, in einen Abstand von 4 bis 5 Fuß hinter diese, trug mit einem Radius von 2 Fuß einen in Grade getheilten Quadranten auf jene Tafel, brachte das Auge in die gehörige Entfernung, und projecirte die Winkel des Grashälmmchens mit der Stange  $cd$  auf die Theilung der Tafel, um sie auf diese Weise ohne die sonst unvermeidliche Störung vermittelst einer Lorgnette abzulesen.

Weil bei jeder Entladung der Flasche A auf die mitgetheilte Ladung der Drähte Rücksicht genommen werden mußte, so wählte **MAYER**, um die letztere GröÙe verschwinden zu machen, große Flaschen, deren inwendige Belegung nahe 4 Par.



Quad. Fuls betrug. Ganz gleiche konnte er indess nicht erhalten, fand aber  $A = 470$  Par. Quadratzoll,  $B = 440$ . Vorläufige Versuche zeigten, daß sich der Elongationswinkel des Grashälmschens, während einer ganzen Minute um keine meßbare Gröfse änderte, und da die Zeit einer ganzen Beobachtung nicht länger als 2 Minuten dauerte, so kann der Einfluß der Zerstreuung der Elektricität während dieser Zeit füglich vernachlässigt werden. Uebrigens verstattete die Leichtigkeit des Grashälmschens, daß schon bei mäßigen Ladungen eine Abstofsung von 90 Graden erfolgte. Im Mittel aus mehr als 50 Versuchen erhielt MAYER für die elektrischen Abstofsungskräfte  $= 1; \frac{1}{4}; \frac{1}{4}; \frac{1}{8}; \frac{1}{16}$  die Winkel  $= 90^\circ; 55^\circ,5; 34^\circ,6; 20^\circ,2; 11^\circ,8$ . Nimmt man aber bei jenen ersteren Gröfsen auf die ungleichen Belegungen Rücksicht, wonach die Elektricitäten im Verhältniß von  $\frac{S}{S+s} = \frac{47}{91}$  vertheilt wurden, und sucht die zugehörigen Werthe durch eine einfache Interpolation aus den vorstehenden Tabellen, so gehören folgende Werthe zusammen.

Spannung nach der	berechneter Elevationswinkel		beobachteter Winkel
	nach 1	nach 2	
1ste Verth. $= \left(\frac{47}{91}\right)^1 = 0,516$	64,6	55,8	55,5
2te Verth. $= \left(\frac{7}{91}\right)^2 = 0,266$	47,3	35,0	34,6
3te Verth. $= \left(\frac{47}{91}\right)^3 = 0,137$	34,5	21,5	20,2
4te Verth. $= \left(\frac{47}{91}\right)^4 = 0,070$	25,1	12,6	11,3

Die Resultate der Versuche stimmen so genau mit der zweiten Hypothese überein, daß MAYER nicht anstand, dieser beizutreten, und da außerdem auch die früheren Versuche von SIMON diese bestätigten, die von PARROT und von v. YELIN aber dieselbe gleichfalls unterstützten, so war es natürlich, daß die Physiker im Allgemeinen diese entweder annahmen, oder die Frage mindestens bei so gewiegten widersprechenden Auto-

ritäten als zweifelhaft ansahen. EGEN<sup>1</sup> war, so viel ich weiß, der erste, welcher sich entschieden für COULOMB's Hypothese erklärte, und daher gegen die Gültigkeit dieser Versuche einige gegründete Zweifel beibrachte.

1. MAYER habe die Vertheilung der Elektricität im Grashalmchen und im Messingstabe als gleichförmig angenommen, allein Flasche, Zuleitungsdraht und Elektrometer bilde einen so unregelmäßigen Körper, daß man hierüber gar nicht entscheiden könne, und eine Berechnung derselben ganz unmöglich sey. Wahrscheinlich werde die Schicht der Elektricität nach den Enden  $\beta$  und  $d$  zu dichter, wie dieses bei dünnen Cylindern und schmalen Streifen der Fall sey, allein dieses entscheide noch mehr für die zweite Hypothese, weil bei einer Anhäufung aller Elektricität an diesen Enden die Repulsionskräfte sich nach der ersten Hypothese wie die Cubi der Entfernungen<sup>2</sup>, nach der zweiten wie die Quadrate derselben verhalten müßten, da sie sich den Beobachtungen nach fast wie die einfachen Entfernungen verhielten. Eine Berechnung gab EGEN daher unter dieser Voraussetzung nur nahe 0,5 als den Exponenten des Verhältnisses des Abstandes, und er sieht dieses Ganze daher nur als eine Einwendung gegen die Zulässigkeit der Versuche überhaupt an.

Hiergegen läßt sich aber mit Grunde der Zweifel erheben, daß eben die Versuche die Ungültigkeit dieser Einwendung erwiesen, indem eine Abänderung der Voraussetzung noch weiter vom Coulomb'schen Gesetze entferne. Mir scheint vielmehr nicht sowohl aus der ungleichen Vertheilung der Elektricität in Beziehung auf die Enden des Elektrometers ein Einwurf gegen die Gültigkeit der Versuche zu folgen, indem zwar allerdings die Anhäufung hier größer seyn mußte, welches aber bei der Länge des Grashalmes mehr verschwindet, als vielmehr in einer Anhäufung derselben an den Kanten des Messingstabes  $c d$ . Es ist in der Abhandlung die Breite und Dicke desselben nicht genau angegeben, auch nicht gesagt, ob die Kanten abgerundet waren oder nicht, und obgleich Letzteres zu vermuthen ist, so kann es doch nicht bedeutend gewesen seyn, da dieser Theil des Elektrometers ein Blech von einigen Linien breit (*lamina*

---

1 Poggendorf Annal. V. 285.

2 S. unten B.

metallica, aliquot lineas lata) genannt wird. Die Breite von einigen Linien ist immer nicht unbedeutend gegen den sehr geringen Durchmesser des Grashälms, und da sich *an den Kanten* dieses Bleches die Elektricität vorzüglich anhäufen mußte, so wuchs die abstossende Kraft derselben mit der Größe des Winkels  $\varphi$ , wonach die gemessenen Elongationswinkel allerdings kleiner ausfielen, als sie nach der Coulomb'schen Hypothese seyn mußten<sup>1</sup>.

2. Die Vertheilung der Elektricität im Elektrometer ist, wie EGEN ganz richtig bemerkt, nicht bloß ungleichförmig, sondern auch mit dem Winkel  $\varphi$  veränderlich. Weil nämlich die Vertheilung von der Form der Oberfläche abhängt, so muß sie sich mit dieser verändern, also wenn  $\alpha\beta$  gegen  $cd$  in eine andere Lage kommt, und namentlich muß die Größe der elektrischen Repulsion mit der Verminderung des Winkels  $\varphi$  abnehmen. Liegt nämlich  $\alpha\beta$  auf  $cd$ , so enthalten beide Körper nicht viel mehr Elektricität, als früher  $cd$  allein enthielt, weil die Oberfläche des Bleches durch die des Grashälms nur unbedeutend vermehrt wird. So wie aber  $\varphi$  wächst, häuft sich eine bedeutende Menge Elektricität auf  $\alpha\beta$  an, und wird insbesondere nach der Spitze  $\beta$  hingedrängt, weswegen die Abstosungswinkel stets um so kleiner werden, je näher beide einander rücken, und merklich kleiner, als sie bei einer stets gleichen Vertheilung seyn würden.

3. Aus mehreren Gründen, sagt EGEN, konnte der Rest der in der Flasche A zurückbleibenden Elektricität geringer werden, als bei der Berechnung vorausgesetzt wird. Die Elektricität vertheilt sich nämlich nicht nach der Oberfläche zweier Leiter, sondern wenn die Leiter ähnliche Körper sind, so erhält der kleinere verhältnißmäßig mehr Elektricität, als der größere. Aus diesem Grunde wurde bei jeder Vertheilung mehr als  $\frac{1}{11}$  der vorhandenen Elektricität entzogen. Weniger ist der Verlust an Elektricität durch den Entlader und durch die Zerstreuung in die Luft in Anschlag zu bringen.

---

1 EGEN a. a. O. p. 88. hat durch Berechnung gefunden, daß die Breite des Bleches von keinem meßbaren Einflusse seyn konnte. Dieses ist allerdings richtig, sofern bloß von der Breite desselben die Rede ist. Betrachtet man dasselbe aber als kantig, und die Kanten nicht abgerundet, so ist die größere Dichtigkeit der Elektricität auf diesen Kanten allerdings von einigem Einflusse.



Ich gestehe, daß ich diesem Einwurfe, so wie er hier aufgestellt ist, nicht beitreten kann. Allerdings findet eine den Größen der Oberflächen nicht genau proportionale Vertheilung der Elektricität statt, wenn ungleich große leitende Körper mit einander in Berührung kommen, deswegen weil sie sich nach POISSON's und COULOMB's Untersuchungen stärker auf den dünneren Theilen der Leiter anhäuft; allein bei MAYER's Versuchen ist bloß von Oberflächen auf isolirenden Glasscheiben die Rede, und da leidet es wohl keinen Zweifel, daß bei einer in zwei ungleiche Theile zerschnittenen Belegung die Menge der Elektricität eines jeden der Theile seiner Ausdehnung proportional gefunden werden würde. Die Sache hätte sich leicht controliren lassen, wenn MAYER bei einem oder einigen Versuchen die Flaschen verwechselt, und A mit B vertauscht hätte. Mir scheint indess die Flasche überhaupt nicht für Versuche dieser Art geeignet zu seyn, weil man von der Stärke, womit sie einen Theil der mitgetheilten Elektricität gebunden hält, nie versichert seyn kann. Ich habe nämlich sehr oft bei einer Flasche mit beweglichen Belegungen (den Wilke'schen Platten) die Erscheinung beobachtet, daß sie länger als eine Viertelstunde hindurch ganz als Elektrophor wirkte, d. h. daß nach dem Losschlagen derselben und gleichzeitiger Berührung beider Belegungen mit zwei Fingern der nämlichen Hand die obere isolirt abgehobene Belegung einen merklichen Funken gab, und diesen Versuch habe ich wohl hundertmal nach einander wiederholt, ohne sehr bedeutende Verminderung des Funkens nach dem Aufheben der oberen Belegung<sup>1</sup>. In diesem Falle war also die Spannung der verbundenen Belegungen fast = 0 bei vorhandener starker Elektricität. Wenn man also annimmt, daß die Flasche A die genannte Eigenschaft gleichfalls gehabt habe, die Flasche B dagegen nicht, so konnte letztere der ersteren die freie Elektricität in einem stärkeren Malse entziehen, die gebundene aber am Elektrometer gar keine oder nur geringe Spannung zeigen. Dieser Einwurf kommt zum Theil mit demjenigen überein, welchen EGEN

4. gegen die angegebenen Versuche geltend macht, nämlich daß man nicht versichert seyn kann, ob das Glas beider Flaschen gleich dick war. Bezeichnet man bei einem Conden-

---

<sup>1</sup> Vergl. *Elektrophor*.

sator<sup>1</sup> die auf der einen Seite freie Elektricität mit E, die freie und gebundene zusammen mit E', so ist  $E : E' = 1 - m^2 : 1$ , wobei m anzeigt, welchen Theil von E die auf der entgegengesetzten Seite gebundene Elektricität ausmacht. Der Werth von m hängt bei Flaschen lediglich von der Dicke<sup>2</sup> des Glases ab, und hat auf die Ladung E' einen sehr bedeutenden Einfluß, so daß E in zwei Flaschen gleich, E' aber verschieden seyn kann.

Die hier beigebrachten Einwürfe sind allerdings von der Art, daß sie das Vertrauen zu den angegebenen Versuchen bedeutend schwächen müssen, obgleich die genaue Uebereinstimmung aller mit dem zweiten Gesetze sehr merkwürdig ist. In dem Umstande übrigens, daß das eigentliche Centrum des elektrischen Wirkungskreises in den Theilen dieses Elektrometers nicht füglich genau bestimmt werden kann, liegt ein Hauptgrund gegen seine Anwendbarkeit zu Messungen; sonst ließe sich dasselbe gebrauchen, wenn man große Kugeln statt der Flaschen anwendete, und mit beiden einen ganz gleichen elektrometrischen Apparat verbände.

Außer den angegebenen Versuchen sind keine bedeutende, mit Elektrometern von der genannten Art angestellte, bekannt geworden, elektroskopische Beobachtungen dagegen und vergleichende Messungen der Stärke der erhaltenen Elektricität, an dem nämlichen Instrumente gemacht, sind in Menge vorhanden. Als Meßwerkzeuge gehören hierher die gesammten Blattgold-elektrometer, bei denen man jedoch nur im Allgemeinen von einer größeren Entfernung eines einzigen Blättchens vom zurückstossenden Körper, oder von der größeren Divergenz beider Blättchen von einander auf eine größere Stärke der elektrischen Spannung schliessen kann. Sollte eine wirkliche Messung damit statt finden, so müßte außer dem Abstossungswinkel noch das Gewicht der Blättchen nebst ihrer Steifheit bekannt seyn, und es müßten nicht bloß diese Größen, sondern auch die Breite derselben bei der Auffindung einer Formel zu ihrer Berechnung berücksichtigt werden. Es würde dieses indess zu sehr verwickelten Rechnungen führen, und da dieselben außerdem für jedes einzelne Instrument aufs Neue angestellt werden müßten,

---

<sup>1</sup> Vergl. Th. II. S. 240.

<sup>2</sup> Nach meiner Ansicht kommt auch die isolirende Kraft des Glases, und zwar ganz vorzüglich, in Betrachtung.

so liegen hierin Gründe genug, diese Elektrometer sämmtlich in die Classe bloßer Elektroskope zu verweisen, wozu sie allerdings ganz vortrefflich sind; sowohl wegen ihrer Empfindlichkeit, als auch wegen der Leichtigkeit, womit sich durch sie die Art der Elektricität bestimmen läßt. Es ist diesemnach auch überflüssig, diejenigen Versuche näher zu prüfen, welche PARROT theils vermittelst einer in aliquote Theile zerlegten Zamboni'schen Säule, theils durch Vertheilung der Elektricität an Flaschen von verschiedener Größe, beidemale mit Anwendung eines Goldblattelektrometers, angestellt hat<sup>1</sup>.

Unter diese Classe von elektrometrischen Messungen gehören auch diejenigen, welche mit den zahlreichen und verschiedentlich construirten Grashalmelektrometern angestellt werden. Indem diese Grashälmmchen sehr fein, zugleich aber auch von größserer Stärke und genau bestimmtem Gewichte leicht zu erhalten sind, so scheinen sie sehr geeignet zu den feinsten bis zu den stärksten elektrometrischen Messungen. Kommt aber die Frage zur Untersuchung, in wie weit sie zu genauen Messungen angewandt werden können, theils um das Gesetz der elektrischen Repulsion zu bestimmen, theils um die absolute abstossende Kraft einer gegebenen Elektricität zu finden, so zeigen sich gar vielfache Schwierigkeiten, weil die Verbreitung des elektrischen Fluidums über diese Hälmmchen nicht genau bekannt ist, wie aus den oben angestellten Betrachtungen hervorgeht. Wenn man indess diese Elektrometer bloß zu relativen Messungen anwendet, so muß durch die Stärke der Elektricität das Gewicht der Grashälmmchen überwunden werden. Letzteres ist, eine durchaus gleichmäßige Dicke derselben vorausgesetzt, in ihrer Mitte vereinigt anzunehmen. Das Gewicht also, womit jedes derselben, beide als gleich angenommen, herabzufallen strebt, ist  $= \frac{1}{2} l. p. \sin. \frac{1}{2} \varphi$ , wenn  $l$  die Länge,  $p$  das Gewicht und  $\varphi$  den Abstosungswinkel beider beweglicher Halme bezeichnet. Bleibt hierbei das gebrauchte Elektrometer das nämliche, so ist die abstossende Kraft der Elektricität dem Sinus des halben Elongationswinkels proportional, sind aber bei verschiedenen Elektrometern die Abstosungswinkel gleich, so verhält sie sich wie das Product der halben Länge der Hälmmchen

---

1 G. LXI. 274. Vergl. Entretiens sur la Physique par G. F. Parrot. Tom. V. p. 80.



in ihre Gewichte. Im Allgemeinen sind also die elektrischen Kräfte im zusammengesetzten Verhältnisse der Längen, der Gewichte und der Elongationswinkel, und da man statt der Sinusse bei kleinen Bogen die letzteren unmittelbar nehmen kann, so verhalten sich die elektrischen Kräfte bei dem nämlichen Elektrometer wie die Abstosungswinkel, welches auch BOHNENBERGER<sup>1</sup> durch Messungen mit Zamboni'schen Säulen von verschiedener Stärke bestätigt gefunden hat. Es versteht sich, daß das Centrum der elektrischen abstosenden Kraft hierbei stets sich in gleicher Entfernung befinden muß.

Unter die Elektrometer der letzteren Art gehört vorzüglich VOLTA's Strohhalmelektrometer, und es ist auffallend, daß dieser große Physiker mit demselben das Gesetz des einfachen Verhältnisses der Entfernungen bestätigt fand. Seine Versuche ergaben nämlich, daß der Elongationswinkel der Grashälmmchen, welcher bei der Entfernung eines elektrisirten Körpers = 1 gleichfalls als Einheit angenommen wurde, bei einem Abstände desselben = 0,5 sich verdoppelte, bei 0,334 Abstand dreifach war<sup>2</sup> u. s. w., so daß also die Abstosungen den Entfernungen im einfachen umgekehrten Verhältnisse proportional waren. Merkwürdig bleibt es hierbei, daß die Grashälmmchen sowohl bei MAYER als auch bei VOLTA dieses Gesetz so bestimmt bestätigten. Inzwischen glaube ich nicht, daß auch die Versuche des Letzteren aus den oben angegebenen Gründen als streng beweisen anzusehend sind, und dieses um so weniger, als bei dem von VOLTA gebrauchten Elektrometer die Abstosung durch die Wände des Glases, worin sein Elektrometer eingeschlossen war, ein bedeutendes Hinderniß machen mußte.

## B. Messung mit Elektrometern, bei denen die Elektricität in einem Punkte vereinigt angenommen wird.

Unter diese Classe gehören alle diejenigen Elektrometer, bei denen Kugeln an fein isolirenden Fäden hängen. Soll die angegebene Bedingung statt finden, so müssen die Fäden zuerst isolirend seyn, damit nicht auch sie selbst Elektricität anneh-

<sup>1</sup> G. LIII. 346.

<sup>2</sup> A. Volta's meteorologische Briefe. Aus dem Ital. Leipzig 1793. I. 11 u. 67.

III. Bd.

men, und Repulsion ausüben, und zweitens so leicht, daß man ihr Gewicht gegen das der Kugeln füglich vernachlässigen kann. Endlich dürfen keine anders gestaltete Körper als Kugeln genommen werden, weil sonst die Elektricität ungleich über ihre Oberfläche verbreitet ist, und man das Centrum ihrer Repulsionskraft nicht so leicht bestimmen kann, welches bei Kugeln bekanntlich in ihrem geometrischen Mittelpunkte liegt.

Was für eine Substanz zu den Kugeln genommen werde, ist nicht gleichgültig. Meistens wählt man Kork oder das Mark trockner Hollunderzweige oder der Sonnenblumenstämme. Diese empfehlen sich allerdings sehr durch ihre große Leichtigkeit, haben aber den Nachtheil, daß sie hygroskopisch wirken, wie EGEN<sup>1</sup> an den Korkkugeln beobachtet hat, und bei denen von Hollundermark kaum zu bezweifeln ist. Ob sich ferner die Elektricität über ihre Oberfläche ganz frei und völlig gleichmäßig verbreite, scheint mir bei der Lockerheit und Porosität dieser Substanzen fast zweifelhaft, und vielleicht liegt hierin zugleich ein Grund, warum EGEN's Versuche das Coulomb'sche Gesetz nicht völlig genau gaben. Sobald es also mit der erforderlichen Leichtigkeit verträglich ist, sind möglichst dünne und polirte metallene Kugeln am meisten zu empfehlen.

Die Construction der Elektrometer dieser Art ist eine doppelte. Unter die erstere Classe gehören diejenigen, welche nach Art des Henly'schen Quadranten-Elektrometers aus einer festen Kugel und einer sie berührenden, an einem isolirenden Faden aufgehängenen, und in einer verticalen Ebene beweglichen zweiten Kugel bestehen. Sollen sie völlig genau messen, so müssen alle Theile derselben aus vollkommenen Nichtleitern bestehen, außer den beiden Kugeln, auch muß diesen die Elektricität auf eine solche Weise zugeführt werden, daß die Abstossung durch sie allein bewirkt wird. Die gewöhnliche Methode daher, diese Elektrometer auf die ersten Conductoren der Maschine zu stecken, so daß letzterer gleichfalls Repulsion ausübt, läßt nur vergleichbare Versuche mit den nämlichen Elektrometern und ersten Leitern zu.

Die verschiedenen Arten der Messungen mit diesen Elektrometern ergeben sich leicht durch folgende Betrachtung. Es  
 Fig. 156. befinde sich in a das Centrum der abstossenden Kraft, in b das

<sup>1</sup> a. a. O. S. 296.

Centrum der abgestossenen Kugel, und  $acb$ , der Abstossungswinkel, heisse  $= \varphi$ ; es sey ferner das absolute Gewicht der abgestossenen Kugel  $= p$ , so wird die letztere auf einer geneigten Ebene herabzufallen streben, und ihr relatives Gewicht  $p' = p \sin. \varphi$  seyn. Heisst dann die Kraft der elektrischen Spannung  $E$ , und soll diese dem Gewichte der Kugel  $= p'$  gleich seyn, so ist einfach

$$E = p \sin. \varphi.$$

Es läßt sich auf diese Weise nicht bloß die GröÙe der Spannung verschiedener Elektricitäten durch das Gewicht ausdrücken, sondern man könnte sie auch mit der Elasticität der atmosphärischen Luft vergleichen, wenn man annähme, das letztere einer Quecksilbersäule von der Basis eines größten Kreises der gebrauchten Kugeln und der jedesmaligen Barometerhöhe gleich sey, und unter der Voraussetzung einer der Elasticität proportionalen Dichtigkeit könnte man hieraus die Dichtigkeit der Elektricität finden. Ob aber diese Voraussetzungen richtig sind, ist noch nicht durch die Erfahrung aufgefunden. Bei allen diesen, und in der Folge noch zu erörternden Messungen wird indess als nothwendige Bedingung vorausgesetzt, daß der Mittelpunkt des elektrischen Wirkungskreises jeder Kugel mit dem geometrischen Centro der letzteren zusammenfalle, welches um so weniger statt findet, je näher beide einander rücken, worüber oben schon das Nöthige gesagt ist. Die deswegen erforderliche Correction mit in Rechnung zu nehmen, liegt außer den Grenzen der bisherigen Erfahrungen, indess darf man die Messungen nur nicht mit zu kleinen Winkeln anstellen, um gegen diesen Fehler gesichert zu seyn. Endlich versteht es sich schon aus der ganzen Demonstration von selbst, daß die Theilung des messenden Bogens vom Centrum der Kugel in  $a$  anfangen muß.

Sollen mehrere Elektricitäten mit einander verglichen werden<sup>1</sup>, so kommt das Gesetz des Verhältnisses der Entfernung zur Intensität der elektrischen Repulsion dabei in Betrachtung. Angenommen es solle dieses erst gefunden werden, so heisse der Exponent dieses Verhältnisses  $= x$ . Die geradlinige Entfernung der abgestossenen Kugel ist  $= ab$ , wonach also die

---

1 Vergl. Francoeur *Traité élémentaire de Mécanique*. Par. 1807. 8. p. 118. Kaemtzt a. a. O. p. 12.



Kraft der elektrischen Abstossung  $= \frac{E}{ab^x} = \frac{E}{2^x \sin. \frac{1}{2} \varphi}$  ist, wenn man die Chorde  $ad$  durch  $2 \sin. \frac{1}{2} \varphi$  ausdrückt. Die abstossende Kraft muß aber so genommen werden, daß sie auf die Kugel normal wirkt, welches durch die Linie  $bd$  ausgedrückt werden kann, und da  $\frac{bd}{ad} = \cos. \frac{1}{2} \varphi$  ist, so erhält man

$E \frac{\cos. \frac{1}{2} \varphi}{2^x \sin. \frac{1}{2} \varphi}$ . Diese Repulsionskraft muß das Gewicht der Kugel überwinden, welches, wie oben gezeigt ist,  $= p \sin. \varphi$  ist. Hieraus wird also

$$E = p \frac{2^x \sin. \frac{1}{2} \varphi \sin. \varphi}{\cos. \frac{1}{2} \varphi}$$

Für eine andere elektrische Repulsion, mit dem nämlichen Instrumente gemessen, wobei also der Winkel  $\varphi$  sich in  $\varphi'$  verwandelt, hat man

$$E' = p \frac{2^x \sin. \frac{1}{2} \varphi' \sin. \varphi'}{\cos. \frac{1}{2} \varphi'}$$

Hiernach also erhält man das Verhältniß

$$E : E' = \frac{\sin. \frac{1}{2} \varphi \sin. \varphi}{\cos. \frac{1}{2} \varphi} : \frac{\sin. \frac{1}{2} \varphi' \sin. \varphi'}{\cos. \frac{1}{2} \varphi'}$$

und da  $\sin. \alpha = 2 \sin. \frac{1}{2} \alpha \cos. \frac{1}{2} \alpha$  ist, so hat man

$$E : E' = \sin. \frac{x+1}{2} \varphi : \sin. \frac{x+1}{2} \varphi'.$$

Haben dann  $E$  und  $E'$  bekannte Werthe, z. B.  $E = 1$ ;  $E' = \frac{1}{2}$  u. s. w. so findet man

$$x + 1 = \frac{\log. E - \log. E'}{\log. \sin. \frac{1}{2} \varphi - \log. \sin. \frac{1}{2} \varphi'}.$$

Mißt man aber mit verschiedenen Elektrometern, bei denen das Gewicht der abgestossenen Kugel ein anderes ist, so ist für gleiche Abstossungswinkel

$$E : E' = p : p';$$

welches die oben gegebene Formel ist, und dazu dient, die Stärke der elektrischen Abstossung aus dem Gewichte der gebrauchten Elektrometer zu finden. Es versteht sich von selbst, daß für ungleiche Werthe von  $p$  und  $p'$ , so wie von  $\sin. \varphi$  und  $\sin. \varphi'$ ,

$$x + 1 = \frac{\log. E + \log. p' - \log. E' - \log. p}{\log. \sin. \frac{1}{2} \varphi - \log. \sin. \frac{1}{2} \varphi'}.$$

Darf es als ausgemacht angesehen werden, daß sich die elektrischen Repulsionen umgekehrt verhalten wie die Quadrate der Entfernungen, so hat man einfach

$$E : E' = \sin.^3 \frac{1}{2} \varphi : \sin.^3 \frac{1}{2} \varphi'.$$

Nimmt man hierbei eine gegebene Stärke der elektrischen Repulsion und den ihr zugehörigen Sinus des halben Abstosungswinkels als Einheit an, so ist

$$E' = \sin.^3 \frac{1}{2} \varphi'$$

G. G. SCHMIDT<sup>1</sup> giebt ein bequemes Mittel an, die Elektrometer hiernach zu graduiren. Es sey die Chorde *ae* diese Einheit. Indem sich nun die Sinus der halben Bogen verhalten wie die Chorden der doppelten Bogen, so ist  $E' = \text{chord.}^3 \varphi$ . Man trage also das Doppelte, Dreifache, Vierfache u. s. w. der Chorde *ad* von *a* aus auf den Bogen *adb*, und schreibe dabei die Cubikzahlen von 1; 2; 3; 4 u. s. w., so zeigen diese Grade die GröÙe der elektrischen Repulsion an. Soll endlich die Stärke der elektrischen Abstosung durch das Gewicht ausgedrückt werden, so ist

$$E' = \frac{p. \text{ chord.}^3 \varphi}{ac}$$

Man darf also nur das Gewicht der Kugel durch die Länge des Halbmessers des Pendels = *ca* in solchen Theilen ausgedrückt, wozu die Chorde *ae* die Einheit giebt, dividiren, und den Quotienten mit den eben genannten Graden des Elektrometers multipliciren.

Die zweite Classe von Elektrometern dieser Art ist diejenige, bei denen beide Kugeln an isolirenden Fäden herabhängen. Alles was oben rücksichtlich der Kugeln, der isolirenden Fäden u. s. w. gesagt ist, gilt aus leicht begreiflichen Gründen auch von dieser Classe, und eben so führt die Berechnung der Art ihrer Wirkung auf die nämlichen Resultate. Es seyen zu diesem Ende die Kugeln an den Fäden in *a* und *b* aufgehangen, Fig. 157. so werden sie sich einander abstosend stets ein gleichschenkliges Dreieck mit dem Winkel  $acb = \varphi$  bilden. Die Abstosung geschieht auch hier in der Richtung der Chorde *ab*, und es ist also die Kraft der elektrischen Abstosung  $= \frac{E}{ab^2}$ . Berücksichtigt man, daß auch hierbei die Abstosung im Verhältniß von

<sup>1</sup> Handbuch der Naturlehre. Gießen 1813. I. S. 427.

ad : ab also von  $\text{Cos. } \frac{1}{2} \varphi$  statt findet, und wird für ab der trigonometrische Ausdruck gesetzt, so ist die abstossende Kraft wie oben  $= \frac{E \text{ Cos. } \frac{1}{2} \varphi}{2^x \text{ Sin. } \frac{1}{2} \varphi}$ . Diese Kraft muß das Gewicht der

Kugel überwinden, welches  $= p \text{ Sin. } \frac{1}{2} \varphi$  ist. Obgleich nämlich zwei Kugeln herabzufallen streben, so ist doch nur das Gewicht der einen zu überwinden, welches von der andern balancirt wird. Dabei ist vorausgesetzt, daß beide Kugeln gleich schwer sind, und daher genau ein gleichschenkliches Dreieck bilden. Ist dieses nicht der Fall, so würde die Formel  $p \text{ Sin. } \frac{1}{2} \varphi$  eine Aenderung erleiden. Unter der angegebenen Bedingung aber, nämlich wenn beide gleich schwere Kugeln herabhängend ein gleichschenkliches Dreieck bilden, wäre dann aus

$$\frac{E \text{ Cos. } \frac{1}{2} \varphi}{2^x \text{ Sin. } \frac{1}{2} \varphi} = p \text{ Sin. } \frac{1}{2} \varphi$$

$$E : E' = \text{Sin. } \frac{1}{2} \varphi : \text{Sin. } \frac{1}{2} \varphi'$$

wonach die Berechnung, wie oben, weiter geht. Daß man übrigens bei kleinen Bogen die Gradefügliche statt der Sinus oder der Chorden setzen könne, versteht sich von selbst, jedoch sind die zu kleinen Bogen wegen der aus ihren folgenden Ungewissheit über das Centrum der elektrischen Atmosphären zu vermeiden.

Unter den Versuchen, welche mit einem Elektrometer dieser Art angestellt sind, erwähne ich die bekannten von Lord **MAHON**<sup>1</sup>, wodurch er die Beschaffenheit der elektrischen Atmosphären, und hiernach das Gesetz der elektrischen Abstossung den Quadraten der Entfernung umgekehrt proportional auffand. **DE LÜC**<sup>2</sup> hat gegen die Einwürfe **VOLTA**'s die Genauigkeit jener Versuche dargethan, und so verdienen auch die elektrometrischen Messungen Zutrauen, wodurch er das Coulomb'sche Gesetz auffand. Wäre dasselbe indess nicht noch anderweitig bestätigt, so ließe sich allerdings die ungewöhnliche Kleinheit des gebrauchten Elektrometers dagegen einwenden, welches aus Korkkugeln von höchstens 0,1 Z. Durchmesser an den fein-

1 Principles of Electricity with an analysis of the superior advantage of high and pointed Conductors. Lond. 1779. 4. Deutsch mit Anm. von Seeger. Leipz. 1789. 8.

2 Neue Ideen über die Meteorologie I. §. 320.



sten leinenen Fäden hängend und durch eine Stange Siegelack isolirt bestand. Inzwischen konnte bei diesem geringen Durchmesser der Kugeln der Unterschied zwischen den Mittelpuncten der elektrischen Atmosphären und der Kugeln am wenigsten einen merklichen Fehler der Messungen erzeugen. EGEN<sup>1</sup> bemerkt jedoch, daß er versucht habe, das Gesetz der elektrischen Abstossung mittelst kleiner Korkkugeln, welche an feinen seidenen Fäden aufgehängt und mit Leichtigkeit in verschiedene Entfernungen von einander zu bringen waren, aufzufinden, allein dabei zu der Ueberzeugung gelangt sey, daß dieses auf dem angegebenen Wege nicht mit Leichtigkeit geschehen könne.

Ueberblicken wir also nochmals die bisherigen Bemühungen der Physiker, das Verhältniß der Entfernungen zu den elektrischen Abstossungen aufzufinden, so ergibt sich sehr bald, daß es an Fleiß und Sorgfalt zur Aufhellung dieses Gegenstandes nicht gefehlt hat, und wenn die Resultate nicht vollkommen übereinstimmten, vielmehr bedeutend von einander abwichen, so lag die Schuld hiervon hauptsächlich an der großen Schwierigkeit der Aufgabe. Uebrigens aber vereinigen sich die meisten und genauesten Versuche dahin, das aus theoretischen Gründen mit großer Zuverlässigkeit folgende Gesetz der den Quadraten der Entfernungen umgekehrt proportionalen Abstossung als richtig zu betrachten. Darf man aber dieses annehmen, so gewähren die bisher bekannten Elektrometer genügende Mittel, um entweder durch unmittelbare Anwendung derselben, oder mit einiger Verbesserung ihrer Construction sowohl das Gesetz der Abstossung weiter zu prüfen, als auch die absolute Repulsivkraft der Elektrizität zu messen. Für das Letztere würde aber erforderlich seyn, einen übereinstimmenden Bau der Elektrometer und genaue Bestimmung des Gewichtes der abgestossenen Kugeln einzuführen, wozu mir DE LÜC's Fundamental-Elektrometer mit einem hinlänglich langen Zuleitungsdrahte, an dessen anderem Ende h übrigens die abstossende Kugel unmittelbar befestigt seyn müßte, indem eine isolirende lothrechte Stange das Hypomochlion p des Pendels mit der abgestossenen Kugel trüge, am geeignetsten scheint. Die Kugeln selbst müßten dann von Metall und von verschiedenem genau

Fig.  
142.

1 a. a. O. S. 294.

bestimmten Gewichte seyn, wenn man, namentlich die Stärke der Elektrizität bei Maschinen, messen wollte<sup>1</sup>,

M,

## Elektrophor.

**Beständiger Elektrizitätsträger; *Electrophorus perpetuus*; Électrophore perpétuel; *Electrophor***; ein seit dem Jahre 1775 durch ALEXANDER VOLTA eingeführtes Instrument, wodurch man eine lange Zeit elektrisiren kann, ohne die E. aufs Neue erregen zu dürfen. Es vertritt die Stelle einer sehr einfachen und wohlfeilen Elektrisirmaschine.

Schon vor der Erfindung des, im engeren Sinne sogenannten, Elektrophors war dasselbe unter einer andern Form seinen wesentlichen Bestandtheilen nach schon dargestellt. Der um die Elektrizitätslehre so hoch verdiente WILKE hatte nämlich schon im Jahre 1762 in seinen Untersuchungen über die entgegengesetzten Elektrizitäten<sup>2</sup> eine Art von beständigem Elektrophor an einer entladnen Glasscheibe, deren isolirte Belege sich von derselben nach der Entladung abziehen und wieder daran anbringen ließen, den Physikern in die Hände gegeben. Er bemerkte<sup>3</sup>, daß diese Belege, nachdem man den el. Stofs durch Anlegung der Hände an dieselben herausgenommen, und zum Ueberflusse dieselben eine kurze Zeit damit in Berührung gelassen hatte, 1. zwar nicht die geringste E. mehr zeigen, so lange sie am Glase liegen, sobald man sie aber beide, oder jede für sich vom Glase abführt, eine überaus starke Funken gebende E. zeigen, die in ihnen von entgegengesetzter Natur ist, und zwar in der während der Ladung positiv gewesenen Belegung sich als negative, in der negativen Belegung dagegen als positive verhält; 2. daß diese Elektrizitäten wieder gänzlich verschwinden, wenn man die beiden Belege, ohne sie zu berühren, wieder zum Glase führt; 3. daß wenn man diese Elektri-

---

1 Da die sogenannte *unterirdische Elektrometrie*, die durch PERRET u. a. ausgeübte Metall- und Wasser-Fühlerei, mit der eigentlichen Elektrometrie durchaus nichts gemein hat, überhaupt aber nicht zur Elektrometrie gehört, so ist sie hier ganz übergangen. Vergl. *Elektrophor* a. E. und Kraft.

2 Schwed. Abh. für das Jahr 1762. XXIV. Band.

3 a. a. O. S. 271.

citäten von den Belegen, so lange sie vom Glase entfernt sind, durch Berührung ableitet und wieder gegen das Glas führt, diese Belege abermals freie E., aber in einem viel schwächeren Grade, und zwar nunmehr die entgegengesetzte von derjenigen zeigen, die sie vorher getrennt darboten; 4. daß, wenn sie nun, ohne berührt zu werden, abgehoben sind, sie gar keine E. zeigen; 5. daß aber die Belege sich wie im ersten Versuche verhielten, wenn sie mit beiden Händen zugleich an das Glas gedrückt und darauf abgehoben werden; 6. daß endlich auf diese Art das Glas viele Tage und Wochen nach einander die Belege merklich elektrisiren könne, so oft auch der Versuch wiederholt werde, und daß dieses Vermögen bei heiterem und trockenem Wetter sich oft von selbst im Glase wieder finde.

Auch BECCARIA hatte unter den Namen des *Electricitas vindex*<sup>1</sup> dergleichen Versuche, wie sie das eigentliche Elektrophor zeigt, namentlich mit zwei Glasplatten, deren metallische Belege durch isolirende Handgriffe abgezogen werden konnten, bekannt gemacht. Indefs behält VOLTA das unstreitige Verdienst, diesem für die Theorie der E. besonders interessanten Werkzeuge seine jetzige bequeme Einrichtung gegeben, und es mit jenem eigenen Namen in die Geräthschaften der Experimentalphysik eingeführt zu haben. Er kam darauf durch die Veranlassung seines Streites mit BECCARIA über des letzteren Grundsatz, der sich selbst wieder herstellenden E. (*Electricitas vindex*). Er leugnete, daß ein Leiter und ein durch Reiben erregter el. Körper bei ihrer Verbindung ihre Elektricitäten ablegten, und bei der Trennung wieder ergriffen, und behauptete vielmehr, daß die Elektricitäten nur so lange, als sich einer im Wirkungskreise des andern befände, im Gleichgewichte ständen, oder unwirksam würden, d. h. einander bänden. Er zeigte dieses durch einen auf eine geriebene Harzplatte gesetzten isolirten Leiter, und da Harzplatten ihre durch Reiben erregte E. sehr lange behalten, so gab dieser Versuch das Instrument, dem er den Namen *Elettroforo perpetuo* beilegte, so wie er die so erregte E. *elettrica vindice indeficiente* nannte. Im Junius 1775 theilte VOLTA die erste ausführlichere Nachricht von seinem Apparate und den damit anzustellenden Versuchen in einem

---

1 Dell' Elettricismo artificiale etc. Fol. Bologna. 1772.



Briefe an PRIESTLEY<sup>1</sup> mit, welchem mehrere Briefe an einige andere Physiker folgten<sup>2</sup>. Die erste Erscheinung des Elektrophors, welche theils durch Privatbriefe, theils durch kleine Schriften bald bekannter wurde<sup>3</sup>, war den Physikern fast eben so räthselhaft, als es ehemals der Leidner Versuch gewesen war. Doch sah man bald, daß sich die Erscheinungen dieses Werkzeuges nicht anders, als durch die Gesetze der el. Wirkungskreise erklären lassen. Die Bekanntmachung des Elektrophors ist daher die Epoche, seit welcher man auf diese bis dahin immer noch vernachlässigte Lehre aufmerksam geworden ist, so daß dieses Instrument der Theorie eben so viel Vorthail als der Praxis gewährt hat. In Deutschland haben die Versuche mit dem Elektrophore unter den Händen LICHTENBERG's auf die interessante Entdeckung der nach ihm benannten el. Figuren geleitet, auch knüpften sich durch JAC. CHR. SCHÄFFER zwei sonderbare Pendelschwingungen an dasselbe an, die in derselben Gegend 30 Jahre später wieder aufgenommen, wenigstens in Deutschland für eine kurze Zeit ein so großes Aufsehen machten, und bis auf den heutigen Tag noch räthselhaft da stehen.

### Einrichtung des Elektrophors.

Die wesentlichen Theile eines Elektrophors nach der gleich anfangs von VOLTA angegebenen Einrichtung sind der *Kuchen*, die *Form* und der *Deckel*. Kuchen und Form zusammen heißen die *Basis* oder *Unterscheibe*, der Deckel oder Schild (*clypeus*, *scudo*, wie ihn Volta auch nennt) wird im Gegensatz damit auch die *Oberscheibe* genannt.

Der *Kuchen* besteht aus einer Platte von einer nicht leitenden harzigen Materie. VOLTA empfiehlt als vorzüglich brauchbar eine Mischung aus drei Theilen Terpentin, zwei Theilen

1 Scelta di Opuscoli interessanti di Milano. Tome IX. pag. 91. und Tome X. pag. 37.

2 S. auch Lettre de Mr. Alex. Volta sur l'électrophore perpetuel de son invention. In Roz. Observ. etc. T. VII. Juillet 1776. p. 21. und Collezione dell' Opere del Cavaliere Carlo Alessandro Volta. T. I. pag. 105. ff.

3 Lettre de Mr. l'abbé J. (Jacquet) de Vienne à l'Auteur de cet Recueil. Observ. de Rozier. Tome VII. 1776. Juin 501. auch ins Deutsche übersetzt, mit Anmerkungen von A. H. Wien 1776.

Harz, und einem Theile Wachs, und läßt diese einige Stunden hindurch zusammen kochen, indem er am Ende etwas Menig zur Erhöhung der Farbe untermischt. Er bediente sich auch des bloßen Gummilacks, anderer harziger Materien und des Schwefels. Das bloße Pech oder reines burgundisches Harz, ist weniger brauchbar, weil die Masse zu spröde wird. Dr. PICKEL giebt eine Zusammensetzung von 5 Theilen Gummilack (in Tafeln), 3 Theilen reinen Mastix, und zwei Theilen venetianischen Terpentin an, welche zusammen in Leinwand gebunden in einem neuen irdenen glasierten Geschirre bei gelindem Kohlenfeuer zerlassen, durch die Leinwand gedrückt, und entweder noch flüssig in die Form gegossen, oder nach dem Erkalten gepulvert, aufgestreut und wieder zerlassen wird. Eine sehr wohlfeile Mischung, die JACQUIN angiebt, besteht halb aus Colophonium und halb aus weißem Pech mit etwas Terpentin und Zinnober zum Färben der Masse. Der Kuchen zu LICHTENBERG's großem Elektrophore war aus einer Mischung von gemeinem Harze, Terpentin und Burgundischem Pech geschmolzen. Der Abbé ROBERT<sup>1</sup> fand als eine vorzüglich gute und die durchs Reiben erregte E. lange an sich haltende Masse eine Mischung aus 10 Theilen Gummilack, 3 Theilen Harz, 2 Theilen Jungfernwachs, 2 Theilen venetianischen Terpentin und  $\frac{1}{2}$  Theil Pech. Ich selbst fand eine Mischung aus 8 Theilen Colophonium, 1 Theil Schellack, und 1 Theil venetianischen Terpentin vorzüglich brauchbar.

Die *Form* oder der *Teller* aa wird gewöhnlich aus einer runden metallenen oder auch hölzernen, mit Zinnfolie oder Silberpápier überzogenen Scheibe verfertigt, mit einem aufwärts gebogenen 2 bis 5 Linien hohen Rande (nach der Dicke, die man dem Kuchen geben will), welcher das Abfließen der hineingegossenen Harzmasse verhindert. Es muß jedesmal so viel harzige Composition aufgegossen werden, daß die Oberfläche mit dem höchsten Theile des Randes vollkommen gleich steht, und man vom Rande des Tellers nichts als die äußere Kante sieht. Damit aus der harzigen Masse beim Schmelzen alle Feuchtigkeit und Luft soviel möglich verjagt werde, muß sie in dem irdenen Topfe eine hinlängliche Zeit (nach der Größe des Elektrophors und der auf einmal geschmolzenen Masse) über dem

Fig.  
158.

1 Goth. Magazin für das Neueste, u. s. w. VII. Bd. 3 St. S. 87. II.

Feuer erhalten werden, doch muß das Feuer mit gehöriger Vorsicht regiert werden, damit sie nicht anbrenne, indem hierdurch ihr idioelektrisches Vermögen sehr leidet. Weil beim Aufgießen stets Blasen im Harze bleiben, so muß man glühende Platten oder am besten einen recht heißen Stahl, wie man ihn gewöhnlich zum Plätten der Wäsche gebraucht, bereit halten, und diesen nahe an die Blasen bringen, ohne jedoch das Harz zu berühren, damit die Blasen von der Hitze zerspringen, und die an der Oberfläche wieder flüssig gewordene Masse sich in eine Ebene verbreiten. Dadurch kann man einen Harzkuchen im Teller erhalten, der der Ebene und Glätte eines Spiegels sehr nahe kommt. Es verdient jedoch bemerkt zu werden, daß die Harzhaut, welche sich in diesem Falle oben auf gebildet hat, und die spiegelnd glänzende Oberfläche ausmacht, sey es nun, daß ihre größere Cohäsion oder eine schwache Oxydation, die sie erlitten, daran Schuld ist, für die Erregung der E. durch Reiben sich nicht so günstig zeigt, als wenn man diese Harzfläche durch feines Bimssteinpulver abreibt, wodurch sie zwar ihre spiegelnde Glätte, aber nicht ihre Ebene verliert, und sehr an Wirksamkeit gewinnt, wie namentlich der Probst EBERLE bei der Verfertigung des großen Elektrophors für das Wiener Cabinet fand<sup>1</sup>. Nachher im Elektrophor entstandene Risse können zur Noth gleichfalls durch Ueberfahren mit einem recht heißen Eisen zugeschmolzt werden.

Eine Dicke des Harzkuchens von anderthalb Linien, ist bei kleineren Elektrophoren hinreichend, wie schon VOLTA bemerkt, aber bei größeren Kuchen von anderthalb bis zwei Schuhen kann man dem Harzkuchen auch wohl eine Dicke von 4—5 Linien geben, die bei den größeren Elektrophoren, wie z. B. demjenigen Lichtenberg's schon darum nöthig ist, weil sonst der aus dem aufgehobenen Deckel hervorbrechende Funken den dünnern Kuchen durchbohren könnte, um nach der Form zu gelangen.

Für gewisse Arten des Gebrauches des Elektrophors, namentlich bei der el. Lampe, ist an irgend einer Stelle des Randes ein schmaler Stanniolstreifen von einer solchen Länge, daß der in der Mitte aufliegende Deckel denselben mit seinem Rande berührt, auf den Harzkuchen mit etwas Hausenblase geleimt,

1 Heidmann's vollständige Theorie der Elektricität. I. Bd. S. 54.



und steht mit dem metallenen Ueberzuge der Form in Verbindung. Er vertritt die Stelle des Fingers, der sonst den Deckel während des Aufruhens auf dem Kuchen berühren muß, wenn derselbe nach dem Aufheben E. zeigen soll.

Der *Deckel* oder *Schild* bb, oft auch, wenn er ein hoher <sup>Fig. 158.</sup> Cylinder ist, die *Trommel* genannt, besteht aus einem isolirten Leiter, der ringsum etwa 1 oder  $1\frac{1}{2}$  bis 2, und bei sehr großen Elektrophoren auch wohl 4 bis 6 Zoll schmaler ist, als der Kuchen, und auf denselben genau anschliessend, bequem aufgesetzt und abgehoben werden kann. Am wohlfeilsten und leichtesten macht man ihn aus einem Reif von steif geleimten Pappendeckeln, über welchen oben und unten Leder, Papier, oder dünne Leinwand gespannt, dann aber alles ründ umher mit Zinnfolie überzogen wird, so daß die äußere Fläche ein vollkommener metallischer Leiter ist. Man kann aber auch eine metallene messingene oder zinnene, am Rande wohl abgerundete, und daselbst etwas dickere Scheibe nehmen. Um diesen Deckel isolirt abheben und aufsetzen zu können, werden an drei oder vier gleich weit von einander abstehenden Orten des Umkreises Löcher schief durchgebohrt, und seidene Schnüre oder Bänder durchgezogen, die man in der Höhe von etwa 10 Zollen zusammenknüpft, oder es wird, was im Ganzen den <sup>Fig. 159.</sup> Vorzug verdient, und welche Einrichtung VOLTA seinem Elektrophore gleich im Anfange gab, in der Mitte der zum Deckel gebrauchten Scheibe ein gläserner, wohl überfirnishter Handgriff aufgekittet, welcher besonders den Vorthail gewährt, daß man den Deckel auch in andere Lagen, als in die bloße horizontale bringen kann.

### Gepresste Elektrophore.

Diese verdienen vor allen andern den Vorzug, und sind besonders bei den el. Lampen zu empfehlen, bei welchen so viel daran gelegen ist, daß sowohl durch das Reiben starke E. erregt werde, als daß sich diese auch so lange wie möglich erhalte. Alle in Formen gegossene Elektrophore haben den Nachtheil, daß, da sie mit ihrem Umfange an dem aufstehenden Rande der Form fest anhängen, sie sich nach dem Wechsel der Temperatur nicht frei ausdehnen und zusammenziehen können, und daher in der Kälte leicht Risse bekommen, in der Wärme aber sich erheben, und eine convexe Oberfläche annehmen.

Außerdem ist es kaum möglich, bei dem gewöhnlichen Verfahren die Oberfläche vollkommen eben darzustellen, wovon es doch wesentlich abhängt, daß der Deckel mit seiner ebenen Oberfläche so genau und vollkommen, wie möglich, anschließen könne. Allen diesen Unvollkommenheiten wird durch das nachfolgende Verfahren abgeholfen.

Auf einer vollkommen ebenen gut polirten Marmorplatte wird ein Stück Zinnfolie, etwas größer als der Kuchen des Elektrophor werden soll, ausgebreitet, und auf dieselbe ein Ring von dem Diameter und der Höhe des Harzkuchens aufgesetzt, entweder von Blei oder Holz, um welchen gleichfalls Stanniol übergeschlagen wird, so daß die Harzmasse nicht in Berührung mit dem Holze oder Bleie kommen kann. In diese Form wird die oben von mir empfohlene Masse gegossen, und nachdem sie so weit erkaltet ist, daß die obere Fläche noch etwas weich ist, wird eine Stanniolplatte und auf diese eine zweite gleichfalls vollkommen ebene Marmorplatte, oder auch eine Scheibe von recht ebenem Spiegelglase aufgelegt, und mit Gewichten bis zu 10 Pfund beschwert, die man etwa 24 Stunden darauf liegen läßt. Durch dieses Pressen bekommt die Harzplatte eine vollkommen ebene Oberfläche, vorausgesetzt daß die aufgelegte Marmorplatte oder Glasscheibe hinlänglich eben war, worauf man sich bei einer guten Spiegelscheibe verlassen kann. Der erhaltene Harzkuchen adhärirt nicht an dem Stanniol des Ringes, oder kann wenigstens leicht davon losgetrennt werden. Er wird dann auf derselben Stanniolplatte, auf welcher er gegossen war, auf eine hölzerne Unterlage gelegt, und um ihn daselbst festzuhalten, kann man eine hölzerne Umgebung über den Kuchen oberhalb etwas greifen lassen, die man durch hölzerne Schrauben an die Unterlage befestigt. Zum Deckel dieser gepressten Elektrophore mit ganz freiem, nirgend angeschmolzenem, Kuchen, bediene ich mich runder Scheiben von Spiegelglas, welche an ihrer Unterfläche auf das sorgfältigste mit Stanniol, oder Silberschaum überzogen, an ihrem Rande umher durch einen wohl abgerundeten zinnernen Ring, der frei darauf liegt, und den Rand einschließt, gegen alles Ausströmen von E. gesichert, und in ihrer Mitte mit einer wohl überfirnißten Glasstange als Handhabe versehen sind, und welche unten eine wohl überfirnißte hölzerne Fassung haben, die in eine auf das Glas gekittete hölzerne Schraube eingeschraubt wird.

Die beiden grössten ausgeführten Elektrophore sind der in Göttingen von dem dasigen Mechanicus KLINDWORTH verfertigte, und ein noch grösserer im physikalischen Cabinet zu Wien<sup>1</sup>. Die Harzscheibe des ersteren hatte 7 Schuhe im Durchmesser, und  $\frac{1}{2}$  Z. Dicke, und es waren 56 Pfund Harzmasse dazu erforderlich. Der Deckel, massiv von Zinn, hielt 6 Pariser Fufs im Durchmesser, etwa 2 Linien dick, mit umgerolltem Rande, um das Ausströmen zu verhindern. Bei seinem grossen Gewichte von 76 Pfund mußte er durch einen Flaschenzug auf und nieder gelassen werden. Er war an 13 vier Fufs langen Schnüren aufgehängt, die in Ringe, welche in den Deckel gegossen, befestigt und oben in einen grossen Ring vereinigt waren. Am äussern, mit Zinnfolie belegten, Rande der Tafel, in welcher der Harzkuchen gegossen war, befand sich ein Haken mit einer Kette, an deren Ende eine 14 zöllige Kugel hing, welcher Haken mit einem 4 Zoll langen, 1 Zoll breiten, in die untere Tafel eingelassenen Messingstreifen in Verbindung stand. Diese Vorrichtung mit der Kette und Kugel diente, um diejenige Verbindung mit dem Deckel herzustellen, die man sonst mit der Hand macht, weil der dabei entstehende Schlag der Hand zu empfindlich war. Der grosse Elektrophor, mit welchem LICHTENBERG seine Versuche anstellte<sup>2</sup>, hatte nur 6 Pariser Fufs im Durchmesser in der Basis, und fünf im Deckel. — Noch grösser als jener Göttinger Elektrophor ist derjenige im Cabinet zu Wien, dessen ganze Basis 8 Schuhe, der Harzkuchen allein 7 Schuhe  $9\frac{1}{2}$  Zoll im Durchmesser und eine Dicke von zwei Zoll hat, zu dessen Verfertigung  $5\frac{1}{2}$  Centner von der von JACQUIN empfohlenen Mischung erforderlich waren, der Deckel 10 Zoll im Durchmesser kleiner als die Harzscheibe, aus einem Reife des stärksten Pappendeckels bestehend, der zuerst mit Leinwand, dann mit Zinnfolie gut überzogen ist, und mit vier starken Seidenschnüren mittelst eines doppelten Flaschenzuges auf- und niedergezogen wird. Die leitende Verbindung der Form mit der Trommel, wenn sie auf dem Harzkuchen ruht, wird mittelst eines Stanniolstreifens hergestellt, wie er oben beschrieben ist<sup>3</sup>.

---

1 Lichtenberg's Magazin u. s. w. Bd. 1. St. 2. S. 85.

2 Novi Commentarii. Tom. VIII. 168.

3 Heidmann, vollständige Theorie u. s. w. I. 53.



Statt der harzigen kann man auch andere idioelektrische Substanzen, welche durch Reiben eine eigenthümliche starke E. annehmen, zur Basis des Elektrophors gebrauchen. Vor allen kann dazu das Glas dienen, wie dann das Elektrophor in den Händen WILKE's zuerst unter dieser Form erschien, und nur die Unwissenheit der Franzosen in fremder Literatur macht es erklärlich, daß AUBERT<sup>1</sup> viele Jahre nachher mit seinem Glaselektrophor als mit einer neuen Erfindung auftreten konnte. Nimmt man ein Spiegelglas zur Basis, so vertritt schon die Belegung mit Spiegelfolie die Stelle der Form. Man hat auch seidene und wollene Zeuge zur Basis des Elektrophors gebraucht, welche man am besten in einen Rahmen spannt, und so in freier Luft in eine horizontale Lage bringt<sup>2</sup>. Man darf auch nur einen elektrisirten seidenen Strumpf u. d. g. auf den isolirten Deckel legen, um Wirkungen zu erhalten, die denen des Elektrophors ähnlich sind.

VILETTE zu Lüttich hat einen Papierelektrophor aus einem halben Bogen Papier angegeben, welcher stark erhitzt, und mit einem seidenen Tuche oder rauhen Felle gerieben wird. Er hat daraus lebhafte Funken erhalten und Leidner Flaschen damit geladen.

### Erscheinungen und Gebrauch des Elektrophors.

Man erzeuge die E. des Kuchens durch Reiben. Ist derselbe wie gewöhnlich, von einer harzigen Composition bereitet, so wird die Erregung am besten gelingen, wenn man mit trockenem, warmen Hasen- oder Katzenfelle oder Flanell reibt. Das allerbeste ist, mit einem doppelt zusammengelegten warmen und trockenen Stücke Flanell, das man mit beiden Händen hält, auf den Kuchen zu schlagen, und bei jedem Schlage den Flanell über den ganzen Kuchen hinweg gegen sich zu ziehen, oder den Kuchen auf eben diese Art, doch stets nach derselben Richtung, zu peitschen, wozu auch ein Fuchsschwanz treffliche Dienste leistet. Durch öftere Wiederholung dieses Schlagens oder Reibens kann man die E. des Kuchens bis zu einem

---

<sup>1</sup> Gothaisches Magazin für das Neueste u. s. w. V. Bd. Stes St. S. 96. ff.

<sup>2</sup> S. Luftelektrophor.

gewissen Maximum ansehnlich verstärken. — SCHÄFFER fand von 6 maligem bis hundertmaligem Reiben im Kreise die Funken immer noch verstärkt, und ich gelangte gleichfalls beim Schlagen erst nach 120 Schlägen an die Grenze der Verstärkung. Die harzige Scheibe, einmal erregt, insbesondere die der gepressten Elektrophore, behält, wenn der Deckel darauf liegen bleibt, die einmal erregte E. Monate und Jahre lang.

Bedient man sich einer Glasscheibe, so dient zur Reibung derselben am besten ein mit Almagama eingeriebenes Leder.

Ein so erregter Elektrophor zeigt folgende Erscheinungen:

1. Setzt man den Deckel, indem man ihn an dem isolirenden Handgriffe hält, auf die Basis, und hebt ihn wieder auf, ohne ihn berührt zu haben, so zeigt er keine E. Ist jedoch der Harzkuchen durch Reiben sehr stark el. geworden und hat der Deckel etwa einige Unebenheiten, so kann er, auch ohne berührt zu werden, durch Mittheilung einige E. erhalten, und dann, ohne vorher berührt worden zu seyn, beim Aufheben einen schwachen Funken geben.

2. Setzt man den Deckel wie in No. 1. auf die Basis, welche nicht isolirt ist, und berührt ihn, so erhält man einen kleinen schneidenden Funken, berührt man dagegen mit dem einen Finger die Form, mit dem andern den Deckel, so fühlt man einen erschütternden Schlag, wie aus einer schwach geladenen Leidner Flasche. Berührt man den auf den Harzkuchen isolirt aufgesetzten Deckel im Dunkeln, um den Funken daraus zu ziehen, so sieht man zugleich die in der Nähe der Form befindlichen Körper, die mit einem sehr dünnen Ueberzuge eines guten Leiters versehen sind, z. B. die vergoldeten Leisten einer Commode, leuchten.

3. Nach diesen Berührungen zeigt weder der Deckel noch die Form weiter einige Spuren von E.

4. Hebt man hierauf den Deckel mit den Schnüren oder der Glasstange isolirt auf, entfernt ihn genugsam von der Basis, und berührt ihn wieder, so erhält man einen oder mehrere stechende Funken, wie von einem gewöhnlichen durch die Umdrehung der Elektrisirmaschine geladenen Conductor. Diese Funken sind stärker, wenn man den Deckel und die Form zugleich, als wenn man nur den Deckel allein berührt hat. Auch in diesem Falle beim Herausziehen des Funkens aus dem auf-

gehobenen Deckel nimmt man dasselbe Leuchten der gleichen Umgebungen wie bei No. 2 im Dunkeln wahr.

5. Die E. des berührten und dann aufgehobenen Deckels ist derjenigen des Kuchens oder der Basis entgegengesetzt. Beim Harzkuchen ist sie demnach positiv (doch hat VOLTA bei einem Kuchen von harziger Mischung die sonderbare Anomalie entdeckt, daß derselbe, er mochte ihn nun mit der Hand, mit irgend einem Stoffe, mit Papier u. s. w. reiben, stets positiv elektrisirt wurde<sup>1</sup>, bei der Glasbasis, die durch Reiben mit Amalgama elektrisirt worden ist, negativ.

6. Die E. des aufgesetzten noch nicht berührten Deckels ist dagegen derjenigen der Basis gleichartig.

7. Das No. 2—4 beschriebene Verfahren läßt sich, so oft man will, wiederholen, ohne daß der Kuchen etwas merkliches von seiner E. verliert, bis ihm endlich nach längerer Zeit Luft und Feuchtigkeit dieselbe entziehen. So kann man von einer einzigen Reibung oft Monate lang el. Funken erhalten, daher das Instrument der *beständige Elektricitätsträger* genannt worden ist. Dasselbe gilt auch für den Wilke'schen Elektrophor, der aus einer Ladungsscheibe, deren Belege von ihr getrennt werden können, besteht, und nach vorhergegangener Ladung entladen, keine weitere Reibung wie der gewöhnliche Elektrophor erfordert, um unter denselben Umständen, wie die von No. 2—4 angeführten ununterbrochen Funken von ungeschwächter Stärke Stunden und Tage lang zu geben, nur daß besonders bei feuchter Witterung seine Wirksamkeit früher abnimmt, und sich endlich ganz verliert.

8. Man isolire die Basis so vollkommen wie möglich, und errege durch Reiben die negative E. des Harzkuchens. Sogleich wird die Form freie negative E. zeigen, wie man sich durch ein Strohalm- oder Korkkugelelektrometer überzeugen kann, das man mit der Form in Verbindung setzt. Setzt man den Deckel auf den Kuchen, so zeigt auch ersterer, durch ein Elektrometer geprüft, negative E., und die der Form nimmt etwas an Stärke ab. Berührt man hierauf den Deckel, ohne zugleich die Form zu berühren, so erhält man einen Funken, der jedoch schwächer ist, als wenn man denselben Versuch bei nicht isolirter Basis anstellt, die E. des Deckels verschwindet gänzlich,

---

<sup>1</sup> Journal de Physique 1776. VII. Juill. p. 23.



auch die Kügelchen oder Strohhälmchen des mit der Form in Verbindung stehenden Elektrometers gehen langsam zusammen, bis zur Berührung, und dann wieder von neuem aus einander mit entgegengesetzter positiver E.

9. Hebt man den Deckel, nachdem man ihn einseitig berührt hat, in die Höhe, indem die Basis fortwährend isolirt bleibt, so gehen die Kügelchen des mit der Form in Verbindung stehenden Elektrometers abermals langsam zusammen, und nachdem sie sich berührt haben, von neuem aus einander, und zwar wieder, wie im Anfange des vorigen Versuches der Fall war, mit negativer E. Der aufgehobene Deckel zeigt positive E., jedoch in einem geringeren Grade, als wenn man den Versuch bei nicht isolirter Basis angestellt hat.

10. Wenn man wie in den vorigen Versuchen verfährt, die schneidenden Funken aus dem auf dem Kuchen ruhenden Deckel nimmt, und eine Verbindung zwischen dem Deckel und der noch isolirten Form macht, so erhält man einen neuen mehr erschütternden Funken, Form und Deckel zeigen dann keine weitere Spur von E. — hebt man aber den Deckel auf, so zeigen beide freie E., und zwar das Maximum, was sie überhaupt zeigen können, der Deckel positive, die Form negative. Es versteht sich von selbst, daß wenn man statt erst einseitig den Deckel berührt zu haben, sogleich eine Verbindung zwischen der Form und dem Deckel durch den Finger macht, man auch sogleich den erschütternden Funken erhält, ungeachtet in diesem Falle beide Belege des Harzkuchens (denn diesen Namen verdienen der Deckel und die Form) einerlei freie negative E. besitzen.

11. Wird der Deckel nach der Berührung aufgehoben, und ohne dann in der Höhe berührt worden zu seyn, wieder niedergelassen und aufgesetzt, so sind Form und Deckel ganz todt, und ohne einige Merkmale von E.

Alle diese Erscheinungen, besonders aber die von 8—11 lassen sich vorzüglich lehrreich an demjenigen Elektrophore darstellen, welcher aus einer Ladungsscheibe besteht, deren Belege von derselben abgezogen werden können. Am besten dient dazu eine in einem Rahmen gefasste Scheibe, die mit seidenen Schnüren senkrecht in einem Gestelle aufgehängt ist, das aus zwei Paar senkrechten Glassäulen besteht, welche oben durch einen quer gehenden Glasstab vereinigt sind. Zu den Belegen

dienen zwei dünne, recht ebene, Messingscheiben, mit etwas dickerem wohl abgerundetem Rande, die in senkrechter Stellung an Glassäulen, die in einem soliden Fuß von überfirnisstem Holze eingelassen werden, befestigt sind. So kann man beide Belege oder nach Willkür auch nur eines von der Glasscheibe und zwar in vollkommen isolirtem Zustande abziehen, während beim gewöhnlichen Elektrophore die Form stets mit dem Kuchen verbunden bleibt. Hat man die Scheibe geladen und dann entladen, indem man zwischen beiden Belegen eine leitende Verbindung gemacht hat, so findet gerade derselbe Zustand statt, den der gewöhnliche Elektrophor zeigt, wenn man den Deckel auf den, durch das Reiben elektrisirten, Kuchen aufgesetzt, und diesen und die Form mit den Fingern berührt hat. Zieht man die beiden Scheiben dann isolirt ab, so zeigen sie entgegengesetzte Elektricitäten, und zwar jede derselben auch die entgegengesetzte von derjenigen, mit der sie vorher geladen gewesen war. Beraubt man sie durch Berührung ihrer E., und drückt sie beiderseits wieder an die Glasscheibe im isolirten Zustande an, so zeigen sie abermals freie E., aber die entgegengesetzte von derjenigen, die sie abgezogen hatten, nur dem Grade nach etwas schwächer. Berührt man beide mit dem Finger, wobei man einen schwachen erschütternden Funken erhält, und zieht sie abermals ab, so wiederholt sich die erste Erscheinung. Ich habe auf diese Weise ganze Stunden hindurch lange Funken aus den beiden Scheiben ausziehen können, doch waren hier, wenn die Funken aus den abgezogenen Scheiben genommen wurden, die negativen Funken der einen Scheibe etwas länger, als die positiven der andern, wenn nämlich die Ladung der Scheibe vom positiven Conductor ausgegangen war.

Man wird aus diesen Phänomenen des Elektrophors seinen Gebrauch leicht abnehmen können. Der berührte und von der Basis abgezogene Deckel thut nämlich alle Dienste eines elektrisirten Conductors, an dem man die Wirkungen der el. Anziehung wahrnehmen, einen Funken ziehen und eine Flasche laden kann, wenn man den Funken aus dem Deckel in ihren Knopf schlagen läßt, indem man die Flasche an ihrer äußeren Belegung mit der Hand umfaßt, oder diese sonst mit dem Erdboden verbindet. Zwar ist mit dem ausgezogenen Funken auf einmal alle E. des Deckels erschöpft, man kann ihm aber dieselbe durch ein neues Aufsetzen auf den Kuchen, Be-

rühren und Abheben, sogleich wieder geben, und indem man auf diese Weise wiederholt Funken in den Knopf der Flasche schlagen läßt, die Ladung derselben immer mehr verstärken, bis auf den Punct, wenn die freie Spannung der E. in der Flasche einen Grad erreicht hat, der gleich ist dem Grade der el. Spannung des aufgehobenen Deckels. Man kann auch eine Flasche auf ihrer inneren Belegung negativ laden, wenn man sie auf den Deckel stellt, mit demselben negativ aufzieht, und dann ihren Knopf berührt, oder wenn man sie beim Knopfe hält und den Funken aus dem Deckel in die äussere Belegung schlagen läßt. Solchergestalt vertritt der Elektrophor die Stelle einer Elektrisirmaschine, die er nebenbei an Wohlfeilheit übertrifft, und kann wegen seiner geringen Grösse und der langen Dauer seiner E. nach einer einmaligen Erregung durch Reiben sehr bequem zu vielen el. Versuchen gebraucht werden.

Vermittelst geladener Flaschen kann man die Kraft eines Elektrophors beträchtlich verstärken, wie schon VOLTA dieses sinnreiche Verfahren angegeben hat. Man ladet nämlich erst eine Flasche durch den Deckel des Elektrophors, stellt dieselbe auf den Kuchen, faßt den Knopf mit der Hand und führt die Flasche mit ihrer äusseren Belegung auf dem Kuchen hin und her. So entladet sich die äussere Belegung allmählig durch Abgeben ihrer negativen E. an den Kuchen, während die positive E. durch den Finger eben so stufenweise und ohne eine Erschütterung zu ertheilen abfließt, und die Basis wird dadurch eine weit stärkere — E., als durch bloßes Reiben, erhalten. Entläßt die Flasche nichts mehr, indem man sie auf diese Weise fortriickt, so ladet man sie wieder, und verfährt wie zuvor, bis man mit der Flasche auf dem ganzen Kuchen herum ist. Nur muß man sich in Acht nehmen, daß man mit der Flasche dem äußern Rande der Form, wenn nämlich der Elektrophor nicht isolirt ist, nicht zu nahe komme, weil sich sonst dieselbe leicht durch einen starken Funken auf einmal entladen kann, in welchem Falle man dann von der Erschütterung getroffen wird. Um dieses zu vermeiden, kann man daher auch so verfahren, daß man, wenn man die Flasche auf die Basis gestellt hat, durch einen Auslader eine Verbindung zwischen dem Knopfe und der Form herstellt, und die Flasche mit einer Glasröhre über den Elektrophor auf dem ganzen Theile seiner Ebene, auf welchem der Deckel beim Gebrauche aufrucht, fortschiebt. War der



Elektrophor erst ungemein schwach, und konnte daher die Flasche nur erst schwach durch denselben geladen werden, so wird der, durch die Entladung der Flasche auf demselben verstärkte Elektrophor diese Flasche seinerseits stärker laden, der Elektrophor erhält also auf diese Weise die ganze Verstärkung im Grunde aus sich selbst, und dieses giebt ihm noch mehr Ansprüche auf die Benennung eines *beständigen Elektrizitätssträgers*. Führt man mit dem Knopfe der geladenen Flasche, welcher  $+$  E. hat, auf dem Kuchen hin und her, indem man die  $-$  E. haltende Belegung in der Hand hält, so erhält der Kuchen  $+$  E., wodurch anfänglich seine durch Reiben vorher in ihm erregte  $-$  E. aufgehoben wird, und im Fortgange ein Ueberschuß von  $+$  E. entsteht<sup>1</sup>. Durch diese Verstärkungsmittel, indem man selbst ganze Battereien statt einzelner Flaschen zu Hülfe nimmt, und man den Elektrophor in großen Dimensionen ausführt, kann man seine Wirkungen denjenigen der stärksten Elektrisirmaschinen ganz gleich machen. Aus dem isolirten Teller des Klindworth'schen Elektrophors zog man nach dem Reiben mit dem Hasenfelle Funken von 4—6'', machte man die Verbindung zwischen der Form und dem Deckel mit der Hand, so erhielt man einen erschütternden Funken wie aus einer starken Leidner Flasche, drei bis vier Funken des aufgehobenen Deckels luden eine Leidner Flasche von einem Quadratfuß Belegung so stark, daß sie ausströmte. Die Funken des aufgehobenen Deckels fuhren oft blitzähnlich von einer Länge von 15'' und der Dicke eines Gänsekiels auf die Harztafel, und zerschmetterten das Harz.

### Theorie des Elektrophors.

Daß sich die Erscheinungen dieses Werkzeuges ganz auf Vertheilung gründen und ihre Erklärung aus der Theorie der el. Wirkungskreise schöpfen, ist schon aus dem Perpetuellen desselben klar, welches nicht statt finden könnte, wenn der geriebene Harzkuchen etwas von seiner E. mittheilen sollte. Zwar trug JACQUET in der ersten ausführlichen Nachricht vom Elektrophore, in welcher übrigens die Erscheinungen desselben mit aller Genauigkeit angegeben sind, noch sehr verworrene Ideen zur Erklärung desselben vor, indem er von einer Erregung der E. in dem Harzkuchen durch bloße Erstarrung in der metallenen

---

<sup>1</sup> S. Elektrophor, doppelter.

Form ausging, und indem er dem Harzkuchen negative E. im Franklin'schen Sinne, d. h. einen Mangel am natürlichen Antheile von E., und also ein Vermögen E. anzuziehen zuschrieb, doch zugleich eben diesem Harzkuchen ein Vermögen beilegte, das el. Fluidum der benachbarten Körper zurückzustossen. Glücklicher erklärte dagegen SOCIN<sup>1</sup> und INGENHOUS<sup>2</sup> die Erscheinungen desselben aus den Gesetzen der Vertheilung, und der letztere besonders hat seine Erklärung gänzlich dem Franklin'schen Systeme anzupassen gesucht. Dagegen gründen sich die weit vollkommeneren Erklärungen WILKE's<sup>3</sup> und LICHTENBERG's<sup>4</sup> auf die Theorie zweier Materien, welche auch hier, wie von allen el. Erscheinungen eine genügendere Rechenschaft giebt, als die Franklin'sche Theorie.

Da sich die dualistische Erklärung sehr leicht nach dem, was bereits unter dem allgemeinen Artikel *Elektricität* abgehandelt worden ist, in die Franklin'sche Sprache übersetzen läßt, so wird es vollkommen hinreichend seyn, nur die erstere vollständig zu liefern, und die Abweichungen der letztern mit ein Paar Worten bemerklich zu machen. Ich gebe diese Theorie hier so, daß daraus die Ursachen der Erscheinungen in eben der Ordnung erhellen, in welcher oben die Erscheinungen selbst abgehandelt worden sind.

1. Setzt man auf die durch Reiben negativ el. gewordene Fläche des Harzkuchens den isolirten Deckel, so wird seine 0 E. durch Anziehung des  $+$  E. von dem  $-$  E. des Harzkuchens, und Zurückstossung des  $-$  E. vertheilt oder zersetzt. Es verhält sich alles hierbei eben so, wie wenn ein 0 el. Leiter in den Wirkungskreis eines positiven oder negativen Conductors gebracht wird, nur mit dem Unterschiede, daß wegen der ebenen Beschaffenheit der Fläche, und wegen der großen Adhäsion der E. an Nichtleiter, besonders Harze, der indifferente Leiter in unmittelbare Berührung mit dem elektrisirten Nichtleiter gebracht werden kann, ohne daß ein Uebergang der E. statt findet, und daher eine verhältnißmäßig um so größere Menge von

---

1 Anfangsgründe der E. Hanau 1778. 8. Achte Vorlesung.

2 Philos. Trans. Vol. 68. P. II. p. 48. übers. in den Leipziger Sammlungen zur Physik und Naturgeschichte. II. Bd. 5tes St. S. 515.

3 Schwed. Abhandl. XXXIX. 54. 116. und 200.

4 6te Aufl. von Erxleben's Anfangsgründen der Naturlehre. Göttingen 1794.

0 in  $+$  und  $-$  zerlegt wird. Hebt man den Deckel aber unberührt wieder ab, so hören die Wirkungen der Vertheilung, welche vom geriebenen Harzkuchen ausgingen, wieder auf, das  $+$  und  $-$  E. des Deckels treten wieder in ihr natürliches Gleichgewicht, und der Deckel zeigt nach wie vor 0 E. Hat indess der Deckel scharfe Ecken oder Spitzen, so kann, während der Deckel noch auf dem Kuchen aufruht, das zurückgetriebene mit freier Spannung begabte  $-$  E., auch ohne daß der Deckel vom Finger berührt wird, wenigstens zum Theil entweichen, oder sich mit einem verhältnißmäßigen Theile  $+$  E. aus der umgebenden Luft zu 0 neutralisiren, und wenn dann der Deckel aufgehoben wird, so findet sich nicht mehr das volle  $-$  E., um das während des Aufruhs des Deckels gebunden gewesene und nun wieder frei gewordene  $+$  E. vollkommen zu neutralisiren, und der Deckel kann also unter diesen Umständen freie positive E. geben.

2. Wird der Deckel auf dem Kuchen liegend berührt, so verbindet sich sein zurückgestoßenes und frei gewordenen  $-$  E. mit eben so viel  $+$  E. des Fingers durch einen Funken. Dieses  $(+ -)$  E. ist  $= 0$ , und nachdem der Funken genommen worden ist, muß also der Deckel wieder vollkommen indifferent seyn, da das  $+$  desselben durch das  $-$  E. des Kuchens vollkommen gebunden ist. Uebrigens gilt, was die Art der Vertheilung der beiden Elektricitäten in dem Deckel des Elektrophors in dem Augenblicke, daß er auf dem Harzkuchen aufruht, betrifft, alles dasjenige, was über diese Vertheilung und einen gewöhnlichen Leiter unter dem allgemeinen Artikel „*Electricität*“ bereits aus einander gesetzt worden ist. Das  $-$  E. der obern Seite des Kuchens wirkt indess nicht bloß auf das 0 E. des Deckels, wenn derselbe aufgesetzt wird, sondern auch auf das 0 E. der untern Seite oder der Form, und bindet im Verhältniß der Distanz, welche von der Dicke des Harzkuchens abhängt, das  $+$  E. desselben; dadurch wird  $-$  E. an dieser untern Seite des Kuchens frei, geht aber, wenn die Basis nicht isolirt ist, in den Tisch über, oder sättigt sich mit  $+$  E. aus demselben; wird aber der Deckel aufgesetzt, so ändern sich die Umstände. Das  $-$  E. des Kuchens zieht jetzt das  $+$  E. des Deckels an, und kann daher nicht mehr soviel  $+$  E. der untern Seite binden; doch erreicht diese Wirkung auf das  $+$  E. des Deckels und die Abnahme der Wirkung auf das  $+$  E. der Form



oder das Freiwerden desselben dann ihr Maximum, wenn zugleich das  $-$  E. des Deckels, das seiner Seits auch noch gegen das vorher mit ihm zu 0 verbunden gewesene  $+$  E. eben desselben Deckels anziehende Wirkung äussert, und daher seine Wirkung auf das  $-$  E. des Kuchens beschränkt, von Aussen beschäftigt oder abgeleitet wird. Daher in dem Augenblicke der Berührung des Deckels das Leuchten der vergoldeten Leisten einer Commode durch das Ausströmen des frei gewordenen  $+$  E.; berührt man ferner, statt des Deckels allein, Deckel und Form zugleich, indem man den einen Finger erst an die Form ansetzt und dann am Deckel schliesst, so wirken gleichzeitig beide Elektricitäten in den Finger ein, da in dem Augenblicke, dass man oben schliesst, und das  $-$  E. des Deckels ableitet, auch das  $+$  E. an der Form sich nun erst entladet, und mit dem  $-$  E. im Finger selbst sich ausgleicht.

3. Weil bei dieser leitenden Verbindung der Form und des Deckels  $+$  E. und  $-$  E. einander sättigen, indem gerade soviel  $+$  E. verhältnissmässig frei wird, als von dem  $+$  E. des Deckels das  $-$  E. des Kuchens gebunden hat, und diesen letzteren  $+$  E. auch das frei gewordene  $-$  E. des Deckels proportional seyn muss, so zeigen nach dieser Berührung Form und Deckel weiter keine freie E. mehr.

4. Hebt man aber nunmehr den Deckel auf, und bringt ihn aus dem Wirkungskreise des Kuchens heraus, so wird sein vorher durch das  $-$  E. des Kuchens gebunden gewesenes  $+$  E. wieder frei, und giebt einem genäherten Leiter einen positiven Funken. Hat man vorher Deckel und Form zugleich berührt, so ist dieser Funken stärker, weil wegen der Anziehung des  $+$  E. der untern Seite des Kuchens durch das  $-$  E. des Deckels, das  $-$  E. des Kuchens stärker auf den Deckel wirken, mehr 0 zersetzen und mehr  $+$  E. anziehen konnte.

5. Aus dem Angeführten ergiebt sich auch ohne weiteres von selbst, dass der nach der Berührung aufgehobene Deckel positiv seyn muss, wenn die obere Seite des Kuchens negativ ist.

6. Dagegen muss der Deckel vor der Berührung unter denselben Umständen negative E. zeigen.

7. Die jedesmalige Erneuerung der Wirkung bei jedesmaliger Wiederholung des Verfahrens ohne merkliche Schwächung erklärt sich daher, weil der Kuchen hierbei *nicht durch Mittheilung sondern blos durch Vertheilung* wirkt.

8—9. Diese dem ersten Anscheine nach zum Theil sonderbaren Erscheinungen erklären sich gleichfalls genügend, wenn man nur auf folgende schon in dem Artikel „*Elektricität*“ im Allgemeinen entwickelten Sätze Rücksicht nimmt, daß freie E. ihre vertheilende Wirkung, d. h. ihre Anziehung gegen die ihr entgegengesetzte, und ihre Zurückstoßung gegen die ihr gleichnamige, die zusammen die el. Indifferenz bilden, nach allen Richtungen ausübt, daß die Größe dieser Wirkung stets eine Function sowohl der Energie der freien E. selbst, als auch der Entfernung ist, von welcher der el. Körper auf diejenigen wirkt, welche eine solche Vertheilung zulassen, und daher zunimmt, sobald entweder die Entfernung abnimmt, oder die Quantität vergrößert wird, und daß endlich diese Wirkung mit einer gewissen Langsamkeit durch Schichten von Nichtleitern von einer schon merklichen Dicke sich hindurch erstreckt, dagegen durch Leiter mit einer so gut als instantanen Geschwindigkeit fortpflanzt. So findet also in dem Versuche 8 die Wirkung der negativ elektrisirten Oberfläche des Harzkuchens auf das 0 der Form eben so statt, wie auf das 0 des Deckels, welche Form in gewissem Sinne einen untern Deckel oder eine untere Belegung des Harzkuchens darstellt, von welchem der Deckel die obere Belegung ist. Aus dem 0 wird also das  $+$  E. von dem  $-$  E. des Harzkuchens wegen seiner überwiegenden Menge stärker angezogen und das  $-$  E. stärker zurückgetrieben als das  $+$  sein  $+$  anzieht und von demselben zurückgehalten wird. Es muß also freies  $-$  E. in der isolirten Form in dem Augenblicke zum Vorschein kommen, in welchem der Harzkuchen gerieben wird. Setzt man alsdann den Deckel auf, so wirkt dieser durch sein  $+$  E. welches er in seinem 0 mitbringt, gleichzeitig auf das  $-$  E. der obern Fläche des Harzkuchens; dieses  $+$  wird verhältnißmälsig einen Theil dieses  $-$  beschäftigen, dadurch wird die Wirkung dieses  $-$  auf das 0 der Form, oder vielmehr seine anziehende gegen das  $+$ , seine zurückstoßende gegen das  $-$  abnehmen, ein Theil  $+$  und  $-$  wird sich wieder zu 0 verbinden, das  $-$  der Form wird schwächer werden, aber sich doch immer noch als  $-$  behaupten, zugleich wird aber auch ein Theil des 0 des Deckels zerlegt, das  $+$  E. angezogen und gebunden, das  $-$  E. zurückgetrieben werden, und als freie negative E. nach außen wirken, beide Belege werden also nunmehr negativ erscheinen. Berührt man aber den Deckel, so kann demselben

neue positive E. zugeführt werden, wodurch seine freie negative E. auf 0 zurückgeht, und also die positive E. des Deckels ihre vorher zwischen die negative des Deckels und die negative des Harzkuchens getheilte Wirkung ausschließlich auf die letztere ausüben kann. Dadurch wird diese bei dem Mangel einer in Betracht kommenden Entfernung zwischen dem Deckel und Kuchen, und da im Augenblicke der Berührung des Deckels ein unerschöpflicher Quell von  $+$  für das  $-$  des Harzkuchens vorhanden war, vollkommen gebunden, auch ein Theil negativer E. der in dem Harzkuchen durch die repulsive Kraft der an der Oberfläche befindlichen etwas hineingedrängt worden war, nach außen gezogen, und durch das  $+$  des Deckels latent gemacht, und dadurch die Wirkung auf das  $+$  E. der Form vernichtet. Dieses verbindet sich wieder mit seinem  $-$  zu 0. Die Pendel des Elektrometers gehen demnach zusammen, und da es unvermeidlich ist, daß während der Anstellung des Versuchs ein Theil des frei gewesenen  $-$  E. der Form, wenn auch nur durch die Luft abgeleitet wurde, so wird das frei gewordene  $+$  E. nicht vollkommen zu 0 neutralisirt werden können, weil seine verhältnißmäßige Menge mehr beträgt, und die Kügelchen des Elektrometers werden also mit positiver E. aus einander gehen. Wird dagegen der Deckel aufgehoben, so tritt wieder die vorige Wirkung des  $-$  E. des Harzkuchens auf das  $+$  E. der Form ein, und da auch von diesem während des Versuchs ein Theil entwichen seyn mußte, so ist es nicht mehr hinreichend das  $-$  E. des Kuchens vollkommen zu befriedigen, vielmehr zerlegt dieses noch einen Antheil von  $\frac{+}{-} = 0$ , welches in der Form noch zurück ist, zieht das  $+$  E. an und macht das  $-$  frei, welches also nunmehr auf das Elektrometer wirken kann.

10. Daß bei isolirter Basis, auch nachdem man bei dem aufgesetzten Deckel den stechenden negativen Funken genommen hat, doch noch ein erschütternder empfunden wird, wenn man, während der eine Finger mit dem Deckel in Verbindung bleibt, einen andern Finger an die Form bringt, erklärt sich daraus, daß das  $+$  E. der Form nun erst in Wechselwirkung mit  $-$  E. im Deckel treten kann, und in diesem Augenblicke das  $-$  E. des Kuchens gleichsam auf neues 0 des Deckels einwirkt, und dieses zurücktreibt, welches im Finger sich mit dem  $+$  der Form ausgleichend eben die erschütternde Empfindung verursacht.



11. Der Erfolg von dem unter dieser Nummer angegebenen Versuche erklärt sich schon hinlänglich nach dem Principe der Identität, da in demselben die Verhältnisse wieder hergestellt werden, unter welchen sich nach No. 2 keine weitere Spur von freier E. im Deckel mehr zeigte.

So verwickelt diese Theorie dem ersten Anblicke nach auch erscheinen mag, so ist sie doch höchst einfach, und erfordert nur darum viele Worte, weil so mancherlei Phänomene daraus zu erklären sind. Alles beruht auf dem einfachen Gesetze der el. Wirkungskreise, welchem gemäß mit Abänderung der Umstände und Bedingungen die Erscheinungen sich eben so mannigfaltig modificiren müssen. Leicht läßt sich, wie schon oben bemerkt ist, diese Erklärung auch in die Sprache des Franklin'schen Systems übersetzen, wobei statt der doppelten Thätigkeit beider Elektricitäten nur die eine der positiven in Betracht zu ziehen ist, übrigens alle Bestimmungen, die sich auf den Einfluß der Entfernung, der Quantität der E. und des Unterschiedes zwischen Leitern und Nichtleitern beziehen, auf ganz gleiche Weise ihre Anwendung finden. — Treffend bemerkt GEHLER<sup>1</sup>, daß man sich nicht leicht werde vorstellen können, wie ein Mangel, den man diesem Systeme gemäß in dem durch Reiben negativ el. gewordenen Harzkuchen voraussetzen muß, diejenige Thätigkeit hervorbringen könne, die gleichsam augenscheinlich von dem Harzkuchen ausgeht, von welchem man im Dunkeln beim Reiben selbst das el. Licht in Büscheln ausströmen sieht.

DE LÜC hat gleichfalls die Erscheinungen des Elektrophors aus seiner oben in ihren ersten Grundzügen abgehandelten Theorie der E. zu erklären versucht<sup>2</sup>. Er betrachtet dieselben unter der Bedingung, daß der Elektrophor durch seine Basis mit dem Erdboden in Verbindung sey. Durch das Reiben verliert, ihm zufolge, die obere Fläche des Harzkuchens etwas von ihrem el. Fluidum, der sogenannten el. Materie im engeren Sinne, indess die entgegengesetzte Fläche es gewinnt. Eine geriebene Harzfläche soll dieses el. Fluidum verlieren, weil der reibende Körper sich leichter des durch Reiben in Bewegung gesetzten Fluidums bemächtigt, und weil sogleich der kleine Ueberschuß,

---

<sup>1</sup> Wörterb. I. 890.

<sup>2</sup> Neue Ideen über die Meteorologie I. 255.

den er empfängt, durch die Hand dessen, der den Versuch anstellt, in den Boden strömt. Durch diesen Verlust an el. Fluidum verliert die geriebene Fläche ihr fortleitendes Fluidum, und die entgegengesetzte Fläche theilt ihr davon sogleich mit. Aber alsdann widersteht das el. Fluidum dieser letztern nicht mehr so stark, und sie erhält daher eine kleine Menge, die sich hier verdichtet, d. h. sie wird positiv. Die Grenze dieser entgegengesetzten Veränderungen findet sich in dem Widerstande der geriebenen Fläche, mehr als eine gewisse Menge fortleitendes Fluidum dem reibenden Körper abzutreten, und ihre Dauer rührt daher, daß selbst dann, wenn das Reiben aufhört, diese Fläche nur sehr schwer das verlorene Fluidum wieder annimmt. Denn das el. Fluidum, welches sich auf der entgegengesetzten Seite angehäuft hat, theilt mit jener (der obern Seite) sein fortleitendes Fluidum, und verschafft also dem el. Fluidum, das ihr noch übrig ist, eine Vermehrung der ausdehnenden Kraft, welcher Umstand nicht nur dazu beitrug, daß sie von solchem verlor, sondern auch hinwiederum vermittelt, daß der leitende Körper welcher in Verbindung mit der andern Fläche (der Basis) ist, ihr nicht das el. Fluidum, was sie erlangt hat, raube. So wird also selbst die Ursache dieser entgegengesetzten Modificationen zweier Oberflächen einer nicht leitenden Platte die Ursache ihrer Dauer, obgleich diese Oberflächen in Verbindung mit leitenden Körpern sind. Man sieht also, warum die nicht leitende Schicht eines Elektrophors so dünn als möglich seyn muß, und warum selbst, wenn sie eine gewisse Dicke hat, das Reiben ihrer offenen Oberfläche fast keine Wirkung hervorbringt. Denn da die erste kleine Wirkung, die man hervor gebracht hat, sich nicht auf der entgegengesetzten Oberfläche wegen ihres Abstandes verspüren läßt, so folgt keine andere, und sie selbst wird bald durch die Berührung leitender Körper zerstört. Es folgt daraus, daß je dünner die nicht leitende Schicht ist, wenn sie nur stetig ist (ohne Sprünge, Risse) desto mehr erlangt und erhält der Elektrophor seine Kraft, denn die Folge davon ist, daß die beiden Oberflächen stärker ihre entgegengesetzten Zustände erlangen und sich wechselseitig in demselben Verhältnisse helfen, sie zu erhalten.

DE LÜC entwickelt ferner seine Theorie an dem Apparate einer Ladungsscheibe, deren Belege an isolirenden Füßen befestigt sind, und von derselben abgezogen werden können, oder

an dem Wilke'schen Apparate einer entladenen Ladungsplatte. Indels liegt es außer den Grenzen dieses Wörterbuches, der Erklärung de Lüc's in dieser Hinsicht im Detail zu folgen, einer Erklärung, die sehr künstlich ausgesponnen ist, und die denselben Einwürfen unterliegt, welche man schon in dem allgemeinen Artikel „*Électricité*“ dagegen aufgestellt findet. Nur möge hier noch die Bemerkung stehen, daß de Lüc in seiner Theorie die wechselseitige Einwirkung der obern und untern Fläche eines Elektrophors auf einander, und die Unterstützung, die sie sich wechselseitig leisten, zu hoch anschlägt, und mit Unrecht unter die Kategorie der Ladung einer isolirenden Schicht bringt. Unstreitig fällt bei einer solchen die Ladung um so stärker aus, je dünner die Platte ist, die beide Belegungen trennt, wenn sie anders dem Durchbruche der E. von einer Seite zur andern gehörigen Widerstand leisten kann, und eine beträchtliche Dicke derselben wird gleichsam jede Ladung hindern. Beim Elektrophore wird aber unabhängig von der Gegenwirkung der untern Fläche unmittelbar durch das Reiben die E. erzeugt, und hängt hauptsächlich von der Stärke dieses Reibens und dem passendsten Verhältnisse des Reibzeuges zur geriebenen Fläche ab. Es ist im Wesentlichen derselbe Fall wie bei der Erregung der E. einer Elektrisirmaschine durch Reiben, wo sogar die beiden einander entgegengesetzten Flächen des idioelektrischen Körpers (z. B. der Glasscheibe) auf gleiche Weise gerieben und in ihrem el. Zustande gleichmäßig modificirt werden, indem sich hier der Gegensatz lediglich auf das Reibzeug bezieht. Auch spricht die Erfahrung unmittelbar gegen einen so auffallenden Einfluß der Dicke des Harzkuchens auf seine Wirksamkeit als Elektrophor, wie er aus de Lüc's Theorie hervorgeht. Ich habe einen Harzkuchen von der Dicke von einer Linie bis zu der von anderthalb Zollen gießen lassen, und keinen sehr merklichen Unterschied in ihrer Wirksamkeit beobachten können, wenn nur ihre Durchmesser dieselben, ihre Oberflächen gleichmäßig eben waren und derselbe Deckel angewandt wurde. Ein sehr dünner Harzkuchen, der besonders gut im Gusse ausgefallen war, leistete fast dieselbe Wirkung, ob er auf einer Stanniolplatte, die selbst auf dem Tische sich befand, oder auf einem andern dicken Harzkuchen unmittelbar aufruhte. Daß übrigens die durch das Reiben zu erregende negative E. auf einen höheren Grad getrieben werden kann, wenn ein Theil derselben



bei ihrer Erregung sogleich wieder durch die Gegenwirkung der untern Fläche gebunden und latent wird, und dafs damit die Wirksamkeit des Elektrophors etwas gesteigert werden kann, wenn man dann diesen gebunden gewesenen Theil dadurch wieder in Thätigkeit setzt, dafs man zwischen der Basis und dem Deckel eine leitende Verbindung macht, soll nicht geleugnet werden, und ergiebt sich hinlänglich aus dem früher Gesagten.

Was nun noch die Erklärung der merkwürdigen Thatfachen betrifft, dafs eine Ladungsplatte mit von derselben abtrennbaren Belegen nach vorangegangener Ladung durch die Entladung ohne weiteres einen Elektrophor in voller Wirksamkeit darstellt, und selbst von gröfserer Wirksamkeit, als wenn man die Glasplatte nach Art eines Harzkuchens behandelt, so ergiebt sich dieselbe leicht daraus, dafs bei jeder Ladungsflasche oder Ladungsplatte nach der ersten Entladung stets ein Rückstand von Ladung sich erhält, der sich nur allmählig durch die Belege verliert. Dieser Rückstand von Ladung hängt vorzüglich von einem Antheile von E. ab, der bei zunehmender Ladung gleichsam in das Innere des Glases hineingedrängt worden ist. Da die Belege, insbesondere diejenigen, die von der Glasfläche trennbar sind, kein eigentliches Continuum mit dieser bilden, so ist theils die dünne Luftschicht zwischen beiden, theils auch die ebene Oberfläche mit welcher die Belege und das Glas einander gegenüberstehen, und wohl auch die Adhäsion der E. an die Isolatoren ein hinlängliches Hinderniß für den Uebergang dieses Rückstandes an die Belege, welcher dann nur durch Vertheilung wirkt. Es versteht sich von selbst, dafs diejenige Seite des Glases, an welcher die positive Ladung statt fand, sich positiv verhalten, und also in dem ihr zugehörigen Belege, welches gleichsam den Deckel eines Elektrophors vorstellt, gerade die entgegengesetzten Erscheinungen, wie der negative Harzkuchen hervorbringen wird, während die abgekehrte negative Seite umgekehrt alle Erscheinungen eines gewöhnlichen Elektrophors zeigen mufs.

Nach den bisherigen Erörterungen wird es ganz überflüssig seyn, mehrere Verhandlungen und Streitigkeiten, das Wesen des Elektrophors betreffend, die in den achtziger Jahren vorzüglich zwischen einigen französischen Physikern statt gefunden haben, näher zu erwähnen. Ich meine insbesondere die Streitigkeiten zwischen AUBERT, Professor der Physik zu Autun, und

dem Abbé EMPAIN<sup>1</sup>. Ersterer bekämpfte nämlich vorzüglich die Ingenhoufsische Erklärung der Erscheinungen des Elektrophors nach den Principien des Franklin'schen Systems, und insbesondere die Zurückführung dieser Erscheinungen auf die Theorie der Leidner Flasche, deren Bestimmungen und Verhältnisse INGENHOUSS im Elektrophor durchgängig nachzuweisen suchte, dagegen suchte der Abbé EMPAIN diese Theorie gegen AUBERT's Einwürfe zu rechtfertigen, und theilte bei dieser Gelegenheit einen Abriss der Theorie WINKLER's mit, die im Wesentlichen mit der Ingenhoufsischen übereinstimmt. Darin hatte allerdings AUBERT in gewisser Hinsicht Recht, daß man den Elektrophor und eine Leidner Flasche in ihrem Verhalten nicht als ganz übereinstimmend betrachten könne. Als wesentliche Verschiedenheit führt er namentlich an, daß eine durchbohrte oder zersprungene Glastafel nicht geladen, wohl aber als Elektrophor gebraucht werden könne, daß man ferner ein allzudickes Glas nicht laden, wohl aber durch Reiben mit Metall die Erscheinungen des Elektrophors daran hervorbringen könne. GEHLER sucht zwar diese Einwendungen durch die Bemerkung zu beseitigen, daß es bekannt sey, daß die Scheiben sowohl durch Löcher und Sprünge, als auch durch allzu große Dicke zu Elektrophoren eben sowohl als zur Ladung untauglich werden, indess bleibt der Unterschied doch immer noch auffallend genug, daß ein Harzkuchen und auch eine Glasscheibe mehrere durch die ganze Masse hindurchgehende Sprünge haben kann, ohne daß ihre elektrophorische Wirksamkeit dadurch aufgehoben wird, während selbst auch nur der feinste Sprung, das kleinste Loch, eine Glasscheibe zur Ladung gänzlich unfähig macht, und daß die Dicke einer Scheibe in einem viel stärkeren Verhältnisse ihre Ladungsfähigkeit vermindert, als die Dicke des Harzkuchens seine Brauchbarkeit zum Elektrophore. Das Wahre in der Sache liegt aber darin, daß ein Elektrophor eigentlich nur mit einer nach vorhergegangener Ladung entladen, aber nicht mit einer in wirklicher Ladung begriffenen Ladungsscheibe vergleichbar ist, daß der bei weitem größte Theil der E., welche an den Flächen einer geladenen Scheibe sich befindet, durch Berührung der Belege derselben entzogen werden kann, und also hierbei eine *Mittheilung* statt findet, während

---

<sup>1</sup> Esprit des Journaux. Fevr. 1788 und daraus im Gothaischen Magazin u. s. w. V. Bd. 8. St. S. 96 ff.

die am Elektrophore durch Reiben erregte E. an seiner Fläche haftet, und nur durch *Vertheilung*, nicht durch *Mittheilung* wirkt. Auch NICHOLSON<sup>1</sup> hat meiner Meinung nach bei der Vergleichung des Elektrophors mit der Leidner Flasche und seines Zustandes mit demjenigen der Ladung diesen Gesichtspunct nicht fest genug im Auge behalten. Er bemerkt zwar sehr richtig, daß, wenn man den Harzkuchen eines nicht isolirten Elektrophors mit metallischer Form reibt, an demselben, wie bei jeder geladenen Flasche<sup>2</sup> eine doppelte E. zu unterscheiden ist, nämlich erstens die *Ladung*, oder die vermittelt der compensirenden Kraft der unisolirten unteren Belegung gebundene, und zweitens die zum Erhalten der Ladung erforderliche Portion einfacher E., welche richtiger die mit freier Spannung begabte genannt werden sollte. Indefs ist diese statt findende Ladung beim Elektrophor nur eine nothwendige Folge aber keine Bedingung seiner Wirksamkeit, da alle Erscheinungen auch eintreten, wenn bei Anwendung eines dicken Harzkuchens, ohne eine metallene Form, der überdies noch auf einem Rahmen von seidenen Fäden in großer Entfernung von dem Tische aufruhet, keine solche Ladung eintreten kann. „Wird“ so fährt NICHOLSON fort, „die Metallplatte auf den Harzkuchen gesetzt, und mit dem Finger berührt, so geht wahrscheinlich in den wenigen Stellen der wirklichen Berührung ein Theil der E. in die Metallplatte über, und ist die Intensität stark, so springt auch vielleicht ein anderer Theil derselben durch die dünne Luftschicht hindurch, die zwischen dem Metalle und der Oberfläche des Harzkuchens verbreitet ist.“ Bei der im Ganzen so gleichförmig bleibenden Wirkung eines einmal geriebenen Elektrophors mehrere Stunden hindurch kann ich indels einen solchen Uebergang nicht zugeben, weil sonst die E. an der Oberfläche des Kuchens allmähig abnehmen, und also auch die von der Vertheilung abhängigen Wirkungen sich verringern müßten. Die Wirkungsart der an der Fläche noch zurück bleibenden E. auf den Deckel erklärt NICHOLSON auf dieselbe Weise, wie dieses oben geschehen ist. In der weitern Erläuterung der Phänomene findet NICHOLSON einen wesentlichen Unterschied zwischen dem negativen Funken, welchen man aus dem auf dem Harzkuchen aufruhenden, und dem positiven Funken,

---

1 S. Gilb. Ann. XXIII. 282.

2 S. *Flasche, elektrische.*



welchen man aus dem aufgehobenen Deckel zieht, darin, daß jener die nach und nach erfolgende Explosion einer Ladung und daher auch viel kleiner, dieser das plötzliche Entweichen eines Antheils einfacher freier E. ist, und daher auch in größserer Entfernung überschlägt und auch mehr Geschwindigkeit (?) und Glanz hat, ob er gleich aus weniger E. besteht. Darin hat NICHOLSON allerdings Recht, daß in dem Falle, wo das Elektrophor mit seiner Basis auf unvollkommenen Leitern, wie gewöhnlich auf einem Tische, ruht, der negative Funke aus mehreren kleinen Funken besteht, und insofern mit einer allmäligen Explosion einer schwachen Ladung verglichen werden kann, sofern die Ladung des Deckels mit positiver E. oder die Ableitung der negativen nur in dem Mafse geschieht, in welchem die Form ihre vorher gelindere positive E. an den Tisch und durch diesen in den Erdboden abgeben kann, was wegen der unvollkommenen Leitung nur successive geschieht; daß aber das  $+$  weniger betragen sollte, als das abgeleitete  $-$ , enthält einen Widerspruch in sich selbst, da ja beide aus demselben 0 hervorgegangen sind, und folglich eben soviel  $+$  zurück bleiben muß, als  $-$  abgeleitet worden ist. Uebrigens verdient noch bemerkt zu werden, daß bei der Verbindung der Form mit dem Deckel 'durch den Finger der Funken stets nur ein einfacher erschütternder ist, weil in diesem Falle ein guter Leiter beide Elektricitäten zusammenbringt.

### Lichtenberg'sche Figuren.

Die merkwürdigen Figuren, durch Aufstreuen von feinen Pulvern, besonders von Harzstaub, hervorgebracht, welche die Spuren der positiven und negativen E. auf eine für jede eigenthümliche Weise auf den Flächen der Nichtleiter, besonders auf glatten, harzigen Oberflächen bezeichnen, werden am passendsten hier abgehandelt, da ihre Entdeckung von dem Elektrophore ausgegangen ist. LICHTENBERG in Göttingen, von welchem sie auch ihren Namen erhalten haben, wurde durch einen glücklichen Zufall mit ihnen im Jahre 1777 bekannt<sup>1</sup>. Er bemerkte nämlich, daß das feine Harzpulver, welches sich beim

---

<sup>1</sup> Vgl. G. Chr. Lichtenberg de nova methodo naturam ac motum fluidi electrici investigandi. In novi Comment. Soc. reg. Goetting. ad annum 1777, Gött. 1777. T. VIII. p. 168.

Zurechtmachen und Abreiben seines großen Elektrophors in die Höhe verbreitet, und an die Wände und Bücher allenthalben angesetzt hatte, und durch die Bewegung der Luft öfters zu seinem großen Verdrusse sich wieder auf den Deckel des Elektrophors gleichförmig abgesetzt, nachher als der Deckel in die Höhe gezogen worden, auf dem Harzkuchen selbst sich nicht eben so gleichförmig verbreitet, sondern an gewissen Stellen zu Sternen zusammengehäuft hatte, die zwar erst nur schwach und blafs, durch absichtliches Bepudern aber schöner hervortraten. Bisweilen erschienen fast unzählige Sterne, wie Milchstraßen, und gröfsere Sonnen, Bogen, welche von der convexen Seite mit Strahlen versehen waren, die niedlichsten Verzweigungen, denen ähnlich, welche die gefrorenen Fensterscheiben zeigen, wobei er zugleich beobachtete, dafs sie weit entfernt durch Abwischen mit einer Feder oder einem Hasenfuse vertilgt zu werden, nur gleichsam noch schöner durch neu auffallenden Staub wurden. Es zeigte sich bald, dafs da, wo jene schönen Sterne in Menge sich zeigten, eine positive Ausströmung von dem aufgehobenen Deckel nach dem Elektrophore statt gefunden hatte, welche im Dunkeln in sehr sichtbaren Feuerbüscheln sich zu erkennen gab, und wodurch der Harzkuchen an dieser Stelle positiv el. geworden war, wie auch ein kleinerer Deckel zeigte, der auf diese Stelle aufgesetzt, berührt und wieder aufgehoben sich negativ verhielt. Diese vorläufigen Beobachtungen veranlafsten eine Reihe von Versuchen, um dieser merkwürdigen Eigenschaft der E. weiter nachzuspüren, welche LICHTENBERG sowohl in dieser als in einer zweiten Abhandlung<sup>1</sup> genauer beschrieben, und deren Resultate er durch mehrere Abbildungen erläutert hat.

Man bedient sich zu Anstellung dieser Versuche am besten kleiner, dünner, aus Gummilack, Harz oder Schwefel geschmolzener Tafeln, oder auch kleiner Glastafeln, die auf einer oder beiden Flächen mit einer dünnen Harzschicht überzogen sind, oder auch kleiner eben so überzogener Blechtafeln. Auf diese setzt man einen Metallring, der von verschiedenem Durchmesser seyn darf, je nachdem man die Figuren gröfser oder kleiner darstellen will, und der sich in eine Kugel oder Spitze endigen kann. Setzt man ein solches mit einer Kugel versehenes Me-

---

<sup>1</sup> Commentat. poster. etc. in Comment, Soc. reg. Goett. ad ann. 1778. Goett. 1779.

- tallrohr auf eine der beschriebenen Tafeln von Harz oder Gummilack und theilt demselben aus einem positiv el. Conductor oder noch besser aus einer positiv geladenen Leidner Flasche einen Funken mit, nimmt dann den Metallring mit der Hand weg, und bepudert die Tafel mit Harzstaub, so wird eine mit den schönsten sich verzweigenden Strahlen umgebene Sonne erscheinen.
- Fig. 160. Entfernt man den Metallring statt mit der Hand mit einem idioelektrischen Körper, so fehlt der schwarze Ring, von welchem die Strahlen ausgehen. Giebt man dem Metallringe einen negativen Funken und nimmt ihn gleichfalls mit der Hand weg, so erscheint eine ganz andere strahlenlose, von concentrischen Kreisen eingeschlossene, Figur.
- Fig. 161. Setzt man eine solche Gummilacktafel mit ihrer untern Fläche auf einen kurzen Metallring, ihm gegenüber auf die obere Fläche einen anderen, und giebt letzterem einen positiven Funken, so zeigt sich nach dem Bepudern auf der obern Fläche eine positive, mit Strahlen umgebene, auf der unteren aber eine der negativen verwandte Figur. Stellt man eine Leidner Flasche auf einen Harzkuchen, und ladet ihre innere Seite positiv, so wird ihr Umfang auf dem Harzkuchen mit Harzstaub bepudert einen schönen mit Strahlen eingefassten Kreis oder eine positive Figur darstellen; ladet man dagegen die Flasche negativ, so wird der Umfang mehr mit runden Figuren, Kreisen und Ellipsen umgeben seyn. Macht man mit dem Knopfe einer positiv geladenen Flasche, die man in der Hand hält, auf der Fläche eines Harzkuchens Züge wie von Buchstaben, und bepudert dieselben mit Harzstaub, selbst nach einigen Tagen, so werden diese Buchstaben in schönen positiven Figuren sichtbar werden, indem von den gezogenen Strichen seitwärts die niedrigsten Strahlen, die sich in feine Zweige ausbreiten, ausgehen, welche LICHTENBERG mit blumenähnlichen Figuren vergleicht. Hat man dieselben Züge mit dem Knopfe einer negativ geladenen Flasche gemacht, so werden diese Buchstaben durch Perlen oder Paternosterschnüre bezeichnet. Ueberall charakterisirt sich die negative E. und ist erkennbar an ihren abgerundeten, theils kreis- oder mondförmigen, theils elliptischen Figuren, ohne eine auffallende Seitenausstrahlung, während die positive E. überall in die niedrigsten Verzweigungen, die in feinere und feinere Aeste sich vertheilen, ausstrahlt, und gleichsam Sonnen (nach der gewöhnlichen Art, sie zu zeichnen) und Sterne darstellt. LICHTENBERG bemerkt, daß jedesmal, wenn neue Ver-



suche angestellt werden sollen, die Harzscheiben aufs sorgfältigste abgewischt werden müssen, damit nicht, weil die Figuren sich nur schwer zerstören lassen, beim Gebrauche derselben Tafel *einer* Ursache zugeschrieben werde, was die Wirkung mehrerer ist. Auch müssen die dabei gebrauchten Pulver recht fein seyn, und durch recht feine Leinwand durchgebeutelt werden. Man kann sehr verschiedene Pulver dazu gebrauchen. LICHTENBERG bediente sich aufer verschiedenen Harzpulvern des Schwefels und Bärlappaamens, auch der Pulver von Zucker, weißem Vitriol, Braunschweiger Grün, Smirgel, Stärkemehl, gemeinem Mehl, des feinsten Messingfeilicht und Eisenfeilicht, doch giebt das feine Harzpulver stets die schönsten Figuren. Stellt man diese Versuche in der Guericke'schen Leere an, so breiten sich die Fi-<sup>Fig.</sup> guren sehr aus, die Strahlen erhalten eine 3 — bis 4mal so große <sup>162</sup> Länge, haben auch eine größere Breite und in der Mitte gleich- <sup>u.</sup> <sup>163.</sup> sam eine feine Rippe, welche frei von Harzstaub ist, während die concentrischen Ringe nur eine einzige breitere kreisförmige Umgebung bilden, welche durch einen schmalen, von Staub freien, Ring von einem mittleren bestäubten kreisförmigen Flecke getrennt ist. Dafs diese Figuren von der Anziehung und Abstoßung der den Scheiben mitgetheilten und an den bestreuten Stellen haftenden E. gegen die Theilchen der durchgesiebten Pulver abhängen, ist keinem Zweifel unterworfen. Die gleichartig elektrisirten Theilchen der Pulver werden begreiflich von den ihnen gleichartig elektrisirten Stellen des Harzkuchens, abgestoßen, und von den ungleichartig elektrischen angezogen, und die Gestalt der Figuren wird also theils davon abhängen, nach welchem Gesetze das el. Fluidum auf solchen idioelektrischen Flächen, wie Harzkuchen, Glasplatten u. s. w. seinen Weg nimmt und sich verbreitet, theils auch davon, welche Art von E. die durchgesiebten Pulver selbst annehmen. LICHTENBERG hat zwar diesen letztern Umstand als untergeordnet darzustellen gesucht, indem ja auch metallische Pulver, von denen er voraussetzt, dafs sie beim Durchsieben keine E. erhalten, diese Figuren auf gleiche Weise, wenn auch nicht in derselben Schönheit, wie die Harzpulver, darstellen. Indessen wissen wir jetzt sehr wohl, dafs auch Metallpulver so wie alle Körper, beim Reiben an andere el. werden, und da die Metallpulver nach dem Durchsieben blofs mit der Luft in Berührung gekommen sind, so werden sie die beim Durchgange durch die Lein-

wand erregte E. beibehalten, ja wenn sie selbst nicht durch Leinwand durchgeschüttelt würden, so könnten sie doch schon beim Durchgange durch die Luft durch Reibung an dieser schwach el. werden. Welchen Einfluß die durch das Reiben beim Durchgange durch die Leinwand erregte E. der Pulver auf das Gelingen der Versuche habe, beweiset der Versuch DE LÜC's, daß bei einer lockern Leinwand, die weniger rieb, ganz unregelmäßige, hingegen bei einer feinen Leinwand, wo man stark schütteln mußte, sehr schöne und bestimmte Figuren entstanden. LICHTENBERG selbst theilt einen interessanten Versuch mit, der den Einfluß der eigenthümlichen E. der Theilchen des Pulvers auf ihre Auflagerung beweist. Wenn man eine Leidner Flasche auf einen Harzkuchen stellt, der mit einer dünnen Schale eines feinen Harzpulvers, oder eines andern beliebigen Pulvers, das zu diesen Versuchen dienen kann, bedeckt ist, und die Flasche positiv ladet, so wird das aus der äußeren Belegung ausgetriebene  $+$  E. indem es auf den Harzkuchen übergeht, einen Theil des Harzpulvers positiv machen, welcher, da er dann einerlei E. mit dem gleichfalls positiv gewordenen Kuchen hat, nach der negativ el. äußern Belegung zurückgetrieben werden wird, die niedrigsten Verzweigungen, ihres Harzpulvers beraubt, auf dem Harzkuchen zurücklassend, wo demnach die leeren Stellen den Weg des  $+$  E. durch ihre Strahlenausbreitung bezeichnen, wie sonst die beim Durchstäuben durch Leinwand negativ werdenden Theilchen des Harzstaubes, die sonst von eben diesen Stellen angezogen werden. Bestreuet man hierauf denselben Harzkuchen, auf welchem die Flasche sich befindet, mit Schwefelpulver, das mit Zinnober gefärbt ist, so werden die zuerst von ihren Harzpulvern beraubt gewordenen Verzweigungen das rothe Pigment an sich ziehen, und nicht mehr nach der äußern Belegung zurücktreiben. Offenbar liegt der Grund darin, daß der Zinnober beim Durchstäuben mit Schwefel negativ el. geworden ist, und also von den positiv el. leeren Stellen, die die Flasche umgeben, angezogen wird. Der Mechanicus BIENVENU<sup>1</sup> hat diesen Versuch etwas abgeändert als neu beschrieben. Er beschrieb nämlich mit dem Haken einer Leidner Flasche die erst positiv, und dann negativ geladen wurde, auf dem Kuchen eines Elektrophors nach Willkür Züge,

---

1 Journ. de France 1788. No. 9.

und bepuderte sie dann mit einem Gemenge von Mennige und Schwefelblumen. Die positiven Züge nehmen bloß die Schwefelblumen an, welche die bekannten Strahlen und Ramificationen bilden, die negativen stellen sich durch die Mennige als rothe Paternosterknöpfchen dar.

CAVALLO, der auf den Einfluß der eigenthümlichen E., welche das Pulver beim Schütteln auf die Platte erhält, zuerst aufmerksam gemacht zu haben scheint<sup>1</sup>, hat zugleich auch durch eine Reihe von Versuchen die E. ausgemittelt, welche verschiedene Pulver, je nachdem sie von diesem oder jenem Gefäße ausgeschüttet werden, annehmen. Harzstaub fand er stets negativ, wenn man ihn von Papier, Glas oder einem metallenen Löffel herabfallen ließ; Schwefelblumen eben so nur im geringeren Grade; gestossenes Glas, von trockenem und warmem Papier herabfallend, negativ doch im geringeren Grade als Harzstaub, von einem metallenen Gefäße dagegen positiv; Eisenfeilicht aus einer gläsernen Flasche oder von Papier geschüttet negativ; Messingfeilicht bei gleicher Behandlung positiv; Amalgam von Stanniol und Quecksilber negativ; Schießpulver oder sehr feinen Bimsstein aus einer gläsernen Flasche geschüttet negativ; Quecksilber aus einer gläsernen Flasche positiv; Glanzruß aus einem Schornsteine oder die Asche von den gemeinen Steinkohlen, vermischt mit kleinen halb verbrannten Kohlen, von einem Stück Papier geschüttet, negativ. CAVALLO stellte diesen Einfluß der eigenthümlichen E. der Pulver auf ihre Anlagerung durch einen Versuch mit einem Gemenge von pulverisirtem Drachenblut und arabischem Gummi dar, womit er eine Glastafel bepuderte, deren Oberfläche er mit dem Knopfe einer mäßig positiv geladenen Flasche überfahren hatte. Beide Pulver trennen sich in diesem Falle auf der Glastafel; das rothe Pulver des Drachenblutes wird auf gewisse Stellen, und das weißliche des arabischen Gummis auf andere fallen, beide zusammen bilden eine längliche strahlige Figur, die aus verschiedenen Farben besteht, welche in der größten Mannigfaltigkeit mit einander abwechseln. Wenn man statt mit Glas, mit vorher durch Erwärmung recht gut ausgetrocknetem Papiere verfährt, und nach dem Bepudern mit dem Gemenge das Papier an das Feuer hält, so schmelzt das Drachenblut und bleibt an dem Pa-

---

1 Vergl. dessen vollständige Abhandlung u. s. w. 4te Ausg. II. 6.



pier hängen, man kann dann das Pulver des arabischen Gummis mit dem Schnupftuche wegwischen, und hat nun die durch das Drachenblut gebildete Figur auf dem Papiere rein und fixirt. Um diese Figuren zu fixiren, kann man auch nach Lichtenberg's Vorgange ein mit einer klebrigen Materie überstrichenes schwarzes Papier an die Figuren gelinde andrücken, und dann abziehen, wo dann der Harzstaub in seiner eigenthümlichen Anordnung an dem Papiere hängen bleiben wird. Nach BENNET ist es sogar hinreichend, das Papier, womit man solche Abdrücke von Figuren sich verschaffen will, nur gehörig im Wasser einzuweichen, zwischen den Blättern eines Buchs die überflüssige Feuchtigkeit auszudrücken, und auf die glatte Scheibe von Harz, auf welcher sich die Figur befindet, gelinde anzudrücken, wo dann der Harzstaub an dem Papiere hängen bleiben wird. Da in diesem Falle der nach außen befindliche Harzstaub nur lose anhängt, so kann man das Papier dann noch mit der bedeckten Seite auf ein Gefäß mit Wasser legen, wo das überflüssige Pulver in dem Gefäße mit Wasser zu Boden sinken wird, und die Figuren sich nachher auf dem Papiere nicht so leicht verwischen lassen.

Diese Figuren zogen ganz besonders de Lüc's Aufmerksamkeit auf sich, der in ihnen eine Bestätigung seiner el. Theorie und der eigenthümlichen Rolle, welche diese Theorie den beiden Elementen des el. Fluidums, dem fortleitenden Fluidum und der el. Materie anweist, zu erkennen glaubte<sup>1</sup>. Er bediente sich zu seinen Versuchen darüber sehr dünner Glasplatten, mit schwarzem Siegelack überzogen, das er darauf siebte und schmelzte. Einige waren mit dem Lack auf beiden Seiten, andere nur auf einer, bedeckt; auf einigen liefs er zwischen dem Lack leere Stellen, um auch mit dem Glase selbst Versuche zu machen. Man kann solche Platten sehr lange gebrauchen, und darf nur das Siegelack am Feuer erweichen, um die vorigen Figuren ganz wegzubringen. Diese Platten liefs er auf zwei überfirniften Glasarmen ruhen, die auf einem isolirenden Fufse standen. Daran befindet sich ein gläserner Arm, an dessen Ende man einen Leiter, z. B. eine metallene Kugel, Platte, Röhre u. dergl. anbringen, und über jede Stelle der Glasscheibe schie-

---

1 Seine zahlreichen Reihe von Versuchen beschreibt derselbe in seinen neuen Ideen über die Meteorologie. I. S. 890. u. ff.

ben kann. Ein anderer isolirender Fuß trägt am Ende eines andern gläsernen Armes einen ähnlichen Leiter, den man von unten an jede Stelle der untern Seite der Scheibe bringen kann, so daß beide Leiter einander gegenüber stehen. Ein dritter metallner oder sonst leitender Fuß trägt einen beweglichen Arm, wodurch der Leiter an der untern Seite mit dem Boden verbunden werden kann. Die Leiter können mancherlei Gestalten haben, nur müssen sie wenigstens  $1\frac{1}{2}$  Zoll hoch seyn, damit der Knopf der Flasche, womit man sie elektrisirt, der Platte nicht zu nahe komme. Mit ihrer Basis müssen sie auf der Platte ruhen. Die schönsten Figuren erhält man durch positives Elektrisiren, wenn der Leiter eine Röhre von 1 Zoll Durchmesser zur Basis hat.

Mit diesen Platten hat DE LŪC die Versuche auf mancherlei Art abgeändert, z. B. dem obern Leiter einen Funken gegeben, und ihn hernach entweder mit der Hand weggenommen, oder durch den isolirenden Arm weggeschoben; oder vor dem Wegnehmen erst die Verbindung des untern Leiters mit dem Boden aufgehoben; oder diese Verbindung schon vor dem Funkengeben aufgehoben; oder den untern Leiter ganz weggelassen. Jede Abänderung im Verfahren giebt den Figuren ein anderes charakteristisches Kennzeichen, und wenn man dabei Leiter von fünferlei verschiedenen Gestalten gebraucht, so erhält man 80 Varietäten von Figuren, wobei sich das Zufällige besser unterscheiden läßt, wenn man größere Platten, etwa von 6 Zoll ins Gevierte, wählt, und jede Operation an verschiedenen Stellen wiederholt. Man kann noch zwei Abänderungen durch das Bepudern machen, indem man gleich nach dem Funkengeben, noch vor Wegnehmung des Leiters, oder indem man noch vor dem Funkengaben bepudert. DE LŪC ist noch bei weitem nicht in alle Einzelheiten dieser Fälle eingedrungen; nur der allgemeine Gang ist es, was er durch anhaltende Bemühungen zu fassen vermocht hat.

Die beiden Seiten der Platte sind hier einander so nahe, daß sie stets beide gemeinschaftlich auf den Staub wirken; daher seine Lage durch beide bestimmt wird. Er setzt sich also am häufigsten nicht eben auf die Theile, welche das meiste  $+$  E. besitzen, sondern auf die, wo die Anhäufung am wenigsten durch das  $-$  E. der entgegengesetzten Seite gehindert wird. Die Stellen, welche der Leiter wirklich berührt, und die dem beleg-

ten Theile der Kleist'schen Platte ähnlich sind, nehmen hier nur einen kleinen Raum ein, in dem sich wenig unterscheiden läßt: doch bemerkte de Lüc darin kleine Sterne bei  $+$  E., kleine Flecken, wie Perlen, bei  $-$  E. Eben dieses fand er auch an den belegten Theilen einer geladeneu Platte von schwarzem Lack, aber um die Belegungen herum hatten sich Figuren gebildet, die denen auf den Glasplatten ähnlich waren, und denselben Gesetzen folgten.

Der erste allgemeine Charakter bei diesen Figuren besteht in *negativen Streifen*, welche mit positiven eingefasst sind, und den Umrissen der Stelle folgen, welche der leitende Körper auf der Platte eingenommen hat. Wenn man bloß den Knopf einer Flasche gegen die Platte hält, und sie, nachdem er zurückgezogen ist, bepudert, so hat man einen schwärzlichen, folglich negativen, Fleck, der mit einem positiven Gewölke umfaßt ist. Setzt man aber die beiden Leiter auf die Platte, und nähert dem obern den Knopf, ohne jedoch einen Funken zu geben, so findet man den schwarzen Grund schon durchschnitten.

Hiervon läßt sich nun nach de Lüc's Systeme folgende Erklärung geben. Bei Annäherung des Knopfes an den Leiter erhält das el. Fluidum des letzteren mehr ausdehnende Kraft, verbreitet sich in Strahlen über die Platte, und bildet eine kleine positive Einfassung um des Leiters Basis. Dadurch vermehrt es den negativen Zustand der Platte um sich her, und bildet eine erste Zone, die mehr negativ als der Grund ist; um diese herum häuft sich wieder ein Theil der el. Materie an, die auf der Platte fortgeschlüpft ist, und bildet eine zweite positive Einfassung u. s. w. Auf der andern Seite der Platte bilden sich ähnliche Einfassungen in umgekehrter Ordnung. In dem Maße, wie sich der Knopf mehr nähert, entstehen neue Durchschnitte auf dem ersten negativen Grunde; der darauf ausfahrende Funken veranlaßt wiederum neue Schnitte, und endlich bringen auch die verschiedenen Arten, die Leiter wegzunehmen, eine neue Ordnung von Schnitten mit ausgezeichneten Charaktern hervor.

Die *negativen* Figuren rühren meistens nur von dem Fortrücken der eigenen el. Materie der Platte her, welches in concentrischen Zonen geschieht; die *positiven* hingegen tragen das Gepräge von neuem auf die Platte gekommenen Fluidum an sich, und stellen ausschließende Strahlen dar, welche diesen Figuren ihre so vorzügliche Schönheit geben.



Aus dem Leiter fahren auch Strahlen in einiger Höhe, die die Platte erst in der Entfernung erreichen. Wo diese die Einfassung streifen, ohne sie zu berühren, da machen sie auf derselben schwarze Striche, weil ihr fortleitendes Fluidum die unter ihnen befindliche el. Materie verrückt; wo sie aber die Einfassung berühren, da machen sie dieselben dichter. Jenseit der Einfassung geschieht der stärkste Niederfall dieser Strahlen, und sie zertheilen sich hier auf die schönste Weise in Gruppen und Aeste. Alle weisse Züge sind mit Schwarz eingefasst, und alle schwarze Züge mit schwachem Weiss; dieses zeigt, daß die elektrische Materie auf dem ursprünglich negativen Grunde aufs neue verrückt worden sey. Der Regen auf die obere Seite verursacht nun auch eine neue Vertheilung auf der untern, woraus schwarze Felder entstehen, mit weissem Gewölk eingefasst, welches von der positiven Einwirkung der obern Strahlenmassen durch die Platte hindurch herrührt. Sind die Leiter kreisförmige oder paralleelseitige Platten, so werden die Strahlen, welche aus einer Seite in die andere gehen, auf ihrem Wege gekrümmt, zertheilt und an ihren Enden verdickt, woraus blättrige Ramificationen entstehen.

Wenn man nach den Funken den obern Leiter mit dem Glasarme wegschiebt, so werden die Figuren fast gar nicht verändert; berührt man aber den Leiter, ehe man ihn wegnimmt, so entstehen auf  $\frac{1}{2}$  Zoll weit von beiden Leitern besondere Veränderungen. Man entladet dadurch, wenn der untere Leiter mit dem Boden in Verbindung ist, die Theile der Platte, welche die Leiter berühren. Oben geht das el. Fluidum aus diesem Theile der Platte in den berührten Leiter: unten geht es aus dem Boden in den andern Leiter. Dadurch bilden sich zwei verschiedene Gattungen von figurirten Borten in der Mitte zwischen den Figuren um die Stellen der Leiter. Es ist dieses ein weisses Laubwerk auf schwarzem, oder auch ein schwarzes auf weissem Grunde, und was noch sonderbarer ist, oft haben verschiedene Theile derselben Zone beide Charaktere.

Eben diese Figuren findet man auch bei der Kleist'schen Platte, und zwar um die Belegungen herum, sowohl auf der positiven als negativen Seite; und wenn man die Belegungen abnimmt, so zeigen sich auch die Durchschnitte nach eben denselben Gesetzen. Freiwillige Entladungen lassen weisse Strahlen zurück, die so gerade und enge, als die Zähne des feinsten Kam-

mes, zu beiden Seiten des Weges, den der Funke nahm, unter rechten Winkeln ausfahren, und ein großes negatives Feld, das durch den Wirkungskreis des Stromes entstanden ist, durchschneiden.

Hierdurch sucht DE LŮC einige Hauptsätze seiner Theorie sichtbar zu beweisen. Dafs die Nichtleiter die el. Materie stark an sich halten: denn eben daher entstehen die Figuren und ihre Dauer; dafs diese Materie nur in der Nähe von den Nichtleitern angezogen wird; denn der Strom von el. Fluidum kann sehr nahe an der Platte vorbeigehen, und Unterbrechungen auf ihr machen, ohne ihr anzuhängen; dafs sich das *Fluidum deferens* gegen die Nichtleiter, wie gegen jede andere Substanz hinneige, und hier auch die el. Materie verdränge, dieses beweisen die positiven Einfassungen der negativen Theile, und alle Umstände der Bildung der Figuren; dafs die el. Bewegungen sich nur auf die el. Materie allein, nicht auf das fortleitende Fluidum, beziehen, denn der negativ gewordene Harzstaub hängt sich nur an die Stellen, wo el. Materie angehäuft ist; dafs endlich das el. Fluidum, sobald es frei ist, sich in gerader Linie bewegt, dieses beweisen die Strahlen der positiven Figuren.

Glas hält die el. Materie nicht so stark, als Siegellack. Wurden die Platten gleich nach der Operation bepudert, so waren die Figuren des Glases und Lackes wenig verschieden, säumte man aber mit dem Bepudern, so wurden sie auf dem Glase unordentlich und verworren.

Das el. Fluidum setzt sich an nicht leitende Flächen stoßweise, wie die Luft in eine umgekehrte Flasche mit Wasser dringt, und verläßt sie auch wieder auf eben die Weise. Setzt man eine nichtleitende Platte auf eine mit dem Boden verbundene leitende Fläche, streicht frei mit dem Knopfe einer geladenen Flasche darüber, und bepudert sie hernach, so sieht man statt eines simplen Zuges eine Figur, wie einen jungen Zweig vom Lerchenbaume, eine Reihe regelmäßiger Büsche, die vom Zuge ausgehen. Ist die Flasche negativ geladen, so sieht man eine Art von Paternoster mit weit aus einander stehenden Körnern. Je schneller man den Knopf bewegt hat, desto weiter stehen die Büsche und Körner von einander. Dieses von LICHTENBERG zuerst bemerkte Phänomen bezeichnet Absätze in dem Uebergange des Fluidums. Die Ladung muß allemal zu einem gewissen Grade kommen, um an die Platte überzugehen, so

wie in der umgekehrten Wasserflasche die Verdünnung der Luft allemal zu einem gewissen Grade kommen muß, ehe wieder eine Blase äußerer Luft durch das ausfließende Wasser dringen kann. Diese Absätze sind auch die Ursache, welcher man das heftige Oscilliren der Elektrometer bei der Ladung von Flaschen oder Platten zuzuschreiben hat.

Außer DE LÜC haben sich ferner noch die holländischen Physiker PAETS VAN TROOSTWYCK und KRAYENHOFF<sup>1</sup> mit diesen Versuchen beschäftigt, und in den Erscheinungen derselben einen entscheidenden Beweis für das Franklin'sche System zu finden vermeint. Sie bedienten sich runder Scheiben aus gleichen Theilen von Harz und schwarzem Siegelack, von 4—5 Zoll Durchmesser und  $\frac{1}{8}$  Zoll Dicke, und bepuderten dieselben mit Bärlappsamen. Zum Elektrisiren nahmen sie eine Leidner Flasche von 44 Quadratzoll Belegung, deren Knopf  $\frac{3}{4}$  Zoll Durchmesser hatte, bisweilen auch eine kleinere Kugel, und zu einigen Versuchen an deren Statt eine Spitze.

Wenn sie die Lackscheibe am Rande mit den Fingern berührten, mit der Mitte derselben, die auf diese Art isolirt war, den Knopf einer positiv geladenen Flasche berührten, und dann die Scheibe bepuderten, so bildete der Staub einen Stern mit Strahlen, die von dem Punkte, der die Flasche berührt hatte, ausgingen. War die Flasche negativ geladen, so bildeten sich ein, zwei oder mehrere runde Flecken. Die andere Seite der Lackscheibe zeigte bepudert keine Figur. Verbanden sie aber während des Berührens der Flasche die andere Seite der Scheibe mit einem Leiter, den sie nach dem Berühren wegnahmen, und dann beide Seiten bepuderten, so entstand auf der Seite, welche die Flasche berührt hatte, ein Stern, dessen Strahlen aber nicht aus einem Punkte, sondern aus einem gefällten Kreise ausgingen, und an der andern Seite einige runde Flecken, deren mittelster mit jenem Kreise von gleicher Gröfse war. Bei der negativen Flasche waren die Flecken auf der berührten, der Stern auf der andern Seite, mit kürzeren, dünneren, und sich durchkreuzenden Strahlen. Brachten sie an der Flasche statt des Knopfes ein rundes Metallplättchen an, und an der andern

---

<sup>1</sup> Verhandeling over zekere onderscheidene Figuren, welken dor de beede Soorten van Electricitet vorden voordgebracht im Allgem. Magazin und übersetzt in den Leipz. Samml. zur Physik und Naturges. IV. Bd. 4tes St. 1790. S. 357.



Seite der Scheibe ein gleich großes mit Leitern verbundenes Metallplättchen, und verfahren dann wie zuvor, so fanden sie einen gefüllten Kreis mit divergirenden Strahlen, und auf der andern Seite einen gleich großen mit runden Flecken gefüllt, auch nicht selten um denselben einen Ring, auf der sich kein Staub ansetzte. Bei negativ geladener Flasche verwechselten sich die Figuren, und die Strahlen waren kürzer und gekrümmter. Lagen die Metallplättchen an der Scheibe nicht ganz an, so entstanden in dem gefüllten Kreise auf der positiven Seite kleine Sterne, auf der negativen kleine Flecken, wie Perlen. Alle diese Figuren ließen sich auch durch Berührung mit einer geriebenen Glasröhre oder Siegellackstange, oder einer isolirten Person, die Glas oder Siegellack gerieben hatte, hervorbringen, oder wenn man den Knopf einer nicht zu stark geladenen Flasche auf der Scheibe, als ob man schreiben wollte, herumführte, in welchem Falle, wie auch schon oben bemerkt ist, ein positiver Knopf Züge mit ausfahrenden Strahlen, ein negativer Reihen von perlenartigen Flecken bildete.

Dieses erklären die genannten Physiker nach FRANKLIN'S Systeme. Auf die Frage, warum der negative Knopf mehr als einen Fleck bilde, antworten sie, dieses rühre von der Größe der berührenden Oberfläche her; brauche man eine Spitze, so entstehe nur ein Punct, dagegen sey bei der positiven Flasche gar kein Unterschied zwischen den Wirkungen der Kugel und der Spitze zu finden. Ein Versuch scheint denselben besonders günstig für die Einheit der el. Materie und für ihre entgegengesetzte Richtung beim Negativelektrisiren zu seyn. Man hänge eine Leidner Flasche an den Conductor der Maschine, und verbinde ihre äußere Belegung durch einen Draht mit der auf Leitern liegender Lackscheibe, so kann die Flasche in etwas geladen werden, weil die Scheibe aus den Leitern etwas E. annehmen, oder an sie abgeben kann. Nimmt man nun nach dem Laden den Draht mit einem isolirenden Handgriffe ab, und bepudert die Scheibe, so sieht man bei positiver Ladung Strahlen, bei negativer nur einen einzigen runden Fleck. Dieser und die schwächere (?) Ladung, die die Flasche in diesem Falle erhält, lassen sich der Meinung jener Physiker zufolge sehr gut im Sinne des Franklin'schen System's dadurch erklären, daß der Lackscheibe weit mehr el. Materie gegeben als genommen werden kann, weil die Theilchen wohl genöthigt werden können, sich

aus einem Punkte über die widerstehende Fläche der Scheibe zu verbreiten, nicht aber umgekehrt, sich von allen Theilen der Scheibe her nach einem Punkte zu versammeln.

Dagegen hat LARS EKMARK<sup>1</sup> in einer abgeänderten Art die Lichtenberg'schen Figuren darzustellen, vielmehr einen Beweis gegen FRANKLIN's Theorie und für den Dualismus aufzustellen gesucht.

1. Eine auf einer Seite belegte Glastafel wurde auf der unbelegten Seite mit Schwefelblumen bestreuet, eine positiv geladene Flasche von  $\frac{1}{4}$  Quadratfuß Belegung vorsichtig darauf gestellt, und darauf der Knopf der Flasche mit einem Leiter berührt. Das Pulver auf der Glastafel setzte sich von der Flasche aus in Bewegung, und legte sich rund um in Gestalt von Lappen oder Wellen mit gleichen Kanten an, die um so stärker, deutlicher und weiter ausfahrend waren, je stärker die Flasche geladen war.

2. Derselbe Versuch wurde mit einer negativ geladenen Flasche wiederholt. Nun setzte sich das Pulver gleichfalls von der äußern Seite der Flasche in Bewegung, und legte sich in Figuren, welche an Weite und Gestalt ungefähr den vorigen Wellen gleich kamen, statt der gleichen Kanten zeigten sich aber ausschließende Strahlen oder Zweige.

3. Die Glasscheibe war wie zuvor eingerichtet, die aufgesetzte Flasche positiv geladen, und der Knopf derselben wurde mit einem isolirten Auslader berührt, dessen anderer Knopf so weit auf der Tafel von der Flasche gelegt war, daß die Entladung nicht erfolgen konnte. Das Pulver legte sich jetzt um die Flasche in Wellen, und um den Knopf des Ausladers in Strahlen, welche stark gegen einander schossen, sich aber doch nicht berührten. Die Figuren erlitten hierbei je nachdem die Flasche stärker oder schwächer geladen war, einige Veränderungen. Bediente man sich eines nicht isolirten Ausladers, so geschah das Nämliche, doch schienen die Figuren um den Knopf des Ausladers schwächer und kürzer zu seyn. Hatte der Auslader eine Spitze, und erfolgte die Entladung langsam, so gingen doch die Wellen von der Flasche aus.

---

1 Kongel. Vetensk Acad. Nya Handlingar. Stockholm 1800. 2tes Quartal und daraus bei G. XXXIII. 481.

4. Der Versuch mit einer negativ geladenen Flasche wiederholt, gab dieselben Resultate auf die entgegengesetzte Weise.

5. Wurde der Versuch 3 durch hinlängliche Annäherung des Knopfes des Ausladers an die Flasche, so daß die Entladung erfolgte, wiederholt, so waren die Wellen von der Flasche und die Strahlen von dem Entlader gegen einander gestossen, hatten sich berührt, und der Strahl hatte durch Auseinanderschlagen der Schwefelblumen einen Weg im Zickzack gebildet, der so lange er durch die Wellen lief, schmaler als in den Strahlen war, wo seine Breite  $1\frac{1}{2}$  bis 2 Z. betrug. In der Mitte blieb ein sehr schmaler, blaß grauer Rand, vermuthlich von den geschmolzenen Schwefelblumen, welcher in dem Vereinigungspuncte der Wellen und Strahlen abgebrochen, oder in einer Menge feiner Striche getheilt war.

6. Mit einer negativ geladenen Flasche erfolgte das Nämliche, aber umgekehrt.

7. Am schönsten fällt der Versuch aus<sup>1</sup>, wenn zwei gleich große geladene el. Flaschen, wovon das äußere Beleg der einen positiv, der andern aber negativ geladen ist, 3 bis 4 Zoll von einander auf jene unten mit Stanniol belegte Glasscheibe gestellt werden, so daß, wenn ihre inneren Belege mittelst eines isolirten Ausladers in Verbindung gebracht werden, ein Funken zwischen den äußern Belegen überspringt, der sie entladet. Nach der Entladung findet man rings um die Flasche herum in den Schwefelblumen die Figuren derjenigen E., welche der äußern Belegung einer jeden Flasche angehört hat, auf der Stelle aber, wo der Funken übergesprungen ist, sind alle Schwefelblumen weggefeht, und der Weg ist völlig rein. Dieser Weg ist übrigens von der positiven Belegung aus mit positiven, von der entgegengesetzten Belegung aus mit negativen Figuren eingefast, die aber nicht weit von dem Puncte, wo sie einander begegnen, aufhören, und hier findet sich oft, wenn der Schlag hinlänglich stark gewesen ist, ein großer runder Flecken, wo alle Schwefelblumen weggefeht sind, der von keinen Figuren eingeschlossen ist, und wo die großen Massen der E. sich zu 0 vereinigt haben. Wenn man zu diesem Versuche Flaschen von verschiedener Größe anwendet, jedoch dieselben durch gleich viele Umdrehungen der Elektrisirmaschine mit einer ziemlich gleichen

---

1 Berzelius Lehrbuch der Chemie von Blöde I. Bd. S. 94.



Menge E. ladet, so findet man den Ausgleichungspunct allemal näher bei der gröfseren Flasche, deren Ladung die geringere Intensität besitzt, ihre äufsere Belegung mag sich nun im positiven oder negativen Zustande befinden.

Ich habe alle diese Versuche bei ihrer Wiederholung vollkommen genau gefunden, nur zeigten sich mir die Figuren schöner und regelmässiger bei Anwendung des Bärlappsaaemens, mit welchem sich in dem letzten Versuche der Kranz von Strahlen um das positive, und die Einfassung von runden Figuren, wie von Perlen um das negative Beleg besonders gut ausnahmen. Aus diesen Versuchen, glaubt EKMARK, folge unwidersprechlich, dafs die Schwefelblumen sowohl von der positiven als von der negativen Seite einer geladenen Flasche aus in Bewegung gesetzt werden, welches sich nicht wohl anders als durch ein Ausströmen einer Materie sowohl aus der positiven, als auch aus der negativen Seite erklären lasse, und also einen Beweis für den Dualismus liefere. Auch scheint aus den Versuchen zu erhellen, dafs die negative E. sich nicht träger als die positive verhalte, da in verschiedenen Abänderungen der Versuche bei der Unterbrechung des Entladens das Zusammentreffen genau in der Mitte der Unterbrechung geschah, wenn beide Elektricitäten an beiden Seiten gleichen Widerstand fanden.

ALDINI in Bologna<sup>1</sup> stellte gleichfalls Versuche über die Lichtenberg'schen Figuren mit verschiedenen Pulvergemengen an, welche auf Harzkuchen gestreuet wurden, denen durch den Knopf einer Flasche positive oder negative E. an verschiedenen Stellen, oder auch nur eine E. mitgetheilt worden war. Die Figuren, welche diese Pulver bildeten, und die Scheidung derselben von einander durch die Anziehung von denjenigen Stellen des Harzkuchens, welche eine der ihrigen entgegengesetzte E. besaßen, zeigten an, welches von beiden Pulvern negativ und welches positiv durch durch das Reiben an einander geworden war. Diese Versuche wurden in einem noch gröfseren Umfange durch V. ANXIM<sup>2</sup> ausgeführt, und dadurch der elektrische Werth der verschiedenen Materien bei ihrer mechanischen Wirkung auf einander bestimmt, wovon indels schon unter dem Artikel *Elektricität* die Rede gewesen ist.

---

<sup>1</sup> Annali di Chimica cet. di Brugnatelli. T. XIII. p. 137.

<sup>2</sup> G. V. 34.

Die Vergleichung der beiden Lichtenberg'schen Fundamentalfiguren scheint mir allein schon überzeugend genug für eine eigene Thätigkeit der negativen E. zu sprechen, wobei, um die mehreren concentrischen Kreise richtig zu würdigen, nicht zu übersehen ist, daß auf allen Nichtleitern die an einer Stelle wirkende freie-E. auf eine weite Strecke hin abwechselnde Zonen von entgegengesetzten Elektricitäten durch Vertheilung hervorbringt, die mit der Entfernung schwächer und schwächer werden. Daß auch ohne künstliche Vorrichtungen durch die E. ähnliche Figuren hervorgebracht werden, davon habe ich schon unter dem Artikel *Blitz*<sup>1</sup> ein merkwürdiges Beispiel beigebracht. Es mag hier noch eine zweite interessante Beobachtung folgen, welche vom Geheimenrathe MAYER<sup>2</sup> herrührt. Am 25. Jun. 1785 schlug der Blitz in die Grenadier-Wachtstube am Gubner Thore zu Frankfurt an der Oder, beschädigte mehrere Personen und bezeichnete bei dreien derselben verschiedene Stellen ihres Körpers mit Streifen und Sternen von unterlatenem Blute, welche mit den el. Figuren auf dem Elektrophore die auffallendste Aehnlichkeit hatten. Bei dem einen ging an der Stelle des Rückens, an der ihn der Blitz getroffen hatte, ein starker rother, mit strahligen Ausflüssen bezeichneter, Streif nach der Länge des Rückgrates gerade herab, und krümmte sich unten seitwärts. Aus diesem entstanden mehrere schwächere Seitenstreifen, deren stärkster an der rechten Seite hinablief, und sich an drei Stellen in noch feineren strahligen Aesten endigte. Ein ähnlicher Streifen lief an der rechten Wade bis zur Ferse hinab, und auf der linken Wade hatte sich ein einzelner, strahliger Stern gebildet. Ein anderer, ebenfalls von diesem Blitze getroffener, Soldat hatte am linken Oberschenkel eine *sonnenartige* Figur, und am linken Unterschenkel einen zackigen, strahligen Streifen, ein dritter hatte ähnliche Streifen an den Lenden, dem Unterschenkel und beiden Füßen<sup>3</sup>.

MAYER leitet die Entstehung derselben von der negativen E. des Körpers und besonders des Bluts der Getroffenen her, welche den positiven Blitz auf die am meisten negativen Stellen

---

1 I. Bd. 2te Abth. S. 1017.

2 Thedens neue Bemerkungen und Erfahrungen zur Wundarzneikunst und Arzneigel. III. Th. Berlin 1795. 8. S. 66. u. f.

3 Man findet diese Figuren a. a. O. abgebildet.

vorzüglich hingeleitet habe, die Stern- und Sonnenförmigen Figuren erklärt er sich aus metallenen Knöpfen oder Geldstücken, welche an den getroffenen Stellen des Körpers müßten angelegen haben.

### Schwingungsbewegungen durch den Elektrophor vermittelt. Pendelversuche.

Der Dr. SCHÄFFER Königl. Dänischer Rath und Professor und Consenior des Ministeriums in Regensburg, welcher<sup>1</sup> vorzüglich dazu beigetragen hat, daß der Volta'sche Elektrophor sehr bald in Deutschland bekannt wurde, glaubte gleich bei seinen ersten Versuchen mit demselben, die das el. Glockenspiel betrafen, eine höchst merkwürdige Art von Bewegungen entdeckt zu haben, in welche der Elektrophor unter Mitwirkung einer eigenthümlichen, nur gewissen Menschen zukommenden, Kraft hängende Körper versetze. Die nächste Veranlassung zu diesen Versuchen gab die Wiederholung des bereits von JACQUET angestellten Versuchs, daß wenn man den Elektrophor auf eine isolirende Unterlage setzt, durch Reiben isolirt, den Deckel und die Form zugleich berührt, und den Deckel an den seidenen Schnüren aufhebt, und auf eine andere isolirende Unterlage (wozu SCHÄFFER gewöhnlich seidene Schnüre gebrauchte, die durch einen Ring angespannt waren) setzt, eine Korkkugel zwischen der Form und dem Deckel pendelartig sich hin und her bewegt, wovon die Ursache aus den oben gegebenen Erklärungen von selbst einleuchtet. Dieses brachte ihn auf den Gedanken, durch den Elektricitätsträger ein ähnliches Läuten kleiner Glocken zu Wege zu bringen, wie es durch die gewöhnliche E. bewirkt werden kann. Er brachte daher eine Glocke, die an einem blauseidenen Faden zwischen dem Daumen und Zeigefinger hing, zwischen zwei andere ebenfalls durch seidene Fäden an angemessenen Gestellen herabhängende Glocken, und wirklich bewegte sich die mittlere Glocke wechselsweise gegen die Nebenglocken, diese Bewegung wurde nach und nach immer stärker, und die Mittelglocke erreichte endlich die Nebenglocken, und bewirkte das el. Geläute. Ein anderes Mal

---

<sup>1</sup> Versuche mit dem beständigen Elektricitätsträger. Vier Abhandlungen mit 7 Kupfertafeln. Regensburg 1780. 4.



hielt Dr. SCHÄFFER zufällig eine an einem blauseidenen Faden hängende Glocke zwischen seinen Fingern mitten über einen geriebenen Elektrophor, und sie kam in Schwingungen, die *genau in der Mittagsebene*, nie nach andern Richtungen erfolgten. Er hing darauf die Glocke an einem hölzernen Stativ auf, und nun blieb sie über dem Elektrophore in völliger Ruhe, sobald er aber seine Finger auf den seidenen Faden legte, kam sie wieder in derselben Richtung zum Schwingen, und dazu war es, wie er später fand, schon hinlänglich, daß die Glocke, indem er ihren Faden berührte, über irgend einem Punkte des Elektrophors hing. Befand sie sich dagegen dem geriebenen Elektrophore zur Seite, und berührte er ihren Faden, so geschah die Schwingbewegung in einer Ebene, die durch den Mittelpunkt des Elektrophors ging, und dieses war selbst dann der Fall, wenn der Elektrophor 24 Schritte weit von der Glocke entfernt wurde, sogar wenn eine Mauer oder der Fußboden beide trennte, war der Elektrophor nur nicht isolirt; oder wurde er in diesem Falle durch eine Elektrisirmaschine verstärkt. Ohne Elektrophor war das Auflegen der Finger auf den Faden ohne Wirkung. Statt der Glocke konnten auch andere Körper, und statt des blauseidenen Fadens andere Fäden, Schnüre oder Ketten mit demselben Erfolge gebraucht werden. Dr. SCHÄFFER hatte nicht einmal nöthig, den Faden zu berühren, woran der Körper hing, es war hinlänglich, *wenn er seine Hand an einen Theil des hölzernen Stativs legte*, an welchem der Faden befestigt war. Sie fingen drei Glocken, welche von einem Stative herabhingen, an zu schwingen, ohngeachtet seine Hand von den Seitenglocken 3 Fuß, und von der mittleren und dem Elektrophore 2 Fuß entfernt war, die mittlere schwang in der Mittagslinie, die beiden zur Seite in einer Ebene senkrecht auf diese<sup>1</sup>. Kann aber wohl, fragt er, eine unmerkliche Bewegung der Finger oder der Hand als Grund der regelmäßigen Bewegung der Glocken angesehen werden, wenn sie nach diesen Versuchen von ihrem Schuße weit entfernt sind? Diese gänzliche Unabhängigkeit von einer unbewußten, gleichsam unwillkürlichen, Bewegung der Hand, die etwa den Glocken mitgetheilt werden könnte, scheint auch noch auf eine überzeugende Art der Versuch mit einem Stativ mit doppeltem Arme zu beweisen, an deren jedem ein

---

1 a. a. O. S. 50. 51.

Glocke oder andere ähnliche Körper herabhängen. Wurden nämlich zwei Elektrophore genommen, und der eine im Süden oder Osten, der andere im Norden oder Westen gestellt, und die Hand auf den doppelten Arm gelegt, so bewegte sich die eine Glocke nach dem Elektrophore im Süden oder Osten, und die andere nach dem andern im Norden oder Westen regelmäfsig.

„Bei dem letzten Versuche, sagt SCHÄFFER, ist es eine gänzliche Unmöglichkeit, durch eine Bewegung der Hand und Finger zwei entfernten Körpern eine doppelte entgegengesetzte Bewegung und Richtung zu geben, und sie kann also ohne offenkundigen Widerspruch ihren Grund in nichts Anderem, als in der verschiedenen Stellung der Elektrizitätsträger und der Wirkung auf die beweglichen Körper haben.“

Uebrigens erhellet die Einrichtung dieser beiden zuletzt angeführten Gestelle und die Unmöglichkeit, die Kugeln oder Glocken in jene so bestimmte Bewegungen durch eine Mittheilung von der Hand aus zu versetzen, deutlich aus den Zeichnungen. Fig. 164.  
u.  
165.

Aber nicht alle Personen waren zu diesen Versuchen geschickt, die dem Dr. SCHÄFFER fast immer gelangen, so wie auch jedem auf den er seine Hand legte. In den drei Wochen, in denen er sich täglich und ganze Stunden hindurch mit diesen Versuchen beschäftigte, wollte ihm nur an einem Nachmittage nichts gelingen, ein anderes Mal nicht in Gegenwart von 12 Personen, dagegen gelangen alle, sobald er den Elektrophor in ein anderes Zimmer trug. Bei den meisten Versuchen war der Elektrophor durch blauseidene Schnüre isolirt, und mit dem Deckel bedeckt, der durch Berührung el. gemacht worden war. Ja selbst grofse Gewichte bis zu drei Centnern, die an Ketten hingen, oder auf einem Waagebalken ruhten, konnten auf diese Weise über einem Elektrophore in Bewegung gesetzt werden, wenn SCHÄFFER nur mit einem Finger ein Glied der Kette berührte, und bei veränderter Stellung des Elektrophors änderte sich auch die Bewegung und Richtung, wie es obigen Gesetzen gemäß seyn mußte. Der Elektrophor theilte diese seine bewunderungswürdige Kraft auch andern Körpern mit, sowohl Stühlen und Tischen mit oder ohne Wachstuch, lackirten oder nicht lackirten, auf denen er einige Stunden gestanden hatte, so wie andern Körpern aller Art, auf die man ihn einen Augenblick gesetzt hatte. (!) „Ist vielleicht der Elektrizitätsträger mehr Magnet als E.“ ruft der Dr. SCHÄFFER bei Erzählung die-

ser Versuche aus. Mehrere Tage nach dieser Verbindung mit dem Elektrizitätsträger äufserten die Körper ihre gesetzmäßige Einwirkung auf Glocken oder andere bewegliche Körper. Diese dauerhafte Eigenschaft eines auf diese Art elektrificirten oder magnetisirten Trinkglases bemerkte SCHÄFFER auch noch nach 4 Tagen, ungeachtet daraus diese Tage über allerhand und oft getrunken war. Noch mehr. Man nehme 12 Bücher, setze auf das eine den Elektrophor für einen Augenblick, drücke dann dieses für einen Augenblick auf das zweite, dieses auf das dritte u. s. f. Alle werden sich bis zum 12ten ihre Kraft und Eigenschaft mitgetheilt haben, frei hängende Kugeln eben so, wie es der ordentliche Elektrizitätsträger thut, in Bewegung zu setzen. SCHÄFFER versuchte dieses mit 100 Büchern, und konnte nicht die geringste Abnahme vom ersten bis zum hundertsten gewahr werden. Oft schien die Wirkung vielmehr zuzunehmen. Ja mit diesen Büchern konnte man eben so wieder ganze Reihen von Tellern, Gläsern u. s. w. elektrisiren.

Unter einer Anzahl von mehreren Personen waren stets nur wenige, bei denen die Bewegungen eben so erfolgten wie bei SCHÄFFER, bei den meisten aber gar nicht. Indefs fand er, daß diejenigen, welche das Pendel in keine regelmäßige Bewegung zu versetzen vermochten, diese Eigenschaft erhielten, wenn sie ihre Hände den elektrischen Ausströmungen einer geriebenen Elektrisirmaschine aussetzten, doch war auch dieses Verfahren bei einigen Personen ohne Erfolg. In einem bei dem Werke des Dr. SCHÄFFER abgedruckten Briefe geschrieben den 13. Jan. 1777 zu München erzählt der Professor XAVER EPP, Mitglied der bairischen Akademie der Wissenschaften „er habe von der Akademie den Befehl erhalten, die Schäffer'schen Versuche nachzumachen, aber alle mit den hängenden Glocken seyen seiner unglücklichen Hand nicht gelungen, und dieses habe ihn um desto mehr geschmerzt, da er sich dadurch aller Hoffnung beraubt gesehen, einige Versuche, den thierischen Magnetismus betreffend, anzustellen. Er sey nun ausdrücklich nach Regensburg gereiset, um die Wahrheit zu erfahren. Immer sey ihm anfangs der Zweifel geblieben, daß alle Wirkungen von einer unmerklichen Bewegung herrührten, die dem Gestelle und den Glocken durch die Hand gegeben werde. Endlich sey er, nachdem Dr. SCHÄFFER viele Geduld bei ihm verschwendet, und nach seinem Belieben verändert habe, was er verlangte, vollkommen überzeugt



worden, und zwar habe ihm besonders dreierlei beweisend geschehen:

1. „Dr. SCHÄFFER habe einen eisernen Balken so an die Thüre befestigt, daß man ihn nicht im mindesten bewegen konnte, an ihn die Glocke gehängt, und man habe dann nach einer Gegend, wohin der eiserne Balken durchaus unbeweglich war, den Elektrophor 10 Schritte von der Glocke gestellt. Sobald Dr. SCHÄFFER seine Hand auf das Eisen legte, fing die Glocke an, nach dem Elektrophore zu spielen, so daß sie endlich 5—6 Zoll weit hin und her schwang.“

2. „Die Schwingungen eines an einem Stative hängenden Körpers zeigten richtig nach dem Orte hin, an welchem man ohne Beiseyn des Dr. SCHÄFFER in dem benachbarten Zimmer den Elektrophor gestellt. 3. EPP's eigene Hand war hier eben so unglücklich als in München, sobald aber Dr. SCHÄFFER seine Hand auf die seinige auch nur gelinde legte, zeigte sich die Wirkung, jedoch später und schwächer.“

Außerdem findet sich noch bei Dr. SCHÄFFER's Abhandlung ein Brief vom 20. Oct. 1778 aus München von Dr. SCHRANCK, worin von einem Münchner Gelehrten versichert wird, daß ihm die Schäffer'schen Versuche vollkommen geglückt seyen. Auch findet sich in des Freiherrn von ARETIN Nachträgen zur Literatur der Wünschelruth aus Ritter'schen Collectaneen, daß einer der drei Verfasser der drei Münchner Preisabhandlungen über die Analogie der E. und des Magnetismus<sup>1</sup> nämlich CÖLESTIN STEIGLEHNER sagt, er sey größtentheils Augenzeuge der Versuche des Dr. SCHÄFFER gewesen, und daß der Abt HEMMER zu Manheim in einer Recension seiner drei Preisabhandlungen<sup>2</sup> bezeugen soll, daß ihm selbst die Schäffer'schen Versuche vollkommen gelungen seyen, doch nicht an allen Tagen. LICHTENBERG versicherte dagegen späterhin, nie mit seinem kräftigen Instrumente bei aller Vorsicht im Stande gewesen zu seyn, auch nur das mindeste von der Art der Schäffer'schen Versuche hervorbringen zu können, was sich ereignete, sey allemal aus der gewöhnlichen Theorie ohne Voraussetzung neuer Kräfte erklärbar gewesen.

---

1 In den neuen philos. Abhandl. der bairischen Akad. der Wiss. Bd. 2. München 1780. 4.

2 In den rheinischen Blättern zur Gelehrsamkeit für 1781. Heft 5.

Die Versuche Schäffer's waren längst vergessen, als sie in einer ganz neuen Verknüpfung wieder zum Vorschein kamen, und durch die wichtigen Aufschlüsse, die sich einige Physiker davon versprachen, die Aufmerksamkeit noch in einem höheren Grade als jene früheren auf sich zogen. Als nämlich THOUVENEL seine Untersuchungen über die sogenannte *unterirdische Elektricität* bekannt machte<sup>1</sup>, worin ein gewisser PENNET, ein sogenannter Metall- und Wasserfühler, eine Hauptrolle spielte, welcher die merkwürdige Disposition besitzen sollte, durch unterirdische Erzgänge, Kohlenlager, Wasser u. s. w. auf eine eigenthümliche Art afficirt zu werden, und die Gegenwart derselben durch besondere Empfindungen, Zittern seiner Muskeln und Veränderung des Pulses anzuzeigen, Untersuchungen, die damals besonders die italienischen Gelehrten beschäftigten, erschien auch ein Brief des Abbate FORTIS an SPALLANZANI<sup>2</sup>, in welchem der merkwürdige Versuch erzählt ist, daß in den Händen gewisser dazu die gehörige Anlage habender Personen ein an einem hinlänglich, etwa zwei Fuß, langen Faden wie Flachs, Hanf oder Seide, hangender Schwefelkieswürfel über einer hinlänglichen, auch in einer Schieblade versteckten, Masse von Metall in schwingende Bewegungen gerathe, und zwar entweder in Kreisen, die immer größer werden, umherlaufen, oder in sehr schmalen Ellipsen hin und her schwinde, welche Bewegungen sich wieder verengen und sehr bald zur Ruhe kommen, wenn man den Schwefelkies über einen Stein, ein Buch oder über Holz führt, das Metall aus der Schieblade wegnimmt, oder auch nur den Ellbogen auf den Tisch stützt, in dessen Schieblade sich das Metall befindet, oder ihn sonst mit einem Theile seines Körpers berührt, oder selbst wenn irgend ein Anderer, der mit dem Experimentator in Berührung ist, sich auf den Tisch stützt. ALEX. v. HUMBOLDT, welcher<sup>3</sup> von diesen Versuchen eine kurze Nachricht giebt, bemerkte schon, daß sobald ihm die Augen verbunden wurden, der Schwefelkieswürfel über der Metallplatte in Ruhe blieb.

---

1 Résumé sur les expériences d'électricité souterraine, faites en Italie et dans les alpes depuis 1789—1792. Brescia 1793.

2 Lettera del Abate Alberto Fortis sugli sperimenti di Pennet nel regno di Napoli, nella Romagna, e sullo stato Veneto.

3 Ueber die gereizte Muskel- und Nervenfasern I. 470.

Diese Versuche, von welchen man so gut wie keine Notiz genommen hatte, bekamen auf einmal im Jahre 1807 ein neues Leben durch den bekannten Physiker RITTER, damals in München, nachdem dieser von einem ähnlichen angeblichen Metall- und Wasserfühler, wie PENNET, einem gewissen CAMPETTI, einem tyroler Landmanne, Nachricht bekommen, und die bairische Regierung veranlaßt hatte, zur Anstellung einer Reihe von wissenschaftlichen Versuchen denselben nach München kommen zu lassen. So wurde denn dieselbe Akademie der Wissenschaften, welche schon früher die Schaffer'schen Versuche zu einem Gegenstande ihrer Prüfung gemacht hatte, von neuem in diese Sphäre mystischer Erscheinungen hineingezogen.

Durch ganz Deutschland fingen an Pendel, eben nicht von Schwefelkies (denn es war gleichgültig, welche Körper an dem Faden hingen, und jeder goldene Ring, der schon in früheren Zeiten nach einem superstitiösen Gebrauche in ein Glas gehalten, durch die Zahl seiner Anschläge an dasselbe, nachdem er allmählig in Schwingung gerathen war, die Anzahl der Lebensjahre andeuten sollte, konnte dazu gebraucht werden), durch ganz Deutschland fingen nunmehr an Pendel zu schwingen, und lebendig zu werden (wie in der ersten Nachricht von den Münchener Versuchen gesagt ist), und zwar nach sehr bestimmten Gesetzen, die schon voraus durch die in dieser Zeit vorzüglich herrschend gewordenen Polaritätsideen, und den polaren Gegensatz, den man überall verfolgte, angedeutet waren, und die sich vorzüglich durch den Gegensatz von Rechts und Links in diesen Bewegungen dem Gegensatze der Körper gemäß, über welchen die Schwingungen erfolgten, ausdrücken sollten. Ueber dem Nordpole des Magnetes sollten diese mit leise anhebenden, längliche Ellipsen beschreibenden, allmählig sich runden den Schwingungen von der Linken nach der Rechten, über dem Südpole von der rechten nach der linken gehen; über Kupfer oder Silber wie über dem Südpole; über Zink und Wasser wie über dem Nordpole. Es sollte hierbei nicht gleichgültig seyn, ob man sich von oben herab dem Gegenstande, und zwar so viel als möglich seine Mitte haltend, oder von der Seite näherte; im letzten Falle sollte sich nämlich das Verhältniß dergestalt verändern, daß z. B. die oben in Beziehung auf den Nordpol angegebene sich in die entgegengesetzte umwandelte. Auch sollte es nicht einerlei seyn, ob man mit der rechten oder lin-



ken Hand operirte, denn zwischen der rechten und linken Seite sollte der Gegensatz bei manchen Personen bis zur entschiedensten Polarität ausgebildet seyn. Wenn man den Würfel, Ring u. d. g. über eine Orange, Apfel u. s. w. hielte, so sollte er über die Frucht, da, wo sie am Stiele festgesessen, schwingen wie über dem Südpole des Magnetes, wenn man dagegen die Frucht auf die entgegengesetzte Seite wendete, indem man fortfuhr, das Pendel über sie zu halten, so sollte sich die Bewegung in die entgegengesetzte ihrer Richtung nach verändern. Eben solche entgegengesetzte Polaritäten sollten sich an den beiden entgegengesetzten Enden eines frischen Eies zeigen. Am auffallendsten sollte das Pendel die Polarität des menschlichen Organismus anzeigen. Ueber dem Kopfe gehalten schwingt der Würfel angeblich wie über Zink, an der Fußsohle wie über Kupfer u. s. w. dieselbe Kraft, welche das Pendel in Bewegung setzt, sollte auch das Princip der Bewegungen der Wünschelruthen oder *Baguette* seyn, für welche RITTER als ein noch sichereres Instrument von mehr regelmässigem Gange, seinen sogenannten *Balancier* in Vorschlag brachte, einen kleineren Stab oder rectangulären Streifen von Kupfer oder von irgend einem andern Metalle, selbst von Glas oder Siegelack, ungefähr 6 Z. lang,  $\frac{1}{4}$  Z. breit und von willkürlicher Dicke, den man auf der Spitze eines senkrecht ausgestreckten Fingers, während die andern gekrümmt sind, in genau horizontaler Lage ins Gleichgewicht bringt, wozu sich am meisten der Mittelfinger der linken Hand eignet. Man hält den Finger, der den *Balancier* trägt, möglichst unbewegt, und für diesen ist die schicklichste Stellung, daß das eine Ende desselben gegen die Person gerichtet ist, welche den Versuch anstellt, und das andere Ende nach Aussen. So wie das Pendel über den entgegengesetzten Metallen in entgegengesetzten Richtungen schwingt, so soll der *Balancier* bei denjenigen Personen, die eine hinlänglich starke Disposition haben, was jedoch bei wenigen der Fall ist, sehr bald in eine drehende Bewegung kommen, und zwar dreht er sich auf dem Mittelfinger, dem Zeigefinger oder Daumen der linken Hand ruhend nach Aussen, d. h. nach der rechten Seite, dagegen auf dem Ringfinger und kleinen Finger nach Innen d. h. nach der linken Seite. Steht die Person während des Versuches mit Metallen oder einigen andern Körpern in Berührung, so hat dieses auf die Richtung der Bewegung großen

Einfluss, und namentlich zeigte sich bei CAMPETTI, während er den *Balancier* auf dem Mittelfinger der linken Hand trug, wenn er galvanisch positive Metalle wie Zink, Zinn, Blei oder Stahl unter seinen Füßen hatte, die Bewegung nach einer der gewöhnlichen entgegengesetzten Richtung, d. h. der Streifen ging von der Rechten zur Linken, war es aber Eisen, Kupfer, Messing, Silber, Kohle, Reifsblei, so geschah das Drehen nach der gewöhnlichen Richtung mit großer Kraft. Auf dieselbe Art, wie die positiven Metalle, wirkte auch der Nordpol eines Magnetstabes, das obere Ende irgend einer Frucht, die Wurzel und der ihr nächst gelegene Theil eines Stammes, und der Kopf eines Kindes oder Mannes; dagegen nach Art der negativen Metalle wirkte der Südpol eines Magnetstabes, das nach dem Stiele zugerichtete Ende einer Frucht, das obere Ende eines Baumes oder einer Pflanze, das Knie oder die Fußsohle eines Kindes oder Mannes.

Doch es würde zu weit führen, wenn ich die mannigfaltigen polaren Gegensätze zwischen Theilen des menschlichen Körpers, Functionen desselben, und andere Thätigkeiten und Substanzen der Natur, welche in der Wechselwirkung mit dem *Balancier* und der Wünschelruthe durch die entgegengesetzten Bewegungen derselben, den Ritter'schen Angaben zufolge, documentirt werden sollten, hier weiter verfolgen wollte. Man kann dieser Mühe um so mehr überhoben seyn, da es wohl keinem Zweifel unterworfen ist, daß die meisten Beobachtungen dieser Art auf einer Selbsttäuschung nach vorgefaßten Ideen beruhten, überhaupt diese ganze Sache fast so gut wie in Vergessenheit gerathen, und keine jener großen Erwartungen erfüllt worden ist, mit welchen die scheinbar neue Entdeckung sich damals ankündigte. So große Anstalten auch gemacht worden waren, um an dem FRANCESCO CAMPETTI die Thatsachen des Wasser- und Metallfühlens durch gewisse dazu disponirte Constitutionen außer Zweifel zu setzen, indem sogar eine eigene Commission der bairischen Akademie der Wissenschaften zu diesem Behuf niedergesetzt worden war, welcher RITTER einen weitläufigen Entwurf zu den mit CAMPETTI anzustellenden Versuchen vorgelegt hatte<sup>1</sup>, so kam es doch zu keinem entscheidenden Resultate, wobei es unentschieden bleiben muß, wie

---

<sup>1</sup> Siehe dessen *Siderismus*. I. Bd. 1stes St. 1808. S. 51.

viel Selbsttäuschung oder Betrug von Seiten des italienischen Wasser- und Metallfühlers im Spiele war, der wieder in die Verborgenheit seiner Heimath Gargnano am Gardasee zurückgebracht worden ist, aus welchem er nie mit solchem Lärm hätte hervorgezogen werden sollen.

Für das scheinbar Gesetzmässige, was sich bei den Pendelversuchen, die in jener Zeit von so vielen Händen angestellt wurden, insbesondere dafs sie über runden Körpern mehr kreisförmig, über länglichen Körpern mehr als enge Ellipsen erschienen, oder eine geradlinige Richtung von dem einen Ende derselben zum andern befolgten, wurde in einem damals in GILBERT'S Annalen<sup>1</sup> erschienenen Aufsätze mit vielem Scharfsinne eine feine unbewusste Association zwischen Augen- und Handbewegungen als Ursache nachgewiesen, womit auch das Eintreten dieser Pendelschwingungen überhaupt auf eine einfache mechanische Weise erklärt ward. In dem Verhältnisse nämlich, in welchem das Auge die Peripherie eines Körpers durchläuft, um ein Bild seiner Gestalt aufzufassen, folgt die Hand, welche den Faden hält, an welchem der bewegliche Körper hängt. Nach der von der zartesten Kindheit her festgewurzelten Association, welcher zufolge die Hand dem Auge überhaupt in seinen Bewegungen unwillkürlich nachfolgt, begleitet die Hand diese Bewegung in gleicher Richtung, und verschafft durch den feinen Anstofs, den sie dem Pendel giebt, und der sich immer wieder erneuert, diesem Pendel die sich immer mehr erweiternden Schwingungen über runden Körpern, oder in dem kreisförmigen umschlossenen Raume jenes Glases. Der augenscheinlichste Beweis davon liegt darin, dafs auch bei denen, welche hierbei eine blofs dynamische Einwirkung ohne jenen mechanischen Anstofs voraussetzten, und diese Fähigkeit zu besitzen glaubten, alle Bewegungen und wenigstens alles Regelmässige, insbesondere alles was sich auf sogenannte polare Gegensätze bezog, aufhörte, sobald sie ihre Augen schlossen. Was die Richtung des Pendels in seinen Bewegungen bald von der Linken zur Rechten, bald umgekehrt betrifft, so bemerkt jener Aufsatz: „Blieb sich das Auge beim Fixiren eines Kreises gleich-

---

1 Versuch einer aus mechanischen Ursachen hergeleiteten Erklärung der Schwingungen u. s. w. in Gilb. kritischen Aufsätzen. 121. auch in den Annalen XXVII. S. 41.



sam selbst überlassen, so erfolgte die Schwingung kreisförmig von der Rechten zur Linken, wenn das Pendel mit der rechten Hand gehalten wurde, von der Linken zur Rechten aber, wenn es sich in der linken Hand befand. Da das Auge beim Anschauen einer Figur dieselbe nicht in allen Puncten zugleich fixiren kann, so bekommt es die Vorstellung von einem Kreise eigentlich nur dadurch, daß es dieselbe continuirlich von Punct zu Punct verfolgt. Nun ist aber Gesicht und Getaste von der Natur in eine so innige Beziehung gesetzt, daß die Hand bei jeder Gesichtsvorstellung gleichsam unwillkürlich strebt, dieselbe durch Betastung des gesehenen Gegenstandes zu berichtigen, wobei die rechte Hand ihrer mechanischen Einrichtung gemäß ohne besondern Einfluß des Willens geneigter seyn wird, sich gegen die Linke, und die Linke gegen die Rechte zu bewegen. Hält man demnach das Pendel über eine runde Scheibe, oder über jeden beliebigen Kreis, der zu groß ist, um als ein Punct in allen Theilen zugleich fixirt werden zu können, oder klein genug, um eine gleichzeitige Beachtung des Pendels zuzulassen, so fällt das Auge zunächst wechselsweise bald auf das Pendel, bald auf den Kreis, denn beide sind ihm als Objecte gegeben, wodurch zwischen dem zuerst fixirten Puncte und dem Pendel eine geradlinige Bewegung des Auges und demnächst der Hand entsteht. Zu gleicher Zeit aber wird das Auge disponirt, den Kreis seiner Peripherie nach zu umlaufen, wesswegen die geradlinige Schwingung des Pendels sogleich in eine kreisförmige übergeht, wobei das Auge durch Aufmerksamkeit auf die rechte Hand bestimmt wird, links, auf die linke Hand rechts zu laufen, in welcher Richtung hierauf die Bewegung der Hand und des Pendels folgt.“

In dieser Art sind nun sehr mannigfaltige Veränderungen, die sich in den Bewegungen des Pendels, nach Verschiedenheit der Form der untergelegten Körper, nach der Art wie das Auge diese Körper fixirt, ereignen können, sehr befriedigend erklärt, und selbst die sogenannten Gegensätze, oder Polaritäten in diesen Bewegungen sehr einleuchtend gemacht. Der Verf. bemerkt, daß auch alle mögliche Bewegungen des Pendels erfolgten, wenn dieses in freier Luft gehalten wurde, und man sich die nöthigen Figuren lebhaft einbildete, und so findet er auch die Täuschungen in Rücksicht auf die entgegengesetzte Richtung der Bewegungen über sogenannten polarisirenden, oder polarisch

entgegengesetzten, Körpern sehr begreiflich, denn wenn man, während man das Pendel über einen solchen Körper hält, dem man irgend einen bestimmten Pol zuschreibt, von dem eine bestimmte Bewegung abhängt, sich recht lebhaft die Bewegungen vorstellt, die derselbe bewirken soll (z. B. der Südpol eines Magnets von der Linken zur Rechten), so wird aus obigem Grunde die erwartete Bewegung selten ausbleiben, besonders wenn der fixirte Körper ohnehin kreisförmig ist.

Ich würde diesem Gegenstande an diesem Orte nicht so viel Platz eingeräumt haben, wenn er nicht in so unmittelbarer Verknüpfung mit jenen ersten Versuchen SCHÄFFER's stünde, die wenigstens so, wie sie vor uns liegen, nicht wohl unter die Kategorie einer bloßen durch vorgefalste Meinungen herbeigeführten Selbsttäuschung gebracht werden können. Indefs stehen eben diese Versuche selbst wieder so isolirt, und eben damit so räthselhaft da, daß sie weniger dem Physiker und einer Wissenschaft anzugehören scheinen, die nur Erscheinungen beobachtet, welche, wenn sie von Versuchen abhängen, immer wieder dargestellt werden können, und die auf Kräften beruhen, welche an sehr feste einfache Gesetze gebunden sind, als vielmehr dem Physiologen und einer Sphäre von Erscheinungen, in welcher gleichsam jedes Individuum seine eigenthümlichen Gesetze befolgt, und der Mittelpunkt einer eigenen kleinen Welt ist, und der Entwicklungsgrund von Verhältnissen, die immer neu entstehen. Aus diesem Gesichtspuncte betrachtet mögen spätere Versuche dieser Art, wie z. B. von KNOCH<sup>1</sup> und AMORETTI's<sup>2</sup> Arbeiten auf diesem Felde immer noch einen Anspruch auf eine Stelle in einem medicinischen Wörterbuche haben<sup>3</sup>.

P.

---

1 S. G. LIX. 328.

2 S. G. LX. 255.

3 CAVALLO Vollst. Abh. der Lehre von der E. 4te Aufl. 1ster Bd. S. 348. ff. II. Bd. S. 1. ff.

INGENHOUSSE elektrische Versuche zur Erklärung des Elektrophors nach der Theorie des Dr. Franklin in der Samml. zur Physik und Naturg. II. Bd. 5tes St.

DR. SCHÄFFER's Versuche u. s. w. Regensburg 1780.

Neue elektrische Versuche u. s. w. von Joh. Georg HEINCE. Oldenburg 1779.

HEIDMANN's, vollständige Theorie der Elektrizität. I. Bd. S. 60. ff.

## Elektrophor, doppelter.

Eine von LICHTENBERG in Göttingen erfundene Einrichtung des Elektrophors, welche dazu dient, beide Elektricitäten, die positive und negative, auf eine bequeme Art gleich neben einander zu haben.

Man nimmt ein Brett von Lindenholz, ohngefähr 2 Fuß <sup>Fig. 166.</sup> lang, einen Fuß breit und einen Zoll dick, überzieht dasselbe ganz mit Zinnfolie oder Goldpapier so, daß auch der äußere Rand belegt wird, befestigt darum mit metallenen Nägeln, welche bis in die Belegung hineingehen, einen Rand von dünnem Holzspahn, der  $2\frac{1}{4}$  Linie über das Brettchen hervorragt. Dieses Brett, welches hiernach die Gestalt einer Schüssel hat, gießt man mit einer Harzcomposition aus. Der dazu gehörige Deckel hält etwa 10 Zoll im Durchmesser. Man reibt die Stelle A mit einem Hasen- oder Katzenfelle, oder mit Flanell, so wird sie negativ, hingegen der darauf gelegte und berührte Deckel nach dem Aufheben positiv. Alsdann stellt man auf B einen messingnen Ring, etwa einen Zoll hoch, und eben so weit im Durchmesser, und läßt aus dem von A aufgehobnen Deckel Funken darauf schlagen, wodurch die Stelle des Harzkuchen, die der Ring berührt, positiv wird. Nach jeder Operation verschiebt man den Ring ein wenig mit einem Federkiele, einer Stange Siegellack, oder einem andern Nichtleiter so, daß er etwa in acht Operationen größtentheils über den ganzen Raum B geführt worden ist, und nimmt ihn alsdann ab. Hierdurch wird B positiv, und der darauf gelegte, berührte und wieder abgenommene Deckel negativ. Also hat man beide Elektricitäten in A und B neben einander; A macht den Deckel positiv, und B negativ. Mit dieser negativen E. kann man A noch stärker negativ machen, indem man den messingnen Ring auf A

PARROT, Entretiens sur la Physique 1822. Tome V. p. 54.

LICHTENBERG's 6te Auflage von ERXLEBEN's Anfangsgründen der Naturlehre 1793. §. 538. 549.

J. A. DE LÜC Neue Ideen über die Meteorologie. I. Theil. Breslau 1787. gr. 8. S. 390. ff.

Ueber die Lichtenberg'schen Figuren von A. PARTS VAN TROOSTWIJK und KRAVENHOFF in den Leipz. Samml. 4ter Bd. 4tes St. 1790. gr. 8. S. 357.



setzt, und mit dem von B aufgehobenen Deckel einen Funken daraus zieht. So kann man immerfort abwechseln, und dadurch beide Elektricitäten bis zu einem beträchtlichen Grade verstärken<sup>1</sup>.

JOSEPH WEBER hat einen Doppelelektrophor angegeben, der aus einem Harzkuchen besteht, der nicht in eine Form gegossen ist, sondern auf die oben angegebene Weise so, daß er an seinen beiden Flächen frei ist. Erregt man in diesem Harzkuchen durch Reiben die negative E., so wird er auf der entgegengesetzten Seite, wie in der Theorie des Elektrophors nachgewiesen worden ist, positiv el., und kehrt man ihn also um, so bringt er mit dieser Fläche die entgegengesetzten Erscheinungen hervor. Man kann auch der einen Fläche durch eine geladene Flasche positive E. mittheilen, wo dann die entgegengesetzte Fläche mit negativer E. wirken wird. Auf dieselbe Weise kann man eine Glasplatte, deren Flächen beide frei sind, als einen Doppelelektrophor gebrauchen, sey es nun, daß man durch Reiben, oder noch kräftiger durch Mittheilung von einem positiven Conductor aus, die eine Fläche positiv elektrisire. Die entgegengesetzte Fläche wird dann mit negativer E. wirksam seyn, und der auf jede Fläche gesetzte Deckel des Elektrophors wird die der eigenthümlichen E. derselben entsprechenden Erscheinungen zeigen<sup>2</sup>. P.

## E l e m e n t e .

Urstoffe, Uranfänge der Körper; *Elementa*, *Principia prima corporum*; *Éléments*, *Principes des Corps*; *Elements*. Man kann die Verschiedenartigkeit der wägbaren Materien von zwei verschiedenen Ursachen ableiten. Entweder liegt allen ein und derselbe Urstoff zum Grunde; je nachdem aber die kleinsten Theile desselben geformt und vereinigt sind, entspringen daraus verschiedenartige Materien. Dieses war die Ansicht mehrerer alten griechischen Philosophen. Oder es giebt mehrere Urstoffe, welche nicht bloß durch den Bau, sondern auch durch ihre übrigen Eigenschaften von ein-

---

<sup>1</sup> Lichtenberg's Magazin für das Neueste aus der Physik und Naturgeschichte. I. Bd. 2tes St. S. 42.

<sup>2</sup> Begriff und Construction des Doppelelektrophors aus Harz und Glas. Von Dr. Jos. Weber bei G. LI. 198.

ander abweichen. Durch ihre Verbindungen unter einander, nach verschiedenen Verhältnissen, werden die mannigfaltigen Materien, welche wir kennen, hervorgebracht. Bei dieser, ebenfalls schon im Alterthume ausgesprochenen Ansicht waren die verschiedenen Urstoffe zu bestimmen. Lange nahm man als solche *Erde*, *Wasser*, *Luft* und *Feuer* an. Zu den Zeiten von PARACELSUS galten der *Mercur*, worunter alles Flüchtige, der *Schwefel*, oder das *Oel*, worunter alles Brennbare, das *Phlegma*, worunter alles Flüssige und Geschmacklose, die *Erde*, worunter alles Feste, Geschmacklose und Unlösliche, und das *Salz*, worunter alles Feste, Schmeckende und Lösliche verstanden wurde, als Elemente. Sind nun gleich durch die neuere Chemie die meisten von diesen Stoffen als zusammengesetzt erkannt worden, so ist man heutzutage doch nicht im Stande, mit Sicherheit anzugeben, welche Stoffe als Elemente oder als wirklich einfach und also unzerlegbar zu betrachten sind. Wir kennen bloß auf der einen Seite erwiesen *zusammengesetzte*, auf der andern Seite *unzerlegte* Stoffe, d. h. solche, bei denen es uns noch nicht gelungen ist, sie in heterogene Materien zu zerlegen, und die demungeachtet zusammengesetzt seyn können. Diese unzerlegten Stoffe sind folgende: *Sauerstoff*, *Stickstoff*, *Wasserstoff*, *Fluor*, *Chlor*, *Jod*, *Selen*, *Schwefel*, *Phosphor*, *Kohlenstoff*, *Boron*, *Silicium*, *Zirkonium*, *Titan*, *Tantal*, *Scheel*, *Molybdän*, *Osmium*, *Arsenik*, *Antimon*, *Tellur*, *Wismuth*, *Zink*, *Kadmium*, *Zinn*, *Blei*, *Quecksilber*, *Silber*, *Palladium*, *Rhodium*, *Iridium*, *Platin*, *Gold*, *Kupfer*, *Nickel*, *Kobalt*, *Mangan*, *Chrom*, *Eisen*, *Uran*, *Alumium*, *Glycium*, *Yttrium*, *Magnium*, *Calcium*, *Strontium*, *Baryum*, *Lithium*, *Natrium*, *Kalium*.

G.

## Elemente

der Bahn der Planeten und Kometen; *Elementa orbitae*; Elements de l'orbite, *Elements of the orbits*; sind diejenigen wesentlichen Bestimmungsstücke, durch welche man die Bahn eines Planeten oder Kometen genau kennen lernt.

Da wir aus theoretischen Gründen wissen, daß die Bahn eines Himmelskörpers ganz in einer Ebene liegt, und daß diese Ebene durch den Mittelpunkt der Sonne geht; da wir ferner wis-

sen, daß, nach dem in unserm Sternsysteme geltenden Gesetze der Attraction, die Bahnen nur Ellipsen, Parabeln oder Hyperbeln seyn können, so läßt sich leicht übersehen, welche Elemente der Bahn man kennen muß, um die Bahn selbst genau zu kennen.

Um die *Lage der Ebene* zu bestimmen, dienen 1. die Neigung gegen die Ekliptik, und 2. der Ort des aufsteigenden Knotens. Letzterer giebt nämlich die Lage der Durchschnittslinie an, in welcher die zu bestimmende Ebene die Ekliptik schneidet. Um die Gestalt der in dieser Ebene beschriebenen Bahn anzugeben, sind drei Elemente nöthig, nämlich 1. die Lage der großen Axe der Bahn, oder derjenige heliocentrische Ort, wo der Himmelskörper seine Sonnennähe erreicht, welchem die Sonnenferne, wenn die Bahn eine Ellipse ist, gerade gegenüber liegt. 2. Die Größe der halben Axe der Bahn oder die mittlere Entfernung von der Sonne. 3. Die Excentricität der Bahn, oder das Verhältniß, welches der Abstand des Brennpunctes vom Mittelpuncte zur halben Axe hat. Bei der Parabel kann statt der beiden letzten Elemente nur eines, nämlich der Abstand in der Sonnennähe, angegeben werden, da in der Parabel eben so wenig die halbe Axe als die Excentricität angegeben werden kann. Ist die Bahn eines Kometen eine Hyperbel, so nennt man die Excentricität negativ, und die halbe Axe kann gleichfalls angegeben werden.

Durch die eben genannten Elemente ist, wofern die Bahn eine Ellipse ist, auch die Umlaufszeit des Planeten bekannt, indem diese aus dem dritten Keplerschen Gesetze<sup>1</sup> mit Hülfe der mittlern Entfernung gefunden wird. Aber um den Ort des Himmelskörpers für einen bestimmten Zeitpunkt anzugeben, fehlt noch ein sechstes Element, nämlich die *Epoche*, das heißt die Angabe, in welchem Puncte der Bahn sich der Himmelskörper in einem gegebenen Augenblicke befand. Bei den Kometen giebt man gewöhnlich den Augenblick an, da sie die Sonnennähe erreichten, oder die Zeit des Perihelii. Bei den Planeten ist die Epoche gewöhnlich der Anfang irgend eines bestimmten Jahres z. B. in LAPLACE Exposition du système du monde der Anfang des Jahres 1750. Aus diesen Elementen läßt sich der wahre Ort des Planeten für jede Zeit berechnen. Die Epoche

---

1 S. *Bahn* Th. I. S. 671.



giebt nämlich die mittlere Länge des Planeten für jenen Zeitpunkt an. Rechnet man also für die seit der Epoche verflossene Zeit die der ganzen Umlaufszeit gemäße mittlere Bewegung hinzu, so hat man den *mittlern Ort* für den angegebenen Zeitpunkt; da man aber auch den Ort der Sonnennähe kennt, so giebt der Unterschied beider die *mittlere Anomalie*, und da sich aus der mittlern Anomalie die *wahre Anomalie* finden läßt, so ergiebt sich der wahre Ort in der Bahn. Es erhellet aber sogleich, daß der Abstand dieses wahren Ortes vom Knoten der Bahn, verbunden mit der Neigung der Bahn, die heliocentrische Länge und Breite des Planeten angiebt.

Auch bei den Kometen ist die Bestimmung ziemlich eben so, da man aus ihrem Abstände von der Sonne im Perihelio, die in bestimmter Zeit erlangte Anomalie sogleich herleiten kann.

Wenn man die Elemente einer Kometenbahn auch nur so zu berechnen im Stande ist, wie sie einer parabolischen Bahn entsprechen, so reichen diese dennoch hin, zu bestimmen, ob der Komet schon sonst beobachtet und berechnet ist. Findet man nämlich, daß der neu beobachtete Komet sich in eben der Ebene bewegt, wie ein früher beobachteter, daß die Axe seiner parabolischen Bahn mit der Axe der Bahn des früher beobachteten zusammenfällt, und er in eben der Entfernung von der Sonne seine Sonnennähe erreicht, so heißt das, er durchläuft genau dieselbe Parabel wie der früher beobachtete. Nun ist es freilich wahr, daß diese Parabel vielleicht nie die genaue Bahn ist, sondern daß wir uns statt derselben eine sehr lange Ellipse, deren perihelischer Abstand eben so groß ist, denken müssen, und es könnte also allenfalls seyn, daß zwei sehr verschiedene Ellipsen, die sich im Scheitel berührten, von diesen zwei Kometen durchlaufen würden; aber dies ist doch so wenig wahrscheinlich, daß wir mit großer Sicherheit den neuen Kometen als einerlei mit dem früher beobachteten ansehen dürfen. Ja wir sind sogar dann hierzu ziemlich berechtigt, wenn die Elemente nicht ganz genau zusammenstimmen, da vermöge der Perturbationen die Lage der Bahn und ihre Gestalt und Größe Abänderungen erleiden, die bei der langen Umlaufszeit der Kometen nicht unerheblich sind.

*B.*

## Elementenglas.

Ein Gefäß, welches 4 nicht chemisch mit einander verbindbare Flüssigkeiten enthält, welche die 4 Elemente der Alten vorstellen sollen, und sich nach jedesmaligem Schütteln ihrem verschiedenen specifischen Gewichte gemäß über einander lagern. Diese Flüssigkeiten sind: 1. Quecksilber; 2. die Auflösung von (Kieselerde - freiem) kohlensaurem Kali in der ungefähr gleichen Wassermenge; 3. gewöhnlicher Weingeist; 4. rectificirtes Steinöl. Man kann das wässerige kohlensaure Kali, welches das Wasser darstellen soll, durch etwas kohlensaures Kupferoxyd blau färben, und das Steinöl, welches das Feuer wäre, durch Drachenblut roth; doch theilt sich letztere Farbe auch dem Weingeiste mit.

G.

## Elongation.

**Ausweichung; Elongatio; Élongation; Elongation;** heist die scheinbare Entfernung eines Planeten, von der Sonne oder der Winkel, welchen die nach dem Planeten und nach dem Mittelpunkte der Sonne gezogene Linien mit einander bilden. Bei den untern Planeten hat diese Elongation einen größten Werth, worüber sie nicht hinausgeht. Der Planet erreicht diese größte Elongation, wenn die von der Erde zu ihm hin gezogene Linie die Bahn des Planeten berührt; es ist daher leicht, für eine kreisförmige Bahn des Planeten, dessen Abstand von der Sonne bekannt ist, die größte Elongation zu berechnen. Wegen der elliptischen Form der Bahnen sind nicht immer die größten Elongationen gleich groß, sondern es hängt dieses von der Stellung ab, welche der Planet in seiner Bahn hat, wenn jene Gesichtslinie eine Tangente der Bahn ist. Die *Venus* kann sich nie volle 48 Grade, der *Mercurius* nur 28½ Gr. von der Sonne entfernen.

B.

## Emanationssystem.

**Emissionssystem.** So nennt man diejenige Theorie des Lichtes, welche annimmt, daß das Licht als wirklich materiell von den leuchtenden Körpern ausgehend anzusehen sey,

oder daß es Lichttheilchen sind, die mit sehr großer Geschwindigkeit den Raum durchlaufend zu den Orten, wo sie Erleuchtung bewirken, hingelangen.

NEWTON<sup>1</sup> wirft am Ende seiner Optik unter mehreren andern Fragen auch die auf, ob die Aussendung des Lichtes (*emissio luminis*, *émission de la lumière*, *emission of light*) vielleicht durch eine vibrirende Bewegung der leuchtenden Körper hervorgebracht werde; aber er macht nachher auf mehrere Schwierigkeiten aufmerksam, denen diese Hypothese unterworfen ist. In der 19ten Frage äußert er nämlich, alle die Meinungen möchten wohl irrig seyn, welche die Phänomene des Lichtes aus neuen Modificationen der Strahlen herleiten, diese beruhten vielmehr auf *proprietas congenitis et immutabilibus*. Auch die Meinung sey irrig, daß das Licht in einer bloßen durch ein Medium fortgepflanzten Bewegung bestehe, indem die geradlinige Bewegung an einem das Licht aufhaltende Hindernisse vorbei nicht statt finden könne, wenn jene, der Wellenbewegung ähnliche, Fortpflanzung statt fände, u. s. w. Dieses veranlaßt ihn denn endlich in der 21ten Frage folgendes aufzustellen: Ob nicht die Lichtstrahlen kleine Körperchen sind, die von den leuchtenden Körpern ausgesandt, und durch die anziehenden Kräfte, mit welchen das Licht und die Körper auf einander wirken, gebrochen werden? Solche Körperchen nämlich würden durch gleichartige Medien in geraden Linien fortgehen; sie könnten gewisse Eigenschaften besitzen, und diese beim Durchgange durch verschiedene Medien ungeändert behalten; die Gesetze der Refraction ließen sich dann genau durch Attraction der Körper gegen die Lichttheilchen erklären; die Reflexion der Strahlen, wenn sie aus dem Glase allzuschief geneigt ausfahren sollten, lasse sich doch nicht aus einem Widerstande des leeren Raumes, dagegen sehr gut durch eine Attraction, welche den Strahl nöthige, in das Innere des Glases zurückzukehren, erklären. Um die Verschiedenheit der Farben zu erklären und die ungleichen Grade der Brechbarkeit zu erhalten, habe man dann nichts anderes nöthig, als den Lichttheilchen eine verschiedene Größe beizulegen; die welche am kleinsten sind, würden den violetten Strahl, der auch der dunkelste und matteste ist, hervorbringen und am leichtesten und stärksten von

---

<sup>1</sup> Optice, auct. Newton. quaest. 8.



ihrem Wege abgelenkt werden; die übrigen, je nachdem sie aus größeren Theilchen bestehen, brächten die allmählig stärkeren und lebhafteren Farben hervor, die schwerer von ihrem Wege abgelenkt werden. Um die Anwandlungen der leichtern Zurückwerfung und des leichtern Durchganges zu erklären, habe man nur nöthig anzunehmen, daß jene kleinen Lichttheilchen in den Körpern, auf welche sie einwirken, Vibrationen hervorbringen, welche vermöge einer die Schnelligkeit der Strahlen übertreffenden Schnelligkeit so auf sie wirken, daß sie ihre Geschwindigkeit abwechselnd vermehren und vermindern, und daher jene Wechsel oder Anwandlungen erregen. Die eigenthümliche Brechung der doppelt brechenden Körper scheine aus einer anziehenden Kraft zu entstehn, welche den Seiten der Lichttheilchen und der Krystalltheilchen eigen sey.

Dieser Ansicht, daß der Lichtstrahl aus wirklichen schnell forteilenden Theilchen bestehe, hat man vorzüglich entgegengesetzt, daß die von den immer leuchtenden Körpern ausgehenden Lichttheilchen endlich eine Verminderung der Masse zur Folge haben müßten, die doch bei der Sonne nicht statt finde; daß die nach allen möglichen Richtungen fortgehenden und sich durchkreuzenden Lichtstrahlen nicht ohne ein Aneinandertreffen der Theilchen denkbar sey, diese gegenseitigen Stöße der Lichttheilchen aber den geraden Lauf der Strahlen verändern müsse; daß der Durchgang durch transparente Körper nicht zu erklären sey, da diese überall dem Lichte einen offenen Durchgang zu gestatten scheinen; daß die Weltkörper eben so gut durch diese Lichttheilchen, mit denen der ganze Weltraum erfüllt sey, müßten aufgehalten werden, als durch einen Aether, dessen Existenz NEWTON deswegen leugnet, weil kein Widerstand in der Bewegung der Planeten merklich sey, u. s. w.

Es ist wohl nicht zu verkennen, daß diese Einwürfe nicht gerade so leicht wegzuräumen sind; indess treffen sie fast alle auch mit gleicher Gewichtigkeit die entgegengesetzte Theorie, obgleich man sie da in etwas veränderter Form aussprechen muß. Soviel erhellt immer, man mag die Emissions- oder die Vibrationstheorie annehmen, daß das Licht sich nach Gesetzen bewegt und die Erscheinungen, die wir wahrnehmen, nach Gesetzen bewirkt, bei welchen unsre von geworfnen Kugeln in Beziehung auf die eine, und von Wasserwellen in Beziehung

auf die andre Theorie, hergenommenen Vergleichen als viel zu roh erscheinen.

Was die Erklärung der Erscheinungen betrifft, so kann ich bis jetzt mich nicht von der Ueberzeugung losreißen, daß diese bei der Emissionstheorie leichter ist; denn da die Mechanik der Wellen so höchst schwierig ist, so scheint diese mir noch nicht geeignet, uns über alle Phänomene des Lichtes Aufschluß zu geben. Es ist wahr, daß einige Erscheinungen z. B. die der Inflexion des Lichts der Emissionstheorie Schwierigkeiten entgegenstellen, und ich bin weit davon entfernt, diese verhehlen zu wollen; aber während wir diese Unvollkommenheit anerkennen, scheint es doch, daß wir die einfachen und leichten Darstellungen, welche diese Theorie sonst gewährt, nicht eher aufgeben dürfen, bis sich ein noch mehr entscheidendes Uebergewicht auf der andern Seite zeigt. Alle unsere Hypothesen haben ja nur den Zweck, die Phänomene unter eine leichte Uebersicht zu bringen, die Phänomene selbst nach Zahl und Maß zu bestimmen, und soviel möglich, die Erfolge in noch unerforschten Fällen vorauszusagen; — dieses leistet die Newton'sche Theorie in hohem Grade. — Die Wahrheit selbst aber liegt außer dem Gebiete dessen, was menschliche Forschungen erreichen können<sup>1</sup>!

B.

## Entfernung

wahre; Abstand; *Distantia*; Distance; *Distance*. Die wahre Entfernung zweier Punkte von einander ist die zwischen ihm gezogene gerade Linie; Abstand eines Punktes von einer geraden Linie ist die Länge des von dem Punkte auf die Linie gefällten Perpendikels; Abstand eines Punktes von einer Ebene ist die Länge des von dem Punkte auf die Ebene gefällten Perpendikels.

Wenn man von der Entfernung zweier Körper von einander redet, so bedarf es eigentlich erst einer genaueren Bestimmung, welche Punkte man betrachten will; bei den Weltkörpern versteht man immer die Entfernung der Mittelpunkte von einander, wenn keine weitere Bestimmung beigelegt wird.

---

<sup>1</sup> Ausführlichere Untersuchungen hierüber s. Art. *Licht*. Vergl. *Durchsichtigkeit*.

Unter *Entfernung zweier auf einer Kugeloberfläche liegender Punkte*, versteht man die *Länge des zwischen ihnen gezogenen Bogens eines größten Kreises*. Da die Erde keine genaue Kugel ist, so ist im strengen Sinne die Linie, welche die Entfernung zweier Punkte auf der Oberfläche mißt, nicht mehr ein größter Kreis, sondern muß mit mehr Schwierigkeit gefunden werden. Diese kürzeste Linie auf der sphäroidischen Erde heißt die *geodätische Linie*; wie man sie findet, lehrt unter andern LITTROW<sup>1</sup>. B.

## E n t f e r n u n g

*scheinbare; Distantia apparens; Distance apparente; apparent Distance*; ist der Winkel, welcher in unserm Auge entsteht, wenn von den zwei Punkten, deren scheinbarer Abstand von einander bestimmt werden soll, gerade Linien bis zu unserm Auge gezogen werden. Auf diese Weise reden wir von dem scheinbaren Abstände zweier Sterne von einander u. s. w.; daß durch diese *scheinbare* Entfernung der Gegenstände von einander ihre *wahre* Entfernung von einander gar nicht bestimmt wird, erhellt von selbst, indem zwei von unserm Auge aus fast nach derselben Richtung liegende Gegenstände doch ungemein weit von einander entfernt seyn können. Eben so wenig liegt in dieser Bestimmung der scheinbaren Entfernung ein Mittel, die wahre Entfernung derselben von uns selbst zu bestimmen, wenn nicht noch andere gegebene Stücke hinzu kommen.

Die Untersuchung, wiefern unser Urtheil bestimmt wird, wenn wir aus Umständen, die die *erscheinende* Entfernung eines Gegenstandes zu bestimmen scheinen, seine wahre Entfernung glauben angeben zu können, gehört unter die Betrachtung über Gesichtstäuschungen<sup>2</sup>. B.

## E p a k t e n .

*Epactae; Epactes; Epacts; (ἐπακτός, hinzugekommen, also hier die hinzukommenden Tage)* heißen in der Chronologie diejenigen Zahlen, welche für ein jedes Jahr das Alter des Mondes

---

<sup>1</sup> S. Astronomie. I. 278.

<sup>2</sup> S. Gesicht.



am Neujahrstage angeben, oder anzeigen, um wie viel Tage der letzte Neumond des vorigen Jahres dem Anfange des Jahres vorausgegangen ist. Der letzte Neumond im Jahre 1825 fällt auf den 9. Dec. also 22 volle Tage vor Anfang des Jahres, daher ist 22 die Epakte des Jahres 1826. Fällt der Neumond auf den Neujahrstag selbst, so ist die Epacte = 0. Eigentlich zeigt die Epakte also an, wie viele Tage das Mondesalter am 31. Dec. betrug, und der Neujahrstag ist zum Beispiel schon der 23ste Tag nach dem Neumonde, wenn die Epakte 22 ist.

Da das Mondenjahr nur wenig über 354½ Tage, also 11 Tage weniger, beträgt, als das Sonnenjahr, so nimmt die Epakte jährlich um 11 zu. Sie war z. B. für 1825, 11 oder der Neujahrstag selbst war der 12te nach dem Neumonde. Dieses giebt ein leichtes Mittel, die Epakte für jedes Jahr zu finden. Mit der güldenen Zahl 1 nämlich gehört die Epakte 0 (die man auch wohl \* bezeichnet und die an die Stelle des vollen Monats oder der 30 tritt) zusammen; also mit der güldnen Zahl 2, die Epakte 11, mit der güldnen Zahl 3, die Epakte 22, mit der güldnen Zahl 4, die Epakte 3, weil der volle Monat oder Mondsumlauf einmal weggelassen wird. So erhält man folgendes Tafelchen für alle 19 Jahre des Mondscirkels<sup>1</sup>.

Zahl der Jahre	Epakte	Zahl der Jahre	Epakte
1.	0.	11.	XX.
2.	XI.	12.	I.
3.	XXII.	13.	XII.
4.	III.	14.	XXIII.
5.	XIV.	15.	IV.
6.	XXV.	16.	XV.
7.	VI.	17.	XXVI.
8.	XVII.	18.	VII.
9.	XXVIII.	19.	XVIII.
10.	IX.	20.	0.

Der letzte Uebergang vom 19ten zum 20ten Jahre, welches wieder das erste Jahr eines neunzehnjährigen Cyclus ist, beträgt 12, und heißt der Sprung der Epakte. Man rechnet nämlich hier nach dem *Metonschen Cyclus*, welchem zufolge 235 Mondwechsel gleich 19 Sonnenjahren sind. Da nun 19 unserer Jahre

1 S. Art. Cykel.

$19 \times 365 + 4$  Tage, die letzten nämlich als Schalttage, enthalten, die 235 Mondwechsel aber aus  $19\frac{1}{4}$  Mondenjahren bestehen, welche  $19 \times 354$  und  $7 \times 30$  Tage, aber wegen der Schaltjahre noch 4 Tage mehr, also  $19 \times 354 + 7 \times 30 + 4 = 6940$  Tage enthalten, so muß am Schlusse des Cyclus ein Tag zugegeben werden. Mit andern Worten, in 19 Jahren rückt der Neumond durch  $11 \times 19$  oder 209 Tage fort; da man nun allemal, wenn 30 Tage voll waren, diese weggelassen hat, so würde man, wenn auch zum siebenten Male 30 ausfielen, diese Fortrückung auf 210 Tage setzen, bei dem letzten Uebergange von 18 auf 29, wird also mit Recht der Monat schon als vollendet angesehen, und mit 0 wieder angefangen.

Die eben mitgetheilte Tabelle giebt die Epakten für das jetzt laufende Jahrhundert für jeden bekannten Werth der güldnen Zahl richtig an. Da aber 19 Sonnenjahre nicht genau mit 235 Mondenmonaten übereinstimmen, sondern jene fast um  $1\frac{1}{4}$  Stunden länger sind, so beträgt das nach 16 Mondcirceln, oder genauer nach  $3\frac{1}{2}$  Tagen, einen Tag, und im Julianischen Kalender muß die Epakte fortgerückt werden. So ist z. B. in unsrer Zeit im Julianischen Kalender die Epakte XII mit der güldnen Zahl I verbunden, und dieses dauert von 1798 bis 2110, wo die mit der güldnen Zahl  $= 1$  verbundene Epakte in XIII übergeht. Im Gregorischen Kalender wird dieser Unterschied zum Theil durch die wegbleibende Einschaltung ausgeglichen.

Man pflegt in den Gregorischen Kalendern die Zahlen von XXX bis I in rückwärts gehender Ordnung neben die Tage der Monate zu schreiben, so daß der erste Januar XXX oder \*, der zweite XXIX, der dritte XXVIII und so fort, der 31. Januar \*, der 1. Febr. XXIX und so ferner neben sich erhält. Wäre nun die Zwischenzeit zwischen zwei Neumonden 30 Tage, so würde die Epakte jedes Jahres bei den Tagen seiner Neumonde stehen, z. B. 1825 war die Epakte XI, und in dem eben beschriebenen Kalender haben 20. Januar, 19. Februar, 21. März die Zahl XI neben sich und diese Tage würden bei jener Voraussetzung die Neumondstage geben. Aber die Voraussetzung ist unrichtig, indem der Mondsmonat nur  $29\frac{1}{4}$  Tage beträgt, weshalb man abwechselnd dem ersten Mondwechsel 30, dem zweiten 29 Tage beilegt, u. s. w. Wenn man also die Zahlen beim ersten Monate von XXX, beim zweiten von XXIX anfangen läßt, so hat man am 1. Januar XXX, am 30. Januar I, am 28. Febr. I; am

30. März I, am 26. April I, am 26. Mai I, und so ferner, und nun steht die Epakte des Jahres neben den Neumondstagen. In-  
deß ist zu bemerken, daß diese nach der Epakte berechneten  
Neumonde, da sie nur nach ganzen Tagen berechnet sind, nicht  
genau mit dem astronomischen Neumonde zusammentreffen, und  
also nur als ein oberflächliches Hülfsmittel zur Bestimmung der  
Monderscheinungen gelten können.

Die ganze Anordnung dieser Epakten hatte nur den Zweck,  
das jedesmalige Osterfest leichter berechnen zu können, wes-  
halb auch diese, von der astronomischen Rechnung etwas ab-  
weichenden, Epakten die *kirchlichen Epakten* heißen; jetzt, da  
das Osterfest sich nach der astronomischen Bestimmung des Voll-  
mondes richtet, hat die ganze Lehre von den Epakten nur einen  
sehr untergeordneten Werth. Manches dahin Gehörige, nebst  
den nöthigen Tabellen, enthält KORNICK's System der Zeitrech-  
nung. 1825. B.

## E p h e m e r i d e n .

**Astronomische Jahrbücher; *Ephemerides astronomicae*; Éphémérides; Ephemeris;** sind dieje-  
nigen Bücher, in welchen der Ort der Himmelskörper für jeden  
Tag eines bestimmten Jahres angegeben wird, und die Erschei-  
nungen, welche sie darbieten, voraus bekannt gemacht werden.  
Sie werden aus den Tafeln, welche die wahre Bewegung der  
Himmelskörper im Allgemeinen angeben, für die bestimmten  
Zeitpunkte berechnet, und dienen, um auf die Erscheinungen,  
die beobachtet zu werden verdienen, im Voraus aufmerksam zu  
machen.

Etwas diesen astronomischen Kalendern Aehnliches schei-  
nen schon die Alten gehabt zu haben, indem man sieht, daß sie  
von bevorstehenden Finsternissen u. dgl. unterrichtet waren:  
man weiß auch, daß DEMOCRITUS ein Buch, *Paraegmata* be-  
titelt, geschrieben hat<sup>1</sup>, welches solche astronomische Voraus-  
bestimmungen enthielt. Im Manuscript sollen noch Ephemeriden  
des Rabbiners SALOMON JARCHUS für das Jahr 1150 vorhan-  
den seyn<sup>2</sup>. PURBACH gab für die Jahre 1450 bis 1461 solche

---

<sup>1</sup> Vitruvii L. IX. C. 7.

<sup>2</sup> De Zach corresp. astron. VII. 22.



Ephemeriden heraus; aber weit vollständiger und genauer waren die, welche REGIOMONTANUS im Jahre 1474 zuerst herausgab, und von diesen bemerkt WEIDLER<sup>1</sup>: opus hoc a litteratis tanto applausu susceptum est, ut singula exempla duodecim aureis venderentur, Hungaris, Italis, Gallis, Britannis certatim coëmentibus. Nachher haben STÖFLER, LEOVITIUS, ORIGANUS, KEPLER Ephemeriden herausgegeben, und später MAXFREDI's Ephemerides coelestium motuum von 1715 an, welche ZANOTTI von 1750 an fortsetzte, sich viel Beifall erworben.

Unter den noch jetzt jährlich herauskommenden astronomischen Kalendern haben die *Connaissance des tems*, am frühesten angefangen. PICARD gab sie von 1679 an heraus, und sie sind nachher unausgesetzt herausgegeben worden. In den neuesten Zeiten sind den Berechnern der *Connaissance des tems* manche einzelne Nachlässigkeiten vorgeworfen worden<sup>2</sup>.

Die von HELL 1757 angefangenen *Ephemerides astronomicae ad meridianum Viennensem* dauern noch fort.

Der *Nautical Almanac* and astronomical Ephemeris ist seit 1767, anfangs unter MASKELYNE's Aufsicht, ununterbrochen herausgekommen. Auch ihm wurden in neuern Zeiten Nachlässigkeiten vorgeworfen, aber die englische Admiralität hat, bewogen durch die Verlegenheiten und Gefahren, denen Seefahrende durch eine unrichtige Ephemeride ausgesetzt sind, für eine zuverlässige sorgfältigere Revision gesorgt.

Das *astronomische Jahrbuch*, welches in wenig veränderter Form seit 1776 in Berlin herauskommt, hat unter BODE's fünfzigjähriger Leitung sich immer als mit Sorgfalt berechnet gezeigt, und ist, so wie manche der Vorigen durch die Sammlung astronomischer Abhandlungen ein Buch von bleibendem Werthe.

Auch die Mailändischen *Effemeridi astronomiche* gehören noch immer zu den sehr geachteten astronomischen Ephemeriden.

B.

---

<sup>1</sup> Histor. Astron. XII. 13.

<sup>2</sup> Von Zach hat dieses öfter in der Corresp. astron. gethan z. B. daselbst XIII. 7.

## E p i c y k e l.

*Epicyclus; Épicycle; Epicycle.* Die älteren Astronomen, welche die Erde als ruhend ansahen, bemerkten, daß die Bewegungen der Himmelskörper nicht durch ein Fortrücken auf einer einfachen, ungefähr kreisförmigen, Bahn erklärt werden könnten; sie nahmen daher eine Bewegung auf einem Kreise, dessen Mittelpunkt selbst einen Kreis durchlief, an, und nannten nun den Kreis, dessen Mittelpunkt fortrückte, den *Epiccykel*, statt daß der andere Kreis, auf welchem der Mittelpunkt des Epiccykels sich bewegte, *circulus deferens* hieß. Sobald man nämlich der Erde keine Bewegung beilegte, konnte die bald rückgängige, bald rechtläufige Bewegung der Planeten und die, besonders beim Mars auffallende, Ungleichheit ihres Abstandes von der Erde nicht durch ein Fortgehen auf einer einfachen Bahn erklärt werden, die Epiccykel aber stellten dieses alles ganz gut dar. Ich will dieses an der Bewegung des *Mars* zeigen, der in ungefähr 23 Monaten einen Umlauf macht, und also nach jener Ansicht seinen Epiccykel in einem Jahre durchläuft, während des Epiccykels Mittelpunkt in 23 Monaten auf dem *Circulus deferens* seinen Umlauf vollendet. Die Vergleichung der beiden Figuren, die ich hier mit gleichen Buchstaben bezeichnet liefere, wird leicht übersehen lassen, daß in der einen, die dem wahren Weltsysteme gemäß gezeichnet ist, die Abstände des Planeten in jedem Zeitpunkte von der Erde eben so groß sind, und daß die Richtungslinien nach dem Planeten hin eben die Lage haben, wie in der andern, wo die Darstellung dem Ptolemäischen Systeme gemäß ist. Da Mars etwa 23 Monate zu seinem Umlaufe gebraucht und die Erde 12 Monate, so ist, in der wahren Ordnung der Planetenbewegungen, Fig. wenn die Erde zuerst sich in  $O'$  befand, als Mars in  $O$  war, jene 167. in zwei Monaten nach  $1'$ , dieser nach  $1$  gekommen, folglich ist  $1'1$  der wahre Abstand beider Körper von einander und die Richtung der Linie  $1'1$  gegen  $1'0$ , welche letztere mit  $O'O$  parallel ist, zeigt das scheinbare Fortrücken des Mars, so wie es der Erdbewohner beurtheilt. Wäre dagegen die Erde ruhend in  $E$  geblieben, wäh- Fig. rend sich im ersten Zeitpunkte der Mittelpunkt des Epiccykels in  $a$ , 168. Mars aber auf dem Epiccykel in  $O$ , befand, und während jener nach  $b$ , dieser auf dem Epiccykel von  $O'$  nach  $1$  fortging: so würde nach 2 Monaten Mars in  $1$  stehen und dem Erdbewohner

um eben den kleinen Winkel  $1E0$ , wie in der ersten Figur um  $11'0$  fortgerückt erscheinen und  $E1$  wäre  $= 1'1$ . Die epicyclische Bewegung giebt also den relativen Ort des Mars nach Verlauf von 2 Monaten richtig an, wenn man den Mittelpunkt des Epiccykels so weit vorrücken läßt, als es der wahren Bewegung des Mars auf seiner Bahn gemäß ist, und wenn man den Planeten auf dem Epiccykel von einem mit  $ao$  parallel gezogenen Radius an so weit vorrücken läßt, als es der wahren Bewegung der Erde in ihrer Bahn gemäß ist.

Für die folgenden Zeitpunkte läßt sich eben so urtheilen. Nach der wahren Ordnung der Planetenbewegungen ist nach 4 Monaten die Erde nach  $2'$ , Mars nach 2 gekommen und  $2'2$  giebt die wahre Entfernung beider Körper von einander an, zöge man aber durch  $2'$  eine Linie mit  $0'0$  parallel, so würde der Winkel, den diese mit  $2'2$  macht, die scheinbare Fortrückung des Mars während der 4 Monate angeben. Eben so sind  $3'$ , 3, die Stellungen beider Körper nach 6 Monaten;  $4'$ , 4, die Stellungen nach 8 Monaten, und so ließe sich leicht weiter zeichnen. Dagegen in der epicyclischen Zeichnung würde man sagen, 4 Monate nach dem ersten Zeitpunkte sey der Mittelpunkt des Epiccykels nach  $c$  gelangt, so daß der Epiccykel selbst, wenn wir ihn als im Weltraume gezeichnet denken, nun die Stellung  $0''2$  hätte; auf ihm ist der Planet nach 2 gelangt, weil er in 4 Monaten auf dem Epiccykel von  $0''$  an 120 Grade durchlaufen hat; der Planet steht also nach diesem Systeme in 2 und die Erde in  $E$ , und da die Linie  $E2$  eben so lang, als die wahre Distanz  $2'2$  in der ersten Figur ist, und auch die scheinbare Fortrückung, nämlich der Winkel  $2Ea$  eben so groß als bei der dem wahren Weltsysteme gemäßen Zeichnung, so geben die Erscheinungen nicht so unmittelbar einen Grund, die Epiccykeln zu verwerfen.

Für den vierten Zeitpunct, nach 6 Monaten, nimmt die epicyclische Zeichnung den Mittelpunkt des Epiccykels in  $d$  an, weil aber in 6 Monaten der Planet den halben Epiccykel durchläuft, so ist er auf dem Epiccykel  $0'''hh3$ , nach 3 gelangt, und  $E3$  stellt seinen Abstand von der Erde und seine scheinbare Lage richtig dar. Im fünften Zeitpunct nach 8 Monaten versetzen wir des Epiccykels Mittelpunkt nach  $e$ , den ganzen Epiccykel nach  $0'''kk4$ , und von  $e0'''$ , welche mit  $ao$  parallel ist, an, hat



der Planet 240 Grade bis nach 4 durchlaufen, so das E 4 seine Stellung gegen die Erde E zeigt.

Aus diesen Betrachtungen erhellet, daß diese epicyklische Theorie die Erscheinungen darstellt; und so lange man also die Ruhe der Erde als etwas, woran nicht gezweifelt werden könne, annahm, war es begreiflich, daß man diese Theorie als die richtige ansehen konnte. Für uns freilich, die wir nach den Kräften fragen, welche jenen leeren Mittelpunkt um die Erde herumführen, und nach den Kräften, welche jener leere Mittelpunkt besitzt, um den Körper auf dem Epicykel zu erhalten, für uns kann ein solches System durchaus nicht mehr haltbar erscheinen. Ja selbst COPERNICUS, der nach diesen Kräften noch nicht fragte, sah sehr richtig ein, daß man nur das einzige, durch gar nichts begründete Vorurtheil, daß die Erde unbeweglich sey, aufzugeben brauche, um ein unstreitig viel einfacheres Weltsystem, wo alle Planetenbewegungen die Sonne zum Mittelpunkt haben, zu erhalten<sup>1</sup>. B.

## E p o c h e.

*Epocha; Époque; Epoch.* Dieses Wort wird in der *Astronomie* seiner eigentlichen Bedeutung ganz gemäß, (*ἐποχή*, das Anhalten, die Hemmung) als Anfangspunct oder Haltpunct der Bewegung für einen bestimmten Zeitpunkt gebraucht. Die Epoche der mittlern Länge der Sonne für die Pariser Mitternacht des 31. Decbr. 1800 war zum Beispiel 9 Zeichen 10°. 9'. 13". und man kann also von diesem Anfangspuncte an, wenn man die tägliche mittlere Bewegung der Sonne kennt, für jeden Zeitpunkt die mittlere Länge bestimmen. Diese Epoche des mittlern Ortes eines Planeten in seiner Bahn gehört daher zu den Elementen der Planetenbahn, die man kennen muß, um die Bewegung und den Ort desselben vollständig berechnen zu können. In den Tafeln wird der mittlere Ort für den Anfang jedes Jahres angegeben, und dann die mittlere Bewegung für Tage, Stunden u. s. w. gehörig hinzugefügt.

In der *Chronologie* heißt Epoche der Zeitpunkt, wo eine Periode anfängt, daher sagt man: Eine Epoche machende Begebenheit. Um die historischen Epochen mit einer allgemeinen

---

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Weltsystem*.

Zeitrechnung zu verbinden, schließt man sie an die Julianische Periode<sup>1</sup> an, in deren 3961stes Jahr die Erbauung Roms fällt, in das 4714te Jahr fällt der Anfang unserer Zeitrechnung, (oder wie man annimmt, die Geburt Christi) in das 5335te die Flucht Mahomed's, u. s. w. B.

## E r d b e b e n.

**Erderschütterung; *Terrae motus*; Tremblement de terre; *Earthquake*.**

Es ist fast mehr als wahrscheinlich, daß alle Erdbeben eine Folge vulcanischer Operationen in der Tiefe der Erdrinde sind, und daher mit den Ausbrüchen der feuerspeienden Berge im innigsten Zusammenhange stehen. Man könnte also die ganze Untersuchung derselben dorthin verweisen, wenn anders beide Erscheinungen ohne Ausnahme mit einander verbunden wären. Indem dieses aber nicht der Fall ist, und über die Ursachen der Erdbeben noch so viele Ungewissheit obwaltet, so kann die Sache selbst hier füglich erwähnt werden, die genauere Erörterung der Frage über ihre Ursachen aber wird am zweckmässigsten mit der Betrachtung der vulcanischen Erscheinungen verbunden.

1. Die Erdbeben, wenn man die stärkeren sowohl als auch die geringeren Beben der Erdoberfläche an einzelnen Stellen mitzählt, sind ganz allgemein verbreitet, und man darf mit Gewissheit von keiner Gegend behaupten, daß sie dagegen vollkommen gesichert sey. Weder Sandboden noch fruchtbares Erdreich, weder Berge, primitive oder secundäre, noch auch weite Ebenen, selbst sumpfige und wenig über den Meeresspiegel erhabene Gegenden gewähren einen absoluten Schutz gegen diese zerstörenden Erscheinungen, auch ereignen sie sich eben so gut in kalten als in heißen und gemäßigten Erdstrichen. Inzwischen sind sie weit häufiger in der Nähe der feuerspeienden Berge und somit auch der Meeresküsten, und gehören in einigen ihnen vorzüglich ausgesetzten Gegenden eben so sehr zu den gewöhnlichen Erscheinungen, als in andern ganz eigentlich zu den Seltenheiten. Syrien, die Asiatischen Küsten und Inseln, America und die Europäischen Küstenländer am Mittelländischen Meere nebst Island sind ihnen vorzüglich unterworfen, am we-

---

1 Vergl. *Cyklus*.

nigsten dagegen die Ebenen Africa's, Asiens und des nordöstlichen Europa's.

2. Wenn man die ganze Erde berücksichtigt, so ist die Zahl der Erdbeben, jede kleine Erschütterung mitgezählt, ausnehmend groß, und man darf mit Dreistigkeit behaupten, daß keine Woche, vielleicht kein Tag vergeht, an welchem nicht an irgend einem Orte der Erdoberfläche eine grössere oder geringere Bebung statt findet. Zu diesem Schlusse berechtigt die große Menge der in den cultivirten Gegenden beobachteten und die Erfahrung, daß manche Districte fast unaufhörlich solchen Erschütterungen ausgesetzt sind. Indess ist ihre Wiederkehr sowohl an den mehr als auch den weniger von ihnen heimgesuchten Orten durchaus keiner regelmässigen Periode unterworfen, indem sie oft längere, oft kürzere Zwischenzeiten hindurch ausbleiben, und dann in grösserer oder geringerer Zahl, mehr oder minder häufig und verheerend sich einstellen. Ihr Erscheinen steht daher weder mit kosmischen, noch planetarischen Gesetzen in Verbindung, ist weder an bestimmte Jahreszeiten, noch an die Stellung des Mondes gebunden, und kann eben so gut bei Tage als bei Nacht statt finden. Hiervon überzeugt man sich bald durch einige interessante Zusammenstellungen der in gewissen Jahren oder in längeren Perioden bekannt gewordenen Erdbeben, woraus allerdings zu folgen scheint, daß sie in einigen Jahren ungleich zahlreicher sind, als in andern, wenn anders nicht solche Jahre vorzüglich reich an denselben zu seyn scheinen, in denen gerade die cultivirteren Länder von ihnen vorzugsweise heimgesucht wurden, weswegen sie dann weniger unbeachtet blieben. Aus ihrem Zusammenhange mit den Vulkanen folgt nämlich, daß sie in unbestimmten Perioden gewisse Länderzüge vorzugsweise heimsuchen. Solche interessante Zusammenstellungen sind unter andern das durch COTTE<sup>1</sup> mitgetheilte Verzeichniß von 300 Erdbeben, welche seit 1740 bis 1806 in den bekannteren Theilen der Erde beobachtet wurden; die Aufzählung von 23 der Geschichte überlieferten Erderschütterungen bloß in der Schweiz von 563 bis

---

1 Journ. de Ph. LXV. 159. Eine chronologische Uebersicht der Erdbeben von 2312 v. Ch. G. bis 1760 n. Ch. G. findet man in Mém. de l'Acad. Étrang. IV. 488. Vergl. Histoire des anciennes revolutions du Globe terrestre. Par. 1753. 8.



1817 durch DE LUC<sup>1</sup> u. a. m.<sup>2</sup>. Diese Zahlen stehen indess in gar keinem Verhältniß mit der Menge von Erscheinungen dieser Art, welche von einigen Gelehrten ohne eine absichtlich genaue Forschung aus den gangbarsten Zeitschriften für einzelne Jahre gesammelt sind. Als Beispiel der Menge derer, welche aus nur wenigen Ländern auf diese Weise bekannt wurden, mag folgendes Verzeichniß von CASSINI dienen<sup>3</sup>. Es waren nämlich Erdbeben im Jahre 1778 den 18ten Jan. zu Hermanstadt in Siebenbürgen, verderblich für mehrere Districte der Moldau und Wallachei, wobei der einstürzende Kirchthurm 119 Menschen erschlug; den 19ten Jan. in Livorno und Tripolis; den 18ten Febr. im Districte von Lunegiana; den 2ten Apr. in der Gegend von Mannheim; den 20sten Apr. zu Palma; den 30sten zu Guastalla; den 5ten Mai zu Aleppo, den 7ten Juni zu Pau; den 16ten Juni und wiederholt am 2ten Juli zu Smyrna, wobei eine Moschee einstürzte, und eine bedeutende Menge Einwohner unter den Ruinen der Privathäuser begraben wurde. Auch am 19ten, 21sten, 22sten und 23sten desselben Monats verspürte man daselbst minder heftige Erdstöße. Es waren ferner Erdbeben am 7ten Juli und 4ten Aug. in Granada, am 12ten Aug. aber in Forti, Romagna und Toscana. Am 1sten Oct. kehrte das Erdbeben wieder in Smyrna und mit noch größerer Heftigkeit am 12ten, 24sten und 30sten desselben Monats, wie auch am 1sten, 3ten, 4ten, 5ten, 7ten und 16ten November. Den 7ten Nov. war ein heftiger Erdstoß zu Alicante; den 8ten zu Warasdin; den 12ten und an den folgenden Tagen zu Granada; den 16ten zu Triest; den 18ten Nov. desgleichen den 10ten, 13ten und 19ten Dec. zu Kaschau in Ungarn; am nämlichen Tage zu Homenau, Wranow, Tawarna und Tockay. Am 31sten Dec. endlich zu Passais bei Domfort.

So zahlreich die hier mitgetheilten Fälle auch sind, so ergiebt die Uebersicht derselben doch bald, daß sie sich nur über einen kleinen Strich des südlichen Europa's und einen geringen Theil von Asien erstreckten, wobei man es nicht anders als wahrscheinlich finden kann, daß nicht alle in dem angegebenen Länderzuge statt gefundenen, auch unbedeutendere, Er-

---

<sup>1</sup> Bibl. univ. XVIII. 48.

<sup>2</sup> Vergl. Bertrand Mém. sur les tremblements de terre. 1766. 4.

<sup>3</sup> Mém. de l'Inst. IV. 549.

erschütterungen aufgezeichnet seyn mögen, und gewiß nicht in Abrede stellen wird, daß zu der nämlichen Zeit in andern Ländern sicher noch viele andere Erdbeben statt gefunden haben. Eben dieses gilt von der Zusammenstellung der gleich zahlreichen Erdbeben, welche in den Jahren 1821 und 22 bekannt wurden<sup>1</sup>, so daß hierdurch die oben aufgestellte Behauptung gewiß genugsam gerechtfertigt erscheinen wird. Aus dem Zusammenhange der Erdbeben mit den Vulkanen folgt aber nicht minder, daß sie in vulcanischen Gegenden nicht bloß heftiger, sondern auch ungleich zahlreicher seyn müssen als in solchen, welche weit von diesen entfernt liegen, obgleich sie sich auch bis zu diesen letzteren erstrecken. Belege hierzu geben Island, Italien, der Asiatische Archipelagus und America.

3. Die Vorzeichen der Erdbeben könnten theils lange Zeit, theils unmittelbar vorhergehende seyn. KRIES<sup>2</sup> verwirft alle Vorzeichen derselben, und hat hierin vollkommen Recht, sobald von solchen die Rede ist, aus denen man eine längere Zeit vorher ein bevorstehendes Erdbeben mit einigem Grade der Wahrscheinlichkeit ahnden oder muthmaßen könnte. Ein Beweis dieser Behauptung ist ganz überflüssig, sobald man nur berücksichtigt, daß nach allen historischen Thatfachen die Wirkungen derselben so verheerend sind, weil sie ganz unvermuthet eintreten und ohne irgend eine Vorkehrung zur Sicherung dagegen zu verstatten. Rücksichtlich der nahe vorhergehenden Vorzeichen ist die Entscheidung schwer, indem es fraglich bleibt, ob diejenigen, welche man als solche anzugeben pflegt, nicht zu den Erscheinungen der Erdbeben selbst oder als mit ihnen verbunden zu betrachten sind. Weil aber zu den Erdbeben, streng genommen, nur die eigentlichen Erschütterungen, Hebungen und Schwankungen des Bodens und der nahe liegenden Meere gehören, so lassen sich folgende Erscheinungen allerdings als unmittelbar vorhergehend oder sie begleitend ansehen.

1. Wegen des innigen Zusammenhanges zwischen den Erdbeben und den vulcanischen Kräften hören oft die Vulcane derjenigen Gegenden auf zu rauchen oder überhaupt thätig zu seyn,

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Ph. XVIII. 413. XXI. 393. Vergl. Ebend. XXX. 411.

<sup>2</sup> Von den Ursachen der Erdbeben von Fr. Kries u. s. w. Utrecht 1820. 8.

in deren auch weithin sich erstreckenden Gebieten Erderschütterungen eintreffen. So hörte v. HUMBOLDT, daß die Rauchsäule aus dem Vulcane bei Pasto zur nämlichen Zeit aufzusteigen aufhörte, als im Jahre 1797 die Städte Riobamba, Hambato und Tacunga erschüttert wurden<sup>1</sup>, auch fürchtet man in Neapel und Messina die Erdbeben am meisten, wenn die benachbarten Vulcane zu rauchen aufhören<sup>2</sup>.

2. Die Brunnen und Quellen der Gegenden, denen die Erschütterungen bevorstehen, zeigen oft schon mehrere Tage vorher auffallende Veränderungen. Namentlich sinkt das Wasser in den Brunnen, so daß die Seile verlängert werden müssen, eine dem Einziehen des Rauches in die vulcanischen Crater correspondirende Erscheinung. So sank das Wasser in der Darse<sup>3</sup> vor dem Erdbeben von Catanea im Jahre 1818, und in Neapel ereignete es sich oft, daß die Eimer der Brunnen vor den Erderschütterungen das Wasser nicht mehr erreichten, eine Erscheinung, welche indess als Folge großer Dürre auch täuschend seyn kann. Zuweilen wird das Wasser der Brunnen brakisch und trübe, wie gleichfalls von dem Erdbeben in Catanea beobachtet wurde<sup>4</sup>, wobei sich zugleich 14 Springbrunnen heißen Wassers einige Minuten vor dem ersten Stosse in den Ritzen der alten Lava des Aetna bildeten, aus denen noch einige Tage nachher heißer Dampf strömte, wie denn auch schon vorher an verschiedenen Orten Wasser aus den Rissen der alten Lava drang.

3. Den Erdbeben vorausgehend, mehr aber sie begleitend ist die Erscheinung, daß Flammen aus der Erde schlagen und in der Dunkelheit der Nacht ein gewisser leuchtender Schein die Gegend erhellet. Solche Flammen zeigen sich, den bisherigen Beobachtungen nach, indess bloß in eigentlich vulcanischen Gegenden, steigen aber auch aus dem Meere auf, und sind nur Vorboten oder Begleiter heftiger Erderschütterungen. Man bemerkte dieselben aus den alten Lavaschichten des Aetna hervorbrechen, als 1818 Catanea verwüstet wurde<sup>5</sup>, noch mehr sah

---

1 Voyage aux Terres équinox. cet. I. 317.

2 v. Hoff Geschichte der durch Ueberlieferung nachgewiesener natürlichen Veränderungen der Erdoberfläche II. 74.

3 S. Agatino Longo in Bibl. Ital. 1818. Sept. Bibl. univ. 1818. Nov.

4 Agatino Longo a. a. C

5 S. Agatino Longo a.



man solche Flammen aufblitzen bei dem furchtbaren Erdbeben, welches 1822 Syrien verheerte, und den Nachrichten gemäß soll des Nachts eine Erhellung, wie vom Lichte des Vollmonds, statt gefunden haben<sup>1</sup>. Am bestimmtesten ist die Sache bewahrt durch die genaue Beobachtung, daß beim Erdbeben in Zante 1820 etwa 3 bis 4 Minuten vor dem ersten Stofse am Vorgebirge Geraca ein über dem Wasser schwebendes feuriges Meteor 5 bis 6 Minuten lang brennend gesehen wurde<sup>2</sup>. Uebrigens hängt diese Sache ohne Zweifel oder mindestens muthmaßlich damit zusammen, daß bei Erdbeben die benachbarten Vulcane zuweilen einige Secunden hindurch Flammen ausspeien und die umliegende Gegend erhellen, wie dieses namentlich 1822 bei der Zerstörung von Valparaiso der Fall war, indem gleichzeitig zu Valdivia unter 39° 59' S. B. nur ein leichter Erdstoß verspürt, und zugleich eine Erhellung der ganzen Gegend durch die Flammen der benachbarten Vulcane wahrgenommen wurde<sup>3</sup>.

4. Als den Erschütterungen unmittelbar vorangehend, noch eigentlicher aber mit ihnen zusammenfallend ist ein eigenthümliches unterirdisches Donnern, ein Getöse wie beim Abfeuern des groben Geschützes, aber dumpfer als der Donner des Gewitters. Die Erscheinung ist so allgemein, wenigstens mit allen nur etwas stärkeren Beben verbunden, daß es keiner Beispiele zum Beweise derselben bedarf, und Personen, welche mehrere Erdstöße erlebt haben, lernen den eigenthümlichen Ton so genau kennen, daß sie aus demselben auf das begleitende Phänomen zu schließen vermögen.

5. Das erwähnte Hervorbrechen von Flammen aus der Erde und dem Meere setzt das Aufsteigen brennbarer und mephitischer Gasarten voraus. Wenn man nun annimmt, daß diese den eigentlichen Erschütterungen wohl in geringerem Grade einige Zeit vorausgehen, und daß dieses zuweilen auch rücksichtlich des minder merkbaren unterirdischen Getöses der Fall seyn mag, so läge in beiden ein nothwendiger Grund zu einem Vorzeichen der Erdbeben, welches oft im Allgemeinen angegeben wird, ohne daß ich dasselbe jedoch bei den Beschreibungen heftiger Erscheinungen dieser Art ausdrücklich erwähnt finde, nämlich

---

1 Frankfurter Zeitung 1822. No. 360.

2 Journ. de Phys. XCII. 455.

3 Ann. Chim. et Phys. XXVII. 382.

die Unruhe und das Geheule der Thiere, sowohl der zahmen als auch der wilden. Dafs dasselbe während der Beben selbst und der dadurch angerichteten Verwüstungen statt finden müsse, ist wohl mehr als zu natürlich, auch wird in den Beschreibungen einiger americanischer Erdbeben, z. B. in Caracas, des Heulens der Affen und der sonstigen wilden Thiere in den umgebenden Wäldern ausdrücklich gedacht, allein in jenen furchtbaren Augenblicken haben die Beobachter zu sehr mit sich selbst und den umgebenden Menschen zu thun, als dafs sie so etwas genau bemerken sollten. Obgleich daher die Thiere bei ihren schärferen Sinneswerkzeugen und der gröfseren Nähe derselben über der Erdoberfläche wegen des Riechens mephitischer Gasarten und des Wahrnehmens vorangehenden Donnerns füglich eine Vorempfindung bevorstehender Erdbeben haben, und diese auf gewisse Weise ausdrücken könnten, so kann doch hierin weder ein allgemeines noch auch ein sicheres Vorzeichen gegeben seyn, weil sonst die gefürchteten Erdstöße nicht so unerwartet und überraschend eintreffen könnten, als selbst in den oft heimgesuchten Gegenden wirklich geschieht.

Einen Zusammenhang der Erdbeben mit atmosphärischen Veränderungen verwirft KRIES<sup>1</sup> gänzlich, und mit vollem Rechte. Dagegen behaupteten viele, z. B. RICHARD, BERTHAUD, COTTE, u. a. früher einen bedeutenden Einfluß derselben auf die Witterung<sup>2</sup>. Allerdings sehen viele, welche der Sache weniger kundig sind, ungewöhnlich tiefe Barometerstände, heftige Stürme, Wintergewitter mit auffallend lauer und milder Witterung als Vorboten und Zeichen naher oder entfernter Erdbeben an, ohne dafs jedoch die Erfahrung dieses bestätigt, vielmehr hat GRONAU durch Zusammenstellung der während 119 Jahren gemachten Erfahrungen gezeigt, dafs Erdbeben und vulcanische Ausbrüche weder auf das Barometer noch auf die Witterung irgend einen Einfluß äufsern<sup>3</sup>. Einige meinen, dafs die Erderschütterungen gewöhnlich auf sehr nasse Jahre folgen, allein namentlich folgten die ziemlich weit und allgemein in Deutschland<sup>4</sup>, einer sonst selten davon heimgesuchten Gegend, im No-

---

1 a. n. O.

2 J. de Ph. LXV. 164.

3 Magaz. d. Ges. Nat. Freunde III. 249.

4 Ann. de Chim. et. Phys. XXI. 393.

vember 1822 beobachteten vielmehr auf einen sehr trocken Sommer, und vor dem schrecklichen Erdbeben in Caracas 1812 war auf 90 Lieues in die Runde seit 5 Monaten kein Tropfen Regen gefallen. Eben so unrichtig ist es endlich, das häufige Sternschnuppen, Feuerkugeln und andere leuchtende Meteore, eine heisse, drückende und das Sonnenlicht rothfärbende Luft mit dicken und schwarzen Wolken ihnen vorausgehen sollen<sup>1</sup>.

Wenn man berücksichtigt, wie zahlreich die Erdbeben sind, über wie weit ausgedehnte Gegenden sie sich zuweilen erstrecken und wie oft, bei den grösseren, einzelne Stöße auch nach längeren Zwischenzeiten wiederkehren, so kann es nicht fehlen, daß sie mit den verschiedensten Zuständen der Witterung und mit den mannigfaltigsten meteorischen Erscheinungen verbunden seyn müssen, weswegen es nicht schwer fallen kann, für eine jede der genannten Behauptungen eine oder mehrere Erfahrungen beizubringen, worunter einige allerdings etwas sehr Ueberraschendes haben. Dahin gehört namentlich das heftige Erdbeben zu Zante am 29sten Dec. 1820. Schon einige Tage vorher fiel eine ungewöhnliche Wärme auf, noch mehr aber der früh Morgens ausbrechende heftige Sturm, auf welchen plötzlich eine überraschende Windstille folgte. Der Sturm erhob sich nach dem Erdstosse wieder und ging zum Orkane über, welcher mit Platzregen und starkem Hagel begleitet war. In der nächstfolgenden Nacht verursachte der anhaltende Platzregen eine bedeutende Ueberschwemmung, auch dauerte der entstandene SO. Wind noch bis 25 Tage nachher mit einer eintretenden schneidenden Kälte<sup>2</sup>. Man übersieht aber bald, daß hierbei zwei ganz heterogene Erscheinungen zufällig zusammentrafen, deren jede auf die gewöhnliche Weise verlief, ohne daß ein Causalnexus zwischen beiden anzunehmen ist; auch erfolgte am 6ten Jan. des folgenden Jahres ein wiederholter, gleichfalls ziemlich heftiger, Erdstoss ohne irgend eine Veränderung der herrschenden Witterung. Etwas Auffallendes konnte es allerdings haben, daß auch das im folgenden Jahre hauptsächlich am 17ten Nov. in Jassy, Dubossary und einem Theile der Moldau nach öffentlichen Blättern beobachtete nicht unbedeutende

---

<sup>1</sup> Gehlér a. A. II. 8.

<sup>2</sup> Journ. de Phys. XCII. 465. Ann. de Ch. et Ph. XV. 422. XVIII. 417.



Erdbeben von heftigen Stürmen und Regen begleitet war, und überhaupt die zahlreichen Erderschütterungen dieses Jahres 1821 mit einer im Ganzen regnerischen Witterung zusammenfielen<sup>1</sup>. Endlich wird auch bei den Beschreibungen der schrecklichen Stürme, der Hurrikane und Tornado's, welche mit furchtbaren Ueberschwemmungen verbunden namentlich die tropischen Inseln und Küstenländer verheeren, häufig von begleitenden Erdbeben geredet, allein dieses geschieht meistens nur von Unkundigen, welche bei jeder Erschütterung ihrer Wohnungen durch Sturm oder Fluthen, eben wie in unseren Gegenden, sogleich Erdbeben vermuthen, und dann aus begreiflichen Gründen auch wahrzunehmen glauben<sup>2</sup>. Fände wirklich ein Causalnexus statt zwischen den genannten meteorologischen Erscheinungen und den Erdbeben, so müßten beide sich vorzüglich dann vereinigt zeigen, wenn die letzteren in ihrer furchtbarsten Gestalt hervortreten, wovon aber häufig gerade das Gegentheil beobachtet ist. So stand namentlich bei dem erwähnten Erdbeben in Caracas der ruhige, völlig wolkenlose und heitere Himmel im grellen Contraste mit den Verwüstungen auf der Erde und dem Jammergeschrei der Verunglückten; bei der Zerstörung von Catania war das Wetter schön, und einige leichte Wolken, welche sich während desselben gebildet hatten, verschwanden bald wieder. endlich war im Sommer 1822 während der ganzen Dauer der wiederholten furchtbaren Erdstöße, welche Syrien verheerten, das Wetter mehr als gewöhnlich warm und heiter, ohne irgend ein ausgezeichnetes meteorologisches Phänomen. Allerdings wird auch erwähnt<sup>3</sup>, daß nach dem Erdbeben in Valparaiso am 19ten Nov. 1822 es dort regnete, was sonst im November selbst nie beobachtet ist. Diese Erscheinung würde aber, wenn sie nicht zufällig war, mehr den gleichzeitigen vulcanischen Ausbrüchen, in Folge der dadurch gebildeten Wasserdämpfe, als dem eigentlichen Erdbeben beizumessen seyn.

1 Ann. Ch. et Ph. XVIII. 413. XXI, 393.

2 Bei der Ueberschwemmung verschiedener deutscher Provinzen im October und November 1824 wurden von mehreren Seiten beobachtete Erdbeben angegeben, deren keins bestätigt ist. Von welcher Art die Beobachtungen waren, läßt sich unter andern daraus abnehmen, daß jemand angab, sein Haus sey durch ein Erdbeben erschüttert, wenn der Stoß nicht durch einen Baum in den Fluthen verursacht wäre.

3 Ann. Ch. et Ph. XXVII. 382.

Die Ursache, weswegen man sehr allgemein bei heftigen Stürmen und Regengüssen, so wie diesen vorausgehenden ungewöhnlich tiefen Barometerständen auf nahe oder entfernte Erdbeben schließt, liegt wahrscheinlich in dem tiefen Eindrucke, welchen diese nicht lange nach einander folgenden Erscheinungen in dem merkwürdigen Jahre 1755 hinterlassen haben. Es soll nämlich<sup>1</sup> am 14ten Oct. zu Locarno in der Alpenkette früh um 8 Uhr ein warmer Dampf aufgestiegen seyn, welcher sich binnen zwei Stunden in einen röthlichen Nebel verwandelte, und als es gegen Abend regnete, fiel zugleich eine blutrothe Substanz nieder, welche sich in dem aufgefangenen Wasser als röthliche, leimige Masse zu Boden senkte. Dieser Purpurregen soll in einer Ausdehnung von 20 deutschen Meilen, selbst bis Schwaben hin, beobachtet seyn. Es folgten dann 14 Tage anhaltend heftige Regengüsse, wodurch die Flüsse in der Lombardei, die in den Alpen entspringen, und die Rhone anschwellen und austraten, auch tobten an jenen Orten heftige Orkane. Diese nasse und stürmische Witterung dauerte fort, auch fiel in der Mitte des Novembers, also später als das Lissaboner Erdbeben vom 1sten dieses Monates, nochmals in Ulm solcher röthlicher Regen. — Nehmen wir diesen Begebenheiten das Schreckhafte, welches sich aus dem darauf folgenden zerstörenden Naturphänomene so leicht in unsere Vorstellung einschleicht, so kommen sie auf zwei einfache Erscheinungen zurück, nämlich einen Regen mit rothen erdigen Stoffen vermengt, wie später noch einigemale ohne Erdbeben beobachtet sind, und eine Ueberschwemmung der Lombardischen Flüsse, durch südliche feuchte Luftströmungen veranlaßt, welche noch weniger selten sind, mit den Erdbeben aber in keiner Verbindung stehen, das Zusammentreffen der nassen Witterung mit diesem war also eben so zufällig, als das der großen Dürre mit jenem von Caracas; wir würden aber die Erklärung dieser Phänomene unmöglich machen, wenn wir sie in Causalnexus bringen wollten.

IV. Die wesentlichen Erscheinungen der Erdbeben sind zwar an sich sehr einfach, aber nichts desto weniger sowohl rücksichtlich der Ursachen als auch der Wirkungen höchst räth-

---

1 S. Im. Kant Geschichte und Naturbeschreibung der merkwürdigsten Vorfälle d. Erdbebens, welches am Ende des 1755ten Jahres einen grossen Theil d. Erde erschüttert hat. Königsb. 1756. 4.

selhaft und schwierig zu erklären. In der Hauptsache bestehen sie nämlich aus Bebungen und Erschütterungen der Erdrinde, welche über grössere oder kleinere Strecken ausgedehnt mehr oder minder heftig sind, in der Regel eine gewisse Richtung befolgen, in welcher sie zugleich fortzuschreiten scheinen, und sich meistens zuerst als senkrechte Hebungen, dann als horizontale Schwankungen und bei sehr grosser Heftigkeit in einigen Fällen auch als rotatorische Schwingungen zeigen<sup>1</sup>. Nimmt man hierzu die heftigen Bewegungen des Meeres, verbunden mit einem oft unglaublichen Steigen und Fallen desselben, so sind damit die gesammten Erscheinungen an sich zwar gegeben, allein es ist zugleich kaum begreiflich, wie es möglich sey, daß eine durch unterirdische Ursachen erzeugte Erschütterung der festen, an den Erdball gebundenen Rinde solche zerstörende Bebungen hervorbringen könne. Ich werde daher die wichtigsten Erscheinungen, welche nach unzweifelhaften Beobachtungen auf dem Lande statt finden, zuerst im Allgemeinen angeben, dann die Schwankungen des Meeres gleichfalls beschreiben, und endlich eine Uebersicht der bekanntesten Erdbeben in den verschiedenen Gegenden der Erde hinzufügen.

1. Die leichteren Erdstöße, aus lothrechten Hebungen und horizontalen Schwankungen bestehend, erzeugen meistens ein Krachen in den Häusern als Folge einer Bewegung der Balken in ihren Fugen, ein Klirren der Gläser, Rütteln der Tassen, Urnen und sonstiger leicht beweglicher Sachen auf und in den Schränken, auf Comoden, Tischen und Gesimsen, ein Verschieben der Betten und Meubeln, Läuten der Glocken, Schwanken der Waagebalken u. dgl. m. Personen, welche die Erscheinung nicht kennen, oder aus dem begleitenden donnerähnlichen, unterirdischen Getöse nicht als solche entnehmen, fühlen sich unstät im Stehen, insbesondere aber auf ihren Sitzen, und glauben sich von einem plötzlichen Schwindel ergriffen. Sind die Erschütterungen heftiger bis zu den heftigsten, dann sind sie allerdings auch für den Unkundigen kenntlich genug. Dann stürzen die Schornsteine herab, Häuser und Mauern zerreißen und bersten, die schwersten und massivsten Gebäude werden zertrümmert, und begraben die Bewohner unter ihren Ruinen, während die leichten nur Risse bekommen und ganz leichte Rohr-

---

1. Moto vorticoso der Neapolitaner. S. v. Hoff a. a. O. II. 71.



hütten dem Verderben am wenigsten unterliegen. In einigen Fällen ist das Zerbrechen und gleichsam Zerriebenwerden der stärksten Steine über alle Vorstellung hinausgehend. Hierbei ist aus leicht begreiflichen Gründen der Aufenthalt in den Häusern und überhaupt in den bewohnten Orten am gefährlichsten, allein auch Felder und Berge gewähren keine vollkommene Sicherheit, indem die ersteren an einigen Stellen bersten, zuweilen stückweise herausgerissen und fortgeschleudert werden, die letzteren aber nicht selten in die Tiefe herabgleiten, Flüsse abdämmen und hierdurch Ueberschwemmungen anrichten.

Wenn schon die durch diese Bebugen angerichteten Verheerungen alle Vorstellung übersteigen, so ist dieses noch mehr der Fall bei den rotatorischen Erschütterungen, deren Möglichkeit man zu bezweifeln geneigt seyn müßte, wenn nicht die Thatsachen über allen Zweifel erhoben wären, obgleich sie unter die seltenern oder mindestens die nicht häufig beobachteten gehören. AGATINO LONGO erwähnt<sup>1</sup>, daß bei dem Erdbeben zu Catanea, dessen Richtung im Allgemeinen von SO. nach NW. ging, mehrere Statuen gedreht wurden, und namentlich fand man die Richtung einer großen Steinmasse um 25° von O. nach S. verändert. Noch auffallender aber ward diese rotatorische Bewegung bei dem Erdbeben zu Valparaiso am 19ten Nov. 1822 beobachtet, indem mehrere Häuser umgedreht, drei Palmen aber wie Weiden um einander gewunden wurden<sup>2</sup>.

Nur die geringeren Erdbeben gehen mit einem einzigen Stosse vorüber; bei den meisten erfolgen in kurzen Zwischenräumen mehrere, und meistens so viel zahlreichere, je heftiger die Erschütterung überhaupt ist. Von den Stößen ist der erste, eben so oft aber, wo nicht noch öfter, der zweite der stärkste. Außerdem aber werden die Erschütterungen auch nach längeren Zwischenräumen wiederholt, wie denn die Erdbeben in Syrien zuweilen mehrere Monate hindurch mit kürzeren oder längeren Pausen fortdauern. In der Regel aber ist die erste Katastrophe die gewaltsamste und zerstörendste.

2. Wie bedeutend groß die Strecken sind, welche durch die Erdbeben in eigentliche Schwankungen gesetzt werden, dieses ersieht man hauptsächlich aus den Flutungen des Meeres.

---

1 Bibl. univ. 1818. Nov.

2 Ann. Ch. et Ph. XXVII. 382.

Am ausgezeichnetsten war in dieser Hinsicht das Erdbeben von *Lissabon* im Jahre 1755, überhaupt für Europa das stärkste, welches diesen Erdtheil jemals heimgesucht hat. Der Ocean überschwemmte dabei die Küsten von Schweden, England und Spanien; in America die Inseln Antigua, Barbados und Martinique. In Barbados erhob sich die Fluth, welche sonst nur 24 bis 28 Z. steigt, zu 20 F. in der Bai von Carlisle, und das Wasser erschien schwarz wie Tinte, wahrscheinlich von dem Erdpech, welches aus dem Meeresboden empor gestossen wurde<sup>1</sup>. Schon am ersten Nov. als die Erschütterung am stärksten war, zog sich das Wasser bei Guadaloupe zweimal zurück, und stieg bei der Rückkehr im Canal der Insel 10 bis 12 F. hoch. Aehnliche Erscheinungen zeigten sich bei Martinique. In Cadix überschwemmte eine 60 F. hohe Meereswelle einen Theil der Stadt, und sogar in den Schweizerseen, namentlich dem Genfer, verspürte man die Bewegungen 6 Stunden nach dem ersten Stosse<sup>2</sup>. Merkwürdig aber ist, daß im See Ontario die Bewegungen schon im October 1755 verspürt wurden<sup>3</sup>. Beim Erdbeben von Lima 1586 stieg eine Meereswelle im Hafen von Callao 84 F. hoch, im J. 1746 aber wurden eben daselbst 23 Schiffe versenkt. Als 1693 *Syrakus* durch ein Erdbeben zerstört wurde, wich das Meer so plötzlich zurück, daß viele Fische auf dem trocknen Grunde zurückblieben, kehrte aber bald mit solcher Heftigkeit zurück, daß es in die Stadt und Citadelle trat, und dort nachher eine Menge Fische zurückliefs. Bei dem Erdbeben in *Calabrien* 1783 trat nicht bloß das Meer über seine Ufer, und verschlang eine Menge Menschen, sondern es wurde überhaupt in einem solchen Grade erschüttert, daß die Kanonen auf den Schiffen einige Zolle in die Höhe sprangen<sup>4</sup>.

4. Ausser den erwähnten allgemeinen Wirkungen der Erdbeben giebt es noch einzelne, welche nicht unmittelbar aus den Erschütterungen folgen, und daher sich seltener ereignen. Hierhin gehört das schon erwähnte Herabgleiten ganzer Theile von

---

1 Ueber die starken Flutungen bei Lissabon selbst s. Ebbe No. 32.

2 Phil. Tr. XLIX. 403. LII. 424. Daß selbst im nördlichen Deutschlande mälsig große Teiche in merkliche Schwankungen gerathen, weiß ich von Augenzeugen.

3 V. Humboldt Reis. d. Ueb. I. 497.

4 S. Torcia's Beschreibung.

Bergen wie z. B. bei Dobratsch<sup>1</sup> im Jahre 1345, das Zusammenstürzen zweier Berge auf Jamaica 1692, wodurch ein Flußbette zugekammert wurde. Eben daselbst glitt ein Theil eines Berges herab und bedeckte mehrere Plantagen, die Stadt Portroyal sank acht Lachter tief ein, und eine Fläche von 1000 Morgen Landes mit allen darauf befindlichen Gebäuden stürzte zusammen. Auf der Insel Trinidad sanken 1766 mehrere Berge bedeutend herab, und auf Mindanao soll 1640 der Gipfel eines Berges über eine deutsche Meile fortgeschleudert seyn, welches indess kaum möglich ist. Dafs übrigens durch so heftige Erschütterungen Spalten in der Erdrinde entstehen und Quellen sich in diese verlieren, dafs intermittirende Brunnen perennirend werden, Flüsse ihren Lauf verändern und eben so verstopfte Quellen an andern Orten wieder hervorbrechen können, liegt eben so sehr in der Natur der Sache, als es durch die Erfahrung bestätigt wird. Ein eigentliches Entstehen neuer Quellen finde ich blofs als kurze Zeit dauernd und aus den Ritzen alter Lava hervorbrechend erwähnt; dafs aber bedeutende Ueberschwemmungen als Folge des aus der Erde gedrunghenen Wassers durch Erdbeben veranlaßt werden sollten, wie dieses mehrfach von der am Ende des Jahres 1824 über einen grofsen Theil von Deutschland verbreiteten behauptet wurde, streitet nicht blofs gegen die Erfahrung, sondern auch gegen die Gesetze der Mechanik<sup>2</sup>. Grofse und bleibende Veränderungen der Erdoberfläche, namentlich das Versinken und Entstehen von Inseln und Küsten gehört nicht sowohl eigentlich den Beben der Erdrinde, als vielmehr den vulcanischen, mit diesen verbundenen Operationen an.

Die einzelnen Stöße folgen oft sehr schnell, oft nach gröfseren oder geringeren Zeitintervallen auf einander; sie sind mitunter einzeln, nicht selten zahlreich, und in vulcanischen Gebieten dauern die abwechselnden Erschütterungen zuweilen Monate und selbst Jahre lang, worauf dann wieder kürzere, längere und sogar Decennien und Jahrhunderte dauernde Zwischenräume folgen. Merkwürdig ist in dieser Hinsicht, dafs Syrien

---

1 S. Reise durch einige Theile vom mittlgl. Deutschland. 1798. S. 63.

2 S. SCHÜBLER's und meine Abhandlungen in Poggendorf's Journ. III. 129 u. 145.



seit dem Erdbeben, welches 1204 Antiochien, Damascus und Tripolis zugleich erschütterte, bis in die zweite Hälfte des 17ten Jahrhunderts verschont blieb, obgleich fast keine Gegend der Erde durch diese zerstörenden Naturerscheinungen mehr leidet, als gerade jene. Die eigentliche Dauer eines einzelnen Stosses, einer einzelnen Bebung endlich ist schwer zu bestimmen. Im Allgemeinen ist ihre Dauer unzweifelhaft kurz, und beschränkt sich bei den geringeren, von ruhigern und daher mit gröfserer Aufmerksamkeit beobachtenden Zeugen wahrgenommenen, auf nur wenige Secunden. Bei den gröfseren, z. B. in Lima, Caracas, Calabrien, Catanea, Zante, Antiochien u. s. w. wird die Zeit zu 50 Sec. bis 1,5 Min. oder unbestimmt zu wenigen Minuten, wenigen Augenblicken angegeben. Wenn man berücksichtigt, daß sogleich bei der ersten Wahrnehmung die Aufmerksamkeit ausnehmend gespannt ist, die Zeitdauer der Erscheinung dann aber nicht ~~ver~~mittelst einer Uhr gemessen, sondern nach Gutdünken geschätzt wird, unter solchen Verhältnissen aber die Zeit ungleich länger angegeben zu werden pflegt, als sie wirklich ist, so läfst sich mit hoher Wahrscheinlichkeit annehmen, daß die Dauer einer einzelnen Erschütterung wenige Secunden, ich möchte sagen höchstens eine halbe Minute sicher nicht übersteigt.

Hiermit sind die hauptsächlichsten Bewegungen des Meeres zugleich mit angegeben, welche im Allgemeinen in plötzlichen Erhebungen desselben, Ueberströmungen über die Küsten, Senkungen, und Erschütterungen bestehen. Die Schiffe gerathen dabei selbst in bedeutender Entfernung vom Lande in eine solche zitternde Bewegung, als wenn sie über einer Menge von Klippen hinführen. Dieses war der Fall bei dem Erdbeben zu Lissabon von 1816 bis auf 160 ja sogar bis auf 270 Seemeilen von der Küste. Zugleich hören die Schiffe ein unter ihnen scheinbar befindliches Krachen, welches in Verbindung mit der gleichzeitigen Bebung die Schiffer glauben macht, das Fahrzeug habe einen bedeutenden Stofs und Leck erhalten<sup>1</sup>.

V. Eine vollständige Aufzählung aller bekannter Erdbeben könnte blofs durch das Auffallende der Menge dieser Erscheinungen Interesse erregen, übrigens aber nicht anders als ermüdend seyn. Hier würde eine solche ohnehin nicht am rechten

---

1 Edinb. Journ. of Sc. VII. 71. Vergl. VIII. 264.

Orte stehen, und es wird daher genügen, nur eine allgemeine Uebersicht der vorzüglichsten mitzutheilen, um daraus einen ohngefähren Begriff ihrer verhältnißmäßigen Menge in den verschiedenen Erdtheilen und der Gesammtheit der dazu gehörigen Erscheinungen zu erhalten.

In *Europa* ist keine Gegend mehr durch Erdbeben heimgesucht, als Italien mit den umliegenden Inseln. Das erste, welches daselbst am meisten Aufsehen machte, war das vom Jahre 63 n. Ch., wobei Herculaneum und Pompeji, die nachher im J. 79 durch die Asche und Lave des Vesuv's überschütteten Städte, untergingen<sup>1</sup>. Seitdem sind sie sowohl dort, als auch besonders in Sicilien häufig wiedergekehrt, bis zum 12ten Jahrhunderte jedoch ungleich seltener, als von da an bis auf die neuesten Zeiten, namentlich im 18ten und 19ten Jahrhunderte<sup>2</sup>. Unter allen diesen möge nur eins der jüngsten in Calabrien und eins in Sicilien näher beschrieben werden.

Das Erdbeben, wodurch Calabrien und die Stadt Messina zerstört wurden, wüthete vom 5ten Febr. bis 28sten März 1783 in ungleichen Perioden. Nach TORCIA<sup>3</sup> war der Hauptsitz desselben das Städtchen Oppido in der Nähe des Aspramonte, einer mit Schnee bedeckten Spitze der Appenninen. Von hieraus verbreitete es sich auf 5 deutsche Meilen in die Runde, also über eine Fläche von 80 Quadratmeilen; schien vom Aethna auszugehen und unter dem Meere hin fortgepflanzt zu werden, welches um so auffallender ist, da diese ganze Gegend aus Urgebirgen besteht. Man vernahm wiederholt ein von SW. herkommendes, donnerähnliches Getöse, welchem die Erschütterungen folgten, wodurch ganze Strecken der Gegend von der granitischen Unterlage herabglitten. Bei Scylla stürzte ein großer Theil des Berges ins Meer, die zurückgedrängten Fluthen kehrten mit Un-

1 Senec. Quaest. Nat. VI. 1.

2 S. v. Hoff a. a. O. II. 180 ff.

3 Kurze Beschreibung des Erdbebens, welches Messina und einen Theil Calabriens betroffen. Aus d. Ital. d. H. Torcia. Nürnberg. 1783. Vergl. Dolomieu Mém. sur le tremblement de terre cet. Rome 1784. W. Hamilton in Phil. Trans. LXXIII. I. 169. deutsch. Nachricht von dem letzten Erdbeben in Calabrien u. Sicilien u. s. w. a. d. F. von G. F. Wehrs. Hann. 4. Andere Uebers. Wittenb. 1783. Giov. Vivenzio Istoria e teoria de' tremuoti ed in particolare di quelli della Calabria e di Messina di 1783. Napoli 1783. 4.

gestüm zurück, und rissen 1450 Menschen mit sich fort. Gegen 400 Städte und Dörfer wurden zerstört, mehr als 100 Berge glitten herab, stürzten zusammen, dämmten Flüsse zu, bildeten Seen, und überhaupt wurde die Gegend so verändert, daß man sie kaum wieder erkannte. Im Ganzen sollen an 100,000 Menschen dabei umgekommen und beschädigt seyn, und von manchen Familien fanden sich kaum einige entfernte Verwandte als Erben. Oppido war geborsten, Terranuova löste sich vom Hügel ab und sank in den Muro, über den Ortschaften erhoben sich beim Einstürzen dicke Staubwolken und in manchen blieb kein Stein auf dem andern. Als sonderbare Ereignisse erzählt Graf STOLBERG<sup>1</sup>, daß ein Mann, eine Frau und ein Esel zusammen dem Boden, worauf sie gingen, aufgehoben, und über einen Fluß geworfen wurden. Ein anderer Mann saß auf einem Citronenbaume, während dieser mit dem Erdreich aufgehoben und eine Strecke fortgeschleudert wurde, wo er dann wieder festwuchs.

Das heftigste Erdbeben in Sicilien seit dem von 1693, wodurch gegen 50 Ortschaften zerstört wurden, und nahe an 100,000 Menschen umkamen<sup>2</sup>, war das am 20sten Febr. 1818, welches insbesondere die Stadt Catanea mit ihrer Umgegend tráf<sup>3</sup>. Als Vorzeichen wollen die Molluskenfischer bemerkt haben, daß sie durch die Wellen gleichsam vom Ufer zurückgestoßen wurden, auch soll das Wasser dort warm gewesen seyn. Glücklicherweise erfolgte der Hauptstoß am Tage, als die wenigsten Menschen in den Häusern waren. Die Richtung der Erschütterung war von SO. nach NW. und man konnte deutlich die aufwärts gerichtete, die horizontale Bewegung und die Wirkungen einer eigentlichen Drehung wahrnehmen. Außer den gewöhnlichen Zerstörungen wurden mehrere Kreuze auf den Gipfeln der Kirchen gebogen, welches man von Blitzen ableiten wollte. Merkwürdig aber ist, daß einige Mauern für einen Augenblick so zerrissen wurden, daß man den Mond durchscheinen sah, dennoch aber fielen sie so genau wieder zusammen, daß man kaum den Riß bemerkte. Zu Catanea, Mascalucia,

---

<sup>1</sup> Reisen III. 249.

<sup>2</sup> S. T. Bergmann physik. Beschreib. d. Erdkugel. II. §. 150.

<sup>3</sup> S. Agatino Longo memoria storico-fisico, sul tremuoto. in Bibl. Ital. Set. 1818. Bibl. univ. 1818. Nov.



Nicolosi, Trecastagne, Vigrande, Aci-Catane, Zafarana u. a. a. O. wurden eine Menge Gebäude gänzlich zerstört oder bedeutend beschädigt.

Unter die schrecklichsten, hauptsächlich aber die am weitesten verbreiteten Erdbeben gehört das zu Lissabon vom 1sten Nov. 1755, auf welches ein minder heftiges am 31sten März 1761 folgte<sup>1</sup>. Ein Theil der Stadt versank im Meere, ein anderer wurde von den Fluthen des Taio überschwemmt, und die Zahl der dabei umgekommenen Menschen wird auf 30000 angegeben. Am meisten Aufsehen erregte dieses Erdbeben durch den unglaublich großen Umfang, in welchem gleichzeitig geringere Erdstöße verspürt wurden. Sie verbreiteten sich nämlich von Grönland und Island aus über Norwegen, Schweden, Deutschland, die Schweiz, Frankreich, Spanien, Marocco, Salee, Fez, Tetuan, selbst bis zu den Antillen und zum See Ontario. Auf den ersten heftigen Stoß in Lissabon folgten abwechselnd noch mehrere nach ungleichen Zwischenzeiten in verschiedenen Gegenden Europa's, am 9ten Dec. aber noch ein heftiger zu Lissabon und ebendasselbst abermals am 27sten desselben Monats, und zu gleicher Zeit wurde eine merkwürdige Erschütterung wahrgenommen, deren Richtung auf die frühere fast genau perpendicular war. Sie lief nämlich durch das Rheinthale vom Elsaß und Lothringen nach Cöln, und von dort auf der einen Seite westwärts durch Brabant bis zur Picardie, und ostwärts durch Cleve bis nach Westphalen.

Die Erdbeben in den meisten übrigen Theilen von Europa sind minder bedeutend und keiner besondern Erwähnung werth. In der Schweiz sollen sie vom 11ten bis zum 15ten Jahrhundert häufiger und stärker gewesen seyn<sup>2</sup>, in Deutschland, Polen, Rußland, Skandinavien und Großbritannien gehören sie unter die Seltenheiten, und richten kaum merklichen Schaden an. Mehr unterworfen sind ihnen die südlichen Küstenländer von Spanien und Frankreich, wie sich zuletzt noch 1822 gezeigt

---

<sup>1</sup> Unter den vielen Nachrichten darüber s. HOLLMANN de terrae motibus cet. in Sylloge Comment. Gott. p. 1. BERWICK in Phil. Trans. XLIX. 424. ANTONIO ULLOA ebend. 427. MICHELL ebend. LI. 566. Vergl. v. HUMBOLDT Voyages cet. I. 316. v. HOFF a. a. O. II. 213 und 271.

<sup>2</sup> S. Mayer Bemerkungen auf einer Reise durch Thüringen, Franken u. s. w. Berlin 1818. Bd. I.

hat<sup>1</sup>. Durchaus vulcanisch, und eben daher von Erdbeben oft heimgesucht, ist *Island*, jedoch sind jene ganz den vulcanischen Wirkungen zugehörig. Als ein Beweis ihrer Bedeutsamkeit mag daher bloß die Erwähnung dienen, daß im Jahre 1784 auf einmal bloß im Syssel Arnæs 372 Maierhöfe beschädigt, und zwar 69 derselben ganz umgestürzt und 64 unbewohnbar gemacht wurden. Auf der ganzen Insel wurden 1409 Häuser mehr oder minder zerstört<sup>2</sup>.

Dalmatien, Ungarn, die Moldau und Wallachei, die Europäische Türkei und Griechenland sind allerdings häufigern und heftigern Katastrophen dieser Art ausgesetzt. Als Beispiel möge dasjenige angeführt werden, wodurch am 29sten Dec. 1820 *Zante* zerstört wurde. Schon im Anfange der Nacht hörte man ein unterirdisches Getöse, wie einzelne Schläge auf eine Trommel. Plötzlich folgte die Erschütterung, welche im Ganzen etwa 30 Sec. dauerte, zuerst in die Höhe gehend, dann horizontal schwankend und endlich gleichfalls rotatorisch. Es wurden hierdurch 80 Häuser ganz zusammengeworfen, 800 stark beschädigt und alle übrigen in einem geringeren Grade. Am 6ten Januar des folgenden Jahres kam abermals ein merklicher Erdstoß, aber ungleich geringer als der vorige. Merkwürdig war allerdings, daß nur 4 Menschen dabei ums Leben kamen, weit mehr aber beschädigt wurden. Am nämlichen 29sten Dec., aber schon früh Morgens, war ein heftiges Erdbeben an der Südküste der Insel Celebes<sup>3</sup>.

So schrecklich auch einige der Europäischen Erbeben waren, so stehen sie doch in keiner Vergleichung mit denen, wodurch manche Gegenden von *Asien* verheert wurden. Uebergeht man hierbei diejenigen, welche auf den Inseln, dem östlichen Continente und in den Umgebungen des Caspischen Meeres beobachtet wurden, so zieht insbesondere *Syrien* wegen der oft erlittenen Verheerungen die Aufmerksamkeit auf sich<sup>4</sup>. Unter die stärksten gehört das vom Jahre 17 n. Ch. G. wodurch 13 große Städte in einer Nacht zerstört wurden<sup>5</sup>, ein anderes vom

---

1 Ann. Ch. Ph. XXI. 393.

2 Island. Von Ebenezer Henderson. II. 243.

3 Journ. de Ph. XCII. 465. Ann. Ch. P. XV. 422. XVIII. 417.

4 S. die Erdkunde von C. Ritter. Berlin 1818. II. 333.

5 Plin. II. N. II. 84.

Jahre 315, wodurch Areopolis unterging<sup>1</sup>, und die schrecklichsten von allen unter der Regierung JUSTINIAN'S<sup>2</sup>. Im Jahre 526 wurden in den Städten am Orontes, hauptsächlich in Antiochien, 200000 Menschen erschlagen, i. J. 551 wurden Barytus, Sidon und viele andere Städte vernichtet, das mittelländische Meer trat an einigen Stellen aus seinen Ufern. Im J. 1169 dauerten die einzelnen Erschütterungen gegen vier Monate und wieder 1202 zerstörte ein neues Erdbeben eine Menge Städte, verschüttete ganze Thäler des Libanon, und zertrümmerte die Ortschaften des Basaltzuges von Hauran, so daß man nach dem Ausdrücke jener Zeit nicht mehr sagen konnte: hier stehe diese oder jene Stadt. Nach einiger Ruhe und minder verheerenden Katastrophen war 1759 wieder eins der furchtbarsten Erdbeben, welches 6 Wochen anhielt, und bei dessen erstem Stosse die Städte Antiochien, Balbeck, Sayd, Acre, Fussa, Saphet, Nazareth und Tripolis in Trümmern gelegt und 30000 Menschen erschlagen wurden<sup>3</sup>. Wohl noch anhaltender und verheerender war das neueste Erdbeben von 1822, wobei namentlich am 13ten Aug. in einer schrecklichen Nacht Aleppo, Antiochien, Dscholib, Biha, Gisser, Schogr, Derkusch, Armenas, ja sogar jedes einzelne Dorf und jede einzelne Hütte innerhalb des Paschaliks von Aleppo binnen 10 bis 12 Sec. gänzlich zernichtet und in einen Schutthaufen verwandelt wurden. Wenigstens 20000 Menschen verloren dabei das Leben und noch mehrere wurden verstümmelt, eine bei der gesunkenen Bevölkerung jener Gegend sehr bedeutende Zahl. Die äußersten Grenzpunkte, wo die Erschütterung stark genug war, um Häuser umzustürzen, waren Diarbekr und Merkab, Haleb und Skanderum, Killis und Khan-Schekum. Aber die Bebenungen wurden bis Damascus, Cypem und Adana, auf offener See bis zwei Meilen von Cypem verspürt<sup>4</sup>.

*Africa* ist an sich höchst unbekannt, und so kennt man auch keine Erdbeben seines innern Continentes, wo sie übrigens auch wahrscheinlich weder häufig noch bedeutend sind. Die

---

1 Hieronymus Com. in Jos. c. 15.

2 S. Gibbon Hist. VII. a. E.

3 Ritter a. a. O.

4 Frankf. Zeit. 1822. No. 360. Sehr ausführlich über die Erdbeben in Syrien ist v. Hoff a. a. O. II. 136 ff.



Südspitze dieses Welttheils wird nur selten durch geringe Erschütterungen heimgesucht, weit häufiger und stärker die Nordküste, wo noch 1825 im März Algier und Blida nicht unbedeutend litten. Im Ganzen aber sind auch diese zu unwichtig, um hier besonders erwähnt zu werden.

Dagegen steht *America*, insbesondere der südliche Theil desselben, keinem Erdtheile an Grösse, Zahl und Dauer der Erdbeben nach. Bei der Menge der dort überall verbreiteten Vulcane stehen sie aber mit den Wirkungen dieser meistens in so nahem Zusammenhange, daß beide nicht füglich getrennt werden können, und ich erwähne daher hier nur einige der hauptsächlichsten. Dahin gehört vorzüglich das von 1746, wodurch binnen drei Minuten *Lima* größtentheils zerstört, *Callao* überschwemmt wurde, und von 4000 Menschen nur 200 entkamen. Die heftigen Schwankungen des Meeres und der Untergang von 23 Schiffen ist schon oben erwähnt. Eine minder starke Katastrophe hatte die nämliche Gegend schon 1586<sup>\*</sup> erduldet. Nicht minder schrecklich war die Zerstörung von Neu-Andalusien im Jahre 1766 am 21sten Oct., wobei die Beben sich über Cumana, Caracas, Maracaibo, die Gestade des Casanare, des Meta, Orenoco und des Venturio erstreckten, und selbst die völlig granitischen Gegenden in der Mission von Encaramada unter heftigem Getöse erschüttert wurden<sup>1</sup>.

Unter die bekanntesten Erdbeben aber gehört dasjenige, welches 1797<sup>/</sup> einen großen Theil von *Peru* verwüstete. Die Erschütterung ging vom Vulcane Tunguragua aus, erstreckte sich auf 140 franz. Meilen von W. nach O. und auf 170 von NO. nach SW., dauerte mit schwachen Stößen den ganzen Februar und März, und wurde mit größter Heftigkeit am 5ten April erneuert. Eine Menge Ortschaften und Gegenden wurden durch die herabstürzenden Bergspitzen verschüttet, aus den Vulkanen strömten schlammige Wasser, bedeckten die Gegenden, und überzogen sie mit einer nachher erhärtenden Erdrinde. Es sollen hierbei im Ganzen 16000 Menschen ungekommen seyn<sup>2</sup>.

Das Erdbeben von *Valparaiso*, heftiger als man seit 1730 in Chili erlebt hatte, ist mit seinen Eigenthümlichkeiten schon erwähnt. In einer Zeit von 2 bis 3 Minuten am 19ten

1 v. Humboldt's Reiss. d. Ueb. III. 40.

2 Journ. de Ph. l'an. VII. Fischer spanische Miscellen Bd. I.

Nov. 1822 um 11 Uhr Nachts wurden alle Häuser bedeutend beschädigt und viele umgestürzt. Geringere Schwankungen dauerten noch bis 4½ Uhr Morgens. Das Meer an der Küste sank gleichzeitig um 12 F. und 150 bis 200 Menschen wurden erschlagen. Hierbei war es, daß man die rotatorischen Bewegungen wahrnahm<sup>1</sup>.

Nicht leicht war ein Erdbeben für einen einzelnen Ort zerstörender, als dasjenige, wodurch *Caracas* 1812 unterging, und wovon v. HUMBOLDT eine eben so genaue als lehrreiche Beschreibung geliefert hat<sup>2</sup>. *Caracas* glaubte wegen der dortigen Urgebirge sich versichert, obgleich schon 1641, 1703, 1778 ein stärkeres und 1802 geringere Erdstöße verspürt waren. Daß auch diese Gegend in einem vulcanischen Zuge liegt, und daher solchen Katastrophen ausgesetzt seyn muß, bezweifelte v. HUMBOLDT nach seinen Beobachtungen nicht. In diesem vulcanischen Kreise waren zuletzt im December 1811 verschiedene Erdstöße verspürt, als mit dem 26sten März der Stadt *Caracas* der Tag ihres Unterganges erschien. Der Himmel war heiter, und in Venezuela war seit 5 Monaten kein Tropfen Regen gefallen, warnende Vorzeichen gingen nicht voraus, sondern ganz unvermuthet erfolgte Abends 4 U. 7 Min. der erste Stoß, wodurch die Glocken zu läuten anfangen. Sogleich folgte ein zweiter, welcher den Boden wellenförmig wallen machte, bald darauf ein unterirdisches Getöse und dann wieder eine senkrechte, bald in eine wellenförmige übergehende Erschütterung, welcher nichts zu widerstehen vermochte. Anstatt sofort das Freie zu suchen, war das Volk augenblicklich in die Kirchen geströmt, wohin man noch obendrein eine Procession anordnete, als schon die Menge der dort versammelten Menschen unter den Ruinen begraben wurde. Zwei Kirchen nämlich, der *Trinida* und der *alta gracia* von mehr als 150 F. Höhe und durch 12 bis 15 F. dicke Pfeiler gestützt, stürzten in Schutthaufen von 6 F. Höhe, größtentheils in Staub zermalmt, zusammen. Die *Caserne El Quartel* verschwand fast ganz, und ein darin aufgestelltes Regiment, welches zur Procession gehen sollte, verschwand bis auf wenige noch zugleich mit. Neun Zehntel der Stadt waren gänzlich zerstört, und die meisten übrig gebliebenen

---

<sup>1</sup> Frankf. Zeit. 1823. No. 100. Ann. Ch. Ph. XXVII. 382.

<sup>2</sup> Relat. Hist. liv. V. c. 1.

Häuser waren unbewohnbar. Man berechnet die Zahl der Erschlagenen auf nahe 10000, diejenigen ungerechnet, welche durch Verstümmelung und Mangel an Nahrung nachher umkamen. Als die Staubwolke sich gelegt hatte, folgte eine heitere Nacht, welche mit der Zerstörung der Erde und den mit Leichen bedeckten Trümmern einen furchtbaren Contrast bildete. Die Dauer der eigentlichen Stöße wird von einigen 50 Min. von andern 1 Min. 12 Sec. angegeben.

Die Erschütterungen verbreiteten sich auch über die Provinz Venezuela, Varinas, Maracaibo und die Gebirge im Innern des Landes. La Guyara, Mayquetia, Antimano, Baruta, la Vega, S. Felipe und Merida wurden fast ganz zerstört. In Guyara und Felipe betrug die Zahl der Erschlagenen gegen 5000. Das Erdbeben schien in einer Linie von O N O. nach W S W. von Guyara und Caracas nach den Bergen von Niquitao und Merida am heftigsten gewesen zu seyn, erstreckte sich über eine Länge von 180 franz. Meilen von Caracas bis an den Magdalenafluß, und war stärker auf den Gneiß- und Glimmerschiefer-Cordillern, als in den Ebenen. Zu Valecillo bei Valencia warf die zerrissene Erde so viel Wasser aus, daß sich ein Strom daraus bildete, und ebenso bei Porto Cabello; dagegen wurde der Spiegel des Sees von Maracaibo vermindert. Alle seitwärts vom eigentlichen Zuge gelegenen Gegenden, namentlich die sonst so gefährlichen Küsten von Araya, Cumana und Nueva Barcellona litten nichts.

Am 27sten März folgte noch eine heftige, mit starkem Donner begleitete Erschütterung, und eine der ersten an Heftigkeit wenigstens gleiche am 5ten April. Hierbei stürzten große Felsmassen von der Silla de Caracas, und man glaubte zu bemerken, daß der Gipfel sich an 50 bis 60 Toisen gesenkt habe, wie denn auch beim Erdbeben in Quito der Tunguragua gesunken seyn soll<sup>1</sup>.

VI. Da gegenwärtig ein inniger und ursächlicher Zusammenhang zwischen den Erdbeben und den vulcanischen Aus-

---

<sup>1</sup> Sehr vollständig und belehrend über die Erdbeben ist v. Horr in seinem erwähnten Werke, hauptsächlich in Hinsicht auf die überall genau nachgewiesenen Quellen. Ebendasselbst findet man Th. II. S. 559 auch eine Angabe der Schriften, welche Verzeichnisse der Erdbeben enthalten.



brüchen nicht mehr bezweifelt werden kann, die früheren Hypothesen über die Ursachen dieser Phänomene aber mit der gegenwärtig geläuterten physikalischen Kenntnissen unverträglich sind, so wird es genügen, diese nur kurz zu erwähnen, die Untersuchungen über die Ursachen der gesamten vulcanischen Wirkungen aber am geeigneten Orte nachzuholen<sup>1</sup>.

Die anfängliche Hypothese, wonach die Ausbrüche der Vulcane sowohl als auch die Erdbeben Wirkungen des Centralfeuers seyn sollten, wurde hauptsächlich zuerst angefochten durch W. STUKELEY<sup>2</sup>, welcher aus den Erscheinungen zweier zu London am 8ten Febr. und 8ten März 1749 beobachteten Erdbeben zu beweisen suchte, daß eine hohe Spannung der Elektricität dieselben erzeuge. ANDREAS BINA<sup>3</sup> gab sie noch bestimmter für Erschütterungsschläge aus, durch unterirdische Flaschen erzeugt, welche er in dortigen Wasserbehältern, von Schwefel und Pech umschlossen, zu finden glaubte. BECCARIA<sup>4</sup> suchte bekanntlich der Elektricität alle nur möglicherweise mit ihr vereinbare Erscheinungen beizumessen, und so glaubte er auch, daß eine Anhäufung derselben in der Erdrinde Erschütterungsschläge gegen die Wolken verursache, welche sich dann als Erdbeben zeigten. Lange stellte man einen zum Beweise dieser Behauptung ersonnenen Versuch an, indem der Verbindungsdraht einer leidener Flasche über eine Glasscheibe geleitet, hier etwa 1 Z. weit unterbrochen, und über diese Unterbrechung eine Scheibe Elfenbein mit Kartenhäuschen gelegt wurde, welche durch die Erschütterung des Flaschenschlages zerstieben<sup>5</sup>. Weder die Anwendbarkeit dieses naiv ausgedachten Versuches, noch auch die ganze Theorie verdienen irgend eine Widerlegung. Auch in America fand v. HUMBOLDT die Meinung herrschend, daß die Erdbeben elektrische Erscheinungen seyen, bemerkt aber zugleich, daß dieses mit der Vorliebe für den Americaner FRANK-

---

<sup>1</sup> S. *Vulcane*.

<sup>2</sup> Phil. Trans. XLVI. No. 497. The philosophy of earthquake natural and religious. Lond. 1750. 8. Vergl. HALEs ebendasselbs XLVI. 497.

<sup>3</sup> Ragionamento sopra la cagione de terremuoti. In Perugia. 1751. 4.

<sup>4</sup> Lettere dell' elettricismo. Bologna 1758. 4.

<sup>5</sup> Cavallo vollständ. Abh. der Lehre von der El. 3te Aufl. Leipz. 1785. p. 184. u. 234.

LIX entschuldigt werden müsse<sup>1</sup>. Die Erfindung der Volta'schen Säule und die Beobachtung ihrer ausgezeichneten Wirkungen bewog viele Gelehrte, am wenigsten jedoch die eigentlichen, mit der Natur dieses merkwürdigen Apparates innig vertrauten Physiker, die ganze Erde als eine solche Säule anzusehen oder im Innern derselben ähnliche Apparate anzunehmen. Es be lohnt sich inzwischen auch hierbei der Mühe nicht, die gänzliche Unhaltbarkeit einer solchen Hypothese nachzuweisen.

Inzwischen veranlaßte diese Theorie den Abbé BERTHOLOZ DE ST. LAZARE einen *Erdbebenableiter* (paratreblement de terre) anzugeben<sup>2</sup>, welcher FRANKLIN's Blitzableitern nachgebildet war. Man soll nämlich lange eiserne Stangen so tief als möglich in die Erde senken, und sowohl ihr unteres, als auch ihr oberes hervorragendes Ende mit einer Krone von mehreren Spitzen versehen. Einige deutsche Schriftsteller, namentlich WIENEBURG<sup>3</sup>, haben diese Vorschläge wiederholt, ohne zu bedenken, daß bei der ungeheuern Ausdehnung der Erschütterungskreise die wirkliche Ausführung derselben noch weit mehr an der factischen Unmöglichkeit scheitern müßte, als dieses bei den neuerdings beliebten Hagelableitern der Fall seyn würde<sup>4</sup>.

M.

## Erdbebenmesser

ist ein in die physikalischen Apparate nicht eigentlich eingeführtes Werkzeug, welches durch den Mechanicus SALSANO in Neapel in Vorschlag gebracht<sup>5</sup>, schwerlich aber jemals wirklich ausgeführt wurde. Dasselbe besteht aus einem langen Pendel mit einem 36  $\mathfrak{z}$  schweren Gewichte, und einem Pinsel am unteren Ende, dessen Bestimmung seyn sollte, mit einer färbenden Substanz die Gröfse der erregten Schwingungen und die Richtung derselben auf einer untergelegten papiernen Windrose zu zeichnen. Außerdem sollte am Gewichte des Pendels eine Querstange mit Klöppeln angebracht werden, um bei der Bewe-

1 v. Humboldt Voy. II. 6.

2 Journ. de Ph. XIV. 8.

3 Ueber die Erdbeben. Jena 1784. 8.

4 Ueber die einzigen Verhütungsmittel der Erdbeben, nämlich tiefe Brunnen. S. *Vulcane*.

5 Lichtenberg Mag. II. 2. p. 68.

gung an Glocken zu schlagen, und den Beobachter aufmerksam zu machen. Die wirkliche Ausführung des Vorschlags würde mit weit größeren Schwierigkeiten verbunden seyn, als durch den unsichern Nutzen einer solchen Vorrichtung aufgewogen werden könnten. *M.*

## E r d e.

**Erden; *Terrae; Terres, Earths.*** Unter Erde verstanden die älteren Chemiker eine einfache, solide, feuerbeständige, farblose, geschmacklose und nicht im Wasser lösliche Materie. Später zeigte sich, daß es mehrere dergleichen Erden gäbe, welche sich nicht auf einander zurückführen lassen, und es wurden verschiedenartige Erden unterschieden. Endlich zeigte H. DAVY, daß sie alle aus eigenthümlichen Metallen oder diesen ähnlichen Substanzen und aus Sauerstoff bestehen, so wie sie auch in ihren chemischen Verhältnissen mit den übrigen Metalloxyden (die Alkalien mit inbegriffen) so sehr übereinkommen, daß eine genaue Abgrenzung unmöglich ist. Heutzutage werden allgemein zu den Erden gerechnet: die Zirkon-, Alaun-, Sols- und Ytter-Erde; bald zu den Erden, bald zu den Säuren zählt man die Kieselerde; bald zu den Erden, als alkalische Erden, bald zu den Alkalien die Bitter-Kalk-Strontian- und Baryt-Erde<sup>1</sup>, und auch das Ceriumoxydul hat so große Aehnlichkeit mit der Yttererde, daß es schon von KLAPROTH den Erden beigezählt wurde. *G.*

## E r d e.

**Erdkugel, Erdball; *Terra, Globus terraqueus, globus terrestris; Terre; Earth.***

Man bezeichnet hiermit denjenigen Planeten, welchen wir bewohnen. Als hauptsächlichste Theile der hierher gehörigen Untersuchung lassen sich betrachten die *Bewegung dieses Körpers um seine Axe und im Weltraume*, überhaupt die Stelle, welche derselbe im Sonnensysteme unter den übrigen Planeten einnimmt, die *Größe und Gestalt* der Erde, ihre *Dichtigkeit*

---

1 S. Alkali.



und die Beschaffenheit ihrer inneren Theile, ihre *Temperatur* mit Rücksicht auf die sie umgebende Atmosphäre, die *Bestandtheile ihrer Rinde* nebst deren Wechseln und Lagerungsverhältnissen, ihre *Oberfläche* mit den Abwechselungen der Erhabenheiten und Vertiefungen, des Festen und Flüssigen, endlich die *Art ihrer ursprünglichen Bildung* und die *Veränderungen*, durch welche sie ihren gegenwärtigen Zustand erhalten hat. Alles dieses gehört dem geringeren Theile nach zur Astronomie, dem bei weitem größeren nach zur mathematischen und physischen Geographie, zur Geognosie und Geologie. Dafs ein jeder dieser einzelnen wissenschaftlichen Zweige in grossen Werken umfassend und gründlich bearbeitet sey, ist allgemein bekannt, und dafs sie insgesamt von grossem Nutzen und von hoher Wichtigkeit für den Physiker sind, ausserdem aber allgemeines Interesse erregen, wird eben so wenig von irgend jemanden in Abrede gestellt werden. So sehr nun aber dieses Werk seiner Anlage gemäfs nach möglichster Vollständigkeit der zur Physik gehörigen Lehren strebt, so würde es doch die bestimmten Grenzen weit überschreiten, wenn ich auch nur das Wichtigere von demjenigen aufnehmen wollte, was der Forschungsgeist der Gelehrten über alle die genannten Disciplinen bisher aufgefunden hat, und ich werde mich daher begnügen, nur die allerwichtigsten Thatsachen zusammenzustellen, um hierdurch eine allgemeine Uebersicht des Ganzen zu verschaffen.

M.

## I. Bewegung der Erde um ihre Axe und im Weltraume.

Obgleich die frühern Astronomen sehr geneigt waren, die Erde als ruhend anzusehen und der Sonne eine Bewegung um die Erde beizulegen, so kann man doch jetzt aus dem im Art. *Wellsystem* anzuführenden Gründen mit Sicherheit behaupten, dafs die Erde ein Planet ist, und dafs sie nach genau eben den Gesetzen, wie die übrigen Planeten, Umläufe um die Sonne vollendet.

Die Erde ist unter den bekannten Planeten von der Sonne aus gezählt der dritte, indem Mercurius und Venus der Sonne näher sind, und daher *untere* Planeten heifsen: Mars, Ceres, Vesta, Juno, Pallas, Jupiter, Saturnus, Uranus, lau-

fen in größern Bahnen um die Sonne und heißen *obere* Planeten.

Vermöge dieser Stellung im Planetensysteme sieht man von der Erde aus die untern Planeten immer ziemlich nahe bei der Sonne, an welcher sie bei der untern Conjunction so vorübergehen, daß sie uns näher als die Sonne sind, in der obern Conjunction gehen sie im entfernten Theile ihrer Bahn, jenseits der Sonne an ihr vorbei, die obern Planeten dagegen erscheinen uns zuweilen in Opposition mit der Sonne, und dieses ist der Zeitpunkt, wo sie uns am nächsten sind; sie erscheinen in Conjunction mit der Sonne, wenn sie in dem entfernten Theile ihrer Bahn jenseits der Sonne sich befinden<sup>1</sup>.

Die Bahn der Erde ist eine Ellipse, in deren einem Brennpunkte die Sonne steht. Die halbe große Axe dieser Ellipse, oder die mittlere Entfernung der Erde von der Sonne, welche man vorzüglich aus den Beobachtungen des Vorüberganges des Venus vor der Sonne bestimmt hat<sup>2</sup>, ist nach Enke's Berechnungen 20666800 Meilen, und wenn man alle vorhandenen Beobachtungen vergleicht, so kann man nach Enke behaupten, daß diese Entfernung nicht unter 20577649 und nicht über 20755943 Meilen betragen kann. Diese Entfernung ist ungefähr dem 12000fachen Durchmesser der Erde gleich, und wegen dieser geringen Größe der Erde in Vergleichung gegen ihren Abstand von der Sonne, ist die Parallaxe der Sonne sehr geringe, nur 8",58.

Die elliptische Bahn der Erde ist nur wenig excentrisch; die Excentricität beträgt 0,016780 der mittlern Entfernung, und ändert sich abnehmend in hundert Jahren um 0,000042. Wegen dieses Abstandes der Sonne vom Mittelpunkte der Bahn, ist die Bewegung der Erde und folglich auch die scheinbare Bewegung der Sonne ungleich, der Unterschied zwischen der mittlern und wahren Anomalie kann bei der Erde nur höchstens  $1^{\circ} 55' 22''$  betragen, und dieses ist die größte Mittelpunctsgleichung. Die Erde erreicht ihre Sonnennähe, wenn sie sich in der Länge  $= 3 \text{ Zeichen } 9^{\circ} 35'$  befindet, also am 10ten Tage nach dem Wintersolstitium, die Lage der Erdbahn aber ändert sich so, daß ihre große Axe ihre Stellung jährlich um  $11\frac{1}{4}$  Sec. ändert; daher kommt die Erde in jedem Jahre etwas später zur Sonnennähe.

---

1 S. *Aspecten, Opposition, Conjunction.*

2 S. *Durchgang.*

Die Bewegung der Erde in ihrer Bahn ist, nach den in den Art. *Bahn* und *Centralbewegung* angegebenen Gesetzen so bestimmt, daß die beschriebenen Sektoren den Zeiten proportional sind, und hiernach wird die Stellung der Erde zu irgend einer gegebenen Zeit bestimmt.

Die ganze Umlaufszeit der Erde heißt ein Sonnenjahr, und zwar 1. ein siderisches Sonnenjahr =  $365\frac{1}{4}$  Tage oder genauer = 365,256383 Tage diejenige Zeit, da die Erde vom Mittelpunkte der Sonne aus gesehen zu eben dem Sterne zurückkehrt, 2. ein tropisches Sonnenjahr = 365 Tage 5 Stunden 48' 51 $\frac{1}{2}$ " die Zeit, da sie in Beziehung auf die Nachtgleichen einerlei Stellung wieder erlangt; 3. die anomalistische Umlaufszeit = 365 Tage, 6 Stunden 13' 59" <sup>1</sup>. Die Zeit, da die Erde zu einerlei Stellung in Beziehung auf die große Axe der Bahn zurückkehrt.

Wenn man die Größe der Bahn berechnet, welche die Erde durchläuft, so findet man, daß die Erde täglich 355800 Meilen, oder stündlich 14800 Meilen, oder in 1 Minute 246 Meilen, in 1 Secunde 4,1 Meilen zurücklegt. Diese Geschwindigkeit von 93700 Pariser Fufs in 1 Sec. ist also ungemein viel größer, als alle Bewegungen, welche wir auf der Erde zu beobachten Gelegenheit haben.

Die Ebene, in welcher die Erde ihre Bewegung vollendet, ist fast unveränderlich, und die Ekliptik am Himmel bleibt daher fast völlig immer derselbe größte Kreis. Die Richtung der Bewegung der Erde in ihrer Bahn geht nach der Ordnung der Zeichen, das ist, wenn ein Beobachter in der Sonne so aufrecht stände, daß sein Kopf gegen den nördlichen Pol der Ekliptik gerichtet wäre, so sähe dieser die Erde in ihrer Bahn von der rechten Seite gegen die linke fortrücken.

Die Umdrehung oder Rotation der Erde um ihre Axe findet so statt, daß die Umdrehungsaxe, mit sich selbst parallel bleibend, um die Sonne fortgeführt wird, während die sämtlichen übrigen Punkte der Erde ihre täglichen Umläufe um diese Axe vollenden. Die Richtung der Umdrehung um die Axe ist ebenfalls nach der Ordnung der Zeichen, das heißt, wenn ein Beobachter im Mittelpunkte der Erde, den Kopf gegen den Nordpol aufrecht gerichtet stände, und immer nach einem bestimmten Sterne, am besten im Aequator, blickte, so würde er die Ge-

---

<sup>1</sup> In mittl. Zeit.



genstände auf der Erde (wenn man sich diese als ihm sichtbar dächte,) von der rechten zur linken Seite vorüber gehen sehen. Denken wir uns also eben den Beobachter, in eben der Stellung, aber sein Auge immer auf einen bestimmten Punct der Erde (den Chimborasso zum Beispiel) gerichtet, so bleiben die Sterne so hinter diesem Gegenstande zurück, daß sie in Vergleichung gegen diesen Gegenstand von der linken nach der rechten Seite zu gehen scheinen; diese letztere Beobachtung ist der ganz ähnlich, welche wir über die scheinbare tägl. Bewegung der Gestirne anstellen, und es erhellet, warum die Sterne uns von Osten nach Süden und Westen fortzurücken scheinen, während die wahre Rotation der Erde die entgegengesetzte Richtung hat.

Die Zeit einer Umdrehung der Erde oder der Sterntag ist zu allen Zeiten gleich groß gewesen und leidet gar keinen, für unsre Beobachtung bemerkbare Aenderung. Dieser Zeitraum würde daher das einfachste und beste Zeitmaß abgeben, wenn wir nicht durch die Beziehung, in welcher wir mit der Sonne stehen, veranlaßt würden, nach mittlern Sonnentagen zu rechnen. In mittlerer Sonnenzeit ausgedrückt ist der Sterntag gleich 23 Stunden 56 Min. 4 Sec.

Die Geschwindigkeit, mit welcher jeder Ort auf der Erde, vermöge dieser Umdrehung fortgeführt wird, ist verschieden nach der Lage der Orte. Da nämlich die Pole der Erde gänzlich ruhen, und jeder Punct auf der Oberfläche der Erde einen Kreis um den Pol durchläuft, diese Parallelkreise des Aequators aber desto kleiner sind, je näher sie dem Pole liegen und dennoch alle Orte auf der Erde in gleichen Zeiten um die Erdaxe herumgeführt werden, so ist die Rotationsbewegung der dem Pole nahen Orte sehr langsam, die Bewegung der im Aequator liegenden Orte am schnellsten. Da wir den Umfang des Aequators in 360 Grade, jeden Grad in 15 Meilen, also jenen ganzen Umfang in 5400 Meilen theilen, und diese geographische Meilen nennen, so durchläuft ein Punct am Aequator vermöge der Umdrehung täglich 5400 Meilen, also stündlich 225 Meilen, in 1 Minute 85630 Pariser Fufs, in 1 Secunde 1427 Par. Fufs.

Die Lage der Erdaxe gegen die Ebene der Erdbahn ist nicht senkrecht, sondern weicht von der senkrechten um diejenige Gröfse, welche man die Schiefe der Ekliptik nennt, ab. Die Schiefe der Ekliptik beträgt jetzt  $23^{\circ} 27' 42''$  und nimmt jährlich um  $\frac{1}{4}$  Secunde ab. Diese Abnahme ist eine Folge der

Einwirkung der Planeten, besonders des Jupiter und der Venus auf die Erde. Obgleich aber die Neigung der Axe gegen die Ebene der Bahn sich im Laufe eines oder einiger Jahre nicht sehr viel ändert, so bedarf dennoch die Behauptung, daß die Erdaxe während eines ganzen Umlaufs um die Sonne mit sich selbst parallel bleibe, eine kleine Correction. Die Erdaxe ist nämlich nicht immer genau gegen denselben Stern gerichtet, sondern während ihrer Neigung gegen die Ebene der Erdbahn unbedeutend geändert wird, rückt sie gegen die Ordnung der Zeichen fort. Diese, in einem Jahre nur sehr wenig betragende Aenderung der Stellung gegen die Sterne, bringt im Laufe vieler Jahrhunderte einen kegelförmigen Umlauf um den Pol der Ekliptik hervor, und obgleich der Pol des Aequators immer um etwa 23 Grade vom Pole der Ekliptik entfernt bleibt, so liegt er doch in verschiedenen Jahrhunderten in einer verschiedenen Länge<sup>1</sup>. Ausser dieser stetig fortgehenden Aenderung in der Lage der Erdaxe gegen die Sterne findet noch eine periodisch wechselnde, welche ihre Nutation, Wanken der Erdaxe, heisst, statt; jene hängt von dem Einflusse der Sonne, diese von dem Einflusse des Mondes auf die sphäroidische Erde ab. Diese Aenderungen sind indess alle so klein, daß man da, wo es nicht auf ganz strenge Bestimmungen ankommt, sagen darf, die Erde bewege sich mit fast genau parallel bleibender Richtung der Axe fort<sup>2</sup>.

Diese schiefe Stellung der Axe gegen die Ebene der Bahn ist die Ursache der Ungleichheit der Jahreszeiten. Befindet sich nämlich die Erde in demjenigen Theile ihrer Bahn, wo der nördliche Theil der Erdaxe gegen die Sonne hin geneigt ist, so haben alle Bewohner der nördlichen Hälfte der Erde längere Tage und sehen die Sonne höher über ihren Horizont heraufsteigen; dieses ist während unsers Sommers und am meisten am 21. Juni der Fall; wenn dagegen die Erde in dem entgegengesetzten Theile ihrer Bahn ist, wo das nördliche Ende der Erdaxe ihre Neigung von der Sonne abwärts hat, so sind unsre Tage am kürzesten, um den 21. Dec.<sup>3</sup>.

---

1 S. *Präcession der Nachtgleichen*.

2 Ein Instrument, welches die Gesetze der Umdrehung der Erde um ihre Axe und die Gesetze der Veränderung der Lage der Erdaxe zu erläutern dient, hat Poisson angegeben, und v. Bohnenberger beschrieben in Gilb. Ann. LX. 60. Vergl. den Artikel *Rotation*.

3 S. *Jahreszeiten*.

Die Ursachen dieser doppelten Bewegung der Erde sind nur sofern, als sie ihren jetzigen Zustand betreffen, bekannt, von dem ersten Ursprunge der Bewegungen wissen wir nichts. Da die Erde einmal die Rotation um ihre Axe erhalten hat, so ergeben die Untersuchungen über die Einwirkungen der übrigen Weltkörper auf sie, daß die Zeit einer Umwälzung hierdurch gar nicht, die Lage der Axe nur so wie es eben erwähnt ist, eine Aenderung leiden kann. Die Zeit einer Rotation könnte, da ein Niederfallen fremder erheblich größerer Massen auf die Erde als etwas sich nie Ereignendes anzusehen ist, und noch weniger ein Verlust an Masse möglich zu seyn scheint, nur dadurch eine Aenderung erleiden, wenn die ganze Masse der Erde eine merkliche Aenderung ihres Volumens erlitte. Würden alle Massentheilchen der Erde plötzlich oder allmählig der Axe der Erde mehr genähert, so würde, weil dadurch der gesammte Moment der Trägheit vermindert würde, die Rotationsbewegung schneller werden; und in dieser Ueberlegung ist die Behauptung von LAPLACE gegründet<sup>1</sup>, daß selbst seit den ältesten Zeiten, aus welchen wir Beobachtungen besitzen, die innere Wärme der Erde keine merkliche Aenderung können erlitten haben; denn mit einer Abnahme der Wärme ist bei allen uns bekannten Körpern eine Verminderung des Volumens verbunden; dadurch aber würde der Abstand der Theilchen von der Erdaxe vermindert und eine Aenderung der Umdrehungszeit bewirkt seyn, die sich, wenn sie statt gefunden hätte, in den ältern Beobachtungen, wenn man sie mit den neuern vergleicht, merklich machen müßte. Die Bewegung um die Sonne dauert ganz so fort, wie es den Gesetzen der anziehenden Kräfte gemäß ist, und selbst die anscheinenden kleinen Abweichungen von der regelmässigen Bewegung lassen sich durch die Attraction, die vom Monde und den übrigen Planeten auf die Erde ausgeübt wird, vollkommen erklären. Welcher Stofs aber zuerst diese doppelte Bewegung hervorgebracht habe, darüber ist uns gar nichts bekannt, und die Beantwortung dieser Frage scheint jenseits der Grenzen zu liegen, welche uns bei unsern Forschungen gesetzt sind.

Wenn man die Erde von der Sonne aus beobachten könnte, so würde ihr scheinbarer Durchmesser nur  $17\frac{1}{6}$  Secunde betragen; diese Bestimmung lehrt uns, da der scheinbare Durch-

---

<sup>1</sup> Journ. de Phys. 1820. Avril.



messer der Sonne in der mittlern Entfernung von uns 32' 2" beträgt, daß der Durchmesser der Sonne 112 mal so groß als der Durchmesser der Erde ist, die Oberfläche der Sonne also 1254 mal so groß als die Oberfläche der Erde ist; der körperliche Inhalt der Sonne 1404928 mal so groß als der Inhalt der Erde.

Die anziehende Kraft der Erde ist in Vergleichung gegen die anziehende Kraft der Sonne nur geringe, und da wir die Masse der Himmelskörper auf keine andere Weise als nach Maßgabe ihrer anziehenden Kraft abschätzen können, so fin-

den wir die Masse der Erde  $= \frac{1}{354790}$ , und darnach in Vergleichung gegen den körperlichen Inhalt die Dichtigkeit der Erde  $= 3,96$  mal so groß als die Dichtigkeit der Sonne.

Die Erde hat, indem sie ihre Bahn um die Sonne durchläuft, den Mond zum beständigen Begleiter. Er ist ungefähr 60 Erdhalbmesser von ihr entfernt, und ändert seine Stellungen gegen die Erde so, daß seine relative Bahn um die Erde eine Ellipse ist, deren Gestalt jedoch mehr Aenderungen leidet, als die Gestalt der Erdbahn<sup>1</sup>.

Das Zeichen, womit man in der Astronomie die Erde bezeichnet, ist ☾. B.

## II. Gestalt und Gröfse der Erde.

Die Erde erscheint nach einem ungeregelten Zeugnisse der Augen jedem Beobachter als eine *flache Scheibe*, auf welcher sich Hervorragungen und Vertiefungen befinden, und über welcher die sphäroidische Himmelskugel gewölbt ist. Befindet sich der Beobachter auf einer weit ausgebreiteten flachen Gegend, oder auf einem festen Punkte im unbewegten Meere, so erscheint ihm diese Ebene zwar sehr deutlich, allein eine größere Aufmerksamkeit führt auch dann schon auf Erscheinungen, welche mit einer völlig waagerechten Fläche unvereinbar sind, nämlich das Verschwinden nicht hoher Gegenstände unter der scheinbaren Ebene, worauf sich der Beobachter befindet, und die Vertiefung entfernter hoher Berge, welche ohne die Krümmung der Beobachtungsfläche nach einer bekannten Augentäuschung vielmehr höher erscheinen müßten, als sie wirklich sind. Es zeigt sich daher, wie wenig die ältesten Griechen,

<sup>1</sup> S. Mond.

bei aller ihrer sonstigen Geistesbildung, Beobachtungen scharf aufzufassen, und als Grundlage zu sicheren Schlüssen zu benutzen das Talent hatten. Ein hauptsächlichlicher Grund aber, warum jene auch in späteren Zeiten bei weiteren Reisen auf der vermeintlich flachen Erde nicht zur Ueberzeugung von ihrer Krümmung gelangten, lag in dem Umstande, dafs ihre weitesten Reisen zur See nach Westen, zu Lande aber nach Osten gerichtet waren, wonach also der höhere und niedrigere Stand der nördlichen und südlichen Sterne über dem Horizonte weniger auffiel. Nach HOMER und HESIODUS war also die Erde eine flache Scheibe rundum vom Strome *Okeanos* umflossen, mit welchem der ihnen bekannte Strom *Phasis* im fernsten Osten in *Kolchis* zusammenhing. Ueber die Länder im Norden von Griechenland und im Süden jenseits der Küsten von Syrien hatte man unvollständige Sagen, westlich aber wurde die Weltgrenze zwei Tagereisen jenseits Sicilien gesetzt<sup>1</sup>.

Die Vorstellung von der Fläche des oberen Theiles der Erde wurde beibehalten, und mit andern Hypothesen über ihre Gestalt verbunden. Nach THALES von Milet sollte dieselbe auf Wasser schwimmen<sup>2</sup>, welches sogar später noch SENECA wiederholt<sup>3</sup>. ANAXIMANDER dagegen dachte sich die Erde als einen Cylinder, dessen obere Fläche von den Menschen bewohnt, die untere aber unbewohnt sey. Dieser Cylinder sollte ferner ein Dritttheil seines Durchmessers zur Höhe haben, und in der Mitte des hohen Himmelsgewölbes deswegen frei schweben, weil kein Grund zu einer Bewegung weder nach der einen noch nach der andern Seite vorhanden sey. ANAXIMENES dagegen liefs die flache Erde durch comprimirte Luft getragen werden, XENOPHANES aber gab ihr Wurzeln, die sich ins Unendliche erstrecken, zur Unterstützung. LEUKIPP, DEMOKRIT, HERAKLIT und ANAXAGORAS blieben im Ganzen der Vorstellung ANAXIMANDER's über die Gestalt der Erde getreu<sup>4</sup>, bis PLATO nach phantastischen Philosophemen, aus den pythagoreischen Zahlencombinationen, sie für einen Würfel hielt, weil dieser

---

1 S. J. H. Vofs im Gött. Mag. St. 2. S. 297. und im N. dent. Mus. St. 8.

2 Arist. de Coelo. II. 13.

3 Q. Nat. VI. 6.

4 Diog. Laert. Vit. Phil. Lib. IX.

durch sechs gleiche quadratische, sämmtlich gleich weit von einander abstehende, Flächen eingeschlossen wird, welche wieder aus vier gleichen Seiten mit eben so viel rechten Winkeln bestehen. Indem sonach der Würfel sich als die vollkommenste Figur darstellt, so muß diese auch der Erde, als dem Haupt- und Central-Körper der Welt eigen seyn<sup>1</sup>.

Der erste, welcher richtigere Vorstellungen von der Kugelgestalt der Erde, oder mindestens von der Krümmung ihrer Oberfläche, gehabt zu haben scheint, auf allen Fall aber zur Begründung dieser richtigern Vorstellung vieles beigetragen hat, war Eudoxus. Dieser, von den Vorurtheilen seiner Zeit freier Mann, welcher die Spitzfindigkeiten der Dialektik und die Künste der Sophistik durchschauete, die leeren und unnützen Phantasieen der herrschenden Schulen aber, welche von den geistesärmern Zeitgenossen als Philosopheme eines tiefdenkenden Geistes bewundert wurden, verachtete<sup>2</sup>; dagegen aber ruhigen und besonnenen Beobachtungen einen höheren Werth beilegte. lernte auf seinen Reisen nach Aegypten und Griechenland und durch die Nachrichten von Reisenden die Oberfläche der Erde genauer kennen, beobachtete die verschiedenen Höhen der Sterne über dem Horizonte, und mußte als gelehrter und scharfsinniger Geometer hieraus auf die Krümmung der Erdoberfläche schließen, indem es nicht wahrscheinlich ist, daß er diese Erscheinung von einem Näherkommen zu jenen Sternen durch Reisen in südlicher oder nördlicher Richtung abgeleitet haben sollte. Obgleich daher Eudoxus nicht wagte, eine eigentliche Meinung über die Gestalt der Erde aufzustellen<sup>3</sup>, weil er sich zunächst nur an die Erfahrung hielt, so ist es doch wahrscheinlich, daß durch solche Beobachtungen die Vorstellung von der Kugelgestalt der Erde früher begründet wurde, als durch die Philosopheme des Aristoteles. Dieser argumentirte nämlich sehr scharfsinnig, die Erde müsse eine sphärische Gestalt haben, weil jedes Theilchen derselben vermöge seiner Schwere nach dem

---

1 Tiedemann Geist der specul. Philosophie. I. 121.

2 Vergl. Diog. Laert. VIII. 90. Cic. de div. II. 42.

3 Wenigstens ist dieses die Meinung des in diesen Gegenständen durchaus classischen Gelehrten J. K. Schaubach in Geschichte der griech. Astronomie bis auf Eratosthenes. Gött. 1802. 8. S. 257, welchem ich in dieser Uebersicht gefolgt bin.



Mittelpuncte getrieben werde, und da dieses allgemein sey, so müßten die äußersten einen gleichen Abstand haben, weil sie sonst herabgleiten würden, um das Gleichgewicht herzustellen<sup>1</sup>. Als weiteren Beweis führt er den Erdschatten auf dem Monde an, und das Emporkommen des *Canopus* über den Horizont, wenn man nach Cypern oder Aegypten reise. ARCHIMEDES<sup>2</sup> wiederholte später den angegebenen theoretischen Beweis des ARISTOTELES in Beziehung auf das Wasser der Erde, allein bei dem Verfall der Wissenschaften verlor sich die Kenntniß von der Kugelgestalt der Erde, bis dieser Gegenstand in neueren Zeiten eigentlich wissenschaftlich behandelt wurde<sup>3</sup>.

Zum Beweise der sphärischen Gestalt der Erde führt man den Schatten an, welchen sie bei Finsternissen auf den Mond wirft. Hiernach könnte sie indess immerhin cylindrisch seyn, obwohl es etwas gezwungen scheinen müßte, ihr allzeit die hierzu erforderliche Richtung beizulegen. Weit sichrere Beweise liefern indess das allmälige Emporkommen und Verschwinden der irdischen Gegenstände, nach welcher Richtung man sich auch auf der Erde bewegt, der Himmelskörper, wenn man von Süden nach Norden oder umgekehrt reiset, die regelmäfsig ungleichen Tagszeiten, in denen gleichzeitige himmlische Erscheinungen, z. B. Verfinsterungen der Jupiterstrabanten, an den verschiedenen Orten der Erde nach ihrer östlichen oder westlichen Lage wahrgenommen werden, und insbesondere die sogenannten Reisen um die Welt.

Wenn man die Leichtigkeit betrachtet, womit gegenwärtig die Erde umsegelt wird, so begreift man die Wichtigkeit kaum, welche den ersten Unternehmungen dieser Art beigelegt wurden. Dennoch verdienen die Namen derjenigen kühnen und beharrlichen Männer, welche jene gefahrvollen Versuche glücklich beendigten, und der Wissenschaft dadurch unschätzbaren Gewinn brachten, allerdings der Nachwelt aufbewahrt zu werden. Der erste war HERNANDO MAGALHAENS, ein Portugiese, welcher am 10ten Aug. 1519 mit spanischen Schiffen von Sevilla auslief, an der südlichen Spitze von America die lange Meerenge zwischen dem Continente und dem Feuerlande, die

<sup>1</sup> Arist. de Coelo. II. 4.

<sup>2</sup> De Insidentibus humido L. I. prop. 2. p. 225 ed. Nizze.

<sup>3</sup> Vergl. Riccioli Almagestum nov. I. L. 2. cap. 1.

nach ihm benannte Straße, entdeckte, durch diesen noch jetzt gefährvollen Weg in die Südsee gelangte, hier leider zu weit nördlich segelte, daher keine der vielen Inseln dieses großen Oceans traf, und mit dem äußersten Mangel zu kämpfen hatte, endlich zu den Ladronen und dann den Philippinen gelangte, wo er auf der Insel *Sebu* am 26sten Apr. 1521 sein Leben verlor, als er einem Könige jener Gegenden in einem Gefechte Beistand leistete. Nur eins von seinen fünf Schiffen kam mit 18 Mann am 7ten Sept. 1522 nach einer stets westlich gerichteten Fahrt wieder in St. Lucar an. Die merkwürdigsten unter den folgenden Erdumseglern sind FRANCIS DRAKE, ein Engländer von 1577 bis 16ten Sept. 1580; THOMAS CANNISH, ein Engländer 1586—88; JACOB MAHU und SIMON DE CORDES, Holländer um 1598; OLIVIER DE NOORT, ein Holländer 1598—1601; GEORG SPILBERG, ein Deutscher auf holländischen Schiffen 1614—17; JACOB LE MAIRE und CORN. VAN SCHOUTEN, Holländer 1615—17; JACOB L'HERMITE und HUGO SCHAPENHAM, Holländer 1623—26; COWLEY, ein Engländer 1683—86; WILLIAM DAMPIER, ein Engländer 1683—91; GEMELLI CARERI, ein Italiäner, welcher nach Osten theils zu Lande theils zu Wasser eine Reise um die ganze Erde machte; WOODES ROGERS, ein Engländer 1708—11; EDUARD COOKE, ein Engländer 1708—11; LE GENTIL DE LA BARBINAIR, ein Franzose 1714—18; CLIPPERTON und SHELVOEKE, Engländer 1719—22; JACOB ROGGWIN, ein Holländer 1721—23; GEORGE ANSON, ein Engländer 1740—44; JOHN BYRON, desgleichen 1764—66; SAMUEL WALLIS, desgleichen 1766—68; PHILIPP CARTERET, desgleichen anfangs mit WALLIS 1766—69; BOUGAINVILLE, ein Franzose 1766—69; JAMES COOK, einer der berühmtesten unter allen, ein Engländer a) mit SOLANDER und BANKS 1769—71; b) mit J. REINHOLD und FORSTER Vater und Sohn 1775; c) mit CLARKE und GORE 1776 bis 1779 den 14ten Febr., an welchem Tage er auf *O-Whyhee* erschlagen wurde; FOURNEAUX, ein Engländer 1772—74; PORTLOCK und DIXON, Engländer 1785—88; EDWARDS, ein Engländer 1790—92; ETIENNE MARCHAND, ein Franzose 1790—92; GEORGE VANCOUVER, ein Engländer 1790—95; A. J. V. KRUSENSTERN, ein Russe 1803—1806; O. V. KOTZEBUE, ein Deutscher auf einem Schiffe des Russischen Grafen RUMANZOW 1815—1818; FREYCINET, ein Franzose 1817—20;

endlich O. v. KOTZEBUE, welcher so eben von seiner zweiten Entdeckungsreise mit Russischen Schiffen zurückgekommen ist. Auch die Freibeuter BOWERS 1679 und PEACHOX umschifften die ganze Erde, und ein Deutscher C. F. BEHRENS kam theils zu Wasser theils zu Lande um die ganze Erde<sup>1</sup>.

Dafs die Erde ihrer runden Gestalt ungeachtet dem auf ihrer Oberfläche befindlichen Beobachter flach erscheint, ist eine Folge ihrer Gröfse, indem eine Kugelfläche um so weniger von einer ebenen abweicht, je gröfser der Halbmesser der Kugel ist, und bei einem unendlichen Halbmesser mit ihr zusammenfallen oder keinen mefsbaren Unterschied darbieten würde. Um dieses in Beziehung auf die Erde zu versinnlichen, darf man nur berechnen, dafs die Höhe eines Menschen von 6 F., nicht mehr als den 6543382ten Theil vom Durchmesser der Erde ausmacht, die Höhe des *Chimborasso* aber, wenn man ihn zu 20148 F. rechnet, nur den 1948,6ten Theil jener Gröfse; mithin würde letzterer auf einem Erdglobus von 6 F. Durchmesser verhältnifsmäfsig dargestellt nur 0,45 Lin., also nicht völlig eine halbe Linie hoch seyn dürfen. Wäre demnach die Erde vollkommen glatt, so würde ein auf ihrer Oberfläche stehender Beobachter auf einer kreisrunden Ebene von einer zur ganzen Erde verhältnifsmäfsig sehr geringen Ausdehnung zu stehen wähnen, auf deren Rande das unbestimmt entfernte Himmelsgewölbe zu ruhen scheinen müfste, wie dieses auf völlig ruhiger See auch wirklich der Fall ist. Je höher sich der Beobachter über die Oberfläche der Erde erhebt, um so viel gröfser wird die von ihm übersehene Ebene werden, und um so mehr wird sie ihm gekrümmt erscheinen. Dafs es aber nicht leicht oder vielmehr unmöglich war, auf diese Weise die Kenntnifs von ihrer kugelförmigen Gestalt zu erlangen, davon überzeugt sehr bald die Betrachtung, dafs in einer Höhe von 10000 F. nur ein Bogenstück von nicht völlig 3,6 Graden, in 365 geographischen Meilen Höhe nur 90 Grade und bei einer Erhebung von 4090 M. nur 160 Grade übersehen werden<sup>2</sup>.

---

1 J. M. FRANZ Abh. von der bekannten und unbekannten Welt. Nürnberg. 1762. 8. Lehrbuch der mathematischen Geographie von Fr. KRIES. Leipz. 1814. 8. S. 16. Collection de tous les Voyages faits autour du monde par les différentes nations de l'Europe. Par BERBERGER. Laus. et Par. Nouv. Ed. 1795. 10 Vol. 8.

2 Kries a. a. O. S. 7.



Um allgemein zu finden, wie weit in der Ebene liegende Gegenstände von einem Berge herab, oder Berge aus der Ebene, gesehen werden, oder wie weit die sichtbare Horizontalfläche sich bei einer gegebenen Erhöhung erstreckt, dient folgende Betrachtung. Ist  $C$  das Centrum der Erde,  $a$   $g$  eine Erhöhung auf der Oberfläche derselben,  $g b d$  eine die Oberfläche der Erde in  $b$  berührende Linie, so wird man, ohne Rücksicht auf die Strahlenbrechung, von  $g$  bis  $b$  und umgekehrt sehen können. Es ist aber im rechtwinklichen Dreieck  $g b C$ ;  $b c : g C = \cos. x : \text{rad.}$  Nimmt man den Radius des Kreises als Einheit, nennt  $g a = h$  und berücksichtigt, daß  $b C = a C$  der Halbmesser der Erde  $= r$  ist, so erhält man  $\text{Cos. } x = \frac{r}{r+h}$ , woraus für einen gegebenen Werth von  $h$  der Bogen  $b a$  gefunden wird. Indem aber auf einen Grad der kugelförmig gedachten Erde nahe genau 15 geographische Meilen gehen, so können hiernach folgende einander zugehörige Werthe gefunden werden<sup>1</sup>.

Höhe in par. Fuß	Aussicht in geogr. Meil.	Höhe in par. Fuß	Aussicht in geogr. Meil.
100	— 2,75	4500	— 18,40
200	— 3,88	5000	— 19,40
300	— 4,75	6000	— 21,25
400	— 5,50	7000	— 22,96
500	— 6,17	8000	— 24,50
1000	— 8,66	9000	— 26,04
1500	— 10,62	10000	— 27,44
2000	— 12,30	12000	— 30,06
2500	— 13,72	14000	— 32,50
3000	— 15,04	16000	— 34,70
3500	— 16,25	18000	— 36,80
4000	— 17,36	20000	— 38,80

Daß sich die zwischen liegenden Werthe durch eine einfache Interpolation finden lassen, darf kaum erwähnt werden. Eben so zeigt der bloße Anblick der Figur, daß auf gleiche Weise die Entfernung  $g d$  gefunden wird, in welcher von einer Erhöhung  $g a$  eine andere Erhöhung  $d e$  gesehen wird, wenn der Lichtstrahl die Oberfläche der Erde in  $b$  berührt. Wären z. B.

<sup>1</sup> S. Kries a. a. O. p. 40.

beide Erhöhungen gleich, so würde man bis zur doppelten Entfernung sehen können, auch darf nur im Allgemeinen bemerkt werden, daß die Strahlenbrechung die Weite der Aussicht vergrößert. Fälle dieser Art finden sich in der Erfahrung unzählig. So ist der Berg *Mongo* in Spanien 727 Meter (2238 P. F.) hoch, und wird auf 20 franz. (12 geogr.) Meilen weit von der See aus als kleine Insel gesehen, und von diesem Berge aus sieht man die Inseln *Formentera* und *Ivica*, welche vom Ufer ab nicht sichtbar sind, als kleine Punkte im Horizonte. In Mexico sieht man nach v. HUMBOLDT den stets beschneieten Gipfel des *Orizaba* auf 60 franz. Meilen weit, und ein Beobachter auf der Spitze desselben würde daher einen Horizont von gleichem Halbmesser übersehen<sup>1</sup>.

Seitdem die Gestalt der Erde etwas genauer bekannt war, wählte man gewisse Bezeichnungen, welche, meistens von der hohlen Himmelskugel entlehnt, auf die Erde, als Kugel angenommen, übertragen wurden, um sich auf derselben zu orientiren. Da diese sämmtlich einzeln genauer erörtert werden<sup>2</sup>, so wird es genügen, sie hier nur kurz namhaft zu machen, damit die nachfolgenden vielfachen Beziehungen auf dieselben größere Deutlichkeit erhalten.

Da die Erde sich umdrehet, so muß die durch ihr Centrum gehende Linie, um welche diese Drehung statt findet, ihre *Axe*, und deren Enden ihre *Pole* genannt werden, wovon der eine, nach Norden gerichtete, der *Nordpol*, der andere, nach Süden gerichtete, ihr *Südpol* heist. Derjenige größte Kreis, welcher allerorten von beiden Polen 90 Grade absteht, heist der *Aequator*, der *Gleicher*, die *Linie*<sup>3</sup>, und der Durchmesser dieses größten Kreises wird der *Erddurchmesser* genannt. Mit diesem Aequator parallel laufen Kreise, welche nach den Polen hin zunehmend kleiner werden müssen. Man nennt sie *Parallelkreise* oder schlechtweg *Parallele*, und zeichnet sie auf den Erdgloben meistens so, daß sie auf den rechtwinklich von ihnen geschnittenen Meridianen von 10 zu

---

1 Biot *Traité élémentaire d'Astronomie physique* sec. ed. Par. 1810. 3 Vol. 8. I. p. 19.

2 Vergl. die hierher gehörigen einzelnen Artikel.

3 Vergl. *Aequator*. Th. I. S. 213.

10 Graden abstehen, in der Vorstellung aber denkt man sich durch jeden gegebenen Ort auf der Erdoberfläche einen solchen Parallelkreis, dessen Abstand vom Aequator in Theilen des zwischen beiden liegenden Bogens nach der Kreistheilung gemessen wird. Indem aber auch die *geographische Breite*<sup>1</sup> auf gleiche Weise gemessen wird, so fallen beide zusammen und alle auf dem nämlichen Parallel liegende Oerter haben daher auch eine gleiche geographische Breite, wodurch die Lage derselben rücksichtlich ihres Abstandes vom Pole oder vom Aequator bestimmt ist. Minder scharf ist folgende Bestimmung. Wenn man durch diejenigen Punkte, wo die Sonne bei ihrer größten nördlichen und südlichen Abweichung im Zenith steht, einen Parallelkreis vom Himmel auf die Erde überträgt, so erhält man die *Wendekreise*, und wenn man in einem gleichen Abstände von den Polen, als der Abstand dieser Kreise vom Aequator beträgt, gleichfalls zwei Parallelkreise zieht, so nennt man diese *Polarkreise*, durch welche vier Kreise die Oberfläche der Erde in fünf *Kugelzonen* oder *Erdgürtel* getheilt wird, die sich durch die Länge und Kürze der Tage sowohl, als auch durch ihre ungleiche klimatische Beschaffenheit auffallend von einander unterscheiden.

So wie durch die genannten Parallelkreise oder die geographische Breite die Lage eines jeden Ortes auf der kugelförmig gedachten Erde rücksichtlich auf die Pole und den Aequator genau bestimmt ist, eben so muß dieses auch in einer hierauf lothrechten Richtung der Fall seyn. Um dieses zu erreichen, dienen die schon erwähnten *Meridiane*, oder größte Kreise, welche durch beide Pole und jeden gegebenen Ort gezogen, den Aequator rechtwinklich schneiden. Sie sind nach der Kreiseintheilung in Grade, Minuten und Secunden in der Art getheilt, daß sie aus vier Quadranten bestehen, deren jeder mit 0° im Aequator anfängt und mit 90° in einem der beiden Pole endet. Diese Eintheilung ist dadurch begründet, daß die Erdaxe eine unveränderliche Richtung gegen das Himmelsgewölbe und die daran befindlichen Sterne hat, und hierdurch verlängert zur Weltaxe wird, um welche sich die hohle Himmelskugel scheinbar umwälzt. Der Aequator dagegen, und somit auch die ge-

---

1 Vergl. *Breite* Th. I. S. 1196.



ammten Parallelkreise, sind fortlaufend als ganze Kreise nach er bei dieser üblichen Theilung getheilt, und es würde also jeder Punct auf der Oberfläche der Kugel durch diese beiden sich rechtwinklich schneidenden Coordinaten bestimmt seyn, wenn nur irgend ein fester Anfangspunct im Aequator vorhanden wäre, von welchem an nach der einen oder der andern Seite hin die Grade und deren Theile im Aequator gezählt werden könnten, d. i. wenn der *erste Meridian* bestimmt wäre.

Es ist in der That etwas Auffallendes, dafs bei der sonstigen außerordentlichen Schärfe und Bestimmtheit in der Mathematik und Geometrie über den ersten Meridian so viele Unbestimmtheit herrscht. Die Ursache hiervon liegt theils in einer mit dieser Sache an sich verbundenen Willkür, theils und hauptsächlich aber darin, dafs die seefahrenden Nationen es bequem fanden, die astronomischen Längenbestimmungen auf vorzüglich besuchte Häfen oder eigene bedeutende Sternwarten zu reduciren. Hierdurch ist indess einmal eine grenzenlose Verwirrung in diese Sache gekommen, wovon ein sprechender Beweis schon dadurch gegeben wird, dafs die spanischen Charten allein nach 7 verschiedenen ersten Meridianen graduirt sind, nämlich *Cadix*, *Carthagena*, *Insel Leon*, *Collegium der Adligen zu Madrid*, *Punta de la Galera* auf *Trinidad*, *Teneriffa* und *Ferro*<sup>1</sup>. Die am meisten vorkommenden ersten Meridiane sind der von *Ptolemäus* angenommene, welcher durch die Canarischen Inseln geht<sup>2</sup>, und bestimmter der durch die Insel *Ferro*, welcher die alte und neue Welt trennt, oder eigentlicher die Grenze der ehemals bekannten Erdtheile bildet, und daher gegenwärtig seine Bedeutung verloren hat. Verschiedene Landcharten aber, welche von diesem ersten Meridiane an graduirt sind, geben die Lage dieser Insel unrichtig an, z. B. *DOPPELMAIR* setzt sie 22°,5 westlich von Paris. Der Cardinal *RICHELIEU* berief 1634 eine Gesellschaft Mathematiker zusammen, um den ersten Meridian zu bestimmen, und diese nahmen den durch *Ferro* gehenden an, welchen *DE L'ISLE* zu 20° westlich von Paris bestimmte<sup>3</sup>. Inzwischen wird die Lage von

---

1 V. Zach in *Monatl. Corr.* XVIII. 317.

2 *La Place Exposition du Système du Monde* 5me ed. Par. 1824. 2 vol. 8. I. 129.

3 J. T. Mayer *prakt. Geom.* IV. 93.

Ferro verschieden angegeben, und wenn Paris  $20^\circ$  östlich vom ersten Meridiane liegen sollte, so würde dieser nicht auf die Insel Ferro selbst, sondern westlich zwischen diese und die Insel Gomera in die See fallen<sup>1</sup>. Man nimmt indess bei einiger hierüber noch obwaltenden Ungewissheit im Mittel an, daß Paris  $20^\circ$  östlich vom ersten Meridiane liege.

Einige Portugiesische Charten setzen den ersten Meridian auf die azorische Insel *Terzera*, weil daselbst zu jener Zeit die magnetische Linie ohne Abweichung war<sup>2</sup>, und deren Lage  $32' 42''$  westlich von Ferro angegeben wird. Auf manchen älteren holländischen Charten geht derselbe durch die *Insel del Fuego* oder *St. Philipp* beim grünen Vorgebirge. Mercator wählte hierzu die azorische Insel *Corvo*, weil seiner Zeit die magnetische Linie ohne Abweichung auf dieselbe fiel. In den neuesten Zeiten ist es am gebräuchlichsten, den *Meridian von Ferro* beizubehalten, aber so daß Paris  $20^\circ$  östlich von demselben angenommen wird, oder der erste Meridian wird durch die Pariser Sternwarte gelegt. Letzteres findet man auf den neuesten französischen und auf verschiedenen deutschen und italienischen Charten, die englischen dagegen haben den *Meridian von Greenwich*  $2^\circ 20' 15''$  westlich von Paris als ersten Meridian. auch rechnen die Engländer zuweilen die Länge von London an. Sonst dienen auch die Meridiane berühmter Sternwarten, z. B. *Kopenhagen*, *Göttingen*, *Berlin*, *Mailand* u. a. m. als Normalpunkte dieser Bestimmung.

Man hat vielfach und mit vollem Rechte bedauert, daß sich in diese Bestimmung ein solcher Mangel an Einheit eingeschlichen hat, und es wäre sehr zu wünschen, daß LA PLACE's Vorschläge allgemein beachtet und befolgt würden<sup>3</sup>, so wenig auch Nationalstolz und eine etwas größere Bequemlichkeit der Berechnung und Orientirung für die Seefahrer dieses hoffen läßt. Zwei Punkte hat dieser hierzu vorgeschlagen, wovon der eine

1 Monatl. Corr. XVI. 58.

2 Vergl. *Abweichung, magnetische*.

3 Syst. du Monde a. a. O. „Il est à désirer, que tous les peuples de l'Europe, au lieu de rapporter au méridien de leur premier observatoire, les longitudes géographiques, s'accordent à les compter d'un même méridien donné par la nature elle-même, pour le retrouver sûrement dans tous les temps.“

große Bequemlichkeit für die europäischen Seefahrer gewährt, der zweite eine höhere kosmische Bedeutung hat, nämlich entweder den *Pico di Teneriffa*  $18^{\circ} 50' 54''$  westlich von Paris, welcher sehr kenntlich ist, weithin gesehen wird, den meisten nach Südamerika, dem Cap und Ostindien segelnden Schiffen zum Merkmale und Anhaltspunkte dient, und ohnehin als erster Meridian auf verschiedenen großen holländischen Charten angenommen ist; oder diejenige Linie, welche durch die große Axe der Sonnenbahn gegeben wurde, als diese auf die Linie der Tag- und Nachtgleichen normal war. Die Epoche, worin dieses sich ereignete, fällt in 1250 unserer Zeitrechnung, und würde den ersten Meridian  $166^{\circ} 46'$  östlich von Paris geben<sup>1</sup>.

Noch eine andere Unbestimmtheit in der Bezeichnung der Länge zeigt sich darin, daß man vom ersten Meridiane an, wohin derselbe auch gesetzt wird, die Längen bald nach Osten bald nach Westen hin zählt. Indefs ist doch so viel als Regel festgesetzt, daß bei einer mangelnden Bestimmung hierüber unter der Länge schlechtweg die östliche verstanden wird. Endlich muß die Bezeichnung der Länge und Breite auf einer Kugel etwas auffallend seyn. Sie erklärt sich indess bald aus den Vorstellungen der Alten, denen ein weit ausgedehnter Theil der Erdoberfläche in östlicher und westlicher Richtung bekannt war als in nördlicher und südlicher, und welche daher nach jener die Länge und nach dieser die Breite der Länder bezeichnen; begründet ist aber diese Bestimmung durch STRABO, welcher vom äußersten Süden bis zum äußersten Norden 29700 Stadien, vom äußersten Westen bis zum äußersten Osten aber 70000 Stadien annahm.

### A. Gestalt und Gröfse der Erde nach Gradmessungen.

Sobald man sich seit ARISTOTELES von der runden Gestalt der Erde überzeugt hatte, fand man ohne Schwierigkeit, daß sie sehr groß seyn müsse; wie groß sie aber seyn möge, dieses konnte aus begreiflichen Gründen weder so leicht noch so bald gefunden werden, und ist erst in den neuesten Zeiten mit einem sehr hohen Grade der Bestimmtheit ausgemittelt, ARISTOTELES

---

<sup>1</sup> Mon. Cor. XVIII. 318.



selbst<sup>1</sup> giebt an, die Mathematiker vor ihm hätten den Umfang der Erde zu 400000 Stadien gefunden, erwähnt jedoch nicht, worauf diese Bestimmung gegründet ist<sup>2</sup>. ARCHIMEDES<sup>3</sup> dagegen erwähnt beiläufig, einige Geometer hätten zu beweisen gesucht, der Umfang der Erde betrage nahe 300000 Stadien. Die älteste eigentliche Messung scheint die von ERATOSTHENES gewesen zu seyn, welche ihre Unvollkommenheit als Folge der gebrauchten mangelhaften Hilfsmittel durch sich selbst genugsam beurkundet. Er sowohl als auch POSIDONIUS nach ihm bedienten sich zur Messung der Sonnenhöhen einer kreisförmig gebogenen kupfernen Schüssel [(σάφη)] mit einem lothrechten Stifte, von dessen Spitze ein begrenzter Schatten auf die getheilten Kreise der Schüssel fiel und zur Messung der Bogen diente. ERATOSTHENES (geb. 276 J. v. C. G.) wußte, daß das Bild der Sonne bei ihrem höchsten Stande sich auf der Wasseroberfläche tiefer Brunnen in Syene spiegeln, dort daher im Zenith stehen müsse, zu gleicher Zeit aber machte der Schatten der Sonne in Alexandrien mit dem verticalen Stifte einen Winkel, welcher den funfzigsten Theil des Kreises betrug, also  $7^{\circ} 12'$ , und dieses mußte die Größe des zwischen beiden Oertern liegenden Bogens der kugelförmigen Erde seyn. Die Größe dieser Entfernung maß er nach den (nicht so ganz ungenauen) Reiseberichten der Caravanen, und setzte ihn zu 5000 Stadien, welches den Umfang der Erde = 250000 Stadien giebt<sup>4</sup>. Wenn man diese Angabe danach corrigirt, daß beide Oerter nicht unter dem nämlichen Meridiane liegen, so erhält man für den Umfang der Erde höchst genau 5408,4 geograph. Meil., nach ERATOSTHENES selbst aber beträgt diese Größe 5813 geogr. Meil.<sup>5</sup>. PLINIUS nennt diese ganze Bestimmung ein „*ausum improbum, sed ita subtili ratione comprehensum, ut pudeat non credere*,“ findet aber für den Umfang der Erde 6562 g. M., vermuthlich weil die meisten älteren Angaben noch größer waren, nämlich nach ARISTOTELES 9302 g. M., nach ARCHIMEDES 6976 g. M.;

1 De Coelo. cap. 14.

2 Montucla Hist. des Math. I. 240.

3 De num. aren. §. 2. p. 212. ed. Nizzo.

4 Vergl. ORONEDAS Theoria cyclica. Basil. 1547. 8. cap. 10. Plin. H. N. II, 103.

5 Schaubach a. a. O. 280. Montucla. a. a. O. I. 242. Laplace Syst. du Monde 3me ed. p. 338.

nach soll HIPPARCH (um 160 v. C. G.) nach der Angabe des PLINIUS<sup>1</sup> die Messung des ERATOSTHENES revidirt und hier- nach den Umfang der Erde größer gefunden haben. Als eigent- liche Messung ist erst später die des POSIDONIUS bekannt, wel- cher bemerkte, daß der Stern Canopus in Rhodus beobachtet gerade über den Horizont kam, in Alexandrien aber sich um den 48sten Theil des Kreises, also  $7^{\circ} 30'$  über denselben er- hob. Die Entfernung beider Oerter schätzte er auf 5000 Sta- dien, und gab also der ganzen Erde einen Umfang von 240000 Stadien<sup>2</sup>, welches 5580 g. M. beträgt. Nach einer andern Nachricht giebt er jenen zu 180000 Stadien an, welche etwa 4185,6 g. M. gleichzusetzen sind, die kleinste Angabe, welche sich überhaupt bei den Alten findet<sup>3</sup>. Die letztere Angabe hat auch PTOLEMÄUS als das Resultat der genauesten Messungen aufgenommen, indem er die Länge eines Grades zu 500 Stadien setzt, und dabei ganz richtig bemerkt, daß es nicht nöthig sey, die Messungen im Meridian selbst vorzunehmen, weil es ge- nüge, den gemessenen Bogen nur auf diesen zu reduciren<sup>4</sup>.

In den rohen Zeiten der Barbarei ging sogar die Kenntniß der Kugelform der Erde wieder verloren<sup>5</sup>, viel weniger konnte die eigentliche Gestalt derselben ein Gegenstand wissenschaftli-

1 H. N. L. II. cap. 69. sqq.

2 Montucla. I. 269.

3 S. Ideler in Mon. Cor. XXIII. 453.

4 Geogr. I. 3 u. VII. 5. Die Bestimmungen der Alten bleiben für immer ungewiß, weil die Größe der Stadie nicht mit genügender Gewißheit ausgemittelt werden kann. Die Bemühungen von FRE- RET, DE BROSSES, DE L'ISLE, CASSINI, BUACHE, D'ANVILLE, LE ROY, DE LA LANDE, BAILLY, MONTUCLA, SCHAUBACH u. a. um diese Bestimmun- gen übergehe ich mit Stillschweigen.

5 Einen Beweis hiervon liefern LUCRETIVS CARUS, LACTANTIUS u. a., indem sie diejenigen verlachen, welche das Gesetz der Schwere u. dgl. zu vertheidigen sich getrauen. Selbst STRABO scheuet sich, die Behauptung von der kugelförmigen Gestalt der Erde genügend zu beweisen, führt aber die Aussagen derer an, welche das Zischen der Sonne bei ihrem Bintauchen in das Meer gehört haben wollten, und VIRGIL, der Erzbischof von Salzburg, wurde vom Pabste ZACHARIAS abgesetzt und zur Pönitz nach Rom berufen, weil er behauptet hatte, es gäbe Gegenfüßler. Die letzten Spuren einer solchen Ein- falt zeigten sich in den Einwüfen, welche man dem COLUMBUS machte. Vergl. LACTANTIUS L. III. cap. 24. AUGUSTINUS Civ. D. Lib. 16 u. a.

cher Untersuchungen werden. Bekanntlich blüheten indess die untergegangenen Wissenschaften der Griechen eine kurze Zeit hindurch wieder auf bei den Arabern, und es ist merkwürdig, daß die Frage über die Grösse der Erde unter diesen rohen Barbaren zu allererst der Gegenstand einer genaueren Messung wurde. Der Chalif AL MAMUM nämlich liess 827 n. Ch. G. mehrere Mathematiker nach *Bagdad* kommen, um eine Gradmessung zur Bestimmung der Grösse der Erde vorzunehmen. Zwei Abtheilungen derselben maßen im genau bestimmten Meridian nach beiden Seiten nördlich und südlich einen Bogen der Erde in der Wüste *Singar* am arabischen Meerbusen, jeden in der Ausdehnung eines Grades, und fanden diesen die eine 56, die andere  $56\frac{1}{2}$  ihrer Meilen lang. Schon diese Ungleichheit beweiset genugsam den Mangel der Genauigkeit der ganzen Messung, deren Resultate ausserdem wegen der Unbestimmtheit des gebrauchten Malses für uns gänzlich verloren sind. Die letztere Angabe wurde als die richtigere angenommen, und soll dabei nach ABULFEDA die sogenannte schwarze Elle zu 27 Z. jeder von der Länge, welche 6 mit den Bäuchen an einander gelegte Gerstenkörner einnehmen, gebraucht seyn. Hiernach bringt TARVENOT nach seinen Versuchen, die Grösse dieser Elle wieder aufzufinden, heraus, daß 4 Ellen 1 Toise 9 Z. betragen, wonach die Grösse eines Grades 63750 Toisen seyn würde. MORTUCLA will durch die Anwendung der gemeinen Elle 5666 Tois. herausbringen, welches der Wahrheit allerdings näher käme. Der Araber ABU HASSAN ALI ALMASSOUDI rechnet nur 5 Gerstenkörner auf einen Zoll, und bringt dann 53123 Tois. heraus. Die beiden letzteren Grössen sind zu klein, wogegen die erstere zu groß ist.

Daß man sich im Mittelalter um die Beantwortung der vorliegenden Frage überall nicht bekümmerte, ist aus der herrschenden Uncultur mehr als zu leicht erklärlich, indess beweiset es sehr für die Wichtigkeit, welche man allezeit diesem Probleme beilegte, daß mit dem 16ten Jahrhunderte sogleich nach der Wiederaufnahme der Wissenschaften die Untersuchungen über die Gestalt und Grösse der Erde wieder angefangen wurden. Der als Mathematiker berühmte Arzt FERNEL maß mit großer Mühe mittelst der Umdrehungen eines Wagenrades im J. 1525 einen Grad der Breite zwischen Paris und Amiens, und fand dessen Länge = 57070 Toisen, ein Resultat, wel-



ches nicht völlig erwiesen ist, sonst aber eine solche Genauigkeit hat, daß man sie mindestens zum größten Theile dem Zufalle beimessen muß<sup>1</sup>.

Alle bisherigen Messungen wurden dadurch sehr erschwert, daß der gemessene Bogen durchaus genau im Meridiane liegen sollte, obgleich schon PTOLEMÄUS bemerkt hatte, daß dieses keineswegs erforderlich sey. Indefs war der niederländische Geometer WILLEBRORD SCHNELLIUS der erste, welcher zeigte, wie die Länge des gesuchten Bogens durch Verbindung mehrerer Dreiecke, also durch eine eigentliche Triangulirung genau gefunden werden könne. Nach dieser Methode maß er 1615 einen Bogen von  $1^{\circ} 11' 30''$  zwischen Almar und Bergen-op-Zoom, und fand hieraus die Länge eines Grades = 55021 Toisen<sup>2</sup>. PICARD's Messung zeigte nachher, daß diese Bestimmung viel zu klein sey<sup>3</sup>, allein MUSSCHENBROEK versichert, daß SCHNELLIUS seinen Irrthum selbst eingesehen, die Messung verbessert, noch weiter bis Malinos ausgedehnt, und hiernach die Größe eines Grades = 57033 Toisen gefunden habe, welches allerdings ein sehr genaues Resultat seyn würde, an dessen Bekanntmachung ihn der Tod hinderte<sup>4</sup>. Bloß aus einer Nachricht PICARD's ist eine Messung bekannt, welche G. J. BLEAU oder CÄSIUS gleichfalls in den Niederlanden anstellte. PICARD sah die Papiere dieser Messung auf seiner Reise nach Uranienburg in den Händen eines Verwandten dieses BLEAU, welcher 1638 starb, ein Schüler TYCHO's war, die Polhöhen der Endpunkte mit einem 12 füß. Sector von  $12^{\circ}$  bestimmte, und vortreffliche Resultate erhielt. Die ganze gemessene Strecke wich nur 60 rheinl. Fuß von PICARD's Bestimmung ab. Eine sehr mühsame Messung ist diejenige, welche NORWOOD 1635 in England anstellte, indem er den Bogen zwischen London und York mittelst der Kette maß, die Krümmungen und Erhöhungen reducirte, den Unterschied der Breite des Anfangs- und Endpunktes, mittelst eines 5 füß. Sectors =  $2^{\circ} 28'$  fand, und hiernach die Länge eines Grades = 57424 Tois. bestimmte.

---

1 La Lande in Mém. de l'Acad. 1787. p. 216.

2 Eratosthenes Batavus u. s. w. L. Bat. 1617. 4.

3 Cassini in Mém. de l'Acad. 1702. p. 60.

4 Musschenbroek diss. de Magnit. Terrae. In diss. phys. Lugd. Bat. 1729. 4.

Ungleich schlechtere Resultate erhielten **RICCIOLI** und **GAMMALDI** bei ihren Bemühungen, die Größe der Erde zu finden. Der erstere insbesondere glaubte im Voraus, die Länge eines Grades müsse 81000 röm. Schritte betragen, und er summirte daher alle Fehler so sehr zusammen, daß er dieselbe = 62650 Tois. fand<sup>1</sup>.

Der große Mangel an Uebereinstimmung machte die Lösung dieser Frage noch wichtiger und interessanter, weswegen dem die neuerrichtete Akademie der Wissenschaften in Paris dem damals berühmten Geometer **PICARD** die Anstellung einer genauen Messung übertrug. Bei der Ausführung derselben befolgte dieser die Methode des **SCHNELLIIUS**, und brachte zuerst Fernröhre mit Kreuzfäden auf den Winkelinstrumenten an. Im Jahre 1669 und 70 maß er den Bogen zwischen *Amiens* unter  $49^{\circ} 54' 46''$  N. B. und *Malvoisine* unter  $48^{\circ} 31' 48''$ , fand den Unterschied der Polhöhen =  $1^{\circ} 22' 58''$  und die Länge eines Grades = 57060 Toisen<sup>2</sup>. Nach dieser Angabe wurde die Größe der Erde bestimmt, und bei den Berechnungen von **HERGENS** und **NEWTON** zum Grunde gelegt, worauf insbesondere der Letztere das Gesetz der allgemeinen Schwere gründete, auf welches er die Bewegung der Himmelskörper, überhaupt die ganze Mechanik des Himmels zurückzuführen suchte. Um zugleich den eigentlichen Standpunct, aus welchem diese Gegenstände damals betrachtet wurden, bestimmter aufzufassen, darf hierbei nicht unbeachtet bleiben, daß **NEWTON** erst 1666 seine Untersuchungen der Gravitationsgesetze anfang, und gestützt auf die Resultate der Messungen **PICARD's** 1676 ernstlicher fortsetzte<sup>3</sup>. Man hatte also damals noch keineswegs deutliche Begriffe von der Schwungkraft, und war zum Theil noch geneigt, den Umlauf der Himmelskörper aus den Wirbeln des Aethers zu erklären, so daß es bei der angestellten Gradmessung also zunächst nur darauf ankam, die eigentliche Größe der Erde genau kennen zu lernen. Es war daher ein wichtiges Ereigniß, daß **RICHER** in *Cayenne* die Beobachtung des langsameren Ganges seiner Uhr machte, welches man zwar anfangs

---

1 S. Montucla a. a. O. II. 315.

2 *Mésure de la Terre par Picard*. Par. 1671. 8. *Hist. de l'Ac.* I. 85. vorzüglich VII. 1 ff.

3 Vergl. *Anziehung*. Th. I. S. 326.

aus einer Verlängerung des Pendels durch die Wärme ableitete, bald aber fand, daß die hiernach zu machende Correction nicht hinreiche, das Phänomen zu erklären, und als VARIN und DESHAYES die nämliche Erscheinung an der africanischen Küste unter dem Aequator beobachteten, stellten HUYGENS und insbesondere NEWTON die Behauptung auf, es sey dieses eine Folge der durch die Rotation der Erde erzeugten Schwungkraft<sup>1</sup>. Wäre dieses zugestanden, so wäre damit zugleich das Gravitationsgesetz vollständig angenommen, und die Anhänger des CARTESIUS hätten ihr System aufgeben müssen, allein es dauerte noch über ein halbes Jahrhundert, bis dieser Sieg der NEWTONIANER, welchen vorzüglich GREGORY, KEILL, MACLAURIN, STIRLING, auch HERMANN und KRAFT führten, völlig errungen war.

PICARD fand seine Messung selbst noch nicht genügend, und bei dem damals in Frankreich herrschenden wissenschaftlichen Streben wünschte er selbst nebst vielen andern eine genaue Charte von jenem Lande zu erhalten. Er schlug daher vor, die Messung im Meridiane von Paris durch ganz Frankreich auszu dehnen, um hierdurch zugleich die wahre Gröfse und Gestalt der Erde zu finden. Der Minister COLBERT, unsterblich durch seine Verdienste um Wissenschaft und Kunst, unterstützte das Vorhaben, welches auch wirklich durch CASSINI und DE LA HIRE 1680 angefangen wurde, allein COLBERT's Tod und andere Hindernisse führten eine Unterbrechung herbei, und so folgte die Fortsetzung desselben erst 1700 durch CASSINI den Zweiten und DE LA HIRE. Aus der von Paris bis an die südliche Grenze des Reiches nach Collioure, also von  $48^{\circ} 50' 10''$  bis  $42^{\circ} 31' 13''$  ausgedehnten Messung<sup>2</sup> ergab sich die Gröfse eines Grades = 57097 Toisen nach CASSINI, MARALDI, COUPLET und CHAZELLES, und aus der von Paris bis Dünkirchen durch CASSINI, MARALDI und den jüngeren LA HIRE vollendeten = 56960 Toisen, woraus also gegen NEWTON's theoretische, auf das Gesetz der allgemeinen Schwere und der Schwungkraft gestützte Behauptung eine gröfsere Länge der Erdaxe als des Erddurchmessers gefolgert wurde<sup>3</sup>. Daß eben diese Meinung noch

---

<sup>1</sup> Montucla, II. 576.

<sup>2</sup> Hist. de l'Acad. 1713. p. 187. 1716. p. 245.

<sup>3</sup> Eine ausführliche Beschreibung aller bis dahin gemachten Ver-  
III. Bd. H h h



außerdem durch **CASSINI's** erste Messung von Längengraden unterstützt wurde, mag hier nur vorläufig erwähnt werden, indess konnte dieses Alles **NEWTON** um seine Anhänger nicht von ihrer wohlbegründeten Meinung zurückbringen.

Um dem langen, mit vieler Lebhaftigkeit geführten Streite ein Ende zu machen, und die große Frage vollständig zu entscheiden, bewog insbesondere **MAUREPAS** den Minister, Cardinal **FLEURY**, und den König, zwei Gradmessungen in hinlänglicher Entfernung von einander, nämlich unmittelbar unter dem Aequator und unter dem Polarkreise vornehmen zu lassen. Zuerst wurde die berühmte Peruanische Messung ausgeführt, und das hierbei gebrauchte Normalmaß, die sogenannte *Toise von Peru*, dient zum ewigen Andenken an diese mit Recht berühmte Unternehmung noch immer als normales Vergleichungsmaß in allen cultivirten Ländern. Die glänzende Expedition, bestehend aus den Geometern **BOUGUER** und **CONDAMINE**, dem Naturforscher **JÜSSIEU**, dem Ingenieur **VERGUIN**, dem Zeichner **MORAINVILLE**, zwei Assistenten **COUPLET** und **GODIN**, dem Arzte **SENIERGUE** und dem Uhrmacher **HUGO**, reisete den 16ten Mai 1735 ab, und wurde von dem berühmten spanischen Gelehrten **DON ANTONIO DE ULLOA** auf dem Schiffe des **DON GEORGE JUAN** begleitet. So sehr indess auch von der spanischen Regierung alles angeordnet war, um das Unternehmen nicht bloß möglich zu machen, sondern auch bestens zu befördern, so fanden dennoch die Akademiker weit größere Schwierigkeiten, als sie erwartet hatten. In dem rauhen Klima der hohen Cordilleren mußten sie sich zuweilen unter beschneieten Bergspitzen Monate lang aufhalten, um geeignetes Wetter abzuwarten. Hierzu kam die Rohheit und Ungefälligkeit der Gebirgsbewohner, mitunter fühlbarer Mangel an nothwendigen

---

suche enthält: Jacques Cassini de la Grandeur et de la Figure de la Terre. Suite des Mémoires de l'Acad. Roy. des Sciences. An. 1716. Par. 1720. 4. Vergl. Montucla II. 572. Auch **EISENSCHMIDT** folgerte aus der Zusammenstellung der Messungen von **Snellius**, **Picard** und **Riccioli** in Bologna mit den Angaben des **Eratosthenes** eine länglichte Gestalt der Erde. S. Joh. Casp. **EISENSCHMIDT** Diatribe de figura telluris. Argent. 1691. 8. In Frankreich suchte insbesondere auch **MARRAN** die länglichte Gestalt der Erde aus verschiedenen Gründen darzuthun, S. Mém. de l'Ac. 1820, dagegen erklärte sich **JOH. BERNOLLI** entschieden für **NEWTON's** Ansicht, S. Essai d'une nouvelle physique céleste. Par. 1735.

Bedürfnissen, so daß die Messung selbst zwei Jahre erforderte. Indem sie dann aber ihren Aufenthalt noch zur Bestimmung der Strahlenbrechung und der Ablenkung des Bleilochs durch hohe Gebirgsmassen benutzen wollten<sup>1</sup>, so kam BOUGUER erst 1744, CONDAMINE, welcher den Amazonasfluß herabfuhr, erst 1746 zurück, GODIN sah 1746 die Zerstörung von Lima und Fort Callao, ging dann durch Peru, Tucuman und Paraguay nach Buenos Ayres, kam 1750 erst wieder in Frankreich an, war indeß den Spaniern so bekannt geworden, daß man ihn zum Director der adlichen Cadetten zu Cadix ernannte, wo er seine Reisebeschreibung auszuarbeiten beabsichtigte, aber durch seinen 1760 erfolgten Tod daran gehindert wurde. JÜSSIEU botanisirte lange in jenen Gegenden und erweiterte seine Kenntnisse bedeutend, sammelte auch viele Merkwürdigkeiten, hat aber keine Reisebeschreibung bekannt gemacht. Er starb 1778. SENIERGUE wurde in Cuença ermordet, ohne daß CONDAMINE die Bestrafung der Thäter erwirken konnte. Die beiden Spanier fuhren um das Cap Horn, und DON JUAN kam 1746 zurück, ULLOA aber wurde in dem damals bestehenden Kriege von den Engländern gefangen und fürchtete mit Recht den Verlust aller seiner Papiere und Sachen. Inzwischen bewies schon damals diese Nation ihre hohe und nachahmungswerthe Achtung gegen Wissenschaft und Gelehrsamkeit. ULLOA wurde gleich nach seiner Ankunft in London nicht bloß freigelassen, sondern mit großer Auszeichnung behandelt, in die Societät aufgenommen, erhielt alle seine Papiere und Sachen zurück, und kam dadurch in den Stand, seine bekannte Reisebeschreibungen mit vielen schätzbaren physikalischen Bemerkungen herauszugeben<sup>2</sup>.

Die Resultate dieser großen Operation sind zwar höchst bedeutend, und auf allen Fall wurde die Hauptfrage auf das bestimmteste durch dieselbe entschieden. Genau genommen schwebt aber über der ganzen Operation ein gewisses Dunkel, welches verhindert, daß man die gefundene Größe eines Bogens unter dem Aequator nicht mit absoluter Sicherheit bei der Be-

---

<sup>1</sup> Vergl. Th. I. S. 328.

<sup>2</sup> Relacion historica del Viage a la America meridional. Por DON JORGE JUAN y DON ANT. DE ULLOA. Mad. 1748. 4 Vol. 4. Franz. Uebers. Voyage historique et. Amst. 1752. 2 Vol. 4. Vergl. Montucla IV. 151.

rechnung der Figur unserer Erde zum Grunde legen kann. Beide Geometer bestrebten sich nämlich einander nicht bloß in der Bekanntmachung der gewonnenen Ausbeute zuvorzukommen sondern jeder suchte dabei zugleich sein eigenes Verdienst auf Unkosten seines Begleiters zu erheben. Dieses veranlaßte mehrere Streitschriften, bis sie einsahen, daß hierdurch das Publicum gegen alle beide mißtrauisch werden müsse, und es daher gerathensten fanden, sich nicht einander, damit aber zugleich sich selbst, zu schaden<sup>1</sup>.

Ehe diese Operation beendet war, brachte es MAUPERTUIS bei dem Minister MAUREPAS dahin, daß noch eine zweite Expedition zu einer Messung unter dem Polarkreise ausgerüstet wurde<sup>2</sup>. MAUPERTUIS, CLAIRAUT, CAMUS und LEMONNIER, die Akademiker, und der Abbé OUTHIER, Eleve beim Observatorio in Paris, reiseten mit hinlänglichen Empfehlungsschreibern an den König von Schweden versehen ab, und kamen im Juli 1736 im bothnischen Meerbusen an, wo sich CELSIUS zu ihnen gesellte, und sie durch das schwedische Gouvernement auf das beste unterstützt wurden. Sie fanden hier der Schwierigkeiten eine unglaubliche Menge, bestimmten aber dennoch bis zum Monate November den Bogen zwischen *Torneå* unter  $65^{\circ} 51' 1'',5$  und dem Berge *Kittis* jenseits des Polarkreises unter  $66^{\circ} 48' 30''$  zuerst astronomisch zu  $57' 28'',5$ , malsen dann in zwei Abtheilungen eine Basis auf dem Eise des *Torneå*-Fle-

---

1 Relation abrégée cet. par BOUGUER. Mém. de l'Ac. 1736. p. 523. 1744. p. 249. Relation abrégée cet. par de la CONDAMINE ibid. 1745. p. 391. La Figure de la terre déterminée par les observations de Mrs. BOUGUER et de la CONDAMINE. Par. 1749. 4. Mesure des trois premiers degrés du Méridien dans l'hémisphère austral. cet. par M. de la CONDAMINE. Par. 1751. 4. Journal historique du voyage fait par ordre du Roi à l'équateur, cet. par de la CONDAMINE Par. 1751. Justifications de plusieurs faits qui concernent les opérations des Académiciens à Pérou cet. par BOUGUER. Par. 1752. Supplément au Journal historique et au livre de la mesure des trois prem. degrés cet. par de la CONDAMINE. Par. 1752. Lettre dans laquelle on discute divers points d'astronomie cet. und Réponse à la Lettre de Mr. Bouguer. Par. 1754. Vergl. v. Zach in Mon. Cor. XXVI. 39 ff.

2 Eigentlich hätte der gelehrte schwedische Astronom CELSIUS diese Messung dirigiren sollen, allein MONTUCLA IV. 149. sagt: MAUPERTUIS étoit agréable, il faisoit des chansons, il jouoit de la guitare, et cela lui aida à obtenir la commission qu'il demandoit.



ses, welcher durch die Stadt fließt, und fanden durch Messung der Entfernung beider bestimmten Punkte die Größe eines Grades unter dem Polarkreise = 57437 Toisen. Aus einer Vergleichung desselben mit der Größe eines Grades zwischen Paris und Amiens = 57060 ergab sich evident, daß die Erde ein an den Polen abgeplattetes elliptisches Sphäroid seyn müsse<sup>1</sup>. Eine Vergleichung mit der Länge eines Grades unter dem Aequator nach BOUGUER = 56753 Toisen bestätigte dieses Resultat noch auffallender. Gleich nach der Beendigung dieser Operationen verbesserten CASSINI DE THURY, der Großsohn des DOMINICUS, und LACAILLE im J. 1740 die früheren Messungen von PICARD und den CASSINI's, entdeckten mehrere Fehler darin, welche zum Theil von ungleichen Toisen und den dadurch verursachten unrichtigen Bestimmungen der Standlinien herrührten. Hier-nach fanden sie die Länge eines Bogens unter 45° der Breite = 57012 Toisen, wodurch im Allgemeinen sowohl die Größe als auch die Gestalt der Erde bestimmt war.

Die bisher erwähnten Unternehmungen hatten allgemein ein so großes Aufsehen gemacht, daß man auch an andern Orten mit großen geodätischen Operationen Gradmessungen verband, oder absichtlich solche unternahm, von denen aber nur wenige ein brauchbares Resultat gegeben haben, weswegen eine kurze Erwähnung derselben genügen wird. Im Jahre 1750 ging LA CAILLE<sup>2</sup> nach dem Vorgebirge der guten Hoffnung, um die südlichen Sterne zu beobachten, und die Mondsparrallaxe zu bestimmen, benutzte aber zugleich eine geeignete Gegend zu einer Gradmessung um so mehr, als auf der südlichen Halbkugel noch keine solche vorgenommen war, und fand die Länge eines Grades unter 33° 18' 30" = 57037 Toisen, welches mit einer gleichförmigen Gestalt der Erde nicht übereinstimmt, und vielfach zur Unterstützung der Meinung einer Ungleichförmigkeit beider Halbkugeln benutzt ist. Obgleich wir keine anderweitige Messungen auf der südlichen Hemisphäre besitzen, so haben doch andere Untersuchungen die Unzuverlässigkeit

---

1 La Figure de la terre déterminée par les observations de cet. par M. de MAUPERTUIS. Amst. 1738. 8. Mém. de l'Ac. 1737. p. 389. Journal d'un voyage au Nord. par M. l'Abbé OUTHIER. Par. 1744. 4. De observationibus pro figura terrae determinanda cet. Auct. CELSIO Ups. 1738. 4.

2 Mém. de l'Ac. 1751. p. 435.

dieser Gradmessung genügend dargethan, welche sich ausserdem aus der zu kurzen aufgewandten Zeit von etwa zwei Monaten und der nicht hinlänglichen Feinheit der gebrauchten Instrumente genugsam erklären lässt<sup>1</sup>. Der Pabst BENEDICT XIV. liess bei der Ausmessung des Kirchenstaates durch LE MAIRE und BOSCOVICH gleichfalls 1751 bis 53 zwischen *Rom* und *Rimini* eine Messung von fast zwei Graden unter  $43^{\circ}$  N. B. vornehmen. Die Länge eines Grades wurde hiernach = 56973 Toisen gefunden<sup>2</sup>. Nach den neuesten Bestimmungen der Polhöhen von *Rom* und *Rimini* durch ORIANI, CONTI und CALABRELLI und nach späteren geodätischen Messungen kann das erhaltene Resultat auf die erforderliche Genauigkeit keine Ansprüche machen. Im Jahre 1768 maass der bekannte BECCARIA mit Hülfe des Canonicius CANONICA in den hierzu sehr geeigneten Ebenen bei *Turin* unter  $44^{\circ} 44'$  N. B. einen Grad, fand aber grosse Ungleichheiten bei der Annäherung an die Gebirge und seine Bestimmung der Länge des Grades = 57024 Toisen ist also hiernach und nach späteren prüfenden Messungen nicht zuverlässig genug<sup>3</sup>. Sehr ausgedehnte Messungen stellte LIEBIGANIG an, von *Sobieschitz* nach *Warasdin*, von *Sobieschitz* und *Brün* nach *Wien*, von *Wien* nach *Grätz* und von *Grätz* nach *Warasdin*, bestimmte hiernach die Länge eines Grades unter  $48^{\circ} 43'$  N. B. zu 57086 Toisen, und unter  $45^{\circ} 57'$  N. B. zu 56881 Toisen<sup>4</sup>. Allein PASQUICH und andere haben die von ihm astronomisch bestimmten Punkte controlirt und so fehlerhaft gefunden dass seine Messungen hiernach ohne Werth sind<sup>5</sup>. Unter die minder brauchbaren Gradmessungen, welche aber nicht unbedeutendes geschichtliches Interesse haben, gehört die durch die Geometer in *China* unter der Leitung des Pa-

---

1 Mém. de l'Acad. 1751.

2 De litteraria expeditione per pontificiam dignitatem ad diutius duos meridiani gradus et ad corrigendam mappam geographicam cet. Romae 1755. 4. Franz. Voyage astronomique et géographique dans l'état de l'église cet. par les PP. LE MAIRE et BOSCOVICH. Par. 1770. 4.

3 S. Gradus Taurinensis. Tur. 1774. 4. Vergl. v. Zach in Mon. Cor. XXVII. 272.

4 Dimensio graduum merid. Viennensis et Hungarici. Viennae 1770. 4. Vergl. Phil. Tr. 1768. p. 15.

5 Mon. Cor. VIII. 507. IX. 32. 120.

ter THOMAS auf Befehl des Kaisers CAMBY und im Beiseyn eines Chinesischen Prinzen schon im Jahre 1702 bei *Peking* bewerkstelligte, deren Resultate aber wegen der Unbestimmtheit des dabei gebrauchten Mafses für uns gänzlich verloren sind<sup>1</sup>. Weit schätzbarer dagegen ist diejenige, welche 1790 in Ostindien durch *Reuben Burrow* mit grossem Fleisse, aber sehr mangelhaften Instrumenten bewerkstellt, und nach seinem Tode durch seinen Gehülften DALBY bekannt gemacht wurde. Er fand die Länge eines Grades unter  $23^{\circ} 18' \text{ N. B.} = 56725,3$  Toisen<sup>2</sup>. Endlich kann noch NOUET's Nachricht von seiner Gradmessung in Aegypten erwähnt werden, wonach ein Grad der Breite daselbst  $= 56880$  Toisen gefunden wurde<sup>3</sup>.

Unter allen bisher erwähnten Messungen von Breitengraden kann nur die eine unter dem Aequator zur Bestimmung der Grösse und Gestalt der Erde benutzt werden<sup>4</sup>. Für ihre grössere Genauigkeit bürgen die lange Zeit und grosse Sorgfalt, welche darauf verwandt wurden, desgleichen der Umstand, daß wirkliche Fehler ohne Zweifel durch die erwähnten Streitschriften zwischen BOUGUER und de la CONDAMINE aufgedeckt worden wären, welche auch allerdings manche in ihrem Vertrauen auf die Zuverlässigkeit der ganzen Operation wankend machten, im Ganzen aber mehr zum Vorthelle als zum Nachtheile derselben entscheiden. Beide Gelehrte haben sich nämlich keine verschuldete oder unverschuldete Fehler vorgeworfen, sondern sie suchten nur gegenseitig ein jeder das Verdienst des andern zu schmälern, um das eigene in ein desto helleres Licht zu stellen. BOUGUER und CONDAMINE bestimmten zuerst den Unterschied der Breite von *Tarqui* und *Cotchesqui* zu  $3^{\circ} 7' 1''$ , maassen dann den Bogen des Meridians zwischen diesen beiden Orten, und reducirten ihn auf den Spiegel des Meeres. BOUGUER brachte hernach für die Länge eines Grades unter dem Aequator 56753 Toisen heraus, CONDAMINE aber nach seiner Berechnung 56750. GODIX und die beiden Spanier dagegen stellten eine ähnliche

1 Mon. Cor. I. 589. X. 522.

2 A short account of the late Mr. REUBEN BURROW's Measurement of a degree of Longitude and another of Latitude near the tropic in Bengal cet. by J. DALBY. Lond. 1796. Mon. Cor. XII. 488.

3 Phil. Mag. XII. 208.

4 Vergl. Th. Grenus in Mon. Cor. XIII. 398. XVI. 238. v. Zach ebend. XXVI. 39.



Messung zu *Cuenza* und *Mira* an, und erhielten als Resultat aus der ganzen gemessenen GröÙe von  $3^{\circ} 26' 52''$  die Länge eines Grades unter dem Aequator = 56768 Toisen. Mag man nun hierin zwei Resultate oder mit MONTUCLA<sup>1</sup> drei annehmen, so beweiset auf allen Fall die sehr genaue Uebereinstimmung die Zuverlässigkeit der gefundenen Bestimmung. Durch spätere Correctionen, insbesondere der Ausdehnung der gebrauchten Meßstangen durch die Wärme ist die GröÙe desselben auf 56731,7 Toisen festgesetzt<sup>2</sup>.

Zu den genaueren Messungen gehört ferner diejenige, welche ein Engländer und ein Americaner MASON und DIXON in den weiten Ebenen PENNSYLVANIENS 1764 bewerkstelligten. Die beiden astronomisch bestimmten Punkte lagen unter  $38^{\circ} 27' 34''$  und unter  $39^{\circ} 56' 19''$ , hatten also einen Abstand von  $1^{\circ} 28' 45''$ , und die ganze zwischenliegende Strecke wurde sorgfältig mit der Kette gemessen. Es war indeß nicht möglich, hierbei stets der Richtung des Meridians zu folgen, sondern nachdem dieses auf einer Strecke von 104988,4 engl. F. geschehen war, mußte für den Rest von 434011,6 engl. Fuß des Terrains wegen einer Neigung gegen die gerade Richtung des Meridians von  $3^{\circ} 43' 30''$  gewählt werden. BIOT<sup>3</sup> hat die Correction berechnet, welche deswegen für diese Länge erforderlich ist, und danach beträgt dann der ganze zwischenliegende Bogen 538077,94 engl. F., welches für einen Breitengrad unter  $39^{\circ} 11' 56'',5$  N. B. nach gehöriger Reduction 56888 Toisen giebt<sup>4</sup>.

Außer diesen beiden, so eben näher betrachteten Gradmessungen giebt es noch vier andere aus der neuesten Zeit, nachdem die Erfahrung über alle bei solchen schwierigen Operationen zu beobachtende Vorsichtsmaßregeln genügende Aufklärung gegeben hatte, und durch die Fortschritte der Technik die dabei gebrauchten Instrumente auf einen sehr hohen, wenn man nicht sagen will, den höchsten Grad der Vollendung gebracht waren. Die kleinste von diesen, aber deswegen nicht minder wichtige und schwierige, ist die neue nordische unter dem Polarkreise. Eine genaue Revision der Bestimmungen

---

1 Hist. des Math. IV. 156.

2 Von Zach in Mon. Cor. XXVI. 39.

3 Traité élémentaire d'Astronomie phys. I. 426.

4 Biot a. a. O. I. 148.

MAUPERTUIS's, hauptsächlich der Correctionen bei den gebrauchten Meßstangen wegen der Temperatur, ergaben nämlich, daß die zur Berechnung der Abplattung des Erdsphäroid's so wichtige Bestimmung der Länge eines Grades unter dem Polarkreise der nöthigen Genauigkeit ermangele. Auf den Antrieb von MELANDERHJELM wurden daher 1801 bis 3 die jungen Geometer SWANBERG, OFVERBOM, PALANDER und HOLMQUIST dorthin gesandt, welche durch Anstrengung und Beharrlichkeit die großen obwaltenden Schwierigkeiten glücklich überwandten, und von 1801 bis 1803 diese Messung mit großer Sorgfalt wiederholten, wofür SWANBERG den von LA LANDE ausgesetzten astronomischen Preis erhielt<sup>1</sup>. Die ganze Operation ist in allen ihren speciellen Theilen genau beschrieben<sup>2</sup>, und hierdurch war es möglich, auch nachher die erforderlichen Correctionen wegen der so schwierigen Bestimmung der Ausdehnung und Zusammenziehung der gebrauchten Meßstangen durch die ungleiche Temperatur vorzunehmen, wonach dann die Größe des Grades daselbst = 57209,28 Toisen<sup>3</sup> angenommen wird.

In England hatte schon der General ROY eine ausnehmend vollständige und zugleich sehr genaue, weit ausgedehnte, Triangulirung vorgenommen<sup>4</sup>, wodurch die Längen der Grade unter verschiedenen Breiten gefunden werden können; die eigentliche Gradmessung mit möglichster Genauigkeit und vermittelt der vollendetsten Instrumente geschah durch MUDGE von *Dun-nose* auf der Insel *Weight* unter  $50^{\circ} 37' 8''$  an bis *Clifton* unter  $53^{\circ} 27' 31''$ . Sie hat in allen späteren Prüfungen bestens bestanden, liefert aber als höchst unerwartete Resultate, wenn man sie unter sich vergleicht, die Länge eines Grades unter  $51^{\circ} 2' 54'' = 57127,65$  T. und unter  $52^{\circ} 50' 29'',8 = 57017,06$  T. im Mittel unter  $52^{\circ} 2' 19'',8$  dieselbe = 57069,8 Toisen<sup>5</sup>.

Eine der größten und wichtigsten Gradmessungen ist diejenige, welche der Major LAMBTON in Ostindien 1802 ange-

1 Mém. de l'Inst. IX. 230.

2 SWANBERG exposition des opérations faites en Laponie pour la détermination d'un arc du méridien cet. Stockh. 1805.

3 Vergl. MELANDERHJELM in v. Zach Mon. Cor. I. 372. II. 250. VII. 561. XII. 421. bis XIV. 327. Journ. de Ph. LVI. 400.

4 Phil. Trans. LXXX. 111.

5 Phil. Tr. 1803. p. 383. Vergl. Mon. Cor. XXIII. 241. XXV. 497.

stellt hat. Zuerst maß derselbe von *Trivandeporum* unter  $11^{\circ} 44' 52'',6$  bis *Paudrés* unter  $13^{\circ} 19' 49''$ , und fand hiernach die Länge eines Breitengrades unter  $12^{\circ} 32' 20'',8 = 56763$  Toisen<sup>1</sup>. Späterhin hat eben derselbe diese Messung noch weiter ausgedehnt, nämlich von  $8^{\circ} 9' 38'',4$  bis  $18^{\circ} 3' 23'',6$  und die Länge der Grade unter  $9^{\circ} 34' 44''$  N. B. = 60472,83 engl. Fathoms oder 56760,8 T.; unter  $12^{\circ} 2' 55'' = 60487,56$  Fathoms oder 56774,6 T. und unter  $16^{\circ} 34' 42'' = 60512,78$  Fathoms oder 56798,4 Toisen gefunden<sup>2</sup>. LAMBTON wurde indeß später durch die Bemerkungen des Kapitain KATER auf einige mögliche Fehler aufmerksam gemacht<sup>3</sup>, unternahm daher eine nochmalige Revision der ganzen Messung, corrigirte insbesondere die zum Messen der Standlinie gebrauchten Stangen rücksichtlich ihrer Ausdehnung durch Wärme, und reducirte sie auf schärfer bestimmte Normalmaße, wonach er dann folgende corrigirte Werthe erhielt<sup>4</sup>:

N. B.	1 Grad in Fathoms	in Toisen
$9^{\circ} 34' 44''$	— 60477,09	— 56746,50
$13 - 2 55$	— 60490,31	— 56757,63
$16 34 42$	— 60511,65	— 56777,63

Nur eine einzige Gradmessung hat die eben genannte an Umfang übertroffen, nämlich die neue französische. Der Wunsch, ein von Frankreich vorzugsweise stets behandeltes Problem durch die ansgedehnteste Operation zur endlichen Entscheidung zu bringen, das Bestreben, die frühere Messung in Frankreich gründlich zu revidiren, insbesondere aber für die neue große Republik ein ewig unveränderliches Normalmaß zu erhalten, welches nur mit der Erde zugleich untergehen könnte, veranlaßte im Jahre 1792 den Entschluß, die stets denkwürdige und wahrhaft ungeheure Messung eines Meridians durch ganz Frankreich vorzunehmen, um hieraus die Länge eines ganzen Quadranten zu berechnen, und den zehnmillionsten Theil desselben unter dem Namen *Meter* als Normalmaß einzuführen.

Dafs der Entschluß hierzu gefaßt und die Ausführung des-

1 Asiat. Reas. VIII. ausführl. ausgezogen in Bibl. Brit. XXXVII. 161. 245.

2 As. Reas. XIII. Im Auszuge in Phil. Tr. 1813, II. p. 486.

3 Phil. Tr. 1821.

4 Phil. Trans. 1823. I. 27.



selben glücklich beendigt wurde zu einer Zeit, als die Schreckensscenen der Revolution kaum beendigt waren, keine bleibend consolidirte Regierung den Staat lenkte und zahlreiche feindliche Heere von den Grenzen abgehalten werden mußten, grenzt an das Unglaubliche, und wird für immer zum Beweise dienen, was diese Nation an und für sich und durch eigenen Impuls zu leisten vermag. BORDA schlug vor, die von ihm aufs Neue empfohlenen Repetitionskreise hierbei anzuwenden, und die beiden berühmten Geometer MECHAIN und DELAMBRE wurden beauftragt, das Unternehmen in Ausführung zu bringen<sup>1</sup>. Die Messung des nördlichen Bogens von *Rodez* bis *Dünkirchen* geschah durch DE LAMBRE, und wurde zuerst beendigt, den südlichen Bogen dagegen von *Rodez* bis *Barcellona* maß MECHAIN. Zwei Standlinien wurden gemessen, die eine bei *Melun* 6075,9 Tois. lang als Grundlage der ganzen Messung, die andere bei *Perpignan*, 6006,25 T. lang, als Controle. Die Messung geschah mit 4 Stangen von Platin, unter der Aufsicht von DE BORDA durch LENOIR mit größter Sorgfalt gearbeitet, mit einer parallel aufliegenden Stange Kupfer, um aus der ungleichen Ausdehnung der Metalle die Temperatur und zugleich die absolute Ausdehnung der ganzen Stangen zu finden<sup>2</sup>, insbesondere aber wurde die Normalstange No. 1 sorgfältig mit der *Toise von Peru* und nachher auch mit der durch MAUPERTUIS gebrauchten verglichen, um vollkommene Uebereinstimmung in diese drei Hauptmessungen zu bringen. Die äußersten Punkte des ganzen gemessenen Bogens waren *Dünkirchen* unter  $51^{\circ} 2' 10'',5$  und der Thurm von *Montjoux* bei *Barcellona* unter  $41^{\circ} 21' 44'',8$ , mithin betrug die ganze Länge desselben  $9^{\circ} 40' 25'',7$  und wurde = 1275792,36 Meters gefunden<sup>3</sup>. Die Mitte desselben lag unter  $49^{\circ} 11' 58''$ , und um diese genau unter  $45^{\circ}$ , die Mitte des Quadranten, zu bringen, wünschte MECHAIN die Messung bis nach den Balearischen Inseln auszudehnen. Er selbst erlebte dieses aber nicht, sondern starb an den Folgen einer Verwundung, des Grams über die Lage seines Vaterlandes und der Hauptstadt, desgleichen zu großer Anstrengungen in jenen ungesunden Gegenden. Das Nationalinstitut

---

1 *Connaissance des Temps*, an X.

2 Vergl. Th. I. S. 579.

3 *Montucla*, IV. 166.

übertrug daher im Jahre 1806 den hierdurch und auch nachher berühmt gewordenen, noch lebenden Gelehrten BIOT und ARAGO die Ausführung dieser höchst schwierigen Messung<sup>1</sup>. Vom Berge *Mongo* in Spanien konnte die Insel *Formentera*, der äußerste Punct des gemessenen ganzen Bogens nur eben als eine kleine Insel gesehen werden. Signale auf beiden Puncten waren bei Tage nicht wahrnehmbar, denn die eine Seite des gemessenen Dreiecks betrug 160008 Meters<sup>2</sup>, und es mußten daher Lampen mit Reverberen des Nachts angezündet werden, welche lange nicht wahrgenommen wurden, bis man darauf verfiel, bei Tage schon die Fernröhre dahin zu richten, wo man dieselben zu erwarten hatte, worauf sie dann des Nachts als kleine Fixsterne sichtbar wurden. Der ganze Bogen von *Dünkirchen* nach der genauesten Bestimmung unter  $51^{\circ} 2' 9'',56$  bis *Formentera* unter  $38^{\circ} 39' 56'',11$  beträgt also  $12^{\circ} 22' 13'',44$  und hat eine Länge von 705188,8 Toisen, dessen Mitte unter  $44^{\circ} 51' 2'',83$  fällt<sup>3</sup>.

In diesem Augenblicke sind einige Gradmessungen entweder beschlossen oder zum Theil wirklich schon vollführt, deren Resultate mir noch nicht bekannt sind. Dahin gehört eine schon weit gediehene Messung in Rußland und Finnland durch STRUVE<sup>4</sup>, WALBECK und ARGELANDER, die große geodätische Operation in *Schwaben* durch VON BOHNENBERGER, die Messung in *Holstein* durch SCHUMACHER und insbesondere diejenige in *Niedersachsen*, welche den berühmten Astronomen GAUSS schon einige Sommer hindurch beschäftigt hat.

Die Uebersicht der hier mitgetheilten verschiedenen Gradmessungen muß zu der Ueberzeugung führen, daß es von je-

1 Einen Auszug aus dem Mémoir über diese Messung, s. in Bibl. Brit. XLIII. 43 ff.

2 Biot. Ast. phys. I. 161.

3 Recueil d'observations géodésiques, astronomiques et physiques cet. par MM. BIOT et ARAGO. Par. 1821. 4. Nach WALBECK in Diss. de forma et magnit. Telluris ex dim. arcibus meridiani definiendis, Aboae. 1819 sind die Breiten der Endpuncte  $38^{\circ} 39' 56'',11$  und  $51^{\circ} 28' 39'',56$ , also der zwischenliegende Bogen  $12^{\circ} 48' 43'',45$  und die Länge des ganzen Bogens 730431,3 Tois. Vergl. Delambre Astron. III. 566, Zeitschrift für Astron. von v. Lindenau und v. Bohnenberger. III. 74.

4 Schumacher Astron. Nachr. 1824. No. 32 u. 33.

her, so lange überhaupt wissenschaftliche Beschäftigungen in Achtung standen, an einem grossen Aufwande von Mühe und Kosten nicht gefehlt hat, um die Gestalt und Grösse der Erde mit völliger Schärfe aufzufinden. Indem aber diese Aufgabe nicht in sich absolut unauflösbar, selbst nicht einmal besonders schwer erscheinen kann, weil es nur auf die Ausmessung eines, wenn auch grossen, Körpers ankommt, so läßt sich mit Grunde erwarten, daß durch die genannten grossen und mit ausgezeichnete Sorgfalt ausgeführten Operationen die Gestalt der Erde uns vollkommen bekannt seyn müßte. Ist dieses nicht der Fall, wie eine nähere Prüfung bald ergeben wird, so müssen physische Hindernisse obwalten, welche auf die erhaltenen Resultate einen Einfluß haben, und durch die grösste Genauigkeit der Werkzeuge und Sorgfalt bei den Operationen des Messens nicht völlig beseitigt werden können.

Bei der Berechnung der durch die verschiedenen Messungen erhaltenen Resultate pflegt man von der Voraussetzung auszugehen, daß die Erde ein an den Polen abgeplattetes elliptisches Sphäroid (*ellipsoide de révolution*) sey, durch Umdrehung um die kleine Axe der Ellipse entstanden. Zu dieser Annahme berechtigen sowohl verschiedene theoretische Gründe, als insbesondere auch die vorläufige Uebersicht der Resultate aus den Messungen. Hiernach kommt also die ganze Aufgabe darauf zurück, aus der Krümmung des elliptischen Meridians, wie diese an verschiedenen Orten gefunden ist, das Verhältniß der beiden Axen zu finden. Es sind hierzu verschiedene Methoden der Berechnung in Vorschlag gebracht, welche im Wesentlichen darauf zurückkommen, die Meridiane als elliptische Bogen, deren halbe Axe  $AC = b$  und halber Durchmesser  $EC = a$  seyn mag, zu betrachten, und den Unterschied beider, desgleichen die absolute Länge eines derselben aus einzelnen gemessenen Graden nach den Eigenschaften der Ellipse zu bestimmen. Eine der leichtesten Methoden der Berechnung ist die durch MAUPERTUIS<sup>1</sup> angegebene, welche nachher durch L. EULER und nach diesem durch ROUMOVSKY<sup>2</sup> ausführlicher

1 Figure de la Terre. p. 147. Mém. de l'Acad. 1734. p. 93.

2 Nov. Act. Pet. XIII. 407. Eine dieser ähnliche Formel findet man in Phil. Tr. 1818, II. p. 498. eine hiervon verschiedene elegante Methode zeigt LITTROW in: Theoretische und praktische Astronomie. Wien 1821. II Vol. 8. I. 333.



dargestellt wurde. Sind hiernach die Längen der gemessenen Grade  $g$  und  $G$ , die ihnen zugehörigen geographischen Breiten  $\psi$  und  $\varphi$ , so ist der Unterschied beider Axen

$$\delta = \frac{G - g}{3(G \sin^2 \varphi - g \sin^2 \psi)}$$

welches, die große Axe als Einheit angenommen die Abplattung giebt.

Diese Formel wird für unsern Zweck genügen, um zu versuchen, wie genau die vorliegende Frage über die eigentliche Gestalt der Erde bisher durch die verschiedenen Messungen entschieden ist; denn die folgenden Betrachtungen werden ohnehin zeigen, daß nicht sowohl die Methode der Berechnung, als vielmehr die Unsicherheit der zum Grunde liegenden Größen eine noch immer herrschende Ungewißheit veranlaßt. In größter Allgemeinheit ist das Problem, aus gemessenen Meridiangraden die Gestalt der Erde zu bestimmen, durch LA PLACE untersucht<sup>1</sup>. Dieser nimmt die Gradmessungen in *Peru*, in dem *Cap*, in *Pensilvanien*, die *italienische*, die *neue französische* bis *Barcellona* und die *Oesterreichische* in Rechnung,

und findet danach die Abplattung  $= \frac{1}{277}$ . Wird die Berechnung so angestellt, daß die Summe der bei den Messungen begangenen Fehler  $= 0$  werde, so folgt aus allen diesen Messungen eine Abplattung von  $\frac{1}{312}$ . Die Messungen von *Dünkirchen* bis *Montjouy* für sich berechnet geben nach LA PLACE

eine Abplattung  $= \frac{1}{150,6}$ . allein er bemerkt dabei sogleich, daß diese Größe weder mit dem Gesetze der Schwere noch mit den Erscheinungen der Präcession und Nutation übereinstimme, welche keine größere Abplattung als  $\frac{1}{230}$  gestatten. Indem nun die bei der französischen Messung begangenen Fehler, wenn man aus derselben diesen Werth ableiten wollte, größer seyn müßten, als sie nach der Wahrscheinlichkeit bei so genauen Operationen seyn können, so vermuthet LA PLACE, daß die

---

1 Méc. cél. Liv. III. vorzüglich Chap. 4. u. 5.

Erde überhaupt in Folge ungleicher Dichtigkeit nicht regelmässig gekrümmt sey<sup>1</sup>.

Sehr ausführlich ist die Aufgabe, aus gemessenen Graden die Krümmung des Erdellipsoids zu finden, durch L. PUISSANT behandelt<sup>2</sup>, allein die Entwicklung der von ihm gegebenen Formel ist viel zu weitläufig, als dass sie eine Mittheilung gestattete. Indefs findet man daselbst keine Vergleichung aller oder mindestens der genaueren Gradmessungen, um hieraus die Abplattung zu bestimmen, sondern blofs diejenigen Berechnungen, welche sogleich nach der Beendigung des ersten Theils der grossen französischen Messung angestellt wurden, nämlich eine Vergleichung dieser letzteren und der peruanischen, wor-

aus die Abplattung  $= \frac{1}{334,29}$  oder schlechtweg  $= \frac{1}{334}$  gefunden ist<sup>3</sup>.

DELAMBRE unterwarf indess sowohl die peruanische Messung als auch die französische von *Dünkirchen* bis *Barcelona* einer genauen Revision, und erhielt dann aus der Ver-

gleichung dieser beiden Bogen eine Abplattung von  $\frac{1}{308,6}$ ,

statt dessen PUISSANT durch Verbesserung eines kleinen Rechnungsfehlers  $\frac{1}{309,6}$  findet<sup>4</sup>. Dieses Resultat stimmt ziemlich

genau mit demjenigen überein, was LE GENDRE<sup>5</sup> aus der Vergleichung des Grades in *Peru* und des in *Frankreich* von *Dünkirchen* bis *Paris* gemessenen fand, nämlich dass die Abplat-

tung  $\frac{1}{305}$  betrage.

Eine ausführliche Abhandlung über die Bestimmung der Gestalt des Erdsphäroids aus Gradmessungen nebst einer Vergleichung mit demjenigen, was Präcession, Nutation und Monds-

1 a. a. O. Chap. 5. §. 41.

2 *Traité de géodésie, ou exposition des méthodes trigonométriques et astronomiques*, cet. 2me ed. Paris 1819. II vol. 4. I. ch. XII. u. XIII. p. 254. ff. Eine kurze und elegante Methode von ebendemselben findet man in Férussac *Bullet. des Sciences Math.* cet. 1825. Fév. p. 74.

3 *Base du Système métrique*. Par. III vol. 4. Vergl. *Mém. de l'Inst.* II. 43.

4 *Base Métrique*. III. 112. Puissant a. a. O. 278.

5 *Mém. de l'Ac.* 1789. p. 422.

gleichungen geben, hat VON LINDENAU mitgetheilt<sup>1</sup>. Er legt hierbei die von LA PLACE gewählte Methode zum Grunde, wonach vorausgesetzt wird, daß bei einem regelmässigen elliptischen Sphäroide die Zunahmen der Meridiangrade den Quadraten der Sinus der Breite proportional sind, wonach also die allgemeine Gleichung für irgend einen Meridiangrad wird:

$$z + y \sin.^2 \text{ lat.} = M^\circ.$$

die durch VON LINDENAU in Rechnung genommenen Messungen sind die *Peruanische*, die beiden *Ostindischen* von R. BROW und die erste von LAMBTON, die in *Pensilvanien, Italien, Frankreich, Oesterreich, England* und *Lappland* ausgeführten. Mit LA PLACE's Berechnung verglichen, läßt er also die auf dem *Cap* weg, und führt dagegen die beiden Ostindischen, die Englische und die Lappländische ein. Aus allen vereinigt findet er unter der angegebenen Voraussetzung

$$y = 563,72 ; z = 56723,83 \text{ Tois.}$$

folglich  $M^\circ = 56723,83 + 563,72 \sin.^2 \text{ lat.}$  woraus die Excentricität  $= 0,006571$  und die Abplattung  $= \frac{1}{304}$  mit nicht

unbedeutenden Abweichungen der einzelnen Grössen von diesem mittleren Werthe aus allen, folgt<sup>2</sup>. Werden z. B. die drei zuverlässigsten neueren Messungen, die französische, die englische und die nordische mit einander nach der nämlichen Methode berechnet, so findet v. LINDENAU die Abplattung  $= \frac{1}{380}$

die beiden americanischen dagegen geben gar  $\frac{1}{500}$ . Aus der

französischen für sich findet v. LINDENAU  $\frac{1}{155}$ , welches von dem

durch LA PLACE gefundenen  $= \frac{1}{150}$  und von LE GENDRE  $= \frac{1}{148}$

nicht merklich abweicht<sup>3</sup>. Das auffallendste Resultat giebt aber

1 Mon. Cor. XIV. 113. 309.

2 Nach der bei der Berechnung durch v. LINDENAU zum Grunde liegenden Grösse beträgt ein Grad unter dem Aequator 56753,5 Tois. also mit BOUGUER's Angabe genau übereinstimmend. Nach den von andern angebrachten Correctionen ist derselbe kleiner.

3 Eben dieses letztere Resultat erhält PUISSANT. S. Traité de Géodésie. II. 248. Später in Cor. astron. par le Baron de Zach. vol. 1 cah. 2 findet v. LINDENAU aus den Graden in Peru, Asien, Frank-



die *englische Gradmessung*, welche mit so außerordentlicher Genauigkeit angestellt ist, daß sie vorzugsweise zur Entscheidung der untersuchten Frage dienen müßte. Die Resultate derselben sind gleichfalls durch v. LINDEBAU zuerst nach der Methode der kleinsten Quadratsummen berechnet<sup>1</sup>, und nachher hat ebenderselbe die ganze Operation in allen ihren einzelnen Theilen untersucht, und folgende Werthe der einzelnen Gradlängen erhalten<sup>2</sup>:

Namen der Orte	Mittlere Breite	Länge eines Grades
Arbury-Hill — Clifton	52° 50' 29",9	57016,7 Tois.
Blenheim — Clifton	52 38 59,7	57020,1 —
Greenwich — Clifton	52 28 5,6	57043,6 —
Dunnose — Clifton	52 2 19,9	57069,8 —
Arbury-Hill — Greenwich	51 51 3,9	57095,2 —
Dunnose — Arbury-Hill	51 25 18,2	57108,9 —
Blenheim — Dunnose	51 13 48,1	57134,1 —
Dunnose — Greenwich	51 2 53,9	57108,2 —

Eine Vergleichung dieser Größen unter sich giebt als höchst anomales Resultat eine Aequatorialabplattung von  $\frac{1}{55}$ , welches mit einer Zusammenstellung aller übrigen Messungen eben so wenig als mit einer Verbindung irgend einer derselben mit dieser englischen vereinbar ist. Namentlich giebt ein Grad in Frankreich unter 45° N. B. = 57007,7 T. mit dem mittleren Werthe aus der englischen Gradmessung unter 52° 2' 20" = 57069,8 T. eine Abplattung von  $\frac{1}{334}$ . Indem aber die erwähnten Anomalien unmöglich aus Beobachtungsfehlern erklärlich sind, so folgerte MUDGE<sup>3</sup>, daß das Bleiloth als Folge irregulärer Anziehungen der Erde eine Ablenkung nach Süden erhalten haben müsse, indem schon NEWTON<sup>4</sup> bewiesen habe, daß

reich, England und Schweden den mittleren Grad = 57001,7 Tois. und die Abplattung =  $\frac{1}{318}$ .

<sup>1</sup> Mon. Cor. XIV. 138.

<sup>2</sup> Mon. Cor. XXVI. 109.

<sup>3</sup> Phil. Tr. 1803. II.

<sup>4</sup> Phil. nat. pr. math. III. prop. 20.

ungleiche Dichtigkeiten der Erdschichten eine Ablenkung des Lothes zu bewirken geeignet seyen. Eben diese Ansicht hegt v. LINDENAU, und folgert hieraus, daß Gradmessungen überhaupt zur Bestimmung der Gestalt unserer Erde unzureichend sind, wenn wir nicht annehmen wollen, daß dieselbe ein unregelmäßiger Körper sey. Anderer Meinung hierüber ist RODRIGUEZ<sup>1</sup>. Zwar findet er allerdings das durch MUDGE erhaltene Resultat höchst auffallend, gelangt aber zu etwas andern Werthen durch eine neue Berechnung nach DE LAMBRE's Formeln. Hierbei ist ihm das Verhältniß<sup>2</sup> des englischen Fusses zum französischen = 4: 4,263, und wenn hiernach der ganze gemessene Bogen reducirt wird, so beträgt die Länge eines in der Mitte desselben liegenden Grades unter 52° 2' 20" N. B. = 57073,74 Toisen oder 60826,34 Fathoms bei 16°  $\frac{2}{3}$  C. und ebenso eines Grades am südlichsten Ende unter 51° 25' 21" = 57068,41 Toisen, am nördlichsten Ende aber unter 52° 50' 32" = 57080,7 Toisen, welches mit der Theorie weit besser übereinstimmt. Den Fehler, welchen MUDGE begangen haben soll, sucht RODRIGUEZ in unrichtigen Bestimmungen der Polhöhe ohngefähr in der Mitte des ganzen gemessenen Bogens, und schätzt ihn auf etwa 5", indem übrigens die Messung im Ganzen mit der Berechnung nach der angenommenen Abplattung =  $\frac{1}{306}$  bis auf die Differenz von 1",38 übereinstimmt. Eben deswegen ist er nicht geneigt, der Vermuthung MUDGE's beizutreten, wonach eine Ablenkung des Lothes jene widersprechenden Resultate hervorgebracht haben soll. — Alle solche willkürliche Aenderungen aber, um die Messungen einer angenommenen Hypothese anzupassen, können den unbefangenen Forscher nicht befriedigen.

Eben diejenigen Grade, welche v. LINDENAU in Rechnung genommen hat, sind auch durch v. BOHNENBERGER dazu angewandt, um das Verhältniß zwischen Axe und Durchmesser des elliptischen Erdsphäroids zu finden<sup>3</sup>. Indem aber die von ihm gebrauchte Formel mit andern Bestimmungen von Di-

1 Phil. Trans. 1812. p. 321. Vergl. einen Auszug in Con. des Tems 1816. p. 256.

2 Dieses ist bis auf eine geringe Kleinigkeit richtig. Vergl. Maß.

3 Astronomie. 187. ff.

mensionen auf der Oberfläche der Erde zusammenhängt, wovon ich später Gebrauch machen werde, so wird es am besten seyn, Folgendes vorzuschicken.

Wird, wie oben geschehen ist, der halbe Durchmesser der ellipsoidisch angenommenen Erde  $= a$ , die halbe Axe  $= b$  und  $\frac{a^2 - b^2}{a^2} = e^2$  gesetzt; der halbe Parameter der großen Axe  $= p$ , die Normale  $= N$  genannt, so ist für einen elliptischen Erdmeridian nach den Eigenschaften der Ellipse

$$N^2 = \frac{p^2}{1 - e^2 \sin^2 \text{lat.}}$$

Es verhält sich aber der Krümmungshalbmesser der Ellipse für den Punct der Normale zu dieser Normale wie  $N^2 : p^2$ ; und wenn man also diesen Krümmungshalbmesser durch  $R$  bezeichnet, so ist

$$R = \frac{N^2}{p^2} \times N = \frac{p}{(1 - e^2 \sin^2 \text{lat.})^{\frac{3}{2}}}$$

Da sich aber so kleine Bogen wie die Krümmungshalbmesser verhalten, so ist für die den Polhöhen  $\varphi$  und  $\psi$  zugehörigen Gradbogen  $g$  und  $G$

$$\begin{aligned} g : G &= \frac{p}{(1 - e^2 \sin^2 \varphi)^{\frac{3}{2}}} : \frac{p}{(1 - e^2 \sin^2 \psi)^{\frac{3}{2}}} \\ &= (1 - e^2 \sin^2 \psi)^{\frac{3}{2}} : (1 - e^2 \sin^2 \varphi)^{\frac{3}{2}} \\ g^{\frac{2}{3}} : G^{\frac{2}{3}} &= 1 - e^2 \sin^2 \psi : 1 - e^2 \sin^2 \varphi \end{aligned}$$

Es ist also

$$G^{\frac{2}{3}} - G^{\frac{2}{3}} e^2 \sin^2 \psi = g^{\frac{2}{3}} - g^{\frac{2}{3}} e^2 \sin^2 \varphi$$

$$\text{woraus 1) } e^2 = \frac{G^{\frac{2}{3}} - g^{\frac{2}{3}}}{G^{\frac{2}{3}} \sin^2 \psi - g^{\frac{2}{3}} \sin^2 \varphi}.$$

Ist hieraus  $e^2$  gefunden, so ist aus

$$e^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2} \text{ auch } \frac{b^2}{a^2} = 1 - e^2$$

und das Axenverhältniß  $b : a = \sqrt{1 - e^2} : 1$ , wodurch die Abplattung gefunden wird. Um mit gewöhnlichen Logarithmen von 7 Decimalstellen  $e^2$  noch genauer als durch die Formel No. 1 zu finden, setzt v. BOHNENBERGER



$$\frac{G-g}{3G} = D \text{ und } \frac{\sin. \varphi}{\sin. \psi} \left( \frac{g}{G} \right)^{\frac{1}{2}} = \cos. u.$$

in dieselbe, wonach dann

$$e^2 \sin.^2 \psi \sin.^2 u = 1 - (1 - 3D)^{\frac{2}{3}} \\ = 2D + D^2 + \frac{1}{2} D^3 + \dots$$

$$2) e^2 = \frac{2D}{\sin.^2 \psi \sin.^2 u} + \frac{D^2}{\sin.^2 \psi \sin.^2 u} + \frac{4D^3}{3(\sin.^2 \psi \sin.^2 u)} + \dots$$

wobei das dritte Glied schon füglich vernachlässigt werden kann.

Indem aber  $\frac{b^2}{a^2} = 1 - e^2$  also  $\frac{b}{a} = \sqrt{1 - e^2}$  ist, so giebt das letzte Glied in eine Reihe entwickelt

$$\frac{b}{a} = 1 - \frac{1}{2} e^2 - \frac{1}{2 \cdot 4} e^4 - \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6} e^6 - \dots$$

$$\text{also } \frac{a-b}{a} = \frac{1}{2} e^2 + \frac{1}{2 \cdot 4} e^4 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6} e^6 + \dots$$

Liegt der eine gemessene Grad unter dem Aequator, so ist seine Breite  $\varphi = 0$  und sein Krümmungshalbmesser  $R = p$ . Es ist aber  $g : G = p : R$ , folglich

$$3) G = \frac{gR}{(1 - e^2 \sin.^2 \psi)^{\frac{1}{2}}} \\ = g \left( 1 + \frac{1}{2} e^2 \sin.^2 \psi + \frac{3 \cdot 5}{2 \cdot 4} e^4 \sin.^4 \psi + \frac{3 \cdot 5 \cdot 7}{2 \cdot 4 \cdot 6} e^6 \sin.^6 \psi + \dots \right)$$

und umgekehrt

$$4) g = \frac{Gp}{R} = G (1 - e^2 \sin.^2 \psi)^{\frac{1}{2}} \\ = G \left( 1 - \frac{1}{2} e^2 \sin.^2 \psi + \frac{3 \cdot 1}{2 \cdot 4} e^4 \sin.^4 \psi + \frac{3 \cdot 1 \cdot 1}{2 \cdot 4 \cdot 6} e^6 \sin.^6 \psi + \dots \right)$$

woraus für einen gegebenen Werth von  $e$  aus jedem gemessenen Grade jeder andere berechnet werden kann.

Ehe indess überhaupt eine Berechnung der Abplattung angestellt werden kann, wird hauptsächlich erfordert, die Gradmessungen vorher genau zu prüfen, damit nicht durch unrichtige Grundbestimmungen falsche Resultate erhalten werden. Daß dieses indess einen weit größeren Aufwand von Zeit und Mühe

erfordere, auch auf eine weit umfassendere Arbeit führen würde, als hier am rechten Orte wäre, leidet keinen Zweifel, und es kann daher nur dasjenige mitgetheilt werden, was bishero von andern geschehen ist<sup>1</sup>. Aus diesem folgt aber, daß verschiedene Gradmessungen ganz ausgeschlossen werden müssen, und es bleiben daher nur etwa folgende für die Berechnung brauchbar.

1. Die *Peruanische*. Diese ist durch DELAMBRE<sup>2</sup> und VON ZACH<sup>3</sup> sehr genau revidirt, und hiernach ist die Länge eines Grades unter dem Aequator = 56731,7 Toisen.

2. Die drei *Ostindischen* nach der letzten Revision durch LAMBTON.

3. Die *französische*. Von dieser ließe sich allerdings bei dem großen, derselben gewidmeten Aufwande eine ganz vorzügliche Genauigkeit erwarten, und diese ist ihr auch wohl im Ganzen nicht abzusprechen. Es scheint ferner, als ob der geodätische Theil derselben keinen weiteren Zweifeln unterliegt, auch ist der südlichste Endpunct mit größter Schärfe bestimmt; allein BIOT, von welchem wir eben diese Bestimmung haben, sagt zugleich, daß er die Vergleichung des ganzen in Frankreich gemessenen Bogens, mit den Messungen in Indien, England und Lappland so lange versparen müsse, bis die vom Bureau des Longitudes beschlossene Verificirung der Polhöhe von Dünkirchen ausgeführt seyn würde<sup>4</sup>. Indels läßt sich nicht erwarten, daß diese Bestimmung bedeutend unrichtig seyn sollte, und da außerdem ein kleiner Fehler sich über den ganzen gemessenen Bogen ausdehnt, so kann hierdurch das Resultat nicht merkbar unrichtig werden. Wir müssen außerdem bei der Voraussetzung einer regelmäßigen Krümmung der Erdmeridiane, worauf die ganze Hypothese gebauet ist, annehmen, daß die

---

1 Eine der neuesten Arbeiten über diesen Gegenstand ist von TIMMERMAN'S: Diss. astron. math. de figura Terrae cet. Gandae 1822.  
 2. Darin sind allerdings elegante Formeln zur Berechnung mitgetheilt, allein bloß die älteren Messungen uncorrectirt aufgenommen, wonach denn die Abplattung aus Gradmessungen =  $\frac{1}{314}$  und aus Pendellängen =  $\frac{1}{320}$  gefunden wird.

2 Base metr. III. 112.

3 Mon. Cor. XXVI. 89.

4 Recueil d'Observations cet. p. 440.

nördlicheren Grade des ganzen Bogens den mittleren um ebensoviele übertreffen, als die südlicheren kleiner sind. Diesemnach fällt die Mitte des ganzen gemessenen Bogens in  $44^{\circ} 51' 2'',83$  und die Länge eines Grades unter dieser Breite beträgt gewiß mit großer Zuverlässigkeit 57006,14 Toisen.

4. Die *englische* Gradmessung kann zwar wegen des nachgewiesenen Widerspruches der erhaltenen Größen unter sich mit allen andern Messungen und mit der Theorie kein absolut zuverlässiges Resultat darbieten. Wenn man indess die große Genauigkeit derselben berücksichtigt, so verdient sie keineswegs ausgeschlossen zu werden, indem es bloß darauf ankommt, die Größe eines Grades unter der mittleren Polhöhe der ganzen Messung zu kennen, wobei sich dann die Fehler wenigstens zum Theil auf das Ganze vertheilen und dadurch geringer werden. Der Werth dieser Größe ist oben so angegeben, wie er aus der Messung unmittelbar abgeleitet wurde, und eben diesen giebt auch VON LINDENAU<sup>1</sup> als das Resultat seiner sehr genauen Berechnung an, nämlich die Länge eines Grades unter  $52^{\circ} 20''$  N. B. = 57069,8 Tois. Mit einer nur unbedeutenden Abweichung werden neuerdings<sup>2</sup> für einen Grad unter dieser Breite 60824,26 Fathoms oder 57071 Toisen angenommen.

5. Endlich darf auch die *neueste nordische* nicht bloß nicht ausgeschlossen werden, sondern sie ist vielmehr von vorzüglicher Wichtigkeit, theils weil sie die Größe eines Grades im hohen Norden angiebt, theils weil sie auf vorzügliche Genauigkeit nicht ganz ungegründete Ansprüche machen darf. Indess ist die Frage, wie groß ein Grad unter jener Breite wirklich sei. Nach den mir zu Gebote stehenden Hülfsmitteln, und ohne daß es aus den oben angegebenen Gründen hier zulässig ist, eine neue und vollständige Revision der Messung vorzunehmen, läßt sich darüber Folgendes sagen. Das durch MAUPERTUIS gefundene Resultat, wonach ein Grad unter  $66^{\circ} 19' 34''$  N. B. = 57422 Toisen betragen sollte, ist ganz unzulässig. Die schwedischen Geometer SWANBERG, OFVERBOM, PALANDER und HOLMQUIST dehnten die Messung noch bedeutend weiter aus, nämlich von Malörn unter  $65^{\circ} 31' 32'',14$  bis Pahtavara unter  $67^{\circ} 8' 51'',53$ . Die Amplitudo des ganzen gemessenen Bogens

1 Mon. Cor. XXVI, 130.

2 Phil. Tr. 1823. I. 27.



betrug daher  $1^{\circ} 37' 19'',39$ , wovon die Mitte unter  $66^{\circ} 20' 12''$  fällt, und nach MELANDERHJELM<sup>1</sup> 57209,28 Toisen beträgt, welche Gröſſe auch oben angenommen ist. BOHNENBERGER<sup>2</sup> nimmt bei seiner Berechnung nur 57188,42 T. an, von LINDENAU<sup>3</sup> aus SWANBERG's Bericht und nach einigen späteren Correctionen wegen der Temperatur der Meſstangen 57196,18 Tois., welche Bestimmung oben mitgetheilt ist. Nach LAMBTON's Berechnung beträgt die Gröſſe desselben 60955 Fathoms, welches reducirt<sup>4</sup> 57193,62 Toisen ausmacht<sup>5</sup>. Wenn ich indess in Ueberlegung ziehe, daſs früher ein Axenverhältniſs von 333 zu 334 sehr allgemein angenommen wurde, und man hierdurch geneigt seyn konnte, den Lappländischen Grad etwas kleiner zu finden, so scheint es mir am geeignetsten, die erste, aus der unmittelbaren Messung durch genaue Berechnung und mit Rücksicht auf die erforderlichen Correctionen gefundene Gröſſe beizubehalten, und hiernach also den Grad unter  $66^{\circ} 20' 12''$  N. B. zu 57209,28 Toisen anzunehmen. Eine Zusammenstellung dieser Gröſſen giebt dann folgende Uebersicht.

Beobachter	Nördliche Breiten			Länge eines Grades
BOUGUER u. CONDAMINE	0°	0'	0''	56731,70 Toisen
LAMBTON . . . a)	9°	34	44	56746,50
— b)	13	2	55	56757,63
— c)	16	34	42	56777,63
DELAMERE, MECHAIN	44	51	3	57006,14
BIOT, ARAGO				
MUDGE	52	2	20	57070,00
SWANBERG u. OFVERBOM	66	20	12	57209,00

Werden diese Gröſſen nach der bequemen, und für unsern Zweck genügenden Formel von MAUPERTUIS in Rechnung genommen, so geben sie folgende Werthe für die Abplattung des elliptischen Erdsphäroid's.

<sup>1</sup> Mon. Cor. VII. 566.

<sup>2</sup> Astronomie. S. 196.

<sup>3</sup> Mon. Cor. XIV. 131.

<sup>4</sup> Vergl. *Mafs*.

<sup>5</sup> Phil. Trans. 1823. I. 27.

Verglichene Grade		$\delta$	Abplattung
Peruanische und Ostindische a	—	0,00313954	$\frac{1}{318,5}$
— — — b	—	0,00298740	$\frac{1}{334,7}$
— — — c	—	0,00331220	$\frac{1}{301,9}$
— — Französische	—	0,00322630	$\frac{1}{309,9}$
— — Englische	—	0,00317870	$\frac{1}{314,6}$
— — Lappländische	—	0,00331506	$\frac{1}{301,6}$
Ostindische a und Französische	—	0,00323140	$\frac{1}{309,4}$
— — Englische	—	0,00318080	$\frac{1}{314,3}$
— — Lappländische	—	0,00332100	$\frac{1}{301,1}$
Ostindische b und Französische	—	0,00325350	$\frac{1}{307,3}$
— — Englische	—	0,00319568	$\frac{1}{312,9}$
— — Lappländische	—	0,00333607	$\frac{1}{299,7}$
Ostindische c und Französische	—	0,00320962	$\frac{1}{311,5}$
— — Englische	—	0,00315870	$\frac{1}{316,3}$
— — Lappländische	—	0,00331536	$\frac{1}{301,6}$
Französische und Englische	—	0,00298895	$\frac{1}{334,5}$
— — Lappländische	—	0,00344330	$\frac{1}{290,4}$
Englische und Lappländische	—	0,00370154	$\frac{1}{270,1}$
Mittel		0,00324973	$\frac{1}{307,7}$

Dieses mittlere Resultat stimmt ziemlich nahe mit demjenigen überein, welches die peruanische Messung mit der französischen giebt, und welches von DE LAMBRE und von v. ZACH gleich groß gefunden ist<sup>1</sup>. Eine Vergleichung der einzelnen Werthe unter einander zeigt, daß die englische Messung die größten Abweichungen von dem mittleren Resultate giebt, welche aber einander entgegengesetzt sich wieder compensiren, die aus der französischen und aus der lappländischen gefundene Abplattung kommt aber derjenigen am nächsten, welche die neuesten Pendelmessungen gegeben haben. Außerdem giebt die Zusammenstellung des zweiten Ostindischen Grades mit dem Peruanischen ein auffallend abweichendes Resultat. Es scheint mir weniger der Sache angemessen, diese Abweichung von einer unregelmäßigen Krümmung der Erde abzuleiten, als vielmehr einen Fehler in der Messung, namentlich in den Breitenbestimmungen beizulegen, weil dieser Grad gerade zwischen zwei sehr genau übereinstimmenden liegt. Werden aber die aus diesen Graden abgeleiteten Bestimmungen der Abplattung weglassen, so ist dieselbe nach dem mittleren Resultate  $= 0,00327931$

$$\text{oder} = \frac{1}{304,9}.$$

Bei der im Ganzen geringen Abweichung der Resultate aus genauen Messungen mit diesem mittleren Werthe wird es doch mindestens wahrscheinlich, daß unsere Erde ein regelmäßig gekrümmtes elliptisches Sphäroid (*ellipsoide de révolution*) sey, dessen Größe und Gestalt allerdings durch genaue Messungen an geeigneten Orten, vorzüglich in flachen Gegenden mit wenigstens sehr genäherter Genauigkeit bestimmt werden könnte.

Zum Beschlusse dieser Untersuchung möge es noch erlaubt seyn, das gefundene Resultat mit einigen von anderen erhaltenen zu vergleichen. RODRIGUEZ<sup>2</sup> findet aus einer Zusammenstellung der Gradmessungen am *Aequator*, in *Bengalen*, *Frankreich* und *Lappland* im Mittel  $= \frac{1}{312,5}$ . LAMPTON<sup>3</sup> erhielt

1 Mon. Cor. XXVI, 58. Vergl. La Place Méc. Cél. T. V. Liv. XI. p. 13.

2 Phil. Tr. 1812. 321. Bohnenberger und v. Lindenau Zeitschrift für Astron. III. 76.

3 Phil. Tr. 1818. II. 503.



anfänglich aus dem von ihm gemessenen Grade verglichen mit der Französischen Messung  $\frac{1}{309,5}$ , mit der Englischen  $\frac{1}{313,5}$

und mit der Schwedischen  $\frac{1}{307,9}$ ; wonach also die mittlere

Abplattung  $= \frac{1}{310,3}$  seyn würde. Nach einer späteren Revision und neuen Berechnung erhält ebenderselbe<sup>1</sup> folgende Resultate aus den drei angegebenen Bestimmungen seiner Messung in Bengalen:

mit der Französischen	$\frac{1}{310,07}$	$\frac{1}{309,64}$	$\frac{1}{313,73}$	Mittel	$\frac{1}{311,15}$
— — Englischen	$\frac{1}{310,3}$	$\frac{1}{309,94}$	$\frac{1}{313,7}$	—	$\frac{1}{311,32}$
— — Lappländischen	$\frac{1}{307,88}$	$\frac{1}{307,55}$	$\frac{1}{309,92}$	—	$\frac{1}{308,45}$

Das Mittel aus allen wäre dann  $\frac{1}{310,31}$ . Nach einer genauen Revision der Standlinien in Indien und England findet KATER<sup>2</sup> dagegen aus den beiden genauen *Indischen*, den *Französischen*, *Englischen* und *Lappländischen* mit einer geringen Abweichung der einzelnen Resultate im Mittel  $\frac{1}{305,32}$ , nämlich aus der Ver-

gleichung der drei genannten, unter  $9^{\circ} 34' 44''$  unter  $13^{\circ} 2' 55''$  und unter  $16^{\circ} 34' 42''$  gemessenen Graden mit

dem Französischen	$= \frac{1}{304,64}$	$\frac{1}{305,55}$	$\frac{1}{313,77}$	Mittel	$\frac{1}{307,99}$
dem Englischen	$= \frac{1}{305,57}$	$\frac{1}{306,4}$	$\frac{1}{313,5}$	—	$\frac{1}{308,49}$
dem Lappländ.	$= \frac{1}{304,44}$	$\frac{1}{305,01}$	$\frac{1}{309,09}$	—	$\frac{1}{307,55}$

woraus als Mittel  $\frac{1}{307,55}$  folgt. Weil aber die drei letzten Resultate sämmtlich zu klein sind, so wird diese Messung als fehlerhaft betrachtet, und bei der grossen Uebereinstimmung der übrigen aus diesen das oben genannte Mittel als mit der Wahr-

1 Phil. Tr. 1813. I. 27.

2 Ibid. 1821. I. 94.

heit am genauesten übereinstimmend angenommen. Daß indess der gelehrte Geometer die Beobachtungen etwas corrigirt habe, um dieses, nach seiner Meinung richtige Resultat herauszubringen, scheint mir nicht zweifelhaft. WALBECK<sup>1</sup> endlich nimmt die *Peruanische*, die *französische*, die *beiden Ostindischen*, die *englische* und *neuere Lappländische* nach der Methode der kleinsten Quadrate in Rechnung, und findet die Länge eines mittleren Grades = 57009,76 Toisen, die Abplattung aber

$$= \frac{1}{302,78}.$$

Es ist im Vorstehenden die Gestalt der Erde und die Grösse ihrer Abplattung so angegeben, wie sie auf eine einfache Weise aus den Gradmessungen gefunden wird. LA PLACE, v. LINDENAU, v. BOHNENBERGER u. a. haben zugleich noch eine andere Methode gewählt, indem sie die Resultate der Gradmessungen zusammenstellen, dabei eine gewisse wahrscheinliche Abplattung zum Grunde legen, und hieraus bestimmen, wie groß die begangenen Fehler seyn müssen, wenn alle Messungen mit einer regelmäßigen Gestalt der Erde übereinstimmen sollen. Auch dieses hier zu zeigen, würde zu weit führen, und es wird daher genügen, nur im Allgemeinen das Resultat anzugeben, wonach die zuverlässigeren Messungen allerdings so genau mit der oben gefundenen Abplattung übereinstimmen, daß die Abweichungen füglich begangenen Fehlern oder örtlichen Anziehungen des Bleilochs beizumessen sind, und man also nicht gezwungen ist, der Erde eine unregelmäßige Gestalt beizulegen<sup>2</sup>. Inzwischen scheinen doch die bisherigen Gradmessungen nicht geeignet, die Frage über die Excentricität des elliptischen Erdsphäroid's genügend zu entscheiden. Dieses geht schon aus den großen Abweichungen hervor, welche die Zusammenstellungen der einzelnen Gradmessungen zeigen, und wenn sie sich gleich anscheinend zu dem angegebenen mittleren Resultate von  $\frac{1}{305}$  vereinigen lassen, so weiß man zugleich sehr wohl, daß eben diese Grösse oft aus andern bekannten Gründen gesucht und also auch gefunden wurde.

1 Diss. de forma et magnit. Telluris cet. Aboae 1819.

2 Vergl. Walbeck a. a. O. p. 7.

## B. Gestalt der Erde nach Längenmessungen.

Es ist wohl ohne Weiteres an sich klar, daß die Größe und Gestalt der Erde eben so gut auch durch Gradmessungen auf verschiedenen Parallelkreisen bestimmbar seyn müßte, wenn diese mit der erforderlichen Genauigkeit angestellt würden. Weil aber hierbei im Allgemeinen die nämlichen Schwierigkeiten zu überwinden sind, als bei den Messungen in den Meridianen, die scharfe Bestimmung des Längenunterschiedes der beiden Endpunkte solcher gemessenen Bogen aber ungleich schwieriger ist<sup>1</sup>, als die Bestimmung der Polhöhen bei gemessenen Breitengraden, so läßt sich hiervon noch weniger erwarten.

Die ersten mir bekannten Messungen von Längengraden sind die 1733 und 34 durch CASSINI und MARALDI ausgeführten. Sie maßen den Perpendikel auf dem Meridian von Paris westlich bis an die Grenze des Reiches, und fanden hieraus die Länge eines Grades in diesem Parallel = 36676 Toisen, also 1037 T. kleiner, als er bei der vollkommenen Kugelgestalt der Erde seyn mußte. Eben so wurde auch der östliche Perpendikel bis nach Straßburg gemessen, und die Länge eines Grades = 37745 Toisen, mithin 680 T. kleiner gefunden, als auf einer Kugel, woraus zwar im Allgemeinen die sphäroidische Gestalt der Erde folgte, allein der Unterschied beider gefundenen Größen läßt schon an sich nicht auf die erforderliche Genauigkeit dieser Messungen schließen. Eine dritte Messung dieser Art stellte CASSINI 1735 auf der Höhe von Brest an, und fand abermals die Abweichung von der Kugelgestalt bestätigt, allein aus dem hierbei erhaltenen Resultate folgte eine längliche Form der Erde, welches im Widerspruche mit den beiden früheren der älteren Meinung zur Unterstützung diente<sup>2</sup>. Die genaueste Messung von Längengraden ist vielleicht die im Jahre 1740 von CASSINI DE THURY und LACAILLE vorgenommene. Als Beobachtungspunkte wählten sie den Berg St. Victoire bei Aix und St. Clair bei Cette, und bestimmten den Längenunterschied durch die Beobachtung von Pulversignalen, welche auf dem Thurme Sta. Maria in einem kleinen Dorfe an der Rhone

<sup>1</sup> Vergl. *Länge, geographische.*

<sup>2</sup> Mém. de l'Ac. 1733. p. 389. 1734. p. 434. 1735. p. 403. u. 1736. p. 329.



zwischen beiden Stationen durch Abbrennen von 10  $\mathcal{Q}$ . Pulver gegeben wurden. Den Unterschied der Zeit fanden sie  $7' 33'',25$ , welches einer Längendifferenz von  $1^\circ 53' 19''$  zugehört, den terrestrischen Bogen zwischen beiden Stationen aber bestimmten sie vermittelst 6 Dreiecken und einer Basis von mehr als 9000 Toisen, in der Ebene bei Arles gemessen, zu 78663 Toisen, woraus ein Grad der Länge in dieser Breite = 41358 Toisen gefunden wurde, also 260 Toisen kürzer als auf der Kugel und über 500 T. kürzer, als er nach der Hypothese einer länglichten Gestalt der Erde seyn mußte<sup>1</sup>. Auch die ältere Nachricht über die ausgedehnten Messungen des Major LAMBTON in Ostindien enthält die Angabe eines unter  $12^\circ 32' 30''$  N. B. gemessenen Längengrades<sup>2</sup>, dessen Größe 57294 Tois. gefunden seyn soll. Weil diese Größe aber die aus den Messungen der Breitengrade gefundene um etwa 1000 Tois. übersteigt, so muß nothwendig irgend ein Fehler obwalten, welcher sie zur Bestimmung der Erdgestalt unbrauchbar macht, auch wird dieselbe in der späteren vollständigen Darstellung dieser bedeutenden Messungen nicht weiter erwähnt<sup>3</sup>. BURNOW verband mit seiner eben erwähnten Messung der Breitengrade gleichfalls eine der Längengrade, und fand einen solchen unter  $23^\circ 18' = 52534$  Toisen, welches allerdings mit anderweitigen genauen Bestimmungen recht gut übereinstimmt, als Mittel zur Berechnung der Erdgestalt aber der erforderlichen Genauigkeit und Zuverlässigkeit ermangelt.

Erst aus den neuesten Zeiten besitzen wir einige Messungen von Längengraden, welche nicht bloß mehr Vertrauen verdienen, sondern auch zur Bestimmung der Abplattung benutzt werden können. Mehrere Geometer und Astronomen haben gemeinschaftlich daran gearbeitet, nämlich hauptsächlich der Obrist BROUSSEAUD vom französischen Genie-Corps, welcher die geodätische Messung im Parallel von  $45^\circ 43' 12''$  zwischen den Meridianen von Marennes bei Royan und Genf vollendet hat, desgleichen die Astronomen NICOLLET und PICTET, wel-

1 CASSINI: la Méridienne de Paris vérifiée. Par. 1744. Suite des Mém. de l'Ac. 1740.

2 S. Asiatic Researches VIII. Vergl. de Lambro Astronomie théorique et pratique. Par. 1814. 3 Tom. 4. I. 525.

3 S. Phil. Tr. 1818. II.

che für diesen Theil des Ganzen die Längenbestimmungen besorgt haben. An diese Messung schließt sich der durch PLANA und CARLINI in Italien bis Padua gemessene Bogen an. Der erste, aus vier Theilen bestehende Bogen hat eine Länge von 565052,5 Metres bei einem Unterschiede der Länge von 1741",51 in Zeit, und giebt die Gröfse eines Längengrades = 77867,25 Metres, also mit dem Meridianbogen zwischen Greenwich und Formentera verglichen eine Abplattung von  $\frac{1}{271,31}$ . Wird der gemessene Bogen bis zum Meridiane von Mailand verlängert, so erhält der Längengrad 77862,66 Metres, und giebt eine Abplattung von  $\frac{1}{275,68}$ , und wenn er endlich mit der italienischen Messung von PLANA und CARLINI verbunden und bis Padua ausgedehnt wird, so erhält man die Länge des mittleren Längengrades = 77847 Metres und eine Abplattung von  $\frac{1}{292}$ . Es ist merkwürdig, daß hiernach die Abplattung ungleich größer erscheint, als sie aus den bei weitem meisten bisherigen Breitenmessungen gefunden ist, zugleich aber ist die Differenz der Resultate, welche bei so sorgfältigen Operationen dennoch zwischen  $\frac{1}{271,31}$  und  $\frac{1}{292}$  fällt, nicht eben geeignet, das Vertrauen auf diese Arten von Bestimmungen der Abplattung durch einzelne, auf der Oberfläche des Erdsphäroids gemessene Bogen zu befestigen<sup>1</sup>.

Um aus gemessenen Parallelen, verglichen mit bekannten Breitengraden, die Abplattung der Erde zu finden, dient folgende Formel von PUSSANT, wonach dieser die angegebene Excentricität gefunden hat<sup>2</sup>. Es bezeichnen  $\varphi$  und  $\psi$  die Breitengrade der äußersten Punkte des verglichenen Meridianbogens A, ferner sey P die Gröfse des im Parallel unter der Breite = H gemessenen Bogens B, endlich e die Excentricität und a der Halbmesser des Aequators,  $\pi$  aber der halbe Umkreis für den Halbmesser = 1; so ist

1 S. Puissant in Nouveau Bullet. des Sciences. 1825. Nov. p. 161.

2 Connaissance des Temps. 1827. p. 230.

$$A = (\varphi - \psi) \frac{a\pi}{180} \left[ 1 - e^2 \left( \frac{1}{4} + \frac{135}{\pi} \cdot \frac{\sin. (\varphi - \psi) \cos. (\varphi + \psi)}{\varphi - \psi} \right) \right] \\ - e^4 \left( \frac{3}{64} + \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{\sin. (\varphi - \psi) \cos. (\varphi + \psi)}{\varphi - \psi} \right) \\ - \frac{675}{32\pi} \cdot \frac{\sin. 2 (\varphi - \psi) \cos. 2 (\varphi + \psi)}{\varphi - \psi} \right)$$

$$B = \frac{Pa\pi}{180} \cos. H \left( 1 + \frac{1}{2} e^2 \sin.^2 H + \frac{1}{8} e^4 \sin.^4 H + \dots \right)$$

In beiden Formeln kann das zur vierten Potenz von e gehörige Glied füglich weggelassen werden. Dividirt man beide durch einander, und eliminirt auf diese Weise a, so findet man

$$e^2 = \frac{B(\varphi - \psi) - AP \cos. H}{B(\varphi - \psi) \left[ \frac{1}{4} + \frac{135}{\pi} \cdot \frac{\sin. (\varphi - \psi) \cos. (\varphi - \psi)}{\varphi - \psi} \right] + \frac{1}{2} AP \cos. H \sin.^2 H.}$$

### C. Gestalt der Erde nach Pendelschwingungen.

Ein weit leichteres, und wie sich im Verfolge der Untersuchung ergeben wird, ein weit sichereres Mittel zur Bestimmung nicht sowohl der absoluten Gröfse (welche nothwendig durch irgend eine Art directer Messung gefunden werden muß) als vielmehr der Gestalt der Erde, oder noch genauer des Axenverhältnisses derselben unter der Voraussetzung einer elliptisch-sphäroidischen Gestalt derselben, sind Pendelschwingungen. Auf den ersten Blick scheint es dem Unkundigen zwar unmöglich, daß aus den Oscillationen eines Pendels, d. h. irgend eines schweren, an einem Faden aufgehängenen, Körpers das Verhältniß der Erdaxe zu ihrem äquatorischen Durchmesser bestimmbar seyn soll, allein dieses einfache Mittel, wodurch sich die Herrschaft des menschlichen Verstandes über die Gesetze der Natur auf eine interessante Weise legitimirt hat, läßt sich gar leicht vorstellbar machen. Jeder schwere Körper folgt nämlich der Anziehung, welche jedes einzelne materielle Theilchen der Erde gegen ihn ausübt, und äußert hiernach das Bestreben zu fallen. Wird er daher an einen Faden gebunden, so muß er die mittlere Richtung gegen die Erde erhalten, in welche die Summe aller dieser Kräfte ihn zieht, und in diese nämliche Richtung wieder herabsinken, wenn man ihn in ir-



gend einen Elongationswinkel mit dieser Richtung bringt, oder er wird vermöge des Gesetzes der Trägheit oscilliren, bis die Hindernisse dieser seiner oscillatorischen Bewegung den Zustand der Ruhe wieder herstellen. Die hiernach stattfindenden Schwingungen geschehen, nach den Gesetzen des Fallens, und das Fallen selbst wird erzeugt durch die Schwere oder die Anziehung, welche die Erde gegen ihn ausübt. Wäre nun die Erde eine vollkommene Kugel, so würde die Anziehung, mithin auch die Geschwindigkeit des Fallens und somit auch die Zeit einer Schwingung überall gleich seyn. Ist aber die Erde ein regelmäßig gebildeter Körper von anderer Gestalt, so werden diese sämtlichen Bedingungen und diesemnach auch ihre Wirkung eine Abänderung erleiden; namentlich werden bei einer regelmäßigen elliptisch sphäroidischen Form derselben die Anziehungen und Fallhöhen unter dem Aequator am geringsten, unter den Polen am größten seyn. Weil aber endlich die Pendelschwingungen so viel zahlreicher in einer gegebenen Zeit sind, je stärker die Wirkung der Anziehung ist, und so viel geringer, je länger das Pendel ist, so kann aus der zunehmenden Zahl der Schwingungen oder der größeren Länge der gebrauchten Pendel die Vermehrung der Schwere nach den Polen hin und hierdurch das Verhältniß der Erdaxen oder die Abplattung oder die Excentricität des Erdellipsoids gefunden werden. Auf welche Weise dieses mit Genauigkeit geschieht, wird weiter unten gezeigt werden.

Pendelbeobachtungen für den angegebenen Zweck sind viel später angestellt, als Gradmessungen ausgeführt wurden, allerdings da die Versuche dieser Art wo möglich noch feiner sind, als die geodätischen Messungen, begangene Fehler aber wegen des Schlusses von kleinen gemessenen Größen auf ungleich größere leicht bedeutende Unrichtigkeiten herbeiführen, so sind einige der durch dieses Mittel erhaltenen Bestimmungen wo möglich noch abweichender, als diejenigen, welche aus den Gradmessungen gefunden wurden. Für den vorliegenden Zweck sind daher eigentlich nur die Resultate der neuesten Beobachtungen brauchbar, welche indess eben so genau unter sich übereinstimmen, als eine bisher unerwartet große Abplattung geben.

Daß die Pendel unter niederen Breiten verkürzt werden müsse, um in gleichen Zeiten zu schwingen als in höheren.

äußerte zuerst PICARD<sup>1</sup>, und zur Prüfung dieser Muthmaßung erhielt RICHER zu Cayenne unter etwa 5° N. B. den Auftrag, Beobachtungen hieüber zu machen. Er mußte sein Pendel um 1,25 Lin. verkürzen, und in Paris um ebensoviel wieder verlängern<sup>2</sup>. Aehnliche Erfahrungen machten VARIN und DESHAYES an der africanischen Küste<sup>3</sup>, allein ihre Beobachtungen selbst sind für den vorliegenden Zweck viel zu ungenau. Die ersten Beobachtungen, welche man zur Bestimmung der Pendellänge unter verschiedenen Breiten benutzte, sind die durch BOUGUER unter dem Aequator und in 9° 32' 56'',4 angestellten, worauf dann mehrere Gelehrte nachfolgten, und an anderen verschiedenen Orten unter höheren Breiten die Pendellängen maßen. Als Grundlage zur Bestimmung der Abplattung pflegte man bisher meistens diejenigen Pendellängen zu benutzen, welche LA PLACE<sup>4</sup> aus den Beobachtungen entnommen, auf das Niveau des Meeres und den luftleeren Raum reducirt, nach der Temperatur corrigirt und zur Bestimmung der Abplattung berechnet hat. Folgende sind die Beobachter nebst den Beobachtungsorten, den Breitengraden derselben und den corrigirten Pendellängen, die durch BOUGUER in Paris gefundene als Einheit angenommen.

BOUGUER;	Aequator	—	00°	00'	00'',0	—	0,99669
— —;	Porto bello	—	9	32	56,4	—	0,99689
LEGENTIL;	Pondichery	—	11	55	30,0	—	0,99710
CAMPBEL;	Jamaica	—	18	00	00,0	—	0,99745
BOUGUER;	Goava	—	18	27	00,0	—	0,99828
LACAILLE;	Cap	—	33	55	15,6	—	0,99877
DARQUIER;	Toulouse	—	43	35	45,6	—	0,99950
LIESGANIG;	Wien	—	48	12	46,8	—	0,99987
BOUGUER;	Paris	—	48	50	2,4	—	1,00000
V. ZACH;	Gotha	—	50	58	1,2	—	1,00006
GRAHAM;	London	—	51	29	52,8	—	1,00018
GRISCHOW;	Arensberg	—	58	14	52,8	—	1,00074
MALLET;	Petersburg	—	59	56	24,0	—	1,00101
MAUPERTUIS;	Pello	—	66	47	52,8	—	1,00137
MALLET;	Ponoi	—	67	4	37,2	—	1,00148

1 Méasure de la Terre. Par. 1671. 8. art. 4.

2 Observations astronomiques et physiques faites à Cayenne. Par. 1670. fol.

3 S. oben.

4 Méc. cél. L. III. c. V. §. 42.  
III. Bd.

Neun Beobachtungen von diesen wurden mit einfachen Pendeln, nämlich einem schweren Körper (Platinkugel) an einem Faden hängend, dessen oberes Ende von einer Zwickzange festgehalten wurde, angestellt, die übrigen sechs, nämlich die zu Jamaica, London, Arensberg, Petersburg, Pello und Ponoï am dem Gange dorthin gebrachter Uhren berechnet. Aus der Vergleichung aller findet LA PLACE die Abplattung  $= \frac{1}{335,78}$ .

Weil dieses Resultat sehr nahe mit demjenigen übereinstimmt, welches man aus der Vergleichung der großen französischen Gradmessung mit der Peruanischen gefunden und der Bestimmung der Länge des Meters zum Grunde gelegt hatte, so begnügte man sich anfangs damit. Bald nachher aber, als die später zu erwähnenden Mittel zur Auffindung der Abplattung des Erdsphäroids zeigten, daß diese gefundene GröÙe zu geringe sey, zeigten sich bei genauerer Prüfung die Mängel der benutzten Pendellängenbestimmungen, und weil die aus Vermuthungen geschlossenen Correctionen die Sache zweifelhaft ließen<sup>1</sup>, so wurde bei den Gelehrten das Verlangen stets reger, genauere Messungen der Pendellängen zu erhalten, um das so lange und oft versuchte Problem der Bestimmung der eigentlichen Erdgestalt endlich mit größerer Gewißheit gelöst zu sehen. Schließen wir vor der Hand die allerdings schätzbaren aber nicht fortgesetzten Versuche der Spanier aus, so waren es hauptsächlich nur zwei Nationen, welche sich dieses hohe Verdienst um die Wissenschaft mit großem Aufwande von Mühe und Kosten erwarben, nämlich die *Franzosen* und *Engländer*, und zwar gingen jene auch diesesmal hierin voran, wurden aber hinsichtlich der Ausdehnung der Bemühungen von diesen nach den bis jetzt bekannten Resultaten noch übertroffen. Schon bei der Ausrüstung der Entdeckungsreise unter LA PETROUSE wurden diesem auf Veranlassung der Pariser Akademie der Wissenschaften die erforderlichen Apparate mitgegeben, um mit den nämlichen Pendeln an Orten von verschiedener geographischer Breite die Länge des Secundenpendels zu bestimmen, und hierdurch mehr Richtigkeit und Uebereinstimmung in die gefundenen GröÙen

---

1 v. Lindenau in Cor. astron. par le Baron de Zach. 1. cah. 2  
findet aus den Pendellängen die Abplattung  $= \frac{1}{315,269}$ .



zu bringen. Die verunglückte Expedition gab in dieser Hinsicht keine Ausbeute, und der Mangel einer frei thätigen Seemacht nebst beschränkter Schifffahrt hinderte den guten Willen der eifrigen französischen Gelehrten. Unterdeß suchten BIOT, ARAGO, CHAIX, MATHIEU und BOUVARD die Pendellängen an den Hauptorten in dem durch ganz Frankreich gemessenen Meridiane zu bestimmen, und setzten diese Operationen, namentlich BIOT, durch England bis zur Insel Unst fort. Sie fingen 1807 damit in Formentera an. und das ganze weitläufige Unternehmen wurde erst 1817 beendet, während welcher Zeit die Beobachtungen oft unterbrochen wurden<sup>1</sup>. Die Kenntniß dieser Operationen und insbesondere das auffallend abweichende Resultat, welches die englische Gradmessung zur Bestimmung der Erdgestalt gegeben hatte, bewog die Engländer zu dem Wunsche, ihre übrigens mit so großer Genauigkeit ausgeführten geodätischen Messungen zu controliren. DAVIES GILBERT brachte den Gegenstand im Parlamente in Anregung, man wandte sich 1816 an den damaligen Prinz Regenten, und Captain KATZ erhielt den Auftrag zur Ausführung. Dieser bestimmte die Pendellängen an den Hauptorten der geodätischen Messung, zuvor aber die absolute Länge des Secundenpendels in London mit der größten Schärfe, und führte insbesondere den Gebrauch der *unveränderlichen Pendel* allgemeiner ein, welche in London sämmtlich auf gleiche Weise verfertigt, mit dem von ihm gebrauchten verglichen, dann sorgfältig eingepackt und versandt werden können, so daß man hiernach ein sicheres Mittel besitzt, die gehörig corrigirten Pendelschwingungen an den entlegensten Orten mit einander zu vergleichen, und dabei auf der einen Seite weder Fehler in der Messung der Länge des jedesmal gebrauchten Pendels, noch auch solche zu fürchten hat, welche aus einer Beschädigung desselben hervorgehen könnten, indem sie nach der Zuriicksendung abermals an dem ursprünglichen Hauptbeobachtungsorte verglichen werden.

---

<sup>1</sup> Die erste Reihe von Beobachtungen zu Formentera, Figeac, Bourdeaux, Clermont, Paris und Dünkirchen unter sich verglichen, und nach der unten angegebenen Methode berechnet giebt die Abplattung  $= \frac{1}{297,7}$  nach BIOT Astron. III. 169. Es scheint fast, als hätte dieser Gelehrte später sich absichtlich bemühet, aus allen Beobachtungen die durch LA PLACE bestimmte Abplattung zu finden:

Außer den Beobachtungen, welche KATER selbst mit solchen Pendeln anstellte, wurden daher noch einzelne in niederen Breiten gemacht, und noch wichtiger war es wohl, daß Capt. SABINE solche Pendel bei einer der neuesten Nordpolarexpeditionen mitnahm, um unter sehr hohen nördlichen Breiten die Längen des Secundenpendels zu messen, und hieraus mit größerer Sicherheit die Abplattung der Erde zu finden. Inzwischen ergab sich insbesondere aus den in England angestellten Beobachtungen, wie nicht minder aus den oben erwähnten französischen und einer Vergleichung derselben sowohl unter sich als auch mit einander, daß das Pendel auf eine unerwartet bedeutende Weise durch Localanziehungen afficirt werde, und sowohl die englischen als auch die französischen Gelehrten kamen daher in der Ueberzeugung überein, daß auf einen verhältnißmäßig so kleinen Theil des Meridians beschränkte Versuche die Abplattung des Erdsphäroids nicht mit der erforderlichen Sicherheit geben würden. Hieraus entstand bei beiden Nationen der Wunsch, diese Messungen auf noch entferntere Gegenden auszudehnen. Die Franzosen richteten dabei ihr Augenmerk hauptsächlich zugleich auf die Entscheidung der Frage, ob die beiden Hälften der Erdkugel, die südliche und die nördliche, eine wesentlich verschiedene Gestalt hätten, wie man in Gemäßheit der Capischen Gradmessung durch LA CAILLE so lange angenommen hat, und es war daher eine Hauptaufgabe der Entdeckungsreisen von FREYCINET und DÜPERRÉ, diesen Gegenstand durch Pendelversuche an mehreren Orten auf der südlichen Halbkugel mit Sicherheit auszumitteln. Directer zur Erreichung des vorliegenden Hauptzweckes führte die Expedition, wozu sich die Engländer entschlossen. Es wurde nämlich der Capt. SABINE auf einem eigends hierzu ausgerüsteten Kriegsschiffe im Jahre 1822 abgesandt, um unter dem Aequator und in der Nähe desselben die Länge des einfachen Secundenpendels zu messen, und als er sich bei diesen Operationen abermals von der beträchtlichen Localeinwirkung der Beobachtungsorte überzeugete, woraus also die Nothwendigkeit hervorging, die hieraus entspringenden Fehler durch die Ausdehnung der Messungen über einen größeren Bogen unschädlicher zu machen, so hat er schon in Voraus um die Ausrüstung einer zweiten Expedition nach dem hohen Norden, und fand daher bei seiner Rückkunft alles dazu vorbereitet, um auf einem der Schiffe.

welche für PARRY zu der Nordpolarexpedition eigends eingerichtet waren, dem Griper, abzusegeln, und die Beobachtungen an den Küsten von Norwegen, Grönland und Spitzbergen fortzusetzen. Leider verstattete die Zeit nicht, die Versuche auch auf Island anzustellen, welche Insel nicht sowohl wegen ihrer nördlichen Lage als hauptsächlich wegen der Beschaffenheit ihres Bodens über verschiedene wichtige Fragen durch solche Beobachtungen Aufschluß geben würde. Die Resultate aller dieser höchst schätzbaren Versuche, welche nur durch den Aufwand großer, die Wissenschaften ernstlich befördernder, Staaten möglich werden, und ihnen daher zum unvergänglichen Ruhme gereichen, sind in den folgenden Zusammenstellungen so weit benutzt, als bis jetzt das Publicum davon in Kenntniß gesetzt ist<sup>1</sup>. Zuvor ist indess zur richtigen Beurtheilung der ganzen Sache noch Folgendes zu berücksichtigen.

1. Die individuelle Beschaffenheit der Pendel, deren man sich zu diesen Bestimmungen bedient, ist eigentlich ganz gleichgültig, nothwendige Bedingung dabei ist aber, daß sie sich während der Dauer der Beobachtung auf keine Weise ändern. Inzwischen bringt es die Wichtigkeit der Aufgabe und die Feinheit der Versuche von selbst mit sich, daß man nur äußerst sorgfältig gearbeitete Instrumente hierzu gebrauchen kann. Außerdem aber müßten die Messungen eigentlich mit einem mathematischen, im luftleeren Raume schwingenden Pendel vorgenommen werden, und da es ein solches nicht giebt, so erfordert das wirklich gebrauchte physische Pendel gar viele Correctionen, um dieses auf jenes zu reduciren. Sowohl die Construction solcher Pendel im Allgemeinen, als auch die erforderlichen

---

1 Die literarischen Nachweisungen dieser kurzen geschichtlichen Uebersicht finden sich unten bei den einzelnen Angaben. Folgende ältere Pendelmessungen, welche von mir nicht benutzt sind, mögen zu einer künftigen Vergleichung hier nur historisch erwähnt werden. Nach STEPH. ROMOVSKI war die Länge eines aus Paris nach *Petersburg* gebrachten Pendels = 440,55 Lin. Nach diesem aus den Schwingungen gemessen war die Länge desselben zu *Kola* unter  $68^{\circ} 52' 30''$  = 441,34; zu *Archangelpolis* unter  $64^{\circ} 38'$  = 441,15 Par. Lin. Nach demselben Mafse ausgedrückt soll das Pendel in *Pello* = 441,17; in *Ponoi* 441,22; in *Petersburg* 441,02 seyn. S. Nov. Com. Pet. XVI. 567. HENRY findet die Länge des einfachen Secundenpendels in *Petersburg* = 441,08 Par. Lin. S. Nov. Act. Pet. XI. 524. Noch andere S. ebend. VII. 215.



Correctionen gehören unter den Artikel *Pendel*, die in der Folge vorkommenden, und zur Berechnung benutzten Angaben sind aber die schon corrigirten.

2. Zur Bestimmung der Excentricität der Erdmeridiane ist eigentlich erforderlich, die Pendellängen an den verschiedenen Beobachtungsorten zu kennen. Hiernach ist also die absolute Länge desjenigen Pendels, worauf man die gesammten gemessenen Längen bezieht, ganz gleichgültig, allein wegen leichterer Uebersicht und bequemerer Messung wählt man in der Regel das Secundenpendel, und zwar entweder dasjenige, welches Secunden nach mittlerer Sonnenzeit oder nach Sternzeit schwingt. Die Messung der absoluten Länge eines solchen Pendels ist indess höchst schwierig, und ebenso ist es nicht bloß schwer, sondern auch sehr zeitraubend, ein solches genaues Secundenpendel an den verschiedenen Stationen herzustellen. Man wählt daher einen weit kürzeren und leichteren, obendrein aber noch sicherern Weg, indem man nur für einen einzigen Normalort die absolute Länge des Secundenpendels bestimmt, und für die übrigen Beobachtungspuncte die Längen aus den Schwingungen selbst bestimmt. In dieser Hinsicht genügt es nur im Allgemeinen zu bemerken, daß nach der Theorie des Pendels, wenn die Länge des einen, welches  $n$  Schwingungen in einer gegebenen Zeit macht,  $= l$  ist, die Länge eines andern, welches  $n'$  Schwingungen in der nämlichen Zeit vollendet,  $l' = l \frac{n'^2}{n^2}$  ist<sup>1</sup>.

3. Die Zahl der Schwingungen eines Pendels in einer gegebenen Zeit, wozu meistens ein ganzer Tag genommen wird, kann nur dann mit Genauigkeit gefunden werden, wenn man dasselbe eine längere Zeit beobachtet. Weil aber eine solche anhaltende Zählung der Oscillationen eben so mühsam als wegen des möglichen Verzählens leicht unsicher seyn würde, so hat man ein einfacheres und völlig sicheres Mittel gewählt, indem man die Linse des schwingenden Pendels und die einer richtig gehenden Uhr zugleich beobachtet, und bloß ihre Coincidenzen, in einer gewissen Zeit hemerkt, woraus dann die gesammte Zahl der Schwingungen berechnet werden können, wie gleichfalls unter dem Artikel *Pendel* gezeigt werden wird.

---

<sup>1</sup> Vergl. *Pendel*.

Eine andere, von FREYCINET angewandte Methode des Zählens ist unten beschrieben.

4. Man könnte sich zur Messung überhaupt eines gewöhnlichen Uhrpendels bedienen. Allein weil dieses bei jeder Oscillation einen kleinen Impuls durch den Mechanismus der Uhr erhält, damit es nicht still steht, dieser aber auf seinen Gang einigen Einfluß hat, so bedient man sich eines solchen zunächst nur zur Controle und zum Zählen der Schwingungen des freien Pendels.

5. Daß die geographische Breite des Beobachtungsortes zugleich genau bestimmt werden müsse, versteht sich wohl von selbst, und darf nur beiläufig erwähnt werden. Außerdem aber haben eben die neuesten Versuche dargethan, daß die *geognostische Beschaffenheit der Beobachtungsorte* von weit größerem Einflusse durch die örtliche Anziehung sey, als man früher voraussetzte.

6. Bei der Berechnung der Abplattung aus den an verschiedenen Orten gemessenen Pendellängen ist Folgendes zu berücksichtigen. Es ergibt sich zuvörderst aus den in der Folge zu erörternden Gründen, daß die Erde, wenn man sie als ursprünglich flüssig betrachtet, bei ihrer Rotation eine ellipsoidische Gestalt annehmen mußte, um in den Zustand des Gleichgewichts aller ihrer gesammten Schichtungen zu kommen. Wird also diese Form und die Bedingung einer überall gleichen Dichtigkeit vorausgesetzt, so verhalten sich die Schweren in verschiedenen Puncten eines Meridians (oder verschiedener Meridiane bei gleichen Breiten und unter der Bedingung einer gleichmäßigen Krümmung aller Meridiane) wie die Normallinien der elliptischen Bogen, die Cubi der Normallinien aber wie die Krümmungskreise, oder bei der Kleinheit der Bogen wie die Meridiangrade, die Pendellängen aber verhalten sich wie die Schweren, und somit müssen sich die Würfel der Pendellängen wie die Meridiangrade verhalten<sup>1</sup>. Man kann sich also der oben angegebenen *Maupertuis'schen Formel* zur Berechnung der Abplattung aus den Pendellängen bedienen. Sind also die gemessenen Pendellängen  $L$  und  $l$  die zugehörigen Breitengrade  $\varphi$  und  $\psi$ , so ist wie oben

---

<sup>1</sup> BOHNENBERGER Astronomie S. 689.

$$d = \frac{L^3 - l^3}{3(L^3 \sin.^2 \varphi - l^3 \sin.^2 \psi)}$$

Diese Formel ist indess nicht bequem, und giebt außerdem die Abplattung nicht unmittelbar, weil die Bedingungen derselben bei der Erde nicht statt finden. Ungleich leichter findet man das gesuchte Resultat auf folgende Weise. Aus Gründen, welche in der Folge entwickelt werden, nimmt man an, daß der Halbmesser des Aequators sich zur halben Axe verhält, wie die Schwere unter dem Pole zur Schwere unter dem Aequator, oder wie die Länge des einfachen Secundenpendels unter dem Pole zur Länge desselben unter dem Aequator. Es ergibt sich ferner aus den Gesetzen der Schwere in Verbindung mit denen der Schwungkraft, daß die Schwere vom Aequator nach den Polen der Quadraten des Sinus der Breite proportional zunimmt, und dieser Zunahme muß daher auch die der Pendellängen gleich seyn. Mit diesen Hülfsmitteln läßt sich also aus zwei unter verschiedenen Breiten gemessenen Pendellängen die absolute Pendellänge unter dem Aequator und unter dem Pole, desgleichen der Unterschied beider, und somit das Verhältniß der Erdaxen finden. Heißt diesemnach die Pendellänge unter dem Aequator  $x$ , die Zunahme derselben unter dem Pole  $y$ , sind ferner die unter den Breiten  $\varphi$  und  $\psi$  gemessenen Pendellängen  $l$  und  $L$ , so ist

$$l = x + y \sin.^2 \varphi$$

$$L = x + y \sin.^2 \psi$$

$$\text{also } y = \frac{L - l}{\sin. (\psi + \varphi) \sin. (\psi - \varphi)}$$

Ist hierdurch  $y$  bestimmt, so kann aus jeder Gleichung auch  $x$  gefunden werden, und aus diesen beiden Größen würde die

Abplattung unmittelbar  $= \frac{x + y - x}{x}$  oder  $\frac{y}{x}$  seyn, wenn die

Bedingung einer gleichmäßigen Dichtigkeit der einzelnen Schichten des Erdellipsoid's statt fände. Diese widerstreitet indess schon dem großen Drucke, welchen die unteren Schichten nothwendig erleiden müssen. Inzwischen hat CLAIRAUT durch scharfsinnige Combinationen das merkwürdige, durch spätere Forschungen vielfach bestätigte Theorem aufgestellt, daß die Zunahme der Schwere am Pole nebst der Excentricität gleich

---

1 S. Schwere No. 8.



st dem zwei und einhalbfachen des Verhältnisses der Schwungkraft unter dem Aequator zur Schwere, wenn man annimmt, lafs ein um seine Axe rotirendes elliptisches Sphäroid aus Schichten von ungleicher, von der Oberfläche nach dem Centrum zunehmender Dichtigkeit bestehend, in den Zustand des Gleichgewichts seiner Theile kommen soll. Heifst also die Excentricität des Erdellipsoids  $e$ , das Verhältnifs der Schwungkraft unter dem Aequator zur Schwere  $k$ , so ist

$$\frac{y}{x} + e = 2,5k$$

$$\text{also } e = 2,5k - \frac{y}{x}$$

wonach die Abplattung aus den gefundenen Pendellängen berechnet zu werden pflegt<sup>1</sup>.

Es sind oben die spanischen Messungen erwähnt, welche unter die frühesten und umfassendsten gehörend hier der Vollständigkeit wegen nicht übergangen werden dürfen, obgleich sie zu keinem genügenden Resultate führen, und daher von denjenigen auszuschliessen sind, welche zur Entscheidung der vorliegenden Frage dienen können. Das spanische Gouvernement gab nämlich dem Commandanten der beiden Fregatten Descubierta und Atrevida, dem ALEXANDER MALASPINA, ein unveränderliches Pendel mit, bestehend aus einer in Oel getränkten fichtenen Stange mit einer messingenen Linse, womit dieser in den Jahren 1789 bis 1794 zusammen an 16 Puncten vom 51° 21' S. B. bis 59° 30' N. B. die Schwingungen zählte. Die erhaltenen Gröfsen wurden nachher durch CISCAR<sup>2</sup> berechnet, allein er verglich dieselben zunächst mit demjenigen Resultate, welches LA PLACE aus den oben mitgetheilten 15 Messungen erhielt, wonach die Abplattung zwischen  $\frac{1}{321}$  und  $\frac{1}{336}$  fällt. Eine Zusammenstellung einzelner Messungen gab ihm bedeutend abweichende Resultate, nämlich aus denen von Mulgrave und Nutka erhielt er die Abplattung  $= \frac{1}{310}$ ; von Mulgrave, Nutka,

<sup>1</sup> Mehreres hierüber s. unten D. Ausführlich wird dieser Gegenstand ferner behandelt durch PUISSANT a. a. O. II. 290, und mehrere Geometer.

<sup>2</sup> Mon. Cor. XXV. 467.

Monterey und Cadix  $= \frac{1}{285}$ ; von Puerto Egmont und Helena  $= \frac{1}{323}$ ; von diesen, Conception, Monte Video und Port Jackson  $\frac{1}{318}$ .

Indefs haben sich v. LINDENAU<sup>1</sup> und MATHIEU die Mühe genommen, die Originalbeobachtungen so gut als es bei den unbestimmten Angaben möglich war zu corrigiren, insbesondere rücksichtlich des Einflusses der Feuchtigkeit auf die Pendelstange<sup>2</sup>, und die so verbesserten Werthe nach der Methode der kleinsten Quadrate zu berechnen. Die bloße Angabe der Beobachtungsorte erregt lebhaftes Bedauern, daß die Versuche selbst nicht mit größerer Genauigkeit angestellt wurden, weil sie sonst rücksichtlich ihrer Ausdehnung über die südliche Halbkugel vorzugsweise geeignet wären, die streitige Frage zur Entscheidung zu bringen, und auf allen Fall die Regelmäßigkeit der Gestalt beider Halbkugeln darzuthun. Auf der nördlichen Halbkugel nämlich wurden die Schwingungen des Secundenpendels gemessen zu *Mulgrave*, *Nutka*, *Monterey*, *Cadix*, *Macao*, *Acapulco*, *Manilla*, *Umatag*, *Zamboanga*, und unter dem *Aequator*, welche nach der Berechnung von Mathieu die Abplattung  $= \frac{1}{323,2}$  geben. Auf der südlichen Halbkugel dagegen geschah dieses unter dem Aequator, in *Lima*, auf der Insel *Babao*, zu *Port Jackson*, *Monte-Video*, *Conception*, *Port St. Helena*, *Port Egmont*, und diese gaben<sup>3</sup> die Abplattung  $= \frac{1}{311,5}$ . Daß es zulässig seyn sollte, von dieser Verschiedenheit einen Schluß auf die Ungleichheit der Gestalt beider Erdhälften herzunehmen, wird durch dasjenige widerlegt, was in der Folge hierüber vorkommt.

---

<sup>1</sup> Ebend.

<sup>2</sup> Die neuesten Versuche von FREYCINET ergeben, daß eine hölzerne Pendelstange für dergleichen feine Messungen unbrauchbar sey. S. unten.

<sup>3</sup> Gleichfalls nach MATHIEU. Sehr nahe übereinstimmend findet v. LINDENAU für jenes  $\frac{1}{324,6}$ , für dieses  $\frac{1}{310,6}$ .

a) Unter den genaueren, zur Entscheidung über die Ex-  
 ricität des elliptischen Erdsphäroid's allerdings geeigneten  
 bachtungsreihen steht die neuere französische billig voran.  
 men wir zuerst bloß die in Frankreich selbst angestellten  
 wie sie durch MATHIEU berechnet sind<sup>1</sup>, so geben diese  
 ende Werthe.

Orter	Breiten	gemessene Pendel	verbesserte Pendel	Beobachter
mentera	38° 39' 56"	<sup>m</sup> 0,74120612	<sup>m</sup> 0,7412527	BIOT; ARA- GO; CHAIX }
mac	44 36 45	0,74157308	0,7416243	BIOT; MA- THIEU }
urdeaux	44 50 25	0,74161515	0,7416151	dieselben
armont	45 46 48	0,74162111	0,7417157	dieselben
iris	48 50 14	0,74191167	0,7419303	dieselben; } BOUVARD }
inkirchen	51 2 8	0,74208649	0,7420865	BIOT; MA- THIEU }

Sie geben folgende Gleichungen

$$\begin{aligned}
 &^m 0,7412527 - x - y. 0,3903417 = D^1 \\
 &0,7416243 - x - y. 0,4932370 = D^2 \\
 &0,7416151 - x - y. 0,4972122 = D^3 \\
 &0,7417157 - x - y. 0,5136117 = D^4 \\
 &0,7419303 - x - y. 0,5667721 = D^5 \\
 &0,7420865 - x - y. 0,6045628 = D^6 \\
 &\hline
 &0,7417041 - x - y. 0,51095625 = 0
 \end{aligned}$$

Hieraus wird die zweite Reihe der Bedingungsgleichun-  
 gen erhalten:

$$\begin{aligned}
 &0,2893418390 - x. 0,3903417 - y. 0,1523666428 \\
 &0,3657965449 - x. 0,4932370 - y. 0,2432827382 \\
 &0,3687400754 - x. 0,4972122 - y. 0,2472199718 \\
 &0,3809538616 - x. 0,5136117 - y. 0,2637969784 \\
 &0,4205053942 - x. 0,5667721 - y. 0,3212306133 \\
 &0,4486378923 - x. 0,6045628 - y. 0,3654961791 \\
 &\hline
 &0,3789959345 - x. 0,51095625 - y. 0,2655655206 = 0
 \end{aligned}$$

1 Con. des Tems. 1816 p. 330. Ich nehme diese so viel lieber  
 auf, weil dadurch auch metrische Größen unter den berechneten  
 Längen sich finden.



Hieraus erhält man

$$x. 0,0044892312 - 0,0033206939 = 0,$$

woraus

$$x = 0,7397021343; y = 0,0039180769,$$

die Abplattung aber

$$0,00865 - \frac{y}{x} = 0,0033532 = \frac{1}{298,2}$$

gefunden wird. Die Größe dieses gefundenen Werthes fiel **MATHIEU** auf, weil sie diejenige bei weitem übertrifft, welche man aus der Summe der astronomischen und geodätischen Bestimmungen gefunden hatte. Läßt man indess die Beobachtung von *Figeac* weg, welche offenbar fehlerhaft seyn muß, weil sie mit der folgenden zu *Bordeaux* verglichen eine negative Abplattung giebt, so kommt die dann aus den fünf übrigen Messungen gefundene demjenigen Resultate noch näher, welches wir nach späteren genauen Bestimmungen als das richtigere ansehen müssen. Man erhält nämlich alsdann aus den fünf übrigen Angaben die beiden Bedingungsgleichungen:

$$0,74172006 - x - y. 0,5145001 = 0$$

und

$$0,3816358125 - x. 0,5145001 - y. 0,27002207708,$$

aus welchen

$$x = 0,7397274 \text{ und } y = 0,003873$$

gefunden wird, wonach

$$0,00865 - \frac{y}{x} = 0,003414287 = \frac{1}{292,89}$$

die Abplattung ist.

**BIOT** setzte die Beobachtungen nachher allein bis über Frankreich hinaus fort, verglich das gebrauchte Pendel mit demjenigen, dessen sich **KATER** bedient hatte, und vermehrte die erhaltenen Bestimmungen noch durch zwei, welche er zu *Fort Leith* und am äußersten Ende auf der schottländischen Insel *Unst* erhielt. Hierdurch wurde der zur Bestimmung dienende Theil des Meridians bedeutend größer, die Zahl der durch Messung erhaltenen Pendellängen wurde aber nur um zwei vermehrt, so daß also die ganze Summe derselben acht beträgt. **BIOT** befolgt bei ihrer Berechnung folgende Methode<sup>1</sup>. Dieje-

---

<sup>1</sup> Recueil d'Observations géodésiques, astronomiques et physiques, exécutées par ordre du bureau des Longitudes de France, en

nigen Beobachtungen, welche auf kleinen Inseln von gleicher geognostischer Beschaffenheit gemacht waren, und bei dem Mangel örtlicher Anziehung den längsten Bogen umfaßten, zu *Formentera* und *Unst*, dienen ihm als Grundlage zur Bestimmung von  $y$ . Bei den Beobachtungen wurde ein Centesimal-Pendel (welches 100000 Schwingungen in einem Tage vollendet) gebraucht, und hierfür findet er die auf die Meeresfläche und den leeren Raum reducirte Länge in Millimetern

$$x = 739,704212 \text{ und } y = 3,965212.$$

Es ist dann  $\frac{y}{x} = 0,005360536$

und indem er  $k = \frac{1}{289,017} = 0,00346$  annimmt, so ist

$\frac{5}{2} k = 0,00865$ , mithin ist

$$e = 0,00865 - 0,005360536 = 0,003289464 = \frac{1}{304}.$$

Man erwartet, daß mit diesem Resultate die übrigen verglichen seyn sollten, allein BIOT unterläßt dieses, und weil LA PLACE aus der Vereinigung aller verschiedenen Bestimmungsmittel der Abplattung diese  $= 0,00326$  oder  $\frac{1}{306,75}$  gefunden hat, welchem Werthe sich der aus den beiden Pendelbeobachtungen berechnete allerdings sehr nähert, so substituirt er diese Bestimmung LA PLACE's in die Formel, und vergleicht hiermit die gesammten beobachteten Pendellängen. Wird also dieser Werth von  $e$  substituirt, so ist

$$0,00865 - \frac{y}{x} = 0,00326$$

woraus  $y = x \cdot 0,00539$ , also  $l = x (1 + 0,00539 \sin.^2 \varphi)$  wird, den Werth von  $x$  giebt dann die Beobachtung von *Unst*, und sonach ist in Millimetern

$$x = 739,687686; y = 3,9683917,$$

mithin  $l = 739,687686 + 3,9683917 \sin.^2 \varphi$ . Eine Zusammenstellung der hiernach berechneten und der durch Beobachtung gefundenen Längen giebt folgende Uebersicht.

Beobachtungs- Ort.	Breiten	Länge des Dec. Sec. Pendels		Unterschied
		beobachtet	berechnet	
Unst	60° 45' 25"	742,723136	742,723136	'0,000000
Fort Leith	55 58 37	742,426416	742,413435	+ 0,012981
Dünkirchen	51 2 10	742,098066	742,077030	+ 0,021036
Paris	48 50 14	741,947360	741,917490	+ 0,029870
Clermont	45 46 48	741,735412	741,705180	+ 0,030232
Bordeaux	44 50 26	741,670048	741,608720	+ 0,061328
Figeac	44 36 45	741,654181	741,612280	+ 0,041901
Formentera	38 39 56	741,243950	741,252000	— 0,008050

Es ergibt sich aus dieser Zusammenstellung, da die Differenzen, bis auf eine noch, positiv sind, daß die Beobachtungen weit besser zu der anfangs berechneten als zu der nachher substituirten Abplattung passen, allein weil man früher dieselbe stets geringer gefunden hatte, so schien sie zu groß, und es lag also hauptsächlich daran zu zeigen, daß die Messungen auch mit der zuletzt von LA PLACE angenommenen Abplattung ohne auffallende Abweichungen vereinbar seien. In der Folge wird sich ergeben, daß sie mit der Voraussetzung einer noch stärkeren Abplattung sogar besser übereinstimmen.

b) Eine sehr schätzbare Reihe von Messungen der Pendellängen ist die durch Capt. KATER mit seinem unveränderlichen Pendel angestellte<sup>1</sup>. Die erhaltenen Resultate, auf die Länge des im Niveau des Meeres und im luftleeren Raum in einem Tage mittlerer Sonnenzeit Sexagesimalsecunden schwingenden Pendels nach englischen Zollen sind folgende.

Beobachtungs- Ort.	Breiten	Schwingungen	Längen
Unst	60° 45' 28",01	86096,90	39,17146
Portsoy	57 40 58,65	86086,05	39,16159
Forth - Leith	55 58 40,80	86079,40	39,15554
Clifton	53 27 43,12	86068,90	39,14600
Arbury - Hill	52 12 55,32	86065,05	39,14250
London	51 31 8,40	86061,52	39,13929
Shanklin - Farm	50 37 23,94	86058,07	39,13614

<sup>1</sup> Phil. Tr. 1819. 380 u. 416.



Auch KATER bestimmt auf die oben angegebene Weise aus den Beobachtungen an den beiden Endpuncten der ganzen Station, nämlich *Unst* und *Dunnose* (Shanklin - Farm) die Länge des einfachen Secundenpendels unter dem Aequator in engl. Zollen = 39,00734, und indem hiernach, wenn diese Länge = 1, der Fallraum in einer Secunde =  $g$  aus der Formel  $g = \frac{1\pi^2}{2} = 16,0412$  engl. F. gefunden ist, das Verhältniß der

Schwungkraft zur Schwere unter dem Aequator  $\frac{1}{289,014} = k$  beträgt, so wird  $\frac{5}{2} k = 0,0086501$ , wie oben, wonach also die

Abplattung  $e = 0,0086501 - \frac{y}{x}$  gefunden werden kann. Letz-

tere erhält KATER aus der Vergleichung der Pendellängen an den verschiedenen Beobachtungsorten unter einander in sehr abweichenden Resultaten, welche zwischen den beiden Extremen

$\frac{1}{597,5}$  und  $\frac{1}{229,6}$  liegen, als mittleres Resultat aber  $\frac{1}{333,71}$  und mit Weglassung des einen, offenbar unrichtigen, geringsten Werthes, im Mittel  $\frac{1}{319,82}$  geben. Daß diese Abplattung

zu geringe sey, würde man auch ohne die nachfolgenden späteren Versuche voraussetzen. Indels versichert KATER, daß die Bestimmungen der Pendellängen nicht um  $\frac{1}{400000}$  unrichtig

seyn könnten, und die Abweichungen müßten daher aus Localanziehungen erklärt werden, indem er nicht geneigt ist, eine Unregelmäßigkeit der Erdgestalt im Allgemeinen anzunehmen, zu deren Bestimmung außerdem weiter entfernte Stationen von genau bekannter geognostischer Beschaffenheit erforderlich seyn würden. Einen solchen gleichen geognostischen Charakter des Bodens fand er an den Stationen *Portsoy*, *Unst* und *Arbury-*

*Hill*, und da diese die Abplattung =  $\frac{1}{304}$  und  $\frac{1}{310}$  gaben, so glaubt er, die eigentliche Größe müsse zwischen diesen in der Mitte liegen, welches also abermals auf die oben angegebene Bestimmung LA PLACE's führen würde.

Diese Versuche zeigten die Bedeutsamkeit örtlicher Anzie-

hungen, und erklärten allerdings die abweichenden und zum Theil der Natur der Sache offenbar widersprechenden Resultate der geodätischen Messungen, zugleich aber machten sie das Bedürfnis stets fühlbarer, zur Bestimmung der Ellipticität Pendelbeobachtungen unter dem Aequator selbst oder in seiner Nähe angestellt zu besitzen. Zu diesem Ende erhielten einige dort hin reisende Physiker gleiche Pendel, als diejenigen, deren sich KATER bedient hatte, und die Vergleichung ihrer Messungen mit den eben genannten zeigte denn allerdings bald, daß die Abplattung größer sey, als sie aus den letzteren allein gefunden war. Ich übergehe sie vorerst, um zuvor einige andere Reihen von correspondirenden Beobachtungen anzugeben.

c. Eine interessante Reihe von Beobachtungen stellte Cap. SABINE an, als er zu diesem Zwecke und zur Untersuchung des Erdmagnetismus den Cap. PARRY auf dessen erster Entdeckungsreise zur Auffindung einer nordwestpolaren Durchfahrt begleitete. Die Versuche in den hohen Breiten waren mühsam schwierig, und wie es scheint, ihre Resultate unsicher, wenigstens vermuthet ich dieses daher, weil SABINE dieselben in seiner späteren Zusammenstellung nicht mit aufgenommen hat. Eigentlich ungenau können sie inzwischen nicht seyn, und so dürfen sie wegen der hohen Breiten der Beobachtungsorte auf allen Fall als ein schätzbarer Beitrag angesehen werden. Die Resultate zeigt folgende Zusammenstellung<sup>1</sup>.

Beobachtungs- Ort.	Breiten	Schwingungen	Längen
London	51° 31' 08",4	86497,400	39,13929
Brassa	60 09 42,0	86530,507	39,16929
Hare - Island	70 26 17,0	86562,639	39,19840
Melville	74 47 12,4	86572,134	39,20700

Die Vergleichung derselben unter einander nach der oben angegebenen Methode giebt folgende Resultate.

<sup>1</sup> Phil. Tr. 1821. II. p. 165. Vergl. J. d. Ph. XCIII. 149. Biot bei G. LXIX. 352. Con. des Tems. 1825. p. 265.

Oerter.	Verminderung der Schwere.	Abplattung
London u. Brassa	0,0055066	$\frac{1}{314,3}$
London u. Hare J.	0,0055082	$\frac{1}{314,2}$
Brassa u. Hare J.	0,0055139	$\frac{1}{313,6}$
London u. Melville	0,0055258	$\frac{1}{312,6}$

d) Von großer Wichtigkeit sind ferner diejenigen Pendelmessungen, welche die Französischen Gelehrten während der wissenschaftlichen Reise unter dem Commando des Capitain FREYCINET anstellten<sup>1</sup>. Sie bedienten sich hierbei dreier unveränderlicher Pendel mit messingnen Stangen von FORTIN, und eines vierten mit hölzerner Stange von BRÉGUET, fanden aber den Gang des letzteren zu wenig regelmässig, und haben daher die Resultate jener zuerst für sich allein berechnet. Diese Pendel wurden auf einem aus drei Stützen von Gussseisen bestehendem Stative aufgehangen, welches auf einem Grunde aus Mauerwerk aufgestellt, und zur Abhaltung des Luftzuges mit einem Glaskasten umgeben war. Um die Schwingungen zu zählen, verglichen sie diese nicht mit einer Pendeluhr vermittelt der Coincidenzen der beiderseitigen Schwingungen<sup>2</sup>, sondern mit einem astronomischen Secundenzähler, dessen Linse beweglich war, so daß derselbe gleichzeitig schwingend mit dem Pendel gemacht werden konnte, und dann wurde dieser Secundenzähler wieder durch zwei Beobachter mit den astronomisch regulirten Chronometern verglichen. Der richtige Gang des Secundenzählers kommt zwar bei der gewählten Beobachtungsmethode nicht in Betrachtung, ob aber ein vollständiger Isochronismus seiner Schwingungen und derer des gemessenen Pendels bei sehr kleinen Schwingungsbogen des letzteren jederzeit erhalten wurde, dieses bleibt mindestens fraglich. Dazu ist es zweifelhaft, ob ein frisch gemauertes, und also wankendes oder elastisches Fundament, selbst bei übergelegten gehauenen Steinplatten, dem Stative des Pendels für so feine Messungen eine

<sup>1</sup> Voyage autour du Monde entrepris par Ordre du Roi etc. par M. LOUIS DE FREYCINET etc. Observations du Pendule. Par. 1826. 4.

<sup>2</sup> Vergl. *Pendel*.

Bd. III.



hinlängliche Festigkeit gewährte. Endlich konnten kleine Fehler dadurch einschleichen, daß zwei Beobachter<sup>1</sup> zur Messung der Zeit sich durch einen Laut (le mot: *top*) ein Signal gaben, und dieser Fehler wurde constant, wenn die Beobachter nicht wechselten<sup>2</sup>. Eine genaue Prüfung der mit großer Sorgfalt angestellten und mit ausnehmendem Fleisse berechneten Beobachtungen kann zwar hier nicht mitgetheilt werden, allein diese wenigen Bemerkungen sind nöthig, um es zu rechtfertigen, wenn ich den erhaltenen Resultaten diejenige Beweiskraft nicht zustehe, welche FREYCINET ihnen beilegt, um so mehr, als die geognostische Beschaffenheit der Beobachtungsorte überall nicht angegeben und berücksichtigt ist.

Aus den, an 9 verschiedenen Orten angestellten, auf die erforderliche Weise sorgfältig corrigirten<sup>3</sup> Messungen ergeben sich nämlich die folgenden für das Niveau des Meeres, den leeren Raum und 20° C. der Temperatur corrigirten Schwingungen und Längen des einfachen Secundenpendels für Sexagesimalsecunden in der Art und Reihenfolge, wie sie durch FREYCINET zusammengestellt sind.

Beobachtungsort	Breiten	Schwingungen	Längen
Paris	48° 50' 14" n	86400",000	1,00002271
Rio de Janeiro	22 55 13 s	86306,471	0,99783538
Cap d. gut. Hoff.	33 55 15 s	86344,289	0,99871582
Ile de France	20 9 56 s	86310,572	0,99704215
Insel Rawak	0 1 34 s	86273,927	0,99709575
— Cuam	13 27 51 n	86296,484	0,99759331
— Mowi	20 52 7 n	86310,399	0,99792816
Port Jakson	33 51 34 s	86346,519	0,99877424
Malvinen	51 35 18 s	86409,520	1,00022319

Werden diese auf die bekannte Weise nach der Methode der kleinsten Quadrate berechnet, so geben sie folgende Bedingungsgleichungen.

<sup>1</sup> a. a. O. p. 9.

<sup>2</sup> Vergl. Th. I. Art. *Beobachtung*. S. 887.

<sup>3</sup> Vergl. *Pendel*.

$$1,00002271 - x - y \cdot 0,56677227 = D^1$$

$$0,99783538 - x - y \cdot 0,15167121 = D^2$$

$$0,99871582 - x - y \cdot 0,31141614 = D^3$$

$$0,99794215 - x - y \cdot 0,11884146 = D^4$$

$$0,99709575 - x - y \cdot 0,00000021 = D^5$$

$$0,99759331 - x - y \cdot 0,05421317 = D^6$$

$$0,99792816 - x - y \cdot 0,12689703 = D^7$$

$$0,99877424 - x - y \cdot 0,31042450 = D^8$$

$$1,00022319 - x - y \cdot 0,61397729 = D^9$$

---


$$0,99845897 - x - y \cdot 0,25046814 = 0$$

$$0,56678514 - x \cdot 0,56677227 - y \cdot 0,32123808$$

$$0,15134290 - x \cdot 0,15167121 - y \cdot 0,02300416$$

$$0,31101623 - x \cdot 0,31141614 - y \cdot 0,09698004$$

$$0,11859690 - x \cdot 0,11884146 - y \cdot 0,01412329$$

$$0,00000020 - x \cdot 0,00000021 - y \cdot 0,00000000$$

$$0,05408270 - x \cdot 0,05421317 - y \cdot 0,00293907$$

$$0,12663412 - x \cdot 0,12689703 - y \cdot 0,01610287$$

$$0,31004399 - x \cdot 0,31042450 - y \cdot 0,09636336$$

$$0,61411433 - x \cdot 0,61397729 - y \cdot 0,37696817$$

---


$$0,25029072 - x \cdot 0,25046814 - y \cdot 0,10530212 = 0$$

Hieraus ergibt sich  $x = 0,99723181$  und  $y = 0,00489947$ ,

also  $\frac{y}{x} = 0,00491307$ ; die Abplattung aber

$$e = \frac{5}{2} k = \frac{y}{x} = 0,00865052 - 0,00491307$$

$$= 0,00373745 = \frac{1}{276,6}$$

Werden die Beobachtungen zu *Guam* weggelassen, so geben die übrigen  $\frac{1}{272,1}$  und wenn die von *Guam*, *He de France* und

*Mowi* ausgelassen werden,  $= \frac{1}{286,2}$ .

Diese unerwartet große Abplattung mußte um so mehr auffallen, weil die gleich nachfolgenden Beobachtungen von *SABINE* damals noch unbekannt waren, als die Französischen Gelehrten die angegebenen Werthe durch ihre scharfen Berechnungen erhielten, und zugleich die aus den Mondsgleichungen gefundene Abplattung von  $\frac{1}{305}$  als absolut richtig betrachteten. *FREYCISET* zieht daher aus seinen Messungen folgende allgemeine Schlüsse<sup>1</sup>:

<sup>1</sup> a. a. O. p. 45.

1. Die Abplattung der südlichen Halbkugel unterscheidet sich nicht merklich von der der nördlichen.

2. Beide sind größer als  $\frac{1}{305}$ , welche Excentricität aus den Ungleichheiten des Mondes gefunden ist.

3. Die Berechnungen der Pendelschwingungen einzeln für die südliche und die nördliche Halbkugel geben die Abplattung  $= \frac{1}{280}$  und  $\frac{1}{282}$ .

4. Die Parallele haben keine regelmässige Krümmung, und die Erde kann daher nicht als ein regelmässiges ellipsoidisches Sphäroid (*solide de révolution*) angesehen werden, wie dieses auch schon aus früheren Beobachtungen in der alten und neuen Welt hervorgeht.

5. Die Versuche zu *Ile de France*, *Guam* und *Mowé*, verglichen mit denen zu *Paris* geben eine größere Differenz der Pendelschwingungen, als mit der Theorie verträglich ist, und man muß daher eine bedeutende Ungleichheit der Erdgestalt an diesen drei Orten annehmen.

6. Wenn man diese drei Versuchsreihen wegläßt, welche dem Einflusse örtlicher Bedingungen zu sehr unterliegen, so wird die mittlere Abplattung des Erdballes  $= \frac{1}{286,2}$  gefunden bei welchem endlichen Resultate der Versuche man vor der Hand stehen bleiben muß, bis die vorliegende Frage durch fortgesetzte Versuche weitere Aufklärung erhält.

Inzwischen stimmt dieses Endresultat mit dem durch *SABINE* gefundenen so nahe überein, als nach der Natur der Beobachtungen erwartet werden kann, und die folgenden Untersuchungen werden überhaupt darthun, welche von den hier angegebenen Folgerungen richtig sind.

e) Bei weitem die umfassendste, wichtigste und zu den entscheidendsten Resultaten führende Reihe von Beobachtungen des einfachen Secundenpendels, welche einen Bogen von  $13^{\circ}$  S. B. bis  $80^{\circ}$  N. B. in sich begrëift, verdankt die gelehrte Welt dem wissenschaftlichen Eifer und den hochherzigen Aufopferungen *Englands*. Obgleich weniger mühsam und kostspielig, als die Reisen zur Entdeckung einer nordwestlichen Durchfahrt, ist diese Expedition des Capt. *SABINE* nicht weniger fruchtbar für die mathematische Geographie gewesen. Von einem



so geübten Beobachter ließen sich keine andere, als sehr genaue Resultate erwarten, und dieses hat der Erfolg auch völlig gerechtfertigt, wobei hauptsächlich noch *der* Vorthail in Anschlag zu bringen ist, daß im Winter zwischen 1822 und 1823, desgleichen im Anfange des Jahres 1824 die gebrauchten Pendel in London nicht bloß mit dem Normalpendel verglichen wurden, sondern auch genau in denjenigen künstlich hergestellten Temperaturen oscillirten, denen sie an den verschiedenen Beobachtungsorten ausgesetzt gewesen waren, um hiernach den Einfluß der Ausdehnung durch die Wärme empirisch zu corrigiren. Die Resultate seiner Messungen, gleichfalls nach der Methode der kleinsten Quadrate berechnet, zeigt folgende Zusammenstellung:

Beob. Ort.	Breiten	Beob. Pen- dellängen.	x	y Sin. <sup>2</sup> φ	Diff.
<i>St. Thomas</i>	00° 24' 41"	39,02074	— x	— 0,0000515 y	= D <sup>1</sup>
<i>Maranham</i>	02 31 43 s	39,01214	— x	— 0,0019464 y	= D <sup>2</sup>
<i>Ascension</i>	07 55 48 s	39,02410	— x	— 0,0190338 y	= D <sup>3</sup>
<i>Sierra Leone</i>	08 29 28	39,01997	— x	— 0,0218023 y	= D <sup>4</sup>
<i>Trinidad</i>	10 38 56	39,01884	— x	— 0,0341473 y	= D <sup>5</sup>
<i>Bahia</i>	12 59 21 s	39,02425	— x	— 0,0505201 y	= D <sup>6</sup>
<i>Jamaica</i>	17 56 07	39,03510	— x	— 0,0948286 y	= D <sup>7</sup>
<i>New - York</i>	40 42,43	39,10168	— x	— 0,4254385 y	= D <sup>8</sup>
<i>London</i>	51 31 08	39,13929	— x	— 0,6127966 y	= D <sup>9</sup>
<i>Drontheim</i>	63 25 54	39,17456	— x	— 0,7999544 y	= D <sup>10</sup>
<i>Hammerfest</i>	70 40 05	39,19519	— x	— 0,8904120 y	= D <sup>11</sup>
<i>Grönland</i>	74 32 19	39,20335	— x	— 0,9289304 y	= D <sup>12</sup>
<i>Spitzbergen</i>	79 49 58	39,21469	— x	— 0,9688402 y	= D <sup>13</sup>
			39,09107 — x	— 0,3729771 y	= 0

Wird aus dieser ersten Reihe der Bedingungsgleichungen die zweite gebildet, so erhält man:

$$\begin{aligned}
 & - 0,002012 + x 0,0000515 + y 0,0000000 \\
 & - 0,075934 + x 0,0019464 + y 0,0000038 \\
 & - 0,742778 + x 0,0190338 + y 0,0003623 \\
 & - 0,850725 + x 0,0218023 + y 0,0004753 \\
 & - 1,332390 + x 0,0341473 + y 0,0011660 \\
 & - 1,971510 + x 0,0505201 + y 0,0025523 \\
 & - 3,701643 + x 0,0948286 + y 0,0089924 \\
 & - 16,635365 + x 0,4254385 + y 0,1809980 \\
 & - 23,984428 + x 0,6127966 + y 0,3755200 \\
 & - 31,337865 + x 0,7999544 + y 0,6399270 \\
 & - 34,899873 + x 0,8904120 + y 0,7928336 \\
 & - 36,417184 + x 0,9289304 + y 0,8629118 \\
 & - 37,992760 + x 0,9688402 + y 0,9386515 \\
 & - 14,611113 + x 0,3729771 + y 0,2926457 = 0
 \end{aligned}$$

Hieraus ergibt sich  $x = 39,01568$  und  $y = 0,20213$ , woraus nach dem von KATER angenommenen Werthe von  $k$  die Abplattung  $= \frac{1}{288,4}$  ist.

SABINE nimmt zu dieser Reihe von beobachteten Pendelschwingungen noch die beiden unter a und b mitgetheilten hinzu, um auf diese Weise aus allen, nach der nämlichen Methode berechneten Pendellängen ein möglichst genaues Resultat zu erhalten. Wären seine eigenen Beobachtungen ungenau, so müßte durch die hinzukommende bedeutende Zahl ein merklich abweichendes Resultat zum Vorschein kommen, welches aber nicht der Fall ist. Zuvor unterwirft er die durch Capt. KATER angestellten Messungen einer abermaligen Revision, und erhält dadurch verbesserte Größen der gefundenen Pendellängen. Wenn nun dieses zwar mit der von KATER behaupteten Genauigkeit seiner Angaben auf den ersten Blick nicht übereinzustimmen scheint, so steigt das Vertrauen auf diese Messungen vielmehr bei näherer Prüfung, indem die gemachten Abänderungen nur einmal eine Einheit in der dritten Decimalstelle betragen, übrigens sämmtlich die vierte Decimalstelle treffen, und viermal positiv, zweimal dagegen negativ sind. Die Berechnung dieser sämmtlichen Beobachtungen von SABINE und KATER ausführlich mitzutheilen scheint mir überflüssig, da die dabei zum Grunde liegenden Größen in der nächstfolgenden allgemeinen Uebersicht enthalten sind, aus welcher sie daher entnommen und zur Berechnung nach der mitgetheilten Methode benutzt werden können. Die daraus gefundene Abplattung beträgt in-

deß  $\frac{1}{289,5}$ , und weicht somit nur unbedeutend von derjenigen ab, welche aus SABINE's Messungen allein folgt. Damit aber dieses Resultat ein noch größeres Gewicht erhalte, werden auch die französischen Messungen auf ein sexagesimal-Seconds-pendel reducirt, und mit der durch SABINE erhaltenen Reihe zusammengenommen, und hieraus folgt abermals die Abplattung sehr übereinstimmend mit beiden früheren Resultaten  $= \frac{1}{288,7}$ .

Einen auffallenden Beweis der genauen Uebereinstimmung dieser aus drei Reihen von 13, dann 19 dann 21 verglichenen Beobachtungen erhaltenen Resultate unter sich und mit den einzelnen Bestimmungen giebt die folgende Zusammenstellung, worin

die Werthe von  $x$  und  $y$  aus den sämtlichen Beobachtungen gefunden, und hiernach die Gröſsen in der fünften Columnne berechnet sind. Der Inhalt der übrigen Columnnen ist für sich klar.

Oerter.	Breiten	Beob. Pendel. = 39, +	Beobach- ter.	Berech. Pendel. = 39, +	Diff.
<i>St. Thomas</i>	00° 24' 41"	02074	SABINE	01520	+ 00554
<i>Martinham</i>	02 31 43	01214	—	01559	- 00345
<i>Ascension</i>	07 55 48	02410	—	01905	+ 00505
<i>Sierra Leone</i>	08 29 28	01997	—	01961	+ 00036
<i>Trinidad</i>	10 38 56	01884	—	02211	- 00327
<i>Bahia</i>	12 59 21	02425	—	02543	- 00118
<i>Jamaica</i>	17 56 07	03510	—	03440	+ 00070
<i>Formentera</i>	38 39 56	09176	BIOT	09422	- 00246
<i>New-York</i>	40 42 43	10168	SABINE	10133	+ 00035
<i>Pigeac</i>	44 36 45	11212	BIOT	11506	- 00294
<i>Bordeaux</i>	44 50 26	11295	—	11586	- 00291
<i>Clermont</i>	45 46 48	11612	—	11918	- 00306
<i>Paris</i>	48 50 14	12894	—	12994	- 00100
<i>Shanklin</i>	50 37 24	13606	KATER	13617	- 00011
<i>Dinkirchen</i>	51 02 10	13771	BIOT	13760	+ 00011
<i>London</i>	51 31 08	13929	KATER	13926	+ 00003
<i>Arbury H.</i>	52 12 55	14223	—	14165	+ 00058
<i>Clifton</i>	53 27 43	14593	—	14590	+ 00003
<i>Leith</i>	55 58 39	15547	—	15427	+ 00120
<i>Portsoy</i>	57 40 59	16161	—	15979	+ 00182
<i>Uust</i>	60 45 26,5	17164	—	16934	+ 00230
<i>Drontheim</i>	63 25 54	17456	SABINE	17715	- 00259
<i>Hammerfest</i>	70 04 05	19519	—	19546	- 00027
<i>Grönland</i>	74 32 19	20335	—	20326	+ 00009
<i>Spitzbergen</i>	79 49 58	21469	—	21134	+ 00335

Die Pendellängen von *Leith* und *Uust* sind das arithmetische Mittel aus den Messungen von KATER und BIOT, welche nur unbedeutend abweichen. Für jenen Ort nämlich erhielt BIOT 39,15538 und KATER 39,15556 Zolle, für diesen BIOT 37,17177 und KATER 39,17151 Z. so daß also dort die Differenz negativ, hier positiv ist, welches gegen die



Voraussetzung eines constanten Fehlers bei beiden Reihen von Beobachtungen streitet. Die hiernach aus allen Messungen gefundene Pendellänge unter dem Aequator im englischen Mafse, ist  $x = 39,01520$  und die Zunahme desselben am Pole, oder  $y = 0,20245$ , welches eine Abplattung von  $\frac{1}{289,1}$  giebt.

Es muß etwas auffallen, daß SABINE die oben unter c erwähnten Pendelmessungen, desgleichen einige einzelne, welche gleichfalls mit KATER's unveränderlichem Pendel angestellt sind, nicht gleichfalls mit in Rechnung genommen oder wenigstens verglichen hat. Um diesen Mangel zum Theil zu ersetzen, füge ich die mir bekannt gewordenen hier hinzu, wobei es mir indess überflüssig und selbst nicht einmal zweckmäfsig scheint, sie den bisher mitgetheilten anzureihen und die ganze Summe aufs Neue nach der angegebenen Methode in Rechnung zu nehmen. Sollte dieses ohne nachtheiligen Einfluß auf die Richtigkeit des zu erhaltenden Resultates geschehen, so müßten auf allen Fall die Originalbeobachtungen mit mehrerem Rechte, als bei den von KATER angestellten geschehen ist, einer neuen Revision unterworfen werden, um die Fehlergrenze bei denselben, und hiernach ihren Werth zur Bestimmung der fraglichen Gröfse genau zu kennen, welches nicht bloß sehr mühsam seyn würde, sondern wozu mir selbst die erforderlichen Mittel fehlen. Deswegen nehme ich sie so, wie sie in den angegebenen Quellen mitgetheilt sind, und vergleiche sie mit derjenigen Gröfse, welche das Pendel nach der zuletzt von SABINE gebrauchten Formel, nämlich  $x' = x (1 + y \sin.^2 \varphi)$  haben müßte. Die einzelnen Beobachtungen, außer denen unter c mitgetheilten, sind folgende.

f) Versuche mit KATER's unveränderlichem Pendel durch Capt. BASIL HALL auf den *Gallopagos-Inseln* unter  $0^\circ 32' 19''$  N. B. und  $90^\circ 30'$  W. L. von Greenwich angestellt gaben die Länge des Secundenpendels daselbst  $= 39,01717$  engl. Z. Die Vergleichung dieser Messung mit den sieben von KATER angestellten giebt die Länge des Secundenpendels unter dem Aequator  $= 39,017196$  Z., die Zunahme der Schwere am Pole  $= 0,0051412$  und die Abplattung  $= \frac{1}{284,98}$ .

g) Ebenderselbe mals die Länge des Secundenpendels zu *San Blas* in *Mexico* unter  $21^{\circ} 32' 24''$  N. B. und  $105^{\circ} 15'$  W. L. von Greenwich, und fand sie  $= 39,03776$  e. Z. Die Vergleichung mit KATER's sieben Messungen in Großbritannien gab die Länge des Pendels anter dem Aequator  $= 39,00904$  die Zunahme der Schwere  $= 0,0054611$  und die Abplattung  $= \frac{1}{313,55}$ .

h) FOSTER stellte an eben diesem Orte eine Reihe von Beobachtungen an, und fand die Länge des einfachen Secundenpendels daselbst  $= 39,03881$  e. Z., welches Resultat von dem vorigen doch stärker abweicht, als bei absoluter Genauigkeit der Fall seyn müßte. Eine auf gleiche Weise als bei jener angestellte Vergleichung giebt die Länge des einfachen Secundenpendels unter dem Aequator  $= 39,01036$  e. Z. die Abnahme der Schwere von den Polen an  $= 0,0054095$  und hiernach die Abplattung  $= \frac{1}{308,56}$ .

i) Auch zu *Rio de Janeiro* wurden durch HALL ähnliche Beobachtungen angestellt. Die Breite des Beobachtungsortes wurde  $= 22^{\circ} 55' 22''$  S., die Länge  $43^{\circ}$  W. von Greenwich, und die Länge des Pendels  $= 39,04381$  e. Z. gefunden. Eine Vergleichung mit den mehrerwähnten brittischen Messungen gab die Länge des einfachen Secundenpendels unter dem Aequator  $= 39,01223$ , die Abnahme der Schwere vom Pole an  $= 0,0053365$  und somit die Abplattung  $= \frac{1}{301,77}$ .

k) Der oben genannte FOSTER beobachtete an eben diesem Orte, fand sehr nahe übereinstimmend die Länge des Pendels  $= 39,04368$  Z. Um aber an einem Beispiele zu zeigen, wie außerordentlich genau KATER's mit den bisher erwähnten verglichene Messungen sind, und daß sie mit gleich genauen, unter minderen Breiten ausgeführten allerdings ein richtiges Resultat zu geben sich eignen, möge folgende Zusammenstellung dienen. Die eben genannte Bestimmung FOSTER's mit den durch KATER gefundenen Größen verglichen, giebt folgende Werthe.

Verglichener Beob. Ort.	Abnahme d. Schwere	Länge des Secund. Pend.	Nenner der Abplat.
Unst	0,0053726	39,01188	305,07
Portsoy	0,0053732	39,01188	305,13
Leith	0,0053570	39,01198	303,63
Clifton	0,0053109	39,01225	299,44
Arbury H.	0,0053565	39,01198	303,59
London	0,0053151	39,01223	299,81
Shanklin R.	0,0053163	39,01222	299,92
Mittel	0,0053431	39,01206	302,37

Diese Uebersicht zeigt, daß die drei mittleren Werthe für die Abnahme der Schwere, die Länge des Secundenpendels unter dem Aequator und die Abplattung von den oben mitgetheilten Bestimmungen nicht sehr abweichen, und unter einander selbst noch geringere Differenzen zeigen<sup>1</sup>.

1) Auch in *Paramatta* unter  $33^{\circ} 48' 43''$  S. B. und  $151^{\circ} 0' 15''$  O. L. von Greenwich, beobachtete BRISBANE<sup>2</sup> ein Katersches Pendel, und veranlaßte auch DUNLOP zu einer Reihe von Beobachtungen, beide um so wichtiger, je seltener damals noch solche Messungen auf der südlichen Halbkugel waren. BRISBANE fand die Länge des Secundenpendels in *Paramatta*  $= 39,07696$  e. Z. welches mit KATER's Messung in *London* verglichen die Abnahme der Schwere  $= 0,0052704$  und die Abplattung  $\frac{1}{295,84}$ , mit der zu *Unst* aber jene  $0,0053605$ , diese  $\frac{1}{303,95}$  giebt. DUNLOP fand die Länge des Secundenpendels wenig abweichend  $= 39,07751$ , und hiernach durch die Vergleichung mit *London* jene Größe  $= 0,0052238$ , diese  $= \frac{1}{291,83}$ ; mit *Unst* jene  $= 0,0053292$  diese  $= \frac{1}{301,09}$ .

m) GOLDINGHAM war einer der ersten, welcher ein regulirtes Kater'sches Pendel mit nach *Madras* nahm. Aus den Schwingungen desselben dort unter  $13^{\circ} 4' 9'',1$  N. B. berechnete er die corrigirte Länge  $= 39,026302$ , welche Größe mit

<sup>1</sup> Diese fünf einzelnen Beobachtungen findet man erwähnt und berechnet in Phil. Trans. 1823. T. II. p. 211.

<sup>2</sup> Phil. Tr. a. a. O. p. 315.



der von KATER für *London* gefundenen verglichen die Abplattung  $= \frac{1}{297,56}$  giebt<sup>1</sup>.

Da man diese sämtlichen Beobachtungen nichts weniger als ungenau nennen kann, hauptsächlich aber weil sie unter verschiedenen südlichen und nördlichen Breiten und in sehr abweichenden Längen angestellt sind, so scheint es mir allerdings der Mühe werth, auch diese auf die nämliche Weise wie durch SABINE bei den oben mitgetheilten geschehen ist, nach der Methode der kleinsten Quadrate zu berechnen, und das Resultat mit dem oben erhaltenen zu vergleichen<sup>2</sup>. Dieses giebt folgende Uebersicht.

<i>Gallopagos</i>	00° 32' 19";	39,01717 — x — 0,0000884. y = D <sup>1</sup>
<i>Madras</i>	13 04 09;	39,02630 — x — 0,0511334. y = D <sup>2</sup>
<i>San Blas</i>	21 32 24;	39,03828 — x — 0,1347996. y = D <sup>3</sup>
<i>Rio de Jan.</i>	22 55 22;	39,04374 — x — 0,1517026. y = D <sup>4</sup>
<i>Paramatta</i>	33 48 43;	39,07723 — x — 0,3096577. y = D <sup>5</sup>
<i>Brassa</i>	60 09 42;	39,16929 — x — 0,7524400. y = D <sup>6</sup>
<i>Hare Is.</i>	70 26 17;	39,19840 — x — 0,8878917. y = D <sup>7</sup>
<i>Melville</i>	74 47 12;	39,20700 — x — 0,9311400. y = D <sup>8</sup>

$$39,0971765 - x - 0,321885336. y = 0$$

$$- 0,00345 + x. 0,0000884 + y. 0,0000000$$

$$- 1,99555 + x. 0,0511334 + y. 0,0026146$$

$$- 5,26234 + x. 0,1347996 + y. 0,0181709$$

$$- 5,92303 + x. 0,1517026 + y. 0,0230136$$

$$- 12,10056 + x. 0,3096577 + y. 0,0958850$$

$$- 29,47254 + x. 0,7524400 + y. 0,5661657$$

$$- 34,80393 + x. 0,8878917 + y. 0,7883516$$

$$- 36,50721 + x. 0,9311400 + y. 0,8670258$$

$$- 15,758576 + x. 0,402356675 + y. 0,2951534 = 0$$

1 Phil. Trans. 1822. I. 167.

2 Die Pendelmessung, wonach Capt. CHURCH die Länge des einfachen Secundenpendels auf der kleinen Insel *Gounsah-Lout* bei *Bencoolen* unter 0° 1' 48",78 N. B. = 39,02125994 engl. Z. fand, habe ich weggelassen, weil ihre Genauigkeit weniger verbürgt ist. S. Phil. Mag. LXV. 594. einen Auszug aus einer weitläufigen Abhandlung im Asiatic Journal.

Hieraus ergibt sich die Länge des Sekundenpendels unter dem Aequator oder  $x = 39,01393$ , die Zunahme der Schwere nach dem Pole hin, oder  $y = 0,2068915$ , und die Abplattung oder  $\frac{5}{2} k - \frac{y}{x} = 0,0086501 - 0,0053030 = 0,0033471$  oder  $= \frac{1}{298,76}$ . Gäben wir diesen Messungen einen gleichen Werth als den von SABINE berechneten, so würde aus jenen und diesen zusammengenommen, eine Abplattung  $= \frac{1}{291,24}$  folgen; sollen sie aber nur einen halb so großen Werth erhalten als jene, so würde eine Ellipticität  $= \frac{1}{290,3}$  herauskommen, nimmt man endlich alle zuletzt erwähnten genaueren (unter d bis m aufgezählten) 45 Beobachtungen zusammen, giebt allen einen gleichen Werth, und sucht aus ihnen das arithmetische Mittel, so erhält man hiernach die Abplattung  $= \frac{1}{288,96}$  oder sehr nahe  $= \frac{1}{289}$ . Auf allen Fall ergibt sich so viel, daß die durch SABINE und die durch die französischen Geometer in Frankreich angestellten Versuche am genauesten übereinstimmende Resultate geben, von welchem die zuletzt erwähnten, mit KATEN's unveränderlichem Pendel angestellten, von SABINE aber nicht mit in Rechnung genommenen, Versuche nur unbedeutend abweichen. Noch deutlicher geht dieses aus der folgenden Zusammenstellung hervor, worin die durch Messung gefundenen Pendellängen mit denen verglichen sind, welche aus der Formel  $x' = x + y \sin.^2 \varphi$  folgen, für  $x$  und  $y$  die von SABINE gefundenen Werthe genommen<sup>1</sup>.

---

1 Bei der vorhergehenden Berechnung ist für *San Blas* und *Rio de Janeiro* das arithmetische Mittel aus den Bestimmungen von HALL und FOSTER gesetzt, für *Paramatta* das arithmetische Mittel aus den durch BRISBANE und DUXLOP gefundenen Größen.

Beob. Orte.	Beobach- ter	Breiten	beob. Pendel	berech. Pend.	Differ.
<i>Gallopago</i>	HALL	00° 32' 19"	39,01717	39,01522	+ 0,00195
<i>Madras</i>	GOLDING- HAM	13 04 09	39,02630	39,02555	+ 0,00075
<i>San Blas</i>	HALL	21 32 24	39,03776	39,04249	— 9,00473
— —	FOSTER	21 32 24	39,03881	39,04249	— 0,00368
<i>Rio de Jan.</i>	HALL	22 55 22	39,04381	39,04591	— 0,00210
— —	FOSTER	22 55 22	39,04368	39,04591	— 0,00223
<i>Para-</i> <i>matta</i>	BRISBANE	33 48 43	39,07696	39,07788	— 0,00092
— —	DUNLOP	33 48 43	39,07751	39,07788	— 0,00037
<i>Brassa</i>	SABINE	60 09 42	39,16929	39,16753	+ 0,00176
<i>Hare Isl.</i>	—	70 26 17	39,19840	39,19495	+ 0,00345
<i>Melville</i>	—	74 47 12	39,20700	39,20371	+ 0,00329

Werden zuerst die Pendelmessungen für sich allein als Mittel zur Bestimmung der Abplattung näher beleuchtet, so folgen aus den gegebenen Uebersichten und aus demjenigen, was SABINE in seinem schätzbaren Werke mitgetheilt hat, zunächst nachstehende Schlüsse.

1. Vor allen Dingen müssen viele und weit von einander abstehende Beobachtungen in Rechnung genommen werden, wenn man ein nahe richtiges Resultat erhalten will. Dieses ergibt sich insbesondere aus der Gröfse der Abplattung, welche die über kürzere Bogen ausgedehnten einzelnen Beobachtungsreihen geben. BIOT fand directe aus der Summe seiner Messungen diese Gröfse  $= \frac{1}{304}$ , allein wegen der Autorität, welche

LA PLACE'S Angabe sich erworben hatte, suchte er jene dieser anzupassen, was auch keine grofsen Abweichungen gab. Die Reihe der durch KATER veranstalteten Messungen über einen weit kürzeren Bogen giebt allerdings sehr weit aus einander liegende Bestimmungen, deren mittlere im Maximo  $\frac{1}{319,82}$  beträgt, und also nicht vermuthen läfst, dafs die ungleich richtigere Bestimmung so hoch hinaufgehen könnte, als wirklich der Fall ist. Die Ursache einer so geringen Uebereinstimmung liegt sehr nahe, und sie wird nicht befremden, wenn man berücksichtigt, dafs die ganze Differenz der Pendellänge am Pole



über die unter dem Aequator nur etwas über 0,2 engl. Zoll beträgt, weswegen unbedeutend kleine Fehler noch immer eine sehr große Differenz des Resultates herbeiführen können. KATER glaubte sich daher berechtigt, aus seinen Messungen den Schluss zu folgern, daß das erhaltene Resultat sich den bekannten anderweitigen Bestimmungen der Abplattung anreihen lasse<sup>1</sup>, und es würden daher die mühevollen und kostbaren Bemühungen der französischen und englischen Gelehrten die Sache selbst um nichts mit Sicherheit weiter gebracht haben, wenn nicht SABINE's Messungen hinzugekommen wären.

2. Vor allen Dingen muß bei den Beobachtungsarten für Pendelschwingungen die geognostische Beschaffenheit des Ortes genau beachtet, und entweder mit in Rechnung genommen werden, oder es müssen aus gleichen Breiten gleich viele Beobachtungen über schwererem und leichterem Boden zur Erhaltung eines genauen arithmetischen Mittels dienen<sup>2</sup>. SABINE hat hierüber die interessantesten Erfahrungen gemacht, und bemerkt, daß die Erhebung über der Meeresfläche von geringerer Bedeutung ist, als die Beschaffenheit des Bodens, desgleichen daß die tiefer liegenden Erdschichten keinen so großen Einfluß haben als die Oberfläche, oder genauer, daß die allgemeine Beschaffenheit der Erdrinde die Pendelschwingungen weniger afficirt als die oberen und nebenliegenden Schichten<sup>3</sup>. Der Ein-

---

1 Kater sagt Phil. Tr. 1821. I. p. 94. It will perhaps be allowable to consider  $\frac{1}{305,32}$  the mean of these last results, as the true compression, and this would agree very nearly with the deduction of Mr. LA PLACE from the lunar irregularities; with the result of Dr. YOUNG's interesting and novel investigation, by a comparison of the mean, with the superficial density of the earth; and with the conjecture I have hazarded from the compression given by the experiments on the length of the pendulum at Unst and Portsoy.

2 Vergl. LA PLACE In Connaiss. des Temps. 1821. Auch FRECINET fand zu *Ile de France* eine sehr bedeutende örtliche Anziehung S. Connaiss. des Temps. 1818. p. 246.

3 a. a. O. p. 332 ... the local variations of gravity are influenced far more considerably by the density of the masses, on which the pendulum is immediately placed, than on the general disposition of the surface. Es ist mir hierbei besonders aufgefallen, daß basaltischer und sonstiger vulcanischer Boden so stark anziehend wirkt, da man eine Compensation durch die muthmaßlich tiefer liegenden

fluß ist so bedeutend, daß SABINE meint, es lasse sich aus den Pendelschwingungen die Beschaffenheit der oberen Erdschichten an verschiedenen Orten bestimmen. Beides, sowohl die Größe solcher örtlichen Einflüsse, als auch daß dieselben bei SABINE's Messungen ziemlich vollständig ausgeglichen sind, zeigt folgende Zusammenstellung:

Stationen	Unterschied d. berechneten u. gemessenen Pendellängen	Excess oder Defect der Schwingungen	Geognostische Beschaffenheit des Bodens
<i>St. Thomas</i>	+ 0,00506	+ 5,58	Basaltischer Felsen.
<i>Maranham</i>	— 0,00393	— 4,34	Angeschwemmter Boden.
<i>Asceñsion</i>	+ 0,00457	+ 5,04	Dichter vulcanischer Felsen.
<i>Sierra Leone</i>	— 0,00012	— 0,12	Schnell verwitternder Granit.
<i>Trinidad</i>	— 0,00374	— 4,12	Angeschwemmter Boden.
<i>Bahia</i>	— 0,00164	— 1,80	Tiefes Erdreich auf Sandstein.
<i>Jamaica</i>	+ 0,00025	+ 0,28	Kalkfelsen.
<i>Newyork</i>	+ 0,00001	0,00	100 F. tiefes Sandlager über Serpentin.
<i>London</i>	— 0,00025	— 0,28	Kies und Kalk.
<i>Drontheim</i>	— 0,00282	— 3,10	Thonboden über Glimmerschiefer.
<i>Hammerfest</i>	— 0,00047	— 0,52	Glimmerschiefer.
<i>Grönland</i>	— 0,00009	— 0,08	Sandstein.
<i>Spitzbergen</i>	+ 0,00318	+ 3,50	Quarzfelsen.

Man sieht, daß sich die leichteren und schwereren Lagerungen so ziemlich ausgleichen, und wenn die letzteren etwa mehr nach einer Seite hin fallen, so wäre dieses nach der südlichen, und ein hieraus entspringender Fehler müßte die Abplattung geringer geben, als sie wirklich ist. Auffallend ist dabei bloß, daß das tiefe Sandlager in *Newyork* keinen negativen Fehler gegeben hat, da dieses doch beim Sandsteine in *Grönland* der Fall ist. Erklärlich würde dieses werden durch die Voraussetzung, daß der Sandstein kalkhaltig, der Sand dagegen rein quarzig seyn mag. In der gegebenen Uebersicht stehen übrigens die basaltischen, die vulcanischen und die Quarzfelsen dem aufgeschwemmten Erdreiche im stärksten Gegensatze

Höhlungen erwarten könnte. Beobachtungen in verschiedenen Puncten auf Island wären in dieser Hinsicht von großer Wichtigkeit.

entgegen, alle anderen weichen dagegen von einem mittleren Werthe der Dichtigkeiten nicht sehr ab, wie SABINE durch folgende Zusammenstellung anschaulich macht, welche aus den Pendelschwingungen gefolgert füglich als allgemeines Maß der Dichtigkeiten in Beziehung auf die Kraft der Anziehung gelten kann.

Stationen	Excels oder Defect	Dichtig- keits-Scale	Geognostische Beschaffenheit
<i>St. Thomas</i>	+ 5,58	100	Schwerer Basalt.
<i>Ascension</i>	+ 5,04	94	Dichter vulcan. Felsen.
<i>Spitzbergen</i>	+ 3,50	79	Mächtiges Quarzlager.
<i>Jamaica</i>	+ 0,28	45	Kalkfelsen (Urkalk).
<i>New-York</i>	0,00	43	Sand auf Serpentin.
<i>Grönland</i>	— 0,08	43	Zerfallener Sandstein.
<i>Sierra Leone</i>	— 0,12	42	Einige Fuß Erde über verwittertem Granit.
<i>London</i>	— 0,28	41	Kies und Kalk.
<i>Hammerfest</i>	— 0,52	37	Glimmerschiefer, die Halbinsel von tiefem Wasser umgeben.
<i>Bahia</i>	— 1,80	26	Einige Fuß Dammerde über Sandstein.
<i>Drontheim</i>	— 3,10	12	Thonboden über Glimmerschiefer.
<i>Trinidad</i>	— 4,12	2	Aufgesch. Erdreich und Sand.
<i>Maranham</i>	— 4,34	1	Desgleichen.

3. Rücksichtlich auf die Gestalt der Erde ist durch die angegebenen Pendelbeobachtungen so viel mit Gewissheit ausgemacht, daß die südliche Halbkugel auf gleiche Weise als die nördliche gekrümmt seyn muß, und somit ein aus LA CAILLE's Messung auf dem *Cap der guten Hoffnung* gefolgter, und bei vielen Hypothesen zum Grunde gelegter Satz, wonach des Gegentheil statt finden sollte genügend widerlegt. Die fünf Messungen auf der südlichen Halbkugel, zu *Maranham*, *Ascension*, *Bahia*, *Rio de Janeiro*, und *Paramatta*, welche einen Bogen von 2°,5 bis 33°,75 umfassen, weichen so wenig von den unter fast gleichen nördlichen Breiten angestellten ab, daß man dieses Mittel zur Bestimmung der Erdgestalt entweder ganz verwenden, oder beide Halbkugeln für gleichgestaltet halten muß. Eben dieses Resultat geht auch aus denjenigen Messungen hervor, welche FREYCINET und DUPERRÉY vorgenommen ha-



ben <sup>1</sup>. Minder nicht darf mit einem hohen Grade der Zuversicht behauptet werden, daß die Krümmung der verschiedenen Meridiane gleichfalls von einander nicht merklich abweicht, und die Erde also ein regelmäfsiges elliptisches Sphäroid (*Éllipsoïde de révolution*) ist. Wenn manche früher geneigt waren, diesen theoretisch wahrscheinlichen Satz zu bezweifeln, so geschah dieses in Folge der geringen Uebereinstimmung, welche die Resultate der verschiedenen Messungen darboten, indem SABINE <sup>2</sup> vollkommen Recht hat, wenn er solche Ungenauigkeiten nur für geeignet hält, die Sache zu verwirren.

4. So viel aber hierdurch gewonnen ist, so bleibt doch allezeit noch die Hauptfrage zu erörtern, nämlich welches Verhältniß der Erdaxe zum Durchmesser des Aequators aus den Pendelmessungen wirklich folge. Die Beantwortung derselben beruhet auf zwei Stücken, nämlich der *Genauigkeit der Messungen selbst*, und der *Zulässigkeit des Clairaut'schen Theorem's*. Vorläufig kann nicht unbemerkt bleiben, wie auch SABINE sagt, daß diejenige Gröfse der Abplattung, um welche alle einzelnen Bestimmungen derselben sehr nahe liegen, genau mit dem Verhältniß der Schwungkraft zur Schwere unter dem Aequator zusammenfällt, welches zuverlässig auf ein in der Zukunft wahrscheinlich noch aufzufindendes nothwendiges Naturgesetz deutet.

Die Genauigkeit der Beobachtungen zuvörderst scheint über jeden Zweifel erhaben, und das Zutrauen zu denselben gewinnt um so mehr, je sorgfältiger man das Einzelne prüft. Insbesondere gilt dieses Urtheil von derjenigen Reihe, welche wir dem

---

<sup>1</sup> S. Ann. Ch. Ph. XVI. 897. XXX. 847. Connaiss. des Tems. 1828. p. 246. FRYCINET Voyage autour du Monde cet. 1826. p. 45.

<sup>2</sup> a. a. O. p. 854.: *inexact experiments have tended but to perplex, and even to mislead.* Es darf hier jedoch nicht unbemerkt bleiben, daß auch Dr. TARKS aus seinen chronometrischen Messungen, verglichen mit geodätischen auf eine Ungleichheit in der Krümmung der Erde geführt wurde, damit die Sache bei ihrem jetzigen Standpunkte künftig noch näher untersucht werde. S. Phil. Mag. 1824. Apr. p. 311. FRYCINET's Pendelbeobachtungen und die oben erwähnten letzten Messungen von Längengraden in Frankreich und Italien führen auf ein gleiches Resultat. Indefs bin ich im Ganzen geneigt, die Erscheinungen, woraus eine Unregelmäfsigkeit der Krümmung zu folgen scheint, theils Beobachtungsfehlern, theils localen Anziehungen beizumessen.

Fleiß und der Beharrlichkeit des Capt. SABINE verdanken, und wenn man die Uebereinstimmung der erhaltenen Resultate mit denjenigen berücksichtigt, welche aus allen übrigen, von den verschiedensten Beobachtern mit ähnlichen oder ungleichen Apparaten angestellten Versuchen hervorgegangen sind, so muß man gestehen, daß nicht leicht ein physikalisches Problem vollständiger gelöst ist, als dieses. Es ist mir auch nicht bekannt, daß von dieser Seite überall gegründete Einwendungen gemacht sind, außer etwa diejenigen, welche GALBRAITH dagegen vorgebracht hat<sup>1</sup>. Dieser macht vorzüglich auf die Ungewißheit aufmerksam, welche aus der örtlichen Anziehung des Bodens von individueller Beschaffenheit entstehen könnte. Richtig ist allerdings, daß bei einer einzelnen Beobachtung dieser Einfluß nichts weniger als unbedeutend genannt werden darf. Es ergibt sich dieses insbesondere aus der Betrachtung der fünf ersten, (zunächst am Aequator gemessenen) Pendellängen zu *St. Thomas, Maranham, Ascension, Sierra Leone* und *Trinidad*. Wollte man die erste mit der zweiten, die dritte mit der vierten, die vierte mit der fünften, sogar noch die erste mit der fünften zusammennehmen, so würde aus allen diesen Vergleichen eine umgekehrte Abplattung folgen, und wir haben hier also das nämliche Phänomen, welches die englische Gradmessung für sich allein genommen darbietet. GALBRAITH hat ferner vollkommen Recht, wenn er sagt, daß man die Pendellänge unter dem Aequator nach den Beobachtungen im Mittel  $= 39,02$  engl. Z. annehmen könne<sup>2</sup>, und wenn dann die

---

1 Phil. Mag. LXVII. 161. \*IVORY prüft in Phil. Mag. and Journ. LXVIII. 1 ff. zuerst CLAIRAUT's Theorem, indem er auch die höheren Potenzen mit in Rechnung nimmt, findet aber das von jenem gefundene Resultat bestätigt. Aus 6 Beobachtungen SABINE's und den beiden zu Paris und Unst durch BIOT angestellten findet er dann die Abplattung  $= \frac{1}{300}$ . In einem späteren Aufsätze ebend. p. 92, vergleicht er die Messungen von SABINE, KATER nebst BIOT und die in Frankreich von den französischen Gelehrten angestellten, und findet zwischen den aus diesen drei Reihen erhaltenen Abplattungen einen merklichen Unterschied. Weil er aber SABINE's Werk nicht selbst benutzt zu haben gesteht, so schien es mir überflüssig, mehr als diese Notiz von seiner Arbeit mitzutheilen.

2 HALL's Messung, welche GALBRAITH hierbei nicht berücksichtigt zu haben scheint, giebt weit richtiger 39,017

Zunahme der Länge des Secundenpendels unter dem Pole = 0,20 engl. Zoll angenommen würde, so gäbe dieses

$$e = 0,00865 - 0,005125 = 0,003525 = \frac{1}{283,7}.$$

Genau genommen kann dieser Einwurf aber das Vertrauen auf die erhaltenen Resultate nicht schwächen, und dient vielmehr als ein neuer Grund der Bekräftigung. Man muß es nämlich wohlnehmen, daß SABINE die ersten, aller Theorie und dem Ganzen der gesammten Beobachtungen widersprechenden Resultate offen mitgetheilt hat. Die Ursache der Fehler liegt ganz entschieden in der stärkeren Anziehung des vulcanischen Bodens zu *St. Thomas* und *Ascension*, wird indess durch die entgegengesetzte Wirkung des leichten Erdreichs zu *Maranham* und *Trinidad*, desgleichen durch die correspondirende anziehende Wirkung des Quarzfelsens auf *Spitzbergen* wieder aufgehoben. Blicke noch ein Theil des Fehlers zurück, so würde er die Abplattung geringer geben, allein dieses ist aus andern Gründen nicht wahrscheinlich, und es läßt sich daher annehmen, daß die übrigen Messungen in mittleren Breiten diesen Rest wieder aufheben.

Ungleich schwieriger ist die Entscheidung über die zweite Bedingung der Zuverlässigkeit des erhaltenen Resultates, nämlich die Richtigkeit der Formel, wonach aus den Beobachtungen die Abplattung gefunden ist. Es kommt hierbei lediglich auf die absolute Begründung des von CLAIRAUT aufgestellten Theorem's an. Dieses wird unten noch näher zur Untersuchung kommen, indess kann hier vorläufig so viel gesagt werden, daß nach dem Urtheile der größten Geometer dasselbe als unzweifelhaft betrachtet wird, und unter dieser Voraussetzung darf SABINE's Versuchsreihe sowohl, als auch die Ableitung des Endresultates aus dieser und den beiden anderen, von ihm benutzten, für so vollkommen gelten, daß hierdurch eine lange untersuchte Aufgabe endlich bis zu einem hohen Grade der Gewissheit gelöst ist. Künftige Versuche werden das erhaltene Resultat controliren, zu welchem Ende ihnen aber ein gleicher Grad der Genauigkeit, als der hier benutzte, eigen seyn muß<sup>1</sup>.

---

1 Wenn man von den Messungen FREYCINET's die genauesten unter den niedrigsten und höchsten Breiten mit einander vergleicht, nämlich *Rawak* unter 0° 1' 34" S. B. mit *Paris* unter 48° 50' 14"



Die hierdurch erhaltene Bestimmung ist zu neu, als daß sie schon von andern beurtheilt und Einwendungen unterworfen seyn sollte. Um so mehr erwähne ich dasjenige, was GALBRAITH auch gegen diese erinnert, weil es auf den ersten Blick bedeutend scheint, bei näherer Betrachtung aber nicht ist. Schon früher<sup>1</sup> berechnete dieser aus den vier Beobachtungen zu *Gallopagos*, *Madras*, *San Blas*, und *Rio de Janeiro*, ferner aus den Französischen, den Englischen durch KATER angestellten, und den zu *Hars Island* und *Melville* auf der Nordpolar-expedition erhaltenen, zusammen also aus 18 Beobachtungen die Abplattung, fand nach der oben gewählten Bezeichnung die Länge des Secundenpendels unter dem Aequator oder  $x = 39,011654$  und die Vermehrung derselben am Pole oder  $y = 0,209068$ , woraus also die Ellipticität  $= 0,0032784 = \frac{1}{305}$  folgt. Eine Zusammenstellung der gemessenen Pendellängen mit denen nach der Formel berechneten gab dann ferner für die niedrigen und hohen Breiten lauter negative Differenzen und für alle zwischenliegenden bloß positive, woraus GALBRAITH folgert, die Erde bilde kein vollkommenes Ellipsoid von  $\frac{1}{305}$  Abplattung, sondern sey unter dem 45sten Grade der Breite etwas erhabener. Die wahre Ursache ist indess, daß aus den gemessenen Pendellängen eine größere Abplattung folgt, als welche bei der Berechnung zum Grunde liegt<sup>2</sup>. Spä-

---

N. B. und mit dem *Cap* unter  $33^{\circ} 55' 15''$  S. B. so giebt jenes die Abplattung  $= \frac{1}{288}$ , dieses  $= \frac{1}{291,3}$ , im Mittel  $\frac{1}{289,5}$ ; alle Beobachtungen mit allen 4 Pendeln geben sie im Mittel  $= \frac{1}{289,56}$ . Wollte man indess auch bei dem durch FREYCINET aus allen Beobachtungen mit den drei messingnen Pendeln erhaltenen mittleren Werthe  $= \frac{1}{286,2}$  stehen bleiben, so ist doch auf allen Fall eine sehr genaue Uebereinstimmung dieser Größen mit der durch SABINE gefundenen auf keine Weise zu verkennen.

1 Phil. Mag. LXIV. 163. LXV. 12 ff.

2 Ich darf hierbei nicht unbemerkt lassen, daß bei der oben von mir mitgetheilten Zusammenstellung der von SABINE nicht mit in Rechnung genommenen Messungen gerade das Gegentheil statt findet, indem alle negativen Differenzen in die Mitte fallen. Auch hiervon

ter<sup>1</sup> benutzt GALBRAITH verschiedene der neuesten, nahe am Aequator und nicht bis zur Hälfte des Erdquadranten reichende Pendelmessungen, um aus diesen die Länge des einfachen Secundenpendels unter dem Aequator nach SABINE's Formel, wonach  $x' = 39,01520 + 0,20245 \sin. ^2 \varphi$  ist, zu finden, und hiernach die Abplattung zu berechnen. Indem er dann die Beobachtungen zu *St. Thomas* und *Asoension* wegen des örtlichen Einflusses verwirft, erhält er für

<i>Maranham</i>	— —	39,01175
<i>Sierra Leone</i>	— —	39,01556
<i>Trinidad</i>	— — —	39,01193
<i>Bahia</i>	— — —	39,01402
Mittel		39,01332

Aus den spanischen Beobachtungen zu

<i>Acapulco</i>	— —	39,01126
<i>Manilla</i>	— —	39,02067
<i>Umatag</i>	— —	39,00157
<i>Zambounga</i>	— —	39,01379
<i>Lima</i>	— — —	39,01046
<i>Ile Rabao</i>	— —	39,01370
Mittel		39,01191

Aus französischen und englischen zu

<i>Formentera</i>	— —	39,01303
<i>Madras</i>	— — —	39,01275
<i>San Blas</i>	— —	39,01311
<i>Rio Janeiro</i>	— —	39,01447
<i>Paramatta</i>	— —	39,01250
Mittel <sup>2</sup>		39,01254

liegt die Ursache darin, daß eine größere Excentricität bei der Berechnung zum Grunde gelegt ist, als welche aus den Messungen selbst folgt. Zugleich muß ich hinzusetzen, daß die aus den Messungen auf *Gallopagos*, *Madras*, *San Blas* und *Rio de Janeiro* gefundenen Pendellängen durch GALBRAITH anders angegeben werden, als von mir oben geschehen ist, wodurch das Resultat etwas verschieden ausfällt. Indefs bin ich der nachgewiesenen Quelle gefolgt, und weiß nicht, woher GALBRAITH seine etwas abweichenden Größen genommen haben mag.

<sup>1</sup> Phil. Mag. LXVII. 164.

<sup>2</sup> Dieses letztere Mittel ist falsch, läßt sich indess durch die

Aus allen drei mittleren Werthen folgt  $x = 39,01295$ , und indem GALBRAITH dann  $\frac{5}{2} k = 0,008608$  nimmt, so soll statt des durch SABINE gefundenen, oben mitgetheilten Resultates, wonach die Abplattung  $= \frac{1}{289,1}$  ist, sie vielmehr  $e = 0,008608 - \frac{0,20245}{39,0152} = 0,003419 = \frac{1}{292,5}$  seyn. Aus andern Zusammenstellungen der durch SABINE gefundenen Pendellängen sucht dann GALBRAITH eine Abplattung herauszubringen, welche von  $\frac{1}{305}$  nicht merklich abweicht. Rücksichtlich dieser letzteren Folgerung ist es nicht schwer zu beweisen, daß einzelne zusammengestellte Pendelbestimmungen der Abplattung geringer geben, da auch andere wiederum sie größer darstellen; aber eben deswegen war es zweckmäfsig, die Fehler aller einzelner, übrigens genauer, Beobachtungen gegenseitig auszugleichen. In Beziehung auf die erstere Verbesserung ist indess nicht abzusehen, worauf sie sich im Allgemeinen gründet, und wie sie insbesondere aus den Prämissen folgt. Zuvörderst hat GALBRAITH die Gröfse  $\frac{5}{2} k$  durch weitläufige Rechnungen auf einem mühsameren Wege gesucht, als dieses nach NEWTON geschieht, und  $k = \frac{1}{290,428}$  gefunden. Wird statt dessen die gewöhnliche Bestimmung wieder hergestellt, so muß auch das zuletzt durch SABINE gefundene Resultat wieder herauskommen, so lange die durch denselben gefundenen Werthe von  $x$  und  $y$  unverändert bleiben. Daß die letztere geändert werden müsse, sagt GALBRAITH nicht, für  $x$  aber findet er aus der mitgetheilten Zusammenstellung 39,01295 engl. Zolle. Wird dieses als richtig angenommen, so wäre

$$e = 0,0086501 - \frac{0,20245}{39,01295} = 0,0034518 = \frac{1}{289,7}$$

also nur unbedeutend von SABINE's Bestimmung abweichend. Es ist indess klar, daß aus einer Verminderung des Werthes von  $x$  zugleich auch eine Vergrößerung des Werthes von  $y$  aus

---

Änderung einer einzigen Ziffer in den summirten Gröfsen nicht herstellen, und ich muß es also unverbessert wiedergeben.



den Beobachtungen folgen muß. Nach SABINE ist die Länge des Secundenpendels unter dem Pole  $= x + y = 39,21765$  engl. Zolle. Nimmt man zur Vermeidung weitläufiger Rechnungen diese Gröſſe und die durch GELBRAITH gefundene Pendellänge unter dem Aequator als richtig an (welches genau genommen aus begreiflichen Gründen unstatthaft ist), so würde hiernäch  $y = 0,2047$  und die Abplattung

$$e = 0,0086501 - \frac{0,2047}{39,01259} = 0,0034033 = \frac{1}{293,83}$$

seyn; also schon merklicher abweichen. Hieraus könnte allerdings ein von GALBRAITH nicht aufgestelltes Argument gegen die Gültigkeit dieser Berechnungsart überhaupt hergenommen werden, dessen Widerlegung keineswegs so leicht ist, als die Beseitigung derjenigen Einwürfe, welche er dagegen vorbringt. Die ganze Berechnung ist nämlich auf kein allgemein gültiges geometrisches Princip gestützt. Offenbar muß die Abplattung so viel größer seyn; je größer der Unterschied der Pendellänge unter dem Pole und unter dem Aequator ist, indem sie selbst mit diesem verschwinden würde. Nach der Formel aber wächst der Quotient  $y : x$  diesem Unterschiede proportional, die Abplattung wird dann aber im gleichen Verhältniß kleiner, also gerade umgekehrt, als es der Natur der Sache nach seyn sollte. Im Allgemeinen führt dieses indess wiederum auf die Gültigkeit von CLAIRAUT's Theoreme, und GALBRAITH's Gegenbemerkungen und Zweifel sind also bei weitem unbedeutender, als er sie gern ansehen möchte.

5. Endlich kann eine sehr nahe liegende Bemerkung demjenigen nicht entgehen, welcher sich mit der Untersuchung dieses interessanten Gegenstandes beschäftigt. Angenommen nämlich die Abplattung sey durch SABINE genau gefunden, so ist sie gerade dem Verhältnisse der Schwungkraft unter dem Aequator zur Schwere gleich oder  $= k$ . Nach der Formel ist aber

$$e = \frac{5}{2} k - \frac{y}{x}, \text{ also wenn } e = k \text{ ist, so ist } 1,5 k = \frac{y}{x}, \text{ und wenn}$$

also das Pendel durch die Schwungkraft und die aus der Abplattung der Erde hervorgehende Abnahme der Schwere zugleich afficirt wird, so ist die letztere Gröſſe genau der Hälfte der ersteren gleich. Es scheint mir dieses auf eine gewisse innere Consequenz des Theorem's von CLAIRAUT zu deuten, und

nicht minder das Vertrauen auf die Genauigkeit der Pendelmessungen zu erhöhen<sup>1</sup>.

#### D. Gestalt der Erde nach dem Gravitationsgesetze und der Schwungkraft.

Bei der Erläuterung der beiden unter A und C abgehandelten Methoden, deren man sich zur Bestimmung der Gestalt der Erde bedient hat, ist der Gegenstand sowohl rücksichtlich der Messungen als auch der Berechnungen in hinlänglicher Vollständigkeit mitgetheilt. Auch die hier zu erörternde Methode mit gleicher Ausführlichkeit abzuhandeln liegt außer den Grenzen dieses Werkes, da sie zu der Lösung eines der schwierigsten Probleme gehört, womit die Geometer noch nicht völlig im Reinen sind, und es wird daher genügen, eine Uebersicht des Ganzen und die wichtigste Literatur hier aufzunehmen<sup>2</sup>.

NEWTON, von welchem diese ganze Untersuchung ausgeht, dachte sich zur Versinnlichung der Sache zwei zusammenhängende Säulen einer Flüssigkeit, welche im Centrum des fast kugelförmigen Körpers anfangend sich endigten, die eine unter dem Aequator, die andere unter dem Pole, und suchte bei dieser Voraussetzung einer gleichförmigen Dichtigkeit der als flüssig gedachten Erdmasse die Bedingung des Gleichgewichts. Denkt man sich dann ein elliptisches Sphäroid aus verschwindend dünnen und ähnlichen Lagen bestehend, so ist die Schwere, als die Summe der Anziehungen aller dieser Schichten, am Pole der kleinen Axe proportional. NEWTON stellte nämlich den Satz auf, daß irgend ein materieller Punct in einem hohlen elliptischen Sphäroide mit parallelen Schichten von allen Seiten auf gleiche Weise angezogen werde, wonach die oberen Lagen auf die Schwere keinen Einfluß haben, und also in Folge des Gravitationsgesetzes die Schwere aller Puncte auf der Oberfläche

---

1 Die Uebereinstimmung dieses Resultates mit dem durch HUYGENS aufgestellten Theoreme ersieht man aus dem folgenden Abschnitte.

2 Vergl. LA PLACE *Méc. Céleste* T. V. Liv. XI. Ch. 1. IVON in *Phil. Mag.* LXVI. 428. BOHNERBERGER *Astronomie* p. 426. Die Schwierigkeit der Aufgabe ergiebt sich leicht, wenn man berücksichtigt, daß nach der Theorie der Anziehung das Gesetz der Schwere an der Oberfläche der Erde von ihrer Gestalt abhängt, welche selbst wieder von jenem Gesetze abhängig ist.

gleichartiger und gleich dichter Körper den linearen Dimensionen dieser letzteren proportional ist. Hiernach ist das Gewicht der angenommenen Wassersäule am Pole gleich dem Producte der Schwere am Pole in die Hälfte der Länge dieser Säule oder in die halbe Axe, und die Schwere der an den Aequator reichenden Wassersäule dem Producte der Schwere unter dem Aequator in den halben Erdhalbmesser, indem die Schwere unter dem Aequator durch die gleichfalls nach dem Centro hin abnehmende Schwungkraft vermindert wird. Für den Zustand des Gleichgewichts ist daher das Product der Schwere unter dem Pole in die halbe Axe gleich der Schwere unter dem Aequator in den halben Durchmesser. Wird dann in einem elliptischen Sphäroide von gleichmäßiger Dichtigkeit die halbe Axe  $BC = 100$ , Fig. 171. der halbe Durchmesser  $AC = 101$  angenommen, so würde die Schwere unter dem Aequator  $= 500$  gesetzt, unter dem Pole  $= 501$  werden. Wenn alsdann für den Zustand des Gleichgewichts nach hydrostatischen Gesetzen die Producte der Längen in die Gewichte gesucht und mit einander verglichen werden, so erhält man  $BC = 100 \times 501 = 50100$  und für  $AC = 101 \times 500 = 50500$ , deren Verhältniß  $501 : 505$  ist, wonach also unter A ein Ueberschuß von  $\frac{4}{505}$  entsteht, welcher durch die Schwungkraft compensirt werden muß. Nach einer Art von regula falsi läßt sich hieraus vermittelt der bekannten Schwungkraft die Abplattung berechnen. Indem nämlich dem angenommenen Axenverhältnisse, oder einer Abplattung  $= \frac{1}{100}$  eine

Schwungkraft  $= \frac{4}{505}$  zukommt, so erhält man die Proportionen

$$\frac{4}{505} : \frac{1}{100} = \frac{1}{289} : x$$

woraus  $x = \frac{1}{229}$  gefunden wird. Dieses gäbe also das Verhältniß der Axe des Erdellipsoids zum Durchmesser nahe  $= 229 : 230$ . Diese Bestimmung stellte NEWTON schon 1686 auf<sup>1</sup>.

---

<sup>1</sup> Phil. nat. Princ. math. L. III. prop. 19. Tom. III. p. 80 ed. Le Seur et Jacquier.



Ohngefähr zwei Jahre später bestimmte HUYGENS<sup>1</sup> die Abplattung nach ähnlichen Grundsätzen, indem er zwei Säulen einer gleichartigen Flüssigkeit annahm, welche durch die vereinten Wirkungen der Schwere und Schwungkraft im Gleichgewichte seyn sollten. Die Centrifugalkraft beträgt unter dem Aequator  $\frac{1}{289}$  der Schwere  $=k$ , und um diese GröÙe muß also die Schwere dort vermindert seyn. Diese Verminderung ist aber rücksichtlich auf den Druck der angenommenen Wassersäulen den Abständen der einzelnen Theilchen vom Centro direct proportional, mithin im Mittelpuncte selbst  $=0$  auf der Oberfläche unter dem Aequator  $=1$ , im Mittel also  $=\frac{1}{2}k$ , weswegen die Länge der in der Erdaxe liegenden Säule  $BC = 1 - \frac{1}{2}k = 1 - \frac{1}{578}$  der andern  $AC$  seyn muß, welches als ein Verhältniß der Erdaxe zum Durchmesser  $= 577 : 578$ , und eine Abplattung  $= \frac{1}{578}$  giebt. Nach HUYGENS<sup>2</sup> wächst ferner die Schwere vom Aequator nach den Polen den Quadraten der Sinusse der Breite proportional, und wird unter dem Pole  $= 1 + 2k$ , wenn sie unter dem Aequator  $= 1$  ist, wogegen NEWTON das Verhältniß  $1 : 1 + \frac{5}{4}k$  annimmt. Dabei ist es merkwürdig, daß nach beiden Theorien die Summe der GröÙe der Abplattung und der Zunahme der Schwere am Pole, die unter dem Aequator als Einheit angenommen  $= \frac{5}{2}k$  ist. HUYGENS wollte eigentlich die Aufgabe allgemein auflösen, und diejenige Curve

---

1 HUGENII opera ed. s'Gravesando. L. Bat. 1724. Tom. III. p. 99. Dessen opera reliqua T. I. de causa gravitatis. Discours de la cause de la Pésanteur p. 157. MAIRAN unterschied die ursprüngliche Gestalt der Erde als flüssig gedacht im Zustande der Ruhe, in welchem sie die Kugelgestalt haben mußte, von der späteren durch ihre Rotation enthaltenen. S. Mém. de l'Ac. 1720. Daß sie als ruhend zur Erzeugung des Gleichgewichts ihrer Theile die runde Gestalt annehmen mußte, bewiesen außerdem HERMANN s. Phoronomia L. II. prop. 82. p. 364; KRAFT in Com. Soc. Pet. VIII. 224. u. a.

2 La Place a. a. O. p. 5.

finden, welche dem Gleichgewichte eines um seine Axe rotirenden flüssigen Körpers genügt, allein diese war ihm zu schwierig, und wurde erst durch MAC-LAURIN gelöst. Im Jahre 1740 gab nämlich die Akademie der Wissenschaften in Paris die Preisfrage über die Ebbe und Fluth auf, unter deren Beantwortungen sich die von MAC-LAURIN als ein Muster der geometrischen Construction auszeichnet. Hierin zeigte er, daß ein flüssiger, um seine Axe rotirender, Körper bei einer dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportionalen Anziehung seiner Theile nur dann zum Gleichgewichte kommt, wenn er die Gestalt eines elliptischen Sphäroids erhält<sup>1</sup>.

Bei allen diesen drei angegebenen Versuchen befolgte man die Methode der geometrischen Construction, welche bei MAC-LAURIN in höchster Eleganz erscheint. Auch CLAIRAUT<sup>2</sup> betrat anfangs diesen Weg, und zeigte die Gültigkeit der Voraussetzungen, worauf NEWTON seinen Satz gegründet habe. Später wählte CLAIRAUT<sup>3</sup> den Weg der Analyse, behandelte das Problem in größter Allgemeinheit für einen aus gleichartigen oder ungleichartigen Flüssigkeiten bestehenden Körper, und zeigte, daß bei einer geringen Abweichung von der Kugelgestalt die Form eines an seinen Polen abgeplatteten elliptischen Sphäroids den Bedingungen des Gleichgewichts Genüge leiste. Bei der Vergleichung der Ellipticität der Erde und der Schwere an ihrer Oberfläche findet er dann das im vorigen Abschnitte benutzte merkwürdige Theorem, *daß für jede Hypothese der Beschaffenheit des Inneren der Erde die Summe der Abplattung und der Vermehrung der Schwere vom Aequator zum Pole  $\frac{5}{2}$  des Verhältnisses der Schwungkraft zur Schwere unter dem Aequator beträgt.*

CLAIRAUT beschränkte seine Untersuchungen auf die elliptische Gestalt. Die späteren Geometer haben die Frage weiter

---

1 Phil. Nat. prino. ed. Le Seur et Jacquier. III. 247. Mc. Laurin Treatise of Fluctions ch. XIV. II. §. 686 ff. Vergl. BOHNENBERGER Astron. a. a. O.

2 Phil. Trans. 1737. T. XL. p. 19.

3 Théorie de la figure de la Terre, tirée des principes d'Hydrostatique. Par. 1743. 8. Gehaltvolle Untersuchungen über diesen Gegenstand enthält auch P. FRISI Disquisitio math. in causam physicam figurae et magnitudinis telluris nostrae. Mil. 1752. TIMMERMAN's diss. de figura Terrae. Gandae 1822. 4.

ausgedehnt, nämlich ob auch andere Formen der Bedingung des Gleichgewichts Genüge leisten. D'ALEMBERT<sup>1</sup> behandelte diesen Gegenstand zuerst 1754 und 56, ist aber in seiner Darstellung zu wenig klar und bestimmt. Sowohl umfassender als auch gründlicher sind die Untersuchungen von LE GENDRE<sup>2</sup> und insbesondere LA PLACE<sup>3</sup>. Beide vereinigen sich in dem Resultate, daß die Gestalt eines elliptischen Sphäroids, durch Umschwung um die kleine Axe entstanden, den Bedingungen des Gleichgewichts allein Genüge leistet. Die Zeit der Rotation der Erde ist gegenwärtig eine bestimmte, und hat sich seit HIPPARCH'S Zeiten nach LA PLACE um keine meßbare Gröfse geändert. Sie würde aber eine merkliche Veränderung erlitten haben, wenn sich ihre Temperatur um eine bedeutende Gröfse geändert hätte, weswegen bei der Bestimmung dieser Rotation und der dadurch erzeugten Schwungkraft, folglich auch der Abplattung, diese Bedingung in Betrachtung kommt. Nicht minder ist die Dichtigkeit der einzelnen Schichten des elliptischen Erdsphäroids gleichfalls zu berücksichtigen. Die Gröfse der Abplattung hängt dann vom Coefficienten der Dichtigkeit ab, und beträgt nach den Bestimmungen von LE GENDRE  $\frac{1}{306,6}$ . Wenn man aber nach LA PLACE sich die Erde aus Wasser bestehend denkt, und annimmt, daß die Zunahme der Dichtigkeit der Stärke des Druckes der Länge der drückenden Säule proportional ist, den Coefficienten der Zusammendrückung des Wassers aber aus CANTON'S Versuchen nimmt (nach LA PLACE = 0,000044 für 1 Atmosphäre), so beträgt die Abplattung  $\frac{1}{359,54}$  und der Werth von  $\frac{y}{x}$  nach der oben gewählten Bezeichnung 0,00587, welches mit den Beobachtungen nicht übereinstimmt<sup>4</sup>.

Ganz zuletzt ist diese Frage mit Rücksicht auf die vorhergehenden Untersuchungen LA PLACE'S untersucht durch IVORY<sup>5</sup>,

1 Opuscles math. Par. 1768.

2 Mém. de l'Acad. 1784 u. 1789. p. 372.

3 Mém. de l'Acad. 1783 u. 1785. Méc. Cél. T. II. Liv. III. ch. 8. T. V. L. XL. ch. II. p. 22.

4 La Place Méc. Cél. V. 53.

5 Phil. Mag. LXVI. 321 ff. Vergl. Phil. Tr. 1824. p. 85. Poisson über diese Abhandlung in Ann. Chim. et Ph. XXX. 225.



welcher zugleich auf den Umstand aufmerksam macht, daß die Pendelversuche SABINE's, welche mit Recht, als die umfassendsten und genauesten Versuche dieser Art anzusehen sind, und als das beste Mittel zur Bestimmung der Gestalt der Erde im Allgemeinen gelten müssen, die Abplattung  $= \frac{1}{289}$ , also genau so groß als das Verhältniß der Schwungkraft zur Schwere an der Erdoberfläche geben. Unter der Voraussetzung eines früheren flüssigen Zustandes der Erde folgt aus dem Verhältnisse der Abplattung zur Schwungkraft, daß von der einen Seite weder eine gleichmäßige Dichtigkeit vom Centro bis zur Oberfläche anzunehmen sey, weil sonst die Abplattung genau 1,25 der Schwungkraft betragen müßte, und von der andern Seite, daß die Schwere nicht in einem einzelnen Punkte vereinigt seyn kann, weil sie sonst 0,5 ausmachen müßte<sup>1</sup>. Die Größe der Abplattung fällt zwischen diese beiden Werthe, und es läßt sich hieraus folgern, daß die ursprünglich flüssige Erde aus Schichtungen von abnehmender Dichtigkeit vom Mittelpunkte an gerechnet bestehen kann. Zugleich beweiset die aus SABINE's Beobachtungen hervorgehende regelmässige Ungleichheit der Schwere auf der Erdoberfläche, daß eine regelmässige Lagerung der Schichten von ungleicher Dichtigkeit beim flüssigen Zustande der Erde erfolgt sey, woraus dann wieder auf diesen ursprünglichen Zustand mit vielem Grunde geschlossen werden muß. Eine größere Dichtigkeit der inneren Erdschichten folgt übrigens schon aus dem Drucke, welchem dieselben unterliegen<sup>2</sup>. Schon CLAIRAUT suchte die Abplattung mit dem Gesetze der abnehmenden Dichtigkeit als Folge des Druckes in Uebereinstimmung zu bringen, ohne zu einem genügenden Resultate zu gelangen. LEGENDRE<sup>3</sup> und ihm folgend LA PLACE<sup>4</sup> nehmen an, wie gezeigt ist, daß die Vermehrung des Druckes dem Quadrate der dadurch erzeugten Dichtigkeit proportional ist,

1 Vergl. die oberen Bestimmungen von NEWTON und HUYGENS.

2 Vergl. Dan. Bernouille *Traité sur le Flux et Reflux de la Mer*. ch. IV. §. 12.

3 *Mém. de l'Acad.* 1789. p. 372. La Place a. a. O.

4 Eine ältere gehaltvolle Abhandlung, wie die Gestalt der Erde durch die verschiedenen Mittel bestimmt werden kann, von de la Place findet man in *Mém. de l'Ac.* 1783. p. 133 ff.

welches Gesetz nach dem letzteren mit der Gestalt der Erde und ihrer mittleren Dichtigkeit übereinstimmen soll<sup>1</sup>. IVORY nimmt diese Bedingung in seinen Calcül auf, und findet dann die Abplattung mit SABINE's Messungen übereinstimmend  $= \frac{1}{289}$ . Wird dann die mittlere Dichtigkeit der Erde  $= 5,48$  angenommen, so findet er die der äußeren Rinde  $= 2,88$ , welches ohngefähr die mittlere der Bestandtheile des Berges *Shehallien* ist. Aus den theoretischen Untersuchungen über die durch vermehrten Druck nach dem Mittelpunkte hin zunehmende Dichtigkeit folgt dann weiter, daß die Vermehrung des Druckes, welche zur Hervorbringung einer gleichen Zunahme der Dichtigkeit erforderlich ist, stets wachsen müsse. IVORY findet dieses mit der Erfahrung nicht übereinstimmend, wonach bei geringen Pressungen die wachsenden Dichtigkeiten dem vermehrten Drucke direct proportional zu seyn pflegen; allein dieses gilt bloß von flüssigen, nicht aber von festen Körpern, und ob es auch für flüssige ganz allgemein gelte, ist noch fraglich. Im Ganzen hält IVORY indess die Formeln, welche auf die Hypothesen einer den Quadraten des Abstandes von der Oberfläche an proportional wachsenden Dichtigkeit und des von LA PLACE angenommenen Gesetzes des Druckes gegründet sind, nicht für zureichend, um damit die Ellipticität und die Dichtigkeit an der Oberfläche genau zu finden.

### E. Gestalt der Erde nach astronomischen Bestimmungen, hauptsächlich den Mondsgleichungen.

Dieses rein astronomische Problem kann hier bloß angedeutet, und das daraus erhaltene Resultat kurz angegeben werden. Wirkte die Anziehung des Mondes gegen die Erde als kugelförmig gedacht, so müßte sie gegen jeden einzelnen Punkt derselben gleich seyn. Findet dagegen eine Verschiedenheit der Länge der Axe und des Durchmessers der Erde statt, so muß auch die Anziehung des Mondes gegen die einzelnen Punkte derselben verschieden seyn, und hieraus ein Einfluß auf die

---

<sup>1</sup> Mée. cél. livr. XI, chap. 2. §. 6. Vergl. Th. YOUNG in *Connaissance de Temps*. 1822.

Nutation aus dem Stande des Mondes folgen. v. LINDENAU<sup>1</sup> findet hiernach aus 800 vollständigen Beobachtungen des Polarsternes die Abplattung  $= \frac{1}{315,82}$ , welches man bei der Schwierigkeit des ganzen Problems als ein hinlänglich genähertes Resultat ansehen kann. Aber auch die Parallaxe des Mondes muß nach seinem verschiedenen Stande Unterschiede zeigen, wenn die Erde nicht völlig kugelförmig ist, und hieraus müssen Ungleichheiten sowohl in seiner Länge als auch in seiner Breite hervorgehen. LA PLACE, welcher die Ursache dieser Ungleichheiten zuerst auffand<sup>2</sup>, berechnete aus den genauen Beobachtungen von BÜRG die GröÙe der Abplattung  $= \frac{1}{305,5}$  und  $\frac{1}{304,6}$ , welche genaue Uebereinstimmung bei der Feinheit der astronomischen Werkzeuge und Messungen allerdings großes Zutrauen verdient<sup>3</sup>. Nach der letzten Revision der beiden Ungleichheiten in der Länge und Breite des Mondes, wobei viele Tausende von Beobachtungen von BÜRG, BOUVARD und BURCKHARDT benutzt sind, findet LA PLACE<sup>4</sup> die Abplattung der Erde  $= \frac{1}{299,1}$  wodurch sich also auch dieser Werth dem durch SABINE gefundenen mehr nähert, aus den drei Mitteln der Messung aber, nämlich aus Pendelschwingungen, Gradmessungen und Mondsgleichungen ist sie nach ihm  $= \frac{1}{306,7}$ , wobei aus der geodätischen Operation in Frankreich für sich allein  $\frac{1}{308,6}$  hervorgeht.

### F. Schlufsbemerkungen.

Ueberblicken wir jetzt nochmals die sämtlichen Resultate,

1 Astron. Jahrb. 1820. p. 212. LE GENDRE in Mém. de l'Acad. 1789. p. 424 fand aus astronomischen Messungen  $\frac{1}{318}$ .

2 Mém. de l'Ac. 1783. Vergl. LA LANDE ebend. 1785. LE GENDRE ebend. 1789. p. 424. LA PLACE Syst. du Monde II. 89.

3 LA PLACE Méc. Cél. T. III. p. 282. Vergl. BOHNENBERGER Astron. p. 590 u. a.

4 Méc. Cél. T. V. p. 13 und 43.



welche wir als Bestimmungen der Excentricität des Erdsphäroids auf den verschiedenen Wegen erhalten haben, so führt dieses zu folgenden Betrachtungen.

1. Die unter A aufgezählten und in Rechnung genommenen verschiedenen Breitengradmessungen haben von der Seite betrachtet, daß sie allein oder in Verbindung mit der unter B angegebenen Längengradmessungen die absolute Gröfse der Erde geben, einen unersetzlichen Werth. In Beziehung auf die dadurch gefundene Abplattung deuten sie sämmtlich auf eine geringere, als welche die Pendelbeobachtungen geben. Man übersieht allerdings bald, daß gar leicht Fehler dabei begangen seyn können; allein wenn auch die genauesten aus allen ausgesucht werden, und bei der höchst wahrscheinlichen Voraussetzung, daß die Fehler eben so gut auf die eine als auf die andere Seite fallen, und sich sonach ausgleichen müssen, bleibt es doch auf allen Fall höchst merkwürdig, daß die Abplattung nach ihnen ohne willkührliche Aenderungen nicht höher hinaufgebracht werden kann, als zu  $\frac{1}{305}$ . An sich ist die Differenz so bedeutend

nicht, wenn angenommen wird, daß die durch Pendellängen gefundene Abplattung die richtige sey, vielmehr liegt das Auffallende nur in dem Constanten des niedrigeren Werthes. Inzwischen läßt sich erwarten, daß es hiermit eben so, als mit den Resultaten aus Pendelschwingungen gehen wird, welche denen aus Gradmessungen erhaltenen so lange gleich kamen, bis SABINE mit geeigneten Werkzeugen und der erforderlichen Genauigkeit einen sehr großen Bogen maß. Hierzu berechtigt unter andern auch der Umstand, daß der in Frankreich gemessene Bogen mit dem lappländischen verglichen die Abplattung genau so groß giebt, als SABINE dieselbe aus den Pendellängen bestimmt hat. Dabei darf nicht übersehen werden, daß die Resultate aus gemessenen Längengraden zwar keineswegs sehr zuverlässig sind, im Allgemeinen aber doch für die Richtigkeit der durch SABINE gefundenen Abplattung entscheiden. Es ist daher höchst wünschenswerth und in England auch schon in Vorschlag gebracht, daß auf gleiche Weise nochmals zwei Breitengrade, einer unter dem Aequator und einer auf Spitzbergen so genau gemessen werden mögen, daß entweder die jetzt noch bestehende Differenz ganz aufgehoben, oder fest begründet

werde, um dann erst der Ursache derselben ernstlich nachzuspüren.

2. Es ist um so wünschenswerther, daß die jetzt bestehende Differenz der Resultate beseitigt werde, da sie früher nicht stattfand. LA PLACE hat nämlich vor noch nicht langer Zeit gezeigt, daß nach den neueren Revisionen die verschiedenen Messungen die Abplattung im Mittel sehr übereinstimmend  $= \frac{1}{306,75}$  oder

in runder Zahl  $\frac{1}{306}$  geben, worin damals die geodätischen Messungen, Pendelbestimmungen und Ungleichheiten der Monds-bewegungen übereinkamen<sup>1</sup>. Gegenwärtig ist indess der Standpunct der Sache ein anderer, und wir müssen vielmehr sagen, daß  $\frac{1}{306}$  und  $\frac{1}{289}$  die beiden äußersten Grenzen sind, zwischen welche die Ellipticität fällt. Das Verhältniß beider ist 15:16, welches allerdings noch groß genug ist, wenn man die außerordentlichen Bemühungen erwägt, welche auf dieses Problem verwandt sind. Werden aber auf der andern Seite die Schwierigkeiten gehörig gewürdigt, welche einer noch größeren Uebereinstimmung im Wege stehen, so sagt IVORY mit Recht, daß auch die schon errungene Uebereinstimmung Bewunderung erregen muß<sup>2</sup>.

3. Bei verschiedenen Bezeichnungen und Messungen auf der Erdoberfläche kommt die GröÙe der Excentricität als wesentliches Element in Betrachtung, und es entsteht daher die Frage, welche von den beiden Bestimmungen oder ob das Mittel aus beiden hierbei gewählt werden soll. Obgleich hierüber keine Gewißheit gegeben werden kann, auch die geodätischen Messungen in Verbindung mit den astronomischen Bestimmungen keineswegs unwichtig sind, so fällt doch nach Wahrscheinlichkeitsgründen das Uebergewicht so sehr auf die durch Pendellängen erhaltene Bestimmung, daß es vor der Hand und bis zur definitiven Entscheidung am rathsamsten ist, diese GröÙe als die muthmaßlich richtige allein beizubehalten.

---

<sup>1</sup> G. LXIX. 344. Mém. de l'Ac. 1817. T. II. p. 137. 1818. T. III. p. 489.

<sup>2</sup> Phil. Mag. LXVI. 323.

### III. Dimensionen der Erde und ihrer Oberfläche.

Wäre die Erde eine vollkommene Kugel, so würde bloß erforderlich seyn, den Halbmesser derselben auf irgend eine Weise zu finden, und vermittelst dessen ihren Inhalt, ihre Oberfläche und die Theile auf derselben zu bestimmen. Es ist indeß im vorigen Abschnitte so gut als erwiesen, daß die Erde die Gestalt eines regelmässigen elliptischen Sphäroids habe, welches durch Umdrehung um die kleine Axe der Ellipse entstanden ist, und diese Form muß daher auch bei den Bestimmungen ihrer Dimensionen zum Grunde gelegt werden. Man darf sich also hierbei bloß an die einfache Construction der Ellipse halten, wie sie oben im Abschnitte II. zur Bestimmung der Abplattung aus gemessenen Breitengraden mitgetheilt ist, um hieraus die in dem Folgenden zu suchenden Größen zu entnehmen.

Man nimmt gewöhnlich an, der Durchmesser der Erde betrage 1719 und ihr Umfang 5400 geographische Meilen. Diese für die gewöhnlichen Berechnungen hinlänglich genäherter Größen sind für schärfere nicht genau genug, und es ist daher erforderlich, von sicherern Bestimmungen auszugehen. Als solche können wir die gefundene Abplattung  $= \frac{1}{289,1}$  ansehen.

Diese Verhältniszahl giebt uns aber keine der wirklichen Größen auf unserer Erde, sondern hierzu bedürfen wir einer eigentlichen Messung. Indem aber oben gezeigt ist, daß keine der dort berechneten Messungen mit dieser Abplattung völlig übereinstimmt, mithin auch nicht als absolut genau betrachtet werden kann, so fragt sich, welche derselben als der Wahrheit am nächsten kommend bei den Berechnungen zum Grunde gelegt werden kann. Unter allen gemessenen Graden geben der mittlere in Frankreich gemessene und der Lappländische eine der aus Pendelschwingungen bestimmten am nächsten kommende Abplattung, und weil unter diesen der Französische am zuverlässlichsten als richtig angenommen werden kann, so ist es am rathsamsten, diesen bei den Berechnungen zum Grunde zu legen. Aus der ganzen Messung in Frankreich folgt aber die Länge eines Grades unter  $44^{\circ} 51' 2'',83 = 57006,14$  Toisen, und es kann also von der Wahrheit nicht merklich abweichen, wenn die Länge des Grades unter  $45^{\circ}$  N. B.  $= 57007$  Toisen in runder Zahl



angenommen wird. Es ist aber oben (No. II.) nach den Eigenschaften der Ellipse gezeigt, daß wenn  $p$  den halben Parameter <sup>Fig. 170.</sup> der großen Axe,  $N$  die Normale an den Punct  $M$  des elliptischen Bogens,  $R$  den Krümmungshalbmesser für diesen Punct bezeichnet,

$$R = \frac{p}{(1 - e^2 \sin.^2 \text{ lat.})^{\frac{3}{2}}}$$

sey. Es ist aber nach der Natur des Kreises der Halbmesser  $r$  für einen gegebenen Bogen  $G$ ,

$$r = \frac{180}{\pi} G;$$

folglich ist, wenn  $a$  den halben Durchmesser,  $b$  die halbe Axe bezeichnet

$$p = \frac{b^2}{a} = \frac{180}{\pi} G (1 - e^2 \sin.^2 \text{ lat.})^{\frac{3}{2}}$$

und also

$$a = \frac{180}{\pi} G \cdot \frac{a^2}{b^2} (1 - e^2 \sin.^2 \text{ lat.})^{\frac{3}{2}}$$

Um hieraus  $a$  zu finden, wird die im vorigen Abschnitte gewählte Bezeichnung beibehalten, wonach  $\frac{a^2 - b^2}{a^2} = e^2$  ist.

Hiernach wird

$$1 - e^2 = \frac{b^2}{a^2} \text{ also } e^2 = 1 - \frac{b^2}{a^2}.$$

$$\text{Es ist aber } 1 - \frac{b}{a} = \frac{1}{289,1}$$

$$1 + \frac{b}{a} = 2 - \frac{1}{289,1} = \frac{577,2}{289,1}$$

$$e^2 = 1 - \frac{b^2}{a^2} = \frac{577,2}{83578,81}; \quad \frac{a^2}{b^2} = \frac{83578,81}{83001,61}$$

Hiernach ist

$$2. \log. \sin. 45^\circ = 9,6989700$$

$$\log. e^2 = 0,8392301 - 3$$

---


$$\log. = 0,5382001 - 3 \text{ giebt } 0,003453028$$

$$\frac{3}{4} \log. (1 - e^2 \sin.^2 45^\circ) = 0,9977465 - 1$$

$$\log. \frac{a^2}{b^2} = 0,0030096$$

$$\log. 57007 = 4,7559282$$

$$\log. 180 = 2,2552725$$

$$\text{c. ar. log. } \pi = 9,5028500 - 10$$

$$\log. a = 6,5148068 \text{ giebt } 3271952 \text{ Toisen.}$$

Wird mit diesem Halbmesser der Umfang des Aequators berechnet, und angenommen, daß 15 geographische Meilen<sup>1</sup> auf einen Grad im Aequator gehen, so beträgt

Ein Grad im Aequator 57106,33 Toisen

Eine geographische Meile 3807,09 Toisen

oder 22842,54 Par. Fuß

Der Durchmesser der Erde 1718,834 Meilen

Der Umfang der Erde 5400 Meilen

Es ist ferner die Länge eines elliptischen Bogens =  $s$  vom Aequator bis zur Breite =  $l$  genommen

$$s = a\pi \frac{1}{180} \left( 1 - \frac{1}{4} e^2 - \frac{3}{64} e^4 - \frac{45}{2304} e^6 - \dots \right)$$

$$- a \left( \frac{3}{4} e^2 - \frac{3}{64} e^4 - \frac{45}{2304} e^6 - \dots \right) \sin. l. \cos. l$$

$$- \frac{3}{2} a \left( \frac{5}{16} e^4 - \frac{5}{576} e^6 - \frac{175}{36864} e^8 - \dots \right) \sin.^3 l. \cos. l$$

$$- \frac{15}{8} a \left( \frac{7}{36} e^6 - \frac{7}{2304} e^8 - \dots \right) \sin.^5 l. \cos. l$$

$$- \frac{35}{16} a \left( \frac{9}{64} e^8 - \dots \right) \sin.^7 l. \cos. l$$

— etc.

Wird hierin  $l = 90^\circ$  genommen, also für einen ganzen Quadranten, so fallen alle Glieder außer dem ersten weg, weil  $\cos. l = 0$  ist. Man findet hiernach den Halbmesser eines Kreises, dessen Umfang dem elliptischen Meridiane gleich ist

$$R = a \left( 1 - \frac{1}{4} e^2 - \frac{3}{64} e^4 - \dots \right)$$

1 Die geographische Meile heißt auch *deutsche Meile*, weil die Niederländischen oder Deutschen Schiffer sie zuerst bei der Verzeichnung der See- und Land-Charten gebrauchten. S. J. T. Mayer praktische Geometrie IV. 1.3.

Gewöhnlich findet man diesen, indem man  $R = \frac{a+b}{2}$  nimmt, welches nur unbedeutend abweicht, auch kann man den Krümmungshalbmesser, welcher dem 45sten Grade der Breite zugehört, und aus der Formel  $R = \frac{180}{\pi} G$  gefunden wird, wenn  $G$  die Länge eines Grades unter  $45^\circ$  B. bezeichnet, als den Halbmesser eines solchen Kreises nehmen, jedoch weicht dieser etwas mehr ab. Endlich ist der Halbmesser einer Kugel von gleichem Inhalte mit einem elliptischen Sphäroide, dessen halber

Durchmesser  $= a$  und halbe Axe  $= b$  ist;  $r = a \sqrt[3]{\frac{b}{a}}$ , oder der

Inhalt des letzteren ist  $J = \frac{4}{3} \pi a^2 b$ . Nach diesen Formeln sind die folgenden Werthe für das Ellipsoid der Erde bei einer Abplattung  $= \frac{1}{289,1}$  berechnet <sup>1</sup>.

Halber Durchmesser	3271952 Toisen.
Halbe Axe	3260634 —
Krümmungshalb. für $45^\circ$	3266260 —
$\frac{a+b}{2}$	3266293 —
Halbmesser eines Kreises, welcher mit dem Meridiane von gleicher Gröfse ist	3266295 —
Halbmesser einer Kugel von gleichem Inhalte als das Ellipsoid	3268175 —
Länge eines Meridians	5390,668 Meilen
Länge eines Quadranten <sup>2</sup>	1347,667 —
Inhalt der Erde nahe genau	2650686000 Cub. M.

Die Oberfläche eines an den Polen zusammengedrückten Sphäroids ist mit Beibehaltung der angenommenen Bezeichnungen <sup>3</sup>

<sup>1</sup> Vergl. BOHNENBERGER Astronomie S. 208. Dort wird jedoch die Abplattung  $\frac{1}{305}$  zum Grunde gelegt, und daher sind die gefundenen Gröfsen verschieden.

<sup>2</sup> Der zehnmillionste Theil hiervon beträgt 443,291 Par. Lin. Vergl. *Mafs*.

<sup>3</sup> Klügel Math. Wörterbuch. IV. 393.



$$2\pi a^2 \left(1 + \frac{1-e^2}{2e} \log. \text{ nat. } \frac{1+e}{1-e}\right)$$

und durch Entwicklung in Reihen

$$4\pi a^2 \left(1 - \frac{1}{3}e^2 - \frac{1}{15}e^4 - \frac{1}{35}e^6 - \frac{1}{63}e^8 - \dots\right)$$

Hiernach berechnet ist die Oberfläche der Erde = 9260500 Quad. Meilen. Die Oberfläche einer Kugel, deren Radius dem halben Durchmesser gleich wäre, würde 9281920 Quad. Meilen, und die einer Kugel vom Halbmesser der kleinen Axe 9217817 Quad. Meilen betragen,

Es ist ferner oben<sup>1</sup> gezeigt, daß, wenn  $g$  einen Grad des Meridians unter dem Aequator bezeichnet,  $G$  dagegen eines Grad unter der Breite =  $\psi$ , so ist

$$g = G(1 - e^2 \sin.^2 \psi)^{\frac{3}{2}}$$

$$\text{und } G = \frac{g}{(1 - e^2 \sin.^2 \psi)^{\frac{3}{2}}}$$

Wird hiernach aus der Länge des Grades unter  $45^\circ \text{ N. B.} = G$  die Länge eines Grades im Meridiane unter dem Aequator gesucht, so beträgt dieser 56712 Toisen. Nach diesem Werthe sind die unten folgenden Größen der Grade von 5 zu 5 Grad berechnet. Es ist ferner bei einer Kugel vom Halbmesser =  $R$  der Radius  $r$ , womit die dem Aequator parallelen Kreise unter der Breite =  $\psi$  beschrieben werden,  $r = R \cos. \psi$ . Für ein elliptisches Sphäroid ist aber auf gleiche Weise dieser Radius  $\rho = N \cos. \psi$ , wenn  $N$  die Normale auf die kleine Axe bezeichnet. Es verhalten sich aber, wie oben gezeigt ist, die Normalen, wie die Cubikwurzeln der Meridiangrade, also

$N:N' = \sqrt[3]{g}:\sqrt[3]{G}$  da sich die Meridiangrade wie die zugehörigen Krümmungshalbmesser verhalten. Unter dem Aequator aber

ist  $N=a$  folglich ist  $a:N = \sqrt[3]{g}:\sqrt[3]{G}$  folglich  $N = a \sqrt[3]{\frac{G}{g}}$ , und

da die Grade der mit dem Aequator parallelen Kreise sich verhalten wie die Halbmesser, so sind die Grade in den Parallelen auf der Kugel, wenn  $\gamma$  die Länge eines solchen Grades im

1 S. N. II. A. Formel 3 u. 4.

Aequator bezeichnet;  $\gamma' = \gamma \cos. \psi$ ; für das Ellipsoid aber ist

$$\gamma'' = \gamma' \sqrt{\frac{G}{g}}, \text{ wonach die folgenden Werthe berechnet sind}^1.$$

Breite	Grade im Meridian		Grade im Parallel	
	Toisen	Meilen	Toisen	Meilen
0	56711,96	14,896	57106,33	15,000
5	56716,44	14,897	56890,51	14,943
10	56729,70	14,901	56244,63	14,773
15	56751,34	14,907	55173,25	14,492
20	56780,75	14,914	53684,07	14,101
25	56817,07	14,924	51787,86	13,603
30	56859,15	14,935	49498,27	13,002
35	56905,80	14,947	46832,00	12,301
40	56955,57	14,960	43808,53	11,507
45	57007,00	14,974	40450,17	10,625
50	57058,46	14,987	36781,85	9,661
55	57108,46	15,000	32831,00	8,623
60	57155,41	15,013	28627,40	7,519
65	57197,94	15,024	24202,92	6,357
70	57234,70	15,034	19591,34	5,146
75	57264,54	15,041	14828,05	3,895
80	57286,54	15,047	9949,79	2,613
85	57300,04	15,051	4994,29	1,312
90	57304,51	15,052	0,00	0,000

Ausführlichere Tabellen dieser Art werden zum Verzeichnen der Landcharten berechnet. Die Differenz der Längen der Meridiangrade ist zwar zu unbedeutend, als daß sie auf dem Papiere ausgedrückt werden könnte, die Längengrade aber, welche insbesondere bei großen Ländertheilen bedeutend verschieden sind, werden dann nach solchen Tabellen aufgetragen<sup>2</sup>.

Es ist oben die Länge des Quadranten der Erde gefunden. Nimmt man hiervon den 324000sten Theil, oder den Bogen, welcher einer Secunde zugehört, so beträgt dieses 95,484 Par. F.; wird aber die Größe eines Grades unter dem 45sten Grade der Breite

<sup>1</sup> Vergl. G. G. SCHMIDT Naturlehre II. S. 602. §. 303. Ausgabe 1813.

<sup>2</sup> S. J. T. MAYER vollständige und gründliche Anweisung zur Verzeichnung der Land - See - und Himmelscharten und der Netze zu Coniglobien und Kugeln u. s. w. Der practischen Geometrie 4ter Th. Erlangen 1813. S. 125. PUISSANT Traité de Géodésie. Par. 1819. 2 Vol. 4. Die Tabellen am Ende des ersten Th.

zu 57007 Toisen bei dieser Bestimmung zum Grunde gelegt, so beträgt der Bogen für eine Secunde 95,012 Par. F. Man darf also im genäherten Werthe annehmen, daß der Polarstern um 1'' im Bogen höher herauf kommt oder tiefer herabsinkt, wenn man sich 95 F. weiter nach Norden oder nach Süden bewegt, und allgemein wird sich im Mittel die Polhöhe oder die Breite für diese Entfernung im Meridiane um 1'' ändern. Für die ungleichen Grössen der Längengrade im Parallele läßt sich eine solche allgemeine Bestimmung nicht geben. Nehmen wir aber nach der oben gegebenen Bestimmung die Grösse eines Grades im Parallel unter 50° der Breite = 36781,85 an, so kommen auf einen Bogen von 1'' nur 61,3 Par. F. und da 15 Sec. im Bogen auf 1 Sec. in Zeit gehen, so wird bei einer Entfernung von 920 Par. F. unter dieser Breite die Zeit um 1 Sec. differiren. Hieraus ergibt sich, daß in großen Städten an den äusseren Enden in der Richtung von O. nach W. die Uhren genau genommen nicht bis auf Secunden übereingehen können, wenn man verlangt, daß beide richtig gehen sollen, desgleichen muß die Polhöhe in der Richtung von N. nach S. um mehrere Secunden verschieden seyn. Indem endlich der Winkel, welchen die Tangente an einem Kreise mit diesem Kreise macht, der Hälfte des Winkels am Mittelpunkte gleich ist, so muß die Horizontalfläche bei der Erde, wenn sie als kugelförmig gedacht wird, für eine Entfernung von 95 F. um  $\frac{1}{4}$  Sec. herabsinken. Dieses kommt beim Nivelliren in Betrachtung, und überhaupt bei verschiedenen Messungen, weswegen man für diesen Zweck Tabellen verfertigt, welche nach diesem Malse berechnet sind.

So wie bei der bedeutenden Abplattung der Erde die ganze Oberfläche derselben von derjenigen nicht unmerklich abweicht, welche einer Kugel vom mittleren Halbmesser zwischen dem halben Durchmesser und der halben Axe zugehört, so ist dieses auch bei den einzelnen Kugelzonen der Fall. Inzwischen kann man ohne bedeutenden Fehler annehmen, daß die einzelnen Zonen den Sinussen der Breite, zwischen denen sie liegen, direct proportional sind, wie dieses bei einer Kugel der Fall seyn würde. Heißt also die oben angegebene ganze Oberfläche des Ellipsoids S, so ist die um den Pol liegende, durch den Parallel unter der Breite  $\psi$  abgeschnittene Zone

$$= \frac{1}{2} S (1 - \sin. \psi) \text{ und der Theil vom Aequator bis zur ge-}$$



chen Breite  $= \frac{1}{2} S \sin. \psi$ . Diesemnach ist eine zwischen den Parallelen unter der Breite  $\varphi$  und  $\psi$  liegende Zone

$= \frac{1}{2} S (\sin. \varphi - \sin. \psi)$ . Hiernach findet man, die halbe Oberfläche wie oben angenommen,

die halbe äquatorische Zone  $= 1947293$  Quad. M.

die gemäßigte — — — 2399907 — —

die kalte — — — 384050 — —

Diese Gröſsen können aber wegen der bedeutenden Abplattung nicht genau seyn. Will man dagegen die Gröſſe einer einzelnen Erdzone mit Rücksicht auf die elliptische Gestalt genau finden, so kann man sich der folgenden bequemen Formel bedienen<sup>1</sup>. Behält man die Bedeutungen von  $a$  und  $b$  bei, nennt

$\frac{a-b}{a+b} = m$ , und heißt der Grad der Breite, bis an welchen die Zone gemessen werden soll,  $\varphi$ , die Kugelzone  $= Z$ , so ist:

$$Z = 2\pi a^2 \left( \frac{1-m}{1+m} \right) (\sin. \varphi - \frac{1}{3} m (2+m) \sin. 3\varphi + \frac{1}{5} m^2 (3+2m) \sin. 5\varphi - \frac{1}{7} m^3 (4+3m) \sin. 7\varphi + \dots)$$

Für die angenommene Abplattung ist

$$\frac{b}{a} = \frac{1-m}{1+m} = \frac{288,1}{289,1} \text{ und } m = \frac{1}{577,2}, \text{ wonach also}$$

$$Z = 2\pi a^2 (0,996540982359 \sin. \varphi - 0,001156001720 \sin. 3\varphi + 0,000001803018 \sin. 5\varphi - 0,000000002911 \sin. 7\varphi + \text{etc.} \dots)$$

Wird hierin  $\varphi = 90^\circ$ , so giebt die Formel die halbe Oberfläche. Diesemnach ist die ganze Oberfläche

$$O = 4\pi a^2 (0,997698790008) = 9260500 \text{ Quad. Meilen, wie oben.}$$

---

<sup>1</sup> S. KLÜGEL math. Wörterbuch, fortgesetzt von MOLLWEIDE IV. 398. Die Formel ist daselbst ausführlich abgeleitet, und mit andern verglichen. Aehnliche Formeln und Berechnungen der Erde als Kugel und Sphäroid nach Hectaren findet man bei PUISSANT a. a. O. I. 330 ff.; PASQUICH's Formel zur Berechnung der Erdzonen in Mon. Cor. I. 183. Vergl. IX. 301.

Nennt man aber die Coefficienten von  $\sin. \varphi$ ;  $\sin. 3\varphi$ ; u. s. w.  $= A$ ;  $B$ ;  $C$ ;  $D$ ; so ist

$$\log. A = 0,9984952 - 1$$

$$\log. B = 0,0629585 - 3$$

$$\log. C = 0,7783774 - 7$$

$$\log. D = 0,8619231 - 10$$

Sollte eine zwischen den Parallelen unter den Breiten  $\varphi$  und  $\psi$  liegende Zone gesucht werden, so würde  $Z'$  die bis zur Breite  $= \psi$  reichende Zone vom Aequator an gerechnet, nach der nämlichen Formel gefunden werden, die zwischenliegende Zone aber dem Unterschiede beider gleich seyn. Man könnte daher jede für sich berechnen, und die eine von der andern abziehen, oder da  $\sin. \psi - \sin. \varphi = 2 \sin. \frac{1}{2}(\psi - \varphi) \times$

$\cos. \frac{1}{2}(\psi + \varphi)$  ist, so darf man nur in die Formel setzen

$$\text{statt } \sin. \varphi; \quad 2 \sin. \frac{1}{2}(\psi - \varphi) \cos. \frac{1}{2}(\psi + \varphi)$$

$$\text{statt } \sin. 3\varphi; \quad 2 \sin. \frac{3}{2}(\psi - \varphi) \cos. \frac{3}{2}(\psi + \varphi)$$

$$\text{statt } \sin. 5\varphi; \quad 2 \sin. \frac{5}{2}(\psi - \varphi) \cos. \frac{5}{2}(\psi + \varphi)$$

$$\text{statt } \sin. 7\varphi; \quad 2 \sin. \frac{7}{2}(\psi - \varphi) \cos. \frac{7}{2}(\psi + \varphi)$$

Werden nach dieser Formel die oben angegebenen, durch die Wendekreise und die Polarkreise abgeschnittenen Zonen berechnet, und nimmt man die Schiefe der Ekliptik, wie gewöhnlich, in runder Zahl  $= 23,5$  Grade an, so daß die äquatorische Zone auf jeder Seite des Aequators bis  $23^{\circ} 30'$ , die gemäßigte bis  $66^{\circ} 30'$  die kalte von dort bis an den Pol reicht, so beträgt

die halbe äquatorische Zone 1839123 Quad. M.

— ganze — — — 3678246 — —

die gemäßs. — — — 2403988 — —

die kalte — — — 387139 — —

Die beiden gemäßigten Zonen zusammen betragen also den größten Theil der Erdoberfläche, und 355452 Quad. M. mehr als die heiße und die beiden kalten zusammengenommen<sup>1</sup>. Leicht kann hiernach der Inhalt eines Theiles einer Zone gefunden werden, welcher zwischen gegebenen Parallelen und Meridianen eingeschlossen ist, wenn man den Inhalt der ganzen Zone

---

<sup>1</sup> Die Ausmessung einzelner Theile der Erdoberfläche mit Rücksicht auf ihre ellipsoidische Gestalt gehört zur höheren Geodäsie, und wird hier billig übergangen. M. s. außer den angeführten Werken von PUISSANT u. MAYER nach SPÄTH höhere Geodäsie. München 1816. 8. Th. I.

sucht, diesen mit der Zahl der Grade der einschließenden Parallele multiplicirt und durch 360 dividirt.

Die Lage der Oerter auf der Oberfläche der Erde wird durch den Meridian und den Parallel bestimmt, in welchen sie liegen. Jenes heißt die *Breite*, dieses die *Länge* derselben, wie oben schon angegeben ist. Man verfertigt hiernach Tabellen, welche die Länge und Breite der verschiedenen Oerter enthalten, wie solche von VEGA<sup>1</sup>, BODE<sup>2</sup>, vom *Bureau des Longitudes*<sup>3</sup> u. a. zusammengestellt sind. Soll die Entfernung zweier Oerter von einander gefunden werden, so gehört die allgemeine Auflösung dieser Aufgabe, wenn man die elliptisch-sphäroidische Gestalt der Erde berücksichtigt, unter die schwierigeren geometrischen Probleme<sup>4</sup>. Betrachtet man dagegen die Erde als eine Kugel, welches für den gewöhnlichen Gebrauch hinreicht, so gehören hierunter folgende drei leicht zu lösende Aufgaben. 1. Wenn beide Oerter unter dem nämlichen Meridiane liegen, so giebt die Differenz ihrer Polhöhen in Graden, jeden im Mittel zu 15 geographischen Meilen gerechnet, oder die Länge der Grade nach der oben mitgetheilten Tabelle genommen, und jene Differenz mit diesem Factor multiplicirt, die Entfernung bis auf den aus der Interpolation der oben gegebenen Größen entstehenden Fehler genau. 2. Liegen beide Oerter unter dem nämlichen Parallele, so giebt jene Tabelle gleichfalls das Mittel, ihre Entfernung zu berechnen. 3. Liegen dagegen beide unter verschiedenen Breiten und Längen, so kann die Entfernung durch die gesuchte Hypotenuse eines sphärischen Dreiecks bestimmt

---

1 Anhang zu seinen logarithmisch-trigonometrischen Tafeln Th. II.

2 Anleitung zur allgemeinen Kenntniß der Erdkugel. 2te Aufl. Berl. 1803. S. 261.

3 In der *Connaissance des Temps*. Viele einzelne zerstreute Angaben finden sich in v. ZACH's monatlicher Correspondenz u. s. w., und in der *Correspondance astronomique*, in BODE's astronomischem Jahrbuche, SCHUMACHER's astronomischen Nachrichten; vorzüglich reichhaltig ist v. KAUFMANN's Beiträge zur Hydrographie der größeren Ozeane u. s. w. Leipz. 1819. 4. Eine genaue tabellarische Zusammenstellung dieser geographischen Bestimmungen wäre zwar schwierig, aber sehr wünschenswerth.

4 Die Linie heißt die *geodätische Linie*. Formeln zur Berechnung derselben findet man bei PUISSANT a. a. O. II. 237 ff. bei LITTAUW. Theoretische u. praktische Astronomie, Wien, 1821. II. Th. 8. I. 278. Vergl. *Geodäsie*.



werden. Sind demnach die Breiten derselben  $\varphi$  und  $\psi$ , ist der Unterschied der Längen  $= \lambda$ , heisst ferner  $90^\circ - \varphi = \alpha$ ;  $90^\circ - \psi = \beta$ ; der Bogen des grössten Kreises, welcher ihre Entfernung misst  $d$ , so ist im sphärischen Dreieck

$$\text{Cos. } d = \text{Cos. } \alpha \cdot \text{Cos. } \beta + \text{Sin. } \alpha \cdot \text{Sin. } \beta \cdot \text{Cos. } \lambda.$$

Werden die hierdurch gefundenen Grade von Cos.  $d$  durch Multiplication mit 15 in Meilen verwandelt, so findet man hierdurch die Entfernung im genäherten Werthe.

#### IV. Dichtigkeit der Erde.

Theoretische Untersuchungen über die Dichtigkeit der Erde kamen hauptsächlich in Betrachtung bei der Bestimmung ihrer Gestalt nach den mechanischen Gesetzen des Gleichgewichts eines um seine Axe rotirenden Sphäroids mit Rücksicht auf die Abnahme der Schwere von den Polen nach dem Aequator hin, und diese sind daher oben (II. D.) beiläufig erwähnt. Sie können auf keine Weise zur Auffindung der absoluten Dichtigkeit der Erde führen, sondern beziehen sich blofs auf das Verhältnifs der oberen Erdschichten zu den mittleren und unteren. Inzwischen folgt aus ihnen vermittelt sinnreicher Combinationen, dafs die Erde nicht *gleichförmig* dicht seyn kann, weil sonst

die Abplattung  $\frac{1}{230}$  betragen müfste, wie aus NEWTON's oben

erwähnter Demonstration hervorgeht. Eben dieses folgt aus den gemessenen Pendellängen unter verschiedenen Breiten. Bei einer gleichförmigen Dichtigkeit der Erde müfste sich nämlich der halbe Durchmesser derselben zur halben Axe verhalten wie die Schwere unter dem Pole zur Schwere unter dem Aequator, und da sich die letzteren wie die Längen des einfachen Sekundenpendels verhalten, so müfste die Abplattung nach den neuesten Messungen  $\frac{1}{192,7}$  betragen<sup>1</sup>, was weder mit geodätischen

Messungen noch mit astronomischen Beobachtungen verträglich ist. Man begreift aber leicht, dafs bei einer gröfseren Dichtigkeit des Erdsphäroids um sein Centrum und dadurch entstehender stärkerer Anziehung die Zunahme der Schwere nach dem Pole hin gröfser seyn mufs, als der vorhandenen Abplattung proportional ist, weil die unter dem Aequator hinzukommende

<sup>1</sup> S. oben II. C.

Masse von der stärkeren Anziehung im Mittelpuncte weniger afficirt wird. Wäre dagegen die ganze Anziehungskraft der Erde in ihrem Mittelpuncte vereinigt, so müßte nach HUYGENS die Schwungkraft auf die im halben Halbmesser derselben liegenden Theile gleichmäfsig wirken, und daher eine der Hälfte dieser Schwungkraft proportionale Abplattung des Sphäroids erzeugen, so dafs diese also  $= \frac{1}{2} \times \frac{1}{289,1} = \frac{1}{578}$  betragen würde<sup>1</sup>. Nach den neuesten Pendelversuchen beträgt die Zunahme der Schwere vom Aequator zum Pole  $\frac{1}{192,7}$ , welches mit dem Verhältnisse der Schwungkraft zur Schwere unter dem Aequator verglichen, letztere  $= k = \frac{1}{289,1}$  gesetzt, genau  $\frac{3}{2} k$  beträgt. Indem aber die Verminderung der Schwere unter dem Aequator eine Folge der Schwungkraft ist, diese aber  $= k$  genommen werden muß, so bleibt als Wirkung der Abplattung  $\frac{1}{2} k$  übrig. Hieraus folgt unmittelbar, dafs weder die gesammten Schichten des Erdsphäroids gleichmäfsig dicht seyn können, noch auch dafs die Schwere im Mittelpuncte desselben allein vereinigt anzunehmen sey. Vielmehr muß das Mittel von diesen beiden Voraussetzungen als richtig angenommen werden, d. h. die einzelnen Schichtungen des elliptischen Erdsphäroids haben eine den Wirkungen der Schwungkraft proportionale Abplattung erhalten, ihre mittlere Dichtigkeit ist aber das Mittel zwischen der grössten im Centro und der geringsten an der Oberfläche, oder aber sie nehmen gleichmäfsig von oben nach dem Mittelpuncte hin an Dichtigkeit zu<sup>2</sup>.

Eine Zunahme der Dichtigkeit der einzelnen Schichtungen des Erdsphäroids liegt schon als Folge des stärkeren Druckes der gesammten Theile in der Natur der Sache, und ist deswegen bisher von den Physikern allgemein angenommen. Verschiedene große Geometer haben es daher auch versucht, die sphäroidische Gestalt der Erde als Folge ihrer Rotation um die kleine Axe und ihre mittlere Dichtigkeit als Folge des Druckes, welchen die einzelnen Schichtungen auf einander ausüben, wech-

<sup>1</sup> Vergl. BOHNENBERGER *Astronomie*. S. 651.

<sup>2</sup> Vergl. oben II. D.

selseitig aus einander abzuleiten. Vorzüglich geschah diese durch LEGENDRE<sup>1</sup>, am ausführlichsten durch LA PLACE<sup>2</sup>, welcher hierbei theils das Gesetz der Zusammendrückung des Wassers nach CANTON zum Grunde legt<sup>3</sup>, theils eine Anwendung desselben auf die Größe der Zusammendrückung fester Körper durch eine gegebene Last macht<sup>4</sup>. Dieses führte ihn aber auf die Folgerung, daß bei einer mittleren Dichtigkeit der äußern Erdrinde = 2,5 und unter der Voraussetzung, daß eine dieser ähnlichen Substanz durch eine aus gleicher Masse bestehende Säule von einem Milliontheile der halben Axe an Länge um 5,5345 Milliontheile ihres Volumens zusammengedrückt werden würde, den Resultaten der Messungen Genüge geschehen könne. Wenn man dagegen annähme, daß sie aus Substanzen bestände, deren Dichtigkeit bei 10° C. durch den Druck einer Wassersäule von 10 Atmosphären Gewicht um 44 Milliontheile vermehrt würde, wie CANTON beim Wasser gefunden hat, so würde die

Abplattung =  $\frac{1}{360}$ , die Zunahme der Pendellänge = 0,0000039

Sin. <sup>2</sup> lat. und die mittlere Dichtigkeit des ganzen Sphäroids = 9 seyn, was gegen die Erfahrung streitet, und er gelangt daher zu der Ueberzeugung, daß auf diesem Wege kein sicheres Resultat zu erlangen sey. Auch THOMAS YOUNG<sup>5</sup> hat sich auf diesem schwierigen Felde der analytischen Forschungen versucht, ohne eine vollständige Lösung des dunkeln Problems zu erhalten. Am tiefsten ist LA PLACE<sup>6</sup> und nach dessen Vorgange IVORY<sup>7</sup> in diese Untersuchungen eingegangen. Ersterer

legt eine Abplattung =  $\frac{1}{306,7}$  zum Grunde, setzt die Dichtigkeit der oberen Erdrinde = 3, welches ohngefähr das spec. Gew. des Granites ist, und findet dann die mittlere Dichtigkeit der Erde = 4,761 mit den Versuchen sehr nahe übereinstimmend. Das spec. Gew. der oberen Erdrinde = 3 könnte man

---

1 Mém. de l'Ac. 1789. p. 372.

2 Méc. Cél. T. II. L. III. chap. 3.

3 Méc. Cél. T. V. L. XI. ch. II. p. 22.

4 Ann. Chim. Ph. XI. 84.

5 Phil. Tr. 1819. p. 87.

6 Méc. Cél. T. V. p. 46.

7 Phil. Mag. LXVI. 321.



zu groß finden, wenn man den bedeutenden Wassergehalt der Erde besonders hervorheben wollte. Allein LA PLACE hat anderweitig gezeigt, daß das Meer nicht sehr tief, im Mittel schwerlich über eine halbe Meile ist, und wollte man dessen Tiefe auch zu einer ganzen Meile setzen, so betrüge dieses erst den 860sten Theil des Halbmessers. Nimmt man die schwereren basaltischen und vulcanischen Massen hinzu, so wird jene Angabe nicht zu groß erscheinen, und beide Werthe kommen demnach der Wahrheit näher, als sich bei so verwickelten Untersuchungen erwarten liefs. IVORY dagegen legt die neuerdings durch SABINE gefundene Abplattung zum Grunde, nimmt die mittlere Dichtigkeit der Erde  $= 5,48$  an, und findet dann die der Oberfläche  $= 2,88$ , also nahe genau wie die des Berges Shehallien. Allein jene erste Gröfse ist sicher zu groß, indem die mittlere Dichtigkeit der Erde nicht füglich größer als höchstens  $= 5$  angenommen werden kann, und die letztere ist wahrscheinlich zu klein. Inzwischen gesteht IVORY selbst zu, daß vollkommene Gewißheit auf diesem Wege nicht zu erlangen sey, und auch LA PLACE berücksichtigt insbesondere unsere Unbekanntschaft mit der Temperatur, welche dem Innern der Erde zugehört. Wenn man dieses letztere Argument gehörig würdigt, nämlich daß die Temperatur des Erdkernes schwerlich jemals ausgemittelt werden wird<sup>1</sup>, und berücksichtigt, daß es noch sehr problematisch ist, ob das Gesetz der Verminderung des Volumens fester Körper durch einen Druck von so ungeheurer Gröfse, als die oberen Lagen des Erdballs auf die unteren muthmaßlich ausüben, sich durch Versuche bestimmen lasse<sup>2</sup>, so erkennt man in diesen beiden Ungewissheiten ganz unüberwindliche Hindernisse einer vollständigen Lösung des schwierigen Problems auf dem angegebenen Wege. So viel folgert inzwischen LA PLACE mit Recht als sicheres Resultat der vielen scharfsinnigen Untersuchungen, daß in Gemäßheit

---

1 Vergl. den folgenden Abschnitt.

2 Ein Ungenannter in London macht verschiedene Einwendungen gegen die Voraussetzungen LA PLACE's über den Grad der Zusammendrückung, welchen die festen Theile im Innern der Erde erleiden, und die daraus folgende wahrscheinliche Dichtigkeit. 8. Bibl. univ. XV. 3. Allein diese treffen die Sache nicht, da jener große Geometer seine, übrigens immer sehr wahrscheinlichen Annahmen allezeit bloß als Hypothesen betrachtet hat.

der den Quadraten der Sinusse der Breiten proportionalen Zunahme der Schwere *eine regelmäßige Lagerung der einzelnen elliptisch - sphäroidischen Schichtungen der Erde um ihren gemeinschaftlichen Schwerpunkt nicht bezweifelt werden kann*<sup>1</sup>. Es schließt sich dann an diese so eben erörterte Aufgabe eine andere an, welche zwar gleichfalls nichts weniger als leicht, aber doch durch den Fleiß und Scharfsinn der Forscher ziemlich genügend beantwortet ist, nämlich über die mittlere Dichtigkeit der Erde im Allgemeinen.

Bei der Beantwortung dieser Frage ist man von dem einfachen Grundsatz ausgegangen, daß sich bei der bekannten GröÙe der Erde ihre mittlere Dichtigkeit aus der bekannten Dichtigkeit anderer Körper finden lasse, wenn man diejenigen Anziehungen vergleiche, welche beide gegen einen dritten Körper ausüben. Es ist schon oben gezeigt<sup>2</sup>, daß NEWTON das nach ihm benannte Gesetz der allgemeinen Anziehung aufstellte, und zugleich sind die Versuche erwähnt, welche man zur Bestätigung desselben anstellte. Das dabei zum Grunde liegende allgemeine Gesetz ist, daß die Anziehungen zweier Körper sich zu einander direct wie ihre Massen und umgekehrt wie die Quadrate der Entfernungen verhalten. Heißen daher die Massen  $m$  und  $m'$ , die Abstände  $r$  und  $r'$ , die Anziehungen  $g$  und  $g'$  (wovon die erstere bei der Erde durch den Fallraum gegeben ist, welchen ein Körper im leeren Raume in einer Secunde zurücklegt), so ist

$$g : g' = \frac{m}{r^2} : \frac{m'}{r'^2}.$$

Hinsichtlich auf die Dichtigkeiten  $d$  und  $d'$  aber verhalten sich diese

$$d : d' = \frac{m}{r^3} : \frac{m'}{r'^3}.$$

### A. Dichtigkeit der Erde nach der Anziehung großer Gebirgsmassen.

Unter den Versuchen, welche die Einwirkung großer Gebirgsmassen auf ein in ihrer Nähe herabhängendes Loth ausüben, hat man vorzugsweise nur diejenigen zur Bestimmung der mitt-

<sup>1</sup> Méc. Cél. T. V. p. 12.

<sup>2</sup> S. Th. I. S. 328.

leren Dichtigkeit der Erde benutzt, welche durch MASKELYNE und HUTTON an der Grenze von Schottland angestellt wurden<sup>1</sup>. Der erstere brachte dieselben in Vorschlag, und wählte dazu die Bergkette *Shehallien* (gälisch *Thichallin*) in *Pertshire*, welche sich von W. nach O. erstreckt, und daher auf ein an ihrer Südseite und Nordseite herabhängendes Bleiloth in entgegengesetzter Richtung wirken muß. Denkt man sich zur Versinnli-  
 Fig. chung den Berg M, die Lothe  $aa'$  und  $bb'$  durch seine Anzie-<sup>172</sup> hung in die Richtungen  $a\alpha$  und  $b\beta$  gezogen, so ist die Differenz des Bogens  $\alpha\beta$  und  $ab$ , welche beide aus astronomischen und geodätischen Messungen gefunden werden, die doppelte Wirkung der Anziehung, welche  $\frac{1}{2}$  mal genommen die Anziehung des Berges giebt. Die genannten mühsamen Messungen und die erforderlichen gleichfalls sehr weitläufigen Rechnungen wurden durch MASKELYNE und HUTTON in den Jahren 1774, 75 und 76 beendigt<sup>2</sup>, und die Art des dabei befolgten Verfahrens nebst den erhaltenen Resultaten sind auch später von HUTTON ausführlich beschrieben<sup>3</sup>. Die Messungen selbst hier mitzutheilen würde überflüssig seyn, und es wird daher genügen bloß die Art anzugeben, wie aus den erhaltenen Größen die Dichtigkeit der Erde gefunden ist. Nach HUTTON war die Summe der Anziehungen (der anziehenden Masse) zwischen der nördlichen und südlichen Station des Berges = 8811 . Um diese mit der durch die ganze Erde bewirkten zu vergleichen, sieht er die letztere als eine Kugel an, und setzt die Anziehung einer solchen gegen einen Körper auf ihrer Oberfläche  $= \frac{2}{3} D \pi$  oder  $= \frac{2}{3} P$ , wenn D den Durchmesser, P den

1 Die Versuche der französischen Akademiker über die Anziehung der Gebirgsmassen unter dem Aequator sind hierzu unbrauchbar, weil die dortigen Berge ausgebrannte Vulcane sind, deren Dichtigkeit daher unbestimmbar ist. Außerdem hatten jene Gelehrte mit unüberwindlichen Schwierigkeiten der Localität zu kämpfen, und begnügten sich daher, die damals noch streitige Frage über diese Art der Anziehung überhaupt außer Zweifel zu setzen. Das Resultat eines neueren Versuches von Carlini s. unten.

2 Phil. Trans. 1775 und 1778.

3 Tracts on mathematical and philosophical subjects. Lond. 1812. III vol. 8. II, 1 ff.

III. Bd.



Umfang bezeichnet. Die Länge eines Grades unter  $45^\circ$  der Breite, oder eines mittleren Grades der Erde bestimmt er nach älteren Messungen<sup>1</sup> zu 57030 Toisen oder 342180 Par. Fufs, welche nach dem angenommenen Verhältnisse des Londoner Fusses zum Pariser  $= 72 : 76,734$  für den ganzen Umfang 131284080 Lond. F. und mit  $\frac{2}{3}$  multiplicirt 87522720 als Mafs der Anziehung geben. Das Verhältnifs der Anziehungen der Erde und des Berges ist also  $87522720 : 8811 \frac{2}{3}$  d. i. nahe genau 9938 : 1 unter der Voraussetzung einer gleichmäfsigen Dichtigkeit. MASKELYNE hatte aber die Summe der Abweichungen des Lothes, oder den Unterschied der beiden Bogen  $\alpha\beta$  und  $\alpha'b = 11'',6$  gefunden, wonach also die Anziehung der Erde zu der des Berges nahe genau  $= 1 : \tan 11'',6 = 1 : 0,000056239$  oder  $= 17781 : 1$  und mit Rücksicht auf den Einflufs der Schwungkraft  $= 17804 : 1$  ist. Die beiderseitigen Dichtigkeiten müssen sich daher verhalten wie 17804 : 9938, oder nahe wie 9 : 5.

HUTTON hat später seine Bestimmung der Dichtigkeit der Erde mehrmals revidirt, allein die bisher angegebenen Gröfsen stets unverändert beibehalten. Es ist aber oben nachgewiesen, dafs der mittlere Grad des Erdsphäroids nicht 57030, sondern nur 57007 Toisen beträgt. Wird überhaupt aus dem Halbmesser einer Kugel von gleichem Inhalte, als das elliptische Sphäroid der Erde, der Werth von  $\frac{2}{3} P$  gesucht, so ist dieser in englischen Fussen  $= 87536260$ . Das Verhältnifs dieser Zahl zu  $8811 \frac{2}{3}$  ist dann  $= 9934,1$  und da die Zahl 17804 unverändert bleibt, so ist das Verhältnifs der Zahlen  $17804 : 9934,1 = 2,2562 : 1$  oder  $= 9 : 5,0217$ , welches von jenem oberen nicht merklich abweicht, jedoch ist jenes nicht, wie HUTTON meint, bis auf 0,02 oder noch weniger bis auf 0,01 genau. Ich werde diese neuere Bestimmung auch in der Folge benutzen.

Um hieraus die Dichtigkeit der Erde zu finden, ist dann ferner erforderlich, die Dichtigkeit der verglichenen Masse genau zu kennen. Nach den früheren Bestimmungen nahm HUR-

1 Die Gröfse ist entnommen aus Phil. Trans. 1768. p. 327.

TON<sup>1</sup> sie = 2,5 an, die des Wassers = 1 gesetzt, und dann ist  $\frac{17804}{9933} \times 2,5 = 4,481$ . Späterhin<sup>2</sup> folgte er mehr der Angabe des mit jenen Gegenden sehr vertrauten MACARA von FORTINGAL, welcher das spec. Gew. der schwarzen, Syenit-artigen, Masse des Berges = 3,0 setzte, so daß die Dichtigkeit der Erde hiernach = 5,377 ... wurde, eine Bestimmung, welche sicher zu groß ist. Indefs war HUTTON geneigt, aus beiden Werthen das arithmetische Mittel zu nehmen, welches allerdings mit den später durch PLAYFAIR erhaltenen Resultaten genauer übereinstimmt. Wie HUTTON nämlich die Untersuchungen des letzteren benutzt, besteht der Berg aus körnigem Quarz, Glimmerschiefer und Kalk, welche als mittleres spec. Gew. 2,75 haben, so daß also das spec. Gew. der Erde  $\frac{9}{5} \times 2,75 = 4,95$  oder nahe = 5 ist, wie schon NEWTON vermuthete<sup>3</sup>. Er schließt hieraus dann ferner, daß mehr als zwei Dritttheile der Erde aus Metall, und vermuthlich aus Eisen bestehen müssen.

HUTTON bemerkt nicht mit Unrecht, daß diese Versuche die ersten sind, welche von dieser Art angestellt wurden, daß daher bei einer ganz neuen Operation leicht Fehler begangen seyn könnten, weswegen zu wünschen wäre, daß sie an andern Orten wiederholt werden möchten. Indefs ergaben spätere Prüfungen<sup>4</sup>, daß die Messungen an sich nichts zu wünschen übrig lassen, und daß sie daher allerdings zur Bestimmung der mittleren Dichtigkeit der Erde sehr geeignet sind, sobald es nur möglich ist, die mittlere Dichtigkeit des Berges mit völliger Genauigkeit zu finden. PLAYFAIR<sup>5</sup> suchte daher diesen Theil der Aufgabe so vollständig, wie möglich zu lösen. In Verbindung mit Lord WEBB SEYMOUR untersuchte er genau die geognostische Beschaffenheit des Berges, das spec. Gew. der einzelnen Lagerungen und ihre Masse, desgleichen das Verhältniß ihrer Lage zu den Beobachtungsorten. Sie fanden im Allgemeinen den Berg aus dreierlei Felsarten bestehend, nämlich aus körni-

<sup>1</sup> Phil. Trans. LXVIII. 781.

<sup>2</sup> Tracts. II. 1.

<sup>3</sup> Vergl. HUTTON in Phil. Trans. 1821. p. 276.

<sup>4</sup> Vergl. *Anziehung*. Th. I. S. 329.

<sup>5</sup> Phil. Trans. 1811. p. 347. im Auszuge bei G. XLIII. 62.

gem Quarz vom mittleren spec. Gew. = 2,6398, aus Glimmer- und Hornblendeschiefer vom mittleren spec. Gewichte = 2,83255 und aus Kalkstein vom mittlerem spec. Gew. = 2,76607. Das Mittel aus den letzteren beiden Felsarten betrug 2,81039. Nach der Art, wie HUTTON den Berg aus einzelnen Säulen bestehend annahm, und deren Anziehung gegen das Loth berechnete, verfährt auch PLAYFAIR, und indem er die das Loth ablenkende Gesamtkraft für die Masse des körnigen Quarzes =  $Q$  und für die Masse des übrigen Gesteines =  $M$  setzt, von der Summe des anziehend wirkenden die des entgegen wirkenden abzieht, so findet er mit Beibehaltung der übrigen durch HUTTON angenommenen Gröſsen für die Wirkung des Berges und der Erde folgende Proportion,

$17804 : 1 = 87522720 D : 13843,126 Q - 5030,214 M$   
woraus die Dichtigkeit der Erde

$$D = 2,816 Q - 1,023 M$$

gefunden wird. Hierin die oben gefundenen Werthe für  $Q = 2,639876$  und für  $M = 2,81039$  substituirt folgt die Dichtigkeit der Erde

$$1. \quad D = 4,55886.$$

Weil man indess nicht wissen kann, wie tief der körnige Quarz die Masse des Berges bildet, so hat PLAYFAIR den Werth von  $D$  auch für den Fall berechnet, daß der Kern des Berges aus Glimmerschiefer bestände, nach welcher Hypothese

$$D = 1,0053 Q - 0,78743 M$$

und mit Beibehaltung der Bestimmungen von  $Q$  und  $M$ ,

$$2. \quad D = 4,866997$$

seyn würde. Der letztere Werth ist sehr nahe der mittlere zwischen der früheren Angabe HUTTON's = 4,481 und der durch CAVENDISH<sup>1</sup> mittelst der Drehwaage gefundenen Gröſse = 5,48. Indess hält PLAYFAIR wohl nicht mit Unrecht die Versuche am Shehallien für so genau, daß er geneigt ist, das Mittel aus den beiden gefundenen Werthen von  $D$ , nämlich dem Minimum = 4,55886 und dem Maximum = 4,867 zu nehmen, wonach also

$$D = 4,713$$

als die genaueste Bestimmung für die Dichtigkeit der Erde zu betrachten wäre. Wird in diesen Formeln die oben gefundene

---

1 S. unten B.



genauere Gröſſe für die Dimension der Erde gesetzt, so erhält man mit Beibehaltung der übrigen Werthe nach der ersten Berechnung

$$D = 2,8155 Q - 1,0231 M$$

wonach also

$$1. \quad D = 4,55741$$

ist. Nach der zweiten Formel berechnet wird

$$D = 1,005 Q - 0,78718 M$$

woraus durch gleiche Substitution

$$2. \quad D = 4,865448$$

wird. Das arithmetische Mittel beider Werthe gäbe dann

$$D = 4,71143$$

von der durch PLAYFAIR gefundenen Gröſſe nur unbedeutend verschieden. HUTTON meinte indess bei einer späteren Revision seiner eigenen Versuche, und einer Vergleichung derselben mit denen, welche CAVENDISH zu gleichem Zwecke mit der *Drehwaage* anstellte, daſs man 5 als die mittlere Dichtigkeit der Erde ansehen könne. Zugleich war er für diese Methode, welche ihm so viele Zeit und Mühe gekostet hatte, so eingenommen, daſs er noch in seinem hohen Alter von 84 Jahren den Vorschlag that, ähnliche Messungen bei einer ägyptischen Pyramide vorzunehmen<sup>1</sup>.

Auſſer dieser Messung haben wir kürzlich noch eine ähnliche, minder schwierige und weitläufige, aber dennoch wegen der angewandten feineren Methode gleich schätzbare und als Controle der beiden bisher bekannten in ihrem Resultate höchst wichtige erhalten. F. CARLINI<sup>2</sup> hat nämlich die Länge des einfachen Secundenpendels auf dem Mont-Cenis gemessen, und mit der durch BIOT zu Bourdeaux gefundenen verglichen. Letzterer fand die corrigirte Länge des Decimalsecundenpendels unter  $44^{\circ} 50' 25'' = 741,6151$ , welches auf  $45^{\circ} 14' 10''$  corrigirt  $741,6421$  beträgt, und hiernach ist das Sexagesimalsecundenpendel am letzteren Orte  $= 993,498$ . Statt dessen fand CARLINI dasselbe  $= 993,708$ . Die Differenz von 0,210 ist als Folge der Anziehung des Berges anzusehen. Letzterer be-

1 Phil. Trans. 1821. p. 282 u. 291. Journ. de Phys. XC. 307.

2 Effemeride di Milano. 1824. Append. p. 28.

steht aus Schiefer, Marmor und Gyps, deren spec. Gew. = 2,81; 2,86 und 2,32 im Mittel 2,66 für die Dichtigkeit des Berges im genäherten Werthe geben. Wird dann der Berg als ein sphärisches Segment betrachtet, dessen Höhe = 1 und der Durchmesser der Basis (von Susa nach Lanslebourg) = 11 ist, so ergibt die Rechnung die Dichtigkeit der Erde = 4,39.

## B. Dichtigkeit der Erde nach Versuchen mit der Drehwaage.

Wir haben nur eine Reihe solcher Versuche, welche unter die feinsten und schwierigsten im gesammten Gebiete der Naturlehre gehören. Die Idee hierzu hatte zuerst MICHELL<sup>1</sup>, dessen Apparat an HYDE WOLLASTON kam, und von diesem an CAVENDISH, welcher ihn verbesserte und die bekannten Versuche damit anstellte. Diese hier vollständig zusammen mit der Methode der Berechnung mitzutheilen, würde zu viel Raum erfordern, und es möge daher nur so viel darüber gesagt werden, als hinreicht, um die Sache im Allgemeinen beurtheilen zu können, und die Erfordernisse zu würdigen, welche bei einer Wiederholung derselben zu berücksichtigen sind<sup>2</sup>.

MICHELL's Apparat bestand ursprünglich aus einem möglichst dünnen hölzernen Stabe mit zwei Bleikugeln an seinen Enden, und im Schwerpunkte an einem feinen Metalldrahte aufgehängt. Durch die Elasticität dieses Drahtes muß der Waagebalken an irgend einer Stelle frei schwebend zur Ruhe kommen, durch die Einwirkung einer höchst geringen Kraft auf die Kugeln am Ende desselben aber aus dieser Lage gezogen werden. Letzteres muß namentlich geschehen durch einen anziehend auf dieselben wirkenden Körper, und wenn daher die Masse, Entfernung auf Dichtigkeit eines solchen gegebenen bekannt ist, so läßt sich aus der Stärke der Anziehung desselben, verglichen mit der auf die Kugeln gleichfalls wirkenden Schwere die Dichtigkeit der Erde als das die Anziehung durch die Schwere bewirkenden Körpers finden. Weil aber die geringste Kraft, nach CAVENDISH selbst 0,00000002 der Schwere, schon Schwingun-

<sup>1</sup> Vergl. *Drehwaage* Th. II. S. 591.

<sup>2</sup> Man findet sie vollständig in Phil. Trans. LXXXVIII. p. 469 und daraus mit schätzbaren Anmerkungen von GILBERT in dessen Ann. d. Ph. II. 1 ff.

gen der Drehwaage verursachen kann, so müssen alle störende Einflüsse möglichst vermieden werden, insbesondere ungleiche Temperatur, weil die hierdurch namentlich schon durch die Annäherung des Beobachters, entstehende Luftströmung in dem umschliessenden Kasten eine Bewegung hervorbringt. Aus dieser Ursache schloß CAVENDISH seinen verbesserten Apparat in ein eigenes Zimmer ein, und beobachtete die Schwingungen durch angebrachte Fernröhre.

Die Waage selbst befand sich in einem Gehäuse von Mahagoniholz  $FEABCD\dots$ , welches durch vier Schrauben an <sup>Fig. 178.</sup> hölzernen Pfeilern befestigt war, und sich horizontal stellen liess. An den Drähten  $hx$  hingen zwei Bleikugeln von 2 Zoll Durchmesser vor den Armen des Waagebalkens herab, welcher aus einem dünnen hölzernen Stabe  $h m h$  bestand, dessen Beugung bei grosser Feinheit durch den feinen Silberdraht  $h g h$  vermieden wurde. Ein feiner übersilberter Kupferdraht  $l g m$  trug diesen Waagebalken, und war selbst in den kleinen Klöbchen  $l$  und  $g$  festgeklemmt. Der obere Träger dieses Drahtes konnte von Aussen durch den Draht  $K F$  mittelst einer Schraube ohne Ende gedreht werden. Von einem Balken des Zimmers,  $H H$  hingen an einem Stifte  $p$  die kupfernen Stangen  $P r R$  herab, welche durch die Strebe  $r r$  auseinander gehalten wurden. An diesen waren unten die schweren Bleikugeln  $W, W$  befestigt, welche durch Umdrehen des Apparates um den Stift  $p$  mittelst einer über die Scheibe  $M M$  und die Rolle  $m$  gehenden Schnur den kleineren Kugeln von beiden entgegengesetzten Seiten genähert werden konnten, wobei sie jedoch durch ein, zur Vermeidung jeder Erschütterung des Apparates eingemauertes Stück Holz gehindert wurden, näher als 0,2 Z. zu kommen. Die Lage des Armes wurde durch Verniere an seinen Enden angezeigt, welche dicht über einer elfenbeinernen Scale hinliefen, und da letztere in 20stel eines Zolles getheilt war, jener aber den fünften Theil hiervon angab, so konnte die Bewegung bis auf 0,01 Z. gemessen werden. Hierzu dienten die Einschnitte  $A, A$  im Gehäuse, beleuchtet durch die mit einer convexen Linse versehenen Leuchter  $L, L$  und beobachtet durch die Fernröhre  $T, T$ . Die eine Seite der Theilung nach ihrem Anfange hienannte CAVENDISH die *negative*, die entgegengesetzte die *positive*, indem der Waagebalken auf dem ohngefähr in der Mitte liegenden 20sten Theilstriche in Ruhe stand.



Bei den Beobachtungen wurden die Bleimassen W, W den kleinen Kugeln x, x genähert, zogen diese letzteren an, und versetzten sie in Schwingungen. Um die Gröfse der Elongationen zu erhalten, beobachtete CAVENDISH die Grenze der ersten und dritten Schwingung an der einen Seite, und nahm das Mittel aus beiden als den Grenzpunkt nach dieser Seite, welches mit dem Grenzpunkte der zweiten Schwingung verbunden den Punkt der Ruhe gab, um hierdurch die allmälige Verzögerung der Oscillationen zu compensiren. Die Zeit der Schwingungen erhält man bei so langsamen Oscillationen leicht, wenn man das Zeitinterval zwischen zwei weit von einander liegenden Coincidenzen der Theilstriche ohngefähr in der Mitte der Schwingungen mißt, und dieses durch die Zahl der Schwingungen zwischen beiden Beobachtungen dividirt.

Der versilberte Kupferdraht, an welchem der Waagebalken hing, war 39,25 Z. lang, wog 2,4 Grains, und war so wenig steif, daß die Kugeln beim Oscilliren der Waage an die Seiten des Gehäuses anschlugen. CAVENDISH stellte daher nur einige Versuche hiermit an, wobei er die kugelförmigen Bleimassen W, W während der Schwingungen aus der positiven in die negative Lage brachte, obgleich dieses die Beobachtungen erschwerte. Außerdem bemerkte er einen Einfluß der Temperatur dieser Kugeln, welchen er durch einige Versuche genauer prüfte, deren Erörterung nicht hierher gehört. Im Ganzen stellte CAVENDISH vom 5ten Aug. 1797 bis 23sten Mai 1798 siebenzehn Versuche an, aus denen er die Dichtigkeit der Erde berechnete. Hierbei wird vorausgesetzt, daß, wenn die Kraft, welche den Arm des Waagebalkens seitwärts zieht, sich zum Gewichte der Bleikugeln verhält, wie der Bogen A, um welchen dieser Arm vermöge der Elasticität des Drahtes zur Seite gezogen wird, zum Radius, dieser Arm mit einem eben so langen Pendel gleichzeitig schwingen muß. Die Länge dieses Hebelarmes vom Mittelpunkte der Drehung an gerechnet, betrug 36,65 Z. und die Länge des Secundenpendels 39,14 Z.<sup>1</sup>, folglich mußte sich bei einer der angegebenen Bedingung entsprechenden Anziehung die Schwingungszeit wie  $\sqrt{36,65} : \sqrt{39,14}$  verhalten. Dauert die Vibration also N Secunden, so verhält sich die Kraft, welche erfordert wird, den Arm um einen Bogen

---

1 Nach den neuesten Versuchen 39,13926 Z. S. oben II. C.

A seitwärts zu ziehen, zum Gewichte der daran hängenden Kugel, wie der Bogen A.  $\frac{1}{N^2} \cdot \frac{36,65}{39,14}$  zum Radius. Die elfen-

beinene Scale war 38,3 Z. vom Mittelpunkte der Drehung entfernt, und der Zoll in 20 Theile getheilt, und sonach betrug

ein Theil des Bogens  $\frac{1}{766}$  des Radius, und es verhielt sich

daher die Kraft, welche den Arm um einen Theil seitwärts zog, zum Gewichte der Kugel wie  $\frac{1}{766 N^2} \times \frac{36,65}{39,14} : 1$

oder wie  $\frac{1}{818 N^2} : 1$ . Die Mittelpunkte der 8 Z. im Durch-

messer haltenden genäherten Bleikugeln und der 2 Z. haltenden am Waagebalken waren 8,85 Z. von einander entfernt, wenn die ersteren dem Gehäuse genähert wurden, letztere sich in der Mitte desselben befanden. Durch eine fehlerhafte Einrichtung des Apparats war aber nicht dafür gesorgt, daß der Perpendikel aus dem Mittelpunkte der großen Kugeln auf den Waagebalken in das Centrum der kleinen Kugeln fiel, weil die Kupferstangen nur 36,65 Z. von einander abstanden, und eine die Mittelpunkte der größeren Kugeln verbindende Linie mit der Axe des Waagebalkens einen Winkel bildete, dessen Sinus 8,85 Z. betrug, weswegen die Anziehung derselben im Verhältniß von

Cos.  $3\frac{1}{2}$  ang. Sin.  $\frac{8,85}{36,65} : 1$  d. i. von 0,9779 : 1 verringert werden mußte.

Das Gewicht jeder Bleimasse betrug 2439000 Grains, und gleicht somit dem Gewichte von 10,64 sphärischen Cubikfuß<sup>1</sup> Wasser. Wenn dann die Kraft der Anziehung dieser Bleimas- sen auf die Bleikugeln am Ende des Waagebalkens in die Mitte der ersteren gesetzt, dabei das Newtonsche Gesetz der Anzie- hung angenommen wird, ferner die Anziehung der Bleimasse

---

<sup>1</sup> Der bei den Engländern gebräuchliche Ausdruck sphärischer Cub. F. od. Z. bezeichnet eine Kugel von 1 F. od. 1 Z. Durchmesser, also  $\frac{\pi}{6}$  Cub. F. Wasser. GILBERT a. a. O. zeigt, daß das Gewicht eines Cubikzoll Wasser = 253,35 Grains nach KIRWAN gerechnet ist. Der Radius einer solchen, hier angenommenen Wasserkugel beträgt also die in der Berechnung vorkommenden 6 Z.

in der Entfernung von 8,85 Z. auf die Bleikugeln  $= A$ ; die Anziehung einer Wasserkugel von 1 F. Durchmesser auf sie, wenn sie sich auf ihrer Oberfläche befänden  $= B$ ; die Anziehung der Erde auf sie unter gleicher Bedingung  $= C$  heißt, so verhält sich mit Rücksicht auf den schiefen Zug

$$A : B = 10,64 \times 0,9779 \left( \frac{6}{8,85} \right)^2 : 1.$$

Der mittlere Durchmesser der Erde wird  $= 41800000$  F. angenommen<sup>1</sup> und wenn ihre Dichtigkeit gegen die des Wassers  $= D : 1$  heißt, so verhalten sich die Anziehungen der Bleimasse zu der der Erde

$$A : C = 10,64 \times 0,9779 \left( \frac{6}{8,85} \right)^2 : 41800000 D \\ = 1 : 8739000 D.$$

Es ist aber oben dargethan, daß eine auf die Bleikugeln wirkende Kraft, welche den Hebelarm um einen Theilstrich der Scale aus seiner natürlichen Lage zu ziehen vermag,  $\frac{1}{818 N^2}$  vom Gewichte der Kugeln betragen muß, und da die Anziehung der Bleimasse auf die Kugel  $\frac{1}{8739000 D}$  vom Gewichte der letzteren beträgt, so wird diese Anziehung den Waagebalken um  $\frac{818 N^2}{8739000 D}$  oder  $\frac{N^2}{10683 D}$  Theilungen aus dem Stande seiner Ruhe ziehen. Werden also die Bleigewichte aus einer auf die Mitte des Waagebalkens lothrechten Richtung den Enden desselben bis zum genannten Abstände genähert, und es findet sich, daß hierdurch dieses Ende um  $B$  Theilungen, oder wenn man die Massen abwechselnd an die positive und negative Seite rückt, daß es um  $2 B$  Theilungen abweicht, so muß  $B = \frac{N^2}{10683 D}$  also  $D = \frac{N^2}{10683 B}$  seyn, woraus also  $D$  oder die Dichtigkeit der Erde gefunden wird.

---

<sup>1</sup> Aus einer Revision dieser GröÙe nach den neuesten Messungen kann keine merkliche Aenderung der erhaltenen Resultate hervorgehen, wie schon aus der oben unter  $A$  geschehenen Substitution folgt.



Diese Formel bedarf indess noch einiger Correctionen<sup>1</sup>.

Diese sind;

1. Wegen des Widerstandes, welchen der Waagebalken vermöge seiner Masse der Bewegung entgegensetzt, indem ein Theil der Kraft der Bleimassen auf die Erzeugung der letzteren verwandt wird. Jeder Arm des Waagebalkens bildete eine ab-<sup>Fig.</sup>gekürzte Pyramide, indem nach der Darstellung seines Quer-<sup>174.</sup>schnittes die Höhe seiner Theile AB und DE überall gleich war, die Breite Bb aber von der Mitte nach den Enden hin ab-<sup>Fig.</sup>nahm, so daß der Querschnitt dort 0,33, hier 0,146 Quadrat-<sup>175.</sup>zoll betrug. Die Länge desselben von D bis d war 73,3 Z. und wog bei dem meistens herrschenden feuchten Wetter 2400 Gran. Man darf ihn hiernach als ein Prisma ansehen, dessen Grundfläche das arithmetische Mittel der größten und kleinsten Durchschnittsfläche, also  $\frac{0,33 + 0,146}{2} = 0,238$  ist. Diesemnach wog ein Zoll desselben in der Mitte  $\frac{2400}{73,3} \times \frac{0,33}{0,238}$ , an den Enden  $\frac{2400}{73,3} \times \frac{0,146}{0,238}$  Grains. Nimmt man ferner irgend einen Punct X an, setzt  $\frac{cX}{cd} = x$  und berücksichtigt, daß von c bis d der Querschnitt um 0,33 — 0,146 also um 0,184 Quadratzoll, folglich bei X um  $\frac{cX}{cd} \times 0,184 = 0,184x$  abnimmt, so ist das Gewicht bei X hiernach  $\frac{2400}{73,3} \times \frac{0,33 - 0,184x}{0,238} = \frac{3320 - 1848x}{73,3}$  Grains. Der Silberdraht D Cd wog 170 Grains, folglich 1 Z.  $\frac{170}{73,3}$  und der Waagebalken mit diesem zusammen im Puncte X,  $\frac{3490 - 1848x}{73,3}$ , also eine Länge von d x Zollen  $\frac{3490 - 1848x}{73,3} dx$  Grains. Die Kräfte, welche erforderlich sind, um gleiche Massen in X und in d gleich stark in beschleunigte Bewegung zu setzen verhalten, sich wie  $(cX)^2 : (cd)^2$  d. i. wie  $x^2 : 1$ , mithin

<sup>1</sup> Wegen der Wichtigkeit dieser und ähnlicher, künftig vielleicht noch anzustellender Versuche übergehe ich diese nicht, benutze vielmehr der Deutlichkeit wegen noch einige Erläuterungen von GILBERT a. a. O.

ist die zur Bewegung des Elementes  $dx$  erforderliche Kraft  
 $= x^2 dx \left( \frac{3490 - 1848x}{73,3} \right)$  welches  $x = 1$  gesetzt, oder für den  
 ganzen Arm  $\left( \frac{3490}{3} - \frac{1848}{4} \right) : 73,3$  also 350 Grains beträgt.

Wird dann das Messingstück bei C als unbedeutend vernachlässigt, das Gewicht des elfenbeinernen Vernier's mit seinem Stabe  $de$ , welches 47 grains wiegt, 38 Z. vom Mittelpunkte der Drehung absteht, und also im Punkte  $d$  einem Gewichte von 48 Grains gleichkommt, hinzugenommen, so ist das Gewicht der ganzen zu bewegendenden Masse  $11262 + 350 + 48 = 11660$  Grains. Bei einer gegebenen Schwingungszeit muß also die bewegende Kraft im Verhältnisse von  $11660 : 11262 = 1,0353 : 1$  größer werden, als sie für einen Arm ohne Gewicht seyn würde.

2. Die Bleimassen ziehen nicht bloß die Bleikugeln, sondern auch den Arm des Waagebalkens an. Um die hierfür erforderliche Correction zu finden denke man sich durch den Mittelpunkt der Kugel  $b$  eine verticale Ebene  $dbw$  gelegt, welche  
 Fig. 175. senkrecht auf den Arm  $Dd$  steht, und in welcher sich in  $w$  die eine der Bleimassen befindet. (Die kleine Abweichung des Apparates von dieser Voraussetzung kann unbedenklich vernachlässigt werden). Es war aber die horizontale Linie  $dw = 8,85$  Z. die verticale  $db = 5,5$  Z. Heißt dann  $wd = a$ ;  $wb = b$   $cd = l$  und wird  $x$  wie oben genommen, so ist

$1 - x = \frac{dx}{dc} = z$ , folglich  $dx = lz$ . Es verhalten sich aber die Anziehungen, welche die Bleimasse auf gleiche Massen in  $x$  und in  $b$  ausübt, umgekehrt wie die Quadrate der Entfernungen  $b$  und  $wx$  bei senkrechtem Zuge, und, da die Richtung in einem Winkel, dessen Sinus  $= \frac{b}{wX}$  ist, statt findet, wie  $b^2 \cdot \frac{b}{wX} : (wX)^2$ , also wie  $b^3 : (wX)^3$  d. i. wie

$b^3 : (a^2 + z^2 l^2)^{\frac{3}{2}}$ . Die Kraft also, womit der Arm vermöge dieser Anziehungen gedreht wird, verhält sich wie  $b^3 (1 - z) : (a^2 + l^2 z^2)^{\frac{3}{2}}$  und diese drehenden Kräfte sind gleich, wenn die Masse in  $b$  derjenige Theil der Masse in  $X$  ist, welchen der Bruch  $\frac{b^3 (1 - z)}{(a^2 + l^2 z^2)^{\frac{3}{2}}}$  angiebt.

Es wog aber, wie oben gezeigt ist, ein Element des Armes im Punkte X der Berechnung nach  $\frac{3490 - 1848 x}{73,3} dx$

$$= \frac{1642 + 1848 z}{73,3} dz \text{ Grains.} \text{ Folglich ist die Kraft, wo-}$$

mit jede Hälfte des Armes durch die Anziehung der Bleimasse bewegt wird, gleich der, womit eine mathematische Linie gedreht wird, an deren Ende in b sich eine Masse be-

$$\text{findet} = \int \frac{b^3 (1 - z)}{(a^2 + l^2 z^2)^{\frac{3}{2}}} \times \frac{1642 + 1848 z}{73,3} l. dz. \text{ Es ist}$$

aber die halbe Länge des Hebelarmes  $l = \frac{73,3}{2}$ , wonach der

zweite Factor des Integrals  $= (821 + 924 z) dz$  wird. Hier-

$$\text{nach ist das ganze Integral} = b^3 \int \frac{821 dz + 103 z dz - 924 z^2 dz}{(a^2 + l^2 z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Wird hierin statt des letzten Theiles des Zählers gesetzt

$$+ 924 \frac{a^2}{l^2} dz - 924 \left( \frac{a^2}{l^2} + z^2 \right) dz \text{ und für } \frac{a^2}{l^2} = 0,08$$

substituirt, so ist das Integral

$$b^3 \int \left( \frac{895 dz + 103 z dz}{(a^2 + l^2 z^2)^{\frac{3}{2}}} - \frac{924 dz}{l^2 (a^2 + l^2 z^2)^{\frac{1}{2}}} \right),$$

welches integrirt giebt:

$$\frac{895 b^3 z}{a^2 (a^2 + l^2 z^2)^{\frac{1}{2}}} - \frac{103 b^3}{l^2 (a^2 + l^2 z^2)^{\frac{1}{2}}} + \frac{103 b^3}{l^2 a} - \frac{924 b^3}{l^3} \log. \frac{l z + (a^2 + l^2 z^2)^{\frac{1}{2}}}{a}$$

Wird hierin  $z=1$  angenommen, so erhält man die in b gezogene Masse  $= 128$  Grains. Nimmt man hiezu das Endstück de mit dem Vernier, dessen Gewicht 47 Grains, und in b

$$\text{also} = \frac{b^3}{a^3} \times 47 = 29 \text{ Grains beträgt, so ist die ganze Kraft,}$$

womit jede der Bleimassen den ihr nächsten Arm der Waage zu bewegen strebt, gleich einer auf b wirkenden von 157

$$\text{Grains, folglich nur } \frac{157}{11260} = 0,0139 \text{ derjenigen, womit sie}$$

die Bleikugel zur Seite zieht. Ihre Anziehung auf die andere Hälfte des Waagebalkens ist dieser entgegengesetzt, aber so unbedeutend, daß sie füglich vernachlässigt werden kann.



3. Jede Bleimasse wirkt zugleich auch auf die Bleikugel am entfernteren Arme. Diese Anziehung verhält sich zu der auf die nächste Kugel wie  $(wd)^3 : (wD)^3$  welches  $= 0,0017:1$  ist. Daher ist das Verhältniß der Anziehung der Bleimasse auf beide Kugeln zu der auf die nächste  $= 0,9983 : 1$ .

Fig. 176. 4. Auch die Kupferstangen wirken anziehend auf die Bleikugeln. Um diese Anziehung zu berechnen, sey  $w$  der Mittelpunkt der Bleimasse,  $b$  der Mittelpunkt der Kugel am Arme,  $e a$  das senkrechte Stück der Kupferstange, welches aus zwei Theilen  $ad$  und  $de$  besteht. Hiervon hat  $ad$  eine Länge von 16 Z., ist in  $w$  ohngefähr in zwei gleiche Theile getheilt, und wiegt 22000 Grains; der Theil  $de$  dagegen ist 46 Z. lang und wiegt 41000 Grains; endlich ist  $w b = 8,85$  Z. und auf  $ew$  senkrecht. Nach dem Gesetze der Anziehung, welche den Massen directe und der Quadraten der Entfernungen umgekehrt proportional ist, wirkt ein Element des Körpers  $ew$ , dessen Masse  $= dx$  ist, auf den Punct  $b$  mit einer Kraft, welche  $= \frac{dx}{(bx)^2}$  ist. Von dieser wirkt nach der mit  $w b$  parallelen

Richtung  $xf$  der Theil  $\frac{wb}{bx}$ , weswegen die Anziehung des Ele-

mentes  $dx$  nach der Richtung  $w b = \frac{dx}{(bx)^2} \times \frac{wb}{bx}$  ist, und diejenige, welche das ganze Stück  $wx$  nach der Richtung  $w b$  auf den Punct  $b$  ausübt,

$$= \int \frac{wb \cdot dx}{(bx)^3} = \int \frac{wb \cdot dx}{((wb)^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{x}{wb (wb^2 + x^2)^{\frac{1}{2}}}$$

$= \frac{x}{wb \cdot bx}$ . Wäre die ganze Masse des Stückes  $x$  im Puncte  $w$  vereinigt, so wäre dessen Anziehung auf den Punct  $b$  der Größe  $\frac{x}{(bw)^2}$  proportional, folglich verhält sich die erstere

Anziehung zur letzteren wie  $\frac{1}{bx} : \frac{1}{wb}$ . Auf gleiche Weise

Fig. 176. verhält sich die Anziehung, welche eine überall gleich dicke Stange  $ew$  auf einen Punct  $b$  in der Richtung  $bw$  ausübt, zu der

einer gleichen Masse in  $w$ , wie  $\frac{1}{eb} : \frac{1}{wb} = \frac{wb}{eb}$ . Hiernach ist,

wenn die Wirkung beider Theile der Stange in  $w$  vereinigt ge-

daß wird, die Anziehung des Theiles da gleich der Anziehung einer Masse von  $\frac{22000 \cdot w \cdot b}{d \cdot b} = 16300$  Grains, und die

des Theiles e d gleich der Anziehung einer Masse von

$$41000 \frac{e \cdot w}{e \cdot d} \cdot \frac{b \cdot w}{b \cdot e} = 41000 \frac{d \cdot w}{e \cdot d} \cdot \frac{b \cdot w}{b \cdot d} = 2500 \text{ Grains, mit-}$$

hin verhält sich die Anziehung der Kupferstange zu der des daran hängenden Bleigewichtes wie 18800 : 2439000 oder wie 0,00771 : 1. Auch hierbei ist die Anziehung der schief-  
liegenden Kupferstange und des hölzernen Querbalkens zu unbedeutend, als daß sie dürfte berücksichtigt werden, noch weniger aber ist dieses rücksichtlich der lothrechten Kupferstange auf die Kugel am andern Arme des Waagebalkens erforderlich.

5. Auch das Mahagoni-Gehäuse übt eine Anziehung auf die Bleikugeln aus, welche sich gegenseitig aufhebt, wenn dieselben in der Mitte zwischen seinen Wänden sind, und ihr Maximum erreicht, wenn sie am stärksten zur Seite gezogen werden. Aber auch in diesem Falle ist sie so unbedeutend, daß sie nach einer ausführlichen Berechnung von CAVENDISH nicht

mehr als  $\frac{1}{1170}$  der Bleimassen beträgt, und daher füglich vernachlässigt werden kann.

Es folgt aus den unter No. 2, 3 und 4 erhaltenen Werthen, daß die Kraft der Anziehung, welche die Bleimassen auf die Kugeln ausüben, nach den Verhältnissen von 0,9983 + 0,0139 + 0,0077 : 1 also von 1,0199 : 1 vermehrt werden müsse, um sie genau zu erhalten, wonach also die oben angegebene Größe

$$\frac{1}{8739000 \cdot D} \text{ in } \frac{1,0199}{8739000 \cdot D} \text{ verwandelt werden muß. Aus}$$

No. 1. aber folgt, daß die auf den Hebelarm wirkende Kraft wegen der zu bewegendenden Masse desselben im Verhältnisse von 1,035 : 1 größer seyn muß, als wenn er eine mathematische Li-

nie wäre, wonach also  $\frac{B}{818 \cdot N^2}$  in  $\frac{1,035 \cdot B}{818 \cdot N^2}$  zu verwandeln

ist, wonach denn endlich

$$\frac{1,0199}{8739000 \cdot D} = \frac{1,035 \cdot B}{818 \cdot N^2}$$

$$\text{und } D = \frac{N^2}{10844 \cdot B}$$

die zum Auffinden der Dichtigkeit der Erde geeignete Formel ist <sup>1</sup>.

6. Es ist indess endlich noch diejenige Correction zu untersuchen, welche aus der veränderlichen Lage der Bleikugeln gegen die Bleimassen entsteht. Die Entfernung beider beträgt nämlich nur dann 8,85 Z., wenn die Axe des Waagebalkens auf dem 20sten Theilstriche steht, wird aber kleiner oder gröfser, wenn die Bleikugeln sich den Bleimassen nähern oder beim Oscilliren des Waagebalkens sich weiter entfernen. Ausserdem befinden sich die Bleimassen nicht allezeit in der nämlichen Lage gegen die Bleikugeln, sondern nähern und entfernen sich abwechselnd beim Drehen der kupfernen Stangen. Es sey demnach W der Mittelpunkt einer der Bleimassen in ihrer Lage zunächst am Gehäuse, M das Centrum der nächsten Bleikugel, wenn der Zeiger auf dem 20sten Theilstriche steht; B der Punct der Ruhe des Armes, wenn die Bleimasse auf die Kugel anziehend wirkt, und A dieser Punct, wenn die Bleimasse durch Drehung des Apparates entfernt ist, mithin AB der Bogen, um welchen der Arm durch die Anziehung der Bleimasse seitwärts gedrehet wird. Endlich sey Z der Bogen, um welchen der Arm seitwärts gezogen würde, wenn auf ihn die Anziehung in B gerade so stark wirkte, als in M. Sie wirkt aber in B stärker als in M, und zwar im Verhältnisse von  $(WM)^2 : (WB)^2$ , und so mufs also auch  $AB = Z \cdot \frac{(WM)^2}{(WB)^2}$  seyn, oder da  $WB^2 = (WM - MB)^2$  ist, in eine Reihe entwickelt und mit Weglassung der höheren Potenzen ist  $AB = Z \cdot \left(1 + \frac{2MB}{MW}\right)$ .

Wird die Bleimasse an die entgegengesetzte Seite gedrehet, so dafs w und b eine ähnliche Bezeichnung geben, so ist

$$Ab = Z \cdot \left(1 + \frac{2Mb}{Mw}\right). \text{ Also ist}$$

$$Bb = Z \cdot \left(2 + \frac{2Mb}{Mw} + \frac{2MB}{MW}\right) = 2Z \cdot \left(1 + \frac{Bb}{MW}\right),$$

so dafs die ganze Bewegung des Armes, nämlich Bb, nach dem

---

1 Dafs hierin, wie oben, N die Zahl der Secunden einer Vibration, B aber die Zahl der Theilstriche bezeichnet, um welche der Waagebalken sogleich durch die Anziehung der Bleimassen vom Ruhepuncte abseitwärts gezogen wurde, versteht sich von selbst.



Verhältnisse von  $1 + \frac{Bb}{MW} : 1$  größer ist, als wenn die Anziehung überall der in  $M$  gleich wäre. Die Lage des Armes hat daher auf die Correction in der Bewegung des Ruhepunktes wegen der Veränderlichkeit der Anziehung keinen merklichen Einfluß, sondern allein der Bogen  $Bb$ , um welchen der Arm sich drehet, wenn man die Gewichte aus einer Stelle zunächst am Gehäuse in die entgegengesetzte bringt.

Diese Veränderlichkeit der Anziehung durch die Bleimassen hat auf die *Schwingungszeit* Einfluß. Es sey daher das Fig. 1  
Centrum der einen dieser Bleimassen in  $W$ , das Centrum der 178.

Bleikugel in irgend einem Punkte des Schwingungsbogens in  $x$ , und  $A$  nebst  $B$  mögen die obere Bedeutung beibehalten, ferner stelle  $AB$  die Kraft vor, womit der Arm, wenn er in  $B$  ist, durch die Elasticität des Drahtes nach  $A$  zurückgetrieben wird (folglich auch die Anziehung der Bleimassen, welche im Punkte der Ruhe  $B$  der Drehkraft des Drahtes genau gleich ist) und  $Ax$  die Kraft, womit der Arm im Punkte  $x$  vom Drahte nach  $A$  zurückgebracht wird, so ist die Anziehung, welche die Blei-

massen auf die Bleikugeln im Punkte  $x$  ausüben  $= AB \frac{WB^2}{Wx^2}$ ,

folglich die Kraft, womit der Arm im Punkte  $x$  nach  $A$  getrieben wird  $= Ax - \frac{AB \cdot WB^2}{Wx^2}$ . Wird hierin  $\frac{WB^2}{Wx^2}$

$= \left(1 + \frac{Bx}{Wx}\right)^2$  gesetzt, für dieses aber durch eine Entwickelung in eine Reihe mit Weglassung der höheren Potenzen

$1 + \frac{2Bx}{Wx}$  gesetzt, und für  $Wx$  bei unmerklichem Unterschiede

$WB$  genommen, so erhält man sehr nahe

$AB + Bx - AB \left(1 + \frac{2Bx}{WB}\right)$  welches gleich ist

$Bx - \frac{2Bx \cdot AB}{WB}$ . Wäre die Anziehung der Bleimassen für

jede Lage des Armes so groß als im Punkte der Ruhe  $B$ , so würde die Kraft, womit der Arm aus dem Punkte  $x$  nach dem Punkte  $B$  strebt, dem Bogen  $Bx$  proportional seyn<sup>1</sup>. Weil

<sup>1</sup> Vergl. Elasticität oben S. 195.

aber die Anziehung bei abnehmender Entfernung zunimmt, so ist diese Kraft kleiner, und nur dem Bogen  $Bx - \frac{2 Bx \cdot AB}{WB}$  proportional. Die beschleunigenden Kräfte also, welche den Arm bei veränderlicher und unveränderlicher Anziehung durch die Bleimassen treiben, verhalten sich daher zu einander, wie  $Bx - \frac{2 Bx \cdot AB}{WB} : Bx$  oder wie  $1 - \frac{2 AB}{WB} : 1$ . Da sich aber die Schwingungszeiten gleich langer Pendel verkehrt wie die Quadratwurzeln aus den beschleunigenden Kräften verhalten, so müssen die Schwingungszeiten bei veränderlicher und unveränderlicher Anziehung durch die Bleimassen sich verhalten wie  $1 : \left(1 - \frac{2 AB}{WB}\right)^{\frac{1}{2}}$ , oder aber das Quadrat der Schwingungszeiten ist in jenem Falle größer als in diesem im Verhältniß von  $1 : 1 - \frac{2 AB}{WB}$ , welches Verhältniß nur wenig von  $1 + \frac{Bb}{MW} : 1$  verschieden ist, in welchem die Bewegung des Armes vergrößert wird, wenn man die Bleimassen von der einen Seite des Gehäuses an die entgegengesetzte drehet. Wenn aber der Arm sich um eine Einheit der Skalentheilung drehet, so bewegt sich der Mittelpunkt der Kugel um  $\frac{36,65}{20 \times 38,3}$  Z. seitwärts, folglich wenn der Arm um einen Bogen  $= AB = \frac{1}{2} Bb$  zur Seite gezogen wird, welcher  $d$  Theile begreift, wonach also  $\frac{\frac{1}{2} Bb}{MW} = \frac{36,65 \cdot d}{20 \times 38,3 \times 8,85} = \frac{d}{185}$  Zolle beträgt<sup>1</sup>, so muß die Schwingungszeit und die Bewegung des Armes auf folgende Weise verbessert werden.

a. Ist die *Schwingungszeit* durch einen Versuch bestimmt worden, in welchem die Gewichte an der einen oder andern Seite des Gehäuses sich befanden, und hat sich der Arm um  $d$  Eintheilungen der Scale bewegt, indem man die Bleimassen

---

1 Der Abstand des Centrums der Bleikugeln vom Drehungspuncte des Waagebalkens beträgt 36,65 Z., der Abstand der Scale von eben diesem Puncte 38,3 Z., ein Zoll derselben ist in 20 Theile getheilt, und der Abstand der Mittelpuncte der Bleimassen und Bleikugeln im Zustande der Ruhe beträgt 8,85 Z. Dieses sind die in der Formel enthaltenen Größen.

aus dieser Lage in die auf die Mitte des Waagebalkens lothrechte brachte, so muß die beobachtete Schwingungszeit *vermindert* werden, und zwar im Verhältnisse von  $\left(1 - \frac{2d}{185}\right)^2 : 1$ ,

welches nahe gleich ist  $1 - \frac{d}{185} : 1$ . Ist dagegen die Schwingungszeit bestimmt worden, als die Bleimassen auf die Mitte des Waagebalkens lothrecht gerichtet waren, so ist gar keine Verbesserung nöthig.

b. Um für die *Bewegung* des Armes die erforderliche Verbesserung zu finden, wenn die Bleimassen aus der dem Gehäuse genäherten Lage in die mittlere gedreht werden, oder umgekehrt, so beobachte man in der positiven oder negativen Lage der Bleigewichte den Abstand des Armes vom 20sten Theilstriche. Er betrage  $n$  Theile. Es ist aber (oben unter 6 i. A.) gezeigt, daß für die aus der veränderlichen Nähe der Bleigewichte erforderliche Correction der Bogen

$$AB = Z \left(1 + \frac{2MB}{MW}\right) = Z \left(1 + \frac{2n}{185}\right), \text{ also}$$

$$AB : Z = 1 + \frac{2n}{185} : 1 \text{ oder nahe } = 1 : 1 - \frac{2n}{185} \text{ ist. Man}$$

findet daher aus dem beobachteten Bogen  $AB$  bei veränderlicher Anziehung den Bogen  $Z$  bei unveränderlicher Anziehung, indem man, wenn  $B$  näher als  $M$  nach der Bleimasse hinliegt,

von  $AB$  den  $\frac{2n}{185}$ sten Theil abzieht; wenn aber  $B$  weiter als  $M$

von der Bleimasse entfernt liegt, so ist  $BM$ , d. i.  $n$  negativ,

und es muß daher der  $\frac{2n}{185}$ ste Theil zugesetzt werden. Dieses

gibt also die allgemeine Regel. *Man beobachte in der positiven oder negativen Lage der Bleigewichte<sup>1</sup> den Abstand des Armes vom 20sten Theilstriche, nenne, von hier an gerechnet, die Menge der Theilstriche  $n$ , und vermehre die beobachtete*

*Bewegung um  $\frac{2n}{185}$ stel des Ganzen, wenn der Abstand nach*

*der Seite der Bleimassen hinliegt, vermindere sie dagegen um*

---

<sup>1</sup> Es ist oben bei der Beschreibung des Apparates angegeben, daß CAVENDISH diejenige Seite die *negative* nannte, welche nach dem Anfange der Theilstriche hinliegt.



den  $\frac{2n}{185}$ sten Theil, wenn derselbe nach der entgegengesetzten hinliegt.

c. Werden endlich die Bleimassen aus der positiven Lage der größten Nähe in die negative gedreht oder umgekehrt, und der Arm bewegt sich dabei um  $2d$  Theile seitwärts, so ist dann nach der oben gegebenen Demonstration

$$Bb = 2Z. \left(1 + \frac{Bb}{MW}\right) = 2Z \left(1 + \frac{2d}{185}\right), \text{ mithin}$$

$$Bb : 2Z = 1 + \frac{2d}{185} : 1 \text{ oder nahe } = 1 : 1 - \frac{2d}{185}. \text{ In die-$$

sem Falle ist also die beobachtete Bewegung um den  $\frac{2d}{185}$ sten Theil zu vermindern.

Es möge nur der Deutlichkeit wegen hinzugesetzt werden, daß von den angegebenen Correctionen die unter a zu der Größe  $N$  in der Formel, die unter b und c aber zu der Größe  $B$  eben-  
dasselbst gehören. Werden endlich die Bleimassen aus einer Lage des Genähertseyns in die entgegengesetzte gedreht, und bestimmt man die Schwingungszeit während sie sich in einer derselben befinden, so ist keine Verbesserung weder der Schwingungszeit noch der Bewegung nöthig, weil sich dann die Correctionen aufheben.

Die mit dem beschriebenen Apparate angestellten und nach den angegebenen Formeln berechneten 17 Versuche stellt CAVENDISH in einer tabellarischen Uebersicht zusammen, welche hier mitzutheilen mir überflüssig scheint. Zehn dieser Versuche sind ohnehin doppelt, insofern die Beobachtungen in zwei verschiedenen Lagen der Bleigewichte angestellt wurden und einer ist dreifach, indem die Bleigewichte aus der Mitte und dann von beiden entgegengesetzten Seiten den Kugeln genähert wurden. Im Ganzen erhielt also CAVENDISH 29 Bestimmungen für die Dichtigkeit der Erde, wovon die 6 ersten mit einem dünnen, die übrigen mit einem dickeren Drahte erhalten wurden. Das Mittel aus jenen giebt die Dichtigkeit der Erde nach CAVENDISH = 5,48 mal größer als des Wassers, das Mittel aus allen übrigen beträgt genau ebensoviel. Die größte Abweichung der Extreme soll dann 0,75, also die Abweichung der

einzelnen Werthe vom Mittel nur 0,38 betragen, also nicht über  $\frac{1}{14}$  des Ganzen.

Hier tritt indess der merkwürdige Umstand ein, daß in den so leichten Angaben dieser Mittelwerthe sich bedeutende Rechnungsfehler finden. Ehe ich diese indess erörtere, will ich zuerst das Urtheil angeben, welches CAVENDISH selbst darüber gefällt hat.

Zuvörderst findet er die Abweichungen sowohl in der Bewegung des Armes als auch in den Schwingungszeiten (die nicht constanten Größen B und N in der Formel) in den einzelnen Versuchen zu groß, als daß sie von Beobachtungsfehlern herühren könnten. Die Größe der Bewegung des Hebelarmes könnte allerdings durch Luftströmungen verändert seyn, welche als Folge ungleicher Temperatur anzusehen wären, allein wie dadurch auch die Schwingungszeiten afficirt werden konnten, ist nicht abzusehen, wenn man nicht eine merkliche Ungleichförmigkeit dieser Strömungen annehmen will. Daß indess hieraus und aus sonstigen unbekannten Ursachen ein constanter Fehler erwachsen seyn sollte, ist auf keine Weise anzunehmen, da die Versuche während einer sehr langen Zeit und unter den vielfachsten Bedingungen der Temperatur, Feuchtigkeit u. s. w. angestellt wurden. CAVENDISH wirft auch die Frage auf, ob wohl das angenommene Newtonsche Gesetz der Anziehung hierbei allein als wirksam zu betrachten sey, und nicht auch ein anderes, welches die Erscheinungen der Cohäsion oder Adhäsion bewirkt. Allein hierzu kamen die Massen nicht nahe genug, und außerdem gaben diejenigen Versuche keine abweichende Resultate, in denen sie einander absichtlich sehr genähert wurden. Hiernach, meint er also, könne die gefundene Dichtigkeit der Erde = 5,48 nicht füglich um mehr als  $\frac{1}{14}$  unrichtig seyn, doch weiche diese Bestimmung von der durch HUTTON gefundenen = 4,5 mehr ab, als er erwartet habe. Welche von beiden Bestimmungen die richtigere sey, wage er nicht eher zu entscheiden, als bis er die möglichen Einflüsse auf seine Versuche genauer geprüft habe.

Eine genaue Prüfung beider Versuchsreihen, nämlich der durch HUTTON und der durch CAVENDISH angestellten, ist überall noch nicht vorgenommen, und beide Resultate, näm-

nämlich 4,713 nach der Revision von PLAYFAIR und 3,48 nach CAVENDISH weichen um mehr als  $\frac{1}{6}$  des mittleren Ganzen von einander ab, wenn man etwa 5 als diesen mittleren Werth ansehen wollte, und dieses ist allerdings mehr, als man von so ausnehmend genauen Versuchen erwarten sollte. Rücksichtlich auf HUTTON's Versuche muß allerdings in Anschlag gebracht werden, daß der gelehrte und scharfsinnige PLAYFAIR sie einer abermaligen Prüfung unterworfen hat, welcher Fehler in den Berechnungen gewiß entdeckt haben würde, auch hat VON ZACH <sup>1</sup> die von MASKELYNE nicht mit in Rechnung genommenen astronomischen Beobachtungen gleichfalls berechnet, und ganz den nämlichen Abweichungswinkel des Bleiloches gefunden, als welcher aus den übrigen gefolgert ist, so daß also von dieser Seite jene Versuchsreihe unerschütterlich feststeht. HUTTON hat selbst seine Arbeit im hohen Alter nochmals revidirt <sup>2</sup>, und gezeigt, daß MASKELYNE Beobachtungsfehler von einer ganzen Secunde im Bogen gemacht haben müßte, wenn das erhaltene Resultat dem durch CAVENDISH gefundenen gleich kommen sollte. Dabei ist er zwar geneigt, 5,00 als mittlere Dichtigkeit der Erde anzusehen, um die beiden gefundenen Werthe einander mehr zu nähern, allein hiermit ist offenbar dem Wahrheitsforscher nicht gedient, um so mehr als aus der oben von mir vorgenommenen Substitution des aus den neuesten Messungen folgenden genauesten Werthes für die GröÙe der Erde in die Formel der Berechnung die durch HUTTON erhaltene GröÙe noch um eine Kleinigkeit geringer wird, indem hier nach  $D = 4,71143$  ist.

Auf der andern Seite hat CAVENDISH eine vollständige Beschreibung seines Apparates, der damit angestellten Versuche und der Berechnungen derselben mitgetheilt, sie liegen vor Jedermanns Augen und GILBERT hat dieses alles bei seiner Bearbeitung genau geprüft, mit Ausnahme der letzten Zusammenrechnung, indem ihm sonst die oben schon erwähnten Fehler aufgefallen seyn müßten. Die größte Abweichung der einzelnen Resultate von einander beträgt nämlich nicht 0,75 wie

<sup>1</sup> L'Attraction des Montagnes etc. Avignon 1814. II. 690.

<sup>2</sup> Phil. Trans. 1821. 276.



CAVENDISH angiebt, sondern  $5,85 - 4,88 = 0,97$ , die Abweichungen dieser beiden Extreme von dem gleichfalls angegebenen Mittel aus allen erhaltenen Resultaten betragen aber 0,60 und 0,37. Allein auch das durch CAVENDISH angegebene Mittel ist unrichtig, und beträgt nur 5,447... nahe 5,448, man erhält indess genau 5,48, wenn man das eine erhaltene Resultat, nämlich 4,88 in 5,88 verwandelt, in welchem Falle indess die Differenz der Extreme  $= 0,78$  und die Abweichungen derselben vom arithmetischen Mittel  $+ 0,37$  und  $- 0,41$  betragen. Man würde indess CAVENDISH Unrecht thun, wenn man von diesen Fehlern auf seine ganze Arbeit schliessen wollte, denn ohne Zweifel ist die Zahl 4,88 ein bloßer Druckfehler statt 5,88. Es ist indess rührend zu lesen, daß HUTTON in seinem 84sten Jahre noch die Mühe übernahm, die ganze weitläufige und schwierige Berechnung zu revidiren<sup>1</sup>, wodurch er dann eine nicht unbedeutende Menge von Rechnungsfehlern auffand<sup>2</sup>. Nach dieser neuen Berechnung ist dann das Mittel aus den 6 ersten, mit dem dünneren Drahte angestellten Experimenten 5,19, und aus den 23 letzten, mit dem dickeren Drahte 5,43. Daß auch diese beiden Werthe nicht unbedeutend abweichen muß das Vertrauen auf dieselben etwas schwächen. Nimmt man aus beiden das arithmetische Mittel, so ist dieses  $= 5,31$ , welches von der zuletzt durch HUTTON angenommenen Gröfse um 0,31 also nahe  $\frac{1}{17}$  des Ganzen abweicht. Hierdurch verschwindet zwar die Differenz zwischen beiden Versuchsreihen etwas mehr, allein der unparteiische Wahrheitsforscher muß bekennen, daß eine solche Näherung nur trüglich ist. Man darf nämlich, ohne sich von der strengen Wahrheit zu entfer-

---

1 Phil. Tr. a. a. O. p. 286. I could derive no confidence in the results, nor compare them with the mountain experiment, without repeating the whole of the calculations. But, after a long life spent in almost daily abstruse investigations, from the tenth year of my age, and now being at eighty-four, and oppressed with distressing illness, I thought I might be excused from such a task. But .... my anxiety to accomplish the business induced me to make an exertion to effect it myself.

2 CAVENDISH hat, wie HUTTON berichtet, diese Berechnungen mindestens größtentheils, nicht selbst angestellt, deren bloße Revision letzterer nicht mit Unrecht so severe an operation nennt.

nen, das durch HUTTON gefundene Resultat um so weniger abändern, und höher als 4,71143 annehmen, je genauer und allseitiger die Prüfung desselben bisher angestellt ist, und ebenso folgt aus den Versuchen von CAVENDISH kein anderes Resultat als 5,32, nachdem dessen Versuche und Rechnungen auf gleiche Weise revidirt sind. Die Differenz bleibt also  $= 0,59$  oder nahe  $\frac{1}{8}$  des Ganzen, und um so viel bleibt also unsere Kenntniß von der mittleren Dichtigkeit der Erde ungewiß, sobald wir beiden Versuchsreihen einen gleichen Werth zugestehen.

Je schmerzlicher es ist, über eine so wichtige Frage keine größere Gewißheit zu haben, und je geringer die Hoffnung, solche kostbare und schwierige Versuche zur Beantwortung derselben noch einmal angestellt zu sehen, um so lebhafter muß der Wunsch seyn, über den Werth der bereits vorhandenen mit mehr Zuversicht zu entscheiden. Gegen die von HUTTON und MASKELYNE kann nur eine einzige Einwendung stattfinden, nämlich die Unbestimmtheit der Dichtigkeit des Berges. Es wäre nämlich möglich, daß unter den untersuchten Felsarten noch andere von größerem spec. Gew. z. B. basaltische lägen, allein nach allen Resultaten, welche die vielfachen und genauen geognostischen Untersuchungen bisher geliefert haben, ist dieses höchst unwahrscheinlich, und wollte man auch wegen größerer Nässe und der Wirkung des Druckes der oberen Schichten auf die unteren das spec. Gew. der Felsarten etwas höher annehmen, so würde dadurch die mittlere Dichtigkeit der Erde nicht füglich höher als in runder Zahl  $= 4,72$  anzunehmen seyn. Gegen die Versuche von CAVENDISH läßt sich dagegen vieles einwenden. HUTTON bemerkt, daß ein so feiner und zusammengesetzter Apparat an sich keine absolute Genauigkeit geben könne, indess begreift man doch nicht, wie hieraus irgend ein constanter Fehler entstehen konnte, und dann müßten sich die Differenzen der zahlreichen einzelnen Resultate durchaus gegenseitig aufheben. Inzwischen könnte ein solcher allerdings aus der mitgetheilten Erschütterung entstehen, welche an bewohnten Orten stets stattfindet, hierdurch würden die Schwingungsbogen vergrößert und die Schwingungszeiten verkleinert werden, also gäbe dieses allerdings einen constanten Fehler, wodurch das Resultat im Allgemeinen vergrößert wird. Wir haben aber nach CAVENDISH's Berichte Ursache, etwas

dieser Art anzunehmen, da der Apparat aller angewandten Vorsicht ungeachtet selten eine Stunde stillstand<sup>1</sup>. Ferner hatte CAVENDISH anfangs eiserne Träger der Gewichte, statt der nachher gebrauchten kupfernen, welche aber nach vorläufigen Versuchen den Arm um 1 bis 1,5 Theilungen anzogen, statt daß sie ihn vermöge ihrer Masse der Berechnung nach nur um 0,2 anziehen sollten. Diese 5 bis 7,5 fach größere Wirkung schrieb CAVENDISH dem Magnetismus zu, und vertauschte daher die eisernen Stangen mit kupfernen, allein auch hierbei blieb etwas von der bemerkten Einwirkung zurück, nur weniger regelmäßig<sup>2</sup>, welches aber nicht weiter beachtet wurde. Kupfer ist nie völlig frei von Eisen, und COULOMBS Versuche haben erwiesen, daß alle mit stählernen Werkzeugen gearbeitete Körper eine geringe magnetische Einwirkung zeigen, weswegen es möglich ist, diese Erscheinung jener Ursache beizumessen. Wenn nun aber nicht bloß diese Stangen, sondern ebensowohl auch die Bleikugeln einen größeren Einfluß der Anziehung gezeigt hätten, als sie der Berechnung nach äußern mußten, so entstand auch hieraus ein constanter, die Resultate sämmtlich vergrößernder Einfluß. Irgend eine, das Gegentheil bewirkende, die Resultate daher verkleinernde Ursache kann ich meinerseits nicht auffinden, und es müssen sonach diese Versuche, so schätzbar sie übrigens sind, an ihrer Beweiskraft nothwendig verlieren. *Wir dürfen daher vor der Hand, und bis andere Versuche den Gegenstand mehr aufklären<sup>3</sup>, die*

---

1 Phil. Tr. LXXXVIII. 474. ... notwithstanding the pains taken to prevent any disturbing force, the arm will seldom remain perfectly at rest for an hour together.

2 Ebend. S. 479. there still seemed to be some effect of the same kind, but more irregular, so that I attributed it to some accidental cause, and therefore hung on the leaden weights, and proceeded with the experiments. Es bleibt immer fraglich, ob nicht der Magnetismus dennoch einen so feinen und sonst nicht bemerkbaren Einfluß hatte. ARAGO's neueste magnetischen Versuche könnten auf so etwas hindeuten.

3 Für solche Versuche erlaube ich mir unmaßgeblich vorzuschlagen den Apparat etwas abzuändern, und insbesondere die Erschütterung zu vermeiden, welche aus der Drehung der Gewichte auch bei größter Festigkeit der Wände des Zimmers entstehen mußte, außerdem aber das ganze Verfahren zu vereinfachen. Zur Erreichung dieses Zweckes scheint es mir am besten, die Bleigewichte an einem



*mittlere Dichtigkeit der Erde so annehmen, wie sie aus den genau berechneten Versuchen von MASKELYNE und HUTTON fo'gt, nämlich = 4,72.* Hierfür entscheidet vorzüglich das noch kleinere Resultat, welches nach der oben angeführten Angabe CARLINI aus seinen Pendelmessungen erhalten hat, desgleichen daß LA PLACE<sup>1</sup> mittelst seiner scharfsinnigen Berechnungen die Dichtigkeit des Erdkerns = 4,761 findet, wenn die der äußeren Rinde = 3 gesetzt wird, da man den letzteren Werth als der Wahrheit sehr nahe kommend ansehen kann.

### V. Temperatur der Erde.

Dieser Gegenstand macht wohl ohne Widerrede den

---

Drahte, dessen Gewicht vernachlässigt werden könnte, so aufzuhängen, daß ihre Mittelpuncte mit den Mittelpuncten der am Waagebalken unmittelbar befestigten Bleikugeln im Zustande der Ruhe desselben in eine horizontale Linie fielen, dann die Schwingungen des Waagebalkens zuerst ohne die Bleimassen, und demnächst bei unveränderter Temperatur und gleichem Barometerstande nach genäherten Bleimassen zu messen. Indem die letzteren dann vermöge ihrer Anziehung die Dauer der Oscillationen verkürzen, so ließe sich aus dem Unterschiede der Schwingungszeiten und Schwingungsbogen die Stärke der Anziehung der Bleimassen, und hieraus die Dichtigkeit der Erde berechnen, wenn man anders dagegen völlig gesichert ist, daß außer der Massen - Anziehung nicht noch eine andere, eine magnetische oder elektrische einwirkt. Eine allgemeine Methode zur Berechnung der aus solchen Versuchen erhaltenen Resultate von H. W. Brandes findet man in Voigt's Mag. XII. 300.

1 Méc. Cél. T. V. p. 46. M. G. DROBISCH in: de vera Lunae figura cet. Leipzig 1826. p. 48. schlägt vor, aus der Ungleichheit der Pendelschwingungen in tiefen Gruben die zunehmende Dichtigkeit der Erde zu finden. So zweckmäßig auch dieses Mittel ist, so stehen der Anwendung desselben außer den Schwierigkeiten solcher Versuche im Allgemeinen noch diese entgegen, daß man bisher nur bis zu geringen Tiefen unter die Oberfläche des Meeres zu dringen vermochte (S. unten VI. B. i. A.), und die als Beispiel angenommene Tiefe von 1400 F., wobei nach HUTTON's Bestimmungen der Dichtigkeit nur eine Differenz der täglichen Pendelschwingungen von 2'',6 statt findet, dürfte daher für solche Bedingungen schwerlich erreichbar seyn. Außerdem aber müßte zugleich die so schwer bestimmbare negative Anziehung der oberhalb befindlichen Masse mit in Rechnung genommen werden, wenn man in einem Schachte eines hohen Berges sich zu solchen Versuchen herablassen wollte. Inzwischen läßt sich nicht voraus bestimmen, ob und wie weit diese Schwierigkeiten künftig noch überwunden werden können.

schwierigsten Theil der gesammten physikalischen Untersuchungen über die Erde aus, und gehört dahin zuerst die Temperatur des Erdkernes, dann der Erdkruste, ihrer Oberfläche und zuletzt der sie umgebenden Atmosphäre, sofern diese als integrierender Theil derselben von ihr unzertrennlich ist<sup>1</sup>.

#### A. Temperatur der Erde im Innern derselben.

Da der Halbmesser der Erde fast 860 geographische Meilen beträgt, bishero aber noch niemanden gelungen ist, nur bis auf eine halbe Meile vom Spiegel des Meeres an in die Erde einzudringen, so begreift man leicht, daß sich über den Kern der Erde nur wenig, und auf allen Fall die Beschaffenheit desselben auf keine Weise aus der Erfahrung bestimmen läßt. Inzwischen forderten die Erscheinungen der Vulcane und heißen Quellen zu einer Erklärung auf, und ohne zu überlegen, wie weit die Ursachen derselben vom Centro der Erde entfernt liegen mögen, schloß man aus der Tiefe der vulcanischen Herde auf ein *Centralfeuer*, und machte sich von diesem verschiedene Vorstellungen. Die Annahme eines eigentlichen, im Centro der Erde brennenden Feuers findet man wohl nur bei einigen älteren Schriftstellern, indem schon GASSENDI zeigte, daß ein Brennen in einem eingeschlossenen Raume nicht statt finden könne. Die späteren Begriffe sind vorzüglich begründet durch MAIRAN, welcher unter Centralfeuer übrigens nicht sowohl ein eigentliches brennendes Feuer, als vielmehr eine innere Erwärmung verstand<sup>2</sup>. Weil die Wärme mit der Erhebung über die Meeresfläche abnimmt, der Frost nie tief in die Erde dringt, das Meer in großen Tiefen ungefroren ist, und insbesondere zur Erklärung des Unterschiedes der Klimate schreibt er der Erde eine innere Wärme, eine *Grundwärme* zu, welche seines Berechnung nach 393 mal größer seyn soll als diejenige Wärme, welche die Sonne in Paris am kürzesten Tage hervorbringt. Die Verschiedenheit der Klimate leitet er von der ungleichen Er-

---

1 Wegen der unverhältnißmäßigen Länge, wozu der Artikel *Erde* anwachsen müßte, können in Beziehung auf die Wärme der Erde meistens nur die Hauptresultate angegeben werden, eine gründlichere Erörterung bleibt andern Artikeln, namentlich *Temperatur* und *Klima* vorbehalten.

2 Mém. de l'Ac. 1719. p. 124. Nouvelles recherches sur la cause générale du chaud en été et du froid en hiver cct. Par. 1768. 4.

härtung der Erdoberfläche durch die Sonnenwärme her, als die Erde noch flüssig war. Indem diese Festwerdung nämlich unter dem Aequator früher als an den Polen erfolgte, so konnte sich die Wärme dort nicht so sehr ausbreiten, als an den Polen.

Dieser letztere Theil von MAIRAN's Hypothese ist etwas seltsam. Uebrigens führten ihn die Beobachtungen der unveränderlichen Temperatur in tiefen Kellern auf die ganze Idee, indem dorthin weder Wärme noch Kälte von Außen zu dringen schien, und die vorhandene Temperatur daher als ein Residuum früherer Wärme erscheinen mußte. Der Zusatz einer Vermehrung derselben nach dem Innern des Erdballes hin war ohne Zweifel durch die vulcanischen Erscheinungen veranlaßt, auch waren MAIRAN schon damals einige Beobachtungen vom Wachsen der Wärme in der Tiefe der Schachten bekannt, denen indess BERGMANN<sup>1</sup> andere minder begründete Erfahrungen entgegengesetzte.

BÜFFON's bekannte Hypothese ist sinnreich und mit großer innerer Consequenz ersonnen, weswegen sie etwas modificirt noch jetzt Anhänger findet. Sie hängt mit seiner Erklärungsart der Bildung und allmäligen Veränderung der Erdoberfläche zusammen, und nimmt an, daß die Erde als ein von der Sonne durch einen Kometen abgestoßener Theil ursprünglich die Glühhitze gehabt habe, allmähig erkaltet sey, noch gegenwärtig aber im Centro eine der Glühhitze fast gleiche Temperatur behalten habe, in langen Perioden allmähig erkalte und zuletzt durch gänzliche Erstarrung unbewohnbar werden müsse. Die hierzu erforderlichen Zeitperioden nimmt er allerdings als sehr groß an, und stützt sich hierbei auf Beobachtungen des Erkaltens gegebener glühender Massen; seine Ansicht von der Temperatur im Innern der Erde ist indess bloß hypothetisch, und sein System verdient daher, als dem neuesten der Vulcanisten sehr nahe kommend, am gehörigen Orte erwähnt zu werden<sup>2</sup>.

BÜFFON's Hypothese fand viele Anhänger, allein es ist merkwürdig, daß man nachher zu fast völlig entgegengesetzten Vorstellungen überging. Dieses lag nicht sowohl in der Verbreitung der durch WERNER begründeten Theorie der Neptunisten, als vielmehr in der Behauptung einiger Seefahrer, wonach

1 Physische Beschreibung der Erdkugel. II. §. 141.

2 Vergl. Art. *Geologie*.



das Meer mit zunehmender Tiefe kälter werden, und am Boden gefroren seyn sollte<sup>1</sup>. Hiernach erschien der Erdball als ein erstarrter Eisklumpen, oder mindestens bis unter 0° C. erkaltet. AEPINUS, und mit ihm mehrere andere nahmen an, die Erwärmung der Erde sey und werde bloß durch die Sonnenstrahlen bewirkt, welche den Beobachtungen nach nicht tief eindringen können. Außerdem zeigte die Erfahrung, daß die äußere Erdrinde in der Tiefe von 50 bis 100 F. auf allen Fall eine der mittleren Temperatur der Oberfläche gleiche, ganz unveränderliche Wärme habe, das Interesse für die erörterte Hauptfrage erkaltete allmählig, und während man die Geognosie durch zahlreiche Erfahrungen erweiterte, und hiernach Hypothesen über die Bildung und allmähliche Veränderung der Erdrinde ausdachte, liefs man jene Untersuchungen ruhen.

Die Frage über die Temperatur im Innern der Erde kam indess abermals zur Sprache und aufs Neue in lebhaftere Anregung durch einige Versuche, welche von TREBRA in den Minen zu Freiberg anstellen liefs, aus welchen eine mit der Tiefe zunehmende Erhöhung der Wärme folgte, obgleich schon früher ähnliche Beobachtungen gemacht, aber minder beachtet waren<sup>2</sup>. Wenn man die älteren und nicht hinlänglich genauen ausschließt, so ist v. SAUSSÛRE der erste, welcher auf diese Erscheinung aufmerksam machte<sup>3</sup>. Er fand in den Salinen von Bex in einer Tiefe von 332 F. 14°, 4 C.; von 564 F. 15°, 6; und von 677 F. 17°, 4, wobei zu bemerken ist, daß dort keine metallische Substanzen vorhanden sind, und daß damals seit 3 Monaten niemand in diese Tiefen gekommen war. D'AUBUISSON<sup>4</sup>, welcher diese Erfahrungen kannte, untersuchte die Sache in den Minen zu Freiberg, und erhielt in verschiedenen derselben folgende Resultate nach Graden der Centesimalscale.

---

1 Insbesondere stellte DE LA METHERIE diesen Satz auf, und fand darin einen Gegenbeweis gegen die Annahme eines Centralfeuers. S. J. d. Ph. LX. 81.

2 Mon. Cor. IX. 349.

3 Voyages cet. §. 1088.

4 Traité de Géognosie, cet. II. Vol. 8. Strasburg 1819. I. 444. Vergl. Journ. des Mines. T. XIII.

Tiefen in Met.	Beschert Glück	Himmel- fahrt	Küh- schacht	Jung- Hohe - Birke
0	8	8	8	8
100	...	10	...	10
120	9,5	...	...	11
160	...	...	...	12,5
180	...	12,5	...	...
200	...	...	...	14
220	12,5	...	12,5	...
240	...	...	...	15
260	14,5	14,5	14	...
280	...	...	...	16
300	15,5	...	16	...
330	...	...	...	17

D'AUBUISSON bemerkt dabei, daß Freiberg unter  $51^{\circ}$  N. B. und  $400^m$  über dem Spiegel des Meeres liegt. Die Beobachtungen wurden am Ende des Winters 1802 gemacht, in welchem das Thermometer bis  $-18^{\circ}$  C. sank. Zur Zeit der Beobachtungen stand das Thermometer auf  $-3^{\circ}$  bis  $4^{\circ}$  C., die mittlere Temperatur ist etwa  $8^{\circ}$  bis  $9^{\circ}$ , und an chemische Zersetzungen des überall todtten Gesteines ist nicht zu denken. Die Wärme in 220 und 260 Metres Tiefe ist durch Wasser bestimmt, welches aus einer etwas größeren Höhe kam, und zeigte sich im Mai und im Januar gleich; stagnirendes Wasser in 260 Metres Tiefe war  $15^{\circ}$  warm. Aus allen seinen Versuchen schließt D'AUBUISSON, daß die Temperatur der Minen in Freiberg bei  $300^m$  Tiefe die der Oberfläche um  $8^{\circ}$  übertrifft.

Die genannten Versuche veranlaßten v. TREBBA in den Jahren 1805 bis 1807 an den geeignetsten Orten in Freiberg Thermometer gegen Verletzung und anderweitige Einflüsse, außer die örtliche Wärme, geschützt, aufhängen und genau beobachten zu lassen<sup>1</sup>. Das obere derselben zeigte stets  $11^{\circ} 8'$ , das andere, 294 F. tiefer hängende  $15^{\circ}$  C. Wiederholte Beobachtungen an vier verschiedenen Orten, welche in einem Umfange von drei deutschen Meilen im Gneis-Gebirge von einander lagen, ergaben im Jahre 1815 in 55 F. Tiefe  $8^{\circ},75$  C. in 601 F.  $12^{\circ},8$ ; in 953 F.  $15^{\circ}$ ; in 1348, 5 F.  $18^{\circ},75$ , wonach auf 120 F. Tiefe  $1^{\circ}$  C. kommt, und also in einer Tiefe von et-

<sup>1</sup> Geograph. Ephem. XLIX. 493. Journ. de Ph. LXII. 443. Vergl. D'Aubuisson a. a. O.

wa 52 Meilen schon die Schmelzhitze des Eisens anzutreffen wäre. Dabei zeigen sich nirgends Spuren von Schwefelkiesen oder sonstigen chemisch auf einander einwirkenden Stoffen in jenen Gebirgen<sup>1</sup>, und es war daher natürlich, daß diese auffallenden Erscheinungen die Aufmerksamkeit der Physiker erregen mußten.

Seitdem sind die Versuche dieser Art sehr vermehrt, und man hat die Sache selbst an den verschiedensten Orten bestätigt gefunden. Mehrere Beobachtungen werden noch jetzt an sehr verschiedenen Orten angestellt, und müssen die Sache selbst demnächst mehr aufklären, jedoch ist es zugleich von unverkennbarem Nutzen, das bereits Geschehene in einer Uebersicht zusammengestellt mit künftigen Erfahrungen vergleichen zu können.

GENSANNE<sup>2</sup> fand in den Minen von Giromagny bei BÉFORT in den Vogesen in 110 Met. Tiefe 12°,5 C. in 206 M. 13°,1; in 308 M. 19° und in 433 M. 22°,7. THOMAS LEAN<sup>3</sup> untersuchte in gleicher Absicht die Minen von Cornwallis, und erhielt zwei Reihen von Beobachtungen, wovon die erste mitten im Sommer, die zweite mitten im Winter angestellt wurde, welches wegen der abweichenden Resultate bemerkt werden muß, indem diese in großen Tiefen billig nicht statt finden sollten.

1. Sommerbeob.			2. Winterbeob.		
5,5 Met.	—	18°,5 C.	5 Met.	—	11°,1 C.
91	—	29,5	91	—	17,2
146	—	20,0	183	—	19,0
295	—	21,7	293	—	21,1
329	—	22,7	329	—	23,3
348	—	26,1	366	—	25,5

1 Daß verwitternde Schwefelkiese die Temperatur erhöhen können, fand d'AUBUISSON in einer Mine bei Huelgoat in Bretagne; woselbst oben 11° in 230 Meter Tiefe aber 19°,7 herrschend, das Wasser aber vitriolisch war. S. Journ. des Mines. XXI. Ann. Ch. et Ph. XIII. 184.

2 Ann. Chim. et Ph. XIII. 184.

3 J. de Ph. LXXXVII. 1. Diese und noch einige Beobachtungen in englischen Minen. S. Ann. de Ch. et Ph. XIII. 200.



FORBES und FOX erhielten in Minen gleichfalls in Cornwallis auf etwa 36 F. Tiefe eine Zunahme von  $1^{\circ}$  C. bis zu einer Tiefe von 1400 F. herab, wonach das Wasser an der tiefsten Stelle eine Wärme von  $26^{\circ},7$  erreichte. Durch den Aufenthalt der Menschen daselbst und die Explosionen des Sprengpulvers, das Brennen der Lichter etc. wird dort allerdings Wärme erzeugt, aber diese ist nicht hinreichend, die höhere Temperatur zu erklären, und sie suchen die Ursache daher in einer natürlichen Erdwärme<sup>1</sup>. Auch GAY-LÜSSAC folgert aus diesen Beobachtungen, daß die Erscheinung nicht von chemischen Processen, namentlich von der Zersetzung der Schwefelkiese, abzuleiten sey, sondern von einer inneren Hitze der Erde<sup>2</sup>.

Eben diese Beobachtungen aber sind durch MOYLE sehr stark bestritten, welcher überhaupt die Hypothese einer höheren Wärme in größeren Tiefen verwirft, und dagegen zu beweisen sucht, daß in tieferen und gegen Luftzug gesicherten Schächten die anhaltende Anwesenheit der Arbeiter und das Brennen der vielen Grubenlichter die Temperatur noch mehr erhöhen müsse, als die Erfahrung angäbe<sup>3</sup>. Sein Widerspruch hat indess einen längeren Streit und eine fortgesetzte Untersuchung der Sache veranlaßt. Vorerst zeigt FOX, daß seine Beobachtungen nicht die Luft im Innern der Gruben und selbst nicht die Wände derselben betreffen, sondern das Wasser, was in einer Tiefe von 1440 F. hervorquellend die angegebene Wärme von  $26^{\circ},7$  zeige, und unmöglich durch die von MOYLE angegebenen Ursachen diese Temperatur erhalten haben könne<sup>4</sup>. Außerdem aber hat er seine Beobachtungen noch sehr vermehrt<sup>5</sup>, gesteht zu, daß man keine stets gleichmäßige Vermehrung der Wärme erwarten könne, weil so viele bedingende Einflüsse nicht gut zu beseitigen sind; indess gehen aus seinen Versuchen im Allgemeinen folgende Resultate hervor.

---

1 Phil. Mag. 1820. Oct.

2 Ann. Ch. Ph. XVI. 78.

3 Annals of Phil. 1822. Ap. p. 308.

4 Annals of Phil. 1822. Mai p. 381.

5 Ebend. Dec. p. 440. Vergl. Ann. Chim, et Ph. XXI. 310.

Tiefe in Fathoms	Temp. des Wassers	Temp. der Luft
20	14°,4 C.	13,3
40	13,3; 15,6; 12,2	13,9; 15,6
60	15,6; 16,7; 14,4	16,1; 16,7; 15,6
80	17,8; 16,7	18,3; 17,8
100	18,3	18,9
110	17,8; 18,9	18,3; 18,9
120	19,0; 18,9	20,0
130	22,2; 23,3; 17,2	22,7; 23,3; 16,7
140	25,5; 21,1	25,5; 22,2; 27,1; 23,8
150	24,4; 26,7	22,2; 26,7
160	18,9	22,8
170	18,0; 25,0; 28,9	18,9; 24,4
180	22,2; 20,5; 30	23,3; 22,2; 31,0

Die hier angegebenen verschiedenen und unregelmäßig wachsenden Temperaturen können das Vertrauen in die Genauigkeit der Beobachtungen nicht schwächen, vielmehr muß man der Aufrichtigkeit des Referenten den gebührenden Beifall schenken. Das Wasser kann nämlich leicht entweder aus tieferen Quellen emporsteigen oder aus höheren herabsinken, und daher an dem nämlichen Orte eine sehr abweichende Wärme zeigen, und eben dieses kann bei der Luft der Fall seyn. Abstrahirt man aber von der größeren Wärme der Luft, welche allerdings durch die angegebenen Ursachen herbeigeführt seyn kann, so ist doch nicht abzusehen, woher das Wasser eine höhere Temperatur, als die der Quellen oder nahe die mittlere des Ortes ist, erhalten haben sollte, und die beobachteten 20 bis 30 Grade würden also ganz unerklärlich bleiben, wenn keine chemische Zersetzungen sie herbeigeführt hätten, welche aber nirgend bestimmt nachgewiesen sind. Fox legt daher einen vorzüglichen Werth auf die beobachteten Temperaturen der vereinigten Gruben-Wasser. Diese fand er in 100 bis 110 Fathoms = 18°,3 C.; in 110 bis 120 Fathoms = 19°,2 und in 150 bis 160 Fathoms = 23°,0. Indefs setzt MOYLE diesen Beobachtungen andere von ihm selbst gemachte entgegen, wonach die Temperatur in bearbeiteten Gruben nach den Wassern gemessen höher war als in unbearbeiteten, indem in den letzteren die mittlere Wärme der Oberfläche in allen Tiefen gleich gefunden wurde<sup>1</sup>, und

<sup>1</sup> Ann. of Phil. 1823. Jan. p. 43,  
III. Bd.

diese Ansichten theilt WALMORE nach Beobachtungen in den schwedischen Bergwerken<sup>1</sup>. Man sieht aber bald, daß in den verlassenen Gruben das Wasser sich gesammelt hatte, wobei das kältere als spec. schwerer herabsank. Eben dieses ereignet sich bei der Luft, und erklärt MOYLE's Widerspruch zur Gnüge, ohne jene Thatsachen umzustossen<sup>2</sup>. Eine gleichfalls beweisende Erscheinung zeigte sich, als in der Gegend von London für einen Brunnen eine 140 F. tiefe Thonschicht durchgraben wurde, und das reichlich quellende Wasser bleibend 12°,2 C. zeigte, ohngeachtet die dortige mittlere Temperatur nach LUKE HOWARD nur 9°,7 nach v. HUMBOLDT aber 10°,2 ist<sup>3</sup>.

Außer den Beobachtungen in Deutschland, England und Frankreich haben wir ähnliche aus andern Ländern. Unter die gehaltreichsten gehören diejenigen, welche FANTONETTI in den goldhaltigen Minen von Pestarena di Macugnana im Thale Anzasca anstellte<sup>4</sup>. Die tiefen Schächte liegen in einem Berge, welcher aus Gneis besteht, und gleichsam den Fuß des Monte-Moro bildet, woran der hohe Monte-Rosa grenzt. Die Schächte haben vier Abtheilungen, deren eine tiefer als die andere ist weswegen ein Schacht 500 Meters tief herabgeht, und die Luft freien Zutritt hat. Die Messung der Temperatur geschah im Winter und im Sommer, auch wurden die Thermometer so aufgehängt, daß sie die Wärme der Felsen und auch des auf den Gallerieen sich sammelnden Wassers angaben.

1. Beobachtungen vom 13ten März, Temperatur im Freien = 3°,8 C.

1 Stockholm. Denksch. 1821. Jan. Vergl. Archives des découvertes 1823. p. 81.

2 Eine Zusammenstellung dieser und anderer Beobachtungen in den englischen Minen findet sich in Trans. of the Geolog. Soc. T. II. Vergl. Ann. of Phil. VI. 441. Journ. de Ph. XCV. 307. Die neuesten Versuche von MOYLE in Ann. of Phil. N. LXIV. p. 259 entscheiden mehr für eine Zunahme der Temperatur als gegen dieselbe.

3 Ann. of Phil. N. S. IV. 441.

4 Brugnatelli Giornale cet. 1821. p. 467.



Tiefe	Wärme der Felsen	Wasser der Gallerie
0	— —	10°,3
50 Met. . . . .	5°,1 . . . . .	10,2
100 - . . . . .	7,5 . . . . .	11,3
150 - . . . . .	10,0 . . . . .	12,5
250 - . . . . .	11,3 . . . . .	13,7
350 - . . . . .	13,1 . . . . .	14,2
450 - . . . . .	15,0 . . . . .	13,7
702 - . . . . .	16,3 . . . . .	16,5

2. Eine ähnliche Reihe von Beobachtungen am 7ten Mai gab die Wärme der äußern Luft = 12°,5 und in der Tiefe von 300 Meters an genau wie oben.

3. Am 6ten Aug. erhielt er bei einer äußeren Temperatur von 20°,0 C. in den Minen folgende Größen:

Tiefe	Wärme der Felsen	Wasser der Gallerie
0	— —	12°,5
50 Met. . . . .	12,5 . . . . .	12,0
100 - . . . . .	12,0 . . . . .	—
150 - . . . . .	12,0 . . . . .	—
250 - . . . . .	12,2 . . . . .	—
350 - . . . . .	13,1 . . . . .	—
450 - . . . . .	15,0 . . . . .	13,7
702 - . . . . .	16,3 . . . . .	—

Man könnte gegen die Beweiskraft dieser Resultate ein Argument daraus hernehmen, daß gerade das Wasser im Sommer sich kälter zeigte als im Winter, und daher die Temperatur der Tiefe von der Wärme des im Sommer herabgesunkenen Wassers ableiten; allein dann wäre unbegreiflich, wodurch die Temperatur der Tiefe sich so durchaus constant erhalten sollte. Vielmehr läßt sich nicht füglich etwas anderes annehmen, als daß das Wasser von der mittleren Temperatur des Ortes, wie sie bei tiefern Quellen gewöhnlich ist, durch einen längeren Einfluß der wärmeren Felsen etwas erhöht wird.

Auch v. HUMBOLDT<sup>1</sup> fand in den Minen von Neuspanien zwischen 500 bis 770 F. 23°,7 bis 27°,6; in 1540 F. Tiefe aber 33°,8 C. In einer anderen Grube zeigte das Thermometer oben 20°,8, in einer Tiefe von 582 F. aber 33°,7; in denen von Villalpando oben 22°,4 und in 412 F. Tiefe 29°,4. Die Zahl der

<sup>1</sup> Ann. de Ch. et Ph. XIII. 184.

gemachten Beobachtungen könnte leicht noch vermehrt werden, wenn dieses erforderlich wäre.

Werden diese und andere ähnliche, der Kürze wegen übergangene Beobachtungen einer vorurtheilsfreien Prüfung unterworfen, so beweisen sie keineswegs directe, eine bedeutend höhere oder gar eine der Schmelzhitze des Eisens nahe kommende Wärme des *eigentlichen Erdkernes*, denn sie bleiben zu sehr in der äusseren Oberfläche, als daß sie zu einem solchen Schlusse berechtigen sollten. Rücksichtlich der eigentlichen Hauptfrage, nämlich über die Wärme des Erdkernes bleiben wir fortwährend im Gebiete der wahrscheinlichen Vermuthungen oder gänzlicher Ungewissheit. Was sie aber bestimmt beweisen, ist dennoch deswegen nichts weniger als unwichtig, denn es geht aus ihnen klar hervor, daß die Erdrinde in einer Tiefe, welche in Gemäfsheit der zunächst (unter B) folgenden Untersuchungen dem Einflusse der äusseren Erwärmungen nicht mehr ausgesetzt ist, eine höhere Temperatur hat, als die äussere Kruste selbst. Dieser Satz wird ausserdem noch durch einige unwidersprechliche Thatsachen mindestens im hohen Grade wahrscheinlich. Hierhin könnte man die vulcanischen Thätigkeiten rechnen, allein es ist streitig, woher diese ihren Ursprung haben, indem die dabei herrschende grofse Hitze unter der oberen Erdrinde auch durch locale Zersetzungen entstehen kann. Etwas beweisender sind die heifsen Quellen, denn obgleich das Wasser derselben vielleicht über vulcanischen Herden erwärmt wird, einige Geologen auch geneigt sind, die Wärme derselben dem unmittelbaren Einflusse chemischer Zersetzungen beizumessen (welche Hypothese jedoch gar vieles wider sich hat), so beweisen sie doch eine im Innern der Urgebirge existirende, seit Jahrtausenden unerschöpfliche Wärmequelle<sup>1</sup>. Auch die gemeinen Quellen tieferen Ursprunges sind mindestens in nördlicheren Gegenden etwas wärmer als die mittlere Temperatur der Oerter, wo sie entspringen. Inzwischen beruhet dieses Argument auf nicht völlig sicheren Thatsachen, und würde für sich allein keine bedeutende Beweiskraft haben. Weit mehr ist dieses der Fall bei demjenigen, welches auf der Erfahrung beruhet, daß das Eis der Gletscher von unten her allmähig verzehrt wird.

---

1 Vergl. *Quellen, Temperatur derselben*.

Auf dieses Phänomen haben schon DE LÜC<sup>1</sup>, DE SAUSSÜRE<sup>2</sup> u. a. aufmerksam gemacht, und dasselbe aus einer stets zuströmenden Erdwärme erklärt. Wäre eine solche nicht vorhanden, so hätte durch die Jahrhunderte, ja sogar Jahrtausende hindurch einwirkende Eiskälte die Erdrinde längst bis zur Temperatur des Eises herabsinken und erstarret seyn müssen<sup>3</sup>.

Obgleich also aus diesen Thatsachen unverkennbar hervorgeht, daß die Erdrinde in einer Tiefe, bis wohin die äußeren bedingenden Einflüsse der Temperatur nicht dringen, eine höhere, und also von der Erde selbst ausgehende, Wärme besitze, so folgt doch hieraus keineswegs, daß diese weiter nach Innen zunehme, noch weniger daß sie nach einer aus den Beobachtungen folgenden Progression wachse, vielmehr könnten die angegebenen Erfahrungen sogar mit einem gänzlichen Erstarrtseyn des Erdkernes sehr gut bestehen, wenn man voraussetzen wollte, daß einen solchen tief erkälteten Erdkern eine wärmere Kruste umgäbe, welche wir in den aufgegrabenen Schächten erreichen, Zugleich ist es indess weder unmöglich, noch auch irgend einer Thatsache widersprechend, der eigentlichen Erdmasse von der Tiefe einer oder etlicher Meilen an eine Glühhitze beizulegen, welche die des schmelzenden Eisens noch übertreffen könnte, vielmehr würde eine solche Hypothese manche Erscheinungen, namentlich die vulcanischen, sehr gut zu erklären geeignet seyn. Auf allen Fall ist es aber vergeblich, auf die angegebenen Beobachtungen ein Gesetz der Wärmezunahme nach dem Centrum der Erde hin zu gründen<sup>4</sup>, indem wegen des Einflusses örtlicher Bedingungen die verschiedenen Versuchsreihen so sehr abweichende Resultate gaben, daß ich die auf diesem Wege erhaltenen Werthe für eine Mittheilung nicht einmal für geeignet halte. Ueberhaupt sind alle jene Beobachtungen, ihres sonstigen Werthes ungeachtet, nur als unvollkommene Versuche zu betrachten, welche mehr geeignet sind die eigentlichen Schwierigkeiten aufzudecken, als die Hauptfrage selbst zu entscheiden. Letzteres beruhet offenbar auf folgenden Bedingungen.

1 Recherch. sur l'Atmos. II. 327. Lettres phys. et mor. I. 140.

2 Voyages cet. §. 533.

3 Vergl. J. A. de Lüc d. j. in Bibl. univ. XVIII. 40.

4 Ausser den oben mitgetheilten Angaben von v. TREBBA und andern glaubt J. A. de Lüc d. j. a. a. O. daß in 6000 F. Tiefe 50° C. mittlere Temperatur sey.



Fig.  
179.

Es sey  $ab$  eine die Oberfläche der Erde berührende Linie,  $\alpha\beta$  eine mit ihr parallel laufende, in welcher die jener zukommende Temperatur  $= x$  zu  $x + dx$  vermehrt seyn mag. Die Linie  $cde$  bezeichne die Krümmung eines Berges, und  $\gamma\delta\epsilon$  eine dieser gleichfalls parallele, die Grenze der angegebenen Temperaturvermehrung bezeichnende, so läßt sich zuvörderst fragen, ob in der Wirklichkeit die letztere Linie mit der ersteren eine gleiche Krümmung habe. Bei den Versuchen ist dieses ohne weiteren Beweis angenommen, oder vielmehr man hat die Frage selbst gar nicht aufgeworfen, indem man die lothrechte Tiefe angegeben hat, ohne zu berücksichtigen, daß z. B. eine Messung von  $f$  bis  $g$  ein ganz anderes Resultat geben muß, als von  $d$  bis  $\delta$ . Ueberhaupt aber kann diese Aufgabe nie vollständig durch die Erfahrung entschieden werden, weil wir in der Regel im Niveau des Meeres oder nur wenig über demselben mehrere Hunderte von Fulsen in die Erde zu dringen nicht vermögen; man kann sie daher nur durch die Vergleichung der Messungen an verschiedenen ungleichen Orten der Entscheidung nahe bringen, und auch dieses ist mit großen Schwierigkeiten verbunden.

Ogleich hiernach die Frage über die Temperatur des Erdkernes unentschieden bleibt, so giebt es doch zwei Hypothesen hierüber<sup>1</sup>, welche wegen ihres Zusammenhanges mit den vulcanischen Erscheinungen eine Erwähnung verdienen. Nach HUMPHRY DAVY nämlich entstehen die Erscheinungen der feuer-speienden Berge dadurch, daß die nicht oxydirten metallischen Theile, welche die eigentliche Erdmasse oder eine tiefere Schicht derselben ausmachen, hauptsächlich durch die Zersetzung des Wassers oxydirt werden, und hierdurch, wie z. B. Kalium bei seiner Zusammenkunft mit Wasser heftig verbrennen<sup>2</sup>. Diese Hypothese läßt es unentschieden, welche Temperatur diese Stoffe vor ihrer Oxydierung haben, indem diese eben sowohl eine sehr hohe als eine sehr niedere seyn kann. Sie beantwortet also die Frage über die Temperatur des Erdkernes gar nicht, läßt aber schliessen, daß die höhere Wärme in

---

1 PRECHTL's Hypothese in Jahrb. des polyt. Inst. III. 1, welcher die höhere Wärme im Innern der Erde vom Drucke ableitet, wird weiter unten angegeben werden.

2 Vergl. *Vulcan.*

größeren Tiefen noch ein Ueberbleibsel derjenigen ist, welche in früheren Zeiten erzeugt wurde, als diese Schichten sich säuerten, also früher sehr allgemein verbreiteter vulcanischer Processe.

Die zweite Hypothese, eigentlich die erneuerte BÜFFON's, ist von FOURIER, einem Gelehrten, welcher sich lange Zeit vorzugsweise mit den Untersuchungen über die Erscheinungen der Wärme beschäftigt, die allgemeinen Gesetze ihres Verhaltens aufgesucht, unter gewisse Formeln gebracht, und dabei viele Beweise einer ungewöhnlichen Fertigkeit im analytischen Calcul gegeben hat<sup>1</sup>. Nach ihm wurde die Erde von einer Hitze, welche die des weißglühenden Eisens noch wohl um vieles übertraf, in einen tief unter dem Eispuncte kalten Raum versetzt, und erkaltete in diesem viele Jahrhunderte hindurch allmählig, bis sie in den gegenwärtigen stationären Zustand gekommen ist<sup>2</sup>. Nach seinen analytischen Untersuchungen ist es leicht erweislich, daß das Erkalten der Erde wegen der Größe der Masse nur langsam erfolgen konnte, und so gut wie jetzt die Wirkung der Sonnenstrahlen die äußere Kruste nicht durchdringt, kann auch die innere Wärme nicht nach Außen kommen. Aus den Beobachtungen folgert FOURIER eine Zunahme der Wärme von 1° C. für eine Tiefe von etwa 30 Met., welche dem Einflusse der Sonnenstrahlen nicht beizumessen ist, sondern von der ursprünglichen Glühhitze der Masse herrührt. Gegenwärtig schreitet ihre Wärmeabnahme so langsam fort, daß sie in 30,000 Jahren noch nicht um die Hälfte ihrer mittleren Wärme abnehmen kann, und die Verminderung daher seit der Schule von Alexandrien bis jetzt noch nicht  $\frac{1}{300}$ stel Grad C.

beträgt. Obgleich ferner die mit der Tiefe zunehmende höhere Temperatur mit der Theorie genau übereinstimmt, so folgt nach FOURIER doch nicht, daß die Erde im Centro ihr Maximum der Wärme habe, vielmehr nimmt sie wieder ab, nachdem sie in der Tiefe von etlichen Myriametern den Punct der Weißglühhitze erreicht hat. Die innere Erdwärme ändert sich stets,

---

1 Sein Hauptwerk ist *Théorie analytique de la Chaleur*. À Paris 1824. 4. An dieses schlossen sich die verschiedenen späteren Abhandlungen an.

2 Extrait d'un Mém. sur le Refroidissement séculaire du Globe terrestre; in *Ann. Ch. et Ph.* XIII. 418.

obgleich in sehr langen Zeiträumen, und ohne daß hieraus eine Veränderung der Klimate folgt, weil die Oberfläche einmal in den Zustand der Stabilität gekommen ist, Aus seinen Berechnungen folgert FOURIER übrigens, daß die aus dem Innern der Erde während eines Jahrhunderts dringende Wärme so viel beträgt, als einen Eiscylinder von der Basis der gegebenen Fläche und 3 Metres Höhe zu schmelzen vermag<sup>1</sup>,

Läfst man sich durch den tiefgelehrten Calcül, in welchen FOURIER die hier mitgetheilten Sätze verwebt, und aus welchem er sie gleichsam als Folgerungen ableitet, nicht blenden, so gelangt man bald zu der Ueberzeugung, daß hier weit mehr behauptet wird, als die Prämissen zu folgern gestatten. FOURIER hat sich zwar das große Verdienst erworben, die Verbreitung der Wärme in Körpern von verschiedener Gestalt, desgleichen die Ausströmung derselben aus diesen mit Rücksicht auf die Beschaffenheit ihrer Oberfläche auf bestimmte Gesetze zurückzubringen, welche zum Theil auf gleiche Resultate führen als diejenigen sind, welche NEWTON und die Physiker nach ihm auf einem weit einfacheren Wege erhielten, allein hieraus folgt keineswegs, daß man diesemnach von einem gegebenen Körper, z. B. der Erde, wissen könne ob sie früher eine höhere Temperatur gehabt habe, und wie groß diese gewesen sey. Wäre dieses Letztere auf einem anderen Wege gefunden, ließe sich namentlich nachweisen, daß die Erde ursprünglich die Glühhitze gehabt habe, dann ließe sich aus den aufgefundenen Gesetzen allerdings bestimmen, wie viele Jahre erfordert wurden, bis sie die jetzige Temperatur ihrer Oberfläche erhielt, obgleich der Geologe auch hiergegen noch manche gegründete Zweifel erheben würde. Namentlich kann die nicht unbeträchtliche Wassermenge der Erde den Zustand der Glühhitze der festen Theile unmöglich getheilt haben, und dann bleibt sowohl die ursprüngliche Quantität dieses Wassers als auch seine Temperatur durchaus ungewiß, und würde der Versuch einer genauen Berechnung der Erkaltingszeit auf allen Fall eine große Menge willkürlicher Hypothesen erfordern. FOURIER nimmt an, daß die Wärme in einer Tiefe von 30 Meters um 1° C.

---

<sup>1</sup> Diese Resultate aus einer ausführlichen Abhandlung findet man zusammengestellt in Ann. Ch. et Ph. XXVII. 136 ff.



wachse<sup>1</sup>. Allein die mitgetheilten Beobachtungen ergeben, daß diese Bestimmung nur eine genäherte ist. Es ist ferner nichts weiter als Hypothese, wenn man annimmt, daß die Wärme in diesem Verhältniß nach Innen stets zunehme, woraus dann folgen würde, daß, den Schmelzpunct des Gulseisens<sup>2</sup> zu 1532° R. oder lieber zu 1600° R. also zu 2000° C. angenommen, die Erde in einer Tiefe von 60000 Meters oder 184706 F. oder 48,5 geographischen Meilen schon diese Hitze habe. Aus den oben erwähnten Beobachtungen v. TREBBA's soll dieser Punct in einer Tiefe von 52 Meilen liegen, wahrscheinlich weil dieser der Schmelzpunct des Eisens nach älteren Angaben höher setzt. Gegen die Möglichkeit einer solchen Hitze ist zwar nichts einzuwenden, die Voraussetzung einer vom Puncte der größten Hitze nach dem Centrum hin wieder abnehmenden Wärme ist dagegen bloß hypothetisch, und darf daher vorläufig ganz unbeachtet bleiben. Das Endresultat aller mühsamen Untersuchungen ist daher kein anderes, als daß wir die Temperatur des Erdkernes keineswegs mit Zuversicht kennen, wohl aber aus Wahrscheinlichkeitsgründen sie als sehr hoch und der Glühhitze des schmelzenden Eisens gleichkommend oder sie noch übertreffend annehmen, jedoch kann sie nicht so groß seyn, um die Bestandtheile der Erde in Dampfform zu erhalten. Dagegen ist LA PLACE durch seine scharfsinnigen Untersuchungen zu einem höchst schätzbaren Resultate gelangt. Weil nämlich eine Vermehrung oder Verminderung der mittleren Erdwärme nothwendig eine Veränderung ihres Volumens, und somit auch ihrer Rotation herbeiführen würde, welche aber nicht beobachtet ist, so läßt sich hiernach mit Sicherheit schließen, daß diese mittlere Temperatur gegenwärtig stationär seyn muß. Der Berechnung nach würde nämlich eine Verminderung der mittleren Erdwärme von nur 1° C. eine Verminderung der Rotation von zwei Centesimalsecunden herbeiführen. Indem letztere aber seit HIPPARCH's Zeiten noch um kein 0,01 Sec. verändert ist, so kann die mittlere Erdwärme gleichfalls keine Veränderung erlitten haben<sup>3</sup>.

---

1 Nach La Place Méc. Cél. V. 19. gehört diese Differenz zu 32 Meters.

2 Journ. of Sc. XXII. 309.

3 Ann. Chim. et Ph. XI. 36. Vergl. XIII. 410. XIV. 315. Méc.

## B. Temperatur der Erdrinde.

Die Wärme der Erdrinde wird bedingt durch den *Einfluss der Sonnenstrahlen*, der *unteren Schichten* und der *Luft*. Ist daher, wie es hier billig seyn muß, die Rede bloß von einer so dicken Schicht, als wohin diese Einflüsse dringen, so folgt von selbst, daß der äußere Theil derselben einem jährlichen, monatlichen und täglichen Wechsel ausgesetzt seyn muß, während der innere mehr constant bleibt. Einen bedeutenden Einfluss hat insbesondere das Regen- und Schneewasser, welches in Tiefen von 3 bis 6 Fuß einen größeren und schnelleren Wechsel hervorbringt, als die Strahlen der Sonne. Indem aber das wärmere Wasser der Sommerregen, oft noch erwärmt durch die Hitze des Bodens, mit dem Schneewasser des Winters gemischt herabsinkt, so erhält die Erdrinde etwa 20 bis 30 F. unter der Oberfläche eine der mittleren des Ortes gleichkommende unveränderliche Wärme, welche eben deswegen aus tieferen Quellen gefunden werden kann. Diese Unveränderlichkeit der Temperatur fand man zuerst durch Beobachtungen im Keller unter der Sternwarte in Paris, und MARTINE<sup>1</sup> schrieb daher der Erde eine eigene Wärme zu, unabhängig, von der durch die Sonnenstrahlen erzeugten. MAIRAN<sup>2</sup> war gleicher Meinung, und suchte durch Versuche und Rechnungen zu beweisen, daß von den 1026° R. Wärme, welche in Paris in einem Sommer erzeugt würden, 991°,98 von der Erde und nur 34,02 durch die Sonnenstrahlen hervorgebracht würden. J. HUNTER<sup>3</sup> dagegen folgerte aus der constanten, durch den Einfluss der nahen Oberfläche modificirten Temperatur der Quellen auf Jamaica, daß die Temperatur der Erde im Ganzen das durch Wärmeleitung bedingte Mittel zwischen der im Sommer erzeugten Hitze und der Kälte des Winters sey.

Wenn wir zuvor von einzelnen örtlichen Ausnahmen abstrahiren, wodurch die mittlere Temperatur der verschiedenen Oerter zuweilen modificirt wird, so läßt sich nach zahlreichen Beobachtungen allerdings die Behauptung aufstellen, daß in

---

cél. V. p. 18. ausführlich p. 72 ff. Con. des Temps. 1822. Bibl. univ. XII. 156. Journ. de Ph. XC. 403.

1 Medical and philosophical essays. 1740. 8. p. 319.

2 Mém. de Par. 1719 und 1765.

3 Phil. Trans. LXXVIII. 53.

Tiefen von 20 bis 40 F. unter der Oberfläche der Erde eine stets gleichbleibende, weder mit den Jahres- noch Tages- Zeiten wechselnde Temperatur herrscht, welche der mittleren der Oerter sehr nahe gleich ist. Am vollständigsten geht dieses aus den lange fortgesetzten Beobachtungen eines Thermometers hervor, welches in dem Gewölbe unter der Sternwarte in Paris 86 F. unter der Erdoberfläche und 136 F. über dem Meerespiegel aufgehangen, und seit 1671 bis auf die neuesten Zeiten beobachtet ist<sup>1</sup>. CASSINI's Beobachtungen ergaben 9°,585 R. für den Winter und 9°,565 für den Sommer<sup>2</sup>, also nur einen Unterschied von 0°,02. BOUVARD<sup>3</sup> erhielt 1808 etwas mehr, nämlich 9°,638, woraus man auf eine Vermehrung der Temperatur schliessen könnte, allein der Unterschied ist zu unbedeutend, und vermuthlich eine Folge der Graduirung des Thermometers, dessen Scale 1817 durch ARAGO berichtigt ist, und 11°,7 C. als bleibende mittlere Temperatur zeigt<sup>4</sup>, denn 1824 war dieselbe genau gemessen 11°,747 C. und die Veränderung betrug nicht mehr als 0°,03. DE SAUSSÛRE<sup>5</sup> fand in der Grotte von BALAN unweit Genf 160 F. weit vom Eingange 7°,5 R., in einer andern 9°,5 R. Bei Thermometern, welche er in die Erde senkte, fand er die Differenzen stets mehr abnehmend, je tiefer sie standen, und zuletzt fast verschwindend<sup>6</sup>. Ein in Genf in einem Brunnen von 11 Metres Tiefe gesenktes Thermometer zeigte<sup>7</sup> von 1796 bis 1805 als Maximum 9°,9 im December 1804 und 7°,3 R. im Juni 1798. Die Commission des Arts fand im Josephsbrunnen, welcher in der Citadelle von Cairo 200 F. tief ausgegraben ist, eine beständige Temperatur von 22°5 C. und viele ähnliche Resultate geben die Beobachtungen v. HUMBOLDT's, HAMILTON's<sup>8</sup> u. a. Ich selbst habe seit 1820 zu andern Zwecken drei Thermometer in 1,5; 3 und 5 F.

---

1 Die ältesten Beobachtungen sind nach der genaueren Bestimmung der neueren Thermometerscalen auf diese reducirt.

2 Mém. de l'Ac. 1786. p. 511. J. de Ph. XXXV. 190.

3 J. d. Ph. LXVI. 407.

4 Ann. Ch. et Ph. 1817, Dec. Ebend. XXVII. 870. Vergl. de la Metherie Théorie de la Terre. III. 357.

5 Voyages dans les Alpes. 1780—86. IV. T. 8. I. 178 u. 324.

6 Ebend. III. 223.

7 Journ. de Ph. LXVIII. 224.

8 Bibl. Brit. VIII. 386.



Tiefe in die Erde gesenkt, und vermittelt derselben gleichfalls den Satz bestätigt gefunden, daß die Veränderungen in den Temperaturen der Erdrinde den Tiefen umgekehrt proportional sind.

Als Resultate aus den verschiedenen thermometrischen Messungen der Temperatur der Erdrinde, geht also Folgendes hervor.

1. Die Einflüsse der täglichen Veränderungen der äußeren Wärme reichen bis 1,5 F. der Erdrinde und verschwinden bei 3 F. Tiefe<sup>1</sup>, indem das eine der von mir beobachteten Thermometer in der letzteren Tiefe die stärksten Einflüsse erhöhter oder verminderter Wärme, z. B. durch die Sonnenstrahlen oder den Regen, selten schon am zweiten, meistens erst am dritten Tage oder später bemerkbar machte.

2. Die monatlichen Einflüsse fangen an zu verschwinden bei 5 F. Tiefe. Das längste meiner Thermometer wurde nämlich durch die Aenderungen der äußeren Temperatur in der Regel erst einen halben oder einen ganzen Monat später afficirt. Es fiel z. B. das Maximum der Sommerwärme bei dem 1,5 F. tiefen Thermometer im Jahre 1821 auf den 26. Aug., bei dem in 5 F. Tiefe auf den 7. Sept.; im Jahre 1822 bei jenem auf den 9ten Juni, bei diesem auf den 10. Juli, im Jahre 1823 bei jenem auf den 31. Aug. bei diesem auf den 7. Sept.; im Jahre 1824 bei jenem auf den 15. Juli, bei diesem auf den 13. Aug.; im Jahre 1826 bei jenem auf den 5. Juli, bei diesem auf den 30. August. Dagegen fielen die Minima 1821 auf den 2. Jan. und 21. Febr.; 1822 auf den 14. Jan. und den 1. Febr.; 1823 auf den 14. Jan. und den 9. Febr.; 1824 auf den 19. Jan. und den 4. Febr. Diejenigen Thermometer, welche MAURICE<sup>2</sup> von der Oberfläche bis zu 3 F. Tiefe in die Erde gesenkt hatte, waren hiernach nicht tief genug, um gehörige Resultate zu geben.

3. Das Verschwinden der jährlichen Veränderungen vom Maximo im Sommer bis zum Minimo im Winter läßt sich daher etwa zu  $\frac{12}{2} \times 5 \text{ F.} = 30 \text{ F.}$  annehmen. Hiermit stimmen de Saussure's<sup>3</sup> Erfahrungen überein, welcher Thermometer

---

1 FOURIER Théorie de la Chaleur. p. V. setzt diese Grenze auf, ohngefähr 3 Met.

2 Bibl. Brit. VIII. 343.

3 Voy. III. §. 1418.

in ein tiefes Loch senkte, und in einer Tiefe von 29,5 F. nur  $1^{\circ}$  R. Veränderung beobachtete.

4. Der vorstehende Satz ist jedoch nur dann richtig, wenn jeder Zugang nach Aussen abgeschnitten, und der Boden etwas fest ist. Bei lockerem Erdreiche, in welchem das Wasser leichter und tiefer eindringt, kann dieser Punct so nahe nicht liegen, und ich glaube vielmehr, daß die Grenze der gleichbleibenden Temperatur der Erdrinde allgemein nicht höher als etwa in 60 F. Tiefe gesetzt werden kann.

Die Temperatur der äusseren Erdrinde kann aus begreiflichen Gründen am leichtesten erkannt werden aus der Wärme von Quellen, welche aus gröfserer Tiefe entspringen, indem diese dem äusseren Wechsel der Temperatur nicht unterworfen sind, und unverändert eine der mittleren des Ortes sehr nahe gleich kommende Wärme haben. Wenn sich bei denselben eine Veränderung zeigt, so besteht sie darin, daß sie im Winter etwas wärmer sind als im Sommer, weil sie zu jener Zeit mehr das Regenwasser der heifsen Monate, zu dieser das Schneewasser der kalten wiedergeben, der geringe Unterschied beurkundet indess genugsam, daß die Erdschicht, woraus sie entspringen, eine unveränderliche Temperatur hat, welche nach vielfachen Untersuchungen von der mittleren des Ortes nur wenig verschieden ist. ROEBUCK kam daher schon auf die Idee, die Wärme der Erde und zugleich die mittlere des jedesmaligen Ortes aus den Quellen zu messen, indem er die letztere für London =  $52^{\circ},16$  F. für Edinburg =  $47,7$  die ersteren dagegen  $51^{\circ},02$  und  $47^{\circ}$  F. fand, ohne daß man die Sache weiter beachtete <sup>1</sup>. Auf CAVENDISH's Antrag maß indess zur Prüfung dieser Behauptung J. HUNTER <sup>2</sup> die Wärme der Quellen auf Jamaica, und fand sie mit der mittleren jenes Ortes übereinstimmend =  $80^{\circ}$  F. Seitdem haben insbesondere v. HUMBOLDT, dann WAHLENBERG, L. v. BUCH, TRALLES, früher schon BEGUELIN u. a. die Sache vielfach bestätigt. A. v. HUMBOLDT <sup>3</sup> hat die Berichtigung hinzugefügt, daß in niederen

---

<sup>1</sup> Phil. Trans. 1775. p. 459.

<sup>2</sup> Ebend. 1788.

<sup>3</sup> Reisen u. s. w. deutsche Ueb. Tüb. 1818. II. 130. J. de Ph. LXVI. 425, D'AUBUISSON Traité de Geognos. I. 427.

Breiten die Quellen eine etwas geringere, in höheren eine etwas größere Wärme zeigen, als die mittlere der Oerter. So fand er zu Cumanacao die mittlere Temperatur der Luft = 25 bis 26° C., die der Quellen = 22,5; zu Cuba jene = 25° C., diese nach der Angabe in tiefen Grotten = 22 bis 23°. WAHLENBERG hat viele Untersuchungen angestellt, um die mittlere Temperatur der Oerter aus der Wärme tiefer Quellen zu finden<sup>1</sup>, erhielt aber unter andern mit L. v. BUCH<sup>2</sup> auf dem Gotthard, wo die mittlere Temperatur = 0 ist, die der Quellen = 3° C.

Inzwischen hat dieses Mittel zur Bestimmung der mittleren Temperatur der Oerter und der unveränderlichen Wärme der äusseren Erdrinde, welches man als ein untrügliches anzusehen geneigt war, neuerdings durch einige genaue Untersuchungen von seinem Ansehen etwas verloren. Nach ERMAN<sup>3</sup> erhielt WAHLENBERG aus dem Louisenbrunnen bei Berlin im Mittel 7°,68. R., er selbst dagegen 7°,59. Aus anderen länger beobachteten Quellen fand ERMAN 8°,033 oder 8°,066. Aus den Beobachtungen eines Thermometers im Schatten fand BEGUELIN 7°,787, v. HUMBOLDT 6,8 oder 6,4 und TRALLES mit grosser Sorgfalt 6°,4, welche Grössen bedeutend abweichen. ERMAN kam daher auf die Vermuthung, die chemischen Zersetzungen machten die Quellen wärmer, die Auflösungen von Salzen kälter, wogegen aber die Temperatur der Salzquellen streitet, welche höher ist, als die mittlere der Oerter, und um so höher, je reicher die Quellen sind. Auch MERIAN<sup>4</sup> untersuchte sorgfältig 8 Quellen, welche meistens in Basel selbst und aus ungleichen Tiefen entspringen. Die tiefen änderten allerdings das ganze Jahr hindurch ihre Temperatur nicht, die flacheren wechselten mit den Monaten. Die mittlere Temperatur aller differirte im ganzen Jahre von 8°,6 C. bis 10°,1, und das allgemeine Mittel aus allen war 9°,5 C. oder mit Ausschluss der minder sicheren 8°,6. Uebrigens schliesst er aus seinen Beobachtungen, dass die flacheren, anhaltend und oft beobachtet, die mittlere Temperatur des Ortes am sichersten geben.

---

1 G. LI. 115.

2 D'AUBUISSON a. a. O.

3 Berlin. Denksch. 1818 S. 377.

4 Abhandlung über die Wärme der Erde in Basel. Bas. 1823. 4.



Aus den bisherigen Untersuchungen ergibt sich als Endresultat, daß zwar die Bestimmung der Temperatur der äußeren Erdrinde keineswegs so ganz unsicher ist, als die des Erdkernes, dennoch aber gar manchen Schwierigkeiten unterliegt, wenn man vollkommene Genauigkeit verlangt. Eben dieses haben auch schon andere Physiker gefunden <sup>1</sup>. Sie aus der Temperatur der Höhlen, der Schachte oder tiefer Keller zu finden, ist wegen mancher äußeren Einflüsse, namentlich der Luftströmungen etwas unsicher. So fand v. HUMBOLDT in den Minen der Andes südlich vom Aequator in einer Höhe von 3700 Met.  $13^{\circ},7$  bis  $14^{\circ},2$  C. bei einer äußeren Temperatur von  $-2^{\circ},5$  und  $+8^{\circ}$ , in Micuipampa in einem Bergwerke Peru's auf 1000 Met. Höhe  $18^{\circ},7$ ; in den Kalkhöhlen von Cuba  $22^{\circ},5$ . Die Untersuchung der Quellen läßt gleichfalls einige Ungewißheit zurück. v. HUMBOLDT fand in der Provinz Caraccas und in den Ebenen von Rom die Quellen stets 4 bis  $5^{\circ}$  kälter als die mittlere Temperatur der Oerter, und hiernach bleibt also fraglich, nach welchem Gesetze die gefundenen Größen jederzeit corrigirt werden müssen.

Das beste Mittel zur Bestimmung der mittleren Temperatur scheint mir die Beobachtung von Thermometern, welche ungleich tief in die Erde gesenkt sind. Die oben erwähnten, von mir seit einigen Jahren beobachteten, in 1,5; 3 und 5 F. Tiefe befindlichen <sup>2</sup>, wovon ich das tiefste durch A und die folgenden durch B und C bezeichnen will, gaben im Mittel aus ganz jährlichen Beobachtungen in Graden nach R.

$$1822 \quad A = 9^{\circ},81; \quad B = 10^{\circ},17; \quad C = 9^{\circ},98$$

$$1823 \quad A = 8,27; \quad B = 8,46; \quad C = 8,20$$

Man ersieht schon aus diesen wenigen Resultaten, daß erstlich die warmen Jahre eine weit größere Wärme geben als die kälteren, und die einzelnen Beobachtungen der Quellen daher kein genaues Resultat versprechen. Zweitens sind zwar die Temperaturen der äußersten Erdrinde und der nur 5 Fuß tiefen Schicht im Mittel eines ganzen Jahres einander gleich, allein bei warmen Jahren erhält doch die obere Kruste in 1,5 F. eine größere Wärmemenge, als die in 5 F. tief befindliche, waraus:

1 v. HUMBOLDT a. a. O.

2 Eine nähere Beschreibung derselben und der damit erhaltenen Resultate s. *Temperatur*. Dasselbst werde ich mich auch über die Differenz des mittleren Thermometers erklären.

folgt, daß die jährlichen Veränderungen selbst in dieser geringen Tiefe schon eine Modification erleiden.

### C. Temperatur der Erdoberfläche.

Die Temperatur der Erdoberfläche fällt mit der Wärme der äußeren, die Erde zunächst berührenden, Luftschicht nahe zusammen, steigt und fällt mit dieser, wechselt mit den Tages- und Jahres-Zeiten, und wird in der Regel nicht selbst gemessen, sondern aus Beobachtungen der im Schatten aufgehängenen Thermometer bestimmt. Um aber von diesen weitläufigen Untersuchungen dasjenige zu scheiden, was nicht unmittelbar zur Sache gehört, also die Wärme der Erdrinde nicht unmittelbar betrifft, bemerke ich, daß die Regeln und Methoden, die sogenannte mittlere Temperatur der Tage und Jahre, die Maxima und Minima, die Bedingungen des Wechsels größerer und geringerer Hitze und Kälte, die Extreme beider sammt den verschiedenen bedingenden Ursachen hiervon und alles dahin Gehörige unter dem Artikel *Temperatur* abgehandelt werden wird. Was also hier als Temperatur der Erdoberfläche zur Untersuchung kommt, ist im Wesentlichen Folgendes.

1. Da die Temperatur der Erdoberfläche im Allgemeinen von der Einwirkung der Sonnenstrahlen abhängt, so ist die Wärme der Erdrinde in der Regel bedeutend größer, als die der darauf ruhenden Luftschicht, weil in dem dichteren Körper weit mehr Wärme entbunden wird, als in der dünneren Luft. Hieraus erklärt sich die oft brennende Hitze in den Wüsten, insbesondere wenn sie mit tiefem Sande bedeckt sind, und der Feuchtigkeit ermangeln <sup>1</sup>. Ohne die directe Einwirkung der Sonnenstrahlen ist der Unterschied minder bedeutend, und im Ganzen darf man beiden, sowohl der Erdoberfläche als auch der sie berührenden Luftschicht die nämliche mittlere Temperatur beilegen. WAHLENBERG <sup>2</sup> stellt die Regel auf, daß die mittlere Temperatur der Luft unter 46° N. B. mit der mittleren des Bodens zusammen fällt, von hieran aber nach Norden hin schneller, nach Süden langsamer abnimmt, allein dieses paßt zwar wohl auf Norwegen und Schweden, keineswegs aber allgemein, wie die folgenden Untersuchungen zeigen.

---

<sup>1</sup> Vergl. *Temperatur*.

<sup>2</sup> De vegetatione et climato in Helvetia p. LXXXIV.

2. Wenn man hiernach die Wärme als allein durch den Einfluß der Sonnenstrahlen erzeugt annimmt, so folgt, daß die Menge der auf eine gegebene Fläche fallenden Strahlen sowohl, als auch der senkrechte Stofs derselben dem Sinus der Sonnenhöhen proportional sind, ihre gemeinschaftliche Wirkung muß also mit dem Quadrate dieser Sinusse abnehmen, und da diese zugleich mit den Graden der Breite zusammenfallen, so stellte T. MAYER <sup>1</sup> die allgemeine Formel für die mittleren Temperaturen der Erde auf, wonach

$$y = m - n \sin.^2 \text{ lat.}$$

seyn soll. Hierbei käme es auf die Bestimmung der Coëfficien-  
ten an, allein die Erfahrung zeigt, daß die Formel auf keine  
Weise allgemein gültige Resultate giebt. Wird  $m=n=24^\circ \text{ R.}$   
gesetzt, so ist  $y = m \cos.^2 \text{ lat.}$ , wonach für die verschiede-  
nen Breiten und mit Rücksicht auf die wechselnden Sonnenhö-  
hen folgende Werthe für die nördliche Halbkugel erhalten wer-  
den <sup>2</sup>, welche durch Vertauschung des Standes der Sonne im  
Zeichen des Krebses und Steinbocks leicht auf die südliche He-  
misphäre übertragen werden können.

Breiten	Stand der Sonne.		
	Krebs	Steinbock	Widder und Waage.
0°	20°,4	20°,4	24°,0
10	22,5	16,5	22,8
20	23,5	12,4	20,6
30	23,5	8,4	17,7
40	21,6	4,3	13,9
50	18,9	1,9	9,6
60	15,3	0,24	8,0
70	11,3	0,07	2,6
80	7,2	— 1,0	0,7
90	3,6	— 3,6	0,0

LICHTENBERG findet zwar, daß die hiernach erhaltene Be-  
stimmungen mit denen übereinkommen, welche die Erfahrung  
giebt, allein indem er sich hierbei auf COTTE <sup>3</sup> bezieht, so sieht  
man bald, daß nur ein geringer Theil der nördlichen Halbkü-

<sup>1</sup> Opera inedita ed. G. C. Lichtenberg Gött, 1775. I. 4.

<sup>2</sup> Vergl. G. G. Schmidt Naturl. p. 613.

<sup>3</sup> Traité de Météorologie Par. 1774. 4.



gel berücksichtigt ist. Uebrigens haben schon HALLEY<sup>1</sup>, MARRAN<sup>2</sup>, WOLF<sup>3</sup>, L. EULER<sup>4</sup> und insbesondere LAMBERT<sup>5</sup> diesen Gegenstand weitläufig behandelt, die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen theoretisch zu bestimmen gesucht, dabei auf die Länge der Tage und Nächte, die Höhe der Sonne und auch die Entfernung derselben Rücksicht genommen, allein da die Resultate mit der Erfahrung dennoch unvereinbar bleiben, so übergehe ich eine weitere Mittheilung ihrer Darstellungen. Andere beziehen sich mehr auf die Beobachtungen, z. B. KIRWAN<sup>6</sup>, welcher 24° R. als mittlere Wärme unter dem Aequator annimmt, und hiernach folgende Werthe findet

Grade N. B.		Mit Rücksicht a. Local.		Ohne Rücksicht a. Local	
59° 56'	<i>Petersburg</i>	3°,0		5°,7	
59 20	<i>Stockholm</i>	4,4		5,0	
52 31	<i>Berlin</i>	7,5		8,4	
51 31	<i>London</i>	8,4		8,8	
48 50	<i>Paris</i>	8,8		9,7	
48 12	<i>Wien</i>	8,4		9,8	
44 50	<i>Bordeaux</i>	11,3		11,5	
43 17	<i>Marseille</i>	12,9		12,0	
15 20	<i>Manilla</i>	20,4		21,3	
36 49	<i>Algier</i>	17,7		14,6	
11 20	<i>Pondichery</i>	24,8		22,2	
0 30	<i>S. B. Quito</i>	13,3		23,1	

Zur Vergleichung dieser Angaben kann der Kürze wegen füglich die unten folgende Uebersicht dienen.

Unter die gehaltreichsten Untersuchungen über diesen Gegenstand gehören ohne Widerstreit die von D' AUBUISSON DE VOISINS<sup>7</sup>. Dieser gründet auf einige genaue Beobachtungen die Formeln

$$T' = T \cos. 2,25 \text{ lat. und } T' = T \cos. 2 \text{ lat.}$$

1 Phil. Tr. Nro. 23. Art. 9.

2 Mém. de l'Ac. 1719. p. 104. 1765. p. 143.

3 Abhandlung vom kalten Winter 1709. in Thümmigii Meletemata varii et rarioris argumenti. Lips. 1726.

4 Comm. Ac. Pet. 1739. T. IX.

5 Pyrometrie. Berl. 1779. 4. p. 305.

6 Angabe von der Temperatur von den verschiedenen Breiten der verschiedenen Länder und Städte, Uebers. von Crell. Berlin 1788. 8.

7 Traité de Geognosie. I. 428.

hält die erstere A für die genaueste, die zweite B für hinlänglich, um die Temperaturen in genäherten Werthen zu erhalten, und findet hiernach folgende Gröfsen in Graden der Centesimalscale<sup>1</sup>:

Beob. Oerter.	Breiten	Beob.	Temperaturen berechnet	
			nach A	nach B.
<i>Cairo</i> . . . .	30° 2'	22,5	21,7	20,3
<i>Paris</i>	48 50	11,7	11,7	11,7
<i>London</i>	51 29	10,8	10,3	10,5
<i>Cork</i>	51 54	10,6	10,0	10,3
<i>Dublin</i>	53 20	9 6	9,3	9,6
<i>Eniscoo</i>	54 48	9,3	8,6	9,0
<i>Bellycastle</i>	55 12	8,9	8,5	8,8
<i>Stockholm</i>	59 20	7,5	6,7	7,1
<i>Torneö</i>	65 51	3,0	3,9	4,5
<i>Wadsoë</i>	70 20	2,2	2,5	3,0

Die Uebereinstimmung der Beobachtungen, wovon die englischen von HAMILTON<sup>2</sup>, die schwedischen von HELLANT<sup>3</sup> sind, und für sehr genau gelten können, ist allerdings überraschend, allein die Sache verliert an Gewicht, sobald man berücksichtigt, daß die Oerter sämmtlich nahe genau unter den Meridianen von Paris und Berlin liegen, Beobachtungen unter andern Meridianen aber ganz abweichende Resultate geben. D'AUBUISSON gesteht dieses selbst, und setzt noch hinzu, daß die Differenzen noch gröfser werden, wenn man die Temperaturen nicht nach den Quellen milst, wie hier geschehen ist, sondern aus Thermometerbeobachtungen im Schatten erhält, wie folgende Uebersicht zeigt:

1 In einem früheren, schon 1806 gedruckten Aufsatze nahm er für die Constante T die Temperatur im Gewölbe der Pariser Sternwarte = 12° C. und fand hiernach  $T' = 81^{\circ} \cos. 2^{\text{de}} \text{ lat.}$  und  $T = 28^{\circ} \cos. 2^{\text{de}} \text{ lat.}$

2 Bibl. Brit. VIII.

3 Stockholmer Denksch. 1753.

Oerter	Breiten	Temperaturen		
		beob.	berechn.	Diff.
<i>Cumana</i>	10° 27'	27°,7	26°,1	— 1,6
<i>Neapel</i>	40 50	17,4	15,4	— 2,0
<i>Rom</i>	41 53	15,7	15,0	— 0,7
<i>Toulouse</i>	43 36	14,5	14,7	+ 0,02
<i>Bordeaux</i>	44 50	13,6	13,6	+ 0,0
<i>Paris</i>	48 50	11,0	11,7	+ 0,7
<i>London</i>	52 30	10,3	10,5	+ 0,2
<i>Copenhagen</i>	55 41	7,7	8,6	+ 0,9
<i>Stockholm</i>	59 20	5,7	7,0	+ 1,3
<i>Nord-Cap.</i>	71 30	0,1	2,7	+ 2,6

Die anfangs bloß negativen, nachher bloß positiven Differenzen zeigen genugsam, daß die Formel den Beobachtungen nicht Genüge leistet, jedoch ließe sich für diese leicht eine finden, da die Differenzen regelmäÙig wachsen, wenn man hoffen könnte, hierdurch auch für die mittleren Temperaturen unter anderen Meridianen eine geeignete Formel zu erhalten. Außer dem aber giebt die Formel die mittlere Temperatur unter dem Pole = 0, welches auf allen Fall viel zu hoch ist. Das Einzige, was sich also nach D'ARBUISSON aus diesen Untersuchungen folgern läßt, ist, daß für niedere und mittlere Breiten nicht weit über dem Meeresspiegel auf dem Lande und nahe genau auch über der Oberfläche des Meeres die mittlere Wärme der Oerter in genähertem Werthe durch die Formel  $T' = 27^\circ \cos.^2 \text{lat.}$  ausgedrückt wird, wonach also vom 30sten bis 60sten Grade der Breite unter den angegebenen Bedingungen die mittlere Wärme der Oerter für jeden Grad der Breite um 0,5 C. abnimmt. Hierbei ist indeß bloß von der mittleren ganz jährlichen Temperatur die Rede, nicht aber von den Extremen, indem in dieser Hinsicht das Meer z. B. sich ganz anders verhält, als das feste Land. Die Angabe stimmt übrigens sehr nahe mit derjenigen überein, welche HAMILTON<sup>1</sup> aus seinen Beobachtungen in tiefen Kellern, desgleichen der Brunnen und Quellen für Irland folgert, wonach sich die mittlere Temperatur für jeden Breitengrad um 1° F. ändern soll. Daß beide Bestimmungen nicht allgemein seyn können, ergibt sich von selbst.

3. Es ist seit langer Zeit bekannt, daß die nördliche Halbkugel, wenigstens daß die Meere derselben, ungleich wärmer sind, als die der südlichen Halbkugel. Vor allen Din-

<sup>1</sup> Bibl. Brit. VIII. 336.



gen zeigt sich ein merkwürdiger Unterschied, wenn man das Eismeer bei Spitzbergen mit den südlichen Meeren vergleicht. Obgleich nämlich manche Nachrichten von den Höhen, bis wohin Schiffe im nördlichen Polarmeere gekommen seyn sollen, nicht zuverlässig sind<sup>1</sup>, so ist es doch gewiß, daß der rühmlichst bekannte SCORESBY einigemale über den 81. Grad N. B. hinausgekommen ist, und einmal 81° 30' wirklich erreicht hat<sup>2</sup>. Das Schiffe bis zum 80. Grade der Breite in jenem Eismeere gehört außerdem zu den gemeinen Erscheinungen. Ganz anders aber verhält es sich auf der südlichen Halbkugel. Nach COOK stand am 5ten Dec. 1772 in 47° 10' S. B. das Thermometer auf 2°,6 R. und in 49° 45' fand er ein Stück Treibeis, dessen Größe er auf 1000 Mil. Cub. F. angiebt. In 51° hatte er am 10ten Dec. 1°,7 R. Wärme am Thermometer, und unter 53° S. B., also etwa der Breite von Amsterdam traf er Frost, Eis und Schneegestöber. Am 17ten Jan. 1773 konnte er unter 67° 15' wegen Treibeis nicht weiter kommen. Im Jahre 1774 traf er am 20sten Jan. unter 62° S. B. Eisinseeln, passirte den 28sten Jan. als er Tag ohne Nacht hatte, zwischen Eisbergen den südlichen Polarkreis, und konnte am 30sten desselben Monates unter 71° 10' vor Eise nicht weiter kommen. Im Jahre 1775 konnte er um dieselbe Zeit nicht weiter als bis zum 60° S. B. verdrängen. BELLINGHAUSEN fand in Neu-Georgien unter 54° S. B. im Monat December alles mit Schnee bedeckt und die Buchten voll Eis, drang bis 69° 30' S. B. vor, konnte aber des undurchdringlichen Eises wegen nicht südlicher kommen<sup>3</sup>. Die höchste südliche Breite hat bisher WEDDEL am 20sten Febr. 1823 erreicht, nämlich 74° 15', und wenn seine Angabe gegründet ist, so muß man sich allerdings wundern, daß er dort das Meer, so weit das Auge reichte, ganz frei von Eise fand<sup>4</sup>. Hiernach geht also das Eis, welches die Pole um-

1. S. unten Absch. VII.

2 An Account of the Arctic Regions with a History and Description of the Northern Whale-Fishery. In two Vol. 8. Edinb. 1820. I. 42. Es wird zwar oft, unter andern in Corresp. Ast. XIV. N. 3 behauptet, TCHISCHAGOFF und SCORESBY seyen bis zum 84sten Grade gekommen, allein dem eigenen bestimmten Zeugnisse des Letzteren ist unstreitig mehr zu trauen.

3 Simonoff in Cor. Ast. a. a. O.

4 A Voyage towards the South-Pole in 1822 — 4. containing

giebt, am Nordpole bis zum 9ten, am Südpole bis zum 18ten Grade d. B., und auf der südlichen Halbkugel gelangen die ungeheuren Massen, welche sich hiervon trennen, bis zum 60sten, ja sogar bis zum 49sten Grade der Breite, welches mit der nördlichen Halbkugel verglichen eine Breite von Boulogne und Abbeville bezeichnet. Zugleich darf man nicht sagen, daß dieses bloß vom Meere gelte, denn das Feuerland jenseit der Magellanischen Meerenge unter 55° S. B. also mit Preußen correspondirend, ist mit ewigem Schnee bedeckt<sup>1</sup>.

Inzwischen beginnt dieser Unterschied der Temperatur beider Halbkugeln erst in höheren Breiten, wie folgende Zusammenstellung der auf dem Meere beobachteten Wärme nach AL. v. HUMBOLDT<sup>2</sup> zeigt,

Breiten	Corresp. Monate,	Mittlere Temp. nach C.	
		südl. Halbk.	nördl. Halbk.
0° bis 15°	December Junius	28°,0 .....	..... 28°,5
18°	October April	..... 27°,5	26°,5 .....
22° bis 26°	Januar Julius	..... 22°,5	19°,3 .....
—	September März	..... 20°,8	20°,5 .....
34°	December Junius	..... 13°,8	15°,4 .....
—	Februar August	..... 16°,8	17°,0 .....
43°	Julius Januar	..... 15°,2	18°,2 .....
48°	Junius December	..... 7°	17°,7 .....
58°	Julius Januar.	..... 6°,2	13°,5 .....

an examination of the antarctic sea to the 74. degree of Lat. cet. By Jam. Weddel. Lond, 1825. 8. Vergl. Edinb. Phil. Journ. N. XXIII. 149.

<sup>1</sup> Vergl. Biot Ast. II. 278.

<sup>2</sup> Reisen d. Ueb. I. 862.

Einen sehr merklichen Unterschied fand ferner DUPERRÉY schon auf den Malwinen unter  $51^{\circ} 30'$  S. B. Als mittlere Temperatur erhielt er in den 18 Tagen vor dem Sommersolstitium  $9^{\circ}$  C. statt daß dieselbe Zeit für London  $15^{\circ}$ , also einen Unterschied von  $6^{\circ}$  giebt <sup>1</sup>.

Welche Ursachen diesen Unterschied erzeugen mögen, hat man oft gefragt, und früherhin diese Erscheinungen mit andern Abweichungen der südlichen Halbkugel in Verbindung gebracht. Seitdem aber erwiesen ist, daß die südliche Halbkugel eine gleiche Größe und Gestalt hat, als die nördliche, fällt dieses Letztere weg. Die wahrscheinlichen Ursachen liegen aber zuerst in dem fast um 8 Tage längeren Sommer der nördlichen Halbkugel, welcher Unterschied durch die größere Sonnennähe im Winter, obgleich diese nahe genau 672000 Meilen beträgt, nicht aufgewogen wird <sup>2</sup>. Ein zweiter Grund liegt in der größeren Ländermasse der nördlichen Halbkugel, wodurch mehr Wärme entwickelt wird. Die Sonnenstrahlen werden nämlich vom Wasser mehr spiegelnd reflectirt oder dringen tiefer in dasselbe ein, ohne auf gleiche Weise Wärme zu erzeugen, als dieses über festem dunkleren Erdreiche der Fall ist. Einen dritten Grund möchte ich in die individuellen Meeresströmungen setzen, wovon sogleich ausführlicher die Rede seyn wird.

4. Die Beobachtungen bieten uns indels rücksichtlich der Temperatur der verschiedenen Orte noch eben so große als unzweifelhafte Abweichungen von der Regel dar, welche sich im Wesentlichen auf folgende Sätze zurückbringen lassen. Wenn wir von den besonderen klimatischen Einflüssen und der Temperatur des Meeres abstrahiren, so haben Schottland mit seinen Inseln, insbesondere aber Norwegen, Lappland und Finnland eine weit größere Wärme, als sie nach ihrer nördlichen Lage haben sollten, und unterscheiden sich hierdurch sehr auffallend vom nördlichen Sibirien und noch weit mehr vom nördlichen America. Wenn ich hierbei Schottland übergehe, dessen Wärme aus der Nähe des Meeres erklärlich ist, so erscheint Norwegen, Lappland und Finnland so viel auffallender. Man findet dort, namentlich in Mageröe, Kielvig, Hammerfest, Alten u. s. w. Stellen, wo im Sommer kurzes Gras wächst, und sich im Win-

1 Con. des Tems. 1828. p. 254.

2 Vergl. LAMBERT Pyrometrie. p. 310. §. 589.



ter unter dem Schnee erhält, so daß es von den Fieldlappen unter demselben aufgesucht und als Futter für das Vieh benutzt wird. Solche Stellen liegen meistens unter Felsenabhängen, und das Gras auf denselben dient den Schafen, hauptsächlich aber den Rennthieren zur Nahrung. In guten Kellern friert es dort nie, statt daß unter gleichen Breiten in Sibirien der Boden nie aufthauet oder nur wenige Fuß durch den Einfluß der Sonnenstrahlen in den langen Tagen<sup>1</sup>. Diese, durch viele Zeugnisse bestätigte größere Wärme jener Gegenden kommt nicht sowohl durch die Luft, als vielmehr vom Inneren des Bodens, indem andere Gegenden von Finnmarken, welche nicht durch eine günstige Lage klimatische Vorzüge haben, ganz die Rauheit ihrer nördlichen Breite empfinden. So erfror in Altengaard im unteren Theile von Finnmarken am 19ten Juli 1812 das Kartoffelnkraut, das Thermometer kommt nicht über 12°,5 C. und es friert selbst in Kellern, wenn sie nicht gut verwahrt sind<sup>2</sup>.

Die große Kälte der Oerter in Sibirien, welche unter gleichen Parallelen liegen, als die genannten, ist zu bekannt, um noch besonders erwähnt zu werden, aber am meisten ist man in neueren Zeiten auf die unglaubliche Kälte im nördlichen Theile von America aufmerksam geworden. Wollte man von tiefer im Continente liegenden Oertern abstrahiren, so bleibt es doch sehr auffallend, daß die Temperatur der östlichen Küste von America ungleich geringer ist, als der westlichen von Europa, und weit mehr der östlichen von Asien gleicht<sup>3</sup>. Obgleich von dem nämlichen Meere bespült, wird die Hudson's-Bay und Hudson's-Straße im Mittel unter 60° N. B., also unter dem Parallel des noch immer milden Bergen nie von Eise frei, und die Küsten dort, wenigstens die nördlichen, sind für Europäer unbewohnbar. Der Unterschied beginnt schon in mittleren Breiten, und ist so viel auffallender, da die Rauheit des Klima's, oder mindestens die Kälte einzelner Winter selbst die Ostküste von Asien unter gleichem Parallele übertrifft, wovon einige Beispiele den Beweis liefern mögen<sup>4</sup>. In Hallowel

<sup>1</sup> L. v. Buch Reise nach Norwegen und Lappland. 2 Th. Berl. 1810. 8. II. 89.

<sup>2</sup> Bedemar Reisen. II. 94.

<sup>3</sup> Mem. of the Soc. of Philadelphia. T. I.

<sup>4</sup> Vergl. *Temperatur*, wo die Sache ausführlicher abgehandelt wird.

und Massachusetz <sup>1</sup> unter 44° 16' N. B. dicht über dem Meere stand das Thermometer in der Nacht vom 22sten bis 23sten Jan. und vom 26sten bis 27sten Jan. 1807 auf — 37,5 C. v. LANGSDORF <sup>2</sup> fand in Neuarchangel unter 57° N. B. das Klima ziemlich milde. Der 11te Jan. 1806 war der kälteste Tag, hatte aber nur — 20° C., und ein anwesender Americaner DWOLF versicherte ihn, es sey dort gelinder als in Boston, Rhode-Island u. a. a. O. Vorzüglich hat sich v. CHAMISSE <sup>3</sup> ausführlich über diesen Gegenstand erklärt. Die aleutischen Inseln unter der Breite von Hamburg haben stets ein winterliches Ansehen, und am 5ten Juli 1817 ging dort zuerst das Eis auf. Im Hafen Peter-Paul unter 53° 1' zeigte sich den 29sten Juni 1816 das erste Erwachen des Frühlings. Nur die Birke wächst dort verkrüppelt, ungeachtet der Hafen gegen den Wind geschützt ist. Vielleicht würde dort Sommerkorn, wie in Lappland unter 70° N. B. aufkommen, allein der Versuch wäre zu unsicher, und man bauet daher nur Kartoffeln, welche kleine, aber eßbare Knollen geben. Die Schneegrenze geht nach v. BUCH in Magerö unter 71° N. B. bis auf 300 Toisen herab, und nicht höher soll sie auf Unalaska unter 54° N. B. seyn. Auf dieser nämlichen Insel ragen die Weiden kaum über das Gras hervor, welches übrigens üppig vegetirend die feuchten Thalgründe bedeckt. Erhebt man sich etwas aus diesen Niederungen, so hat man eine durchaus alpinische Flora. In der St. Laurent's Bucht unter 65° 30' ist die Erde stets gefroren, und thauet bloß durch die Einwirkung der Sonnenstrahlen einige Fuß tief auf, und dann wächst Gras und Weiden, welche aber bloß bis ans Knie reichen. Im Kotzebue-Sund und am Ausflusse des Mackenzie-River unter 68° N. B. ist die Vegetation fast besser, allein dort giebt es sogar Stellen, wo das ewige Eis mit einem oder zwei Fuß hoher Dammerde bedeckt ist, in welcher das Gras seine Wurzeln hat. Am auffallendsten sind die Beobachtungen von PARRY und FRANKLIN über die unglaubliche Kälte des nördlichen Theiles von America. Ersterer beobachtete unter andern in Melville unter 74° N. B. am 26sten Sept. schon — 15°,75 C., im Januar einmal 17 Stunden anhaltend — 45° als

---

1 Trans. of the Amer. Soc. 1809.

2 Reisen. II. 88.

3 Kotzebue's Reis. III. 163

größte Kälte aber  $-48^{\circ},5$ . Selbst im Juni zeigte das Thermometer einmal  $-2^{\circ}$  C. im August  $-5^{\circ},6$ , und bloß im Juli kam die Temperatur nicht unter  $0^{\circ}$ . Dennoch aber wird dieses noch übertroffen durch das, was FRANKLIN auf dem Festlande erlebte, indem er unter  $64^{\circ} 30'$  N. B., also  $1^{\circ} 20'$  niedriger als Torneö, und  $112^{\circ}$  W. L. von Greenwich  $-49^{\circ},3$  C. beobachtete<sup>1</sup>. Dafs in jenen Gegenden die mittlere Temperatur nicht  $= 0$  seyn könne, folglich auch die oben angegebene Formel nicht als allgemein gültig zu betrachten sey, ergibt der Augenschein<sup>2</sup>.

Man hat sich verschiedentlich Mühe gegeben, die Ursachen dieser Ungleichheiten aufzufinden. Der Spanier ACOSTA<sup>3</sup> leitet die grössere Kälte in America von dem Einflusse der Winde ab, allein diese Hypothese verdient gar keine ernstliche Widerlegung. D'AUBUISSON<sup>4</sup> und G. G. SCHMIDT<sup>5</sup> finden mindestens einen Theil dieser grossen Kälte in Sibirien und Nordamerika aus der geringen Cultur des Bodens und den grossen Wäldern erklärlich, allein hiergegen streitet das Verhalten der Meeresküsten, insbesondere seitdem es ausgemacht ist, dafs das nördliche americanische Continent unter etwa  $68^{\circ}$  N. B. an das Meer grenzt. v. CHAMISSE<sup>6</sup> sucht die grössere Wärme Norwegens aus den Strömungen der warmen Luft abzuleiten, welche von den Sandwüsten Africa's dorthin gelangen sollen. Dieser Grund hat allerdings viel für sich, allein er erklärt gerade die specielle Erscheinung, nämlich die höhere Temperatur Norwegens nicht, theils weil vermöge der Axendrehung der Erde

1 S. G. LXXIII. 63.

2 Ein Ungenannter in Trans. of the Royal Soc. of Edinb. 1820, vergl. Bibl. univ. XVII. 259 giebt sich viele Mühe darzuthun, dafs die Formel  $T' = 22^{\circ} R. \cos.^2 \text{ lat.}$ , mit den Beobachtungen besser übereinstimmen als die von KIRWAN oben angegebene, welcher  $24^{\circ} R.$  annimmt, und eine weitläufige Tabelle soll diesen Satz begründen. Allein die Widerlegung folgt aus dem im Texte gesagten von selbst. Leichter würde T. MAYER's Formel,  $T = m - n \sin.^2 \text{ lat.}$  für höhere Breiten passend werden, wenn man  $n$  grösser als  $m$  nähme, allein dann würde sie den niederen Breiten nicht angemessen seyn. Eine allgemein passende Formel ist bei so grossen Abweichungen unmöglich.

3 Erwähnt in v. Humboldt's Reisen.

4 Geognosie. I, p. 433.

5 Naturlehre. S. 626.

6 Kotzebue's Reise. III. 163.



die unter dem Aequator aufsteigenden, und so mit einer stärkeren Schwungkraft versehenen Luftschichten bei ihrer nördlichen Strömung eine südwestliche Richtung annehmen müßten, und also eher nach Preussen und Rußland, als nach Norwegen, gelangen würden, theils ist nicht sowohl die Luft in Norwegen wärmer, als vielmehr der Boden, wie aus der Vegetation desselben selbst unter dem Schnee im Winter im Gegensatze gegen Sibirien und America genugsam hervorgeht<sup>1</sup>.

Ich selbst habe über dieses Problem lange und ernstlich nachgedacht, ohne daß es mir gelingen wollte, die mir selbst genügend scheinenden Ursachen aufzufinden, hege aber gegenwärtig folgende Ansicht. Die größere Kälte des nördlichen America's und Sibiriens darf nicht als etwas Ausgezeichnetes betrachtet werden; sondern ist die Regel, welche die der Erde im Allgemeinen zukommende Wärme angiebt, bei weitem dem größten Theile der nördlichen Halbkugel zukommt, und der ganzen südlichen eigen ist. Man würde diesen so klaren und an sich so unbestreitbaren Satz schon längst angenommen haben, wenn man nicht der Natur der Sache nach auf eigene Beobachtungen einen vorzüglichen Werth zu legen pflegte, und nun fallen gerade die Wahrnehmungen der cultivirten Welt zunächst in Gegenden, welche nicht die Regel, sondern die Ausnahme der regelmässigen Erdtemperatur angeben, weswegen die hieraus abstrahirten Resultate als die bestimmenden, die davon abweichenden aber als Ausnahme betrachtet wurden. Die Aufgabe wird hierdurch bedeutend leichter, indem sie fordert, die Ursachen der über die Regel hinausgehenden mittleren Temperatur eines großen Theiles von Europa und insbesondere Scandinaviens aufzufinden. Dieser giebt es verschiedene, welche zusammenwirken, deren einige gewiß, andere noch problematisch sind.

Als erste und hauptsächlichste Ursache sehe ich die *individuelle Strömung des großen Oceans* an. Bekanntlich hat der Golphstrom das heißeste Wasser des Meeres auf der ganzen Erde, und in so ungeheurer Menge, daß die große Wärme desselben noch auf 80 bis 100 Faden Tiefe bemerklich ist<sup>2</sup>, drängt seine Fluthen in den Mexicanischen Meerbusen zusam-

1 Wahlenberg bei G. XLI. 277.

2 Horner bei G. LXVI. 276.

men, von wo aus sie ihre Richtung nach den europäischen Küsten nehmen. Sie wirken alsdann auf eine gedoppelte Weise, zuerst indem sie den Erdboden von unten auf fortwährend erwärmen, und zweitens indem die aufsteigenden heißen Dämpfe als warmer Regen niederfallen. Die Wahrheit dieser letzteren Behauptung geht unverkennbar hervor aus einer schätzbaren Vergleichung, welche der scharfsinnige Capt. SABINE zwischen der schnelleren Strömung dieses Riesenstromes, als Folge anhaltenderer periodischer Winde unter dem Aequator, und der hierdurch höheren Temperatur desselben nebst der hiervon abhängenden gelinderen Witterung im Winter und der größeren Regenmenge hauptsächlich an Großbritanniens Küsten gegeben hat<sup>1</sup>, sie folgt aber außerdem noch sehr deutlich aus dem Gesamtverhalten der Witterung in dem größten Theile von Europa, indem die Regen der Regel nach durch westliche, südwest- und nordwestliche Winde herbeigeführt werden, auch heftige Stürme meistens im atlantischen Ocean ihren Ursprung haben, worüber ich unter andern nur auf die schätzbaren Untersuchungen von BRANDES<sup>2</sup> verweise. Dafs eben diese Ursache auch die vielen Stürme, lauen Winde, warmen Winterregen und Wintergewitter, endlich aber zugleich den niedrigen Barometerstand an Norwegens Küsten herbeiführe, liegt, wie mich dünkt, am Tage; allein nicht blofs dieses darf man als erwiesen ansehen, sondern selbst die Erwärmung des Bodens von unten her durch das allerorten anspülende wärmere Wasser. Lange habe ich vergebens gesucht, dieses durch eine genügende Autorität zu beweisen, bis ich auch diese gefunden habe. SCORESBY's Untersuchungen<sup>3</sup> haben nämlich ergeben, dafs das Wasser des Meeres selbst bis zur Westküste von Spitzbergen hinauf in der Tiefe an Wärme bedeutend zunimmt, wovon auch nach seiner Ansicht die Ursache in nichts anderem als in Strömungen liegen kann, durch welche das wärmere Wasser herbeigeführt wird<sup>4</sup>.

---

1 An Account of Experiments to determine the Figure of the Earth. cet. p. 433.

2 De repentinis variationibus in pressione atmosphaerae observatis. Lips. 1826. 4.

3 Account of the Arctic Regions I. 209. Vergl. Tagebuch einer Reise auf den Wallfischfang u. s. w. übersetzt von Kries. Hamburg 1825. 8. S. 257.

4 Ich habe bei mir schon oft die Frage aufgeworfen, welche

Dabei ist es merkwürdig, wie günstig die Lage Europa's ist, um von Strömungen dieser Art Vorthail zu ziehen. Dahin gehört das Einströmen des atlantischen Meeres durch den Canal von Gibraltar in das mittelländische Meer, durch den Canal zwischen England und Frankreich in die Nordsee, und das Eindringen seines Wassers bei Stürmen und vielleicht auch durch eine Unterströmung in den Sund, die Richtung seiner nördlichen Küsten nicht gerechnet. Aehnliche Meeresströmungen mögen auf die Temperatur der östlichen Küste Asiens einen Einfluss haben, indess sind diese weniger leicht nachzuweisen, an sich ungleich geringer und somit auch weit weniger wirksam.

Außer dieser Ursache ist nicht zu verkennen, daß die von Africa's brennenden Sandebenen aufsteigenden und seitwärts abfließenden erhitzten Luftmassen nach CHAMISSO<sup>1</sup> zur Erwärmung des nördlichen Europa's vieles beitragen müssen, wenn sie auch vermöge der Axendrehung der Erde nur zum geringsten Theile gerade Norwegen treffen, und ihre Wirkungen mehr östlich über Preußen, Finnland und Rußland ausdehnen, wie denn überhaupt alle Länder des nördlichen Europa's und selbst auch Asiens dem Einflusse der größeren Wärmeentbindung über weiten Länderstrecken ausgesetzt sind, und daher im Allgemeinen eine höhere Temperatur haben, als das nördliche America, wo eine solche Ursache überall nicht, oder nur in einem weit geringeren Grade wirksam ist.

Ob außer diesen Ursachen noch andere, namentlich in Beziehung auf Norwegen, wirksam sind, wage ich aus Abneigung gegen bloße Hypothesen nicht zu entscheiden. Man könnte sonst die unterirdischen vulcanischen Herde Islands anführen, oder noch näher die unbestreitbare Erhebung Skandinaviens aus einer Erwärmung durch gleiche Ursachen herleiten, allein dieses alles ist ungewiß und unzuverlässig.

5. Niemand hat die ungleiche Verbreitung der Wärme über den Erdboden nach den darüber bekannten Thatsachen vollständiger aufgefaßt und sinnreicher zusammengestellt, als A. v. HUM-

---

Veränderungen nach dieser Ansicht die Durchgrabung der Landenge von Panama nach sich ziehen würde. Wäre einmal ein kleiner Canal vorhanden, so würde die Gewalt des Wassers ihn bald erweitern.

1 6. oben.



**BOLDT**<sup>1</sup> in seinen isothermischen Linien (bandes isothermes).  
 Fig. 180. Man wufste nämlich schon lange, dafs nicht alle Oerter unter gleichen Parallelen eine gleiche Temperatur haben, v. HUMBOLDT aber hat dargethan, dafs nach Abzug des Einflusses der stärkeren Erhebung über den Spiegel des Meeres die mittlere Temperatur der verschiedenen Gegenden so ist, als ob sie unter niederen Breiten lägen, und wenn man hiernach die Parallelen auf eine solche Weise krümmt, dafs sie durch die Oerter von gleicher mittlerer Wärme gehen, so erhält man die genannten Linien. Indem aber die Zeichnung an sich deutlich ist, die wahrscheinlichen Ursachen dieser Abweichungen aber schon angegeben sind, so bedarf die Sache keiner weiteren Erläuterung. Im Allgemeinen folgt zugleich, dafs die Temperaturverminderung für gleiche wachsende Breitenunterschiede im alten Continente geringer ist, als im neuen. Man kann nach v. HUMBOLDT hierüber folgende Werthe als der Wahrheit sehr nahe kommend annehmen.

Grade der Breite	Abnahme der Temp.	
	altes Continent	neues Continent
0° bis 20° . . . . .	2° . . . . .	2°
20 — 30 . . . . .	4 . . . . .	6
30 — 40 . . . . .	4 . . . . .	7
40 — 50 . . . . .	7 . . . . .	9
50 — 60 . . . . .	5,7 . . . . .	7,9

Aus denjenigen Thatsachen, auf welche v. HUMBOLDT die Construction seiner isothermischen Linien gegründet hat, und aus einigen anderen glaubhaften Angaben ist die folgende Zusammenstellung der mittleren Temperaturen einiger der bekanntesten Oerter hervorgegangen, bei deren Bestimmung jedoch der Einfluß anderweitiger Bedingungen, als der Höhe über der Meeresfläche u. s. w. zu berücksichtigen ist, wenn man ihre mittlere Temperatur mit ihrer geographischen Lage vergleicht.

---

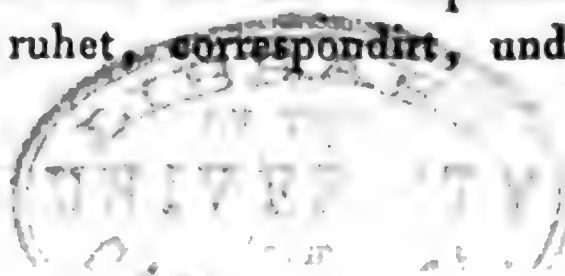
1 Mém. de la Soc. d'Arcueil, T. III, Vergl. Ann. Ch. et Ph. T. V.

# Temperatur der Atmosphäre. 1007

Oerter	Breiten	Temp.	Oerter	Breiten	Temp.
Guiana	. . . .	28°,1	Warschau	52° 14	9°,2
Cumana	10° 28'	27,7	Strassburg	48 35	9,1
Batavia	6 12s	26,9	Berlin	52 32	9,1
Madras	13 5	26,9	Bellycastle	55 12	8,9
Senegambia	14 40	26,6	Edinburg	55 56	8,8
Vera Cruz	19 12	25,6	Göttingen	51 32	8,3
Havanna	23 9	25,6	Kopenhagen	55 41	7,6
Manilla	14 36	25,6	Delft	52 1	7,5
Cairo	30 2	22,4	Christiania	59 55	5,9
S. Croix di Te-			Williamstown	— —	5,9
neriffa	28 28	21,9	Stockholm	59 20	5,8
Agier	36 50	21,0	Upsala	59 52	5,5
Neapel	40 50	18,0	Quebeck	46 48	5,5
Paramatta	33 49s	17,3	Abo	60 27	5,2
Rom	41 54	15,8	Moscow	55 45	4,5
Marseille	43 17	14,3	Drontheim	63 26	4,4
Mailand	45 29	13,2	Petersburg	59 56	3,8
Philadelphia	39 57	12,9	Torneå	65 51	3,0
St. Malo	48 39	12,5	Wadsoë	70 20	2,2
Newyork	40 43	12,1	Umeo	63 49	0,7
Peking	39 54	12,6	Uleo	65 0	0,6
Amsterdam	52 22	11,9	Eya fiord	66 30	0,6
Paris	48 50	11,7	Nordcap	71 10	0,0
Franecker	— —	11,3	Cumberland		
London	51 29	10,8	House	54 0	— 0,5
Buda	47 30	10,6	Enontekis	68 17	— 2,8
Cork	51 54	10,6	Nain	57 8	— 3,1
Ofen	47 49	10,6	Fort Enter-		
Wien	48 11	10,3	prise	64 30	— 9,2
Manheim	49 39	10,2	Winter - Is-		
Prag	50 5	9,9	land	66 12	—12,5
Genf	46 12	9,6	Ingloolik - Is-		
Dublin	53 20	9,6	land	69 30	—13,9
Eniscoo	54 48	9,3	Melville - Is-		
Sala	59 50	9,3	land	75 —	—18,5

## D. Temperatur der Atmosphäre.

Die Untersuchung über die Wärme der Luft, sowohl in ihrer Berührung mit der Erde als auch in größeren Höhen ist sehr interessant und wichtig, zugleich aber auch ausnehmend schwierig, nicht bloß was die Theorie, sondern selbst was die bloßen Thatsachen betrifft. Ausgemacht ist zuvörderst im Allgemeinen, daß die Wärme der Luft mit der Temperatur der Erdoberfläche, auf welcher sie ruhet, *correspondirt*, und nach



leicht zu erklärenden Modificationen, die letztere bald übertrifft, bald hinter ihr zurückbleibt, daß ferner die Luft von der Erde meistens Wärme erhielt, oft aber auch dieser mittheilt, dann aber von einer im Niveau des Meeres liegenden Ebene an gerechnet mit zunehmender Höhe an ihrer Temperatur nach einem vorerst noch unbestimmten Gesetze abnimmt. Um jedoch eine an sich so schwierige Sache in der Darstellung nicht noch mehr zu verwirren, mögen zuerst die bekannten Thatfachen und demnächst die darauf gebaueten theoretischen Bestimmungen folgen.

#### a. Erfahrungen über die Wärmeabnahme in größeren Höhen.

Die Resultate, welche man aus der Messung der Temperaturen und der Höhen, denen sie zugehören, erhalten hat, weichen so sehr von einander ab, daß es kaum den Anschein hat, als ließe sich auf diesem Wege überhaupt Gewißheit erlangen. Folgendes scheint indess die herrschenden Regeln und die einflußreichsten Bedingungen zu enthalten.

1. *Die Wärmeabnahme ist geringer über großen Bergmassen und Bergebenen (Plateaus) als über einzelnen Bergspitzen (Pics).* Die meisten Beobachtungen, welche dieses insbesondere zwischen den Wendekreisen auf America's hohen Bergebenen dathun, verdanken wir dem Eifer A. v. Humboldt's. Nach ihm findet man auf dem Rücken der Andes in einer Höhe von 1600 Metern die mittlere Temperatur von Algir, auf 2700 M. die von Florenz. Dagegen muß man an steilen Bergen tiefer herabsteigen, um in das Klima von Italien und Nordafrika zu kommen. So fand er unter andern<sup>1</sup>

Beobachtungs- örter	Breiten	Höhen Met.	mittl. Temp.	Höhe für 1° C. Tois.
Quito	0° 13' 17" s	2907	15°,0	125
Popayan	2 16 17 n	1769	20,6	130
Sta. Fe de Bogota	4 35 0	2660	16,5	131
Mexico	19 25 35	2277	16,9	129
		Mittel		128,7

Diese Höhen, welche wenig von einander abweichen, sind ungleich größer, als diejenigen, welche sonst bei gleichen Erhe-

1 G. XXXI. 369.



bungen gefunden werden, und stehen bloß denjenigen nach, welche man auf den noch bedeutendern Bergmassen des Himalayagebirges gefunden hat, wenigstens danach zu schliessen, daß die Schneegrenze dort so ausnehmend hoch liegt<sup>1</sup>. Ueberhaupt gehören diese ungewöhnlichen Höhen für die Abnahme der Wärme nur den unteren Theilen bis zur angegebenen Höhe der Bergebenen an, indem weiter hinauf die Wärme ungleich schneller abnimmt, wie abermals die Höhe der Schneegrenze beweiset.

2. Eben diesem fleißigen Forscher verdanken wir auch eine Menge Beobachtungen über die Abnahme der Temperatur auf den hohen Bergen zwischen den Wendekreisen. Dahin gehören unter andern folgende<sup>2</sup>:

Beobachtungsorter.	Breiten	Unterschied der Höhe   Temp.		Höhe in Met. auf 1° C.
Coffre de Perotte	19° 29'	4047	22°,1	183,1
Nevado de Toluca	10 6	4619	23,2	198,7
Silla de Caraccas	10 37	2603	13,7	189,8
Fuerta de la Cuchilla	10 33	1512	8,5	177,8
Guadaloupe	4 36	3287	16,9	194,4
Pichincha	0 14 s.	4679	27,7	197,8
Chimborazo	1 28 s.	5876	19,1	201,9
Pico di Teneriffa	28 17	3704	20,1 19,0	184,2 194,9
		Mittel	—	191,4

Im Mittel giebt dieses also 98 Tois. auf 1° C. Beim Ersteigen des Pico di Teneriffa fand v. HUMBOLDT<sup>3</sup> 94 T. für 1° C. nach andern Beobachtungen aber 96,8 T. und für steile Berge überhaupt rechnet er<sup>4</sup> im Mittel 96 Tois. für 1° C.

3. Die Lage der Beobachtungsorter rücksichtlich ihrer geographischen Breite kommt gleichfalls in Betrachtung, giebt indess nicht so bedeutende Unterschiede und fällt sehr mit den Bedingungen der Jahreszeit zusammen, in welcher die Messungen angestellt werden, so daß ich nicht wage, hierüber ein allgemeines Gesetz aufzustellen. DE SAUSSÜRE<sup>5</sup> fand in den

1 Vergl. *Schneegrenze* Nr. 7.

2 G. XXXI. 365.

3 Reis. d. Ueb. I. 208. G. XXIV. 28.

4 J. d. Ph. LXVI. 425.

5. Voyag. cet. f. 2226.

Schweizeralpen vermittelt der Thermometer, welche er in verschiedenen Höhen in die Erde senkte, um den Einfluss der täglichen Veränderungen verschwinden zu machen, daß ohngefähr 60 bis 80 Tois., im Mittel etwa 77 Tois. Erhebung für 1° C. gehören. Auf den höchsten schneefreien Alpen fand derselbe mit RAMOND 88 T. für 1° C. DALTON<sup>1</sup> erhielt bei seinen Versuchen auf den Bergen in Nordengland 68 Tois. auf 1° C. für die Zeit, wenn die Erde den höchsten Grad ihrer Erwärmung erreicht hatte, welche Bestimmung allerdings unter die niedrigeren gehört, und kaum zu irgend einer bisher angenommenen Regel paßt. Aus denjenigen Schlüssen nämlich, welche v. ZACH<sup>2</sup> auf die Absorption der Lichtstrahlen durch die Atmosphäre und die Resultate der beobachteten Strahlenbrechung gründet, muß man vielmehr folgern, daß die Wärme in höheren Breiten langsamer abnimmt, als in niederen. D'ARBUISSON<sup>3</sup> hat viele an verschiedenen Orten angestellte Beobachtungen verglichen, woraus aber keineswegs so übereinstimmende Resultate folgen, als v. HUMBOLDT gefunden hat. Dahin gehören unter andern diejenigen, bei denen zugleich die Tagszeiten, in denen sie gemacht wurden, bemerkt sind.

Beobachtungsorter	Höhen in M.	Zahl d. Beob.	Stunde	Höhe in M. für 1° C.
St. Bernhard u. Paris	2430	50	12	162
— — — Turin	2222	51	12	138
— — — —	—	24	11	134
— — — —	—	24	8	161
— — — —	—	24	4	136
— — — Aosta	1409	45	12	140
— — — —	—	37	8	143
— — — —	—	26	4	134
Monte Gregorio u. —	1708	10	12	151
		Mittel	—	147

Das Mittel hieraus giebt also nur 75,42 Tois. für 1° C. Aus einer andern Zusammenstellung<sup>4</sup> findet derselbe 149 Met. oder 76,5 T. Die Abweichungen der einzelnen Bestimmungen sind

1 Mem. of the lit. and phil. Soc. of Manchester. IV. 104.

2 Mon. Cor. XXI. 113.

3 Journ. de Ph. LXXI. 35.

4 Traité de Geog. I. 439.

weit größer als in den durch v. HUMBOLDT angegebenen, welches indess keineswegs gegen ihre Genauigkeit entscheidet. Auch bei derjenigen Zusammenstellung von Beobachtungen unter verschiedenen Breitengraden, welche durch COTTE<sup>1</sup> mitgetheilt ist, findet das Nämliche statt.

4. Da es überflüssig seyn würde, die Zahl der Beobachtungen zu häufen, wenn sie nicht zur weiteren Aufklärung der Sache dienen, so wähle ich nur diejenigen, aus denen anderweitige Bedingungen des allgemeinen Gesetzes folgen. Schon aus den angegebenen ergibt sich, daß auch die Tagszeiten einen Einfluß auf die Höhen haben, welche gleichen Temperaturdifferenzen zugehören. Bei den Beobachtungen zwischen dem St. Bernhard und Turin und auch diesem Berge und Aosta sind die Höhen am Morgen um 8 Uhr am stärksten, noch auffallender aber zeigen sich diese um die nämliche Zeit größer bei den Angaben, welche wir DE SAUSSÜRE<sup>2</sup> verdanken. Dieser beobachtete nämlich auf dem Col de Géant sechzehn Tage lang im Monat Juli in einer Höhe von 3400 Metern, woraus folgende Höhenunterschiede für 1° C. hervorgehen.

Stunden		Höhen	Stunden		Höhen
Mitternacht	—	171 Met.	Mittag	—	148 Met.
2 Uhr	—	189 —	2 Uhr	—	140 —
4 —	—	210 —	4 —	—	142 —
6 —	—	195 —	6 —	—	141 —
8 —	—	180 —	8 —	—	143 —
9 —	—	160 —	10 —	—	157 —

Das Mittel aus allen giebt 158 Met. Höhe für 1° C. oder 81,1 Toisen. Daß diese constante Erscheinung auf ein Naturgesetz gegründet seyn müsse, kann hiernach nicht anders als wahrscheinlich werden, indess scheint es mir hier nicht der Ort zu seyn, auf eine Untersuchung desselben einzugehen<sup>3</sup>. DE SAUSSÜRE glaubt insbesondere auf diese Beobachtungen eine andere Folgerung bauen zu dürfen, welche durch anderweitige theore-

<sup>1</sup> J. de Ph. LXVIII. 132 u. 222.

<sup>2</sup> Voy. §. 2050. Vergl. d'Aubuisson a. a. O. p. 437.

<sup>3</sup> Vergl. unten *Theorie*. E. c. 3. Uebrigens hat schon v. ZACH aus der größeren Strahlenbrechung am Morgen gefolgert, daß um diese Tagszeit die Wärmeabnahme geringer seyn müsse. S. Mon. Cor. XXI. 115.



tische Gründe nicht wenig unterstützt wird, worüber aber im Allgemeinen schwer zu entscheiden ist. Er glaubt nämlich, daß die täglichen Unterschiede der Temperaturen mit den Höhen stets mehr abnehmen, und endlich ganz verschwinden, ja daß sogar auch die jährlichen Unterschiede in unerreichbaren Höhen von 12 bis 14000 Metern oder mindestens in der doppelten Höhe nicht mehr existiren, während sie in unseren Breiten an der Erdoberfläche gegen  $50^{\circ}$  betragen. Auf nicht allzu hohen Bergmassen bestätigt dieses zwar die Erfahrung nicht, denn wenn anders die Angaben richtig sind, so hat man auf dem Hospitium des St. Bernhard, also in 7680 F. Höhe  $+ 17^{\circ}$  und  $- 27^{\circ}$  R. beobachtet<sup>1</sup>, welches eine Differenz von  $55^{\circ}$  C. giebt, und RAMOND<sup>2</sup> schätzt den Unterschied der höchsten und niedrigsten Temperatur auf dem Pic du Midi bei 1500 T. Höhe nach seinen Beobachtungen etwa  $45^{\circ}$  C.; allein DE SAUSSÜRE gesteht auch zu, daß dieses Verschwinden der täglichen und jährlichen Differenzen auf Bergen nicht so leicht erfolgt, als in freier Luft, wie aus später vorkommenden Gründen leicht erklärlich ist. Wenn man aber annimmt, daß der Wechsel der Temperaturen hauptsächlich eine Folge des Aufsteigens der an der Erdoberfläche erwärmten Luftschichten ist, der Einfluss derselben aber mit zunehmenden Höhen verschwinden muß, so wird man hierdurch geneigt, der Hypothese DE SAUSSÜRE's beizupflichten. Noch bestimmter als dieser Gelehrte erklärt sich auch v. ZACH<sup>3</sup> in Folge verschiedener, allerdings nicht absolut begründeter Thatsachen dahin, daß die Temperatur der Atmosphäre in 5693 T. Höhe über der ganzen Erde gleich sey.

5. Hiermit in unmittelbarem Zusammenhange stehend und auf ähnlichen Gründen beruhend ist der Einfluss der Jahreszeiten, wie d'AUBUISSON's correspondirende Beobachtungen in Genf und dem Hospitium des St. Bernhard während des Jahres 1818 darthun<sup>4</sup>. Die hiernach für  $1^{\circ}$  C. Temperaturdifferenz erhaltenen Höhen sind zwar wegen der Lage des Thermometers am oberen Beobachtungsorte etwas zu groß, allein dieser

---

<sup>1</sup> Hesperus oder encyklopädische Zeitung von ANDRÉ. XXVII. 99.

<sup>2</sup> Ferrüssac Bullet. des Sc. math. 1826. Mai. p. 350.

<sup>3</sup> Mon. Cor. XXI, 119.

<sup>4</sup> Traité de Géog. I. 437.

somit constante Fehler benimmt ihnen die Beweiskraft rücksichtlich der hier zu beantwortenden Frage nicht.

Monate	Höhen	Monate	Höhen
Januar —	221 Met.	Juli —	142 Met.
Februar —	214 —	August —	149 —
März —	219 —	September —	164 —
April —	211 —	October —	241 —
May —	222 —	November —	201 —
Juni —	210 —	December —	246 —

Im Mittel aus allen folgen 203 Met. oder 104 T. für 1° C. Eben deswegen meint auch DE SAUSSÜRE nach einer im Allgemeinen richtigern Angabe, daß im Mittel für den Sommer 156 Met. = 80 T. für den Winter dagegen 184 Met. = 94,4 T. zu rechnen seyen. Man sieht indeß bald, daß es nach theoretischen Gründen sowohl als auch nach der Erfahrung hierbei sehr auf den Eintritt und die Dauer der Sommerwärme und der Winterkälte ankomme. Uebrigens nennt es auch v. HUMBOLDT<sup>1</sup> eine den Gebirgsbewohnern bekannte Erfahrung, daß der Unterschied der Temperatur auf den Bergen und in Thälern im Winter geringer ist, als im Sommer, und nach SVANBERG's Messungen soll in hohen Breiten die Wärmeabnahme gleichfalls geringer seyn, als in niederen<sup>2</sup>. Letzteres stimmt zwar nicht mit DALTON's oben Nr. 3 angegebenen Resultaten überein, allein theils ist die von diesem erhaltene Bestimmung überhaupt sehr klein, theils wird ausdrücklich dabei hinzugesetzt, daß sie nur für diejenige Zeit gelte, wenn die Oberfläche der Erde am stärksten erwärmt, folglich die Höhe bis zu den kälteren Luftschichten am kleinsten ist, endlich kann auch eine Ursache der Abweichung dieser in England erhaltenen Resultate von den sonst gewöhnlichen in einer Eigenthümlichkeit jenes Landes liegen, wovon weiter unten die Rede seyn wird.

6. v. HUMBOLDT<sup>3</sup> bemerkt mit Recht, daß auch der Boden, auf welchem die zu untersuchenden Luftschichten ruhen,

1 G. XXXI. 381.

2 Nach v. Humboldt a. a. O. S. 386. wird die Wärmeabnahme bei der strengsten Kälte nur um 0,2 geringer, die mittlere Wärmeabnahme des ganzen Jahres aber ist eine Function der mittleren Temperaturen der verschiedenen Zonen, und verlangsamt sich daher vom Aequator nach den Polen hin.

3 G. XXXI. 362.

und durch welchen die Erwärmung größtentheils bewirkt wird, die Wärmeabnahme bei zunehmender Höhe bedinge, und PRECHTL<sup>1</sup> findet hierin eine Ursache der Variationen der Schneegrenze unter gleichen geographischen Breiten. Allerdings muß die Wärme langsamer abnehmen über dem Meere und über einer mit Schnee bedeckten Ebene, als über pflanzenlosen Wüsten, dagegen schneller über dem Abhange eines kegelförmigen Berges, als über einer Cordillere mit großen, terrassenförmigen Plateaus. Eine Ausnahme von dieser, übrigens vollkommen richtigen, Behauptung, oder mindestens eine Einschränkung derselben, findet dann statt, wenn die erwärmten Luftschichten während mehrerer Stunden von einem durch den Einfluß der Sonnenstrahlen stark erhitzten Boden aufgestiegen sind, letzterer aber durch irgend eine Ursache wieder erkaltet ist.

7. Endlich zeigt PRECHTL<sup>2</sup> nicht bloß im Allgemeinen, sondern auch speciel aus den durch GAY-LÜSSAC bei seinem Aufzuge erhaltenenen Resultaten, daß die individuelle Beschaffenheit der Luftströmungen und Winde eine Modification der Wärmeabnahme in zunehmenden Höhen herbeiführen müsse. Man begreift leicht, daß solche Luftströmungen, desgleichen das lothrechte Aufsteigen erwärmter Luftschichten bei nachfolgender Abkühlung des Erdbodens und der ihn unmittelbar berührenden Luftschichten sogar eine mit der Höhe wachsende Temperatur erzeugen kann. Indem Letzteres aber nur als eine partielle und ausnahmsweise statt findende Erscheinung zu betrachten, das Ganze aber an sich klar ist, so bedarf es keiner weiteren Erläuterung.

8. Bisher habe ich diejenigen Bestimmungen nicht erwähnt, welche rücksichtlich der mit den Höhen abnehmenden Temperatur vermittelt aërostatischer Versuche erhalten wurden. Diese sind zwar nichts weniger als zahlreich, allein die durch GAY-LÜSSAC<sup>3</sup> erhaltenen dürfen neben ihrem großen Umfange und der bedeutenden Höhe, bis zu welcher sie reichen, auf einen so ausgezeichneten Grad der Genauigkeit Ansprüche machen, daß sie nicht bloß erwähnt werden müssen, sondern später auch als vorzüglicher Maßstab der Vergleichung dienen können. Hier

---

<sup>1</sup> G. LXXVI, 261.

<sup>2</sup> a. a. O. S. 263.

<sup>3</sup> Ann. Chim. LII. J. d. Ph. LXXI. 85. Journ. des Mines XXIV.



mögen daher nur folgende allgemeine Angaben genügen. GAY-LÜSSAC erhielt nämlich für die ganze von ihm erreichte Höhe von 7000 Metern unter der Voraussetzung einer gleichmäßigen Abnahme der Temperatur 173 Met. oder 88,76 T. auf 1° C. Zugleich aber fand er von der Oberfläche der Erde an gerechnet bis zu einer Höhe von 3691 Met. 191 Met. = 98 T., von dieser Höhe bis zu 7000 Met. dagegen 141 Met. = 72,34 T. für 1° C. und von 5000 bis 7000 M. rechnet er nur 134 M. oder 68,76 T. auf die nämliche Temperaturdifferenz.

Die Beobachtungen anderer Aëronauten sind entweder überhaupt sehr unbestimmt, oder erreichen mindestens die angegebenen keineswegs an Genauigkeit, weswegen ich nur einige derselben benutze. GRAHAM und BEAUFOY bei ihrem aërostatischen Aufzuge am 17ten Juni 1824 haben zum Theil das Gegentheil dieser Resultate erhalten, zum Theil dieselben bestätigt gefunden. Sie beobachteten nämlich

Bar. 29,8 Z. eng. Therm. 14 $\frac{1}{2}$  R. Bar. 25,5 Z. eng. Therm. 5 $\frac{7}{8}$  R.  
— 23,3 — — — 3 $\frac{1}{2}$  — — — 19,3 — — — 0 —

Werden nach diesen Angaben die Höhen nahe genau berechnet, so kommen auf die untere Station etwa 62 Tois. Höhe auf 1° C. Wärmeabnahme, auf die zweite 112 T. und auf die dritte 111 T. für eine gleiche Temperaturdifferenz, im Mittel etwa 95 T. auf 1° C. Die erste Angabe kommt mit DALTON's oben angegebener Bestimmung überein, das mittlere Resultat übertrifft das von GAY-LÜSSAC gefundene, welches wegen höherer Breite als der Regel gemäß angesehen werden kann, allein der Unterschied der ersten Station und der beiden folgenden ist so bedeutend, daß er nothwendig aus örtlichen Bedingungen abgeleitet werden muß<sup>1</sup>.

Die Beobachtungen des russischen Akademikers SACHAROW<sup>2</sup> bei seinem aërostatischen Aufzuge mit ROBERTSON stehen an Genauigkeit und Schärfe den durch GAY-LÜSSAC erhaltenen sehr nach, und werden daher von den Physikern meistens ganz übersehen. In wie fern SACHAROW von seinem ganz unwissenschaftlichen Begleiter gar keine Unterstützung erhalten konnte, vielmehr durch die possenhaften Grillen desselben eigentlicher gestört werden mußte, hat GILBERT genügend gezeigt, und

<sup>1</sup> Vergl. Nr. 10.

<sup>2</sup> G. XX. 107.

es geht dieses auch ziemlich deutlich aus dem Berichte selbst hervor. Unter allen Beobachtungen waren aber die des Barometers und Thermometers die leichtesten, und ich nehme daher keinen Anstand, diese für den vorliegenden Zweck mit hinlänglich genäherter Schärfe zu berechnen. Wird dann nach den vorhandenen Wahrscheinlichkeitsgründen vorausgesetzt, daß das gebrauchte Thermometer achtzigtheilige Grade zeigte, so erreichte, der Aërostat eine absolute Höhe von 7998 F. oder 1333 Tois. und eine Temperaturdifferenz von  $14^{\circ},5$  R., wonach 92 T. auf  $1^{\circ}$  R. kommen. Dieser mittlere Werth ist aber auf die einzelnen Stationen sehr ungleich vertheilt, und es zeigt sich insbesondere eine weit schnellere Abnahme der Temperaturen als der Höhen, wie folgende Uebersicht beweiset.

Beob.	Barom. Stand in franz. Maß	Thermom. Stand	Höhe in par. Fuß	Höhe in Tois.	Höhe für $1^{\circ}$ R. in T.
Nr. 1	28 Z. 1,8 L.	$19^{\circ},0$	000	000	0000
2	27 Z. 2,47 —	18,0	915	152	152,0
3	26 Z. 3,47 —	17,0	1833	306	153,0
4	25 Z. 4,24 —	15,0	2796	466	80,5
5	24 Z. 5,00 —	14,5	3781	630	246,0
6	23 Z. 5,90 —	13,0	4789	799	142,0
7	22 Z. 6,74 —	9,0	5834	973	43,5
8	21 Z. 7,60 —	6,5	6901	1150	71,0
9	20 Z. 8,48 —	4,5	7998	1333	92,5

Werden die hierin vorhandenen Fehler nach Wahrscheinlichkeitsgründen corrigirt, so kommen auf die ersten 300 Tois. für  $1^{\circ}$  R. 153 T., für die zweiten 300 T. kommen 160 T. auf  $1^{\circ}$  R. als Folge der von der Ebene an einem heißen Tage, d. 30sten Juni bis Abends 7 Uhr aufgestiegenen heißen Luftschichten, für die dritten 300 T. 135 T. auf  $1^{\circ}$  R. und für die letzten 300 T. etwa 85 bis 90 T.; im Mittel für die ganze Höhe, wenn man auf das allgemeine Sinken des Thermometers während der Dauer der Fahrt Rücksicht nimmt, etwa 96 bis 98 T.

9. Aus diesen letzten Betrachtungen, insbesondere aus GAY-LÜSSAC's sehr entscheidenden Versuchen geht unverkennbar das Resultat hervor, daß die Höhen, welche gleichen Unterschieden der Temperatur zugehören, über der Oberfläche der Erde größer sind, als in weiterer Entfernung von derselben. Eben dieses fand indess schon v. HUMBOLDT<sup>1</sup> beim Ersteigen

<sup>1</sup> G. XXIV. 35.

des Chimborazo, indem er für die untern 9780 F, 133 T. für die oberen 8292 F, aber 88,5 T. für 1° C. rechnet und die Ursache dieser Erscheinung in der Wärmestrahlung findet, Aehnliche Erfahrungen machte er an verschiedenen andern Orten. D'AUBUISSON leitet aus den zahlreichen Beobachtungen v. HUMBOLDT's folgende unregelmäßig wachsende Höhen ab, welche einer gleichen Temperaturdifferenz von 1° C. zugehören sollen,

Vom Spiegel des Meeres bis 1000 Met.	. . .	87,22 Tois.
— 1000 M.	. . . — 2000 —	. . . 150,80 —
— 2000 —	. . . — 3000 —	. . . 119,00 —
— 3000 —	. . . — 4000 —	. . . 67,21 —
— 4000 —	. . . — 5000 —	. . . 92,30 —

Hiernach fände also zuerst eine geringe Höhe, dann eine bedeutende Vergrößerung derselben, dann wieder eine Abnahme und endlich wieder eine Zunahme statt. Dafs dieses indess als allgemeines Naturgesetz anzusehen seyn sollte, ist auf keine Weise wahrscheinlich. D'AUBUISSON selbst ist dieser Meinung nicht, sondern glaubt, dafs ungeachtet der grofsen Unsicherheit und der auferordentlichen Schwankungen in den einzelnen Bestimmungen dennoch die gesammte Masse der Beobachtungen der Annahme einer arithmetischen Reihe der Wärmeverminderung eben so gut zusagt, als jeder andern. Auch v. HUMBOLDT<sup>1</sup> ist der Meinung, dafs im Allgemeinen die mit der Höhe abnehmende Wärme eine arithmetische Reihe befolge, und von dieser Regel nur dann abweiche, wenn örtliche modificirende Bedingungen vorhanden sind. PLAYFAIR<sup>2</sup> nimmt diesen Satz nur bedingt an, indem er sagt, dafs unter der Voraussetzung, die Ursache der Wärmeabnahme liege allein in der Entfernung von der Erde, und es fänden keine aufwärts steigende Luftströmungen statt, welche nach ihm wirklich nicht existiren sollen, die Verminderung der Temperatur dem Abstände vom Centro der Erde direct proportional seyn würde.

Auf die Voraussetzung, dafs die Wärmeabnahme den Zunahmen der Höhen direct proportional sey, hat LESLIE<sup>3</sup> eine

1 G. XXXI. 388.

2 Outlines of Nat. Phil. cet. Edinb. 1814. I. 251. Vgl. Transact. of the Roy. Soc. of Edinb. VI. 365.

3 Elements of Geometrie. 2d. ed. p. 495. Vergl. Edinb. Journ. of Science. N. IX. 96. Eine andere auf theoretischen Gründen beruhende Formel s. unten E. b. 3.



allgemeine Formel gegründet, um aus dem Unterschiede der Barometerstände an zwei Stationen die zugehörige Differenz der Temperatur zu berechnen. Sie beruht auf dem durch PLAYFAIR gegebenen analytischen Ausdrucke zum Messen der Höhen vermittelt des Barometers, und der von eben diesem herrührenden Bestimmung, daß den Erfahrungen nach 81 Fathoms Erhebung 1° C. Wärmeabnahme geben sollen, wonach dann der Unterschied der Temperatur

$$\Delta t = 26 \left( \frac{B}{b} - \frac{b}{B} \right)$$

für die Barometerstände B und b in Graden der Centesimalscale gefunden wird. TH. YOUNG meint, die Temperaturen nehmen schneller ab als die Höhen, und beruft sich dabei auf v. HUMBOLDT's Erfahrungen; allein IVORY sucht darzuthun, daß RAMOND im Mittel 90 Fathoms für 1° C. gefunden habe, und da aus der sehr großen, durch GAY-LÜSSAC erreichten Höhe eine Temperaturdifferenz von 1° C. für 95 Fathoms folge, so ergebe sich hieraus gerade das Gegentheil<sup>1</sup>.

10. Die Uebersicht der bisher mitgetheilten zahlreichen, aus den verschiedensten Versuchen entnommenen Bestimmungen ergibt augenfällig, daß die Frage über die Reihe, welche die Wärmeabnahme bei zunehmenden Höhen befolgt, schwerlich auf diesem Wege mit völliger Sicherheit bestimmt werden wird. Im Ganzen entscheiden indess die meisten dafür, daß die Höhen, welche gleichen Temperaturunterschieden zugehören, mit der Entfernung von der Erdoberfläche abnehmen, zur Bestimmung des eigentlichen, hierüber aufzustellenden Gesetzes sind aber noch weitere, unter folgendé theoretische Untersuchungen erforderlich. Im Ganzen wird man sich indess wenig von der Wahrheit entfernen, wenn man mit gehöriger Rücksicht auf die bedingenden Umstände für die auf Bergen zu erreichenden Höhen eine *arithmetische Reihe der Wärmeabnahme für gleiche Höhenunterschiede* annimmt. Nicht minder schwierig ist es zugleich, einen mittleren Werth derjenigen Höhe zu finden, welche einer gegebenen Temperaturdifferenz, etwa von 1° C., zugehört, indem die Uebersicht der verschiedenen Beobachtungen kaum eine solche allgemeine Bestimmung gestattet. Außer den schon mitgetheilten mögen daher noch folgende allgemeine

---

<sup>1</sup> Phil. Mag. 1825. Aug. p. 86.

Angaben dienen, die man vorkommenden Falls benutzen kann. v. HUMBOLDT<sup>1</sup> folgert aus allen seinen zahlreichen Beobachtungen zwischen den Wendekreisen, daß 109 Tois. auf 1° R., also 87,2 T. oder 170 Met. auf 1° C. zu rechnen sind. Nach PICRET<sup>2</sup> dagegen folgt aus einer großen Reihe von Beobachtungen zu Genf und auf dem Hospitium des St. Bernhard bei einem Höhenunterschiede von 1075 Toisen und einer mittleren Temperaturdifferenz von 8°,18 R., daß 131,4 T. auf 1° R. oder 105,1 T. = 204,8 Met. für 1° C. gehören. Eine dieser Bestimmungen genährte, nämlich 100 T. oder 200 Met. für 1° C. paßt wohl am besten für mittlere Breiten und mälsige Erhebungen auf großen Bergmassen, wenn man das Mittel zwischen Sommer- und Winterbeobachtungen verlangt, oder man müßte jene Grölsse für den Winter rechnen, und DE SAUSSÛRE's Angabe gemäß für den Sommer 100 T. für 1° R., also 80 T. = 156 Met. auf 1° C. rechnen. Hiermit stimmt D'AUBUISSON überein, welcher im Mittel 160 Met. = 82,1 Tois. für 1° C. annimmt.

v. ZACH<sup>3</sup> folgert aus den beobachteten, und nach LA PLACE's Methode berechneten, horizontalen Strahlenbrechungen für den Aequator nur 65 T., für unsere Breiten aber 89 T. Höhe auf 1° C. Temperaturdifferenz.

Auch RAMOND<sup>4</sup> erhielt als Mittel aus zahlreichen Beobachtungen nahe 100 T. für 1° R., also 80 T. = 156 Met. für 1° C. Wenn die Engländer meistens geringere Höhen angeben, wie schon oben aus DALTON's Bestimmung hervorgeht, so liegt die Ursache hiervon vielleicht darin, daß die etwas höhere Temperatur jenes Landes mit den Erhebungen über die Oberfläche der Erde aufhört. PLAYFAIR<sup>5</sup> nämlich nimmt nur 76 T. für 1° C. an, und ATKINSON<sup>6</sup> aus einer Menge von Beobachtungen nur etwa 60 T. für die nämliche Temperaturdifferenz.

11. Wäre es möglich, ein genährtes Mittel aus den Beobachtungen zu erhalten, so würde folgen, daß die Wärme vom

1 Reis. d. Ueb. II. 492.

2 Bibl. univ. X. 173. XIV. 19.

3 Mon. Cor. XXI. 113.

4 Sur la Formule barometrique, cet. Par. 1811. p. 184.

5 Outlines, cet. I. 251.

6 Brewster's Journ. N. VII. 180.

Aequator an gerechnet nach den Polen hin auf gleiche Weise abnehmen muß, als wenn man sich unter dem Aequator befindlich zu einer angemessenen lothrechten Höhe erhebt, und man kann also von dort aus durch ein solches Aufsteigen zu allen Temperaturen gelangen, welche die Erdoberfläche darbietet. D'AUBUISSON<sup>1</sup> nimmt als Mittel aus den verschiedenen Beobachtungen an, daß eine Erhebung von 100 Metern mit einer Vermehrung der Breite von einem Grade rücksichtlich der Temperaturverminderung correspondirt, wobei sich von selbst versteht, daß nur von einer genäherten Bestimmung die Rede sey. Abgesehen von dieser Ungewissheit hat v. HUMBOLDT<sup>2</sup> seine oben erwähnte graphische Darstellung der isothermischen Linien sehr sinnreich mit einer ähnlichen verbunden, welche die Abnahme der Wärme bei zunehmender Höhe versinnlicht. Indem  
 181. aber die Figur für sich verständlich ist, so übergehe ich eine weitere Erläuterung derselben, und bemerke nur, daß hiernach der Nullpunct der mittleren Temperatur in 55° N. B. fällt, welches für die Erdoberfläche im Ganzen aus dem oben (C. 4.) angegebenen Gründen gewiß weit richtiger ist, als wenn man die Temperatur Norwegens zur Regel annimmt. v. HUMBOLDT wählt aber eigentlich für seine Darstellung denjenigen Meridian, unter welchem die Cordilleren liegen, und so ist seine Bestimmung wohl ohne Zweifel richtig<sup>3</sup>.

### b. Schneegrenze.

Indem die Wärme mit den Höhen abnimmt, so muß es nothwendig eine Grenze in der Atmosphäre geben, wo die mittlere Temperatur = 0 ist, und wenn man dann ferner annimmt, daß über diese Grenze hinaus die Menge des Winterschnees im Sommer nicht zu schmelzen vermöchte, insbesondere weil bei den mit der Höhe, abnehmenden Differenzen der täglichen und jährlichen Temperatur die Veränderungen dort sich nicht weit vom Gefrierpuncte entfernen würden, so muß es in einer gewissen Entfernung über der Erde eine Grenzfläche geben, wo beständiger Schnee anzutreffen ist, und diese nennt man die Schneegrenze. Es ist ferner an sich klar, daß die von v. Hum-

1 *Traité de Geog.* I. 432.

2 *Mém. de la Soc. d'Arcueil* T. II. Ann. Ch. P. T. V.

3 Mehreres hierüber s. unter *Schneegrenze*.



BOLDT angegebene äußerste isothermische Linie, welche der mittleren Temperatur von  $0^{\circ}$  zugehört, unter der angegebenen Voraussetzung diese Grenze bezeichnen muß, und wird dann ferner angenommen, daß die mittlere Temperatur unter denselben Graden der Breite und das Gesetz der mit der Erhebung über die Erdoberfläche abnehmenden Wärme überall gleich sey, so würde die elliptisch gekrümmte Grenzfläche des ewigen Schnees die Erde so umgeben, daß sie unter dem Aequator in einer Höhe etwa von 5200 Meter anfangend sich nach den Polen zu herabsenkte, und in  $50^{\circ}$  der nördlichen und südlichen Breite in den Erdkörper einschnitte<sup>1</sup>. Allein es geht schon aus den vorigen Betrachtungen genugsam hervor, daß hierbei verschiedene Voraussetzungen angenommen sind, welche in der Wirklichkeit nicht statt finden, und der Verfolg der Untersuchungen wird ergeben, daß ein festes Gesetz für die Höhe der Schneegrenze wegen vielfacher örtlicher Einflüsse nicht aufzufinden ist.

Fig.  
181.

1. Die Schneegrenze liegt nicht in derjenigen Höhe, deren mittlere Temperatur  $= 0$  ist, sondern meistens höher, und zwar um so viel mehr, je weiter man nach den Polen kommt. Die Ursache hiervon ist leicht aufzufinden. Soll sich nämlich der Schnee bleibend erhalten, so ist es nicht hinreichend, daß die mittlere Temperatur  $= 0$  sey, sondern die Wärme des Sommers muß die mittlere Temperatur so wenig übertreffen, daß sie denselben zu verzehren nicht vermag. Es muß daher die Schneegrenze derjenigen Höhe, deren mittlere Temperatur  $= 0$  ist, so viel näher liegen, je weiter man sich von der Erdoberfläche erheben muß, um an diesen Punct der Höhe zu gelangen, weil mit zunehmender Höhe die täglichen und jährlichen Differenzen nebst den Ursachen örtlicher Erwärmungen mehr verschwinden. Außerdem aber wird mit zunehmenden Breiten die Schnee-

---

1 KIRWAN'S unzulässige Annahme in: On the Variations of the Atmosphere. Dublin 1801. Ch. III. Sect. I. mag hier nur historisch erwähnt werden. Er setzt die Schneegrenze unter dem Aequator in 28000 engl. F., unter dem Pole in 3432 F., und bestimmt sie hiernach für alle Grade. Dividirt man die jedesmalige Höhe der Schneegrenze durch 100, so erhält man die Zahl der Schichten, deren Temperatur und Temperaturunterschiede leicht zu finden sind, da die Temperatur der Schneegrenze der Eispunct seyn soll. Indefs soll dieses bloß für den Sommer gelten, indem im Winter wärmere Luftschichten vom Aequator nach den Polen strömen. In wie fern das Ganze unhaltbar sey, ergiebt sich aus dem im Texte Gesagten.

grenze weiter über die Höhe der mittleren Temperatur von  $0^{\circ}$  C. hinaufgerückt werden, weil dort die längere Dauer der Tage die Sommervärme ausnehmend vermehrt <sup>1</sup>. Hieraus ist es erklärlich, daß nach v. HUMBOLDT die Schneegrenze unter dem Aequator schon bei  $0^{\circ},4$  C., in gemäßigten Zonen nach PICTET <sup>2</sup> bei  $-4^{\circ},6$  C. und in den nördlichen nach HUMBOLDT <sup>3</sup> erst bei  $-6^{\circ}$  C. mittlerer Temperatur anfängt. Wird hiernach die oben erwähnte isothermische Höhen-Linie von  $0^{\circ}$  corrigirt, und rechnet man zwei Grade der Breite auf einen Grad der Temperaturverminderung, so kommt die Schneegrenze unter dem Aequator in 5200 Met. zu liegen, und schneidet auf beiden Halbkugeln in etwa  $67$  bis  $70^{\circ}$  der Breite ein. Hiermit kommt das Resultat von COTTE's <sup>4</sup> gehaltreichen Untersuchungen überein, wonach dieselbe auf der nördlichen Halbkugel in  $70^{\circ}$ , auf der südlichen aber in  $65^{\circ}$  der Breite die Erdoberfläche berührt.

2. Diejenige Temperatur, welche man in England, Norwegen und überhaupt in denjenigen nördlichen Gegenden beobachtet hat, welche unter und in der Nähe der Meridiane von Paris und Berlin liegen, können (nach C. 4.) keine Regel bilden, sondern müssen als Ausnahme gelten; man kann darauf kein allgemeines Gesetz gründen. Es ist daher nicht genau richtig, wenn BEDEMAR <sup>5</sup> meint, die Schneegrenze weiche um so vielmehr von ihrer Normalhöhe ab, je weiter man sich nach Norden entferne, denn die Beobachtungen in der Hudson's-Bay, auf Melville Island, am Ausflusse des Mac-Kenzie Flusses u. s. w. stimmen mit der Regel recht gut überein, nur die in Norwegen, auf Island und Spitzbergen nicht, welche aber als Ausnahmen gelten müssen.

3. Oertliche Einflüsse, insbesondere sehr große Bergmassen, ausgedehnte und hohe Bergebenen u. s. w. bedingen die die Höhe der Schneegrenze und rücken dieselbe weiter hinauf. Hieraus erklärt sich, warum dieselbe auf den Himlaya-Gebirgen und dem Kaukasus höher liegt, als unter gleichen Parallelen. Ob auch die Hochebenen Asiens und die Wüsten Africa's einen

---

1 Vergl. Temperatur; isothermische Linien.

2 G. XXV. 318.

3 Ann. Ch. Ph. XIV. 19.

4 J. d. Ph. LXVIII. 132. u. 222.

5 Reisen I. 242.

ähnlichen Einfluß äußern, wie mindestens rücksichtlich der ersteren höchst wahrscheinlich ist, läßt sich aus Mangel an Beobachtungen nicht mit Sicherheit angeben.

4. Die Beobachtungen der verschiedenen Höhen, wo man die Schneegrenze wirklich angetroffen hat, sind mit einer seltenen Vollständigkeit zusammengestellt durch HÄLLSTRÖM<sup>1</sup>, weswegen ich diese hier mit den daselbst angegebenen Quellen mittheile. Man wird indess bald inne, daß nach seiner Darstellung die Linien der Schneegrenze von America's und von Asien's hohen Gebirgsmassen ausgehend sich in der Hauptsache über den Schweizeralpen vereinigen, und dann über Norwegen hinlaufen, also gerade durch diejenigen nördlichen Gegenden, wo die isothermischen Linien am höchsten sind<sup>2</sup>.

Oerter	Breiten	Höhen in F.	Beobachter
Cotopaxi *	von 1° 28' S. bis 0° B.	15228	v. HUMBOLDT <sup>3</sup>
Antisana *		14958	
Chimborazo *		14826	
Rucu-Pichincha *		14760	
Nevado del Corazon *		14748	
Pichincha	0° 10' s	14700	CONDAMINE <sup>4</sup>
Pichincha	0 0	14604	BOUGUER <sup>5</sup>
Quito	0 0	14760	v. HUMBOLDT <sup>6</sup>
Popayan	0 3 n	14580	v. HUMBOLDT <sup>7</sup>
Mexico	19 0	14100	v. HUMBOLDT <sup>8</sup>
Nevado Toluca	19 12	13776	v. HUMBOLDT <sup>9</sup>
Mexico —	20 0	14166	v. HUMBOLDT <sup>10</sup>

1 De Termino atmosphaerae terrestris nivali. Praes. Hällström, auct. Alcenius. Aboae 1823. 4.

2 Die Sternchen bei einigen Angaben beziehen sich auf eine unten folgende Bestimmung.

3 Ann. Ch. P. XIV. 1.

4 Journ. d'un Voy. à l'Équateur. Par. 1751. p. 48.

5 Figure de la Terre Par. 1749, in der beigefügten Voy. au Perou p. 49.

6 Essay sur la Géographie des Plantes. Par. 1807. p. 132.

7 Atlas géographique et phys. des Regions équinox. Par. 1814. Tab. 6.

8 Essay polit. sur le Royaume de la Nouv. Esp. Par. 1811. p. 45.

9 Recueil d'Observations astron. cet. Par. 1810. p. 329.

10 Essay sur la Géog. d. Plant. p. 133.



Oerter	Breiten	Höhen	Beobachter
Mexico Toluca	20° 0'	14100	V. HUMBOLDT <sup>1</sup>
Himalaya *	30 0	11400	V. HUMBOLDT <sup>2</sup>
Himalaya *	31 0	15660	
Altas *	31 0	11550	ALI-BEY <sup>3</sup>
Libanon *	33 0	9102	WAHLENBERG <sup>4</sup>
Aetna *	37 33	9900	SAUSSÛRE <sup>5</sup>
Pic du Midi *	42 0	9036	RAMOND <sup>6</sup>
Canigou	42 31	8718	SAUSSÛRE <sup>7</sup>
Pyrenaeen	42 45	8400	HUMBOLDT <sup>8</sup>
Pic Long *		8700	RAMOND <sup>9</sup>
Neuvielle *	43 0	8250	RAMOND <sup>10</sup>
Elbrus	43 0	9882	PARROT <sup>11</sup>
Mont Perdu	43 0	8100	WAHLENBERG <sup>12</sup>
Pyrenaeen *	45 0	7692	V. HUMBOLDT <sup>13</sup>
Alpen	45 30	8520	L. BUCH <sup>14</sup>
Alpen	45 30	8100	SAUSSÛRE <sup>15</sup>
Alpen *	46 0	8220	V. HUMBOLDT <sup>16</sup>
Alpen	46 0	8220	WAHLENBERG <sup>17</sup>
Carpathen	49 0	7998	WAHLENBERG <sup>18</sup>
Carpathen *	49 10	7980	V. HUMBOLDT <sup>19</sup>

1 Prolegomena de distribut. geogr. Plantarum. p. 139. G. XXV. 320.

2 Ann. Ch. P. XIV. 1. Nur genäherte Angaben.

3 G. Borg, Praes. Hällström de Term. atm. Terrae niv. Aboae 1823.

4 Ebend.

5 Voy. IV. 152.

6 Ann. Ch. P. II. 192.

7 Voy. IV. 150.

8 Proleg. de dist. geog. Plant. 122.

9 Ann. Ch. P. a. a. O.

10 Ebend.

11 Physik d. Erde. S. 174.

12 Bericht über Messungen und Beobachtungen zur Bestimmung der Höhe und Temperatur der Lappländischen Alpen, übersetzt von Hausmann. Gött. 1812. S. 59.

13 Prolegom. a. a. O.

14 G. XI. 48.

15 Voy. IV. 154. Bei einzelnen Bergspitzen giebt er 1400 T. bei großen Bergmassen 1300 T. an, wovon 1350 T. = 8100 F. das Mittel ist.

16 Ann. Ch. P. XIV. 1.

17 De vegetat. Helvet. XLIV.

18 Flora Carpath. Gott. 1814, p. LXXIII.

19 Ann. Ch. Ph. XIV. 1.

Oerter	Breiten	Höhen	Beobachter
Norwegen	60° 0	4800	L. BUCH <sup>1</sup>
Suletind	61 0	5220	
Snöhätta	62 0	5600	WAHLENBERG <sup>2</sup>
Norwegen	62 0	5400	L. BUCH <sup>3</sup>
Eliasberg. Amer.	62 0	4600	WAHLENBERG <sup>4</sup>
Svuckustöt. Norw.	62 12	5250	HISINGER <sup>5</sup>
Norwegen	62 30	4860	L. BUCH <sup>6</sup>
Syltopp	63 0	4950	HISINGER <sup>7</sup>
Areskuta	63 26	4740	
—	—	4440	HARTMANN <sup>8</sup>
Island	65 0	2896	OLAFSEN <sup>9</sup>
Schweden	66 30	4014	L. BUCH <sup>10</sup>
Sulitelma	67 5	3100	WAHLENBERG <sup>11</sup>
Valli. Schwed.	67 6	4100	
Talpa jegna. Norw.	67 20	3000	
Alten	70 0	3300	L. v. BUCH <sup>12</sup>
Hammerfest	70 38	2502	
Nordcap	71 0	2202	

5. Es würde nicht schwierig seyn, wenn man wollte, die große Zahl der hier mitgetheilten Beobachtungen noch um nicht eben wenige zu vermehren. So wurde unter andern die Schneegrenze gefunden<sup>13</sup>.

1 G. XI. 11.

2 Bericht üb. Mess. S. 58.

3 G. LV. 319, LXI. 373.

4 Bericht. S. 57.

5 Anteckningar i Physik och Geognosie under resor i Sverige och Norrige. Ups. 1819. St. 1. S. 21. St. 2, S. 45.

6 G. XI. 43.

7 a. a. O.

8 Wetenskaps Academiens Handlingar. Stockh. 1814. S. 107. 1818, S. 131.

9 G. XI. 37, XXIV. 319.

10 Ebend.

11 Bericht u. s. w. S. 26; 36; 43.

12 G. XI. 27; 32.

13 Ann. Chim. et Phys. XIV. 1.

Beob. Ort	Breite	Höhe	Beobachter
Purace	2° 17'	14484	v. HUMBOLDT
Paramo de Guanacos	2 40	14280	derselbe
Popocatepetl	18 19	14226	v. SONNENSCHMIDT
Iztaccihuatl	19 10	14130	ALZATE
Neu - Mexico	38 30	9180	EDWIN JAMES <sup>1</sup>
Mont - Perdu	43 0	7881	PARROT <sup>2</sup>
Maladetta Nordseite	42 45	8256	derselbe <sup>3</sup>
— Südseite	— —	9380	derselbe <sup>4</sup>

Es sind indess der Thatsachen genug angegeben, um sich zu überzeugen, wie groß der örtliche Einfluss auf die Höhe der Schneegrenze ist. Selbst die Lage der Höhen und ihre Richtung nach den Weltgegenden hat auf die Schneegrenze einen Einfluss und v. WELDEN<sup>5</sup> meint sogar, sie sey in verschiedenen Jahren verschieden. So fand er sie an der Südseite des Monte Rosa 9500 F. hoch, in Salzburg 8000 F. in Südtirol 8200 F. im Valteline 8500 F. am Simplon 8600 F. in Savoyen 8800 F. hoch.

Auch PARROT<sup>6</sup> fand in den Pyrenäen einen bedeutenden Unterschied zwischen der Nordseite und der Südseite, und setzt die Schneegrenze auf jener schwankend zwischen 7388 und 8000 P.F. auf dieser dagegen zwischen 8000 und 9236 P.F.

Dass sie ferner in nördlichen Gegenden in sehr heißen Jahren wirklich höher hinaufreicke, unterliegt wohl keinem Zweifel, auch nimmt man eine *untere* Schneegrenze an, wo der Schnee sich in einigen Jahren, und eine *obere*, wo er sich beständig erhält.

Dabei ist aber wohl zu berücksichtigen, dass der Schnee durch die steigende Sommerwärme allmählig schmelzt, folglich wird man ihn in den ersten Sommermonaten noch an den Orten finden, wo er später verschwindet. Im Herbste dagegen fällt ebendasselbst am frühesten Schnee, und diese Zeit ist daher zur Bestimmung der Schneegrenze gleichfalls nicht geeignet. PARROT<sup>7</sup> glaubt deswegen der September sey der für

1 v. Humboldt Voyage. T. X. p. 97.

2 Naturwiss. Abh. aus Dorpat. I. 228.

3 Ebend. S. 273.

4 Ebend. S. 297.

5 Der Monte Rosa u. s. w. Wien 1824.

6 Naturwissenschaftl. Abhandl. aus Dorpat. Berl. 1823. I. 316.

7 a. a. O. S. 250.



diese Bestimmung in mittleren Breiten am meisten geeignete Monat, weil der Schnee, welcher sich dann noch vorfindet, der Einwirkung der Sommerhitze während ihrer ganzen Dauer zu trotzen vermöge.

Dafs dieses auch in solchen Höhen geschehen könne, wo die Lufttemperatur oft den Gefrierpunct übersteigt, ist daraus leicht erklärlich, dafs die Sonnenstrahlen von den Schnee- und Eislagen reflectirt werden, die Luft aber vermöge ihrer geringen relativen Wärme auf das Eis keinen bedeutenden Einfluß haben kann.

6. Aus der Uebersicht dieser allerdings schätzbaren Zusammenstellung ergiebt es sich, wie mich dünkt, sehr klar, dafs die Abweichungen von einer festen Regel viel zu groß sind, als dafs sich ein bestimmtes Gesetz darauf gründen liesse. Inzwischen hat HÄLLSTRÖM mit vieler Mühe eine allgemeine Formel aus allen angegebenen Beobachtungen entwickelt, mit Ausnahme derjenigen, welche mit einem Sternchen (\*) bezeichnet sind. Er nennt nämlich die Höhe der Schneegrenze  $A$ , und setzt

$$A = a + b \sin. \text{lat.} + c \sin.^2 \text{lat.}$$

Aus den Beobachtungen findet er mit Anwendung der Methode der kleinsten Quadrate die beständige Größe  $a = 2462,4$  Toisen und die Coëfficienten  $b = 293$  und  $c = -2501,8$ , so dafs sonach

$$A = 2462,4 + 293 \sin. \text{lat.} - 2501,8 \sin.^2 \text{lat.}$$

wird. Den wahrscheinlichen Fehler findet er dann  $= 63,5$ , und hält diese Fehlergrenze noch für zu groß. Wenn man indess nicht selten Differenzen findet, welche mehr als 1000 F. betragen, so scheint die oben aufgestellte Behauptung, dafs ein allgemeines Gesetz auf die bekannten Beobachtungen zu gründen unmöglich sey, völlig gerechtfertigt. HÄLLSTRÖM nimmt zugleich auf örtliche Einflüsse Rücksicht, und meint, dafs unter dieser Bedingung auch die im nördlichen America angestellten Beobachtungen und die auf den Himlaya-Gebirgen mit der Formel vereinbar wären. Nach TOB. MAXER hat man angenommen, die Schneegrenze berühre den Nordpol. GAY-LÜSSAC<sup>1</sup> bemerkt mit Recht, dafs die neuesten Beobachtungen, namentlich von SCORESBY, gezeigt hätten, dafs diese Annahme unzulässig sey, HÄLLSTRÖM aber meint, dafs seine Formel, wonach die Schneegrenze 253,6 Toisen über den Pol erhaben seyn

1 Ann. Ch. Ph. XXVII. 435.

müßte, der Natur noch näher komme. Letzteres ist indels den Beobachtungen durchaus zuwider, denn man kann auch für die günstigste Localität das Einschneiden der Schneegrenze in die Erdoberfläche nicht weiter hinaufrücken, als bis an die Nordspitze von Spitzbergen, also etwa unter den 80sten Grad der nördlichen Breite. HÄLLSTRÖM meint ferner, daß die oben angegebene Formel von TOB. MAYER für die mittlere Temperatur auch zur Bestimmung der Schneegrenze dienen könne; welches auch allerdings der Fall seyn müßte, wenn beide, sowohl die mittlere Temperatur als auch die Höhe der Schneegrenze durch das nämliche Gesetz der Wärmeabnahme bedingt wären. Nimmt man nämlich die Formel

$$y = m - n \sin.^2 \text{ lat.}$$

und bestimmt die Temperatur, bei welcher die Schneegrenze anfängt, und deren Höhe über der Meeresfläche, so wird

$$y' = My = M (m - n \sin.^2 \text{ lat.})$$

vorausgesetzt, daß nach D'AUBUISSON<sup>1</sup> die Wärme für 160 Meter Erhebung um 1° C. abnimmt, und setzt man die mittlere Temperatur unter dem Aequator = 27° C., so macht  $160 \times 27 = 4320$  Met. als die Höhe der Schneegrenze unter dem Aequator. Weil aber die Schneegrenze durch den Einfluß der Berge und Bergebenen 3° C. unter 0° erfordert, so müssen  $3 \times 160 = 480$  Meter, oder in runder Zahl 500 hinzugesetzt werden, wonach also

$$H = 4320 \cos.^2 \text{ lat.} + 500$$

die Höhe der Schneegrenze in Metern giebt. HÄLLSTRÖM benutzt ferner diejenigen Beobachtungen, womit auch D'AUBUISSON seine Formel verglichen hat, und findet für die Höhe der Schneegrenze in Metern:

Beob. Ort	Beobachter	beobachtet	berechnet
Aequator	BOUGUER	4800	4820
Wendekreis	HUMBOLDT	4100	4133
Indien	WEBB	3520	3527
Alpen	SAUSSÛRE	2700	2785
Polarkreis	L. BUCH	1169	1160
70° N. B.	L. BUCH	1060	1005

Allein man sieht bald, daß hier gerade passende Beobachtungen ausgesucht sind, und D'AUBUISSON gesteht selbst zu, daß

<sup>1</sup> S. oben.

wegen örtlicher Einflüsse kein allgemeines Gesetz aufzufinden sey. Nach dieser Formel würde übrigens die Schneegrenze vom Pole ohngefähr eben so weit abstehen, als nach HÄLLSTRÖM's oben angegebener, weil sie die mittlere Temperatur am Pole  $= 0$  annimmt.

Obgleich also hiernach keine allgemeine Construction der Schneegrenze möglich ist, so habe ich doch zur Versinnlichung <sup>Fig.</sup> diejenigen drei durch punctirte Linien angegeben, welche bis-181. her erwähnt sind, nämlich diejenige, welche nach der allgemeinsten Gröfse der Erdwärme in  $70^{\circ}$  N. B. einschneidet, diejenige, welche etwa für den Meridian von Paris gehört, wenn man annimmt, dals sie in  $80^{\circ}$  N. B. einschneidet, und diejenige, welche HÄLLSTRÖM's Formel entspricht.

7. Die auffallendsten Abweichungen von einer regelmässigen Höhe der Schneegrenze bieten die Beobachtungen im Kaukasus und noch weit mehr die auf den Himlaya-Gebirgen dar, und sie eignen sich allerdings zu einer besonderen näheren Erörterung. Dort fanden nämlich ENGELHARDT und PARROT auf dem Kasbeck die Höhe derselben 9884 F., also 1500 bis 1800 F. höher, als sie unter gleichen Breiten in den Alpen und Pyrenäen gefunden wird. Dieses ist allerdings viel; allein wenn man fragt, ob die Höhenbestimmungen in den Pyrenäen auch hinlänglich genau sind, insbesondere aber wenn man sie mit der durch v. WELDEN am Mont Rosa beobachteten Höhe der Schneegrenze von 9500 F. vergleicht, so hört der Unterschied auf sehr beträchtlich zu seyn, und läfst sich aus den Luftströmungen von den ausgedehnten Hochebenen Asiens ohne grofse Schwierigkeit erklären. Weit weniger leicht ist dieses der Fall bei den Abweichungen in den Himlaya-Gebirgen, welche v. HUMBOLDT deswegen zum Gegenstande einer ausführlichen Untersuchung gemacht hat<sup>1</sup>. Das Merkwürdige der Sache findet dieser Gelehrte nicht blofs in der gröfseren Höhe der Schneegrenze überhaupt, sondern hauptsächlich auch darin, *dafs die Nordseite der dortigen Gebirgsmasse ungleich wärmer ist, als die Südseite*. WEBB fand zwischen  $30^{\circ}25'$  und  $31^{\circ}15'$  N. B. im Sommer gute Weiden und lebhafte Vegetation auf der Nordseite des Himlaya in 14004 F. und an der Südseite in 11980 F. Höhe. Die letztere weicht wenig von der Regel ab, denn die

<sup>1</sup> Ann. Chim. et Ph. XIV. 1 ff.



Schneegrenze ist in America unter  $30^{\circ}$  N. B. in 11400 F. Höhe, und da beim Tempel Kedarnath der Schnee in 11250 F. sich bis in den Anfang des Juli erhielt<sup>1</sup>, so kann man die unterste Schneegrenze auf etwa 11700 F. setzen. Nach HAMILTON's Beobachtungen in Kathmandu in  $27^{\circ} 41'$  N. B. ist die mittlere Temperatur in 4536 F. Höhe  $= 16^{\circ},9$ , die der Quellen  $= 17^{\circ},7$ , welches gleichfalls vom Gewöhnlichen nicht abweicht. Es gehören nämlich nach v. HUMBOLDT in Gemäßheit der *bandes isothermes* für  $27^{\circ} 41'$  N. B.  $23^{\circ},3$  mittlere Temperatur. Rechnet man nun für die ersten 1000 Meter Erhebung 170 Meter für einen Grad C., so müßte die Temperatur in Kathmandu  $23^{\circ},3 - 8^{\circ},6 = 14^{\circ},7$  statt  $16^{\circ},9$  seyn, und so glaubt er die  $2^{\circ},2$  Unterschied aus der Wärmestrahlung erklären zu können.

Je näher indess v. HUMBOLDT die Temperatur auf jenen hohen Bergen betrachtete, um so auffallender fand er den Unterschied von der gewöhnlichen Regel. WEBB hielt sich vierzehn Tage auf dem Passe des Niti auf, wohin er sich von Kedarnath aus begeben hatte. Die Höhe desselben, barometrisch nach LA PLACE's Formel gemessen, beträgt 15630 F. In dieser ungeheuern Höhe, worin die Erde unter dem Aequator selbst mit ewigem Schnee bedeckt ist, fand er unter  $31^{\circ}$  N. B. keine Spur desselben, und sogar die 300 F. über den Pafs hervorragenden Spitzen frei davon. An der Nordseite des Passes, 14004 F. hoch, auf den Abhängen von Sutledge, fand er Pappeln und Tamarisken 8 F. hoch, Weideplätze und Kornbau. Zu bewundern ist, wie das Korn dort reift, da nach MOOREHEAD der Sommer erst in der Mitte Juni anfängt und Mitte August's endigt, denn den 28sten Aug. bei  $-1^{\circ},7$  gefror Eis zu 2 Z. dick<sup>2</sup>. Dafs große Gebirgsebenen die Temperatur modificiren, ist bekannt, und im Allgemeinen erhöhen sie dieselbe, wie sich dieses in Huancavelica, Micuipampa, Quito, Caxamarca, Sta. Fe de Bogota und Mexico zeigt, wo es viel milder ist, als in glei-

---

1 Diese Bestimmung scheint mir sehr unsicher. Auf dem Brocken dauert der Schnee in Vertiefungen zuweilen das ganze Jahr hindurch, aber dennoch ist die dortige Höhe weit unter der Schneegrenze. Auch nach PARROT's oben No. 5. mitgetheilten Bemerkung ist der Monat Juli noch zu früh, um über die Schneegrenze mit Sicherheit zu bestimmen.

2 Dafs die außerordentliche Kraft der Sonnenstrahlen auf hohen Bergen dieses schnelle Reifen der Früchte befördere, ist wohl nicht zu bezweifeln. Vergl. unten Theor. Betracht. E. 4. a.

cher Höhe an den Abhängen der Cordilleren. Da aber diese Wirkung in den Anden nicht mehr als  $1^{\circ},5$  bis  $2^{\circ},3$ , hier aber sogleich mehr beträgt, so müssen durchaus besondere Ursachen diese ungewöhnliche Erscheinung herbeiführen. Der Unterschied ist nämlich so bedeutend, daß mindestens gerechnet die Schneegrenze 3300 F. höher liegt, als sie der Regel nach liegen müßte. Im Mittel sollte sie nämlich unter  $30^{\circ}$  N. B. 11500 F. hoch seyn, statt dessen ist sie aber erst bei 15100 F., und im Sommer fand sich sogar in 15630 F. Höhe kein Schnee, vielmehr gehen Viehweiden und Kornbau bis 14000 F. hinauf, und GERARD fand die höchste Pflanze, eine geruchlose Art Salbei erst in 15952 F. Höhe<sup>1</sup>.

Als Ursachen dieser Abweichung von einer sonst so allgemein begründeten Regel nennt v. HUMBOLDT zuerst die durch mehrere Ursachen erzeugte höhere Temperatur der Sommer, indem er annimmt, daß in jenen Gegenden, wo die *isothermischen* Linien nicht ausgezeichnet hoch hinaufgehen, die *isothermischen* dagegen eine merklich größere Höhe erreichen<sup>2</sup>. Ausgemacht ist nämlich, daß die Hitze der Sommer, welche vorzüglich das Reifen der Früchte bedingt, den Graden der Breite keineswegs direct proportional ist. Unter andern hat Moscov gleich heiße Sommer als manche Gegenden am Ufer der Loire, ohngeachtet eines Breitenunterschiedes von 11 Graden, und Ungarn verdankt die Güte seiner Weine hauptsächlich der großen Sommerhitze ohngeachtet seiner oft und in der Regel sehr kalten Winter. Allein die Ursachen, welche die Wärme der Sommer bedingen, scheinen mir auf diejenigen Oerter nicht anwendbar zu seyn, welche in so großen Höhen über der Meeresfläche liegen, wo doch im Winter eine bedeutende Menge Schnee fällt, und zu ewigen Gletschern verhärtet wird, von denen die zur Erzeugung einer hohen Sommerwärme erforderlichen Sonnenstrahlen zurückgeworfen und dadurch unwirksam werden, deren Nähe dann die Wärme zugleich bedeutend herabdrückt. Die ungeheuren Eislagen auf den höchsten Spitzen der Himlaya-Gebirge sind aber zu bekannt, als daß sie unberücksichtigt bleiben dürften. Einen zweiten Grund findet v. HUMBOLDT in der Masse und Gruppierung der Berge. Große Pla-

---

<sup>1</sup> Brewster's Journ. I, 45.

<sup>2</sup> Vergl. *Temperatur*.

teau's sollen nämlich zwar bei Nacht mehr Wärme durch freie Strahlung verlieren, dafür aber bei Tage mehr durch Entbindung erhalten. Inzwischen sollte man glauben, daß diese beiden entgegengesetzten Wirkungen sich einander ausgleichen müßten, ja wenn kein bestimmter Grund vorhanden ist, der letzteren ein Uebergewicht beizulegen, so könnte man nicht mit Unrecht hieraus auch das Gegentheil folgern. Drittens sollen auch die Wolkenschichten, welche zwischen der Erde und der Schneegrenze liegen, und durch Verschluckung des Lichtes viele Wärme anziehen, einen Einfluß haben. v. HUMBOLDT beruft sich hierbei auf D'AUBUISSON<sup>1</sup>, welcher aber an dieser Stelle einen solchen Satz nicht eigentlich aufstellt, und setzt dann hinzu, daß eine dicke Wolkenschicht an den Cordilleren in 1000 bis 2000 Metern Höhe eine größere Kälte der höheren Regionen dadurch erzeugt, daß sie die Wärmestrahlung der Erde aufhält. Soll aber dieses Argument Gültigkeit haben, so muß zuvörderst erst dargethan werden, daß größere, ausgedehntere und längere Zeit sich erhaltende Wolkenschichten die unteren Regionen der Cordilleren begrenzen, als das Himlaya-Gebirge. v. HUMBOLDT ist allerdings am ersten im Stande, diese Frage zu beantworten, indess finde ich nicht, daß er in seinen Beschreibungen diesen Gegenstand vorzüglich hervorhebt, vielmehr redet er viel von der Klarheit des dortigen Himmels, und da es unter andern bekanntlich in Lima gar nicht regnet, so ist ein bedeckter Himmel dort nicht vorauszusetzen; die periodischen Regen aber sind in Asien eben so stark als in America, wie namentlich die ungeheuern Gangesswellen beweisen. Wollte man ferner annehmen, daß der Wasserdampf der von dem Meere herkommenden Luftschichten an den asiatischen Gebirgen stärker niedergeschlagen würde, als an den americanischen, um hierdurch stärkere Wolken zu erzeugen, so würde dieses eben eine niedrigere Temperatur der asiatischen höheren Luftschichten anzeigen, als der americanischen, alle übrigen Bedingungen gleichgesetzt, wovon aber gerade das Gegentheil statt findet. Man sieht hiernach wohl ein, daß die erforderlichen Thatsachen fehlen, um dieses Argument genau zu würdigen, daß es aber aus vielen Gründen nicht hinreicht, das vorliegende Phänomen genügend zu erklären. Ein vierter Grund

---

1 *Traité de Géog.* I. 435.



welchen v. HUMBOLDT gleichfalls erwähnt, daß nämlich horizontale Luftströmungen sowohl Kälte als Wärme herbeiführen, soll wohl nur im Allgemeinen die Unterschiede der Temperaturen an verschiedenen Orten zu erklären dienen. Zur Erklärung der abnormen Erscheinungen am Himlaya-Gebirge führt er aber zwei bestimmte Ursachen an, nämlich erstlich die große Hitze Asiens, und zweitens die Wärmestrahlungen einer überaus großen Ebene (der Hochebene zwischen dem Himlaya und Altai) woran die Berge gelehnt sind.

Was das erste Argument betrifft, so scheint mir die höhere Temperatur Asiens keineswegs völlig entschieden, wenigstens Fig. haben v. HUMBOLDT's isothermische Linien unter 30° N. B. 180. und 80 Grad östlicher Länge von Paris, wohin jene Gegenden fallen, keine bedeutende Convexität, obgleich sie höher heraufgehen, als in America. Gesetzt aber Asien hätte hier und überall eine größere Wärme, so müßten zuvor die *Ursachen* hiervon beigebracht werden, denn das ist ja eben die zu erklärende Aufgabe. Das zweite Argument ist dagegen allerdings gewichtiger. Man darf es nämlich als ausgemacht ansehen, daß zwischen den beiden genannten großen Gebirgsmassen eine ungeheure Hochebene liegt<sup>1</sup>, deren Höhe zwar nicht bestimmt ist, die wir aber nach manchen Wahrscheinlichkeitsgründen für sehr bedeutend halten müssen. Dabei ist aber vorher die Frage zu beantworten, auf welche Weise eine solche erwärmend auf die angrenzenden Berge wirkt. v. HUMBOLDT sagt durch Wärmestrahlung. Bekanntlich versteht man unter der Wärmestrahlung des Erdbodens das Ausströmen der Wärme gegen den heiteren Himmel, und diese soll nicht vorhanden seyn, wenn Wolken denselben bedecken. Hier müßte also eine solche Strahlung gegen einen dunklen Körper, die hohen Himlaya-Gebirge, statt finden, welches an sich mit jener Bedingung der Heiterkeit des Himmels im Widerspruche steht. Nimmt man hinzu, daß man wegen der Krümmung der Erde die Himlaya-Gebirge auf jenen Hochebenen gar nicht sieht, so müßte zur Erklärung der genannten Erscheinung eine Wärmestrahlung angenommen werden, deren Richtung anfangs mit der Oberfläche der Erde parallel wäre, und zu deren Annahme kein denkbarer Grund vorhanden ist. Wollen wir uns also nicht durch das beliebte Wort:

---

1 S. unten VII. C. 6.

*Wärmestrahlung*, täuschen lassen, so muß ein anderer, mit anderweitigen Naturgesetzen harmonirender Grund gesucht werden, und dieser scheint mir darin zu liegen, daß über der ausgedehnten, noch obendrein wüsten, Hochebene Asiens durch die Einwirkung der Sonne mehr Wärme entbunden wird, welche die Temperatur der darüber ruhenden Luftschicht erhöht, und dadurch bewirkt, daß die nördlichen Winde eine wärmere Luft herzuführen, mithin ungleich weniger abkühlen, als sonst der Fall zu seyn pflegt, und dieses ist auch eigentlich dasjenige, was v. HUMBOLDT unter seinem Ausdrucke verstanden wissen will. Dabei ist es indess merkwürdig, daß über jenen Wüsten eine so schneidend kalte Temperatur herrscht, daß zuweilen während der Nacht die Pferde der Caravanen sterben, und daß insbesondere im Winter die Kälte ganz unerträglich ist. Obgleich dieses richtig ist, so muß doch auf der andern Seite zugleich erwogen werden, daß bei Tage in den Strahlen der Sonne die Hitze erweislich einen sehr hohen Grad erreicht, wodurch warme Luftschichten in die Höhe steigen, und durch Strömungen, deren Richtung hauptsächlich von Norden nach Süden geht, den Himlaya - Gebirgen zufließen, weswegen gerade die Nordseite die höchste Temperatur hat<sup>1</sup>.

Hierdurch wird anscheinend die Beobachtung genügend erklärt, bei genauerer Prüfung zeigt sich aber, daß bei weitem nicht alle Schwierigkeiten beseitigt sind. Um nur einige derselben namhaft zu machen, möge Folgendes dienen. Es läßt sich zuerst fragen, warum nicht über minder hohen Ebenen gleichfalls eine größere Menge Wärme entbunden wird, und die von da aufsteigenden warmen Luftschichten nicht eine gleiche Wirkung hervorbringen. Die Ebenen des östlichen Theils von Südamerica, die Gegenden um den Orinoco und Amazonasfluß sind gleichfalls von ungeheurer Ausdehnung und der brennenden Sonnenhitze ausgesetzt, warum bringen die von ihnen aufsteigenden warmen Luftschichten, welche ohnehin durch die re-

---

1 Es erklärt sich aus aërostatischen Gesetzen und aus der schlechten Wärmeleitung der Luft sehr leicht, daß bei nächtlicher Erkaltung des Bodens nur die zunächst damit in Berührung stehenden Luftschichten gleichfalls abgekühlt werden, ohne daß die höheren erwärmten herabsinken. Die Richtung der Luftströmungen kommt dabei gleichfalls in Betrachtung. Ueber die Ursachen des Erkaltens bei Nacht s. *Temperatur*.

gelmäßige östliche Luftströmung fortgeführt werden könnten, auf die nächsten Hochgebirge nicht eine gleiche Wirkung hervor? Noch mehr aber: Spanien ist nur durch einen schmalen Meeresstrich von den ungeheuern africanischen Sandebenen getrennt, warum liegt auf dessen Hochgebirgen die Schneegrenze nicht ungewöhnlich hoch? ja was noch auffallender erscheinen muß, warum liegt sie niedriger, als im Kaukasus. Doch nicht bloß der Zweifler, sondern jeder eifrige Forscher muß noch auf eine Menge Dunkelheiten ganz anderer Art stoßen, welche sämmtlich dazu auffordern, dieses schwierige Problem der Physik der Erde einer genauen Erörterung zu würdigen, und seine Erklärung auf wohlbegründete Theorie und Erfahrung zu bauen.

### c. Kälte der Polargegenden.

Die ausnehmend hohe Kälte der Polargegenden ist oben nachgewiesen, und da aus den nachfolgenden theoretischen Betrachtungen hervorgehen wird, daß die Wärme der Erde überhaupt eine Folge ihrer ursprünglichen Wärme und des Einflusses der Sonnenstrahlen ist, so fragt sich allerdings, wie jene hohe Kälte hiermit in Einklang zu bringen sey. War die Erde ursprünglich heiß, so mußte ihre Temperatur unter den Polen derjenigen unter dem Aequator gleich seyn, und man muß daher annehmen, daß die dort vorhandene Wärme entweder durch noch unbekannte Ursachen gebunden wurde, oder sich in den Raum zerstreute, oder endlich nach den tropischen Gegenden hingezogen wurde. Da diese Untersuchung übrigens geradezu in das Gebiet der Hypothesen führt, und obendrein von der noch nicht fest begründeten Voraussetzung einer ursprünglich hohen Temperatur der Erde ausgeht, so kann sie hier nicht füglich weiter verfolgt werden.

Leichter scheint es auf den ersten Blick, das Fortdauern der einmal vorhandenen großen Kälte der Polargegenden zu erklären, wenn man annimmt, daß die Wärme der Erdoberfläche und der sie unmittelbar berührenden Luftschicht eine Folge der auffallenden Sonnenstrahlen sey, deren Wirkung man dem Quadrate des Cosinus der Breite proportional setzt. Einige haben zwar die Wärme, welche in sehr hohen Breiten durch den Einfluß der Sonnenstrahlen insbesondere bei der langen Dauer der Tage erzeugt wird, sehr hoch angeschlagen, und sich dabei auf einige unzweideutige Erfahrungen berufen; insofern



aber die geringere Intensität der durch dieses Mittel erregten Wärme im Allgemeinen nicht füglich bezweifelt werden kann, es sich daher zunächst nur um die Stärke der Wärmeentbindung durch die Sonnenstrahlen handelt, in Beziehung hierauf aber Theorie und Erfahrung im Artikel *Wärme* vollständiger entwickelt werden muß, so ist am besten, hierauf zu verweisen. So viel wird indess auch ohne dieses leicht klar, daß der lange Winter und der damit gänzlich fehlende Einfluß der Sonnenstrahlen die Bildung einer bedeutenden Menge von Eis bewirken muß, dessen Menge, je größer sie wird, nicht bloß den nachherigen Einfluß der Sonnenstrahlen aus bekannten Gründen zu schwächen, sondern auch mannigfache Bedingungen herbeizuführen vermag, durch welche der daselbst herrschende Grad der Kälte allmählig sehr gesteigert werden konnte, bis der gegenwärtige bleibende Zustand herbeigeführt war.

### E. Theoretische Betrachtungen.

Diejenigen Fragen, welche der Theorie der Erdtemperatur zu beantworten vorliegen, sind erstlich: woher hat die Erde ihre Wärme ursprünglich erhalten, und zweitens welche Ursachen bedingten früher und bedingen noch jetzt ihren thermometrischen Zustand. Obgleich diese Aufgabe im höchsten Grade interessant ist, und ihre Untersuchung in einer physikalischen Abhandlung über die Erde durchaus nicht fehlen darf, so ist es doch unmöglich, sie hier im ganzen Umfange zu behandeln. Hierzu fehlen nämlich theils eine Menge Thatsachen, welche erst unter dem Artikel *Temperatur* ausführlich mitgeteilt werden können, theils verschiedene theoretische Bestimmungen aus der Wärmelehre. Diesemnach können hier nur einige allgemeine Sätze beigebracht werden.

1. Die Frage, woher die Erde ursprünglich ihre Wärme erhalten habe, liegt ganz im Dunkeln, und dieses muß um so mehr der Fall seyn, als<sup>1</sup> wir die Temperatur des Erdkernes nicht mit Gewißheit kennen. Insofern es aber wahrscheinlich ist, daß im Innern der Erde Glühhitze herrscht, hat FOURIER'S Hypothese am meisten für sich, wenn er annimmt, daß die Erdmasse ursprünglich im Zustande dieser Glühhitze in den tief

---

1 Vergl. oben A.

kalten Weltraum geschleudert wurde, und hier allmählig bis zu ihrer jetzigen Temperatur erkaltete. Woher dieselbe aber gekommen sey, und aus welcher Quelle sie diese ihre eigenthümliche Wärme genommen habe, kann aus sicheren Thatsachen nicht beantwortet werden, und bloße Hypothesen hierüber gehören nicht hierher. Das Einzige, was als analoge Erscheinung angeführt werden kann, ist dieses, daß die noch jetzt muthmaßlich aus dem Weltraume auf der Erde anlangenden meteorischen Massen im Zustande der stärksten Glühhitze und der Schmelzung durch Feuer, wenn nicht gar einer Art von Dampfform, in der Atmosphäre der Erde anlangen. Will man also mit einigen Physikern annehmen, daß die ganze Erde aus einer Menge solcher Massen zusammengesetzt sey<sup>1</sup>, so wären mindestens diese beiden Phänomene mit einander in Harmonie. Ob endlich der Raum, worin sich die Erde befindet, ein absolut kalter sey, oder wie FOURIER annimmt, eine gewisse Wärme besitze, bleibt vorläufig hypothetisch.

2. Es folgt aus den oben mitgetheilten Thatsachen, daß die Temperatur der äußeren Erdrinde in etwa 50 bis 60 T. unter der Oberfläche eine constante Größe ist, die sich in meßbaren Zeiträumen nicht ändert. Durch diese hindurch nimmt die Erde weder Wärme von Außen an, noch dringt solche von Innen heraus, nämlich in der Art, daß die Wärme der Erde im Ganzen dadurch eine Veränderung erlitte. In den nächsten Schichten über dieser Grenze hören die jährlichen Veränderungen der Temperatur gleichfalls auf, es herrscht daselbst eine gewisse mittlere, durch Jahrhunderte und Jahrtausende allmählig bestimmte, welche der jetzigen mittleren der Oberfläche nahe gleich ist. Wir können beide hier unberücksichtigt lassen, da die Ursachen sich von selbst ergeben, wodurch diese Schichten allmählig zu diesem Temperaturzustande gelangten.

3. Sonach kommt also zunächst nur die Temperatur der Erdoberfläche und der Atmosphäre in Betrachtung, mit beiläufiger Berücksichtigung der täglichen und jährlichen Veränderungen derselben. Man ist von jeher darüber einig gewesen, diese vom Einflusse der Sonnenstrahlen abzuleiten, und setzte die Größe ihrer Wirkung der Menge der auffallenden Strahlen und der Richtung derselben proportional, mit Rücksicht auf die ver-

---

1 S. Geologie.

schiedenen, die individuellen Ortstemperaturen bedingenden Ursachen. Ohne hier zu untersuchen, auf welche Weise die Sonnenstrahlen Wärme zu erzeugen vermögen<sup>1</sup>, entscheiden die Beobachtungen ganz bestimmt für die Richtigkeit dieser Voraussetzung. Keiner hat indess in den neuesten Zeiten diesen Gegenstand ausführlicher und gründlicher behandelt, als FOURIER. Nach diesem<sup>2</sup> giebt es drei Ursachen der äußeren Erdtemperatur, erstlich die Erwärmung durch die Sonnenstrahlen, zweitens die im Weltraume noch vorhandene Wärme und drittens der Rest der ursprünglichen Erdwärme. Untersucht man diese einzeln, so läßt sich im Wesentlichen Folgendes darüber sagen.

a. Rücksichtlich der Wärmeregung durch die Sonne nimmt man seit den gehaltreichen Untersuchungen, welche WELLS über die Erscheinungen des Thauens angestellt hat, fast ganz allgemein an, daß die Sonnenstrahlen bei Tage von der Erdoberfläche absorbirt und in Wärme umgewandelt werden, letztere aber, deren Menge hiernach stets zunehmen müßte, sich bei Nacht durch Strahlung gegen den heiteren Himmel wieder verliere<sup>4</sup>. Gegen diese Hypothese habe ich schon früher<sup>3</sup> aus verschiedenen Gründen einige Zweifel erhoben, welche ich an geeigneten Orte mittheilen werde. Hier möge nur die einzige Bedenklichkeit erwähnt werden, daß dieselbe gänzlich unstatthaft ist, sobald man die Newton'sche Vorstellung vom Lichte verläßt, und zur Undulationstheorie übergeht, welches Argument gegenwärtig um so gewichtiger ist, je zahlreicher die Menge der Anhänger wird, welche die letztere in den neuesten Zeiten erhalten hat.

1 Vergl. *Wärme; Erregung derselben durch die Sonnenstrahlen*.

2 *Théorie analytique de la Chaleur*. Par. 1822. 4. Discours prélim. Ann. Ch. et Ph. XXVII. 136.

3 Vergl. *Thau*.

4 Da der Gegenstand hier nicht in seinem ganzen Umfange zur Untersuchung kommen kann, so beziehe ich mich nur auf FOURIER *Théorie de la Chal.* p. IV. wo es heißt ... et pénétrant dans la masse du globe, ils en élèveraient de plus en plus la température moyenne, si cette chaleur ajoutée n'était pas exactement compensée par celle, qui s'échappe en rayons de tous les points de la superficie, et se répand dans les cieux.

5 Im Prorektorats-Programme: *Sacra natalitia die XXII. Nov. celeb. renunt.* G. W. Muncke. Heidelb. 1819. 4.



Abgesehen von dieser Aetiologie der Erscheinung ist die Sache an sich wohl unbezweifelt richtig, nämlich daß die Erwärmung der Erdoberfläche im Allgemeinen nebst dem Wechsel der täglichen und jährlichen Temperaturen an den verschiedenen Orten aus der Wirkung der Sonnenstrahlen füglich erklärt werden kann<sup>1</sup>. FOURIER setzt dann noch hinzu, daß der Einfluß derselben mit der Tiefe der Erdkruste mehr und mehr abnimmt, und bei etwa 30 Metern völlig verschwindet. Die verschiedenen Einflüsse in Verbindung mit der genannten Hauptursache der Wärmeerzeugung gleichen sich indess aus, um die mittlere Temperatur der Oerter zu erzeugen. Ferner ist die Tiefe, bis zu welcher die durch äußere Ursachen bedingten Veränderungen der Temperatur dringen, den Quadratwurzeln der Zeit proportional, welche bei geringerer Tiefe erfordert wird, sie wahrnehmbar zu machen, weswegen die Tiefe, bis zu welcher die täglichen Veränderungen bemerkt werden, 19 mal geringer ist, als welche den jährlichen zugehört<sup>2</sup>. Man darf annehmen, daß ein Achttheil des Jahres, nachdem die Oberfläche der Erde ihre mittlere Temperatur erreicht hat, die Erdrinde wärmer wird, dieses sechs Monate fort dauert, und hierauf Abnahme erfolgt. FOURIER will ferner aus Versuchen mit Eisen gefunden haben, daß, wenn die Erdrinde metallisch wäre, die durch die Veränderung der Jahreszeiten erzeugte Wärme in Paris hinreichen würde, um bei der Basis von einem Quadratmeter einen Eiscylinder von dieser Grundfläche und 3,1 Meter Höhe zu schmelzen. Die mehr nach unten erregte Wärme der Erdrinde selbst würde aber ein weit geringeres Resultat geben, indem die Wärmeerzeugung nach seinen Untersuchungen der Quadratwurzel aus dem Producte der Wärmecapacität in das Volumen und das Durchleitungsvermögen proportional ist.

b. FOURIER nimmt eine Wärme des Raumes an, worin sich die Erde bewegt. Sie soll derjenigen gleichen, welche ein Thermometer zeigen würde, wenn die Sonne und alle Planeten weg-

---

1 D'AUBUISSON Traité de Géogn. I. 424.

2 Es kommt hierbei sicher auf die Beschaffenheit des Bodens an. Nach meinen oben erwähnten Versuchen mit Thermometern, welche in schwere, unten thonige, Gartenerde eingesenkt sind, reichen die täglichen Veränderungen nicht bis auf 3 Par. Fufs, und so lassen sich für die jährlichen höchstens 50 bis 60 F. oder etwa 20 Meter rechnen.

genommen würden. Diese Wärmequelle scheint ihm nothwendig, weil sonst, wenn die Erde sich in einem absolut kalten Raume befände, die Kälte an den Polen ungeheuer, und die Zunahme derselben vom Aequator an viel stärker seyn würde, auch die Nacht eine völlige Erstarrung herbeiführen müßte, wenn alle Wärme von den Sonnenstrahlen herrührte. Diese Temperatur des Raumes soll seinen Berechnungen nach derjenigen gleichen, welche an den Polen herrscht, und aus den Strahlungen aller Himmelskörper und der im Raume vorhandenen Materie entstehen, deswegen auch nicht überall gleich seyn, wohl aber in unserm Planetenraume, und diesernach an den Polen aller Planeten dieselbe.

Die große Autorität, welche FOURIER durch seine Arbeiten über die Wärmelehre gerade in diesem Zweige der Physik erlangt hat, erfordert die Mittheilung seiner Ansichten. Läßt man sich indess durch jenes, anderweitig wohlbegründete, Ansehen nicht blenden, so ergiebt sich bald, daß der ganze dargelegte Satz mit anerkannten Wahrheiten im Widerspruche steht. Hierhin rechne ich weniger die durch GAY-LÜSSAC<sup>1</sup> aus seinen bekannten Versuchen abstrahirte Folgerung, wonach im Torricelli'schen Vacuo gar keine Wärme vorhanden seyn soll, um so viel weniger also in der weit vollkommenern und von aller wägbaren Materie ungleich weiter getrennten Leere des planetarischen Raumes existiren könnte, als vielmehr die Gründe, worauf der Beweis einer solchen Wärme des Raumes gegründet wird. Wenn man nämlich berücksichtigt, daß die Zeiträume, während welcher die Sonnenstrahlen auf die Pole fallen, der Summe der Tageslängen unter dem Aequator gleich ist, daß unzählige Luftströmungen die Atmosphäre stets durch einander mischen, und nach FOURIER selbst die erhitzten Luftschichten unter dem Aequator stets aufsteigen, um oberhalb nach den Polen hin wieder abzufließen, daß endlich auch die Meeresströmungen eine Menge von dem unter dem Aequator erwärmten Wasser den Polen zuführen müssen, so scheint nach allen diesen Gründen vielmehr die hohe Kälte der Pole einer genügenden Erklärung zu bedürfen. Daß aber die Temperatur an den Polen einem Wechsel des Sommers und Winters unterliege, mithin keine constante Größe sey, außerdem aber von der auf

---

<sup>1</sup> Ann. Ch. et Ph. XIII. 304.

den höchsten Bergspitzen herrschenden schwerlich bedeutend sich unterscheide, und somit die an der äußersten Grenze der Atmosphäre herrschende (wahrscheinlich absolute) Kälte keineswegs erreiche, wird nicht leicht jemand bezweifeln. Prüft man aber vollends das zweite Argument, nämlich daß die Nacht eine völlige Erstarrung herbeiführen müßte, wenn die Sonnenstrahlen alleinige Ursache der Wärme wären, so muß es in der That auffallen, wie FOURIER dieses aufstellen konnte, welcher mit so ausgezeichnete Gewandtheit im analytischen Calcüle die Gesetze der Erkaltungszeiten erhitzter Körper in der Luft und im leeren Raume bestimmt hat. Aus der angegebenen Behauptung würde aber folgen, daß eine glühend gemachte erdene Kugel, in ein völlig verfinstertes Zimmer gebracht, plötzlich auf die Temperatur der Umgebung herabsinken müßte, was doch eben so sehr den gemeinsten Erfahrungen, als den tiefgelehrten theoretischen Betrachtungen FOURIER's widerstreitet.

Zu diesen unwiderleglichen Argumenten lassen sich noch Kleinigkeiten hinzufügen, welche indess insgesamt gegen die aufgestellte Behauptung entscheiden. Gleiche nämlich die Temperatur des Raumes derjenigen, welche an den Polen der Erde statt findet, so ist hierdurch nicht bestimmt, ob der mittleren oder der tiefsten derselben. Das erstere ist fast undenkbar, und würde kein Aufsteigen der Lufttheilchen von der durch dauernden Einfluß der Sonnenstrahlen mindestens etwas erwärmten Oberfläche an den Polen gestatten, überhaupt aber, eben wie das zweite, keine Abnahme der Temperatur bei größerer Erhebung über die Erdoberfläche, daselbst zulassen. Daß ferner die Temperatur aller Planeten an den Polen gleich seyn soll, ist mindestens eine sehr gewagte Hypothese, welche mit den großen Massen Polareises, die man auf dem Mars beobachtet und regelmäßig verschwinden gesehen haben will, desgleichen mit der Lage der Axe des Jupiters gegen die Sonnenbahn, kurz mit der wahrscheinlichen physischen Beschaffenheit der Planeten keineswegs übereinstimmt. Die Strahlungen der Planeten in den Himmelsraum endlich, und vollends einer noch ganz unerwiesenen Materie im planetarischen Raume, sind mindestens im höchsten Grade problematisch.

c. Die dritte Ursache der Erdtemperatur findet FOURIER in dem noch vorhandenen Ueberreste der ursprünglichen Erdwärme oder überhaupt in ihrer fortdauernden eigenthümlichen Wärme.



Dieses kann auf zweierlei Weise verstanden werden. Zuerst läßt sich annehmen, daß die ursprünglich glühende Erdmasse auf ihrer Oberfläche bis zu ihrer gegenwärtigen mittleren Temperatur erkaltet sey, und in dem hiernach allmählig erhaltenen Zustande unverändert bleibe, indem durch die Sonne stets neue Wärme herbeigeführt wird, durch Strahlung eine proportionale Menge verloren geht, so daß selbst in langen Perioden keine Veränderung wahrnehmbar wird. So ist ohne Zweifel die Ansicht FOURIER's, welche er mit andern Physikern theilt, und auf diese führen auch die gesammten hierher gehörigen Phänomene, welcher Vorstellung von der individuellen Wirkungsart der Sonnenstrahlen man auch huldigen mag. Einen hauptsächlichen Beweis hierfür liefert namentlich die seit langen Perioden gleich gebliebene mittlere Temperatur der Erdoberfläche<sup>1</sup>. Man könnte indess zweitens annehmen, daß von der großen Hitze des Erdkernes fortwährend ein Theil auf die Oberfläche dränge, und die Temperatur derselben in einem anscheinend gleichbleibenden mittleren Zustande erhielte. Die hiernach auf die Erdoberfläche dringende Wärme müßte sich dann entweder daselbst anhäufen, oder gleichfalls in den Himmelsraum zerstreuen. Hiergegen läßt sich kein Argument aus der Unveränderlichkeit der mittleren Erdtemperatur hernehmen, weil es gerade in dem Satze selbst liegen würde, daß der größere, durch Strahlung erzeugte, Wärmeverlust durch diesen Zufluß von Innen einen Ersatz erhielte. Man kann ferner aus dem Resultate der Berechnungen LA PLACE's, daß die mittlere Wärme der Erde seit Hipparch's Zeiten wegen der unveränderten Länge der Tage weder abgenommen noch zugenommen habe, einen Gegenbeweis hiergegen ableiten, weil der wirkliche Wärmeverlust so langsam und in meßbaren Zeiträumen so unbedeutend anzunehmen wäre, daß historisch bekannte Zeitintervalle noch keine Messung zulassen könnten. FOURIER scheint übrigens, indem er mit BUFFON ein allmähliges Erkalten des Erdballes anzunehmen geneigt ist, dieser letzteren Ansicht gleichfalls zu huldigen. Inzwischen gehört dieses auf allen Fall in das Gebiet des Hypothetischen, und hängt mit den Vorstellungen zusammen, welche man sich von dem eigentlichen Wesen der Erdtempe-

---

<sup>1</sup> GAY-LÜSSAC in Ann. Ch. Ph. XXVII. 407 ff. Vergl. Temperatur.

ratur macht. Der Erfahrung nach dringt indess keine Wärme aus dem Inneren des Erdballes auf die Oberfläche desselben, weil die in einer stabilen Temperatur befindliche Kruste sie nicht durchläßt. Hiervon könnten bloß einige vulcanische Erscheinungen eine Ausnahme machen, und stimmt diese Ansicht im Allgemeinen weit besser mit LA PLACE's Behauptung überein, als jene unbegründete Hypothese einer unmerklichen Erkaltung.

4. Bei weitem die schwierigste Untersuchung von allen, und nur deswegen vielleicht als minder schwierig betrachtet, weil die Thatsache selbst so allgemein bekannt ist, betrifft die Ursachen, weswegen die Temperatur mit den Höhen so schnell abnimmt. Die Ursachen, welche überhaupt Wärme in höheren Regionen der Luft erzeugen, sind bekannt, und namentlich durch v. HUMBOLDT<sup>1</sup> angegeben. Sie sind 1. die allerdings statt findende, wenn gleich geringe, Absorption der Lichtstrahlen, 2. aufsteigende warme Luftschichten, welche durch starke Erhitzung über der Erdoberfläche specifisch leichter, und dadurch zum Aufsteigen geeignet werden, 3. Wärmeleitung, wenn diese anders nach RUMFORD's Versuchen statt finden kann, und 4. die Strahlung oder die Erhebung der strahlenden Wärme. Hieraus läßt sich allerdings das Vorhandenseyn der Wärme in den höheren Luftregionen, minder leicht aber ihre geringere Intensität erklären, und die so schnelle Abnahme derselben bleibt doch allezeit räthselhaft. Man leitet nämlich die niedere Temperatur in größeren Höhen aus zwei Ursachen ab. Zuerst ist die Luft in den oberen Regionen dünner und durchsichtiger, die Sonnenstrahlen erregen in ihr daher nicht so viele Wärme, als in der unteren, insbesondere aber entgeht ihr diejenige Wärme, welche auf der Erdoberfläche durch das Sonnenlicht erzeugt, und den berührenden Luftschichten durch Strahlung mitgetheilt wird. Diese Ursache ist so außerordentlich wirksam, daß D'AUBUISSON<sup>2</sup> versichert, Wolken beobachtet zu haben, in welchen die auffallenden Sonnenstrahlen eine große und durch Strahlung nach Außen wahrnehmbare Menge Wärme entwickelten. Eine zweite Ursache der mit den Erhebungen über die Oberfläche der Erde zunehmenden Kälte liegt darin, daß die

---

<sup>1</sup> Abhandl. der Berlin. Akad. d. Wiss. auf das J. 1807. Im Auszuge bei G. XXIV. 1 ff.

<sup>2</sup> Traité de Géognos. I. 435.

erwärmten, und dadurch specifisch leichter werdenden Lufttheilchen empor steigen, dabei aber zugleich durch ihre Expansion so viele Wärme binden, als bei ihrer Verdichtung frei wird<sup>1</sup>. Dieser letztere Grund in seinem ganzen Umfange genommen besagt Folgendes. Bei dem unaufhörlichen Auf- und Nieder-Steigen der Luftmassen findet gleichmäfsig Verdünnung und Verdichtung derselben statt. Indem aber durch erstere Wärme gebunden, durch letztere aber entbunden wird, so werden die aufsteigenden Lufttheilchen durch Expansion so viel kälter, die herabsinkenden durch Compression so viel wärmer, um die Differenz der Temperatur in gröfseren und geringeren Erhebungen über die Meeresfläche stets gleichbleibend zu erhalten. Eine nähere Prüfung dieses theoretischen Satzes wird ergeben, in wie weit derselbe mit der Erfahrung übereinstimmt.

Man kann nicht in Abrede stellen, dafs diese beiden zusammenwirkenden Ursachen das vorliegende Phänomen eben so vollständig als deutlich zu erklären scheinen. Indefs will ich beide einer genauen Prüfung unterwerfen, und dann angeben, zu welchem Resultate diese führt, wobei ich mich in Voraus auf diejenigen Untersuchungen beziehe, welche in der Folge unter den Artikeln *Klima*, *Temperatur* und *Wärme* angestellt werden sollen.

a. Wenn die Erfahrung uns berechtigt, die Wärme der Erdoberfläche von der Einwirkung der Sonnenstrahlen abzuleiten, und wir die Ergebnisse der Versuche berücksichtigen, wodurch man den auferordentlichen Einflufs der Dunkelheit und Dichtigkeit der durch die Sonnenstrahlen getroffenen Körper auf die in ihnen erzeugte Wärme aufgefunden hat, so darf man keinen Augenblick anstehen, die Wärmeproduction durch dieses Mittel in der höchst durchsichtigen Atmosphäre der höheren Gegenden für verschwindend klein zu halten, oder auch mit d'ARBUISSEAU = 0 zu setzen, wenigstens wenn von ausgezeichnet hohen Bergspitzen die Rede ist. Die grofse Kälte in den oberen Luftschichten scheint somit aus der Abwesenheit eines wärmegebenden Mittels leicht erklärlich. Bezieht sich indefs die Untersuchung auf die Kälte der Berge, so stellt sich die Sache

---

<sup>1</sup> Unter vielen Autoritäten erwähne ich nur d'ARBUISSEAU *p. a. o.* FOURIER *Traité anal. de la Chaleur*, p. VI. LA PLACE *Méc. Cé.* V. 87 ff.



ganz anders dar. Auf den Bergen nämlich ist die Luft außerordentlich durchsichtig, die Sonnenstrahlen kommen also ungeschwächt auf dem Boden an, und erzeugen eine weit größere Wärme, als in niedrigeren Gegenden. Zum Beweise mögen außer den vielen Angaben der auf hohen Bergen empfundenen, gleichsam stechenden, Hitze der Sonnenstrahlen nur die Versuche dienen, welche SABINE auf Jamaica anstellte<sup>1</sup>. Ein geschwärztes Thermometer stieg durch den Einfluß der Sonnenstrahlen im Spiegel des Meeres im Mittel  $36^{\circ},5$  F. über die Wärme der umgebenden Luft, in einer Höhe von 4080 engl. F. aber  $59^{\circ}$ , so daß also die absolute Differenz  $22^{\circ},5$  F. =  $12^{\circ},5$  C. betrug. Der Unterschied der Temperaturen beider Stationen war  $13^{\circ}$  F. Werden diese abgerechnet, so beträgt dennoch die relative Differenz der Wärmeerzeugung in jener Höhe über die untere noch  $9^{\circ}$  F. oder  $5^{\circ}$  C., wenn man auf den Bergen das Resultat eines einzigen Tages, an der unteren Station aber das Maximum aus 6 Tagen nimmt. Hiergegen muß man rechnen, daß das obere Thermometer bei Nacht mehr Wärme verlor, als das untere, wie SABINE meint, durch Strahlung. Das obere, dem freien Himmel ausgesetzte Thermometer mit einer geschwärzten Kugel fiel nämlich in einer Nacht um  $18^{\circ}$  F. mehr, als ein im Schatten befindliches und gegen Strahlung gesichertes, zwei solche verglichene Thermometer an der unteren Station differirten aber nur um  $9^{\circ}$  F. im Mittel aus 7 Nachtbeobachtungen. (Das Maximum der Differenz betrug  $11^{\circ},5$  F.) Nehmen wir auf dieses letztere keine Rücksicht, so verlor das obere  $9^{\circ}$  F. =  $5^{\circ}$  C. Wärme mehr als das untere bei Nacht, und gewann  $22^{\circ},5$  F. =  $12^{\circ},5$  C. mehr bei Tage, ja sogar mit Rücksicht auf die oben einmal vorhandene größere Kälte war die Wärmeproduction oben mindestens eben so groß und eigentlich noch überwiegend größer als die Wärmeverminderung in Vergleichung mit beiden Resultaten an der unteren Station. Hieraus geht aber evident das Resultat hervor, daß es auf hohen Bergen *wärmer* seyn mußte, als in der Tiefe. Man könnte hiergegen anführen, daß die höheren Gegenden stets in Berührung mit der kalten Luft sind, wodurch ihnen Wärme entzogen wird; allein der Verfolg der Untersuchungen wird ergeben, daß die Spiten der Berge

---

<sup>1</sup> An Account of Experiments to determine the figure of the Earth, Lond. 1825. 4. p. 507.

vielmehr kälter sind, als die Luft in gleichen Höhen. Ohne daher dieses, auf einen Widerspruch zwischen bekannten That-sachen führende Problem hier weiter zu erörtern, gehe ich zum zweiten Argumente über.

b. Am wichtigsten ist also der zweite Grund der mit den Höhen abnehmenden Wärme, welcher aus der Erkaltung der Luft durch Expansion und aus ihrer Erwärmung durch Compression hergenommen wird. Hierbei muß zuvörderst vorausgesetzt werden, was noch nicht völlig durch die Erfahrung erwiesen, aber mindestens im höchsten Grade wahrscheinlich und vor der Hand nicht zu bezweifeln ist, daß durch Expansion der Luft eine ganz gleiche Wärmemenge gebunden, als durch ihre Compression frei wird. Soll ferner bei den verschiedenen, häufig aufwärts und niederwärts gehenden Luftbewegungen das bestehende Gleichgewicht der Temperaturen in ungleichen Höhen bleibend erhalten werden, so muß die Wärmebindung und Entbindung durch Verdichtung und Verdünnung der Luft den ungleichen Temperaturen verschiedener Höhen und der daselbst beobachteten Temperaturen correspondiren. Es fragt sich also, was aus Theorie und Erfahrung rücksichtlich dieser Aufgabe folgt. Der Gegenstand ist wegen seiner hohen Wichtigkeit oft untersucht, und ich will daher das Wesentlichste darüber mittheilen, indem ich bei den neuesten Versuchen hauptsächlich eine Dichtigkeitsvermehrung bis zum Doppelten berücksichtige, weil hiervon eine unmittelbare Anwendung auf die durch GAY-LÜSSAC bei seinem aërostatischen Aufzuge erhaltenen Resultate gemacht werden kann.

1. Die Untersuchung fällt im Allgemeinen mit einer andern, oben (D. a. 6) schon in nächster Beziehung auf die Erfahrung angeregten, zusammen, nämlich ob für gleiche Höhenunterschiede die Temperaturen in einer arithmetischen oder geometrischen Progression abnehmen, und diese Frage kann hier zugleich mehr im Allgemeinen mit erörtert werden. Schon L. EULER<sup>1</sup> folgerte in seiner Abhandlung über die Strahlenbrechung, daß die letztere als Regel anzunehmen sey. Bezeichnen  $t$  und  $t'$  die Temperaturen und  $h$  die Höhe der zwischen beiden liegenden Luftschicht, so ist

---

1 Mém. de Berlin. 1754. p. 140.

$$h = f \frac{t - t'}{1 + t'}$$

wonach also die Höhe dem Unterschiede der Temperaturen directe, und der unteren Temperatur umgekehrt proportional ist. Diese Formel EULER's bezieht sich auf das Luftthermometer. OLTMANNS<sup>1</sup> hat sie indess auf das Quecksilberthermometer unter der Voraussetzung reducirt, daß die Luft zwischen den beiden festen Puncten des Thermometers sich um 0,375 ihres Volumens ausdehnt, und findet dann aus v. HUMBOLDT's Beobachtungen folgende Werthe für den Coefficienten  $1 : f$ , deren Uebereinstimmung zeigt, daß für die gemessenen Höhen diese Formel allerdings mit der Erfahrung übereinstimmt.

Beobachtungsort	$1 : f$
Pic von Teneriffa	— 0,000036563
Nevado de Toluca	— 0,000039633
Silla de Caraccas	— 0,000035506
Pichincha —	— 0,000036579
Fuerte de la Cuchilla	— 0,000038344
Chimborazo —	— 0,000035447

Diese Beobachtungen liegen indess sämmtlich zwischen den Wendekreisen, und es ist oben nachgewiesen, daß aus ihnen kein allgemeines Gesetz der Wärmeabnahme in wachsenden Höhen entlehnt werden kann. Inzwischen ist EULER's Formel auf ein im Allgemeinen richtiges und mit der Erfahrung übereinstimmendes Princip gegründet.

LAMBERT<sup>2</sup> nimmt in Gemäfsheit seiner Untersuchungen über die Verbreitung der Wärmetheilchen an, daß für gleiche Höhenunterschiede abnehmende Temperaturdifferenzen statt finden, mithin daß die ersteren in einer zunehmenden Progression wachsen, wenn die letzteren in einer arithmetischen Reihe abnehmen. Aus seiner Formel berechnet er, daß folgende Temperaturen und Höhen einander zugehören.

1 G. XXXI. 387.

2 Mém. de Berlin. 1772. Pyrometrie. p. 232.



Höhen in Tois.	Temp.	Differ. für 420 t.	Höhen in Tois.	Temp.	Differ. für 420 t.
000	1,0000	0,0382	2520	0,8410	0,0138
420	0,9618	0,0320	3360	0,8134	0,0109
840	0,9298	0,0273	4200	0,7915	0,0052
1260	0,9025	0,0233	6300	0,7555	0,0041
1680	0,8792	0,0201	8400	0,7351	0,0032
2100	0,8591	0,0181	10500	0,7219	

LA GRANGE<sup>1</sup> meint, daß die Hypothese einer mit den Höhen gleichmäßig abnehmenden Temperatur der Natur der Sache am angemessensten sey, ORIANI<sup>2</sup> nimmt statt dessen eine harmonische Reihe an, welche zwischen einer arithmetischen und einer geometrischen in der Mitte liegt, und eben so urtheilt v. LINDENAU<sup>3</sup>. Indem er aber für barometrische Höhenmessungen die mittlere Temperatur beider Stationen durch die Formel

$$\vartheta = \frac{1}{2}(t + t') - 0,000004(t - t')$$

ausdrückt, so ergiebt sich, daß hiernach die Wärmeabnahme von einer arithmetischen Reihe nicht merklich abweicht. Für mäßige, oder vielmehr durch Menschen erreichbare Höhen theilt auch LA PLACE in so fern diese Ansicht, als er in seiner Formel für barometrisches Höhenmessen die mittlere Temperatur der zwischenliegenden Luftschichten dem arithmetischen Mittel aus beiden gemessenen Temperaturen gleich setzt.

2. Zur Würdigung sowohl dieser älteren und neueren, als auch insbesondere der neuesten Bestimmungen über diesen Gegenstand ist indess vor allen Dingen nothwendig, die Vermehrung und Verminderung der Wärme zu kennen, welche durch Expansion und Compression der Luft hervorgebracht wird, weil Luftmassen stets aufsteigen und herabsinken, und hierdurch nothwendig das Gleichgewicht der Temperatur gestört werden müßte, wenn namentlich die aufsteigenden Lufttheile nicht durch die größere Ausdehnung in höheren Regionen diejenige Wärme wieder verlören, welche ihnen bei der Berührung der

<sup>1</sup> Mém. de Berlin. 1772. p. 206.

<sup>2</sup> Dieser Gelehrte gründete seine Untersuchungen hauptsächlich auf die horizontale Strahlenbrechung. S. Ephém. astron. anni 1788 cet. p. 218. Vergl. LA PLACE in Méc. Cél. IV. 262. v. ZACH in Mon. Cor. XXI. 101.

<sup>3</sup> BERNHARD DE LINDENAU Tables barometriques cet. Leipz. 1809. S.

Erdoberfläche mitgetheilt ist. Versuche hierüber sind viele angestellt, jedoch stimmen die erhaltenen Resultate keineswegs vollkommen, einige überall kaum mit einander überein, weil namentlich die Absorption der Wärme durch die Wände der Gefäße und sonstige Bedingungen einen ausnehmend großen Einfluß ausüben. Vollständig können die verschiedenen Versuche hier zwar nicht geprüft werden<sup>1</sup>, wohl aber ist es nothwendig, von den gefundenen Größen hier Gebrauch zu machen. Einige Versuche, welche mit der Bestimmung der in den Wasserdämpfen durch Expansion latent werdenden Wärme zusammenhängen, sind oben<sup>2</sup> schon angegeben, und können daher hier nur kurz erwähnt werden. Nach ROBISON werden durch eine Verdünnung der Luft auf die Hälfte ihrer Dichtigkeit  $3^{\circ},024 \text{ R.} = 3^{\circ},8 \text{ C.}$  Wärme gebunden, nach SOUTHERN  $11^{\circ},85 \text{ R.} = 14^{\circ},81 \text{ C.}$  GAY-LÜSSAC<sup>3</sup> verband zwei Ballons mit einander, exantlirte den einen, liefs dann in diesen die Luft aus dem andern strömen, und beobachtete die hierdurch in beiden erzeugte Veränderung der Temperatur. Hiernach erhielt er durch eine Vermehrung der Dichtigkeit auf das Doppelte nur eine Vermehrung der Temperatur um  $5^{\circ} \text{ C.}$  an einem empfindlichen Luftthermometer. J. DALTON<sup>4</sup> suchte gleichfalls durch Verdichtung und Verdünnung der Luft in Ballons mittelst der Luftpumpe die Menge der hierdurch frei und latent werdenden Wärme zu finden, und nimmt als genäherte Gröfse aus seinen Versuchen an, daß eine Compression bis auf das Doppelte der Dichtigkeit  $50^{\circ} \text{ F.} = 28^{\circ} \text{ C.}$  oder  $22^{\circ} \text{ R.}$  Wärme erzeugt.

Ungleich gröfsere Resultate sind durch andere Versuche erhalten, welche im Ganzen mehr Vertrauen verdienen, ohne daß es deswegen erlaubt ist, jene ganz in Schatten zu stellen. DE LA RIVE und MARCET<sup>5</sup> fanden nämlich bei der Anwendung sehr vollkommener Apparate und äufserst genauer Beobachtung ein bei den gewählten Methoden täuschendes Hindernifs. Die von Aussen in den Ballon dringende Luft machte die Luft anfangs sinken, weil sie in dem leereren Raume expandirt wurde,

---

1 Vergl. *Wärme; Erzeugung derselben*.

2 S. Art. *Dampf*. Th. II. S. 303.

3 Mém. d'Arcueil. I. 180 daraus bei G. XXX. 258.

4 G. XIV. 101.

5 Bibl. univ. XXII. 275. Ann. Ch. et Ph. XXIII. 209.

der anfängliche Wärmeverlust betrug nach dem Thermometer  $2^{\circ},4$  und die nachher erfolgende Temperaturerhöhung 7 bis 9 Grade, so daß nur eine absolute Wärmevermehrung von etwa  $6^{\circ}\text{C.}$  am Thermometer wahrnehmbar wurde. Genau genommen mußte aber von der durch Verdichtung der Luft erzeugten Wärme ein aliquoter Theil zur Erwärmung des Thermometers abgegeben werden, wozu eine gewisse Zeit erforderlich war, und wenn man diese Betrachtungen weiter verfolgt, so ergibt sich leicht, daß die eigentliche Wärmebindung durch Expansion selbst in demjenigen Ballon, aus welchem nach GAY-LÜSSAC die Luft ausströmte, entweder gar nicht oder nicht mit völliger Genauigkeit gemessen werden konnte<sup>1</sup>.

Unter die sinnreichsten und bisher mit Recht sehr geachteten Versuche gehören daher die durch CLEMENT und DESORMES<sup>2</sup> angestellten. Sie ließen Luft in einen Ballon strömen, worin die Elasticität der eingeschlossenen Luft 752,69 Millim. zeigte, während die der äußeren 766,5 Millim. betrug. Die Differenz der Dichtigkeiten war also  $= 13,71$  Millim. und die Verdichtung  $\frac{13,71}{766,5} = \frac{1}{55,5}$ , wodurch  $1^{\circ},3212$  Wärme ausgeschieden wurde. Hiernach giebt also ohne Weiteres eine Zusammendrückung der Luft von 0,017886 ihres Volumens  $1^{\circ},3212\text{C.}$  Wärme, mithin erfordert  $1^{\circ}\text{C.}$  eine Verdichtung von 0,013538 und  $1^{\circ}\text{R.}$  von 0,016922 unter den Bedingungen des angegebenen Versuches. POISSON, welcher diese Versuche einer genauen Berechnung unterworfen hat<sup>3</sup>, findet, daß eine Verdichtung der Luft um 0,01355 einer Temperaturerhöhung von  $1^{\circ},3212$  zugehört, welches für  $1^{\circ}\text{C.}$  0,01025 und für  $1^{\circ}\text{R.}$  0,01282 geben würde, wenn man die Verdichtungen den erzeugten Temperaturen direct proportional setzt. Diese Bestimmung, welche auf den ersten Blick eine sehr große Wärmeausscheidung als Folge der Compression der Luft darthut, findet POISSON indels zur Erklärung der Geschwindigkeit des Schalles in der atmosphärischen Luft noch nicht zureichend, sondern es soll die angegebene Verdichtung einer Temperatur von  $1^{\circ},513$  zugehören, wonach darauf  $1^{\circ}\text{C.}$  0,008956 und auf  $1^{\circ}\text{R.}$

1 Vergl. *Wärme; Erzeugung durch Compression.*

2 Journ. de Ph. LXXXIX. 331.

3 Journ. de l'École polyt. Cah. XIV. Ann. Ch. et Ph. XXII. 5.



0,01119 Verdichtung kommen würde. Ähnliche Angaben, welche aber fast alle mit der Fortpflanzung des Schalles in Verbindung stehen, und auf den genannten Versuchen beruhen, finden sich mehrere. Unter andern äußert GAY - LÜSSAC<sup>1</sup> beiläufig, daß eine fünffache Verdichtung der Luft 250° C. erzeugen würde, wonach auf 1° C. 0,02 und auf 1° R. 0,025 kommen würde. BIOT<sup>2</sup> bezieht sich auf POISSON's angegebene Abhandlung, und nimmt hypothetisch an, daß zur Erklärung der Geschwindigkeit des Schalles für 1° C. eine Verdichtung von  $\frac{1}{116}$  tel = 0,008620 und für 1° R. von 0,0108 anzunehmen sey. Es mögen indess diese Angaben hier nur zur Vergleichung dienen, und ich werde sie daher bei der nachfolgenden Anwendung nicht weiter berücksichtigen.

Nach DE LA PEACE<sup>3</sup> haben GAY - LÜSSAC und WELTER eine sehr große Reihe ähnlicher Versuche zur Begründung seiner Theorie über die Fortpflanzung des Schalles durch die Luft angestellt, indem sie die Luft comprimierten, anstatt sie wie CLEMENT und DESORMES zu verdünnen. Statt der durch letztere nach POISSON's Berechnung erhaltenen Größe = 0,01355 erhielten jene 0,0137244, wonach dann für 1° C. 0,010388 und für 1° R. 0,012985 kommen würde. Auch die Versuche, welche DE LA ROCHE und BERARD über die specifische Wärme der Gasarten angestellt haben, benutzt LA PLACE, um jene Bestimmung daraus zu erhalten, und findet diese = 0,013748, wonach für 1° C. 0,010405 und für 1° R. 0,013007 gehört.

Auf eine von den angegebenen Methoden verschiedene Weise hat J. J. PRECHTL<sup>4</sup> das Gesetz der Wärmeentbindung durch Compression der Luft in nächster Beziehung auf die Wärmeabnahme in der Atmosphäre untersucht. Das sinnreich ausgedachte, und vielleicht zweckmäßigste Verfahren bestand im Allgemeinen darin, eine eingeschlossene und durch Wärme auf einen höheren Grad der Spannung gebrachte Quantität Luft, mit der äußeren plötzlich ins Gleichgewicht der Elasticität zu setzen,

---

1 Ann. Ch. et Ph. IX. 305.

2 Traité II. 21.

3 Méc. cél. V. 125.

4 Jahrb. des polyt. Inst. III. 1. G. LXXVI. 249. Eine nähere Beschreibung der Versuche s. Art. *Wärme*.

die sogleich erfolgende und die nach längerer Zeit eintretende Ausdehnung zu messen, und aus dem Unterschiede beider die gleich anfangs durch die Expansion verlorene Wärme zu bestimmen. Als mittleren Werth erhielt er nach der oben gewählten Bezeichnung 0,01720 für  $1^{\circ}$  C. und 0,0215 für  $1^{\circ}$  R.

Da sich der Natur der Sache nach nicht erwarten läßt, daß so complicirte Versuche völlig übereinstimmende Resultate geben sollten, und die gewählten Methoden der Untersuchung keiner der gefundenen Größen ein/entschiedenes Uebergewicht über die anderen geben, so wird es vor der Hand am besten seyn, aus allen das arithmetische Mittel zu suchen. Heißt also die für  $1^{\circ}$  R. ausgeschiedener Wärme gefundene GröÙe der Compression  $x$ ; die für  $1^{\circ}$  C. gefundene  $y$ , so haben wir folgende Werthe aus den verschiedenen Versuchen.

Nach CLEMENT und DESORMES	ist $x=0,01282$ ; $y=0,01025$
— GAY-LÜSSAC und WELTER	$x=0,012985$ ; $y=0,010388$
— LA ROCHE und BERARD	$x=0,013007$ ; $y=0,010405$
— PRECHTL	$x=0,021500$ ; $y=0,017200$

---


$$\text{Mittel} = x=0,015078; y=0,012061$$

Das Mittel aus den französischen sehr nahe übereinstimmenden Bestimmungen giebt  $x=0,012937$  und  $y=0,010348$ . Ist der Werth für  $x$  und für  $y$  einmal gegeben, und darf man voraussetzen, daß die Vermehrung und Verminderung der Wärme der Compression und Expansion der Luft direct proportional sey,

so läßt sich durch  $\frac{n}{x}$  oder  $\frac{n}{y}$  die durch eine  $n$  fache Verdün-

nung oder Verdichtung der Luft latent oder frei gewordene Wärme in Graden der achtzig - oder hundert - theiligen Scale finden. Wegen einer Vergleichung mit den durch GAY-LÜSSAC bei seinem aërostatischen Aufzuge erhaltenen Resultaten sey  $n=2$ ; so giebt das allgemeine Mittel für eine Verdoppelung der Dichtigkeit  $132^{\circ},64 \text{ R.} = 165^{\circ},82 \text{ C.}$ , das Mittel aus den drei französischen Versuchen aber  $154^{\circ},6 \text{ R.} = 193^{\circ},27 \text{ C.}$

3. J. LESLIE<sup>1</sup> sucht gleichfalls aus den ihm bekannten Versuchen über die durch Verdünnung der Luft absorbirte Wärme das Gesetz aufzufinden, wonach die Temperatur der

---

<sup>1</sup> Ann. of Phil. XIV. 26.

Atmosphäre mit zunehmender Höhe abnimmt. Hiernach ist für Grade der Fahrenheit'schen Scale, wenn  $d$  die Dichtigkeit der höheren Luftschichten, die der unteren als Einheit angenommen, bezeichnet, und  $x = 1 - d$  gesetzt wird, die Verminderung der Temperatur  $= 45^\circ \times \left( \frac{2-x}{1-x} \right)$ , wonach die Wärme für 200 F. Höhe um  $1^\circ$  F. abnimmt. Wird hiernach die Temperaturverminderung berechnet, welche einer Abnahme der Dichtigkeit der Luft bis auf die Hälfte zugehört, so ist  $d = 0,5$ , also  $x = 0,5$  und die Abnahme der Wärme  $= 67^\circ,5$  F. oder  $= 37^\circ,5$  C.

4. Ehe ich diese Untersuchungen weiter fortsetze, wird es nöthig seyn, die von GAY-LÜSSAC bei seinem oft erwähnten aërostatischen Aufzuge erhaltenen Größen bestimmter anzugeben, weil diese nicht bloß an sich großes Zutrauen verdienen, sondern auch zwischen den vielen andern gefundenen Werthen ohngefahr in der Mitte liegen. GAY-LÜSSAC<sup>1</sup> beobachtete nämlich an der Erdoberfläche  $30^\circ,8$  C. und in größter Höhe  $-9^\circ,5$ , mithin betrug die Temperaturdifferenz beider Stationen  $40^\circ,3$  C. Die Barometerstände zeigten eine Dichtigkeit der Luft unten  $= 1$ , oben  $= 0,432$ , und wenn die letztere GröÙe wegen des Unterschiedes der Temperatur corrigirt wird  $= 0,5$ ; mithin gehört einer Verdünnung der Luft bis auf die Hälfte ihrer Dichtigkeit eine Temperaturverminderung von  $40^\circ,3$  C. zu, wenn man annehmen will, daß die von unten aufsteigenden, und umgekehrt die von oben herabsinkenden Lufttheilchen durch Expansion und Compression die Temperatur der Luftschichten annehmen, in welche sie gelangen, wodurch dann das Gleichgewicht in der Temperatur bleibend erhalten werden würde.

5. PRECHTL<sup>2</sup> giebt an, es lasse sich aus der gegebenen Verdünnung der Luft und dem bekannten Werthe von  $x$  die Verschluckung der Wärme leicht finden, und da die Dichtigkeit der Luft dem Barometerstande direct proportional sey, so gebe für die Barometerstände  $h$  und  $h'$  und die Temperaturen  $t$  und  $t'$  die Formel

$$\frac{h-h'}{h} = x(t-t') \text{ oder } t' = t - \frac{h-h'}{hx}$$

<sup>1</sup> S. Th. I. S. 241.

<sup>2</sup> G. LXVII. 252.



die zusammengehörigen Höhen und Temperaturen. Dafs man in diese Formel ohne Weiteres  $y$  statt  $x$  setzen könne, wenn die Temperaturen in Centesimalgraden gemessen werden sollen, versteht sich von selbst. Nach den vorstehenden Angaben dürfen wir in dem vorliegenden Falle statt die Dichtigkeiten aus den Barometerhöhen zu berechnen, nur  $\frac{0,5}{x} = t - t'$  setzen, oder nach Graden der hunderttheil. Scale  $y$  statt  $x$  setzen, um die oben angegebenen Werthe mit dem durch GAY - LÜSSAC gefundenen Unterschiede der Temperaturen  $= 40^{\circ},3$  C. zu vergleichen. Die nachstehende Uebersicht enthält diese Gröfsen, und in der letzten Columnne die Differenz.

Nach CLEMENT und DESORMES	48,7 Diff. + 8,4
— GAY - LÜSSAC und WELTER	48,1 — + 7,8
— LA ROCHE und BERARD	48,0 — + 7,7
— PRECHTL	29,1 — — 11,2
— LESLIE	38,0 — — 2,3
Mittel aus den oberen vier Bestimmungen	41,4 — + 1,1

Diese Zusammenstellung ergibt, dafs die Differenzen mit Ausnahme der Bestimmung durch LESLIE und des arithmetischen Mittels aus den vier übrigen Werthen zu grofs sind, als dafs sie nicht Fehler in der einen oder anderen Beobachtung oder in den theoretischen Voraussetzungen andeuten sollten. Es darf dabei nicht unbemerkt bleiben, dafs nach den französischen Bestimmungen die Kälte in höheren Regionen gröfser seyn müfste, nach PRECHTL und LESLIE aber geringer, als sie durch Versuche gefunden ist. PRECHTL berechnet die Dichtigkeit der Luftschichten in den verschiedenen Höhen blofs nach den Barometerständen, ohne darauf Rücksicht zu nehmen, dafs die höheren durch geringere Temperatur dichter waren, als unmittelbar aus ihren Elasticitäten folgt. Weil indess seine Zusammenstellung der gefundenen Werthe zugleich einige interessante Einflüsse anderweitiger Bedingungen beurkundet, welche weiterhin noch näher betrachtet werden müssen, so nehme ich keinen Anstand die von ihm gefundenen Werthe hier mitzutheilen.

Barometer- stand in Centim.	Höhen über Paris	Beobach. Temp., nach R.	Berech. Temp. nach R.	Diff.
76,52	0	22,25	—	—
53,81	1555,6	10,00	8,41	+ 1,59
51,43	1750,6	8,75	6,89	+ 1,86
49,68	1893,9	6,75	5,89	+ 0,86
49,05	1958,2	8,30	5,50	+ 3,00
45,28	2314,8	7,00	3,21	+ 3,79
44,04	2428,8	6,50	2,45	+ 4,05
43,53	2467,2	5,75	2,24	+ 3,01
42,49	2566,3	4,75	1,68	+ 2,57
41,41	2634,6	0,75	0,85	— 0,10
41,14	2702,7	3,50	0,68	+ 2,82
39,85	2831,7	2,00	— 0,11	+ 2,11
39,18	2889,4	0,00	— 0,51	+ 0,51
39,01	2911,6	0,50	— 1,07	+ 1,57
37,17	3099,3	— 2,50	— 1,74	— 0,76
36,96	3133,4	— 1,25	— 1,87	+ 0,62
36,70	3151,9	— 2,75	— 2,64	— 0,11
33,39	3532,0	— 5,5	— 4,04	— 1,46
32,88	3579,9	— 7,5	— 4,35	— 3,15

6. Bei den bisher benutzten Formeln wird auf die anfängliche Temperatur der comprimierten Luft keine Rücksicht genommen, sondern vorausgesetzt, daß die ausgeschiedene Wärme der wachsenden Dichtigkeit jederzeit proportional sey. Poisson aber hat bei seiner gehaltvollen Bearbeitung dieses Gegenstandes gezeigt, daß die Menge der ausgeschiedenen Wärme in einem gewissen Verhältnisse zu ihrer anfänglichen Temperatur steht. Die Formel, welche dieser große Geometer zur Berechnung der durch Compression frei werdenden Wärme mittheilt, von welcher schon im Artikel *Dampf*<sup>1</sup> Gebrauch gemacht ist, deren vollständige Entwicklung aber hier gleichfalls nicht mitgetheilt werden kann, gründet sich auf die Wärme des Raumes, und die Ausdehnung der Gasarten durch Wärme, wenn man ihr Volumen bei 0° C. = 1 setzt. Indem nämlich die letztere GröÙe 0,375 des anfänglichen Volumens beträgt, so nennt

LA PLACE<sup>2</sup>  $\frac{100^\circ}{0,375} = 266,67$  die Wärme des Raumes. Bezeich-

<sup>1</sup> Th. II. S. 302. Vergl. G. LXXVI. 269.

<sup>2</sup> Méc. Cél. V. p. 92.

nen dann  $t$  und  $t'$  die anfängliche und die durch Compression erzeugte Wärme,  $\rho$  und  $\rho'$  die anfänglichen und die nachherigen Dichtigkeiten,  $k$  endlich den Coefficienten der Ausdehnung, so giebt der analytische Ausdruck

$$t' = (266^{\circ},67 + t) \left( \frac{\rho'}{\rho} \right)^{k-1} - 266^{\circ},67$$

das Verhältniß zwischen den Temperaturen und Dichtigkeiten. Wird diese Formel unmittelbar auf die durch GAY-LÜSSAC erhaltenen Resultate angewandt, so ist  $\rho' = 2\rho$ , und  $t = -9^{\circ},5$ , wonach aus  $t' - t = 79^{\circ},16 + 0,2968t$  wenn man für  $t$  den Werth  $-9,5$  setzt,  $t' = 66^{\circ},84$  gefunden wird. Sanken also die Luftschichten aus der durch GAY-LÜSSAC erreichten Höhe bis zur Oberfläche der Erde herab, und würden bis auf das Doppelte ihrer Dichtigkeit hierdurch comprimirt, so würde hierdurch ihre Temperatur bis  $66^{\circ},84$  C. vermehrt werden. Nach GAY-LÜSSAC aber betrug die untere Temperatur nicht mehr als  $30^{\circ},8$ , welches also einen Unterschied von  $36^{\circ}$  C. giebt. Ohne diese bedeutende Differenz hier weiter zu untersuchen, gehe ich zu noch einer Bestimmung über.

7. Auch IVORY hat in einigen Abhandlungen das Problem der Wärmeabnahme in größeren Höhen untersucht, wobei er in der Art der Darstellung der Methode POISSON'S in dessen Abhandlung<sup>1</sup> über die Gesetze der Fortpflanzung des Schalles durch die Luft und der dabei statt findenden Ausscheidung der Wärme folgt. Zuerst hat IVORY in einer früheren Abhandlung<sup>2</sup> aus den Gesetzen der astronomischen Strahlenbrechung gezeigt, daß die Dichtigkeit, die Temperatur und den Druck der Atmosphäre an der Oberfläche der Erde  $= 1$  gesetzt, für eine Abnahme der Dichtigkeit  $= (1 - \omega)$  der Druck derselben  $= (1 - \omega)^{\frac{5}{4}}$

1 Journ. de l'École Polytechnique, Cah. 14.

2 Phil. Trans. 1823. Besonders abgedruckt ist die Abhandlung unter dem Titel: Ivory on the astronomical refraction. Lond. 1823. 4. Aehnliche gelehrte Untersuchungen über die Ursache der mit der Höhe abnehmenden Wärme sind enthalten in PLANA Recherches analytiques sur la densité des couches de l'Atmosphère et la théorie des Refraction-astronomiques. Turin 1823. 4. aus Mem. della R. Accad. di Torino. Diese Untersuchungen reihen sich an die oben erwähnten von L. EULER, ORIANI, LA PLACE u. a., können aber hier nicht weiter berücksichtigt werden.



wird, wonach die Function der Temperatur also  $(1-\omega)^{\frac{1}{4}}$  beträgt. Diesemnach folgert Ivory ferner<sup>1</sup>, daß mit Beibehaltung der angegebenen Bezeichnung der Elasticität, des Druckes und der Dichtigkeit der Luft über der Erdoberfläche durch 1, in irgend einer gegebenen Höhe

$$\text{die Elasticität} = p = \left( \frac{1 + \alpha \tau - \alpha \iota}{1 + \alpha \tau} \right)^3 \left( \frac{1 + \alpha \tau - \alpha \iota + \alpha \vartheta}{1 + \alpha \tau} \right)$$

$$\text{die Dichtigkeit} = \rho = (1 - \omega) = \left( \frac{1 + \alpha \tau - \alpha \iota}{1 + \alpha \tau} \right) \quad (\text{I.})$$

sey, wenn  $\tau$  die Temperatur an der Erde,  $\iota$  die Zahl der Thermometergrade, um welche die Temperatur vermindert wird, wenn die Luft von der Dichtigkeit  $= 1$  zu  $(1 - \omega)$  übergeht, und  $\vartheta$  die durch alle anderweitigen Ursachen hervorgebrachten Veränderungen der Temperatur bezeichnet, wodurch die Luft in der gegebenen Höhe afficirt werden kann. Geht man hiervon aus, so folgt nach Ivory ferner<sup>2</sup>, daß wenn  $h$  und  $D$  den Barometerstand und die zugehörige Dichtigkeit der Luft in der Höhe  $x$ , dagegen  $h'$  und  $D'$  diese nämlichen Größen an der Oberfläche der Erde bezeichnen

$$h = \int - D dx$$

sey. Ist dann  $l$  die Länge einer Luftsäule von gleicher Dichtigkeit  $= D'$  und dem Drucke einer Quecksilbersäule  $= h'$  gleich, so ist  $h = l D'$  und

$$\frac{h}{h'} = \int - \frac{D}{D'} \times \frac{dx}{l}$$

Hierin ist  $l$  eine veränderliche, von der Temperatur an der Erdoberfläche abhängige Gröfse. Nimmt man hierbei den Nullpunct der Centesimalscale als Normalgröfse an, so wird für die Temperatur  $\tau$  die Höhe  $l' = l (1 + \alpha \tau)$  woraus

$$\frac{h}{h'} = \int - \frac{D}{D'} \times \frac{dx}{l (1 + \alpha \tau)}$$

wird. Setzt man aber  $s = \frac{x}{l (1 + \alpha \tau)}$ , so wird

$$p = \int - \rho ds = \int - (1 + \omega) ds \quad (\text{II.})$$

und die beiden Gleichungen I. und II. bezeichnen die physischen Verhältnisse zwischen der Elasticität, Dichtigkeit, Tem-

1 Phil. Mag. LXVI, 3.

2 Ebend. p. 87.

peratur und Höhe einer Luftmasse in einer gewissen Höhe in ihrem Gleichgewichte. Alle diese Stücke hängen ab von den beiden veränderlichen Gröſsen  $\iota$  und  $\vartheta$ , und wenn  $t = \iota - \vartheta$  gesetzt wird, von den veränderlichen Gröſsen  $\iota$  und  $t$ .

IVORY bezieht sich auf DALTON's Gesetz, wonach die Lufttheilchen durch das Aufsteigen ausgedehnt werden, und somit eine ihrer Ausdehnung proportionale Wärmeverminderung erleiden. Die Vergleichung des Barometer- und Thermometerstandes in verschiedenen Höhen müſte daher ein Mittel abgeben, das Gesetz der Verminderung des Druckes und der Abnahme der Wärme aus der Erfahrung zu finden. Er schlägt ferner vor, hierbei die durch RAMOND aus 38 Beobachtungen gefundene mittlere Gröſſe, wonach 164,7 Meter 1° C. Wärmeabnahme geben, und das Gesetz, daſs die Verminderungen der Wärme der Höhen direct proportional sind, zum Grunde zu legen. IVORY setzt dann aber der Vergleichung wegen in seiner Formel  $\vartheta = 0$ ;  $\iota = t$ ;  $\rho = 0,5$ ;  $\tau = 31^\circ$ ; und findet hiernach

$$\iota = \frac{1 + \alpha \tau}{\alpha} \left( 1 - \rho^{\frac{1}{\alpha}} \right)$$

also die Temperaturverminderung  $\iota = 61^\circ$ , folglich nahe 21° gröſſer, als GAY-LÜSSAC's Beobachtung gegeben hat. Den auf diese Weise erhaltenen Werth vergleicht er mit demjenigen, welchen POISSON's Formel für die Berechnung der Geschwindigkeit des Schalles<sup>1</sup> geben soll, wenn man die Menge der ausgeschiedenen oder gebundenen Wärme den Verdichtungen und Verdünnungen der Luft direct proportional setzt, also  $= A \times \omega$ . Hierin soll dann der beständige Coefficient  $A = 116^\circ$  und  $\omega = 0,5$  seyn, wonach eine Temperaturverminderung von 58° C. herauskommt<sup>2</sup>. IVORY sucht dann weiter darzuthun, auf wel-

1 S. Journ. de l'Éc. Polyt. Cah. 14.

2 Hierbei liegt wohl ohne Zweifel ein Verschen IVORY's zum Grunde. POISSON nimmt nämlich a. a. O. allerdings an, daſs eine Verdichtung von  $\frac{1}{116}$  eine Temperaturerhöhung von 1° C. giebt, worin ihm auch BIOT (nach oben No. 2.) folgt. Allein hiernach müſs eine Verdichtung von  $\frac{116}{116} = 1$  nothwendig 116° C. geben, wenn man anders die unzulässige Bedingung zugesteht, daſs die ausgeschiedene Wärme allgemein der Zusammendrückung direct proportional sey. IVORY sieht nun diese Zahl als eine beständige an, und bringt her-

che Weise ein Gleichgewicht in der Atmosphäre und ein Zustand der Ruhe ihrer Theilchen entstehen und bestehen kann, wenn dieselben entweder aufsteigen oder herabsinken, wobei sie im ersteren Falle durch Wärmebindung kälter, im letzteren durch Entbindung wärmer werden müssen, ohne daß jedoch diese Demonstration in Gemäßheit des durch seine Formel erhaltenen Werthes zu einer genügenden Erklärung dieses schwierigen Problems hinreicht. Indefs glaubte ich dieselbe vollständiger mittheilen zu müssen, da sie sich unmittelbar auf den fraglichen Gegenstand bezieht.

c. Die Uebersicht der bisher mitgetheilten Untersuchungen welche sich auf die Versuche und Berechnungen der geübtesten Experimentatoren und gewandtesten Geometer gründen, führt leider zu der Ueberzeugung, daß die Verschiedenheit der Temperatur in ungleichen Höhen auch aus dem zweiten Grunde, nämlich der durch Expansion der Luft gebundenen Wärme nicht genügend erklärt werden kann. Wenn aber aus dem ersteren Argumente<sup>1</sup>, nämlich der geringeren Wärmeerzeugung durch die Einwirkung der Sonnenstrahlen folgt, daß die Temperatur

aus, daß für eine Verdünnung bis 0,5 eine Verminderung der Wärme  $= 116 \times 0,5 = 58^\circ$  erhalten werde. Allein wenn man Luft von irgend einer Dichtigkeit  $= 1$  comprimirt, bis sie  $= 2$  wird, wie bei GAY-LUSSAC's Versuche der Fall war, wenn man von oben an nach unten rechnet, weswegen auch in POISSON's Formel oben  $\rho' = 2\rho$  gesetzt ist, so ist ihre Dichtigkeit dann doppelt, die Vermehrung derselben aber

$1 = \frac{116}{116}$ , und hiernach müssen nothwendig  $116^\circ$  C. Wärme ausgeschieden werden. Auf gleiche Weise scheint mir ein Mißgriff von CLEMENT und DESORMES begangen zu seyn, indem sie im Journ. de Ph. LXXXIX. 334. die Wärme des Raumes  $= 116^\circ$  setzen, weil  $\frac{116}{116} = 1$  die Dichtigkeit der Luft  $= 1$  gebe. Allein von der absoluten Leere bis zur Dichtigkeit  $= 1$  giebt es eine unendliche Menge der Dichtigkeiten, weil  $\frac{1}{0} = \infty$  ist. Wird aber angenommen, daß sich die Bestimmung auf die Dichtigkeit und Temperatur der von ihnen zum Versuche benutzten Luft beziehe, dann ist von dieser allerdings  $\frac{116}{116} = 1$ . Hieraus ergibt sich aber, daß man bei diesen Bestimmungen allezeit von einer gewissen bestimmten Dichtigkeit und Temperatur der Luft ausgehen müsse, wie nicht allezeit geschehen ist, und hieraus erklären sich zum Theil die abweichenden Resultate.

1 S. oben a.



auf den Spitzen der Berge höher seyn müßte, als die Erfahrung sie giebt, so folgt dagegen aus dem zweiten, auf die durch Expansion erzeugte Kälte gebaueten, daß es in der Höhe ungleich kälter seyn müßte, als die Beobachtung angiebt. Auf den ersten Blick könnte man zu dem Schlusse veranlaßt werden, daß diese beiden entgegengesetzten Bedingungen einander ausgleichen, allein bei der verhältnißmäßig geringen Anzahl der Bergspitzen und Plateaus auf der Erdoberfläche zeigt sich diese Hypothese als unzulässig, und es müßte sonach die Kälte in der Höhe weit größer seyn, als die Beobachtungen sie geben. Vergleichen wir aber beide Ursachen mit einander und mit der Erfahrung, so wird die Sache nur noch verwickelter. Hiernach sollte nämlich die Temperatur der Bergspitzen höher seyn, als die durch Expansion bedingte der gleich hohen Luftschichten, allein der allgemeinen Erfahrung nach bilden sich Nebel und Wolken leicht und viel an den Spitzen hoher Berge, und letztere sind überhaupt leicht feucht, weil sich an ihnen die Dämpfe niederschlagen, woraus eine niedrigere Temperatur derselben hervorgeht. PRECHTL<sup>1</sup> meint zwar, diese größere Kälte der Bergspitzen rühre von der gemeinschaftlichen Wirkung der Sonne und der stets wechselnden trockenen und dünneren Luftschichten her, wodurch die Verdunstungskälte vermehrt würde, allein die Sonnenstrahlen bringen nach den oben angegebenen Versuchen gerade die entgegengesetzte Wirkung hervor, und wenn sich an den Spitzen der Berge die Wasserdämpfe der Luft verdichten, so müßte auch hierdurch ihre Wärme vermehrt werden; warum aber die Wasserpartikeln auf ihnen mehr als in der Luft verdunsten sollten, und zwar so, daß eben dadurch wieder eine Kälte erzeugt würde, welche die bedeutenden Niederschläge bedingte, darüber ist gar kein genügender Grund angegeben.

Aus allen angegebenen Berechnungen, (mit Ausnahme der auf PRECHTL's und LESLIE's Formel gegründeten, welche letztere hier unbeachtet bleiben kann) folgt ferner, daß die aufsteigende Luft durch ihre Expansion einen höheren Grad der Erkältung annehmen muß, als der Region zugehört, in welcher sie anlangt. Diese Folgerung an sich könnte man immerhin bestehen lassen und annehmen, daß durch das stete Aufsteigen

---

1 G. LXXVI. 264.

solcher Lufttheilchen eine verhältnißmäfsig wärmere, auf der Erde zunächst ruhende und bis zu einer unbestimmten Höhe reichende Atmosphäre gebildet würde, und daraus könnte es sogar erklärlich werden, daß die aufsteigenden Wasserdämpfe in höheren Regionen zu Wolken niedergeschlagen werden. Es ergeben sich aber sehr bald die auffallendsten Widersprüche, selbst bei der Voraussetzung einer solchen wärmeren, die Erde zunächst an der Oberfläche umgebenden Atmosphäre, sobald man die Erscheinung umkehrt, und die Luft aus höheren Regionen herabsinken läßt. Bei der Luftfahrt von GAY-LÜSSAC waren alle Bedingungen günstig, um eine solche Atmosphäre recht hoch hinaufzurücken, weswegen auch hiernach 173 Met. auf  $1^{\circ}$  C. kommen, statt daß D'AUBUISSON für ähnliche Breiten im Mittel aus vielen Versuchen nur 147 Met. für eine gleiche Temperaturdifferenz erhielt <sup>1</sup>. Nach seiner Erfahrung betrug der Unterschied der Temperatur der ganzen Station  $40^{\circ},3$  C., nach den Berechnungen der Compression vermittelt der Formeln der französischen Gelehrten und IVONY's mußte er aber  $7^{\circ}$  bis  $36^{\circ}$  mehr betragen. Wären diese richtig, so würde hieraus folgen, daß die aus höheren Regionen herabsinkenden Luftschichten in den unteren eine außerordentliche Wärme erzeugen müßten oder vielmehr es könnten gar keine herabsinken, weil sie in größerer Tiefe sogleich durch die entbundene Wärme heißer, somit specifisch leichter werden, und wieder ins Gleichgewicht kommen würden. Mit diesem letzteren Argumente könnten jene Gelehrten allerdings die Resultate ihrer Versuche vertheidigen, stände nur nicht die Erfahrung entgegen. Wenn ich nämlich von dem noch etwas dunkeln Phänomene der Hagelbildung abstrahire, wobei aus höheren Regionen herabkommende, und die Strömungen der Luft nach sich ziehende Körper eine außerordentliche Kälte verbreiten, die sich meistens lange Zeit erhält, so ist es ein allbekanntes Phänomen, daß die von hohen Bergen herabsinkenden Winde empfindlich kalt sind, anstatt daß sie nach jenen Berechnungen auffallend heiß seyn müßten. Auch v. HUMBOLDT <sup>2</sup> bemerkt ausdrücklich, daß bei den Cordilleren wie in Abyssinien Winde entstehen, indem die kalte Luft von den hohen, beeiseten Bergen herabstürzt und die

---

<sup>1</sup> S. oben D. a und b.

<sup>2</sup> Reis. d. Ueb. IV. 153.

warmer zurückdrängt. Endlich müßten die Orkan-artigen Stürme, welche durch herabstürzende Schneelavinen erzeugt werden, und wobei die obere Luft offenbar den fallenden Schneemassen nachfolgt, folglich in großer Schnelligkeit aus sehr bedeutenden Höhen in tiefere Gegenden versetzt wird, nicht bloß eine laue, sondern eine dem Gefühle nach ganz eigentlich heiße Luftströmung bilden, welche indess nirgend beobachtet ist<sup>1</sup>. Im Gegentheile der genannten Erscheinungen müßten die aus den Ebenen auf die Berge durch Winde hinaufgetriebenen Luftschichten oben eine empfindliche Kälte zeigen, welches indess gleichfalls der Erfahrung widerstreitet, indem solche, auch die unteren Luftschichten bewegende und auf hohe Berge führende, Stürme vielmehr lau sind. Der Erfahrung gemäß müssen wir also annehmen, daß der Unterschied der Temperaturen ungleicher Höhen größer ist als er seyn würde, wenn er der Wirkung der Expansion oder Compression der Luft proportional wäre.

Sollen hiermit die oben mitgetheilten Bestimmungen in Einklang gebracht werden, so ist dieses schon von selbst der Fall bei der durch PRECHTL gegebenen, weniger dagegen bei denen von CLEMENT und DESORMES, GAY-LÜSSAC und WILTER, LA ROCHE und BERARD. Die Ursache hiervon mag in dem Umstande liegen, daß die von PRECHTL zu seinen Versuchen angewandte Luft wahrscheinlich bis 0° R. erkaltet wurde, und so mußte die durch Expansion gebundene Wärmemenge geringer gefunden werden als von den französischen Physikern, weil nach POISSON'S Untersuchung die Temperatur der Luft allerdings die durch Compression ausgeschiedene Wärme bedingt<sup>2</sup>. Die größte Differenz giebt indess POISSON'S Formel, und von dieser sollte man wegen der hohen Autorität dieses Geometers billig die genaueste Uebereinstimmung erwarten. Letztere läßt sich nur dann erhalten, wenn man annimmt, daß POISSON allerdings die Menge der durch Compression ausge-

---

1 Vergl. G. LXIV. 214.

2 Die Versuche der französischen Physiker sind meistens in der Absicht angestellt, um aus der Menge der ausgeschiedenen Wärme die Geschwindigkeit der Fortpflanzung des Schalles zu erklären. Da Letzteres um so leichter ist, je größer die durch Compression erzeugte Wärmemenge gefunden wird, so wäre es wohl möglich, daß aus diesem Bestreben die gefundenen Bestimmungen etwas vergrößert wären.



schiedenen Wärme richtig zu finden lehre, dabei aber zu berücksichtigen sey, daß man zugleich die relative Wärme derjenigen Luft, welche die frei gemachte Wärme wieder aufnimmt, in Betrachtung ziehen müsse. Nach DE LA ROCHE und BERARD<sup>1</sup> ist aber die relative, oder auf das Volumen sich beziehende Wärme der Luft unter einem Drucke von 1,0058 Met. Quecksilberhöhe = 1,2396 wenn sie unter einem Drucke von 0,7405 M. = 1 ist. Setzt man die relativen Wärmen den Dichtigkeiten proportional, so würde die der Luft von doppelter Dichtigkeit  $= 1,2396 \times \frac{2}{1,3538} = 1,8252$  betragen; nach CLEMENT und DESORMES aber ist die relative Wärme der halb so dünnen Luft = 0,693, die der einfach dichten = 1 gesetzt. Diesem gemäß würden also die durch POISSON's Formel erhaltenen 66°,84 nach jener ersten Bestimmung  $\frac{66,84}{1,825} = 36°,6$  nach der letzteren aber  $66,84 \times 0,693 = 46°,32$  geben, welches den Beobachtungen allerdings näher kommt, sie aber noch nicht völlig erreicht<sup>2</sup>.

e. Als endliche Resultate scheinen mir folgende aus allen diesen Betrachtungen zur Erklärung der vorliegenden höchst verwickelten Erscheinungen hervorzugehen.

1. Die Wärme der Erde im Ganzen, mit Einschluß ihrer Atmosphäre, ist als eine ihr eigenthümliche anzusehen, welche ihr wahrscheinlich aus einer früheren Epoche ihrer ursprünglichen Bildung geblieben ist, und deren erste Ursache hier nicht weiter zur Untersuchung kommen kann. Sie hat sich durch verschiedene theils bekannte theils unbekannte Ursachen in dasjenige Gleichgewicht gesetzt, welches wir gegenwärtig als mittlere Temperatur vom Aequator an bis zu den Polen hin mehr oder minder genau aus der Erfahrung kennen, und wird in diesem stabilen Zustande bleiben, entweder weil ein so großer Körper nur unmerklich erkaltet oder, was mir ungleich wahrscheinlicher dünkt, weil auch die Wärme der Erde vermöge der Gesetze der Anziehung diesen Planeten als eigenthümlich zugehörige Calorisphäre nicht verlassen, und nicht im leeren

<sup>1</sup> Ann. de Chim. LXXXV. 72 u. 113.

<sup>2</sup> Es ist Th. II. S. 302 schon gezeigt, daß diese Formel auch für Dampf zu hohe Werthe der durch Compression frei werdenden Wärme giebt.

Raume, wo es keine Anziehung zu ihr giebt, sich zerstreuen kann.

2. Die Sonnenstrahlen sind das wirksame Agens, wodurch die Wärme stets aufs Neue hervorgerufen wird. Die Aetiologie dieses Processes kann zwar erst unter dem Artikel *Wärme* genauer erörtert werden, indess ist es nicht überflüssig, hier vorläufig zu bemerken, daß mir die Sache mehr eine *Aufregung* als eine eigentliche *Production* von Wärme zu seyn scheint. Hiernach wäre es denn leichter erklärlich, daß sich die größere Wärme allmählig unter dem Aequator aufgehäuft hat, wo diese Aufregung anhaltender und stärker statt findet. Es folgt dann aus dieser Ansicht nothwendig, daß beim Aufhören der excitirenden Ursache die erregte Wärme sofort durch die Erde wieder gebunden wird, woraus manche gemeine Erscheinungen erklärlich werden. Man leitet meistens die Erkältung, welche bei der Abhaltung der Sonnenstrahlen eintritt, aus einer Strahlung der Wärme ab; allein wenn man an einem heiteren heißen Sommertage ein Thermometer auf schwarzes Erdreich in die Strahlen der Sonne legt, so steigt es leicht  $10^{\circ}$  R. und mehr über die Temperatur im Schatten, und giebt man ihm dann durch ein hinlänglich großes darüber gehaltenes Bret Schatten, so sinkt es sofort um  $5^{\circ}$  R. und darüber. Hierbei läßt sich bei umgebenden heißeren Luftschichten nicht füglich an eine Strahlung denken.

3. Aufser den Winden, welche schon oben als bekannte, die regelmässige Erwärmung störende Luftbewegungen angegeben sind, steigen die über der Erdoberfläche erwärmten Luftschichten auf, werden hierdurch expandirt und kälter, jedoch ist ihre dann bleibende Temperatur etwas größer, als die ihrer Ausdehnung proportionale seyn würde, theils weil die Temperatur nach oben schneller abnimmt, als nach der Wärmebindung durch Expansion erfolgen müßte, oder, falls diese Differenz gar nicht statt finden oder nur unbedeutend seyn sollte, weil die über der Erde erwärmten Luftschichten bedeutend erhitzt und durch Wärme ausgedehnt sind. Das Aufsteigen dieser wärmeren Luftschichten geschieht aber in der Luft selbst nach bekannten Gesetzen nur langsam, und ist bei weitem am stärksten und anhaltendsten, auch erreichen diese Luftschichten die größten Höhen, wenn anhaltender Sonnenschein die Erde trifft, weswegen nach anhaltend windstillen und heißen Tagen warme,

mit vielem Wasserdampf beladene Luftschichten unglaubliche Höhen erreichen, und die Bildung der Gewitter und Hagelschauer bedingen. Im Allgemeinen aber wird hierdurch zunächst um die Erde eine Sphäre verhältnißmäßig wärmerer Luftschichten gebildet, so daß von der Erdoberfläche an gerechnet anfangs größere Höhen für gleiche Unterschiede der Temperatur erfordert werden als bei bedeutenderen Erhebungen. Sobald im Gegentheil die erregenden Sonnenstrahlen zu wirken aufhören, erkaltet der Erdboden, selbst wenn bei völlig bewölktem Himmel keine sogenannte Strahlung nach dem kosmischen Raume hin statt findet, die zunächst berührenden Luftschichten werden kälter, verlieren an Elasticität, und die ganze Luftsäule sinkt tiefer herab. Hierbei ereignet es sich dann sehr häufig, daß zwischen zwei kälteren Luftschichten eine wärmere schweben bleibt, wie man im Sommer beim Herabsteigen von einem hohen Berge am Abend oft und leicht wahrnimmt. Im Allgemeinen sinken aber die oberen kälteren Lufttheilchen, insbesondere bei ruhiger Atmosphäre herab, und weil diese aus höheren Regionen kommend durch die Verdichtung beim Herabsinken *weniger* Wärme frei machen, als die unteren besitzen, indem nicht bloß die *Wärmebindung* der aufsteigenden Lufttheilchen durch Expansion *geringer* ist, als die, welche dem Dichtigkeitszustande der Höhen proportional gesetzt werden muß, sondern im umgekehrten Falle auch die *Wärmeentbindung* der herabsinkenden durch Compression, so erzeugen diese die empfindliche Kälte der Nacht, nach Gewittern u. s. w. Endlich ist auch die Erregung der Wärme der Erdoberfläche und die Erwärmung der zunächst berührenden Luftschicht so viel stärker, je weniger Wärme auf Dampfbildung verwandt wird, oder je trockner der Boden ist; ehendaher aber ist ebendasselbst in Gemälsheit einer bloßen Umkehrung dieses Processes die nächtliche Kälte desto empfindlicher. Dieses zeigt sich vorzugsweise in den Ebenen Asiens nach den Beobachtungen ELPHINSTONE's und anderer Reisender.

4. Weil die Abnahme der Temperatur bei zunehmenden Höhen in Gemälsheit der unaufhörlichen Luftströmungen und der hierdurch bedingten Mischungen der einzelnen Massen und Schichten der atmosphärischen Luft hauptsächlich, wo nicht ausschließlich durch die Bindung und Entbindung der Wärme in Folge ihrer Expansion oder Compression bedingt wird, so



mufs im Allgemeinen die Abnahme der Temperatur eine geometrische Reihe bilden, weil sie den Dichtigkeiten proportional ist. Inzwischen bewirken eben die unter vielfachen Bedingungen und kaum zu übersehenden Modificationen aufsteigenden Luftschichten, und deren hiernach vielfach wechselnde Temperatur, dafs sich dieses Gesetz überall durch die Erfahrung nicht auffinden läfst, weswegen auch verschiedene Gelehrte eine harmonische oder eine arithmetische, oder eine zwischen einer geometrischen und arithmetischen liegende Progression anzunehmen geneigt gewesen sind.

5. Die Ursache endlich, weswegen die Bergspitzen so kalt sind, selbst kälter als die Luft in gleichen Höhen, wie auf allen Fall aus GAY-LÜSSAC's Beobachtungen<sup>1</sup> und auch aus SACHAROW's und BEAUFOY's minder genauen Messungen hervorgeht, diese ist allerdings schwer aufzufinden. Diejenigen Gründe, welche man gewöhnlich zur Erklärung dieser Erscheinung anführt, habe ich oben angegeben, und zugleich meine Zweifel dagegen geäußert, welche unter der Voraussetzung, dafs die Wärmeentwicklung durch die Sonnenstrahlen dort bedeutend stark und die Temperatur der umgebenden Luftschichten höher ist als ihre eigene, zu nahe liegen, als dafs ich sie nochmals wiederholen sollte.

6. Wenn es diesernach als ausgemacht anzusehen ist, dafs die Bergspitzen kälter sind, als die freie Luft in gleicher Höhe, ausgedehnte Hochebenen dagegen bedeutend wärmer wenigstens als die Spitzen der Berge, und dafs sich für das erstere Phänomen um so weniger ein genügender Grund angeben läfst, als aus der Anwendung der bekannten Naturgesetze gerade das Gegentheil folgen müßte, so wird es erlaubt seyn, eine Hypothese einzuführen, welche mir noch außerdem verschiedene andere, zur Physik der Erde gehörige Schwierigkeiten zu beseitigen geeignet scheint. Ich denke mir nämlich die Erde als einen mit einer eigenthümlichen Wärmeatmosphäre begabten Körper, oder mit andern Worten; die ursprünglich heiße Erde ist durch Be-

---

1 Vergl. PRECHTL bei G. LXXVI. 265. GAY-LÜSSAC fand die Temperatur 0 erst in einer Höhe von 2889 T. über Paris oder in 2909 T. über dem Meere, obgleich diese Höhe die Schneegrenze der Pariser Breite weit und die Spitze des Montblanc um 468,3 T. übertrifft.

dingungen, deren Erörterung als bloß hypothetisch nicht hierher gehört, bis auf den gegenwärtigen Grad ihrer Temperatur erkaltet, und muß in ihrem jetzigen Zustande der Wärme verharren, weil keine Bedingungen ihres weiteren Erkaltens vorhanden sind. Indem nämlich eine erhitzte Kugel so viel langsamer erkaltet, je weniger leitend das sie umgebende Medium ist, so muß die Erde, welche im absolut leeren Raume schwebt, gar nicht erkalten. Bei jedem erwärmten, mit Hervorragungen und Spitzen versehenen Körper verlieren aber die letzteren die Wärme am schnellsten, weil ihre Anziehung gegen dieselbe am geringsten ist, und so muß also die nach gleichen Gesetzen an die Erde gebundene Calorisphäre an den Bergspitzen die geringste Intensität haben. Hiernach nimmt also die Temperatur bei zunehmender Höhe über flachen Ebenen am langsamsten, über ausgedehnten Bergebenen, so fern sie gegen die Masse der Erde nur größere Hervorragungen, gleichsam stumpfere Spitzen sind, schneller<sup>1</sup>, auf Bergspitzen dagegen am schnellsten ab, und letztere können auch durch mancherlei günstige Bedingun-

---

1 Dieser Satz kann nicht bloß zweifelhaft scheinen, sondern man könnte auch in den oben E. a. 1 u. 2. mitgetheilten Beobachtungen v. HUMBOLDT's eine directe Widerlegung desselben finden, indem die dort für 1° C. Temperaturdifferenz angegebenen Höhen größer sind, als die von GAY-LÜSSAC gefundenen. Obgleich dieses richtig ist, so fand doch eben so unzweifelhaft der kühne Aëronaut O<sup>r</sup> der Temperatur erst in 17454 P. F. Höhe, mithin über 2000 F. höher als die Schneegrenze unter der Linie. Daß durch die anhaltende hohe Temperatur der mittleren Breiten die warmen Luftschichten bedeutend in die Höhe gehoben werden können, ist allerdings richtig, allein der angegebene Unterschied ist zu bedeutend, als daß er hieraus erklärt werden könnte. Ein allerdings unverkennbarer Grund, aus welchem eine größere Erkaltung der Bergspitzen gefolgert werden kann, ist der Schnee, welcher im Winter auf denselben fällt, und die Einwirkung der Sommerwärme mindestens eine Zeit lang hemmt. Allein hiergegen kann man wieder fragen, warum unter dem Aequator, wo es keinen eigentlichen Winter giebt, die Schneegrenze nicht höher hinaufgerückt ist, und warum auf Bergspitzen, welche die Schneegrenze nicht erreichen, und obendrein aus nackten Felsen bestehen, von denen der Schnee alsobald herabgleitet, die Temperatur nicht höher gefunden wird? Im Ganzen muß man zu der Ueberzeugung gelangen, daß die Schwierigkeiten der Erklärung sich mehreren, je mehr man die einzelnen Phänomene zu vereinigen sich bemühet, und jene werden nicht eher beseitigt werden, bis wiederholte Luftfahrten genauere Thatsachen darbieten.

gen der Erwärmung nicht bleibend auf einer höheren Temperatur erhalten werden, weil die Calorisphäre der Erde sich mit der letzteren als ebenes Sphäroid gedacht stets in einem gewissen Gleichgewichte erhält. Ob endlich diese Calorisphäre gewissen Schwankungen ausgesetzt seyn mag, woraus manche räthselhafte Wechsel der Wärme und Kälte verschiedener Gegenden in einzelnen Jahren erklärt werden könnten, muß vor der Hand noch unentschieden bleiben.

## VI. Bestandtheile der Erde.

Ein eigenthümlicher und ausgedehnter Theil der Naturwissenschaften im Allgemeinen, die *Geognosie*, beschäftigt sich mit der Untersuchung der Bestandtheile unsers Erdkörpers. Diesem muß das Ausführliche überlassen bleiben, und hier darf nur das Allgemeinste kurz berührt werden.

### A. Erdkern.

Woraus der eigentliche Kern unserer Erde bestehe, wird wohl dem menschlichen Forschungsgeiste stets verborgen bleiben. Eine bei verschiedenen Geognosten gangbare Meinung, der Erdkern bestehe aus Granit, läßt sich nicht sowohl aus dem größeren spec. Gewichte der Erde, als die des Granit's ist, widerlegen, indem der Druck gegen die unteren Schichten bisher noch nicht bestimmt werden konnte<sup>1</sup>, wohl aber findet sie eine Widerlegung in der Erscheinung, daß basaltische Laven verschiedene Granitgebirge von unten her durchbrochen, und sich über und um dieselben gelagert haben, welche doch nach aller Wahrscheinlichkeit unter dem Granite befindlich seyn mußten. Einige Geognosten, z. B. BREISLAK<sup>2</sup> finden es wahrscheinlich, daß der Erdkern aus Magneteisenstein bestehe. Diese Hypothese scheint im tellurischen Magnetismus eine Unterstützung zu finden, welchen viele Physiker, z. B. L. EULER<sup>3</sup>, T. MAYER<sup>4</sup>,

1 Vergl. oben Nr. IV. *Dichtigkeit der Erde*.

2 *Institutions géologiques* par Scipion Breislak cet. Milan. 1818. III vol. 8. I. 55.

3 *Mém. de Berl.* 1757 u. 1766.

4 Nach J. T. Mayer *Naturl.* §. 610. Vergl. *Gott. Gel. Anz.* 1762. p. 377. Mollweide bei G. XXIX. 1. II.



insbesondere aber v. HUMBOLDT, BIOT<sup>1</sup> und HANSTEEN<sup>2</sup> von einem oder mehreren Magneten im Inneren der Erde abzuleiten geneigt sind, desgleichen im spec. Gewichte dieses Körpers, welches BREISLAK im Mittel  $= 7$  setzt, wonach es also vom mittleren der Erde  $= 5$  nicht viel abweicht. Dafs sich diese Hypothese gut darstellen, auch mit den grofsen Massen gefundener Magneteisensteines, desgleichen mit der mittleren Dichtigkeit der Erde in Einklang bringen lasse, wenn man eine äufsere Rinde von grofser Mächtigkeit und aus leichterem Gesteine bestehend annimmt, ist augenfällig; im Ganzen aber kann sie keinen grofsen Beifall finden. Zuvörderst ist es sehr zweifelhaft, ob sich die täglichen und jährlichen Variationen des Magnetismus mit der Annahme eines magnetischen Kernes in ihrem Innern in Einklang bringen lassen, wie mit Gruppe bezweifelt wird<sup>3</sup>. Zudem zeigt sich der Magneteisenstein nicht magnetisch, so lange er im Innern der Erde ist, sondern nimmt diese Eigenschaft erst an, wenn er an die äufsere Atmosphäre kommt<sup>4</sup>, auch zeigen solche mächtige unterirdische Lagen keine merkliche Anziehung auf die Magnetnadel, ja der tellurische Magnetismus müfste überhaupt ungleich stärker seyn, als er sich äufsert, wenn der ganze Erdkern, oder nach der Angabe des spec. Gewichtes, das des Magneteisensteines  $= 7$  und das der übrigen Bestandtheile, (die Menge des Wassers und der leichteren Substanzen hoch angeschlagen)  $= 2$ , das mittlere aber  $= 5$  gesetzt,  $\frac{3}{5}$  der ganzen Erde einen natürlichen bipolaren Magnet bildete. Ferner aber läfst uns diese Hypothese noch über einen sehr grofsen Theil der Erde in Ungewifsheit. Beständen nämlich  $\frac{3}{5}$  des ganzen Erdkörpers aus Magneteisenstein, so würde dieser eine Kugel von 810 geog. Meilen Halbmesser bilden, die Rinde aber bis zur Tiefe von 150 Meilen aus andern unbekannten Stoffen bestehen, von denen wir nur sehr wenige kennen, welche die

<sup>1</sup> Traité cct. III. chap. X. p. 127. ff.

<sup>2</sup> Untersuchungen über den Magnetismus d. Erde u. s. w. Christiania 1819. 4.

<sup>3</sup> S. Th. I. S. 146.

<sup>4</sup> S. v. LEONHARD Handbuch der Oryktognosie. Heidelberg 1821. S. 86.

äußere Kruste bilden. Dafs einzelne, bis zur Erdoberfläche ragende Lagerungen von Magneteisenstein Fortsetzungen des Kernes aus einer solchen Tiefe seyn sollten, ist ohnehin eine unnatürliche Voraussetzung.

Der angegebenen Hypothese sehr nahe kommend ist diejenige, wonach die Erde im Allgemeinen aus Meteorsteinmasse und Meteoreisen bestehen soll. Zu dieser müssen sich alle diejenigen bekennen, welche nach dem Vorgange der Gebrüder MARSCHALL VON BIEBERSTEIN und v. ZACH's die Erde als ein allmählig entstandenes Conglomerat von Meteorolithen ansehen<sup>1</sup>. Unleugbar läßt sich diese Hypothese mehr als jede andere ausschmücken. Sie wird sehr unterstützt durch die zahlreichen Meteorsteinfälle, welche die geschichtliche Untersuchung nachweist<sup>2</sup>, wonach diese Substanzen gleichsam dem Weltraume anzugehören scheinen, wie die Sonne mit ihren Planeten selbst. Wollte man ferner nach überwiegenden Gründen annehmen, dafs diese schon im planetarischen Raume leuchtenden Massen an sich glühend sind, so käme hiermit die neuerdings sehr wahrscheinlich gemachte Hypothese einer noch jetzt existirenden höheren Temperatur des Erdkerns in Einklang<sup>3</sup>. Das mittlere spec. Gewicht der Erde ließe sich mit dem der Meteorolithen gleichfalls leicht in Uebereinstimmung bringen, denn obgleich das der eigentlichen Steinmassen nur 3,5 beträgt, und selten auf 4,28 steigt, so muß man dagegen die grofse Menge des gleichfalls herabfallenden gediegenen Eisens in Anschlag bringen, dessen spec. Gew. im Mittel 7,6 beträgt<sup>4</sup>, und woraus also nur  $\frac{14}{34}$  mithin nicht völlig  $\frac{1}{3}$  der Erde bestände. Ausserdem hat es allerdings etwas Auffallendes, dafs der Olivin sich auf gleiche Weise in dem höchst wahrscheinlich aus der Erdmasse emporgequollenen Basalte findet, als in den Meteorsteinen, und dafs überhaupt die Bestandtheile der letzteren manchen Doleriten sehr ähnlich sind<sup>5</sup>. Wenn aber manche Sub-

---

1 Vergl. *Géologie*.

2 Vergl. *Meteorsteine*.

3 S. oben V. A.

4 Handbuch der Oryktognosie von K. C. v. Leonhard. 2te Aufl. Heid. 1826. S. 713.

5 S. G. Rose in Pogg. Ann. IV. 173.

stanzen, welche die Oryktognosie liefert, als Gold, Silber, Zinn u. s. w. in den bisher untersuchten Meteorolithen noch nicht aufgefunden sind, so muß man dagegen berücksichtigen, wie gering der Antheil dieser Stoffe im Verhältniß zur Gesamtmasse der Erde ist. Man dürfte dann ferner nur annehmen, daß bloß aus der oberen Kruste der Erde die schwereren Bestandtheile sich allmählig niedergesenkt hätten, um ihr das geringere spec. Gew. derjenigen Steinarten zu geben, welche gegenwärtig die Erdrinde bilden, auch läßt sich selbst die große Menge des überall verbreiteten Eisens, welches einen so wesentlichen Bestandtheil der Meteorsteine ausmacht, zur Unterstützung dieser Hypothese anführen, welche jedoch vor der Hand noch nicht über die Grenzen einer bloßen Hypothese ausgedehnt werden darf.

Zunächst nur als ein Spiel der Phantasie und um die Folgerungen anschaulich zu machen, auf welche die Annahme einer allgemeinen Zulässigkeit des mariotteschen Gesetzes führt, läßt sich endlich die Hypothese betrachten, wonach der Kern der Erde aus atmosphärischer Luft bestehen soll. FRANKLIN<sup>1</sup> hat dieselbe aufgestellt, und CHLADNI<sup>2</sup> später sie auszuschmücken gesucht. Es läßt sich allerdings leicht darthun, daß die Luft unter der Voraussetzung einer nach dem Centro der Erde aufgleiche Weise zunehmenden Dichtigkeit, als diese aus einer gegebenen Höhe bis zur Oberfläche der Erde wirklich statt findet, sehr bald die dichtesten Körper an spec. Gew. übertreffen müßte. Aus der Anwendung der bekannten Formel von DE LÜC für die barometrischen Höhenmessungen, wonach die Höhe

$x = 10000^t \log. \frac{H}{h}$  ist, und welche für diesen Zweck mit Weg-

lassung der Correctionen völlig genügt, wenn ferner nur in genäherten Werthen die Dichtigkeit der Luft an der Erdoberfläche

als  $d = \frac{h}{28 \text{ Z.}}$  als Einheit angenommen, das Verhältniß des

Wassers zur Luft aber  $= 800 : 1$  und des Platin's zum Wasser  $= 20 : 1$ , die geographische Meile aber  $= 3807 \text{ Tois.}$  gesetzt

wird, also aus  $\frac{10000}{3807} \log. 800$  und  $\frac{10000}{3807} \log. 16000$  findet

man nämlich, daß die Luft in einer Tiefe von 7,6 Meil. schon

1 Transact. of the Soc. of Philadelphia. T. III. 1793.

2 G. LXII. 72.



dichter als das Wasser, in 11,1 Meil. aber schon dichter als selbst das Platin seyn müßte. Es läßt sich daher aus der geringen Dichtigkeit der Luft allerdings kein Einwurf gegen die Zulässigkeit dieser Hypothese hernehmen; allein im Ganzen ist dieselbe doch ganz unhaltbar. Um die Sache überhaupt vorstellbar zu machen, müßte man nämlich annehmen, daß diese innere Luftkugel irgend einmal durch eine unbekannte und wahrhaft unbegreifliche Ursache in ihre feste Hülle eingeschlossen worden wäre, da die Voraussetzung, die Erde habe sich rund gestaltet, in ihrer Mitte aber eine Oeffnung gelassen, in welche die Luft nachher eingedrungen sey, doch keine eigentliche Widerlegung verdient. Den nämlichen Gesetzen der Schwere und des Druckes aber, denen die Luft der Voraussetzung nach unterliegen müßte, würden auch das Wasser und die sonstigen festen Substanzen unterworfen seyn, und die Säulen derselben von so ungeheurer Länge müßten nothwendig die Luft aus ihrer Stelle treiben, so daß die verschiedenen Stoffe sich statisch übereinander lagerten, abgerechnet daß die Luft, wenn sie dichter als das Wasser würde, unmöglich ihre expansibele Form beibehalten könnte. HALLEY's Hypothese endlich<sup>1</sup>, wonach die äußere Erdrinde eine hohle Kugel bildet, in deren innerem Raume eine andere massive Kugel bewegt, der Zwischenraum aber durch dasjenige Licht erhellet wird, welches aus den Polen entweichend sich als Nordlicht zeigt, verdient bloß des berühmten Erfinders wegen eine historische Erwähnung.

Aus diesen Untersuchungen ergiebt sich, daß wir von der genauen Kenntniß der eigentlichen Erdmasse noch weit entfernt sind, und selbst noch nicht einmal ein Mittel kennen, nähere Aufklärung über diesen Gegenstand zu erlangen.

### B. Erdkruste.

- Wenn man von der Beschaffenheit der Erdkruste und den Bestandtheilen redet, welche dieselbe bilden, so stößt man sogleich auf eine höchst schwierige Aufgabe, nämlich die Tiefe, bis zu welcher man diese Kruste annehmen darf. Bei einem Halbmesser von 860 geographischen Meilen können die äußeren Schichtungen bis zu 10 oder 100, ja selbst 300 Meilen noch zur äußeren Rinde gezählt werden, und bei gänzlicher Unbe-

<sup>1</sup> Phil. Trans. No. 195. p. 563.

stimmtheit dieser Gröfse läfst sich nichts Gewisses hierüber festsetzen. Wegen gänzlichen Mangels aller Kenntnifs des Erdkernes und der Bestandtheile unserer Erde in gröfseren Tiefen bleibt es daher am besten, alles dasjenige zur äufseren Rinde zu rechnen, wovon wir wenigstens einige Kenntnifs haben. Der tiefste Punct, bis wohin diese reicht, sind die Herde der Vulcane, deren genaue Tiefe uns zwar unbekannt ist; indels ergeben die auf gewichtige Wahrscheinlichkeitsgründe gebaueten Schlüsse doch zur Genüge, dafs sie bis einige Meilen tief unter der Erdoberfläche liegen<sup>1</sup>. Die Substanzen, welche aus diesen zur Oberfläche der Erde gelangen, die Laven und sonstigen vulcanischen Producte, weichen zwar in ihren Bestandtheilen, wenigstens die letzteren, zuweilen von einander ab, im Ganzen aber zeigen sie eine so genaue Uebereinstimmung, dafs wir hiernach aus den zu ihrer Bildung erforderlichen Stoffen auf die Beschaffenheit der Erdkruste in diesen Tiefen zu schliessen berechtigt sind<sup>2</sup>.

Aufser diesen wenigen Spuren, welche zu einer Kenntnifs der Bestandtheile der Erdkruste führen, sind uns nur diejenigen Substanzen genauer, und durch die neuesten fleifsigen Forschungen der Geognosten genau bekannt, welche höher liegen, als die durch den Spiegel des Meeres gegebene feste Grenze. Verschiedene Schachte der Bergwerke gehen nämlich zu einer bedeutenden Tiefe herab, z. B. zu *Kitzpiühl* in Tyrol bis 1000 Meters, ohne jedoch die Meeresfläche zu erreichen, unter dieselbe aber gelangt man nur selten, z. B. in den Kohlenminen zu *Whitehaven* im Cumberland, und d'AUBUISSON<sup>3</sup> glaubt in der Tiefe von 300 Meters unter dem Meeresspiegel, bis zu welcher er in den Minen von *Anzin* bei *Valenciennes* gelangte, die gröfste Tiefe, bis zu welcher man kommen kann, erreicht zu haben. Gröfsere Tiefen sind den Menschen unzugänglich wegen des starken Andranges des Wassers, welches sich überall im Niveau des Meeres findet, wenn es nicht in seltenen Aus-

1 S. *Vulcane*.

2 Dieser Gegenstand ~~und~~ erst im Artikel *Vulcane* zur näheren Untersuchung kommen. Die Basalte werden hier vorläufig zu den vulcanischen Producten gezählt, wozu überwiegende Gründe vorhanden sind.

3 *Traité de Géog.* I. 378, III. Bd.



nahmen durch eine feste Thonschicht oder dicht gefügte Felsmassen am Zudringen gehindert wird. Es läßt sich daher auch nicht mit Gewißheit ausmitteln, ob die äußere Erdrinde überall aus einer gleichmäßigen Reihenfolge von Schichtungen derselben oder ähnlicher Art besteht, welche dann an den höheren Orten als höher gehoben, an den tieferen niedriger liegend anzusehen wären, und eben weil wir an den letzteren Orten die Lagerungen zu verfolgen nicht vermögen, kann die Frage nicht beantwortet werden. Ihre Annahme würde voraussetzen, daß in gehöriger Tiefe überall Granit, oder wahrscheinlicher Gneis, als die am tiefsten liegende Gebirgsart, gefunden werden müßte, mithin daß diese auch das eigentliche, mit verschiedenen andern Gebirgsarten überzogene Becken des Meeres ausmache. Als Thatsache können wir es indess annehmen, daß an den verschiedenen Orten sowohl an Zahl als auch an Mächtigkeit verschiedene Schichtungen von Gebirgsarten über einander gelagert sind, welche von dem lockeren Sande, der Dammerde und überhaupt von den leichteren zu den schwereren, dichteren und vollkommener krystallinischen mit der Tiefe zunehmen, und mit Granit oder einer verwandten Gebirgsart endigen, wenn die letztere anders erreichbar ist. Oft fehlen indess mehr oder weniger, nicht selten alle andere Steinarten, und der Granit bildet unmittelbar die oberste Lage. Der Basalt und verwandte, für vulcanisch gehaltene Felsarten machen eine Ausnahme, und verdienen eine besondere Untersuchung.

Die äußere Gestalt der Erdoberfläche steht in keinem bestimmten Verhältnisse zu der Art und Reihenfolge der Lagerungen der Gebirgsarten, obgleich geübte Geognosten die oben aufliegenden, namentlich die Gebirge bildenden Felsarten aus der ersteren zu erkennen vermögen<sup>1</sup>. Zuweilen liegen die einzelnen Erd- und Steinlagen in parallelen Schichten über einander, wie dieses namentlich in einer Gegend bei Paris der Fall ist, und aus der Zeichnung erkannt werden kann. Als merkwürdiger Umstand verdient hierbei noch angeführt zu werden, daß in den einzelnen wechselnden Schichten bald Ueberbleibsel aus süßem Wasser, bald versteinerte Seethiere vorkommen, woraus man nothwendig schliessen muß, daß diese Gegenden

Fig.  
182.

<sup>1</sup> v. Leonhard Charakteristik der Felsarten, Heid. 1823 u. 24. III Vol. 8. I. 35.



zu verschiedenen Malen mit Seewasser bedeckt waren, ohne daß noch bis jetzt eine geologische Hypothese diese Erscheinung zu erklären vermochte <sup>1</sup>. Aehnliche wechselnde Formationen fand unter andern WEBSTER unweit London und im südlichen Theile von England <sup>2</sup>. In sehr vielen andern Fällen, vorzüglich bei flacher liegenden Bergen und Thälern bilden die einzelnen Schichtungen muldenförmige Vertiefungen und gewölbte Erhebungen, wobei die einzelnen Lagerungen in sofern nicht genau parallel laufen, als sie an Mächtigkeit bald zu, bald abnehmen und ganz verschwinden. Die Zeichnung versinnlicht diese häufig vorkommende Erscheinung durch die Darstellung des verticalen Durchschnittes der Gegend zwischen Mezières und Gueret. Uebrigens zeigt sich diese Erscheinung bei allen bekannten Felsarten mit der Beschränkung, daß die Urgebirgsarten zwar gleichfalls solche Wölbungen darbieten, jedoch nicht bis auf ihre Unterlage verfolgt werden können, wie die jüngeren Felsarten. Der Anblick solcher Erhebungen hat auf die Idee geführt, daß die Gebirge durch vulcanische Kräfte von unten herauf gehoben seyn mögten, welcher Hypothese man beipflichten muß, wenn man nicht annehmen will, daß der Erdkörper ursprünglich eine unebene Oberfläche hatte, über welche die späteren Schichtungen sich lagerten, und zwar insbesondere diejenigen, welche aus der Zersetzung und Zertrümmerung der ältesten Gebirgsarten gebildet sind. Am häufigsten ist es, hauptsächlich bei älteren Felsarten der Fall, daß die Schichtungen einen gewissen Winkel mit dem Horizonte bilden. Man nennt dieses das *Fallen* derselben, und findet hierbei durch weite Strecken einen wunderbar gleichförmigen Parallelismus der einzelnen Schichtungen, wovon die Durchschnittszeichnung der Gegend zwischen *Snowdon* und *London* ein instructives Beispiel liefert. Daß übrigens dieses Fallen überall auf der Erde gleich, oder gar aus einer Veränderung der Erdaxe erklärlich seyn sollte, widerstreitet nicht bloß der Erfahrung, sondern Letzteres auch den Gesetzen der Gravitation. Außer dem Fallen kommt bei den Felsarten insbesondere noch ihr *Streichen* in Betrachtung, worunter man die Längenerstreckung nach einer gewissen Weltgegend, oder den Win-

Fig.  
183.

Fig.  
184.

<sup>1</sup> CUVIER et BROGNIARD essay sur la géographie minérale des Environs de Paris. cet. Par. 1811. 8. Vergl. G. XLV. 229.

<sup>2</sup> Trans. of the Geol. Soc. Lond. 1814. Vol. II.

kel versteht, welchen dieselben mit dem Meridiane bilden. Man mißt denselben gewöhnlich mit dem bergmännischen Compas, welcher den Horizont in 2mal 12 Stunden theilt und im magnetischen Meridiane mit der Nordspitze in 0 hor. oder 12 hor. anfängt. Vorzugsweise hat sich v. HUMBOLDT mit der Untersuchung der Richtungslinie des Streichens der Felsarten beschäftigt, weil seine früheren Untersuchungen hauptsächlich in Deutschland und Italien ihn zu der Hypothese führten, jene Richtungslinie sey überall dieselbe, und laufe in hor. 3 bis 4. Spätere ausgebreitete Erfahrungen, hauptsächlich im neuen Continente, haben ihn jedoch zu der Ueberzeugung gebracht, daß in keiner Erdhälfte eine allgemeine und unbedingte Gleichförmigkeit des Streichens herrscht, daß aber allerdings in ausgedehnten Strecken von einigen Tausend Quadratmeilen ungeachtet vieler Unterbrechungen der nämliche Typus hervortritt <sup>1</sup>.

Unter die allgemeinen Bezeichnungen der Felsarten gehört endlich noch ihre Structur<sup>2</sup>. In dieser Hinsicht unterscheidet man zuerst die *Stratificirungen*, welche die sogenannten stratificirten Gebirge bilden. Sie bestehen aus einzelnen, nahe parallelen Schichtungen, die ehemals sogenannten *strata superstrata*, bei welchen vor allen Dingen das erwähnte Streichen und Fallen in Betrachtung kommt, nebst ihrer Stärke (Mächtigkeit) und den Veränderungen, welche diese zeigen. Hierzu gehören vorzüglich die secundären Gebirgsarten, als Kalk, Sandstein, Schieferthon, Steinkohlen u. s. w. und von den älteren Gebirgsarten der Gneis, Glimmerschiefer, Thonschiefer u. s. w. Eine zweite Art der Structur ist die prismatische, indem manche Felsarten als rectanguläre Massen, rhomboidale Platten und Säulen von verschiedenen Grundflächen erscheinen. Hierhin gehören vorzüglich die Basalte, Trachyte, manche Sandsteine u. s. w. Endlich ist die Structur sphäroidisch vom irregulär abgerundeten Körper bis zum vollkommenern Sphäroid, wie bei Dioriten, Basalten u. s. w.

Wenn man bei der Untersuchung der Bestandtheile der Erdkruste von einer systematischen Anordnung und genauen Be-

---

<sup>1</sup> Geognostischer Versuch über die Lagerung der Gebirgsarten in beiden Erdhälften. Von A. v. Humboldt. Deutsch durch v. Leonhard. Straßb. 1823. 8. S. 60. Vergl. Voy. X. 242.

<sup>2</sup> S. D'Anbuisson *Traité de Géognosie*. I. 319.

beschreibung der verschiedenen Felsarten abstrahirt<sup>1</sup>, und dieselben nur aus dem Standpunkte des Physikers betrachtet, um eine allgemeine Uebersicht der Beschaffenheit unseres Erdballes zu geben, zugleich auch die Bildung und allmälige Veränderung der Erde dabei berücksichtigt, so wird folgende Darstellung für diesen Zweck genügen<sup>2</sup>. Man unterscheidet nämlich

1. *Urgebirgsarten*, oder solche Gebilde, welche ungleich früher als andere entstanden zu seyn scheinen, und sich im Allgemeinen durch das Starre, Unbelebte und gleichsam Rohe ihrer Massen unterscheiden, im Ganzen auch am tiefsten gelagert sind, und in vielen Gegenden die höchsten Hervorragungen und zackigsten Bergspitzen bilden. Zu ihnen gehört

a. Der *Granit*, eine aus krystallisirtem Feldspath, Quarz und Glimmer gemengte Gebirgsart von körnig-krystallinischem Gefüge, mit vielen stellvertretenden oder beigemengten Theilen. Er erscheint meistens in unförmlichen rohen Massen, zackigen Felsenspitzen, Säulen und durch Zerklüftungen entstandenen mächtigen Lagen und Bänken. Nur selten und nicht eben weit verbreitet zeigen sich Schichtungen desselben. Die ältere Meinung, daß der Granit ganz allgemein die unterste Gebirgsart sey, ist durch neuere Untersuchungen nicht bestätigt, indem man ihn vielmehr zuweilen auch über Gneis, Glimmerschiefer, Porphyr, Thonschiefer gelagert, mit denselben wechselnd und von ihnen, wie auch von einigen andern Gesteinen durchzogen findet<sup>3</sup>. Er verwittert sehr ungleich, mancher schwer, anderer

---

1 Ich kann dieses hier um so mehr übergehen, als dieser Gegenstand neuerdings in einem classischen Werke: Charakteristik der Felsarten von K. C. v. LEONHARD. Heid. 1823. III. Vol. 8. vollständig bearbeitet ist. Ein Auszug daraus würde immer nur mangelhaft, und doch hier zu weitläufig seyn.

2 Dabei folge ich hauptsächlich dem eben angezeigten Werke, desgleichen den früher angegebenen von v. HUMBOLDT und von D'ALBUISSON. Die Classification selbst ist entlehnt aus Voyage au Régions équinoxiales du nouveau Continent par A. de HUMBOLDT et A. BONPLAND. Tome X. Par. 1825. 8. p. 252.

3 Eine auffallende Lagerung der Gebirgsarten über einander zeigt sich nach L. v. BUCH bei Christiania in Norwegen, wo sie von oben herab folgende ist: Zirkonsyenit, Granit, Porphyr, Sandstein, Kie- selschiefer, dichter grauwackenähnlicher Thonschiefer, Thonschiefer und schwarzer Orthoceratiten-Kalkstein und endlich Granit. S. dessen Reisen I. 141. Gänge von Granit im Urthonschiefer findet man



sehr leicht, bildet zuerst einen grobkörnigen Grus und dann fruchtbares Erdreich.

Der *Topasfels*, aus Topas, Quarz und Turmalin von körnig-schiefrigem Gefüge gemengt, ist nur als eine Abart des Granites zu betrachten.

Sehr viele Aufmerksamkeit haben von jeher die sehr zahlreichen Granitblöcke<sup>1</sup> erregt, welche sich in allen Welttheilen weit von granitischen Bergen und an solchen Orten finden, daß man nicht leicht begreift, wie sie an ihre gegenwärtige Lagerstätte gekommen sind. Sehr viele derselben findet man in den niedersächsischen Ebenen und überhaupt an der Küste des Baltischen Meeres bis nach Twer hin, auch gehört dazu der ungeheure Block, welcher im Finnischen Meerbusen gefunden zur Grundlage der Statue Peters des Großen in Petersburg benutzt wurde. Sie sollen nach HAUSMANN und L. v. BUCH ihrer Beschaffenheit nach den skandinavischen Graniten angehören<sup>2</sup>. In großer Menge finden sie sich ferner am Jura und überhaupt in der Schweiz, liegen stets isolirt und nie in Puddingstein eingeschlossen, aber oft mit Dammerde bedeckt, von jeder Größe bis zu 50000 Cub. F. ohne daß ein Verhältniß zwischen ihrer Größe und der Höhe des Fundortes statt findet. Solche Geschiebe bestehen an vielen Orten nicht bloß aus Granit, sondern auch aus Gneis, Syenit, selbst aus secundären Gebirgsarten, liegen bis 4000 F. über der Meeresfläche, und sollen den hohen Bergspitzen in ihrer Nähe ähnlich seyn<sup>3</sup>. Nach L. v. BUCH findet sich ein Block auf dem Berge Pierre-à-Bot bei Neufchatel, 800 F. über dem See, welcher 40 F. hoch, 50 F. lang und 20 F. breit ist, also doppelt so groß als der im Finnischen Meerbusen gefundene<sup>4</sup>. Man findet sie ferner zahlreich in Frankreich, in China, in America<sup>5</sup>. Der größte bekannte Block ist der so-

---

auf der schottischen Insel Arran. S. NECKER DE SAUSSÛRE Voy. en Écosse. II. 49.

1 Da die Untersuchung über diese räthselhaften Geschiebe auf eine unmittelbare Anwendung physikalischer und mechanischer Gesetze führt, so glaube ich sie nicht übergehen zu dürfen.

2 D'AUBUISSON Traité de Géog. I. 232.

3 ESCHER in Neue Alpina I, 1.

4 Mém. de Berlin. 1817. Vergl. de la Méthode Théorie de la Terre Par. 1795. V Vol. 8. II. 223.

5 Untersuchungen über den Ursprung und die Ausbildung der

nannte Pearl-Diamond, 30 engl. Meilen vom Vorgebirge der guten Hoffnung, welcher 0,5 engl. Meilen im Umfange und 400 F. Höhe hat<sup>1</sup>.

Ueber die Art, wie sie an den Ort ihrer jetzigen Lagerstätte gekommen sind, hat man verschiedene Hypothesen aufgestellt. Nach dem älteren DE LÜC<sup>2</sup> sollen sie durch gewaltsame Explosionen aus dem Innern der Erde, nach L. v. BUCH<sup>3</sup> durch Wurfkkräfte von den vorhandenen Granitbergen (also die an der Küste des Baltischen Meeres von Skandinaviens Küsten) fortgeschleudert und umhergestreuet seyn. Aehnlich ist die Meinung J. A. DE LÜC's d. J., wonach sie an dem Orte ihrer jetzigen Lagerung durch Explosionen der Dämpfe als Bruchstücke der Erdrinde emporgeschleudert seyn sollen<sup>4</sup>. Allein nach den Gesetzen der Ballistik ist bei dem Widerstande der Luft eine solche Wurfkraft unmöglich. Nach v. SAUSSÜRE<sup>5</sup>, WREDE<sup>6</sup>, VENTURI<sup>7</sup> u. a. sind sie durch Hülfe des erleichternden Eises und der Holzmassen vermittelt der Gewalt der Gewässer an ihre jetzige Lagerstätte gekommen, welcher Meinung im Ganzen auch ESCHER<sup>8</sup> rücksichtlich der Blöcke auf dem Jura huldigt, indem er noch ferner aus dem Verhältnisse ihrer Lagerungen zu der Richtung der Thäler darzuthun sucht, wie sie durch die gewaltsamen Strömungen seitwärts geworfen seyn sollen. Dafs Wasserfluthen wo nicht stets, doch oft, beim Transporte dieser Blöcke behülflich waren, ist höchst wahrscheinlich, ob sie aber alle durch solche Strömungen von noch bekannten gleichartigen Gebirgen herabgeführt sind, wie ESCHER annimmt, dagegen entscheidet sehr die weite Entfernung ihrer

---

gegenwärtigen Anordnung des Weltgebäudes v. C. W. und E. F. L. MARSHALL v. BIEBERSTEIN. Darmst. 1802. S. 81.

1 Phil. Trans. 1778. p. 102.

2 Lettres CXIII.

3 Mém. de Berlin 1817. Ann. Chim. et Ph. VII. 17. X. 241.

4 Ann. Chim. et Phys. VIII. 134. Vergl. Naturwissenschaftl. Anzeiger der Schweizergesellschaft. I. 8. G. LXI. 373.

5 Voy. §. 208—212.

6 Geologische Resultate aus Beobachtungen über einen Theil der südbaltischen Länder. Halle 1794. 8. S. 44 ff.

7 Memor. intorno ad alcuni fen. geol. Pavia 1817.

8 a. a. O. Vergl. Bibl. univ. XXI. 259. G. LXV. 113. HALL in Edinb. Phil. Tr. 1813.

jetzigen Lagerstätte, und das Zwischenliegen von Thälern und bedeutend hohen Bergen. DOLOMIEUX nimmt daher an, die zwischenliegenden Thäler seyen früher ausgefüllt gewesen, so daß sie auf der geneigten Ebene herabgleiten konnten. Nach den neuesten Ansichten der meisten Geognosten sind sie auf dem Eise schwimmend von fernen, hauptsächlich nördlichen, Gegenden an ihre jetzigen Fundorte gelangt, welche Hypothese dadurch unterstützt wird, daß man große Massen dieser Art auf dem Treibeise der Polarmeere wirklich herumtreibend gesehen hat. Das letztere Factum ist zwar gewiß, allein die Hypothese erklärt nicht einmal den Transport der Blöcke an den Küsten des Baltischen Meeres. War nämlich der Spiegel des Meeres zur Zeit, als jene Steine bewegt wurden, nicht höher als jetzt, so ist die Sache unmöglich; war er aber höher, so konnte im offenen Meere das Polar- oder nördliche Treibeis nicht bis dorthin gelangen, indem zwar die Ostsee in seltenen Fällen gefriert, aber bloß als eingeschlossenes Meer. Denken wir uns dasselbe mit dem atlantischen Meere durch höheren Stand vereinigt, so konnte es eben so wenig gefrieren, als dieses, und das Treibeis, noch dazu in solchen Massen, als zum Transporte dieser Blöcke erforderlich seyn würden, gelangt bekanntlich nicht einmal bis zu den Schottländischen Inseln, viel weniger also bis nach Hannover, Potsdam, Wittenberg u. s. w. Daß aber diese Hypothese nicht ausreiche, um das Vorkommen derselben auf dem Jura, in Frankreich, China oder gar in der Nähe des Vorgebirges der guten Hoffnung zu erklären, fällt ohne Weiteres von selbst in die Augen. Mir scheint daher noch immer d'AUBUISSON's<sup>1</sup> Ansicht die genügendste zu seyn, wonach sie Bruchstücke zerstörter Granitberge in größerer oder geringerer Entfernung von ihrer gegenwärtigen Lagerstätte sind, welche, selbst verwittert, diese Ueberbleibsel zurückgelassen haben. Daß sie bei einem früheren Wasserstande oder auch durch andere Fluthen, von deren Wirksamkeit noch sonstige mehrfache Spuren vorhanden sind, fortgestoßen, in manchen Fällen ganz eigentlich fortgeschwemmt seyn mögen, daß sie

---

1 a. a. O. Vergl. Schweigg. J. XXV. 16. Hiermit im Einklange steht die eigenthümliche Lage der bekannten Granitblöcke in Cornwallis, und Mac-Cullochs Erklärung der Art, wie sie an ihren jetzigen Ort gekommen sind. S. Brewster's Journ. V. 46.



ferner mitunter durch Hülfe des anhaltenden Eises fortgeschoben, zuweilen selbst vom Wasser fortgetragen wurden, endlich durch den Andrang und Stofs der Wasserwellen, wie noch jetzt die großen Granitfelsen an den skandinavischen und brittischen Küsten, gehoben, auch wohl fortgestofsen, mit Sande unterlagert und oft über denselben hingerollt wurden, wodurch zuletzt die Spuren ihres Ursprunges gänzlich verloren gingen, wird durch diese Hypothese keineswegs ausgeschlossen. Auf allen Fall fällt die Zeit, in welcher sie ihre jetzigen Plätze erhielten, bei den meisten so hoch hinauf, daß es schwer ist, den damaligen Zustand der Erdrinde noch jetzt mit völliger Gewifsheit anzugeben. Daneben liegt mindestens ein Theil des Grundes ihrer Aehnlichkeit unter einander in dem Umstande, daß nur diejenigen Arten auf diese Weise erhalten wurden, welche am schwersten verwittern.

*Hornfels*, ein Gemenge aus splittrigem Quarz, Feldstein und wenigem Turmalin, findet sich auf Granit gelagert.

Dem Granite kann der Quarzfels angereiht werden. *Quarzfels*, *Quarzgestein*, besteht aus reinem oder mit Glimmerblättchen untermengtem Quarze, und findet sich unmittelbar auf Granit gelagert, oder auch im Gneis, Glimmerschiefer und Thonschiefer. Zu ihm gehört der *Itakolumit*<sup>1</sup> oder *Gelenkquarz*, auch *biegsamer Sandstein* genannt, welcher in großen Massen in Brasilien vorkommt, und aus Quarz und Talk oder Chloritschiefer nach Art des Glimmerschiefers gemengt ist, seine Biegsamkeit aber dadurch erhält, daß die Theile des letzteren die ersteren gelenkartig umschließen. Der *Eisenglimmerschiefer*, ein Gemenge aus Eisenglimmer und Quarz, von körnig-schiefriem Gefüge, kommt nur in Brasilien vor, und steht ohngefähr auf gleicher Altersstufe als der Itakolumit.

b. *Gneis* (Gneus) besteht aus Feldspath und Glimmer oder aus Feldspath, Quarz und Glimmer, welche in körnig-schiefriem Gefüge verbunden sind. Meistens besteht derselbe aus Lagen von Glimmer mit solchen von Quarz und Feldspath wechselnd, mit verschiedenen Abänderungen rücksichtlich des Quan-

---

<sup>1</sup> Ein indisches Wort vom Berge Itakolumi, welcher daraus besteht. Dieser Berg, dessen Name von Ita der Stein und Kolumi der Sohn gebildet ist, weil derselbe einen kleineren Theil des höchsten steilen Gebirges ausmacht, liegt bei Villa Ricca in Brasilien.

titativen dieser Bestandtheile; jedoch ist der Glimmer in ihm meistens in größerer Menge vorhanden, als im Granite. Er zeigt im Allgemeinen regelrechte Schichtungen, wie sie seiner schiefrigen Textur zukommen, bildet weniger zackige und hohe Gebirge als der Granit, und kommt häufig mit dem letzteren vereinigt vor.

c. *Glimmerschiefer*, aus Quarz und Glimmer zusammengesetzt, von sehr kenntlich schiefrigem Gefüge. Er ist ausgezeichnet geschichtet, und enthält unter allen Urgesteinen die meisten fremdartigen Lager, liegt aber selbst meistens auf Gneis, seltener auf Granit, und wechselt selbst mit Thonschiefer. Sein Vorkommen ist sehr häufig, und er bildet meistens die hohen wellenförmigen Bergebenen, welche die steilen Granitgebirge verbinden.

Anhangsweise lassen sich hier anreihen der *Chloritschiefer* und der *Talkschiefer*. Der erstere besteht aus bloßem Chlorit mit zufällig beigemengten Theilen, von lauch- berg- oder schwärzlich-grüner Farbe und schiefrigem Gefüge. Er kommt nur selten als selbstständige Gebirgsart vor, und findet sich als Lager auf Granit, hauptsächlich im Glimmerschiefer, auch im Gneis und Thonschiefer. Der *Talkschiefer* oder *schiefriger Talk*, von weißer, grüner und ins Röthliche übergehender Farbe, gehört theils zu den Urgebirgen, theils zu den Uebergangsformationen, und bildet sowohl ganze Berge als auch nur einzelne Lager. Auch der *Eklogit* oder *Smaragditfels*, aus Diallagon und Granat, von krystallinisch-körnigem Gefüge, findet sich theils im Gneis, theils im Glimmerschiefer gelagert.

Den Glimmerschiefer-Gebilden läßt sich ferner der *Dolomit* anreihen. Er besteht aus kohlen-saurem Kalke mit kohlen-saurem Talk, ist weiß, von körnigem Gefüge, brauset schwach mit Säuren, und um so weniger, je größer der Gehalt an Talk ist<sup>1</sup>.

---

1 Der Dolomit hat seinen Namen von Dolomieu, welcher diese Felsart vorzüglich untersuchte. Er gehört ungleichen Altersstufen an. Insbesondere der neuere ist mit vielen drusenartigen Räumen erfüllt, frei von fremdartigen Beimengungen und überhaupt leer von Versteinerungen. Der Dolomit verwittert leicht, und Schichtungen desselben kommen nur beim älteren vor. Letzterer ist nur stellenweise, der neuere ungleich häufiger verbreitet, und gehört zu den Kalken der Flözzeit.

d. *Urthonschiefer*, wozu nur ein sehr geringer Theil des Thonschiefers überhaupt gehört, erscheint fast als gleichartiges Gestein wegen der Feinheit und innigen Mengung seiner Bestandtheile, nämlich Glimmer, Quarz, Feldspath und Talk. Seine Textur ist ausgezeichnet schieferig, und er verwittert durch Zerspaltung in die feinsten Blättchen. Bloß da, wo er den ältesten Urfelsen näher liegt, zeigen sich noch Spuren einer Krystallisation des Glimmers; dort ist er dann auch ganz frei von Versteinerungen, welche indess auch in dem jüngeren nur als einzelne Exemplare vorkommen. Aus ihm sind große Bergebenen und rundliche Bergkuppen gebildet, nie hohe zackige Felsen.

e. *Granulit*, eine dem Granite verwandte körnige, weiße Felsart, hat als Hauptbestandtheil Feldstein oder dichten Feldspath, und heißt von seiner Farbe auch *Weißstein* nach WERNER oder *Eurit* bei den Franzosen. Im Ganzen ist er wohl nur eine Abart des Granites.

f. *Serpentin* galt bis jetzt meistens für ein sehr inniges Gemenge aus sogenanntem Diallagon und Feldstein, und unterscheidet sich daher vom *Gabbro* nur durch sein höchst feines Korn.

g. *Hornblendeschiefer* besteht aus krystallinischer Hornblende, ist von schwarzer, ins Grünliche spielender Farbe, und deutlich geschichtet, bildet selten selbstständige Gebirge, mehr aber mächtige Lager im Gneis und Glimmerschiefer. Das *Hornblendegestein*, aus bloßer Hornblende bestehend, mit verschiedenen fremdartigen Einmengungen, schwarz ins Grünliche spielend, ist ihm verwandt, und findet sich im Gneis und Glimmerschiefer gelagert.

h. *Grünstein*, auch *Diorit* und *Urtrapp* genannt, kommt nur in kleinen Lagen als Urgebirge vor.

2. *Uebergangsgebirgsarten*, oder solche, welche zwischen den Urgebirgen und den Felsarten der secundären Bildung in der Mitte liegen. Im Ganzen zeigen diese viele Aehnlichkeit mit den Urfelsen. Sie sind im Allgemeinen aus Trümmern und fremdartigen, durch Zerstörung der Urfelsen erst dargebotenen Bestandtheilen zusammengesetzt, und müssen daher später als diese gebildet seyn. So wie aber bei den Urgebirgen keine feste Grenze aufzufinden ist, wonach man genau die Reihenfolge ihrer Bildung bestimmen könnte, so zeigt auch die Untersuchung der Uebergangsfelsarten, daß den einzelnen Species ein verschiedenes Alter zugehört, indem einige sich mehr



den Urfelsen, andere den secundären Gebilden nähern. Zu ihrer Classificirung berechtigt aber hauptsächlich das Lagerungsverhältniß, indem sie sämmtlich über den Urgebirgsarten und unter den secundären Felsarten gelagert sind. Neuerdings hat v. HUMBOLDT über diese und ihre Lagerungsverhältnisse, wie sie durch ihn selbst und andere geübte Geognosten in America, Asien und Europa aufgefunden sind, lehrreiche Bemerkungen mitgetheilt<sup>1</sup>. Es werden hierhin gerechnet:

a. *Grauwacke*, eine sandsteinartige Felsmasse, besteht aus größeren und kleineren, bis zu den kleinsten, Stücken von Quarz, Thonschiefer, Glimmerschiefer, Feldsteinporphyr, Granit und Kalkstein, welche in einer Thonschiefermasse zusammengebacken sind, von grobkörnigem bis zum feinkörnigsten Gefüge, meistens grau, zuweilen röthlich braun, fest und hart, nicht schieferig und selten porös. Versteinerungen finden sich selten und nur in einzelnen Exemplaren in ihr, dagegen ist sie reich an Gängen und unter diesen auch erzführenden, und es ergiebt sich leicht aus ihrem Gesamtcharakter, daß sie durch Vereinigung zerstörter älterer Felsmassen gebildet ist.

b. Neben *kalkhaltigem Schiefer* gehört der *Grünstein* zur Uebergangsformation. Er wird auch *Diorit* (von *διορίτω*, *distinguo*, *definio*, weil seine Bestandtheile sich an Farbe und Gefüge so verschieden zeigen) genannt, ist theils grob - theils feinkörnig, bietet selten kenntliche Schichtungen dar, erscheint wie der Granit in zerklüfteten, oft stark abgerundeten Massen, kommt häufig vor und bildet kleinere meistens abgerundete Berge. Zu ihm gehört der *Dioritschiefer*, welcher in mächtigen Lagern seltener auf Granit, häufig auf Gneis vorkommt.

Zu den Uebergangsgebirgen gehören ferner noch folgende verbundene und mit einander parallel laufende Formationen.

c. Wechselnde Schichten von *körnigem* und *talkigem Kalk*. Der körnige Kalk, sonst auch *Urkalk*, *salinischer Marmor* genannt, unterscheidet sich von den zahlreichen Kalkgebilden durch sein krystallinisches Gefüge, welches bald grob - bald feinkörnig erscheint, und nur selten schiefrig, wenn er mit Glimmerblättchen gemengt ist. Daß er keine Petrefacten

---

<sup>1</sup> Geognostischer Versuch über die Lagerung der Gebirgsarten in beiden Erdhälften. Deutsch durch v. Leonhard. S. 103. ff.

enthält, die in den neueren Kalksteinen so häufig vorkommen, außerdem im Granit und andern primitiven Felsarten gelagert vorkommt, entscheidet für sein hohes Alter. Neben *Kohlenblende* - *haltigem Glimmerschiefer* und *Grauwacke* gehört hierzu ferner nach der *Anhydrit*. Man rechnet ferner auch den körnigen, schuppigen, ins Blättrige übergehenden, *Gyps* zum *Urgypse* und zum *Uebergangsgypse*. Ob es den ersteren giebt, ist zweifelhaft, und v. HUMBOLDT führt ihn nicht als solchen auf. Der ältere Gyps ist mitunter deutlich geschichtet, und führt verschiedenartige Beimengungen, findet sich in und auf Kalk und Thonschiefer, zwischen Grauwacke oder auf Feldsteinporphyr.

d. *Thonschiefer* gehört der Uebergangsperiode gleichfalls an, nebst dem *Kieselschiefer* (*Jaspisschiefer*, *Lydischer Stein*), welcher aus Kieselmasse mit mehr oder weniger Thon - Kohlenstoff - oder Eisenoxyd - Gehalt besteht, hiernach verschieden gefärbt, meistens aber schwarz ist, in Thonschiefer übergeht und sich in ihm gelagert findet; ferner *schwarzer Kalkstein*, oder *Uebergangskalk*, eine reine dichte Kalkmasse, selten körnig, von bläulicher und schwärzlicher Farbe mit weissen Adern durchzogen, selten roth oder gelblich. Er findet sich zuweilen in grossen Lagern ganz frei von Petrefacten, zuweilen aber enthält er sie in grosser Menge, ist selten geschichtet und der Verwitterung sehr ausgesetzt, kommt sehr häufig vor, und bildet sowohl Bergkuppen, als hohe und spitze Felsen. Ferner gehört dazu *Grauwacke* nebst *Grünstein* und *Syenit*. Letzterer ist benannt von *Syene*, dem heutigen *Essen* oder *Assuan* in Oberägypten, woher die zu den Obeliskten genommenen Steine kamen. Er wird wohl mit Granit verwechselt und den Urfelsen beigezählt. Die wesentlichen Bestandtheile desselben sind Feldspath und Hornblende, welche ein grob - oder feinkörniges Gemenge bilden, von schwärzlichem Ansehen und verschiedene Einmengungen enthaltend. Die Felsart ist selten geschichtet, meistens neben Granit, nicht häufig über demselben gelagert, ragt auch nicht so weit über die Oberfläche des Meeres als dieser. Dem Syenit nahe verwandt ist der *Aphanit* (von *αφανίζω* verschwinden, weil die Kenntlichkeit der Gemengtheile aufhört), welcher aus Feldstein und Hornblende besteht, mit eingemengten Feldspath - und Hornblende - Krystallen, von Farbe dunkelgrün ins schwärzliche ist, sich vorzüglich über Sye-

nit und Diorit gelagert findet, und meistens steile, fast senkrechte Klippen bildet.

Der *Uebergangsgranit* gehört gleichfalls hierher. Man war anfangs gewohnt, den Granit allgemein als älteste Felsart zu betrachten, allein es ist zuerst durch LEOP. v. BUCH<sup>1</sup> und HARMANN<sup>2</sup> außer Zweifel gesetzt, daß der Granit auch über andern Gesteinen gelagert vorkommt. Sie fanden ihn namentlich bei Christiania über Orthoceralitenkalke liegend, nachher hat ihn auch v. HUMBOLDT<sup>3</sup> über Gneis, JOHN DAVY<sup>4</sup> über Schiefer und VARGAS BEDEMAR<sup>5</sup> mit Eisensteinschichten wechselnd gefunden. Es muß hiernach also Granit von verschiedenem Alter geben, und es leidet keinen Zweifel, daß einiger auch zur Uebergangsformation gehöre<sup>6</sup>.

*Porphy*r, welchen manche Geognosten, zum Theil wenigstens, den Urfelsen beizählen, wird durch v. HUMBOLDT gleichfalls zu den Uebergangsgebilden gerechnet. Er besteht aus Feldstein oder dichtem Feldspath als Hauptmasse, in welche, wie in einen Teig, Quarz-Krystalle und Körner, Feldspath-Krystalle, zufällig auch Hornblende- und Glimmer-Theile, gleichsam eingebacken sind. v. HUMBOLDT fand ihn in America unmittelbar auf Granit liegend. Verwandt ist ihm der *Pyromerid* von Corsica, welcher aus einem Teige von Feldstein mit wenigen quarzigen Einmengungen und eingeschlossenen Kugeln aus Feldspath oder aus Feldstein und Quarz besteht.

e. *Gabbro* (*Euphotide*, *Verde di Corsica*), aus Feldstein und sogenanntem Diallagon, oder aus Feldstein, Feldspath und Diallagon gebildet, von körnigem Gefüge, steht vorzüglich dem Serpentin nahe, und geht häufig in diesen über. Nach seinen Lagerungsverhältnissen findet er sich an der Grenze der Ur- und Uebergangsgebirge, so wie der letzteren und der Flötzgebirge, bildet steile Berge und findet sich in allen Welttheilen.

f. Endlich rechnet v. HUMBOLDT hierher die Lagerungen

---

1 Reise durch Norwegen und Lappland. I. 141.

2 Reise durch Scandinavien. a. v. O.

3 Reisen d. Ueb. III. 196.

4 G. LXVI. 129.

5 Reisen. II. 246.

6 S. D'AUBUISSON *Traité de Géognosie*. II. 226. wo noch mehrere Beispiele angeführt werden.



von *Pyroxen-Porphyr* mit gewissen *Mandelsteinen* und *Zirkonsyenit*.

3. *Secundäre Formationen* nennt man solche, deren Entstehen in Zeiten fällt, als die älteren Schichten schon gelagert waren, und sowohl zur Erzeugung von Pflanzen als auch zum Wohnorte von Thieren dienten. Im Allgemeinen bilden sie zwei Hauptclassen, nämlich Sand- und Kalk-Steine, welche indess von verschiedenem Alter sind, und auch hierbei ist die Begrenzung nicht so scharf, daß sich die secundäre Felsart überall genau von den Uebergangsgebilden unterscheiden ließe, oder man ihr Alter mit völliger Gewißheit bestimmt angeben könnte. Die verschiedenen Sandsteinarten scheinen übrigens aus den abgerundeten Bruchstücken, insbesondere den quarzigen, der Urgebirge entstanden zu seyn, welche an ihrer gegenwärtigen Lagerstätte aufgehäuft zu den jetzigen Steinmassen verbunden wurden. Die Kalksteingebilde sind in ungeheurer Menge vorhanden, und werden nach der Verschiedenheit ihres Alters zuweilen durch Zwischenlagen von Gyps, Thon, Sandstein u. s. w. getrennt; oft läßt sich ihr Alter hiernach, hauptsächlich aber nach den Resten der Thierwelt bestimmen, welche sie einschließen.

a. *Älterer Sandstein*, auch das *rothe-graue-weiße-Todtliegende* genannt. Er ist bald grob- bald feinkörnig, und geht selbst in Trümmergestein über. Die größeren bis zu den kleinsten abnehmenden, ihn bildenden Körner sind durch einen eisenschüssigen, braunlichrothen oder graulichweißen, zuweilen etwas kalk- und mergelhaltigen thonigen Teig gebunden, worin eingemengte Glimmerblättchen vorkommen, die Trümmer in ihm sind den umliegenden älteren Felsarten ähnlich, und daher verschiedenartig an Masse und Gestalt. Von zufälligen Einmengungen findet man ihn meistens frei, auch enthält er nur selten einzelne Ueberbleibsel älterer Vegetabilien und Thiere; um so merkwürdiger sind die ganzen Baumstämme, welche sich in ihm mitunter von 3 F. Durchmesser und 15 F. Länge namentlich da finden, wo er schieferartiger wird, z. B. im Kiffhäuser bei Stolberg, im Nesselberge in Thüringen u. s. w. Er zeigt deutliche Schichtungen, welche zuweilen waagrecht liegen, und bildet Gebirgszüge von 5000 bis 6000 F. Mächtigkeit mit schroffen Felsen und steilen Gebirgsrücken am Fusse von Ur- und Uebergangsgebirgsketten.

Mit ihm auf gleicher Altersstufe steht der *Kohlensandstein*, ein feinkörniges Gebilde hauptsächlich aus abgerundeten Quarzkörnern bestehend, welche in einem grauen, schieferthonartigen Bindemittel meistens nur lose vereinigt sind; von grauer, ins Weisse übergehender und zuweilen durch Eisenoxyd röthlicher Farbe, schließt Ueberbleibsel aus dem Pflanzenreiche und auch Muscheln ein, und scheint ein eigenthümlicher, in ungleichen Zeiten gebildeter Absatz des älteren Sandsteines zu seyn. Er macht im Wechsel mit *Schieferthon* und *Kohlen* (Schwarzkohlen) das *ältere Kohlengebilde* aus.

Der *Schieferthon*, auch *Kohlenschiefer*, *Kräuterschiefer* genannt, ist ein verhärteter, Kohlenstoff oder Bitumen enthaltender, Thon von schieferiger Structur, schließt hauptsächlich Ueberreste aus dem Pflanzenreiche in wohlerhaltenen Abdrücken ein. Als eine Abart desselben ist der mit Bitumen stark geschwängerte, und daher brennbare, *Brandschiefer* anzusehen.

b. *Zechstein*, *Alpenkalk*, *Flötzkalk*, ein dichter Kalkstein von verschiedener Farbe, gröberem oder feinerem splitterigen Bruche, meistens rein von fremdartigen Beimischungen, zeigt sich sowohl in einzelnen Schichten als auch in weit ausgedehnten Gebirgsstrecken leer von Petrefacten, zuweilen aber auch mit einer Menge Ueberbleibsel früherer Meeresgeschöpfe erfüllt. Er ist nicht allezeit geschichtet, oft stark zerklüftet, wird vom Regenwasser allmählig weggewaschen oder vom fließenden Wasser weggespült, so daß sich große Höhlungen in diesen Bergen bilden. Man findet ihn in großer Menge über den Erdball verbreitet, und zu bedeutenden Bergen aufgehäuft. *Kupferschiefer*, aus Kalk und Thon bestehend, mit Bitumen und verschiedenen metallischen Substanzen, hauptsächlich Kupfer und Eisen durchdrungen, von braunlich - blaulich - und graulichschwarzer Farbe, schließt häufig einzelne versteinerte Fische und Muscheln ein, ist am häufigsten über dem älteren Sandsteine unmittelbar gelagert, verwittert leicht an der Luft und bildet dann eine schwarze Erde. *Stinkstein*, eine dichte Kalksteinsfelsart von brauner, grauer oder schwärzlicher Farbe, welcher beim Reiben oder Erwärmen einen widerlichen, von beigemengtem Schwefel oder Bitumen herrührenden, Geruch verbreitet. Man findet ihn neben Alpenkalk in kleinen Lagern, aber auch zu ganzen Hügeln aufgehäuft. Ihm kann als ähnliches Gebilde der *Rauhstein* beigezählt werden, welcher zwischen Dolomit und

**Stinkstein** in der Mitte steht, ein thonig kieseliger Kalkstein mit wenig Bitumen. Desgleichen *Asche*, eine erdige Auflösung des Stinkkalkes, welche in Lagern von 3 bis 9 F. Mächtigkeit zwischen Stinkkalk und Alpenkalk oder Gyps gefunden wird. Auch der *körnige Gyps* gehört hierher.

c. *Bunter Sandstein*, von den Streifen und farbigen Zeichnungen in demselben benannt, aus kleinen, sehr gleichförmigen, rundlichen Quarzkörnchen bestehend, welche durch ein, meistens thoniges, oft eisenschüssiges, Bindemittel vereinigt sind, von verschiedener Farbe und Härte. Er ist fast frei von zufälligen Beimischungen und Petrefacten, kenntlich geschichtet, und kommt häufig in mehr oder minder mächtigen, niederen, von Thälern durchschnittenen Berge bildenden Lagern vor, und wechselt mit häufigen Kalklagern.

*Roggenstein*, runde, aus concentrischen in gebildete größere und kleinere Kugeln aus Kalkmasse in einem Teige von Kalk zusammengebacken. Er ist nur selten selbstständig über größere Räume verbreitet, meistens als einzelne Lager von geringer Mächtigkeit in Kalksteinfelsen eingeschlossen.

Ueber diesen findet sich gelagert *bunter Mergel*, *Thon*, oft salzförend (Salzthon) mit *Fasergyps* und *Stinkkalk*. Hier- von ist verschieden der *Mergel*, ein mit Thon oder auch Kiesel- erde, zuweilen mit beider zugleich, gemengter Kalk, bei meh- rerem Kieselgehalte auch *Sandmergel* genannt, meistens schie- ferig, von unrein weißer und verschiedenen andern Farben. Der *Salzthon* ist ein kohlenstoffhaltiger, bituminöser Thon, wel- cher mit kleinen Salztheilen durch das Ganze seiner Masse ge- mengt ist, feinerdig im Bruche, von Farbe grau ins schwärz- liche und selten Versteinerungen föhrend. *Fasergyps*, selte- ner *Anhydrit* kommen in ihm in Lagern von größerer oder ge- ringerer Mächtigkeit vor. Er bezeichnet die Lagerungen des *Steinsalzes*, welches den Felsarten vom Zechstein an bis zum Muschelkalke angehört.

d. *Muschelkalk*, *Kalk von Göttingen*, *Flötzmuschelkalk- stein*, *Muschelmarmor*, *Gryphitenkalk*, von der erstaunenden Menge der eingeschlossenen Petrefacten benannt, ist ein ein- facher, bloß mehr oder weniger Kiesel- und Thon-Erde auch etwas eisenoxydhaltiger Kalkstein. Er widersteht der Verwit- terung sehr, ohnerachtet seiner Weichheit, ist stark zerklüftet und geschichtet, sehr weit verbreitet, bildet aber nur niedrige



Hügel und Berge meistens von rundlicher Form. An seinen beiden Grenzen findet sich *Thonmergel*.

Diese Felsart wechselt nach oben mit *weißem* oder *Quadersandstein*. Letzterer ist von der Art seiner Zerklüftung und seiner Anwendung zum Bauen benannt, besteht aus feinen, sehr gleichförmigen, durch ein thonhaltiges, in geringer Menge vorhandenes Bindemittel verbunden. Die Farbe desselben ist graulich oder gelblich weiß, selten durch Eisen röthlich gefärbt, er führt nur sparsam fremdartige Einmengungen, und Versteinerungen nur da, wo er unmittelbar auf Kalkfelsen ruhet. Die Schichtungen desselben sind sehr kenntlich, die Zerklüftungen schneiden einander oft in rechten Winkeln, und durch beides entsteht die Bildung eigentlicher Quadern.

e. Wechselnde Lager von *Quadersandstein* und *Gryphitenkalk*. Hierin finden sich viele Reste von Pflanzen aus der Classe der Dikotyledonen vermengt mit denen aus der Classe der Monokotyledonen.

f. *Jurakalk*, dicht, von muschligem auch splittrigem Bruche und sehr lichter, graulich weißer, oder gelblicher Farbe. Es ist dieses eine sehr zusammengesetzte Formation, mit vielem sandhaltigen Mergel wechselnd und durch Beimengung von Thon selbst in Mergel übergehend. Seine durch dünne Thonlager getrennten Schichten liegen oft horizontal. Er findet sich in Lagern von geringer Mächtigkeit bis zu ganzen Bergen aufgehäuft, am häufigsten am Jura, auf der schwäbischen Alp u. s. w., auch schließt er sehr ausgedehnte Höhlen ein. Der *Lithographische Stein*, von seiner Anwendung zum Steindrucke benannt, bildet nur eine Abart desselben<sup>1</sup>.

---

1 Oft findet man von unten nach oben hin mergelhaltigen Kalk mit Gryphiten, Roggenstein, Madreporenlager (*calcaire à polipiers*), schiefrigen Kalk mit Fischen und Krustaceen und kugeliges Eisenoxydhydrat. Auch das *Knochenrümmergestein*, die *Knochenbreccie*, ein Conglomerat aus Thierknochen und verschiedenen Geschieben von Felsarten, hauptsächlich Kalkstein, kann hier erwähnt werden. Ganze Thiergerippe finden sich nie in demselben, wohl aber alle Arten von Knochen, selbst menschliche in unordentlicher Lage und nicht eigentlich versteinert, sondern vielmehr calcinirt. Die Felsart ist vorzüglich als niedere Hügel und in Felsspalten an den Küsten des mittelländischen Meeres verbreitet. Seine Bildungszeit scheint mit dem letzten Aufenthalte des Meeres auf der Oberfläche unserer Erde zusammenzuhängen.

g. *Secundärer Braunkohlensandstein* (Molasse), ein feinkörniger nicht sehr fester Sandstein, mit wenigem thonigem, kalkigem, oder mergelichem Bindemittel und von weißlich-grauer Farbe. Versteinerungen von See- und Landthieren enthält derselbe bald sparsamer, bald in größerer Menge, ist deutlich geschichtet, und ziemlich weit verbreitet. *Ironsand*, ein durch Eisenoxydhydrat gefärbtes Sandgebilde, aus wechselnden Lagen von Sandstein und Sand bestehend, welches sich vorzüglich im südlichen Theile von England findet, wo er bis zu 500 F. ansteigende Hügelzüge bildet.

*Greensand*, grüner Sandstein, dem Ironsand nahe stehend, ein Sandstein von größerer oder geringerer Festigkeit, durch ein kalkiges Bindemittel zusammengehalten, erhält seine Farbe durch eingemengte Grünerde ähnliche Theile und Glimmerblättchen nebst Eisenoxydhydrat.

h. *Kreide* mit Chlorittheilchen gemengt (*craie chloritée*), *gemeine Kreide*, durch eine chloritähnliche, in kleinen grünen Puncten beigemischte Substanz gefärbt, und *weiße Kreide*, die bekannte Kalkerde mit einem unbedeutenden Zusatze von Talk, Thon, etwas Eisenoxyd und höchst feinem Quarzsande. Sie enthält häufig Versteinerungen, ist oft auf weite Strecken von bedeutenden Spalten durchzogen, auf Gebirgsarten von sehr verschiedenem Alter gelagert, und findet sich in Lagern von sehr geringer Mächtigkeit bis zu eigentlichen, obwohl nicht sehr hohen Bergen.

4. *Tertiäre Felsgebilde*. Nach D'AUBUISSON gehören hierzu alle diejenigen, welche jünger sind als die Kreideformation, und nach V. HUMBOLDT fangen sie mit den Resten zerstörter Kotyledonen an. Sie bestehen hauptsächlich aus Kalk-Thon- und Sandsteingebilden, sind sämmtlich aus zerstörten älteren Felsarten durch wässerigen Niederschlag entstanden, und enthalten eine unglaubliche Menge Reste einer früheren Thier- und Pflanzenwelt. Endlich kann als entscheidender Charakter noch angeführt werden, daß sie nur den niedrigeren Gebirgen angehören, und meistens horizontal geschichtet sind. Nach V. HUMBOLDT gehören dazu

a. *Thon* und *tertiärer Braunkohlensandstein*, letzterer etwas jünger als der oben unter den secundären Felsarten genannte; *plastischer Thon*, eine erdige, mehr oder minder zerreibliche Masse, kenntlich durch seinen eigenthümlichen Thon-

geruch, welchen er im feuchten Zustande giebt, und das Ankleben an die nasse Zunge im trockenen. Von Farbe ist derselbe sehr verschieden, meistens weißlich, ins Gelbliche und Bläuliche spielend, findet sich in Lagern von einem bis zu einigen hundert Fuß Mächtigkeit, und enthält die vielfachsten Reste der Pflanzen- und Thierwelt. *Molasse* und *Nagelflue*, welche zuweilen wechseln, wenn die Kreide fehlt. Die *Nagelflue* hat ihren Namen von dem schweizerischen Worte *Flue*, eine steile Felswand, aus welcher Steine gleich großen Nagelköpfen hervorragen. Es ist dieses ein Trümmergestein aus kleineren und größeren Bruchstücken hauptsächlich von Kalkstein, selbst aus Rollstücken von Granit, Gneis, Porphyry und Diorit, auch aus Geschieben von Hornstein, Feuerstein, Thon- und Kiesel-schiefer, und Serpentin bestehend, welche durch einen kalkigsandsteinartigen Kitt zusammengehalten werden. In der Schweiz, wo diese Felsart häufig vorkommt, nimmt die Größe der Bruchstücke mit der Höhe der benachbarten Kalkfelsen ab. Eigenthümliche Versteinerungen enthält die *Nagelflue* nicht, wohl aber finden sich solche in den kalkigen Bruchstücken. Sie verwittert schwer; allein weil die Unterlagen derselben durch den Einfluß der Atmosphären zerstört werden, so stürzen oft größere oder kleinere Massen derselben mit großem Getöse herab. Auch die höchsten Lagerungen des *Jurakalkes* gehören hierher.

b. *Grobkalk*, *Pariser Kalkstein*, *Ceritenkalk*, *Kalkstein von Balca*, *Thon von London*, *sandiger Kalkstein von Rognor*. Der *Grobkalk* wurde zuerst in der Gegend von Paris, nachher auch an andern Orten gefunden, eine Kalkmasse von größerem oder feinerem Korne und graulich weißer Farbe, mehr oder minder fest bis zum Zerreiblichen, mit vielfachen Einmengen, insbesondere aber so viele Muschelschalen enthaltend, daß die Kalkmasse zuweilen ganz verschwindet. Auch Abdrücke von Stengeln und Pflanzen, Fischen und deren Gerippen kommen in demselben vor. Er ist geschichtet mit Zwischenlagen von thonigem und kalkigem Mergel, findet sich häufig, bildet jedoch keine hohen Berge. Neben ihm stehen die *Braunkohlen*.

c. *Kieseliger Kalkstein* und *knochenhaltiger Gyps* mit *Mergel* wechselnd. In diesem Gebilde finden sich die vielen Knochen von Landthieren, insbesondere die Mammut- und andern Gerippe.



d. *Sandstein von Fontainebleau*, ein mehr örtliches Gebilde.

e. *Kalktuff* und *Süßwasserkalk*, Gebilde des süßen Wassers, weswegen sich in ihnen keine Reste von Seethieren finden. Der *Kalktuff* zeichnet sich aus durch sein loses, schwammiges Gefüge, der *dichte Süßwasserkalk* dagegen ist dicht, weiß, zuweilen grau, schiefrig, mit vielen Resten der Thier- und Pflanzenwelt, und überdeckt Ebenen und niedere Hügel. Der *Kieselkalk*, wegen seines Antheils an der ihn durchdringenden quarzigen Materie so genannt, und der *Travertino*, eine dichte Kalkmasse mit zufälligen Beimengungen vulcanischer Stoffe, kann hier gleichfalls genannt werden. *Poröses Quarzgestein (Mühlstein)*, ein höchst feinkörniger, stellenweise ins Dichte sich verlaufender Quarz, welcher bald mehr Chalcedon- bald mehr Feuersteinartig wird, von weißer, ins Röthliche und Grauliche sich verlaufender Farbe, insbesondere aber ausgezeichnet durch seine zahllosen Höhlungen, und die in diesen befindlichen fadenartigen quarzigen Gebilde. Er ist theils frei von Versteinerungen, theils ganz erfüllt mit einschaligen Muscheln und Pflanzentheilen, und ist eins der jüngsten Süßwassergebilde, welches sich nicht häufig in einzelnen Stücken und Lagern von geringer Mächtigkeit findet.

f. *Aufgeschwemmtes Erdreich*. Dieses wird von den meisten Geognosten als eine eigene Classe von jüngerem Alter als die tertiären Felsarten betrachtet. Man rechnet dann darunter *Lehm*, ein mit mehr oder weniger Quarzsand und Kalkerde gemengter, durch Eisenoxyd gefärbter, zerreiblicher Thon, welcher sehr allgemein in Lagern von verschiedener Mächtigkeit verbreitet ist; *Loess*, ein lehmiges, gelblich - graues Gemenge aus Thon - Kalk - und Kieseltheilen mit versteinerten und calcinirten Conchilien und Knochen von Thieren der Vorwelt. *Walkererde*, welche weich und zerreiblich, weißlichgrau ins Grünliche spielend ist, mit Wasser einen nicht formbaren Brei giebt, und aus zersetztem Diorit und Dioritschiefer besteht. *Sand* endlich, das Product zerstörter quarziger Felsarten, ist so allgemein und an einigen Orten in so ungeheurer Menge vorhanden, daß er keiner weiteren Beschreibung bedarf. Man könnte der Vollständigkeit wegen hier noch die *Dammerde*, als oberste Kruste des cultivirten Theiles des Erdballes anreihen, welche von einigen Zollen bis zu einigen Fußsen Dicke aufgelagert ist.

5. Eine Hauptclasse von Fossilien machen die *vulcanischen Gebilde* aus. Sie verdanken im Allgemeinen den vulcanischen Kräften ihren Ursprung, und da die Thätigkeit der Vulcane sehr frühe begonnen zu haben scheint, und bis diesen Augenblick fort dauert, durch alle diese Zeiten hindurch aber ähnliche Producte erzeugt sind, so läßt sich auf keine Weise eine nach der Zeit geordnete Reihenfolge solcher Gebilde angeben, sondern sie werden am besten unter gewisse Hauptclassen geordnet. Einige von diesen beobachten wir zwar nicht mehr in ihrer Entstehung, und es ist daher lange streitig gewesen, ob sie auf die angegebene Weise entstanden wären, inzwischen sind überwiegende Gründe vorhanden, dieses anzunehmen. Indem aber weder die Art ihrer Entstehung noch die Untersuchung der vulcanischen Thätigkeiten überhaupt hier abgehandelt werden kann<sup>1</sup>, so betrachten wir die durch dieselben gebildeten Felsarten, sey es dals sie durch vollständige oder unvollständige Schmelzung gebildet sind, und mögen sie überhaupt im glühenden oder heißen, wässerig flüssigen oder breiartigen Zustande an den Ort ihrer gegenwärtigen Lagerung gekommen seyn, für jetzt nur so, wie sie in das Gebiet der Geognosie gehören. Es werden dahin gerechnet<sup>2</sup>

a. *Trachytische Formationen.* Der *Trachyt* (von *τραχύς* rauh) auch *Trapp-Porphyr*, *Domit*, genannt, besteht aus einer feinkörnigen Grundmasse mit einliegenden Krystallen glasigen Feldspaths. Nach L. v. Buch entsteht er durch die Einwirkung heißer Dämpfe auf den Granit, welche den Quarz bis zur Unkenntlichkeit zersprengen, dem Feldspath seinen Perlmutterglanz und sein Blättergefüge rauben, die Krystalle in die Länge zerreißen und ihre Durchsichtigkeit erhöhen, Glimmer und Hornblende aber nicht angreifen. Die Farbe desselben ist schmutzig weiß, ins Gelbliche, Röthliche, Bläuliche übergehend. Man unterscheidet verschiedenartige Trachyte je nach der Art des Gefüges und der beigemengten Bestandtheile. Unter andern giebt es *granitische Trachyte*, aus zahllosen Krystallen glasigen Feldspaths mit zwischenliegenden Krystallen

1 8. *Vulcane.*

2 Die Anordnung ist aus v. Humboldt geognostischer Versuch u. s. w. namentlich aus der S. 366. angehängten tabellarischen Uebersicht entnommen.

schwarzen Glimmers und sparsamen Theilen Hornblende; *porphyrtartige Trachyte*, ein Teig aus Feldstein mit Krystallen von glasigem Feldspath und Augit; *halbverglaste Trachyte*, deren Teig halbverglaset, schwarz oder braun ist. Der Trachyt scheint unterhalb der granitischen Erdrinde emporgehoben zu seyn, wird zuweilen umlagert durch Basalt, und scheint dessen Grundlage zu bilden, wie er überhaupt in der Regel nur von vulcanischen Gebilden überdeckt ist. Er ist sehr allgemein verbreitet. Seine Berge sind bald in der Mitte der Ebenen einzeln emporsteigend, bald zu mehreren über einander gehäuft, zeichnen sich überhaupt durch ihre Höhe und kegelförmige Gestalt insbesondere im neuen Continente aus.

Der *Phonolith* (von *φωνή* die Stimme, der Ton und *λίθος* der Stein, wegen seines hellen, bis zum glockenartigen, Tones beim Anschlagen mit dem Hammer) ein lavaartiger Stein von grauer Farbe mit etwas Grün untermischt, besteht im Allgemeinen aus Feldstein mit eingewachsenen Feldspathkrystallen und manchen andern zufälligen Beimengungen. Die Felsart verwittert zum Theil schwer, zum Theil durch Zerklüftungen leicht, und giebt dann fruchtbares Erdreich. Sie zeigt sich in dicken, ziemlich hohen und nahe parallelen Säulen, welche in großer Menge neben einander geordnet meistens in Platten zerspalten sind. Auch der Phonolith bildet kegelförmige, fast stets einzeln hervorragende, spitze und auch gewölbte Berge, deren entblößte Oberflächen sich durch einen weißlichen Ueberzug auffallend von den benachbarten basaltischen unterscheiden. Die Felsart ist zwar nicht sehr allgemein, aber doch nicht eben selten in basaltischen Gegenden.

*Perlstein*, ein schmelzartiges, glasiges Gestein, aus ungleich großen, körnig abgesonderten, concentrischschaligen oder keilförmigen Stücken bestehend, mit Perlmutterglanz, unrein grau von Farbe, ins Gelbliche, Rothe, Braune, selten ins Schwärzliche spielend, ist nicht selten porös mit ins Längliche gezogenen, meistens parallelen, Blasenräumen. Man findet diese Felsart in manchen Gebirgen bedeutend verbreitet, indem sie niedrige, kegelförmige Hügel bildet, mitunter auch Bergmassen, welche bis 900 oder 1200 F. Höhe sich über die benachbarten Ebenen erheben und Flächen von 50 Quadratstunden überdecken.

*Obsidian* ist ein Begleiter des Perlsteins. Dieser sieht einer



gut geflossenen Schlacke mehr oder weniger ähnlich, und ist meistens glasig, schwarz und an den Kanten durchscheinend. Auch dieser ist zum Theil mit in die Länge gezogenen Blasenräumen erfüllt, und ein Begleiter der Vulcane oder vulcanischer Erzeugnisse. Er findet sich als Lager im Trachyt, in Bimsstein und mit diesem durchwachsen, und im Basalte, endlich auch in großen Blöcken von Vulkanen ausgeworfen.

b. *Basaltische Formationen.* Hierhin gehört vornehmlich der *Basalt* selbst, ein inniges Gemenge aus Augit-Feldspath- oder Feldstein- und Magneteisen-Theilchen, sehr hart und von blaulich- und graulich-schwarzer Farbe. Der letztgenannte Bestandtheil erzeugt seine Einwirkung auf den Magnet. Nicht selten umschliesst die Masse zahlreiche ungleich große Blasenräume, und wird dadurch zum basaltischen Mandelsteine (*basalte amygdaloïde*), indem die Räume entweder leer oder mit verschiedenartigen Gesteinen erfüllt sind. Hauptsächlich findet sich im Basalte, als ihn charakteristisch bezeichnend, der *Olivin*, auch umschliesst er Bruchstücke verschiedener Felsarten, namentlich Stücke von Granit, Gneis, feldspathreichem Syenit, Grauwacke u. s. w. deren Oberfläche meistens mit einem glasigen Schmelze überzogen ist.

Der *Basalt* ist insbesondere ausgezeichnet durch die Säulen, welche er bildet. Indefs kommt nicht aller Basalt in solchen Säulen vor, sondern mitunter bloß unförmlich zerklüftet, und in abgerundeten, mit einer weißlichen Kruste überzogenen Stücken. Die schönsten Säulen giebt der feinkörnige, bläulich-schwarze. Sie haben meistens fünf oder sechs, zuweilen sieben, drei und vier, selten zehn Seiten, einen Durchmesser von 6 Z. bis 6 F., sind zuweilen nach oben verjüngt und von einigen F. bis an 200 oder gar 300 F. Höhe und aus mehreren Gliedern zusammengesetzt, finden sich in allen möglichen Lagen, horizontal, schräg, unordentlich zusammengestürzt, sehr häufig aber lothrecht als unzählige parallele Pfeiler zusammengeordnet. Auf solche Weise bilden sie die riesenhaften Dämme, Wälle, Grotten und Höhlen, welche einen höchst imposanten Anblick gewähren, worunter namentlich die *Fingalshöhle* auf der Insel Staffa an der westlichen Küste von Schottland zu den schönsten und merkwürdigsten gehört<sup>1</sup>. Uebrigens finden sich Basalte in

Fig.  
185.

<sup>1</sup> Die Zeichnung ist aus dem Atlas zu BARRISLAN's Institutions Geo-

und über Ur- Uebergangs- und Flötz-Formationen gelagert, theils als Gänge, theils als zu Tage ausgehende Bergmassen. Als eigene Berge erheben sich die Basaltischen in Form von Kegeln und rundlichen gewölbten Kuppen von bedeutender Höhe.

Ueber den Ursprung des Basaltes hat man sich lange gestritten, indem die Neptunisten seine Entstehung als wässerigen Niederschlag zu vertheidigen bemühet waren. Anhänger dieser älteren Meinung waren hauptsächlich WERNER<sup>1</sup>, RICHARDSON<sup>2</sup>, d'AUBUISSON<sup>3</sup>, BROCCHI<sup>4</sup> und andere. Als Hauptargumente führen sie an, daß der Basalt sich durch die Einwirkung des Feuers beträchtlich verändert, folglich nicht im Feuer gewesen seyn kann, daß er schichtenweise mit kohlensaurem Kalke durchzogen ist, Muscheln und Testaceen im unversehrten Zustande, ja sogar Wasser in sich enthält und selbst auf unveränderten Kohlen aufliegt.<sup>5</sup> Indefs haben neuere Erfahrungen dargethan, daß der Kalk unter starkem Drucke selbst in der Glühhitze die Kohlensäure nicht verliert<sup>6</sup>, die Muscheln aber konnten in den Basalt kommen, als er sich in einem weichen, breiartigen Zustande befand, oder in die heiße Masse fest eingeschlossen blieben sie, wie der Kalk, unverändert. Für ein vulcanisches Product, welches theils als Lava geflossen, theils als breiartiger Teig von den Vulcanen ausgeworfen seyn kann, halten den Basalt DE LÜC, FAUJAS DE ST. FOND<sup>6</sup>, DOLOMIEU und FORTIS<sup>7</sup>, HAMILTON<sup>8</sup>, hauptsächlich L. v. BUCH<sup>9</sup>, S. BREISLAK<sup>10</sup>, KEFERSTEIN<sup>11</sup>, auch d'AUBUISSON, welcher spä-

---

logiques genommen, wo sich die vorzüglichsten Basaltgruppen ausnehmend schön dargestellt finden.

- 1 Höpfner Mag. für die Naturkunde Helvetiens. IV. 239.
- 2 Bibl. Brit. XVIII. 313. XXXIX. 211. XLIV. u. XLV.
- 3 Mém. de l'Inst. an. XI. J. de Ph. LVIII.
- 4 Catalogue raisonné d'une Collect. des Roches. Milan 1817.
- 5 Vergl. unten.
- 6 Mineralogie der Vulcane, a. d. Fr. Leipz. 1786. Recherches sur les Volcans eteints de Vivarais et de Velay. Par. 1778. fol.
- 7 Briefe zweier ausländ. Mineralogen über den Basalt. Zürich 1792.
- 8 Neuere Beobachtungen über die Vulcane Italiens u. am Rhein u. s. w. Frankf. u. Leipz. 1784. 8. S. 18.
- 9 Bibl. Brit. XVI. 228. u. a. v. a. O.
- 10 Instit. géol. a. v. O.
- 11 Beiträge zur Kenntniss und Geschichte des Basaltes. Halle 1819.

ter zu dieser Ansicht übergegangen ist, und sie mit den triftigsten Gründen unterstützt hat<sup>1</sup>, A. v. HUMBOLDT<sup>2</sup>, v. HOF<sup>3</sup>, NOEGGERATH<sup>4</sup>, BOUÉ<sup>5</sup>, BEUDANT<sup>6</sup>, v. LEONHARD<sup>7</sup> und viele andere. Ausser manchen andern Beweisen hat mir allezeit ein sehr augenfälliger in dem Anblicke des Volcan de la Coupe<sup>8</sup> zu liegen geschienen, wo man noch deutlich sieht, wie die aus dem Krater geflossene Masse sich am Fusse des Berges in Basalt verwandelt hat. Ferner brachte STANLEY von seiner Reise nach Island eine Basaltsäule mit, welche an ihrem unteren Theile aus eben der grauen, porösen Lava des Hecla bestand, die noch jetzt von diesem Vulcane ausgeworfen zu werden pflegt. In gröfserer Höhe wird das Korn des Gesteines dichter, und geht zuletzt in eine regelmäfsig geformte Basaltsäule über<sup>9</sup>. Als unwiderlegbarer Beweis dienen aber die Basalte, welche noch in neueren Zeiten bei der Entstehung des *Jorullo* in America gebildet sind<sup>10</sup>, auch lassen sich diejenigen Veränderungen zur Unterstützung dieser Hypothese anführen, welche der Basalt in den von ihm berührten und überdeckten Felsarten hervorgebracht hat, und wobei der Einflufs grofser Hitze nicht zu verkennen ist<sup>11</sup>, so dafs man hiernach nicht umhin kann, die Ursache seiner Entstehung den vulcanischen Kräften beizulegen, wodurch die, unter dem Einflusse der Hitze, des Wassers und hauptsächlich der Dämpfe umgewandelten, Felsarten zum Theil Lavenartig, zum Theil Breiartig aus den Kratern geflossen sind, und beim Uebergange in den festen Zustand ihre gegenwärtige Form angenommen haben.

Dafs auch der *Phonolith* den basaltischen Formationen an

---

1 Géognos. II. 601.

2 Geognost. Versuch u. a. w. S. 349. u. a. v. a. O.

3 Berlin. Magaz. Naturf. Freunde. V. 347. VII. 309.

4 Gebirge in Rheinland-Westphalen. I. 106.

5 Essay géognost. sur l'Ecosse. p. 219. Mém. géol. sur l'Allemagne. p. 133.

6 Voyage minéralogique en Hongrie. a. v. O.

7 Charakteristik d. Felsarten. II. 540.

8 Fanjas de St. Fond. a. u. O. p. 298. Eine Zeichnung des Berges findet man gleichfalls im Atlas zu Breislak's Inst. geol.

9 Zimmermann Taschenb. d. Reisen für 1804.

10 v. Humboldt a. a. O. S. 354.

11 v. Leonhard Charakteristik der Felsarten. II. 544.



gehöre, ist oben schon beiläufig erwähnt. *Verschlackter Basalt* (*Trachytischer Mühlstein, Rheinischer Mühlstein*), ein rauhes, blasiges, oft völlig schlackenartiges Gestein, seinen Bestandtheilen nach dem Basalte zugehörig, findet sich auf und neben dem Basalte, auf Thonschiefer, zuweilen auch unter dem Basalte. Die Felsart ist licht- und dunkel-grau, zuweilen unrein roth, braun und schwarz von Farbe, weit leichter zersetzbar als der Basalt, schließt verschiedene andere Fossilien in sich, macht oft die obere Rinde der Basalkuppen aus, bildet aber auch eigene kegelförmige Berge, und findet sich außerdem in mächtigen Lagern.

Unmittelbar an den Basalt grenzt der *Dolerit*, und ist eigentlich nur als eine Abart desselben zu betrachten. Er besteht aus Feldstein oder Feldspath, zuweilen aus beiden, desgleichen aus Augit und Magneteisen, und ist von krystallinischem oder doch wenigstens körnigem Gefüge, welches mitunter so fein und dicht wird, daß die Felsart völlig basaltisch scheint. Je nach dem Quantitativen der Gemengtheile ist der Dolerit verschieden, und wird durch stark vorwaltenden Augit mitunter ganz augitisch. Blasenräume sind in ihm nicht selten, und oft in solcher Menge vorhanden, daß er zum eigentlichen Mandelsteine wird (*Dolerit-Mandelstein*, manche *Basaltische Mandelsteine*), und es sind dann diese Blasenräume entweder leer oder mit verschiedenen Steinarten erfüllt. Der Dolerit führt mehrere beigemengte Fossilien, und unter diesen auch *Olivin*, geht in Basalt und Wacke über, so daß die Grenze zwischen ihm und dem ersteren nicht scharf bezeichnet werden kann, verwittert leicht, ist zuweilen geschichtet, zeigt aber auch regelmäßig säulenförmige und kugelige Absonderungen und findet sich auf Basalt und Wacke, desgleichen auf Glimmerschiefer und andern älteren Gebirgsarten, zuweilen auch auf rothem Sandsteine gelagert. Der Ursprung des Gesteines ist wohl ohne Zweifel dem des Basaltes verwandt, auch wird er oft für Basalt angesehen. Ferner gehört zu ihm als Abart muthmaßlich die *Lava vom Capo di Bove*, ein dunkelgrau-schwärzliches feinkörniges Gestein, aus Leuzit, Augit, Magneteisen, Nepholin und Melilith in verschieden wechselndem quantitativem Verhältnisse gemengt.

*Mandelstein, mandelsteinartiger Trapp*, (und manche *Wacken*) ein scheinbar gleichartiges, häufig zelliges, blasiges

oder schwammiges Gestein von grünlich-grauer und schwärzlicher Farbe, ist wahrscheinlich nicht sowohl ein eigenthüml. Felsgebilde, als vielmehr ein durch vielfache Einflüsse umgewandelter Basalt, Dolerit u. s. w. oder zum Theil schon zersetzte Lava. Gänzlich verwitterte Theile geben der Felsart dann ein geflecktes Ansehen. Auch in ihr finden sich grössere und kleinere, rundliche und in die Länge gezogene Blasenräume, welche theils leer sind, theils mit verschiedenartigen Gesteinen erfüllt. Als Einschlüsse enthält sie Augit, Feldspath, Glimmer, Hornblende und Grünerde, verwittert leicht und verwandelt sich in Thon oder in eine fette, fruchtbare Erde. Die Wacke steht mit dem Basalte, dem Dolerite, Phonolithe und verwandten Felsarten in unmittelbarer Verbindung, und bildet sowohl Lager als auch einzeln stehende, Pyramidenähnliche Berge.

Die *basaltischen Trümmergesteine*, *Basaltbrekzie*, *Basalttuff*, *Trapptuff*, *basaltische Conglomerate* lassen sich gleichfalls hier anreihen. Sie bestehen aus eckigen, öfter aus abgerundeten Stücken von Basalt, welche grösser und kleiner, theils frisch, theils mehr oder weniger zersetzt sind, aus Bruchstücken von Basalt, Dolerit, Wacke und Mandelstein nebst Rollsteinen älterer und jüngerer Felsarten, selbst Fragmenten von verkohltem Holze, welches alles in einen Teig meistens aus zerkleinerten Trümmern derselben Substanz gebunden ist. In den eingeschlossenen Kalkstücken finden sich verschiedene Versteinerungen, nur selten einzelne im Gesteine selbst. Der *Trapptuff* ist ein steter Begleiter des Basaltes und einiger Flötstrappfelsarten, umgiebt die basaltischen Berge, und wechselt zuweilen mit Basaltlagen in Schichten, welche meistens flach fallend mitunter senkrecht stehen. Man erklärt seine Entstehung daraus, daß die basaltischen Massen beim Emporquellen die verschiedenen Bruchstücke einhüllten.

c. *Lava*, eine im Innern der Vulcane durch Einwirkung des Feuers flüssig gewordene, und durch die Krater ausgeworfene Mineralsubstanz vom mehr Erdigen bis zur vollständig geflossenen Schlacke übergehend, verschieden an Farbe und bald schwammig locker, bald schlackenartig fest. Hauptbestandtheile derselben sind Feldspath, Leuzit, Augit und titanhaltiges Magneteisen in verschiedenem quantitativen Verhältnisse. Beigemengt sind Glimmer, zuweilen Olivin und vielleicht Hornblende, und ausserdem schließt sie verschiedene, meistens zufällig hin-

eingekommene Fossilien ein, Ueberbleibsel einer früheren Thier- und Pflanzenwelt sind ihr indess ganz fremd. Die härteren Arten derselben verwittern sehr schwer, die weicheren und poröseren leichter, und geben dann meistens einen sehr fruchtbaren Boden. Lagerungsverhältnisse lassen sich bei ihr nicht angeben, indem sie allezeit über vorhandene Gebirge in Strömen von ungleicher Breite und Mächtigkeit geflossen ist. Die *verschlackte Lava* hat ihren Namen von dem schlackenartigen Ansehen. Sie ist meistens schwarz, zuweilen braun, gelblich, grünlich oder grau, und begleitet die gemeine Lava.

Der *Bimsstein*, eine erhärtete schaumartige Lava (*pumex*, ursprünglich *spumex*, Lavaschaum<sup>1</sup>) von faseriger und gewundener Textur, perlmutterglänzend, meistens von schmutzig weißer, ins Gelbliche spielender Farbe, reiht sich den Laven als ähnliches Gebilde unmittelbar an. Die Bimssteinmassen schliessen mitunter Bruchstücke verschiedener Felsarten ein, finden sich sehr häufig als große, abgerundete Blöcke, in einigen Gegenden selbst weit von Vulkanen zu ganzen Bergen aufgehäuft, und nicht selten auf dem Meere in solcher Menge schwimmend, daß sie ganze Inseln bilden. Nicht alle Vulkane werfen denselben aus, einige aber liefern ihn in ungeheurer Menge.

*Bimsstein-Brekzie*, welche hier wohl am schicklichsten ihren Platz findet, begreift zwei Arten; die eine, in welcher die Bimsstein-Fragmente ohne Bindemittel zusammenhängen, die andere, in welcher sie durch ein Bimsstein-Cement verbunden sind. Die erstere Art ist mehr fest und gleicht dem *blasigen Perlstein* etwas, in der zweiten ist der Bimsstein zu Sand zermalmt und nur in einigen Fragmenten noch kenntlich. Beide Arten sind im Allgemeinen von fremdartigen Einmengungen frei, eingeschlossen findet man aber Holzopal, vegetabilische Ausdrücke, Holzstücke und sogar auch Meeresmuscheln, hauptsächlich nur als Abdrücke. Dieses Conglomerat findet sich in größerer und geringerer Mächtigkeit in der Nähe des Perlsteins gelagert, mitunter von den Massen dieser Felsart ganz umgeben, und zeigt in seinem ganzen Verhalten unverkennbare Spuren eines sehr ruhigen Niederschlages.

d. Endlich gehören zu den vulcanischen Gebilden noch die Tuffe, deren es verschiedene Arten giebt. Dahin wird ge-

---

<sup>1</sup> Vossii Etymol. sub voce pumex.



zählt der *eigentliche vulcanische Tuff*, auch *Wacke vom Monte verde*, *Pouzzolan - Gestein* genannt, eine mehr und weniger scheinbar gleichartige, lockere, weiche, fast zerreibliche Masse, gelblich oder schwärzlich braun, aschgrau und röthlich, mit mehr oder weniger fremdartigen Einmengungen und selten vorkommenden Pflanzen - Abdrücken. Das Gebilde ist ursprünglich vulcanisch, aber durch Wasser fortgeschwemmt, und hieraus abgesetzt, überdeckt daher auch die Felsarten der tertiären Formation, und findet sich hauptsächlich nur an der Südwestseite den Appeninen, namentlich in der Gegend von Rom.

*Trafs* oder *Terrafs*, eine erdige, unrein gelbe, ins Graue oder Braune übergehende Masse, worin sich Bimssteinstücke, Fragmente von Thonschiefer, Trachyt - und Basalt - Brocken u. s. w. finden, ist gleichfalls ein durch Wasser aufgeschwemmtes vulcanisches Conglomerat, welches in Lagern von 10 bis 20 F. Mächtigkeit die Thäler ausfüllt. Der *Posilipuf*, eine blafsrothgelbe, oder gelblich weisse, erdige, spröde und leichte Masse mit einliegenden feinen Stücken Bimsstein und Lava, verdankt seinen Ursprung den Vulkanen mit nachfolgender Einwirkung des Wassers, und findet sich hauptsächlich an der Meeresküste oberhalb Neapel als steile, aus dem Meere hervorragende Felsen, desgleichen an den Ufern der Insel Teneriffa u. s. w. Ihm ist ähnlich der *Peperino*, eine wackenartige, meistens aschgraue, Masse von feinem Korne, mit einliegenden Bruchstücken von Augit, Glimmer, Magneteisen, Dolomit, Basalt, Lava u. s. w. und wird für vulcanische Asche gehalten, welche über weite Strecken durch wiederholte Auswürfe verbreitet und allmählig erhärtet ist. Er findet sich hauptsächlich in und unterhalb Rom. *Rapilli*, kleine Trümmer von Laven, von der Gröfse einer Haselnufs bis zu der eines Hühnereies, *vulcanischer Sand*, bis zur sandigen Form verkleinerte Lava und *vulcanische Asche*, welche oft bis zur mehlartigen Feinheit in ungeheurer Menge von den Vulkanen ausgeworfen wird, lassen sich hier anreihen.

6. In den erhabenen Theilen der Erdkruste, den Gebirgen, findet man ferner die *Gänge*. Man bezeichnet hiermit diejenigen Räume, welche ganz oder theilweise mit Mineralsubstanzen erfüllt sind, und die Gebirgsart selbst unter verschiedenen Winkeln durchschneiden, indem sie bald in gerader, bald in gekrümmter Richtung fortlaufen. Die den Raum erfüllenden, von

der Gebirgsart mehr oder weniger verschiedenen Fossilien nennt man gleichfalls Gang, genauer *Gangart*, *Gangmasse*, die Neigung der Gänge gegen den Meridian sein *Streichen*, gegen die horizontale Ebene sein *Fallen*, die Gebirgsart, worauf sie ruhen, das *Liegende*, die über ihnen befindliche das *Hangende*, ihre oft sehr bedeutende, bis zu 50000 F. fortlaufende Ausdehnung in der Richtung ihres Streichens die *Längenerstreckung*, die senkrechte Entfernung zwischen dem Hangenden und Liegenden oder dem sie einschließenden Gesteine aber ihre *Mächtigkeit*, welche von weniger als einem Zolle bis mehr als 140 F. beträgt. Die Gangart besteht bald aus einem bald aus mehreren verschiedenen, in mannigfaltig wechselnden Verbindungen vereinigten Mineralsubstanzen, welche häufig zu den vollkommensten Krystallen ausgebildet sind. Führt der Gang ganz oder zum Theil Erze, so heißt er *edel*, im entgegengesetzten Falle *taub*. Höhlungen innerhalb der Gangmasse (zuweilen auch auf ähnliche Weise in den Felsarten vorhanden), welche leer oder häufiger zum Theil, auch wohl ganz, mit Mineralien angefüllt oder nur auf ihren inneren Wandungen mit Krystallen überkleidet sind, nennt man *Drusenräume*. Endlich sind die Gangmassen von der begrenzenden Felsart, dem *Nebengestein*, entweder scharf getrennt, wobei die berührende Fläche der Gangmasse *Saaland* heißt, oder sie sind mit derselben verwachsen, wodurch letztere verschiedene Veränderungen erleidet, so wie auch die Gangmassen selbst auf mannigfaltige Weise in einzelne Lagen geschieden, theilweise zerklüftet, abgesondert und umgewandelt sind, die Gänge aber einander durchkreuzen, verrücken oder auch durch die Gebirgsarten verdrückt werden<sup>1</sup>.

7. *Lager* nennt man diejenigen Mineralmassen, welche, entweder an sich oder rücksichtlich ihrer Structurverhältnisse von den einschließenden Felsarten verschieden, zwischen letzteren liegend angetroffen werden. In geschichteten Gebirgen bilden sie der Hauptgebirgsart ähnliche Schichtungen, in ungeschichteten aber für sich bestehende plattenförmige Abtheilungen. Ein Lager im Flötzgebirge heißt auch wohl schlechtweg *Flötz*, im aufgeschwemmten Lande aber *Bank*. Das Streichen und Fallen der Lager stimmt in der Regel mit dem der einschließenden

---

<sup>1</sup> v. Leonhard Charakteristik der Felsarten, I. 26. Ueber den Ursprung der Gänge s. *Geologie*.

Gebirgsarten überein, und mehrere Lager des nämlichen Gebirges befolgen hierin meistens den nämlichen Parallellismus. Mit der *Sohle* ruht das Lager auf dem tieferen Gesteine, sein *Dach* begrenzt die Ausdehnung nach oben, die lothrechte Entfernung zwischen beiden, heisst die *Mächtigkeit* derselben, und wechselt von einigen Zollen bis zu vielen Lachtern<sup>1</sup>; ist dieselbe verhältnissmässig gross gegen die Längenerstreckung, so nennt man solche auch *Stöcke*.

Im Allgemeinen herrscht bei Lagern mehr Einfachheit und Gleichartigkeit, als bei den Gängen, sie führen weniger Krystalle, ihre bildenden Massen sind entweder in ziemlich gleichem Verhältnisse gemengt oder es ist *eine* einzelne Gebirgsart vorherrschend, auch führen sie Erze und heissen dann *Erlager*, sonst aber *Gesteinlager*, enthalten selten Drusenräume, und werden von Klüften, Adern und selbst von Gängen durchsetzt. Auf das begrenzende Gebirgsgestein üben die Lagermassen einen verschiedenen Einfluss aus, und es unterliegt wohl keinem Zweifel, dass die Entstehung beider als gleichzeitig erfolgt anzusehen sey<sup>2</sup>.

8. Die Erdkruste ist nicht überall dicht, sondern schliesst eine Menge bis jetzt bekannte und wahrscheinlich noch viele unbekannte Räume, die sogenannten *Höhlen* ein, deren Betrachtung aber für sich angestellt zu werden verdient<sup>3</sup>.

9. Unter diejenigen Substanzen, welche in ausnehmend grosser Menge auf und in der Erdrinde verbreitet sind<sup>4</sup>, gehört vorzüglich das *Kochsalz* (salzsaures Natron), welches auf-

1 Die Eisenlager sind unter den metallischen insbesondere auf der nördlichen Erdhälfte die mächtigsten. Nach L. v. Beckh Reis. II. 241. befindet sich zu Junos-Suvando in Lappmarken der nördlichste Hohofen auf der Erde unter 67° 30' N. B., und einige Meilen tiefer bei Torneofors ist abermals einer. Dort bilden die Eisenerze ganze Berge, die sich über die Oberfläche erheben. Die Lager bei Luossavara und Svappavara sind 34 und 38 Lachter mächtig, und im Eisenberge bei Kirunavara westlich von Lukasjerwi ist die Mächtigkeit des reinen Erzes schon 800 F. gesehen.

2 S. v. Leonhard a. a. O.

3 S. *Höhlen*.

4 An manchen Orten, wo das Salz bis jetzt noch rar ist, z. B. am Niger und im Innern von Guiana (nach v. Humboldt Reisen IV. 243.) liegt dasselbe vermuthlich nur tiefer, und ist daher noch nicht aufgefunden.



gelöset als Salzwasser oder fest, mehr oder weniger mit verschiedenen Substanzen verunreinigt, in einzelnen größeren oder geringeren Quantitäten, sehr allgemein vorkommt. Es findet sich vorzüglich im Wasser des Meeres und der salzigen Seen<sup>1</sup>, und wenn das Salzwasser derselben über die Ufer tritt, sich dann in Niederungen sammelt, und durch den Einfluß der Sonnenstrahlen verdunstet wird, so schießt das Salz in Krystallen an, wie namentlich bei einem Teiche in der Nähe der Capstadt der Fall ist, aus welchem eine Menge Salz jährlich gewonnen wird<sup>2</sup>. Auch durch die sandigen Ufer der Salzseen, z. B. des todtten Meeres und der sibirischen Seen dringt eine Menge Salzwasser, verdunstet, und macht die Umgegend durch den Salzgehalt unfruchtbar, oder liefert zugleich eine Menge Salz zum ökonomischen Gebrauche<sup>3</sup>. Unter die Gegenden, welche oft auf weite Strecken durch hervordringendes Salzwasser unfruchtbar werden, gehören vorzüglich die Nordküsten Africa's und Aegyptens, desgleichen weite Strecken in Persien und Armenien, in Cabulistan, insbesondere die Niederungen um das caspische Meer und den See Aral, z. B. ein Theil der kirgisischen Steppe u. a. m.

Hauptsächliche Aufmerksamkeit verdienen aber die größeren und geringeren, zum Theil ganz ungeheuern *Lager von Steinsalz*. Dieses kommt zum Theil in großen Blöcken vor, und läßt sich aus denselben in große Würfel spalten. Es ist seltener ganz rein, wasserhell und fast durchsichtig, welches dann zerstoßen ein Salz wie feines Mehl und schneeweiß liefert, öfterer ist es grau bis zum schwärzlichen, röthlich, gelblich, bläulich auch grünlich. Das ganz wasserhelle liegt meistens als Kugeln, seltener als Würfel in dem gefärbten, meistens in größerer Tiefe. Beigemengt finden sich demselben nicht häufig vegetabilische Substanzen meistens im verkohlten Zustande. Das Steinsalz bildet Schichten und Bänke, bei denen sich aber kein regelmässiges Streichen und Fallen zeigt, indem sie bald mächtiger, bald geringer werden, sich unordentlich biegen und krümmen. Oft sind die Flötze von größerer Mächtigkeit, öfterer findet man bloße Stöcke, welche mit Salzthon

1 S. Meer; Seen.

2 Lichtenstein Reisen. I. 556.

3 Ueber die Salzquellen. S. Quellen.

und Salzgyps wechseln, beide fast stete Begleiter des Steinsalzes. Die Hauptniederlage desselben scheint im Alpenkalke, theils zwischen diesem und dem bunten Sandsteine zu seyn, indem letzterer dann unten sehr thonig und mergelich wird. Außerdem findet man dasselbe in partiellen Formationen gelagert, welche theils der Uebergangs- theils der jüngern Flötzzeit zugehören, und es ist dann mit Gyps, Stinkkalk, Salzthon u. a., oder auch mit Gerölle überdeckt, oder geht in seltenen Fällen selbst zu Tage aus<sup>1</sup>. Als solche Gegenden, in denen es vorzugsweise in großen Lagern vorkommt, können genannt werden die Stadt *Cardona* in Catalonien, 16 Lieues von Barcelona, woselbst sich ein zu Tage ausgehender Salzberg von etwa 300 F. Höhe befindet. Die Stadt selbst liegt 411 Meters über dem Spiegel des mittelländischen Meeres, und 138 Met. über dem Spiegel des kleinen Flusses Cardonnero, in welchen das vom Salzberge abfließende Regenwasser fällt, ohne daß sein Wasser bedeutend hierdurch gesalzen würde. Die Auflösung des festen Steinsalzes durch das Regenwasser ist nämlich unbedeutend, weil es schnell von der Oberfläche abfließt, weswegen auch das Volk den Berg für unzerstörbar hält, jedoch nimmt er nach *CORDIER* jährlich etwa 4,7 F. an Höhe ab<sup>2</sup>. Die reichen und ausgebreiteten Salzquellen *Lothringen's* verdanken ihren Ursprung einem unermesslichen Salzlager<sup>3</sup>, auch ist dasjenige sehr mächtig, welches neuerdings in und um *Wimpfen* am Neckar durch Bohrversuche aufgefunden wurde<sup>4</sup>, ohne daß jedoch bei beiden das Steinsalz selbst aus der Tiefe gefördert wird. Ausnehmend reich sind ferner die Salzgruben im *Salzburgischen*, am größten, bekanntesten und merkwürdigsten aber sind die bei *Wiliczka* und *Bochnia*, aus denen ein großer Theil von Polen und Schlesien mit seinem Salzbedarf versehen wird. Es wird von diesen schon seit dem Jahre 1237 geredet, und durch das beständige Ausbringen des Salzes sind daselbst künstliche Höhlen gebildet, welche zu den größten in der Welt gehören. Die im Salze ausgehauenen, größten-

---

1 v. Leonhard Charakteristik der Felsarten. II. 290.

2 Cordier in J. de Ph. LXXXII. 344. Vergl. *BAKEWELL* Einleitung in die Geologie, übers. v. Müller. S. 91.

3 J. de Ph. LXXXIX. 395. u. 473. G. LXIV. 145.

4 Vergl. G. LXIV. 219.

theils durch stehen gebliebene Säulen von Salz gestützten Gänge laufen auf 2000 Lachter von N. nach S. und 400 von O. nach W., sind so breit, daß zwei Wagen neben einander fahren können, und an 40 F. hoch. Man findet mehrere Säle darin, und sollen diese sogar über einander sich befinden, indem das Ganze aus drei Stockwerken besteht, zu deren oberen man durch 30 Schachte und eine Windeltreppe, zu den beiden unteren aber durch Treppen, im Salze selbst gehauen, gelangt. Man findet dort mehrere Capellen mit Altären, Heiligenbildern, gewundenen Säulen, Kanzeln, Sitzen, Beichtstühlen, Leuchtern u. s. w., alles aus Steinsalz gehauen. Frisch ausgehauene Räume geben durch Lichtbrechung und Spiegelung ein Ansehen von Edelsteinen, bald aber werden die Gegenstände durch Lampenruß von den vielen brennenden Fackeln überzogen. Dort sind unterirdische Magazine von Salz, von Heu und Stroh für Pferde, nebst Stallungen für 20 bis 30 derselben, indem die für die Arbeiten herabgelassenen nicht wieder heraufkommen, und sich wohl befinden, außer daß sie von dem blitzenden Lichte leicht erblinden. Die Arbeiter werden dreimal binnen 24 Stunden abgelöst, und arbeiten also jedesmal 8 Stunden; ihre Zahl wird im Ganzen auf 800, die der Officianten auf 60 angegeben. Es giebt verhältnißmälsig wenig Wasser dort, und man kann überall trocknen Fußes gehen, dennoch giebt es aber einige Seen darin, und sogar eine Quelle süßen Wassers. Gleich mächtig ist wohl das Salzflötz in *Siebenbürgen*, dessen Länge man zu 170 deut. Meil. bei einer Breite von 15 bis 20 M. berechnet. Die Grube zu *Kotosch* gab im Jahre 1772 jährlich 144000 Stein zu 80 bis 90  $\mathfrak{R}$ ., die zu *Torda* 145860 Stein. Man rechnet, daß jene Gegend jährlich fast eine Million Ct. liefert, und eine halbe Million, welche in Stücken über die Halden geworfen werden<sup>1</sup>.

In *Africa* ist das Salz an einigen Orten rar, an der Nordküste und in der Wüste dagegen werden die Brunnen leicht salzig und dieses deutet allerdings auf unbekannte Salzlager. In großer Menge und einen wichtigen Handelsartikel bildend findet sich dasselbe aber unweit *Baylur* in *Habesch*<sup>2</sup>, desgleichen an

---

<sup>1</sup> Guettard in Mém. de l'Ac. 1762. 493. Lichtenb. Mag. I. 30, Journ. des Mines XXIII. 280. Vergl. I. Kaut. physische Geographie, Hamb. 1817. II. 2. S. 129.

<sup>2</sup> Bruce Travels. III. 111.



der Grenze der Sahara nach Tombuktu hin, u. n. a. O. *Asien* ist an einigen Orten vorzüglich reich an unerschöpflichen Salzlagern. Dahin gehören namentlich die Umgegenden des todtten Meeres, wo viele felsenartige Salzmassen über die Erde hervorragen, welche zu der Sage von der Verwandlung von Lot's Frau in eine Salzsäule Veranlassung gegeben haben, und wird diese vermeintliche Säule daher von den Reisenden an verschiedene Orte gesetzt, je nachdem sich hier und dort solche Salzblöcke finden. Die Araber haben seit undenklichen Zeiten das Salz von dort weggeführt, ohne daß eine Abnahme wahrgenommen wird. Am merkwürdigsten ist aber ein Salzberg, größer als der spanische, nahe bei der Stadt *Callubagh* am Indus. Dieser Fluß drängt sich dort durch Felsen, und gegenüber befindet sich der genannte Berg von Salz, an dessen Fusse ein Weg durch dieses Mineral gehauen ist, welcher sich an einigen Stellen gegen 100 F. über den Spiegel des Flusses erhebt. Das Salz ist hart, hell und fast rein, und würde wie Krystall aussehen, wenn es nicht an einigen Stellen roth gestreift wäre. Aus dem Salzfeldern brechen einige Quellen hervor, und überziehen den Boden mit einer blendend weißen Kruste<sup>1</sup>. In *Peru* findet sich das Salz in einer Höhe von 9000 F. über der Meeresfläche, auch in *Chili* ist es in Menge vorhanden<sup>2</sup>, und die Wüste zwischen *Ametope* und *Coquimbo* enthält nach *Huanra* hin eine reiche Steinsalzgrube. Ueberhaupt ist in *Südamerika* der östliche Theil arm, der westliche reich an Salz<sup>3</sup>.

Die vielen sonstigen gewöhnlichen Salzlager und die zahlreichen Salzquellen müssen hier unerwähnt bleiben.

10. Viele Aufmerksamkeit haben von jeher die *fossilen Kohlen* erregt, welche man sehr allgemein und von verschiedenen Arten als Bestandtheile der Erdrinde antrifft. Man unterscheidet hauptsächlich

a. *Schwarzkohlen*, zu denen die Blätterkohle, Stangenkohle, Kannelkohle, Rufskohle, ein Theil der Pechkohle, Grobkohle und mineralische Holzkohle gehört.

1 Elphinstone Reise nach Cabul. d. Ueb. Th. I. S. 60.

2 Kotzebue Reis. III. 29.

3 Voyages dans l'Amérique méridionale par Don Felix de Azara. Par. 1809. IV Tom. 8. Eschwege bei G. LIX. 126.

b. *Braunkohlen*, wozu man rechnet die Pechkohle, gemeine Braunkohle, Bastkohle, Moorkohle, Erdkohle und bitumineuses Holz. Beide genannte Arten gehen in einander über, und sind im Einzelnen oft schwer zu unterscheiden, hängen außerdem mit einigen andern, nachher zu erwähnenden verbrennlichen Mineralien nahe zusammen. Einige Mineralogen rechnen zu den Steinkohlen (*houille*) bloß diejenigen, welche sich im Feuer aufblähen, zusammenbacken, mit einer rulsigen Flamme brennen, bei einem starken Luftzuge eine starke Hitze geben, entzündet aber im Strome des Löthrohres wieder verlöschen; unter Braunkohlen (*lignites*) aber solche, welche im Feuer reißen, sich an Umfang vermindern, eine helle Flamme aber weniger Hitze geben, und entzündet im Luftstrome des Blaserohres weiter brennen<sup>1</sup>. Man kann auch als chemische Bestimmung angeben, daß die Combustibilien dieser Art aus Bitumen, Kohle und erdigen Theilen bestehen. Ist die Kohle überwiegend, nur wenig Bitumen vorhanden und fehlen die erdigen Theile, so giebt dieses die Kohlenblende oder den *Anthracit*; wenn dagegen die Menge der erdigen Theile größer ist, die der Kohle aber geringer, so ist es *bituminöser Schiefer*; reines Bitumen dagegen, mit wenig Kohle und erdigen Theilen liefert *Asphalt*. *Schwarzkohle* sowohl als auch *Braunkohle* bestehen aus Kohle und Bitumen mit unbedeutendem und außerwesentlichem Antheile erdiger oder auch metallischer Stoffe, ein wesentlicher Unterschied des Qualitativen und Quantitativen ihrer Bestandtheile ist aber noch nicht nachgewiesen, sobald die letztere sich von bituminösem Holze völlig entfernt, also keine auffallend sichtbare Spuren ihres organischen Ursprunges mehr an sich trägt. Uebrigens finden sich die verschiedenen Arten beider an den nämlichen Orten, ja sogar an einzelnen Stücken zeigt sich ein Uebergang beider in einander. So beobachtete HATCHET unter den Braunkohlen von Bowey Theile kaum veränderter Pflanzen bis zur völligen Steinkohle<sup>2</sup>, und PLAYFAIR besaß ein Exemplar, woran die Holzstructur an einer Stelle noch völlig sichtbar, an einer andern aber die voll-

---

1 Nach L. Gmelin's mündlicher Mittheilung.

2 Vermuthlich würde das oben angegebene Kennzeichen den Unterschied wahrnehmbar gemacht, und gezeigt haben, daß alles bloß zur Classe der Braunkohlen gehörte.

endete glänzende und im Bruche fast glasige Kohle erschien. Es war von der Insel Sky, und lag unter Basalt<sup>1</sup>.

Die Steinkohlen kommen der Regel nach in horizontalen Schichten von wenigen Zollen bis zu 6 Lachtern Mächtigkeit vor, deren an einigen Orten mehrere, sogar bis 50 oder 60 über einander liegen. Sie erscheinen in manchen Gesteinen als fremdartige Lager, und haben als eigenthümliches Steinkohlengebilde Schieferthon, Brandschiefer, Kohlensandstein, Thoneisenstein und Trümmergestein zu Begleitern. Das Steinkohlengebilde ruht theils auf Urgebirgen, theils auf Uebergangsfelsarten, und ist von Muschelkalk und Felsarten neuerer Formation bedeckt. Bei Sta-Fe-de-Bogota liegen sie in einem Thale 2200 Toisen über der Meeresfläche, bei Whitehaven dagegen gehen sie meilenweit unter das Meer, vielleicht bis 1000 F. unter dasselbe, wenn gleich FRANKLIN's Angabe übertrieben seyn mag, daß er das Meer 4000 F. über sich gehabt habe<sup>2</sup>. Ueberbleibsel und Abdrücke von Pflanzen und Thieren enthalten sie selbst nicht, wohl aber die sie einschließenden Gesteine. In den Braunkohlen dagegen findet man zahlreiche Reste von Pflanzen, welche in einigen sogar ihre ganze Structur beibehalten haben, ganze Baumstämme von 9 F. Länge, aus der Thierwelt aber kommen weit häufiger Land- und Süßwasserbewohner, als solche vor, welche dem Meere angehören. Auch die Braunkohlen finden sich in Schichten von einigen Zollen bis zu 6 oder 8 Fuß und darüber auf jüngeren Felsarten als die Schwarzkohlen, und unbedeckt oder durch die jüngsten Gebilde überlagert. Beide, sowohl Schwarzkohlen als auch Braunkohlen haben sehr oft den Basalt zum Begleiter, z. B. beim Riesendamme in Irland, in der Auvergne, am Meisner im Hessischen, auf der Bolca bei Verona u. s. w.

Zu den Steinkohlen muß auch der sogenannte *Surturbrand* gerechnet werden, welcher der Insel *Island* eigenthümlich ist. Am häufigsten und zuweilen ausschließend wird derselbe nach GARLIEB da gefunden, wo neptunische Bildung vorherrschend ist, und zwar der Beschreibung nach in drei verschiedenen Lagern, deren erstes 600 F. über dem Meere erhaben ist, das zweite 150 F., das dritte aber sich fast im Spiegel desselben

<sup>1</sup> Journ. des Mines XVIII. 195. Breislak Inst. Géol. II. 239.

<sup>2</sup> Bibliothek d. Reisen. XLIII. 189.



befindet. Zwischen ihnen sind Lager von verschiedenen, mitunter vulcanisch veränderten Steinen, doch sollen auch diese abgerundet und sichtbar durch Anschwemmung herbeigeführt seyn. HENDERSON<sup>1</sup> fand vier Lagen über einander durch Schichten von weichem Sandstein und Thon getrennt, und 1,5 bis 3 F. mächtig. Die beiden unteren sind rein von fremden Körpern, zeigen Holzknoten, Wurzeln und Kringe der verschütteten Bäume, welche letztere dicht neben einander liegen und von der aufruhenden Last platt gedrückt scheinen. Das dritte Lager ist von Eisen durchdrungen, sehr hart und schwer, aber weniger schwarz; das vierte ist eine mit vieler Erde gemischte Kohle. Die mittleren Lager enthalten *Gagat*, sind überhaupt am härtesten und einer guten Politur fähig. Zwischen der zweiten und dritten Lage ist eine etwa 4 Z. dicke blätterige Lage, welche sich oft zu Papiersedicke spalten läßt, und dann zeigen die Stücke auf beiden Seiten die schönsten Abdrücke von Blättern mit allen ihren Fasern und Rippen, aus denen man, so wie aus der Beschaffenheit der Stämme auf die Art des Holzes schließt, woraus der Surturbrand gebildet wurde, indem man darin die an den nordamericanischen Küsten einheimische *populus tremula* und *takkamahaka* zu erkennen glaubt. Der Ursprung dieser Steinkohle ist daher rücksichtlich der Substanz nicht zweifelhaft, jedoch ist nicht entschieden, ob sie aus Treibholz oder aus einheimischen Waldungen gebildet ist. Für die letztere Hypothese spricht der Umstand, daß der Surturbrand nach HENDERSON sich allezeit an der andern Seite eines Hügels in gleicher Höhe findet, wenn er an der einen gelagert ist<sup>2</sup>.

Der Ursprung der Steinkohlen ist im Allgemeinen nicht zweifelhaft, indem man aus unverkennbaren Zeichen wahrnimmt, daß sie aus verschütteten Vegetabilien gebildet sind. Braunkohlen entstanden außerdem aus Baumstämmen und Landpflanzen; ob sich dieses aber auch von den Schwarzkohlen behaupten läßt, ist nicht ausgemacht, indem einige Geognosten sie vielmehr aus Seepflanzen entstehen lassen, welcher Hypothese indess das Argument der Mächtigkeit der Kohlenlager entgegensteht, indem man nicht wohl begreift, auf welche Weise See-

---

<sup>1</sup> Island. II. 110.

<sup>2</sup> Vergl. Vargas Bedemar om vulcanske Producter fra Island. Kopenh. 1817.

pflanzen an einem Orte in solcher Menge aufgehäuft wurden. Holz dagegen lieferten die Urwälder in unermesslicher Quantität, und noch jetzt wird es in solcher Menge als Treibholz auf der See getroffen und später im aufgeschwemmten Sande derselben begraben, daß es den Lauf der Schiffe, insbesondere in den Mündungen der großen americanischen Ströme, hemmt. Durch welche Bedingungen dasselbe aber in Steinkohlen verwandelt wurde, ob dabei Hitze mitwirkte, und die gleichzeitig begrabenen thierischen Stoffe einen Einfluß hatten, ist noch nicht ausgemacht.

12. Man findet ferner in größeren und geringeren Tiefen verschiedene Fossilien, welche nach überwiegenden Gründen aus zerstörten und umgewandelten organischen Stoffen entstanden sind, oder mindestens hauptsächlich aus Kohlenstoff bestehen, deren nähere Beschreibung aber in die Oryktognosie gehört<sup>1</sup>. Dahin sind zu rechnen a. der *Bernstein*, eine wahrscheinlich aus Baumharz entstandene Substanz, durchscheinend bis durchsichtig, welche häufig Insekten, selten kleine Fische einschließt, und am häufigsten an den östlichen Küsten der Ostsee, als einzelne kleinere Bruchstücke aber vielfach in allen Welttheilen gefunden wird. b. *Retinit* oder *Retinasphalt*, eine meistens braune, fettglänzende Masse. c. *Hatchetin*, eine weiche, talgartige, dem Bergöl verwandte Substanz. d. *Erdöl*, welches von der hellsten Naphtha bis zum dickflüssigsten Oele einen Uebergang zum Asphalte bildet, und in perennirenden Quellen meistens zugleich mit Wasser emporquillt<sup>2</sup>. e. *Asphalt* oder *Erdpech*, in größter Menge im todten Meere und sonst vielfach vorkommend, nebst dem ihm verwandten, in Khorasan sparsam vorhandenen, wohlriechenden *Bergbalsam* und dem *Munjak*, welches vom See in der Champechebay in Mexico ausgeworfen wird. f. *Elaterit* oder *fossiles Cautchouc* (*Dapêche*).

13. Die vielen Versteinerungen, überhaupt die zahlreichen und wunderbaren Ueberreste früher existirender organischer Geschöpfe, welche die Erdrinde einschließt, haben seit den ältesten Zeiten, insbesondere aber seit dem Anfange des vorigen

---

<sup>1</sup> v. Leonhard Handbuch der Oryktognosie. 2te Aufl. Heidelb. 1826. S. 791.

<sup>2</sup> Vergl. Quellen.

Jahrhunderts die Aufmerksamkeit der Menschen erregt, und es muß auch den Physiker die Frage interessiren, durch welche Naturkräfte und unter welchen physischen Veränderungen der Erde sie ihre jetzige Beschaffenheit erhalten und an den gegenwärtigen Ort ihrer Lagerung gekommen sind. Inzwischen würde eine auch nur kurze Behandlung dieses Gegenstandes hier zu viel Raum einnehmen, und erfordert daher einen besonderen Artikel<sup>1</sup>.

## VII. Aeufsere Gestalt der Erdoberfläche.

Die Oberfläche der Erde ist uns durch die vielen Reisen allmählig in einem hohen Grade genau bekannt geworden, mit Ausnahme ihrer beiden polarischen Zonen, indem es selbst noch unbekannt ist, ob unter den Polen Land oder Wasser befindlich sey. Man hat aus theoretischen Gründen Land daselbst angenommen, weil ungeheure Eismassen die Seefahrer bisher gehindert haben, bis unter die Pole zu dringen, und man voraussetzte, das freie Meer könne nicht gefrieren, mithin müsse unter den Polen Land seyn, an dessen Küsten dieses Eis erzeugt werde. Allein dieser Grund fällt weg, da die in den Polar-meeren bewandertsten Reisenden, namentlich der erfahrenste unter allen, SCORESBY, das Gefrieren des offenen Meeres nicht in Zweifel stellen<sup>2</sup>. Ein anderer Grund, wonach unter dem Südpole sich ein großes Continent befinden soll, nämlich um das Gleichgewicht beider Halbkugeln herzustellen und die größere Ländermasse der nördlichen zu compensiren, ist noch weniger zulässig, weil es eines solchen Gleichgewichtes gar nicht bedarf<sup>3</sup>. Jüngsthin hat zwar SMITH aus Blythe in Northumberland unter 62° 30' S. B. und 60° W. L. von Greenwich Land entdeckt, Neu-Schottland genannt, wovon es noch fraglich ist, ob es der Anfang eines größeren Continentes oder bloß eine Inselgruppe sey, allein das Letztere ist bis jetzt am wahrscheinlichsten<sup>4</sup>. Ueberhaupt aber sind die Seefahrer noch nicht weit genug nach dem Südpole hin vorgedrungen, um über die dortige Beschaffenheit der Erde mit einiger Sicherheit urtheilen zu können<sup>5</sup>, und die Versuche, dort weiter zu kommen, als bis-

1 S. *Versteinerung*.

2 Vergl. oben Th. III. S. 140.

3 Vergl. BUACHE in Mém. de l'Ac. 1757. p. 190.

4 Nouvel. Ann. des Voyages. 1823. Fev. p. 237.

5 Vergl. oben V. C. 3.



her gelangen ist, bieten im Verhältniß des zu erwartenden glücklichen Erfolges so übermächtige Schwierigkeiten dar, daß das von SMITH schon im Jahre 1820 entdeckte Land rücksichtlich seines Umfanges noch nicht einmal hinlänglich untersucht ist. Die am weitesten nach dem Pole zu bekannten Inseln Peter I. und Alexander I., beide unter  $69^{\circ} 30'$  S. B., welche BRÜLLINGHAUSEN 1821 entdeckte, waren so von Eise umgeben, daß er daselbst nicht landen konnte<sup>1</sup>. Eben so unfruchtbar und öde sind die südlichen Orcaden, welche Capt. WEDDEL 1821 unter  $60^{\circ} 45'$  S. B. und  $45^{\circ}$  W. L. von Greenwich entdeckte, und sowohl damals, als auch in den beiden folgenden Jahren jene hohen südlichen Breiten Gegenden so lange untersuchte, daß die Erwartung eines Continentes daselbst stets mehr verschwinden muß<sup>2</sup>.

Ungleich besser sind zwar die nördlichen Polargegenden bekannt, allein dennoch keineswegs so genau, als von den zahllosen aufgewandten Bemühungen und den vielen unter den härtesten klimatischen Einflüssen aufgeopferten Menschenleben kühner und beharrlicher Seefahrer billig zu erwarten wäre. Das Bestreben, einen kürzeren Weg von Europa nach Ostindien aufzufinden, als der höchst beschwerliche um das Vorgebirge der guten Hoffnung oder durch die Magellanische Meerenge ist, hat seit Jahrhunderten die seefahrenden Nationen beschäftigt, und dieser Gegenstand ist insbesondere seit 1818 mit ununterbrochenem Eifer von den Britten betrieben. Hierbei kam es hauptsächlich auf die Fragen an, ob das eigentliche Polarmeer unmittelbar unter dem Pole und den nächstliegenden etwa 10 Breitengraden nach allen Seiten hin frei von Eise sey, wie hauptsächlich BARRINGTON<sup>3</sup> behauptet hat, und auch andere aus den Nachrichten holländischer Grönlandsfahrer und früherer Reisenden schliessen wollten<sup>4</sup>; oder ob man aus der Hudsons- noch directer der Baffins-Bay durch ein die Nordküsten America's begrenzendes Meer in westlicher oder nordwestlicher Richtung

1 Brewster's Journ. II. 353.

2 Edinb. Phil. Journ. No. XXIII. 149.

3 The possibilities of approaching the North-Pole asserted by the Hon. D. BARRINGTON. A new ed. with an appendix by BRANTON. Lond. 1818.

4 A chronological history of voyages into the arctic regions etc. by J. BARROW. Lond. 1818.

die Behrings - Straße erreichen könne; oder endlich ob von den obersten Küsten Norwegens aus oberhalb Nowaja - Semlia, oder auch zwischen dieser Insel und dem Continente hin das die Küsten Sibiriens bespühlende Meer den Schiffen eine freie Durchfahrt verstatte. Als Nebenfragen standen hiermit in Verbindung, ob die Küsten Sibiriens und Nordamerica's überall vom Meere bespült seyen, oder unbekannte Länder ganz oder nahe zum Pole hin sich erstreckten, desgleichen ob America und Asien durch die Behrings - Straße völlig getrennt sind, oder diese Durchfahrt nur in einen großen Meerbusen führe.

Nach den Resultaten der bisherigen zahllosen Bemühungen werden wir schwerlich jemals zu einer völlig genauen Kenntniß der nördlichen Polarzone gelangen, so sehr auch die Anstrengung in den jüngsten Zeiten gesteigert ist, und die vielfachen Mittel, diesen Zweck zu erreichen, vervollkommnet sind. Dasjenige aber, was bis jetzt als das Resultat der uneigennützigsten und angestrengtesten Bemühungen, insbesondere der Engländer und der Russen, als nahe völlig ausgemacht erscheint, kommt im Wesentlichen auf Folgendes hinaus.

1. Die Nordküsten Sibiriens sind zwar noch keineswegs genau astronomisch bestimmt, allein es ist wahrscheinlich, daß sie im Allgemeinen so sind, als man sie auf den neuesten Charten angegeben findet, und daß sie überall vom Meere bespült werden. Die noch gegenwärtig statt findenden durch das russische Gouvernement veranstalteten schwierigen Bemühungen, diese Küsten näher zu untersuchen, welche die gelehrte Welt mit dem größten Danke anerkennen muß, werden hierüber nähere Auskunft geben<sup>1</sup>.

2. Noch weit weniger kennen wir die nördliche Küste America's. Manche ältere Angaben hierüber, namentlich MALDONADO's und BERNARDA's Reiseberichte, ersterer angeblich von 1588, letzterer von 1640 sind entschieden untergescho-ben<sup>2</sup>, dagegen bestätigen sich die wenigen Nachrichten von

1 Vergl. Revue Encyc. 1824. Oct.

2 Diese fabelhaften Reisebeschreibungen, welche dem spanischen Ministerio übergeben seyn sollen, wurden erst durch WALKERPAER in seiner Biographie universelle und durch AMORETTI im Jahre 1812 bekannt gemacht. Vergl. v. LINDENAU in Mon. Cor. XXVI. 413. MALTE-BACH Annales des Voy. Cah. 63. Neuerdings ist abermals ein Versuch gemacht, die Aechtheit des Reiseberichtes zu rechtfertigen.

**MACKENZIE** und **HEARNE**, insbesondere aber machen die mühsamen und gefährlichen Untersuchungen von **FRANKLIN** und **PARRY** es im höchsten Grade wahrscheinlich, daß auch die Küsten des nördlichsten America's mit einigen unbestimmbaren Abänderungen diejenige Gestalt haben, welche auf den neuesten Landcharten abgebildet ist. Auf allen Fall läßt sich aus vielen Gründen, namentlich wegen einer mit der Ebbe und Fluth zusammenhängenden Strömung des Meeres bei der Insel Melville annehmen, daß sie durch ein Meer bespült werden, welches ohne Unterbrechung vom sibirischen Polarmeere anfangend durch die Lancaster-Straße mit der Baffinsbay, und somit, wahrscheinlich auch durch einen oder mehrere Ausgänge in die Hudsonsbay mit dem atlantischen Oceane zusammenhängt.

3. Wenn man einige Male im sibirischen Polarmeere Land angetroffen haben will, so bleibt es immer zweifelhaft, ob solche Beobachtungen des ewigen Eises jener Gegenden wegen überhaupt möglich waren. Inzwischen ist die Anwesenheit von Land in jenen Gegenden nicht unmöglich, es ist jedoch nicht wahrscheinlich, selbst wenn die neuerdings projectirte Reise von Spitzbergen aus bis unter den Nordpol wirklich zu Stande kommen sollte, daß jemals wirklich ausgemittelt werden wird, ob dieses nur einzelne Inseln sind, oder die Küsten eines größeren Polar-Continentes.

4. **PARRY** hat bei seinem Aufenthalte auf der Melville-Insel allerdings Spuren erhalten, welche es wahrscheinlich machen, daß über jene Insel hinaus noch Land vorhanden ist, ob aber bloß Inseln oder ein Polar-Continent ist gar nicht mit Wahrscheinlichkeit bestimmbar.

5. Es ist zwar kaum zweifelhaft, daß die Baffinsbay oben geschlossen sey. Wie weit aber das nördlichste Grönland sich erstrecke, nach welcher Richtung seine Küsten laufen, ob und in welchem Zusammenhange es mit einem möglichen eigentlichen Polar-Continente stehe, alles dieses bleibt vielleicht für immer unausgemacht<sup>1</sup>.

---

1 Die wichtigsten Werke der hierher gehörigen weitläufigen Literatur sind außer den schon erwähnten Werken von **BARRINGTON** und **BARROW** noch: *A chronological History of north-western voyages of discovery*; by **Cp. J. BURNES**. Lond. 1819. *Mémoires et observations géographiques et critiques sur la situation des pays septentrionaux*. Lausanne 1765. 4. *Modern Voyages and Travels*. Lond. 1819. *John*



Es kann hiernach also nicht mit Sicherheit bestimmt werden, wie viel von der Erdoberfläche mit Wasser bedeckt sey, oder Land ausmache, inzwischen entfernt man sich nicht weit von der Wahrheit, wenn man die Ausdehnung des ersteren zu  $\frac{2}{3}$ , des letzteren aber zu  $\frac{1}{3}$  annimmt. Indem aber über das Meer, seine Größe, Gestalt, Tiefe und übrige Beschaffenheit, seine Küsten, den Meeresboden u. s. w. in einem besonderen Artikel<sup>1</sup> gehandelt wird, so beschränke ich mich hier auf einige Hauptcharaktere des Landes, soweit dieses der physischen Geographie zugehört<sup>2</sup>. Die ganze Oberfläche der Erde ist oben (Absch. III.) = 9260500 geogr. Quad. Meilen gefunden. Hier-von rechnet man in genäherten Werthen<sup>3</sup>

Für Europa	. . . . .	171834	Quad. Meil.		
— Asien	. . . . .	641093	—	—	
— Africa	. . . . .	531638	—	—	
— America	. . . . .	572110	—	—	
— Neu-holland	. . . . .	143000	—	—	
— Alle Inseln	. . . . .	1000000	—	—	
Zusammen		3059675	—	—	

Nicht nach der Ländermasse, wohl aber rücksichtlich der trennenden Meere läßt sich die Erde als aus zwei Hälften bestehend ansehen; deren eine das sogenannte alte, die andere aber das neue Continent oder America ausmacht. Noch ungleicher ist

Ross Voyage of discovery. cet. Lond. 1819. Journal of a Voyage for the discovery of a north-west passage etc. performed under the orders of W. E. Parry. Lond. 1821. 4. (beide auch deutsch erscheinen). Journal of a third Voyage for the Discovery of a North-West Passage from the Atlantic to the Pacific; performed in the year 1824 — 5. Lond. 1826. 4. (Diese und Franklin's Reise sind so eben in einer Taschenausgabe erschienen). An account of the Arctic Regions cet. by W. SCORESBY. 2 Vol. 8. Edinb. 1820 in der Einleitung. KOTZEBUE's Reise. III. 157. BURNEY in Phil. Trans. 1818. p. 9. LAPIE in Nouvelles Annales des Voyages par Malte-Brun. XI. p. 1 ff. Quartely Review 1818. June p. 446 u. v. a. J. LEA in Silliman's American Journ. X. 138. u. v. a.

1 Vergl. Meer.

2 In der Darstellung folge ich im Allgemeinen dem classischen Werke von Carl Ritter die Erdkunde u. s. w. bis jetzt II Vol. 8. Einzelne Quellen sind besonders angegeben.

3 J. E. Bode Anleitung zur allgem. Kenntniß der Erdkugel. §. 58.

indess die Vertheilung des Landes, wenn man den Aequator als Scheidungslinie zweier Erdhälften betrachtet, indem weniger als ein Dritttheil der gesammten Ländermasse auf der südlichen Halbkugel liegt. Aus dieser Ursache laufen die grossen Continente der nördlichen Halbkugel nach der südlichen hin in Spitzen aus, unter denen drei die grössten und einander sehr ähnlich sind, wie schon Baco<sup>1</sup> bemerkte, wenn auch übrigens das Land auf beiden Erdhälften durchaus regellos gestaltet, durch zahllose Buchten eingeschnitten und durch mannigfaltigst gekrümmte Ufer begrenzt ist.

Einer natürlichen Abtheilung folgend könnte man zwei Welttheile annehmen, deren jeder eine Hälfte der Erdkugel bedeckte, und beide durch eine schmale Meerenge, die Behringsstrasse geschieden wären, indem oft gesuchte grössere und auffallendere Harmonieen in der Wirklichkeit nicht vorhanden sind. Auf der einen Halbkugel bildet *Africa* einen völlig begrenzten Theil, und hängt durch eine kurze Landstrecke mit Asien zusammen, welches letztere dagegen mit Europa ein einziges Ganzes bildet, indem die begrenzenden Gebirge, der Kaukasus und Ural, keine eigentliche Scheidung bilden. Ausserdem besteht *Africa* aus zwei grossen, fast gleichen Hälften, dem südlichen Hochlande und dem nördlichen Flachlande; das Innere desselben ist grösstentheils noch unbekannt. *Asien* ist im Ganzen bei weitem am grosartigsten gestaltet. Ohngefähr in der Mitte desselben befindet sich ein ungeheures Hochland, von welchem aus die Gebirgsketten sich nach allen Seiten weithin erstrecken. Der westliche Theil bildet ein eben so ausgedehntes Flachland, der nördliche Abwechslungen von kleineren Hochlanden und Festlanden. *Europa* ist blofs Flachland mit einem kleinen Hochlande in Spanien. Zugleich aber hat es ein zackiges Hochgebirge, die Alpen, von wo aus zahlreiche Aeste nach allen Seiten in das Flachland auslaufen. *America* hat in jeder seiner beiden, durch eine schmale Landenge, getrennter, Hälften ein grosses Hochland, Quito und Mexico, und ist durch die längste Gebirgskette der Erde, welche beide Hälften desselben verbindet, durchschnitten.

Die längste gerade Linie im alten Continente beginnt beim Cap Tamura unter 78° N. B., geht am Aral-See hin, durchschneidet die Persischen und Arabischen Meerbusen an schmalen

---

1 Nov. Org. II. 27.

Stellen und endigt bei der Capstadt unter  $35^{\circ}$  S. B. Ihre Länge beträgt etwa 1800 Meilen. Die längste Linie im neuen Continente läßt sich nicht so genau bestimmen, müßte aber vom Eiscap, etwa unter  $72^{\circ}$  N. B. anfangen, America schräg durchschneiden und gleichfalls unter  $35^{\circ}$  S. B. endigen.

Im Allgemeinen unterscheidet man ferner *Festland* (Continent) und *Inseln*. Der Begriff der letzteren ist unbestimmt, hängt aber von der Gröfse ab, indem die Bedingung einer völligen Umgebung mit Wasser leicht dahin führen könnte, auf der ganzen Erde nichts als Inseln anzunehmen. Uebrigens will man unter Insel einen solchen Ländertheil verstehen, welcher in weniger als einem Monate umschifft werden kann, oder weniger als 10 Grade der Breite und der Länge mißt.

Im Ganzen besteht die Erdoberfläche aus Bergen mit den ihnen zugehörigen Thälern und aus Ebenen, welche Hochebenen genannt werden, wenn sie in bedeutender Höhe über der Meeresfläche liegen, sonst aber Flachebenen heißen könnten.

### A. B e r g e.

Berge heißen die Erhabenheiten der Erdrinde, deren oberer Theil der Gipfel (bei großer Steilheit auch Nadel, Horn), der untere aber der Fuß genannt wird; zwischen beiden liegt der Abhang, einzelne Erhöhungen der Gebirge und Ebenen heißen auch Kuppen. Mehrere an einander gereihete Berge bilden ein Gebirge, und wenn sich darunter einer oder mehrere von bedeutender Höhe befinden, ein Hochgebirge. Mehrere fortlaufende heißen eine Gebirgskette, und sofern sie von einem Haupt- oder Hochgebirge auslaufen, Gebirgszweige, Arme, oder Aeste, deren oberer Theil Gebirgsrücken genannt wird. Rücksichtlich der Länge unterscheidet man Hauptgebirge von etwa 30, Mittelgebirge von etwa 20 und kleine Gebirge von etwa 10 Meilen Längenerstreckung, und eben so rücksichtlich der Höhe Haupt- oder Hoch- auch hohe Gebirge von mehr als 6000, mittlere von mehr als 3000 und niedere von mehr als 600 F. Höhe, die noch niedriger werden zwar oft Berge genannt, verdienen aber nur den Namen Hügel. Einzeln stehende Berge sind selten; am meisten findet man sie auf Inseln als vulcanische Pics, z. B. der Pico di Teneriffa, der Aetna u. a. Sonst gehören unter die bekanntesten der Felsen von Gibraltar, der Puy-de-Dome und mehrere in der Auvergne, der Berg



Aornos in Bijore in Indien, die Festung Gwalior in Hindostan, der Zobtenberg in Schlesien, die Landskrone in der Lausitz u. m. a. Meistens laufen dagegen die Gebirgsketten durch unglaublich lange Strecken von den Hauptgebirgen aus, erstrecken sich oft weit in das Meer, wo sie durch einzelne Felsen und Inseln ihre Richtung bezeichnen, und es wäre wohl nicht unmöglich, einen Zusammenhang aller auf der Erde nachzuweisen. Aeltere Geographen<sup>1</sup>, welche die Felsenzüge gleichsam als das Gerippe der Erde ansahen, wollten in denselben einen Bergäquator und Parallele finden, welche indess nicht mit dem geographischen Aequator parallel, sondern eine nördlichere Richtung befolgend mit ihm einen beträchtlichen, nicht genau bestimmten Winkel bilden sollten<sup>2</sup>. Nach andern sollten sich zwei mit dem Aequator nahe parallel laufende Bergketten, eine unter 50° N. B. die andere unter 25° S. B. befinden<sup>3</sup>. BUFFON<sup>4</sup> läßt die Bergketten von Norden nach Süden laufen, welche Richtungen von andern die Bergmeridiane genannt werden. Indess muß man mit PALLAS und den neueren Geographen annehmen, daß die Richtung der Bergketten überall kein regelmässiges Gesetz befolgt<sup>5</sup>.

Zu den hauptsächlichsten *asiatischen Gebirgsketten* gehören das Ural - in seiner Fortsetzung Werchotur - oder Paissowoi-Pawdinskoi - Gebirge, welches nicht weit vom Caspischen Meere unter 45° N. B. anfängt, und mit seinen letzten Spitzen unter oft wechselnden Namen sich in das Eismeer verläuft. Es bildet die Grenzscheidung zwischen Europa und Asien. An dieses schließt sich der Kaukasus und südlicher herabgehend der Mingol und Ararat. Der Taurus und Antitaurus fängt im ehemaligen Kleinasien an, hängt mit dem Libanon zusammen, welcher der Küste des Mittelländischen Meeres parallel läuft und an die in der Richtung des rothen Meeres in Arabien sich herabziehende Gebirgskette grenzt. Eine dieser fast parallele Gebirgskette geht zum Persischen Meerbusen herab und hat den Namen

---

1 Unter die Vertheidiger dieser Ansichten gehört vorzüglich BOUGUET in: Lettres philos. sur la formation des sels et des cristaux. Amst. 1729. 8. p. 183.

2 J. C. GATTERER Abriss der Geographie. Gött. 1775. S. 91.

3 J. de Phys. 1779. Leipz. Samml. II. 2.

4 Hist. Nat. II. 17. Mehr beschränkt ist diese Meinung in Suppl. IX. 440.

5 Kant Phys. Geogr. II. 2. S. 17.

**Erwend und Daarnewend.** Bei weitem die längste Gebirgskette ist diejenige, deren Haupttheil der Altai ausmacht, weswegen sie auch die Altai'sche genannt wird. Sie läuft etwa im Parallel von  $50^{\circ}$  N. B., hängt durch die Alginskischen und die großen Songarischen Grenzgebirge mit dem Ural zusammen, erreicht ihren höchsten Punct im großen Altai, und schließt sich durch das Khangai - Gebirge an das Jablonoy - Chrebet oder Aepfelgebirge, welches unter dem Namen Stanowoy sich bis zur nördlichsten Küste Sibiriens erstreckt. Eine andere Gebirgskette läuft in der Gegend des Baikal - Sees von diesem aus durch Sibirien bis zum Eismeere; aus dem Stanowoy - Gebirge aber läuft eine Kette durch Kamtschatka, deren weitere Richtung durch die Kurilischen und Japanischen Inseln bezeichnet wird.

Eine zweite Asiatische Hauptgebirgskette, mit der Altai'schen parallel unter  $35^{\circ}$  N. B. erreicht ihren höchsten Punct so wie jene ohngefähr in  $100^{\circ}$  L. unter dem Namen Mustag - oder Imaus - Gebirge. Von ihm läuft eine Kette in vielen Krümmungen nördlich unter dem Namen Karangu - Tag, Belur - Tag<sup>1</sup>, Mussart und Chabarga bis zum Altai - Gebirge. Eine andere Kette läuft westlich durch Persien zum Kaukasus hin unter dem Namen Hindukuh oder Hindu - Cusch, Gaur, Manesch, Madnofriad und Alburs. Vom Hindukuh läuft ein Arm, gewöhnlich die Salomonskette genannt, mit dem Indus fast parallel bis an den Persischen Meerbusen<sup>2</sup>. Von der Ostseite des Imaus laufen zahlreiche Gebirgsketten von Tibet aus zum Theil nach Süden, deren eine bis Malacca und von da durch Sumatra, Java und den Indischen Archipelagus verfolgt werden kann. Eine läuft durch Tibet bis Cochin - China, zwei andere durch China östlich; der größte Zweig geht nordwestlich, wirft dann einen Nebenzweig theils nördlich bis zum Aepfelgebirge, theils östlich bis nahe zum Japanischen Meere, woselbst er als Tschang-Pechan - Gebirge südlich an der Küste von Korea und nördlich an der Küste von Amur hinläuft. Diejenige Asiatische Gebirgs-

1 Belur - Tag oder Belut - Tag bezeichnet wolkige Berge.

2 Die Existenz der Salomons - Kette wird von einigen Geographen in Zweifel gezogen. Nach Elphinstone's Reis. I. 148: schickt sie 3 Zweige nach Osten unter  $32^{\circ}$  und  $34^{\circ}$  N. B., und 2 streichen über den Indus. Die Berge derselben sollen niedriger als der Hindu-Kuh, aber doch das ganze Jahr mit Schnee bedeckt seyn.

kette, welche zwar nicht die größte Ausdehnung, wohl aber die höchsten Bergspitzen auf der ganzen Erde hat, ist das Himalaya-Gebirge, welches mit dem Imaus fast parallel läuft, und durch die Flüsse Indus und Tsampu davon getrennt wird. Seine östliche Spitze bildet das Kambala, die westliche das Kantaische Gebirge, einen Hauptzweig aber sendet es in vielen Krümmungen südlich, welcher mit dem Yind-Huan in Hindoustan und dem Gantsch an der Malabarischen Küste zusammenhängt. Das riesenhafte Gebirge giebt unter andern den Riesenströmen Ganges und Buramputr ihren Ursprung<sup>1</sup>.

*Africa* ist uns noch zu wenig bekannt, als daß wir seine Gebirgszüge genau kennen könnten. Etwas näher kennt man die Mondsgebirge unter 10° N. B., von welchen mehrere Aeste nach den verschiedensten Seiten sich hin erstrecken. Eine andere, gleichfalls unter 10° N. B. von Ost nach West laufende Gebirgskette will MUNGO-PARK gesehen haben, und neuere Reisende bestätigen dieses. An der südlichen Spitze dieses Welttheils, nahe bei der Cap-Stadt fängt eine von der Küste an nördlich laufende Bergkette an, welche mehrere Zweige in das Innere des Landes sendet. Die Insel Madagascar wird der Länge nach durch das Ambohismene oder Vohitsanghombe (oder das rothe) Gebirge durchschnitten. Am bekanntesten endlich ist das im nordwestlichen Theile von Osten nach Westen hinlaufende Atlas-Gebirge, welches in seinen Hauptpuncten Lowat und Nefusa genannt verschiedene Zweige aussendet.

---

1 Interessante Nachrichten über jene Gegenden enthält die von Ritter benutzte: Elphinstone's Geschichte der englischen Gesandtschaft an den Hof von Kabul; üb. v. Rühls in Neue Bibl. d. Reis. B. IX. Weim. 1817. Man ersieht daraus, daß die unübersteiglichen Berge und die nachher zu erwähnenden Sandwüsten einzelnen Reisenden das Vordringen nach Indien höchst gefährlich, ganzen Corps, geschweige denn Armeen durchaus unmöglich machen. Man sieht von Afghanistan aus 4 Reihen Berge von unglaublicher Höhe, deren höchste Spitzen in mehr als 100 engl. Meilen sichtbar sind. Bei heiterem Himmel gewähren ihre gleichsam durchscheinend sich zeigenden Spitzen einen imposanten Anblick. Die dazu gehörige Paropamisus-Kette ist 550 engl. Meilen von Osten nach Westen und 200 e. M. von Norden nach Süden ausgedehnt; für Reisende fast unzugänglich, wird aber von den Eimakern und Hasarern bewohnt. Ueber die Himalaya-Gebirge vergl. G. Govan in Edinb. Journ. of Sc. III. 17. IV. 27. Ueber den Zusammenhang der Berge in Asien vergl. v. Humboldt in Ann. Ch. Ph. III. 297.



Die *Europäischen Gebirgsketten* sind größtentheils unbedeutend gegen die weit größeren Asiatischen, haben aber als die bekanntesten ein höheres Interesse. Unter die wichtigsten gehören die Pyrenäen, welche die Grenze zwischen Spanien und Frankreich bilden, und an die unter verschiedenen Namen in westlicher Richtung mit der Küste parallel bis zum Cap Finisterre laufenden Gebirge grenzen. An diese letztere Gebirgskette stößt eine andere, welche in südlicher Richtung die Pyrenäische Halbinsel durchschneidet, wozu vorzüglich die Iberischen Gebirge und die von Granada gehören. Mehrere Zweige laufen von hieraus westlich nach der Küste hin. Im südlichen Frankreich beginnt eine Bergkette mit den Cevennen, läuft nördlich, schickt einen Nebenzweig nordwestlich, welcher die Flußgebiete der Seine und Loire trennt, bis an die Küste von Brest; eine andere mehr nördlich zwischen Marne und Maas nach den Ardennen.

Als den höchsten Europäischen Gebirgspunct hat man die Alpen anzusehen, von welchen eine Menge Zweige nach allen Richtungen auslaufen. Vom Montblanc über den kleinen Bernhard und Mont-Cenis erstrecken sich die Meeralpen südwestlich, und verlaufen sich in den Bergen hinter Marseille. An diese stoßen die Appenninen, welche Italien der Länge nach durchschneiden und von Sicilien's Bergen durch die Meerenge getrennt werden. Eine gleich große Gebirgskette läuft vom Gotthard aus, begreift die Rhätischen, Tyroler, Karnischen, und Julischen Alpen, zieht sich unter dem Namen der Dinarischen Alpen an der Küste des Adriatischen Meeres hin, und schickt einen Arm nach Griechenland, einen andern größeren aber in östlicher Richtung unter dem Namen der Sardischen Berge. Mit den Schweizeralpen zusammenhängend sind ferner die Gebirge des Schwarzwaldes, welche an die Schwäbischen Alpen und hierdurch an den Böhmerwald grenzen, mit Unterbrechungen sich bis zum Fichtelgebirge, und so bis zu den Harzgebirgen und deren Verzweigungen erstrecken. Nördlich vom Schwarzwalde liegt das Odenwaldsgebirge, neben dem Fichtelgebirge das Rhön- und Vogels-Gebirge, am rechten Ufer des Rheins die Rheingauer und Nassauischen Gebirge, der Westerwald und das Siebengebirge, von welchen Verzweigungen bis zu den Harzgebirgen verfolgt werden können. An das Fichtelgebirge grenzt das sächsische Erzgebirge, welches wie-

der mit den Böhmisches Gebirgen und den Sudeten zusammenhängt. Letztere, welche die Grenze zwischen Böhmen und Schlesien bilden, schliessen sich an die Carpathen, deren äußerstes Ende unter dem Namen des Sarmatischen oder des Tartargebirges die nördliche Grenze des östlichsten Ungarns bildet. Im östlichsten Theile von Europa aus einer weiten Ebene nicht bedeutend hervorragend, liegt das Wolchonskoi - Gebirge, welches sich nach verschiedenen Seiten hin zwischen dem Don, der Wolga und dem Dniepr verzweigt. Großbritannien wird der Länge nach von einer gekrümmten, verschiedene Zweige ausSENDENDEN Gebirgskette durchschnitten, welche aber keine so hohe Punkte darbietet, als diejenige, welche Scandinavien durchschneidet, und in ihrem Hauptzuge unter dem Namen des Kölen - oder Sewoo - Gebirges die Grenze zwischen Norwegen und Schweden bildet<sup>1</sup>.

*America*<sup>2</sup> wird seiner ganzen Länge nach von einer Bergkette durchzogen, welche nahe am Meere an der westlichen Küste desselben hinläuft, und die beiden Hälften dieses großen Continentes verbindet. Im südlichen Theile machen die Gebirge den vierten Theil der gesammten Ländermasse aus, und bilden eine Gebirgskette, die Andes - Cordilleren, welche an der Magellanischen Strasse bei Cap Pilares anfängt, bis zum Vorgebirge Paria, der Insel Trinidad gegenüber hinläuft, und drei Gruppen, nämlich die der Sierra Nevada de Santa Maria, die des Orinoco oder Parime und die in Brasilien bildet. Der ganze östliche Theil von America hat keine Gebirge, welche die Schneegrenze erreichen, obgleich die hohen Cordilleren an der östlichen Seite dieses ganzen Continentes hinlaufen, die Landenge zwischen den beiden Hälften des Welttheiles bilden, und sich bis zum 68sten Grade N. B. erstrecken, indem zugleich der Berggruppe in Brasilien eine ähnliche in der nördlichen Hälfte des Welttheils, nämlich das Alleghanni - Gebirge entspricht, dessen höchster Punct der Berg Washington unter 44°,25 N. B. von 6634 engl. F. Höhe ist. Berge also, welche

---

<sup>1</sup> Ueber den allgemeinen Zusammenhang der Höhen von Fr. Schultz. Weimar 1803. 4. mit einer schönen orographischen Charte von Europa. Vergl. Einleitung in die allgemeine Erdkunde von Fr. Förster. Berl. 1818. 4.

<sup>2</sup> S. v. Humboldt Voy. T. X. p. 1 bis 177, wo ausführlich über die Gebirge America's gehandelt wird. Vergl. Reisen III. 263.

den Montblanc an Höhe übertreffen, finden sich in America nur in der Andes-Kette, welche auch in Mexico unter  $19^{\circ}$  N. B. eine Höhe von 2770 Tois. erreicht. Die einzige Berggruppe, deren Spitzen fast 3000 T. erreichen, ist die Sierra de Santa-Marta, welche indess nicht östlich von der Cordilleren-Kette liegt, sondern zwischen der Verlängerung von zwei Armen derselben, des von Merida und von Veragua.

1. Vor allen Dingen zeichnen sich also die Cordilleren aus. Sie haben eine Länge von nahe 3000 Lieues, und bestehen aus mehreren verbundenen Ketten, welche sich bald mehr bald weniger erheben, nahe am Aequator aber ihre größte Höhe erreichen. Beim Cap Pilaes fängt dieser Gebirgszug mit einer Höhe von 218 T. an, läuft dann in verschiedenen Biegungen und bei noch unbestimmter, aber nicht unbeträchtlicher Höhe etwa bis zum achten Grade S. B. fort, woselbst der Huaylillas die Schneegrenze erreicht, und dann kein Berg früher bis zum Chimborazo unter  $2^{\circ}$  S. B. Von hier aus enthält er die höchsten Berggipfel; theilt sich zuweilen in zwei oder auch drei Ketten welche Plateaux zwischen sich haben, schickt verschiedene Zweige nach Osten, senkt sich vor seinem Eintritte in die Landenge, erhebt sich aber daselbst wieder, läuft durch dieselbe hin, und erreicht im Parallele von Mexico abermals seine größte Höhe. Von hieraus läuft er nach Guanaxato unter  $21^{\circ}$  N. B. wo die reichsten Silberbergwerke der Erde sind, erhält eine außerordentliche Breite und theilt sich in drei Ketten, welche sich unter  $30^{\circ}$  N. B. wieder vereinigen. Vom 33sten Breitengrade an bildet der Rio del Norte ein großes Längenthal, und überhaupt scheint selbst die Centalkette in mehrere parallele Streifen getheilt zu seyn, läuft auf diese Weise mit einigen in die Schneegrenze ragenden Spitzen von 10000 bis 11200 F. absoluter Höhe bis zum 41sten Grade, nimmt an Höhe ab bis zum 46sten Grade, erhebt sich unter  $48^{\circ}$  wieder mit Spitzen von 7200 bis 7800 F., nimmt eine östlicher Richtung gegen den oberen See hin zwischen dem Bette des Missouri und des Winnipeg- und Slaven-Sees, und gelangt in dieser Richtung unter etwa  $69^{\circ}$  N. B. an die Mündung des Mackenzie-Flusses. Dafs endlich die ganze, so weit ausgedehnte Kette neben ihrem allgemeinen Namen aus den zahlreichsten einzeln benannten Bergen und Bergzügen bestehe, liegt in der Natur der Sache.



2. Außerdem enthält America noch eine Menge einzelner Berggruppen, wovon die bedeutendsten folgende sind:

a. Die isolirte Berggruppe Sierra Nevada de Santa Marta liegt eingeschlossen zwischen zwei Armen der Andes, dem von Bogota und dem des Isthmus, erhebt sich steil aus der Ebene und ist an ihren Spitzen mit ewigem Schnee bedeckt.

b. Die Küstenbergkette von Venezuela, welche als unmittelbarer Zweig von den Cordilleren nahe am Ufer des Meeres der Antillen unter verschiedenen Benennungen hinläuft. Sie theilt sich in zwei Arme, einen nördlichen und einen südlichen, welche weite Thäler von ungleicher Höhe zwischen sich einschließen, und zum Theil die ausgedehnten Llanos begrenzen.<sup>1</sup>

c. Die Berggruppe von Parime, Sierra Parime vom See gleiches Namens durch v. HUMBOLDT genannt, trennt zum Theil die Stromgebiete des Orinoco und Amazonenstromes, besteht aus mehreren zusammengruppirten Bergreihen, welche nach allen Richtungen hinlaufen, und worin der Pic d'Uniana von mehr als 3000 F. der höchste Punct ist.

d. Ohngefähr zwischen dem 18 und 28 Grade S. B. liegt der größte, über 400 T. Höhe erreichende Centralpunct der Brasilianischen Berggruppe, welche in mehreren Verzweigungen sich nach allen Seiten hin ausbreitet, und wozu unter andern die Serra do Mar, südwestlich von Rio Janeiro, die Serra do Espinhaço bei Villaricca, die größte und höchste von allen, die Serra dos Vertentes, die Serra do Franca u. a. gehören. Den höchsten Punct macht der Itacolumi von 900 T. Höhe.

e. In Nordamerica<sup>1</sup> bilden die Alleghanni - Gebirge eine bedeutende Berggruppe, worin der Washington mit 1040 Tois. den höchsten Punct macht.

f. Auch die Berge der Antillen bilden eine eigene Gruppe, worin die blauen Berge unter 18° 12' N. B. 1138 Tois. hoch, die größte Höhe erreichen.

*Neuholland* enthält eine sehr große Gebirgskette, die sogenannten blauen Berge, welche sich durch verschiedene in physikalischer Hinsicht merkwürdige Eigenthümlichkeiten auszeichnen; sie setzen indess dem Reisenden wahrhaft unüber-

---

<sup>1</sup> Der nördlichere Theil des neuen Continentes ist noch zu wenig untersucht, als daß der Zusammenhang seiner Bergketten hinlänglich bekannt seyn sollte.

windliche Schwierigkeiten entgegen, weswegen unter verschiedenen Versuchen, etwas tiefer in dieselben einzudringen, bloß die letzteren einige etwas genügende Resultate gegeben haben<sup>1</sup>.

Eine eigene Classe von Bergen, welche durch ihre eigenthümliche Gestalt und einerseits sowohl ihre Isolirung als andererseits ihren Zusammenhang unter einander vorzügliche Aufmerksamkeit verdienen, sind die vulcanischen. Da sie aber eine umfangendere Untersuchung verdienen, so müssen sie ausführlicher betrachtet werden, als hier der Raum gestattet<sup>2</sup>.

Man hat viele Zeit und Mühe darauf verwandt, die Höhen der Berge und insbesondere ihre höchsten Spitzen kennen zu lernen. Im Ganzen genommen gehört dieser Gegenstand zu der Aufgabe, bei der Bestimmung der Lage irgend eines gegebenen Punctes der Erdoberfläche die dritte Coordinate zu finden, indem die beiden anderen nach dem was oben (II. im Anf.) hierüber beigebracht ist, durch die bekannte Länge und Breite desselben gegeben sind, und wobei man diese dritte im Spiegel des Meeres = 0 setzt. Am häufigsten wird die Höhe über dem Meeresspiegel durch barometrisches Höhenmessen gefunden. Indem aber dieses interessante physikalische Problem an seinem Orte vollständig untersucht und mit andern Bestimmungsmethoden verglichen werden wird, so ist es am zweckmäßigsten, die gefundenen Resultate dort hinzuzufügen<sup>3</sup>.

## B. Thäler

welchen die tiefer liegenden Räume genannt, welche die Berge trennen, und in gerader oder gekrümmter Richtung zwischen zwei Bergen oder Bergketten in größerer oder geringerer Länge hinlaufen. Selten sind sie horizontal, wenn sie zwei Berge völlig trennen, oder wenn man uneigentlich die nächste Ebene unter einem Berge mit dem Namen Thal bezeichnet, in der Regel aber liegen sie am einen Ende höher, indem sie an einem Gebirgsabhange ihren Anfang nehmen, dort meistens schmaler sind, und sich dann entweder in ein anderes Thal oder endlich in die Ebene verlaufen. Der tiefste Theil derselben, oder ihr Grund

1 Vergl. J. d. Ph. LXVII. 464.

2 S. *Vulcane*. Ebend. von den Schlammvulcanen und den Gasvulcanen oder sogenannten Salsen.

3 S. *Höhe nmessen*.

heißt die *Thalsole*, der *Thalweg*, wodurch man meistens zu den größeren Höhen der Gebirge gelangt. Sonst unterscheidet man *Längenthäler*, welche mit der Richtung der Gebirge parallel laufen, und *Querthäler*, welche diese unter fast rechten Winkeln durchschneiden, *Hauptthäler*, welche von dem hohen Gebirgsrücken bis an den Fuß herablaufen, und *Nebenthäler*, welche nur einem Zweige des Gebirges zugehören. Die Ausdrücke: *Flussthäler*, *Stromthäler* und *Meeresthäler* sind an sich klar.

Die Thäler steigen so viel höher an und sind überhaupt desto großartiger, je höher und größer die Gebirge sind, wozu sie gehören, zugleich aber hat v. HUMBOLDT<sup>1</sup> bemerkt, daß die Längenthäler ungleich höher liegen als die Querthäler. So erhebt sich die Thalsole des Thales von Cuença bis zu 1350 T., von Alansi und Hambato bis 1320 T., das Thal von Quito an seinem östlichen Theile bis 1340, an seinem westlichen bis 1490 T. das Bassin des Almaguer bis 1160 T., des Rio Coca bis 500 T. Auf gleiche Weise ist es im alten Continente, wo das Plateau von Mysore zwischen 380 bis 420 T., das im Innern von Spanien 350 T., das zwischen den Alpen und dem Jura 270 T., das Baiersche 260 und das Schwäbische 150 T. erreicht. Die ungleiche Höhe der Längenthäler vor derjenigen der Querthäler ersieht man unter andern aus der Vergleichung derjenigen, welche sich in den Anden finden, wo die ersteren 1200 bis 1500 T. erreichen, während das von NO. nach SW. gerichtete Thal von Patias, obgleich zwischen sehr hohen Bergspitzen nicht mehr als 350 T. absoluter Höhe hat. Aus den Ebenen der Lombardei kann man in einer auf die Längenrichtung der Tyroler Alpen lothrechten Linie 8,75 Meilen vordringen, und findet bei Botzen die Höhe der Etsch nur 182 T., dagegen erhebt man sich von Botzen zur Spitze des Brenner's auf eine Strecke von 4,71 Meil. bis 746 T.<sup>2</sup>

Meistentheils sind die Thäler durch Wegspülungen und allmähliges Einreißen des Wassers entstanden, oder scheinen dieser viele Tausende von Jahren anhaltenden Einwirkung ihren Ursprung zu verdanken. Hierfür spricht die Gestalt derselben, desgleichen daß, in den meisten stets fließende oder minde-

1 Voy. X. 86.

2 v. Humboldt Voy. X. 84.



stens bei heftigem Regen sich ansammelnde Gewässer ihren Lauf haben, wobei dann die Gestalt der Ufer und oftmals selbst erneuerte Spuren frischer Zerreißungen die Sache im Allgemeinen genugsam beweisen. Woher könnten auch die Flüsse und Ströme die unglaubliche Menge Sand und Kies erhalten, welche sie stets in der Richtung ihres Laufes fortführen, wenn sie ihnen nicht von den zerfallenen Felsarten dargeboten würde, durch welche sie fließen? Wollte man aber alle Vertiefungen zwischen den Bergen aus dieser Ursache ableiten, welcher vorzugsweise nur die Querthäler ihren Ursprung verdanken, so könnte dieses namentlich auf die völlig eingeschlossenen Thäler, z. B. von Titicaca, Mexico, Cuença und viele andere, nicht angewandt werden, welche das gesammelte Wasser nur durch enge Seitenabflüsse verlieren, und die größten Geologen sind daher der Meinung, daß hauptsächlich die Längenthäler und die zwischen hohen Bergen eingeschlossenen damals schon als Spalten und Vertiefungen zurückblieben, als die umgebenden Erhöhungen aus der Tiefe emporgehoben wurden<sup>1</sup>.

### C. Ebenen.

Die Ebenen sind entweder von Bergen und Hügeln durchschnitten und daher geringer an Flächenausdehnung, in welchem Falle sie sich eignen, die reizenden Landschaften der Erdoberfläche zu bilden, oder sie erstrecken sich weit, sind aber fruchtbar und deswegen stark mit Cerealien angebauet, in welchem Falle sie zu den reichsten und keineswegs unangenehmen Theilen der Länder gehören, oder sie bieten durch hohes Gras reiche Viehweiden dar, geben minderen Ertrag als jene, und werden ermüdend für das Auge der Reisenden und der Bewohner. Noch mehr aber ist Letzteres der Fall, wenn sie mit unfruchtbaren Heidearten überzogen oder gar mit Sand und Kies bedeckt sind, in welchem Falle sie durch übermäßige Ausdehnung, brennende Hitze und Mangel an Nahrung und Wasser zu den furchtbarsten Einöden werden, welche für die Reisenden eben so undurchdringlich sind als die höchsten und längsten Gebirgsketten, und noch obendrein durch endlose Einförmigkeit Geist und Phantasie tödten. Kleinere Districte dieser

---

<sup>1</sup> L. v. Buch Geognostisches Gemälde von Süd-Tyrol. 1823. S. 8. v. Humboldt Voy. X, 87.

verschiedenen Arten giebt es viele, es können hier aber nur die ausgezeichnetsten kurz erwähnt werden.

1. Die *Llanos* oder Ebenen in der Mancha in Spanien. Sie gleichen denen in America, und bieten gute Viehweiden dar.

2. Die *Heiden* (*ericeta*, von den vielen dort wachsenden Heidearten, hauptsächlich der *erica vulgaris* so genannt), welche sich von der Grenze Jütland's durch Lüneburg und Westphalen bis in die Niederlande erstrecken, am zusammenhängendsten zwischen Oldenburg und Osnabrück. Verhältnißmäßig sind nur geringe Theile davon urbar gemacht, welche einen sandigen, unfruchtbaren Boden liefern. Einige Strecken sind mit Kieferwäldern bedeckt, andere haben moorigen Boden, welcher zum Theil Torf erzeugt, zum Theil durch das Wegbrennen der oberen, mit unfruchtbaren Pflanzen bedeckten, Kruste (das sogenannte Moorbrennen<sup>1</sup>) zur Erzeugung von Buchweizen geschickt gemacht wird.

3. Die großen, theils trocknen theils noch sumpfigen, *Fuhweiden* in Ungarn zwischen der Donau und Theifs, welche sich durch die in ihnen beobachtete Luftspiegelung auszeichnen. Sie liegen 30 bis 40 Tois. über dem mehr als 80 Meilen entfernten Meere. Mehrere Quadratmeilen sind von Dörfern und Viehweiden ganz entblöst, vom Horizonte ringsum begrenzt und heißen Puszta<sup>2</sup>.

4. In Rußland zwischen dem Dnepr, dem Don und der Wolga trifft man ausgedehnte Viehweiden, *Steppen*, welche sich weit nach Polen in die Ukraine erstrecken. Sie sind wahre Savanen mit sehr hohem Grase, völlig eben und ohne Hügel, gewähren aber gute Viehweiden<sup>3</sup>.

5. In Asien ist unter andern das wüste Arabien als weite *Sandebene*, ganz ohne Pflanzenleben, am meisten bekannt. In Persien giebt es gleichfalls große, ganz pflanzenleere Wüsten, und eben so in Syrien, desgleichen zwischen dem Jaxartes und Oxus<sup>4</sup>.

6. Die furchtbarste asiatische, der bekannten africanischen fast gleichkommend ist die *Wüste Gobi* (oder Kobi, die Wüste

1 L. L. FINKLE über den Moordampf. Hann. 1819. 8.

2 v. Humboldt Reis. III. 251.

3 Pallas Reis. II. 75. III. 638.

4 Meiners Unters. über d. Menschenarten. I. 101.

im Tartarischen, auch *Schamo* genannt von Scha, Sand und Mo, ein Haufen; oder *Khan-hai*, das Sandmeer im Chinesischen), welche sich der Länge nach von Osten nach Westen zwischen China, Daurien und Sibirien hinzieht, und auch schlechthin die große Wüste genannt wird. An ihrem östlichen Ende ist sie nirgend über 100 Stunden breit, und die Caravanenstraße zwischen Kiachta und Peking durchschneidet davon nur 64 Stunden, aber auch dieser Strich ist hinreichend ganze Caravanen zu vernichten. An ihrem westlichen Ende ist sie weit größer, nirgend schmaler als 100 Stunden, und nimmt die ganze Westgrenze von China nordwärts zwischen 32° bis 43° N. B. ein. Hier müssen die Reisenden von Seleginsk oder Kiachta aus auf eine Strecke von 450 Stunden stets die besten Gegenden suchen und mitunter völlige Einöden, 40 bis 100 Stunden breit, passiren. Sie läuft hier in mehrere Zweige aus, und ist an der Grenze von einzelnen Wasserstellen und Weideplätzen durchschnitten, die aber nicht einmal den africanischen Oasen gleichen, indem bloß tartarische oder mongolische Horden dort einen Aufenthalt finden können. Man unterscheidet a. die *östliche Gobi* zwischen Kiachta und Peking, auch die Gobeiskaia-steppe der Russen genannt. Sie ist eine gewiß sehr hoch liegende Ebene, eine eigentliche Hochebene, mit grobem Sande, Grus und Kieseln bedeckt, worunter sich farbige und edle Steine befinden, namentlich sehr schöne Carneole, Chalcedone und Cacholong. Eigentlicher Flugsand ist gar nicht vorhanden, eben wie keine Vegetation, nur selten eine Zwergacazie. Zuweilen zeigen sich Quellen, welche aber sogleich wieder im Sande verschwinden und meistens salzig sind. Man hat daher Brunnen gegraben und mit Steinen ausgesetzt, allein sie fallen oft zusammen und enthalten nicht selten salziges Wasser, sind aber meistens nur 8 bis 10 F. tief, und die meiste Zeit mit Eis bedeckt. Die Chinesen haben außerdem zu Pagul und am Schara-Murin Magazine angelegt, um dem fürchterlichen Mangel an Futter vorzubeugen; ihre Couriere legen den Weg von Peking bis Kiachta auf Dromedaren in 51 Tagen zurück, größere Caravanen von 500 bis 600 Thieren aber bedürfen längere Zeit, und wenn sie im Herbst reisen, so muß die Zahl der Pferde sehr vermehrt werden, weil oft in einer Nacht 10 bis 20 ja sogar 30 Stück vor Hunger, Kälte und Ermüdung sterben. Die Caravane des Reisenden LANGE hielt einen Rasttag zu Beroldschi Guduck am



südlichen Anfänge der Hungersteppe, um nach Wasser zu graben; 40 Mann arbeiteten den ganzen Tag, um die 4 F. dicke harte Thonlage zu durchbrechen, fanden Wasser, über welches die Pferde mit ungestümen Andrange herfielen, aber dennoch starben in der Nacht 23. Neben dem Mangel ist auch die Kälte das ganze Jahr hindurch furchtbar, und außer etwas getrocknetem Mist giebt es kein Brennmaterial. Selbst im Zelte des mächtigen Tartarenkaisers Mangu-Khan in Karakorum brannte auf einer Kohlenpfanne nur Dornengesträuch und Viehdünger, als die Gesandten Ludwigs IX., unter denen Rubruquis war<sup>1</sup>, im J. 1253 Audienz hatten. Bäume sind so selten, daß die Mongolen von einigen Steppen, auf denen etwas Nadelholz steht, wie von einem Paradiese reden. Die strenge Kälte jener Gegenden, obwohl zwischen 43° bis 45° N. B., ist schon aus Dschingis-Khan's Feldzügen bekannt. Die Mongolen tragen stets Schafpelze, indem die warme Jahreszeit erst gegen Ende Juni's anfängt, weswegen jener Eroberer seinen Truppen doppelte Pelze, den Pferden Decken von Filz gab, so auf die Jagd und zum Kriege auszog, und die weichlichen Bewohner der Niederungen leicht überwand, welche ihm dagegen im Sommer wegen einreißender Seuchen überlegen waren. Auch mitten im Sommer ist es hauptsächlich des Nachts empfindlich kalt, bis zum Gefrieren des Eises, und es ist namentlich auch aus den Kriegen zwischen den Chinesen und Hunnen bekannt, daß oft kaltes und ungestümes Wetter mit Schneegestöber eintritt, welches die Letzteren den bösen Geistern beizumessen pflegten.

b. Die westliche Wüste liegt weniger hoch und ist daher auch minder kalt, würde aber sonst durch den Flugsand noch furchtbarer seyn, welchen die Ostwinde von jener her hier aufgehäuft haben. Letzterer macht das Reisen gefährlicher, weil er die Spuren verweht, so daß die Caravanen sich daher hauptsächlich nur nach den Knochen verunglückter Menschen und Thiere und nach den Spuren des Düngers richten können<sup>1</sup>. Fünf Tagereisen von Kaschgar liegt eine Stadt Lop am See gleiches Namens, welche am Eingange der großen Wüste ein wichtiger Ruhepunct für die Caravanen ist. Von da an geht es 30

---

<sup>1</sup> Verfolgte Fürsten flüchteten von Kaschgar aus nicht selten mit ihren Anhängern in dieselbe, kamen aber um, wenn sie selbst den Ausweg nicht finden konnten.

Tage ununterbrochen durch die Wüste im Sande mit einigen unbedeutenden Erhebungen, man findet aber doch auf den verschiedenen Stationen für 50 bis 100 Menschen nebst ihrem Viehe hinlänglich Wasser. In der Gegend von Turfan (etwa  $43^{\circ} 30'$  N.B.) herrscht über dem Sande eine unerträgliche Hitze, auch sind dort schon die heißen Winde zu fürchten<sup>1</sup>.

7. Die Wüste *Sind* liegt zwischen dem Plateau von Decan und den Flüssen Indus und Ganges. Vorzüglich nach dem Indus hin ist sie eine wahre Sandwüste. ELPHINSTONE giebt ihre Breite zu 80 und ihre Länge von Multan bis nach der Küste hin südlich zu 110 deutschen Meilen an. In ihr befinden sich viele bebauete Stellen und eigentliche Oasen, auch größere Ortschaften und bedeutende Festen, der wüste Theil aber ist mit tiefem Sande bedeckt, welchen der Wind zu Hügeln aufthürmt, und diese in wechselnder Höhe vor sich her treibt. ELPHINSTONE traf an verschiedenen Stellen feste gebahnte Wege, neben denselben aber und wo sie fehlten sanken Kameele und Pferde bis an die Knie in den Sand. Hügel, aus diesem von 20 bis 100 F. aufgethürmt wandern nach der Richtung des Windes. Die Brunnen sind meistens tief, zuweilen bis 300 F. und stets etwas salzig. Um sich gegen Feinde zu schützen, decken die Einwohner der Ortschaften diese Brunnen mit Brettern zu, und überschütten diese mit Sande, wodurch das Fortkommen feindlicher Truppen unmöglich wird<sup>2</sup>. Am Ende der Sandwüste, ehe man nach Bahawalpur kommt, ist eine Fläche ohne Sand, ein harter Thonboden ohne Wasser, Pflanzen und Menschen, eine 20 Meilen lange furchtbare Einöde<sup>3</sup>.

8. Ihr ähnlich ist die Sandwüste *Beludschistan*, ein Zweig der großen Wüste. Sie besteht durchgehends aus sehr feinem rothen Sande, welcher hoch aufgehäuft seyn muß, da die Brun-

---

1 Ritter a. a. O. I. 492.

2 ELPHINSTONE zog, außer dem nach Cabul bestimmten Gesandtschaftspersonale mit 600 Kameelen, 12 Elephanten und 150 Mann Escorte, und es starben in den ersten 8 Tagen 40 Menschen, weil die Hitze des Tages und die folgende Kälte der Nacht so nachtheilig wirkten.

3 Ehe die Gesandtschaft den Indus erreichte, schickte der Khan von Bahawal ihr 100 Kameele mit 400 Wasserschläuchen entgegen, und 4 versiegelte metallene Krüge mit Wasser aus dem Hyphasis für die Gesandten. Vergl. Ritter a. a. O. I. 790.

nen 150 F. Tiefe haben. POTTINGER brachte 5 Tage zu, einen Arm derselben, welcher völlig wüst und ohne alle Vegetation war, zu durchreisen. Der Sand wird zu Dünen aufgehäuft, welche 10 bis 20 F. hoch und sehr beweglich sind<sup>1</sup>. Die trockne Atmosphäre füllte sich zur Mittagszeit mit dem Sande so an, daß die Oberfläche der Wüste sich Viertelstunden wett 6 bis 12 Zoll über die Sandwellen zu erheben schien, und überall einen dicken Sandnebel verbreitete, indem Sandsäulen von 30 ja bis 60 F. Durchmesser empor gehoben wurden<sup>2</sup>.

9. In Sibirien liegen verschiedene ausgedehnte Steppen zwischen dem Irtisch und Oby, z. B. die von *Baraba*. Es befinden sich viele salzige Seen darin, als der Tchabacly, Tchany, Karosoesk und Topolnoy, welche selbst in historischen Zeiten noch zu einem gemeinschaftlichen Meere oder großen Binnensee gehört zu haben scheinen<sup>3</sup>.

10. *Africa* hat, mit Ausnahme des gebirgigten Theiles, einen vorherrschenden Charakter, nämlich den der *Sandebenen*, welche nur da nicht existiren, wo Quellen, Bäche oder Flüsse sind, indem diese ihre Umgebungen tränken, und dann vermittelt der großen Wärme die üppigste Vegetation erzeugen. Die ungeheure Wassermenge der tropischen Regen kann zwar nicht augenblicklich in den tiefen Sand dringen, sammelt sich daher in den Niederungen, bildet Binnenseen und sogar schiffbare Ströme, allein die nachfolgende Hitze zerstört meistens die Vegetation gänzlich wieder, und es bleibt ein unfruchtbarer Sandboden. Wo indess das nahe oder entfernte atmosphärische Wasser in die Unterlage des festen Gesteines, namentlich der Urgebirgsarten nicht eindringen kann, und somit an die Oberfläche quillt, entstehen mitten in öden Sandebenen die sogenannten *Oasen*, d. h. mit Bäumen bewachsene und die üppigste Vegetation darbietende größere oder kleinere Districte, welche um so wundersamer erscheinen, je größeren Contrast ihr frisches Leben mit der umgebenden Oede bildet. Eine solche ist die aus uralten Zeiten berühmte des Jupiter Ammon. Indem es hier-

---

1 Die Kameele der Caravanen sind gewöhnt, diese Hügel mühsam hinaanzusteigen, und dann mit dem herabrollenden Sande herabzugleiten.

2 Ritter a. a. O. Vergl. II. 16.

3 Klaproth in Mag. encyclop. 1817. p. 134.



ch eine große Menge Sandebenen in diesem Welttheile geben muß, so mag hier doch nur eine derselben, die größte und fürchtbarste von allen, kurz beschrieben werden.

Die fürchtbare *Sahara* nimmt in ihrer größten Breite den ganzen Strich zwischen 15° und 30° N. B. ein, ist also über 1000 Meilen breit und noch ungleich länger, und wird, wie die Gobi in zwei Theile getheilt, nämlich die östliche und die westliche. An ihrer östlichen Seite, aber ohne eine eigentliche, die trennende Grenze, liegt die *Lybische Wüste*, ein weites Sandmeer an der Grenze Aegyptens, welches von einigen nackten Gebirgszügen durchschnitten ist, zugleich aber einige Oasen enthält, in denen die Caravanen mit Sicherheit Nahrung und Wasser finden. Sie wird durch zwei Caravanenstrassen, welche beide von Cairo ausgehen, und unfern der Natronseen in die Wüste eintreten, durchschnitten, die eine nach Dar-Fur, welcher BROWN reisete, die andere, welche wir durch HORNEMANN genauer kennen, nach Murzuk in Fezzan. Auf der ersten sind zwar mehrere Oasen und Wasserplätze, allein die Schwierlichkeiten der Reise und die Ausdehnung der Sandstege geht dennoch daraus hervor, daß die westlich gehende Caravanenstrasse vom Nil bis nach Wara in Bergu am südlichen Ende der Wüste 9 Tage und nachher noch 16 Tage durch ein wasserleeres Sandmeer geht. Auf der zweiten, am Nordrande der Lybischen Wüste hinlaufenden Caravanenstrasse trifft man erst die unbewohnten Wasserstellen bei Mogarrah und dann die Oase des Jupiter Ammon, das größtentheils aus den Steinen des Tempels erbaute heutige Siwah, demnächst Augila, setzt sich an den Gebirgszug Marai oder Ziltan und die damit zusammenhängende schwarze und weiße Harusch, nackte, aus dem Fels hervorstechende hervorragende Felsrücken, welche den Südrand der Wüste gegen die Seeküste und der Wüste von Sort begrenzen. Das erste Hauptziel, dahin die Caravanen nach höchst beschwerlichen Reisen durch die Wüste gelangen, ist die Oase Fezzan. Der östliche Punct derselben, Temissa, liegt 16 Tagereisen, oder nach HORNEMANN 79 Meilen von Augila, der ganze Abstand von Cairo bis nach Fezzan beträgt 166 Meilen, Fezzan selbst liegt etwa 58 Meilen von der Seeküste, wovon es durch eine völlig öde Wüste getrennt ist, die starken Handel treibende Hauptstadt der Oase ist Murzuk.

Die Oase Fezzan ist rundum von felsigen Bergen umge-

ben, und grenzt nur an der westlichen Seite an den eigentlichen Sandocean, die westliche große Wüste *Sahara*, den ödesten und menschenleersten Strich der ganzen Erde, welcher dieser gleichsam nicht mehr anzugehören scheint. Sie grenzt östlich an die Oase Fezzan, von wo aus die Caravanenstraße südlich bis nach Kaschna am Nigerstrome geht, und läuft dann westlich zwischen den Steppen Nigritien's und Bilidulgerid's bis zum atlantischen Oceane. Sogar in das Meer scheint sie sich weit hin als Sandbank zu erstrecken, auf dem Continente aber dehnt sie südlich ihr Gebiet bis über die Ufer des unteren Senegal aus, und an ihrer Nordwestecke hat sie seit den Zeiten des Polybus schon den Draßfluß zugedeckt und ihr Gebiet ansehnlich erweitert. Ueberhaupt muß allmählig das Gebiet des Flugsandes nach W. und SW. stets mehr um sich greifen. Ströme, die von Atlas kommen, verlieren sich im Sandneere als salzige Lachen, erzeugen in der Hitze eine unausstehliche Wurmbrut, und verbreiten durch Fäulniß einen unausstehlichen Gestank. Selbst die größten Flüsse werden durch den Flugsand gezwungen ihr gewohntes Bette zu verlassen, wie z. B. der ehemals reizende Fluß bei Tessowa in Fezzan und viele andere beweisen, welche oft ihren Lauf änderten und zuletzt ganz zugedeckt wurden. Im Westen besteht die Küste in einer Ausdehnung von wenigstens 150 Meilen, von Mogadore bis zum weißen Vorgebirge aus großen Dünen. Der Sand wird durch die Winde seawärts getrieben, und erfüllt das Meer wie die Luft mit feinen sandigen Theilen. Die Araber gehen von der Küste aus eine halbe Stunde weit in das Meer nach gestrandeten Gütern, ohne daß ihnen das Wasser höher als bis an die Hüften reicht. Die Stelle ist für die Schiffe so viel gefährlicher, weil der in der Luft nebelartig schwebende Sand die Gefahr verbirgt. Die Küste schreitet jährlich um 10 bis 12 F. vorwärts, und an vielen Orten bleibt bloß der gröbere Kiessand, während der feinere fortgeführt wird, oder es wird aus der *Sahel* die *Sahara*.

Die in der östlichen Wüste vorhandenen Felsenzüge und fruchtbaren Oasen fehlen in der westlichen fast ganz, denn einige kleine Oasen sind kaum so zu nennen, auch werden die Wasserstellen bald verschüttet. Mehrere Heere und Caravanen haben darin ihren Untergang gefunden, am bekanntesten ist in dieser Hinsicht das Heer des CAMBYSES und eine im Jahre 1805 umgekommene Caravane von 2000 Menschen. Der Wind ist

meistens nordöstlich, und in der trocknen Jahreszeit am furchtbarsten; die Regenzeit vom August bis September ist nur kurzdauernd. Wegen des tiefen Sandes ist in der westlichen Wüste gar kein springendes Wasser, und kann nur mit großer Mühe in bedeutender Tiefe gefunden werden. Man mauert die Brunnen bei gänzlichem Mangel an Steinen mit Kameelknochen aus, bedeckt sie mit Kameelhäuten, und so finden die Caravanenführer sie in der Regel wieder, wenn sie auch lanzenhoch mit Sand überschüttet sind. Dafs Caravanen die westliche Wüste fast in ihrer größten Breite von Sijilmessa nach Tombuktu hin durchschneiden, erscheint grausenerregend, wenn man nur auf einer Charte den furchtbaren Sandocean anblickt. Einige gegrabene Brunnen, z. B. zu Haheer, Araoan, Taffilalet u. s. w. gewähren das einzige Labsal, aber der Tod drohet den Caravanen, wenn sie die Brunnen nicht zu rechter Zeit finden oder noch schlimmer, wenn sie bei ihrer Ankunft vertrocknet sind, wie Letzteres bei Taffilalet der Fall war, als im Jahre 1805 die große Caravane von 2000 Menschen und 1800 Kameelen dort umkam. Die Caravanen haben daher Führer (*Chabris*, Weise) welche die Straßen kennen und sich nach einzelnen Felsen, den herrschenden Winden und dem Polarsterne richten; aber dennoch berichtet BROWNE, dafs selbst bei der Dar-Fur Caravane oft Kundschafter ausgesandt wurden, um die Gegenden zu erforschen.

Unter die großen Beschwerden einer Reise in jenen Wüsten gehören aufer den allgemeinen Entbehrungen noch die Sandwinde und Sandsäulen. Ein stets brennend heißer Wind trocknet die Wasserschläuche aus, und ein Trunk wird zuweilen mit 10 bis 500 Dollars bezahlt. Selbst die Kameele sterben zuweilen vor Durst und Ermattung, wie die vielen zerstreuten Knochen derselben zeigen, denn viel seltener werden sie ihres Fleisches und Wassers wegen geschlachtet. Vögel wagen sich nur bis auf gewisse Weiten in das Sandmeer, und sind daher den Caravanen frohe Boten der nahen Rettung; zuweilen aber werden sie von Stürmen fortgerissen und kommen um. An Wasserstellen findet man Elephanten und Eber, die sich dorthin ziehen, am weitesten dringen Löwen und Panther in die Wüste, einen bleibenden Aufenthalt haben dort blofs Antilopen und Strauße. An einigen Stellen wachsen Disteln, zuweilen Mimosen und dürres Strauchwerk, Wegeszeichen für die

III. Bd. C c c c



Caravanen und oft wochenlang Futter für Kameele und Esel. Alle größeren Gesträuche müssen dem Flugsande weichen, und werden auf allen Fall durch die Aequinoctialstürme vertilgt<sup>1</sup>.

11. In *America* sind am häufigsten die mit verschiedenen örtlichen Namen bezeichneten *Llanos*, z. B. die von *Varinas*, von *Caraccas* u. a., nur etwa 40 bis 50 Toisen über der Meeresfläche erhabene Ebenen, welche keine Binnenseen haben, wie *Gobi*, sondern das gesammelte Wasser dem *Orenoco* zuwenden. Der Fall der hierdurch gebildeten Flüsse ist so geringe, daß namentlich der *Arauca* beim Anschwellen jenes Stromes zuweilen rückwärts fließt. Den Namen *Llanos* verdienen sie sehr, denn sie haben gar keine Erhebungen, selbst in einer Ausdehnung von 15 Quadratmeilen oft nicht einen Fuß hoch. Sie gleichen daher so sehr der Meeresfläche, daß v. Humboldt sagt, man finde sich geneigt Sonnenhöhen mit dem Sextanten zu nehmen, wenn die Nebel es nicht hinderten. In ihnen befinden sich die sogenannten *bancos*, wirkliche Klippen, gebrochene Sand- oder Kalksteinlager im Becken der Ebenen, 4 bis 5 F. emporragend, gegen 1 bis 2 Meilen lang, völlig waagrecht und parallel laufend mit der Oberfläche der Ebenen, und so in dieselben eingesenkt, daß man bloß ihre Ränder finden kann. Außerdem findet man schwache, sehr allmähig erhobene Wölbungen, welche bloß durch Nivellement aufzufinden sind, indem sie auf weite Strecken nur bis zu etlichen Toisen anwachsen. Sie werden *Mesas* genannt, als *Mesas de Amana*, *de Guanipa*, *de Jonoro* u. s. w. Ihrer geringen Höhe ungeachtet bilden sie die Wasserscheiden, und werden daher auf manchen Charten unrichtig wie Bergzüge bezeichnet. Man berechnet ihre Ausdehnung auf 8000 Quad. Meilen<sup>2</sup>.

12. Die *Pampas* von *Buenos-Aires* und von *Chaco* bieten dem Reisenden während 20 bis 30 Tagen nichts als des Oceans ebene Fläche dar. Zur Regenzeit sind sie, wie die *Llanos*, mit üppigem Grün bekleidet, werden aber zunehmend dürre, je länger die Trockniß dauert, die Pflanzen zerfallen dann in Staub, die Erde bekommt weite Spalten, und Krokodile

---

1 So viel mag aus einer großen Menge Thatfachen hier genügen, um eine Beziehung bei der Erklärung verschiedener physikalischer Phänomene zu gestatten. Ausführlich ist Ritter a. a. O. I. 353.

2 v. Humboldt Reis. III. 255.

nebst großen Schlangen bleiben im vertrockneten Schlamm liegen; jedoch bleiben die Stellen, wo Flüsse oder Quellen sind, stets grün, auch erhalten sich dort selbst in der größten Trockenheit Büsche einer Palmart, der *Mauritia*. Uebrigens sind sie leer von Bäumen, und der Aufenthalt verwilderter Ochsen und Pferde. Die Ausdehnung der ganzen Fläche ist ohngefähr so groß als der Llanos, aber sie verlängern sich südlich noch um 18 Breitengrade, so daß sie von der Region der Palmbäume sich in die des ewigen Eises erstrecken.

13. Eine dritte große, jedoch minder auffallende Ebene bieten die *Bosques* oder *Selvas* des Amazonenstromes, welche größer als die des Madeira und Rio negro sind. Die ganze, auch einige Berge in sich begreifende Waldregion des Amazonenstromes dehnt sich von 17° S. B. bis 7° oder 8° N. B. aus, begreift 60000 Quadratmeilen, und ist also ohngefähr sechsmal so groß als Frankreich. Die Europäer kennen bloß die Ufer einiger sie durchziehender Flüsse<sup>1</sup>.

14. In Osten und Westen des Felsengebirges von Neumexico befinden sich mehrere nicht unbedeutende Ebenen, welche mit Pflanzen, meistens aus den Chenopodiensfamilien, bedeckt sind.

15. Ganz pflanzenleere, mit Kiessand bedeckte Wüsten, wie die Sahara, giebt es in größerer Ausdehnung in America nicht. Bloß in dem tieferen Theile von Peru, zwischen Arequipa und Coquimbo, an den Gestaden der Südsee, fand v. Humboldt kleine Strecken dieser Art. Die Spanier nennen sie nicht Llanos, sondern *Desiertos*, wie z. B. die von Sechura und von Atacamez. Die Wüste ist nicht breit, aber etwa 200 Meilen lang. Der Felsengrund liegt unter dem Sande, nie fällt Regen, und wie die Sahara nach Tombuktu zu, so bietet auch diese Wüste nach Huaura hin eine reiche Steinsalzgrube dar. Dieser ähnlich sind die *Campos dos Parecis*, eine ausgedehnte Sandwüste in Brasilien, worin die Flüsse Tapaios, Paraguai und Madeira entspringen. Sie dehnt sich über die höchsten Gebirgsrücken aus, ermangelt beinahe alles Pflanzenwuchses, und erinnert an die Gobi in Asien.

Eine eigene Classe von Ebenen endlich bilden die zwischen hervorragenden hohen Bergspitzen oder auf dem Rücken

<sup>1</sup> v. Humboldt a. a. O. III. 262.

der Bergketten ausgebreiteten *Bergebenen* (*Plateaux*), aus denen im ersteren Falle die Bergspitzen emporgestiegen zu sein scheinen, oder auf denen man sich oft unerwartet wie in einer niedrigen Ebene befindet, wenn man durch lange Thäler zwischen Felsenklippen emporgestiegen ist, und auf eine Bergspitze zu kommen erwartet. Man findet sie nicht selten. Unter die bedeutendsten gehört eine ausgedehnte in Habesch<sup>1</sup>, die große Asiatische der östlichen Gobi, deren Höhe zwar nicht genau bestimmt, aber gewiß sehr bedeutend ist, wie schon aus der Höhe der umgebenden Berge, des Altai, Imaus u. a. folgt, insbesondere die bekannte ausgezeichnete Bergebene von Quito, worauf Sta. Fe de Bogota in einer Höhe von 8160 F. und Antisana in 12600 F. liegt, ferner die zwar minder hohe, aber sehr ausgedehnte von Mexico, welche sich im Ganzen von 18° bis gegen 40° N. B. erstreckt und mehrere hohe Berggruppen enthält. Mehrere andere in allen Welttheilen können hier nicht einzeln namhaft gemacht werden.

#### D. Gewässer der Erde.

Zur physischen Geographie gehört hauptsächlich noch die Untersuchung des Wassergehaltes der Erde. Hierbei kommen in Betrachtung zuerst die fließenden Gewässer, als Quellen, Bäche, Flüsse und Ströme, dann die stillstehenden, als Lachen, Sümpfe, Teiche und Seen, endlich die sich hier anschließenden Meere von den kleineren eingeschlossenen bis zu den großen Oceanen. Von den hauptsächlichsten Merkwürdigkeiten der hier im Allgemeinen genannten Gegenstände wird an seinem Orte besonders gehandelt werden<sup>2</sup>.

### VIII. Ursprung und Veränderungen der Erde und ihrer Oberfläche.

Dieser sehr weitläufige Theil derjenigen Untersuchungen, welche man rücksichtlich der Entstehung und Veränderung unseres Erdballes angestellt hat, wird größtentheils oder vielmehr ganz zu einer eigenen wissenschaftlichen Disciplin, der *Geologie* gerechnet. Es gehört dabei allerdings in das Gebiet der Physik, genau zu prüfen, ob und wie weit die bekannten Naturkräfte

<sup>1</sup> S. Lobo Reis. I. 145.

<sup>2</sup> S. die hier genannten Artikel *Bäche*, *S. Fluß*.



hinreichen, um aus ihnen sowohl die anfängliche Entstehung der Erde abzuleiten, als auch diejenigen allmäligen Veränderungen zu erklären, welche anzunehmen entschiedene Thatsachen berechtigen. Weil aber hierbei gar viele Hypothesen erwähnt werden müssen, das Ganze zugleich eine weitläufigere Untersuchung erfordert, als hier schicklich Platz finden könnte, so verspare ich dasselbe für den Artikel *Geologie*. M.

## E r d f e r n e.

**Apogaeum**; (Von ἀπό und γῆ die Erde); *Apogée*; **Apo-gee**, the higher apsis; ist der Punct, wo der *Mond* von der Erde am entferntesten ist. Man gebraucht das Wort jetzt nur noch in Beziehung auf den Mond, da er allein als eine elliptische Bahn um die Erde beschreibend anzusehen ist, in welcher er am einen Ende der Axe sich in der Erdferne, dem entferntesten Puncte der Apsidenlinie, befindet.

Bei dieser Erdferne ist sein scheinbarer Durchmesser nur 28' 56'', statt daß er in der Erdnähe 33' 51'' erscheinen kann. (Nämlich der geocentrische scheinbare Durchmesser, der von dem, nach der Stellung über dem Horizonte veränderlichen scheinbaren Durchmesser, so wie wir ihn sehn, etwas verschieden ist). Die Parallaxe des Mondes ist bei seiner Erdferne 53', bei seiner Erdnähe 62'.

Auch der *Sonne* kann man allerdings eine Erdferne zuschreiben, da aber die Erde es ist, welche sich bewegt, so sagen wir richtiger, die Erde befinde sich in der Sonnenferne.

Die *Planeten* erreichen auch eine größte Entfernung und eine kleinste Entfernung von der Erde, indem sie sich in ihren Bahnen um die Sonne bewegen. Die untern Planeten, Venus und Mercur, sind von der Erde am entferntesten, und erscheinen daher am kleinsten, wenn sie in ihrer obern Conjunction jenseits der Sonne, ungefähr hinter dieser vorbei gehn; sie sind der Erde am nächsten und erscheinen (so lange der Glanz der Sonne und das Abnehmen der erleuchteten Phase erlaubt, sie zu sehen) am größten in der untern Conjunction, da sie zwischen uns und der Sonne entweder vor dieser genau vorbei oder oberhalb oder unterhalb derselben hin gehen.

Die obern Planeten sind in der Erdferne, wenn sie in ihrer Bahn sich jenseits der Sonne, mit ihr in Conjunction be-

finden, daher dann auch vorzüglich der Mars sich auffallend klein zeigt. Sie sind in der Erdsnähe, wenn sie in Opposition mit der Sonne gerade um Mitternacht im Meridian erscheinen. Am Mars ist es am auffallendsten, daß er dann sehr groß erscheint, weil er bei seiner Erdferne fast 4 mal so entfernt, als bei seiner Erdsnähe ist. B.

## E r d k u g e l

**Erdglobus** ist eine Kugel mit einer bildlichen Darstellung sowohl der mathematischen Eintheilung unseres Erdballes, als auch seiner Oberfläche rücksichtlich der Vertheilung von Land und Wasser, zuweilen auch der Erhabenheiten und Vertiefungen der Erde, und noch öfterer der politischen Eintheilung der Länder. Inzwischen gehört die Aufgabe, die Eintheilungen der Erdoberfläche auf einer Kugel zu zeichnen, zur praktischen Geometrie, das Technische der Verfertigung solcher Globen aber zur Technologie, und kann daher hier überall nicht abgehandelt werden. M.

## E r d n ä h e.

*Perigaeum; Perigée; Perigee*, ist die größte Annäherung zur Erde, also das Gegentheil der Erdferne, und so kann sie aus dem, was über diese letztere gesagt ist, leicht erklärt werden. B.

*Erdpole. S. Erde.*

*Erdstreiche, Erdgürtel, Erdzonen. S. Erde.*

## E r f a h r u n g.

*Experientia; Expérience; Experience.* Daß wir zu den Erfahrungen, welche in der Physik die Grundlage der auf sie gebaueten Naturgesetze bilden, durch Beobachtungen und Versuche gelangen, ist oben unter dem Artikel *Beobachtung* Th. 1. S. 884 gesagt, und ebendasselbst zugleich gezeigt, auf welche Weise der Physiker die beiden angegebenen Mittel benutzt, um durch dieselben zu den ihm unentbehrlichen Erfahrungen zu gelangen. Inwiefern aber das Sammeln, Prüfen und Behalten der Erfahrungen eine Thätigkeit der Seele erfordert und mit dem Psychischen zusammenhängt, diese Untersuchung gehört theils zur Logik, theils zur Psychologie, und muß daher diesen wissenschaftlichen Zweigen überlassen bleiben. M.

## E r i o m e t e r.

(von ἔριον Wolle und μέτρον das Mals) ein Werkzeug, die Feinheit der Wolle und aller andern feinen Substanzen zu messen. THOMAS YOUNG hat dasselbe angegeben<sup>1</sup>, allein es ist gleich anfangs und auch späterhin wenig beachtet, obwohl insbesondere bei der vorherrschenden atomistischen Ansicht leicht mehrfacher Gebrauch davon gemacht werden könnte. Dieser Gelehrte wollte nämlich untersuchen, ob man die viel besprochenen Kügelchen im Blute, Speichel, Eiter u. s. w. wahrnehmen könne, und fand die beste Methode hierzu darin, daß er Tropfen der Flüssigkeiten, mit Wasser verdünnt und an einem Theelöffel hängend, im dunkeln Zimmer gegen helles Kerzenlicht hielt, indem sich dann zunächst um das dunkle Kügelchen ein erhelltes Feld, und um dieses farbige Ringe bildeten, ein rother, dann ein grüner u. s. w. eine aus der Beugung des Lichtes leicht erklärliche Erscheinung. Zugleich entging ihm die Bemerkung nicht, daß diese Ringe jederzeit so viel größer waren, je weniger die betrachteten Körper im Durchmesser hielten, und es bedurfte daher nur eines Mittels, die Gröfse der Ringe zu messen, und ihren Normalwerth nach einer bekannten Gröfse festzusetzen, um hierdurch wieder das Mals für andere Körper zu erhalten. Letzteres erreichte er am besten dadurch, wenn er die beobachteten Farbenringe, wozu sich namentlich der erste grüne am besten eignet, auf einen in bestimmter und stets gleichbleibender Entfernung befindlichen dunkeln Grund projecirte, und ihre Durchmesser vermittelst einer Scale mals, welche in sehr kleinen, in dem dunkeln Bleche gemachten Löchelchen bestand, auf welches die Farbenringe projecirt wurden. Das Instrument besteht demnach aus einem Messingblech mit zwei Löchelchen für die verschiedenen Messungen, das eine von  $\frac{1}{10}$  Z., das andere von  $\frac{1}{50}$  Z. Durchmesser, jenes mit einem Kreise von 8 bis 10 der feinsten Punkte, in einem Halbmesser von  $\frac{1}{4}$  Z., dieses mit einer gleichen Anzahl im Halbmesser von  $\frac{1}{4}$  Z. umgeben, und jedes mit der erforderlichen Scale versehen. Vor dieses Blech werden faserige Körper an einem Schieber ausge-

<sup>1</sup> Remarks on the Measurement of minute Particles, especially those of the blood and of Pus. From Dr. YOUNG's Medical Literature. Lond. 1818. 8. p. 545. Vergl. Ann. of Phil. II. 115.\* Bibl. Brit. LV. 167.



spannt gebracht, Pulver und Flüssigkeiten aber zwischen zwei feinen und sehr durchsichtigen Gläsern, so daß man sie in die Mitte des runden Loches bringen, vermittelst einer starken argandschen Lampe oder mehrerer hinter einander stehender Lichter betrachten, und die entstehenden Ringe auf die Scale des Bleches projiciren kann. Personen, welche nicht kurzsichtig sind, müssen sich dabei meistens einer Linse bedienen, auch kann man das Sonnenlicht anwenden, wenn man das *Eriometer* vor einem Fernrohre befestigt. Durch vergleichende Messungen fand Young, daß ein Grad der Scale seines Instrumentes  $\frac{1}{1000}$  eines Zolles bestimmte, und er stellte hiernach eine Menge Messungen der verschiedensten Substanzen an, wodurch er unter andern die Milchtheilchen  $= 3^\circ$ , die Blutkugeln  $= 6^\circ - 7^\circ$ , Eiter  $7^\circ,5$  seiner Scale fand. M,

## E r k a l t u n g.

Das Erkalten, Abkühlung; *Refrigeratio*; *Refroidissement*; *Cooling*; bezeichnet denjenigen Naturproceß, wonach die Wärme diejenigen Körper, an welche sie in verschiedenem Verhältnisse der größeren oder geringeren Intensität gebunden ist, nach gewissen bestimmten Gesetzen verläßt. Die letzteren werden aus der Natur derjenigen eigenthümlichen Potenz, welche wir Wärme nennen, mit Rücksicht auf das Wesen und die äußere Beschaffenheit der verschiedenen Körper entwickelt. Weil aber diese Gesetze mit den Bestimmungen des Wesens der Wärme und anderweitigen ähnlichen Erscheinungen innig zusammenhängen, so lassen sie sich hiervon nicht füglich trennen, und werden daher am besten unter dem Artikel *Wärme* abgehandelt. M

## E r l e u c h t u n g.

*Illuminatio*; *Illumination*; *Illumination*. *Erleuchtet* nennen wir diejenigen Gegenstände, die ihr Licht von andern, Licht aussendenden, Körpern empfangen, und dieser Erleuchtung durch fremdes Licht schreiben wir eine verschiedene Intensität zu, die sich nach gewissen Regeln bestimmen läßt. Das Auge ist nicht so geradehin ein sicherer Richter über den Grad der Erleuchtung, theils schon deshalb weil wegen der ungleichen, bald größern bald geringern, Oeffnung der Pupille der

Eindruck, welchen einerlei Licht auf unser Auge macht, ungleich ist, theils und vorzüglich, weil das Auge nur den gesammten Glanz, allenfalls beurtheilt, und auch da doch nur über Gleichheit und Ungleichheit, nicht aber über ein Maß der Ungleichheit, ob der gesammte Glanz doppelt so groß sey, u. s. w. zu urtheilen vermag. Um hier die Bedeutung der Worte streng festzusetzen, will ich, nach LAMBERT'S Anleitung, folgende Unterscheidungen bemerken<sup>1</sup>.

1. Wir legen jedem leuchtenden Körper eine Helligkeit (*claritas*) bei, die wir die *erleuchtende Kraft* (*vis illuminans*), den *Glanz* (*splendor*) desselben nennen, und unterscheiden davon die durch jenen leuchtenden Körper den Gegenständen mitgetheilte Helligkeit, die nun eben Erleuchtung (*illuminatio*) heißt. Jener Glanz des Körpers kann bei bestimmter gleichbleibender wahrer und scheinbarer Größe sehr ungleich, also die *Intensität des Lichtes* bei leuchtenden Körpern verschieden seyn. Hiernach ist auch die Helligkeit, so fern sie dem Auge erscheint (*claritas visa*); verschieden, und diese hängt nicht von dem gesammten Eindrucke ab, den der Glanz des Lichtes auf unser Auge macht, sondern von der Lichtstärke jedes Punctes; daher sagen wir, daß die eigentliche dem Auge sich darstellende Helligkeit (*claritas visa*) eines Gegenstandes mit der Entfernung nur dann abnimmt, wenn das Licht in der Luft oder in den Medien, die es durchläuft, eine Schwächung leidet, und daß sie ungeändert bliebe, wenn wir darauf nicht Rücksicht nehmen; dagegen ist der gesammte Glanz eines entfernten Lichtes geringer als des nähern, und auch die Erleuchtung, welche es hervorbringt, ist geringer. Jeder einzelne Punct der Sonne würde uns eben so hellglänzend erscheinen, wenn sie auch doppelt so weit hinausgerückt würde; aber da sie dann nur einen halb so großen scheinbaren Durchmesser hätte, so würde die durch sie bewirkte Erleuchtung sehr geschwächt seyn.

2. Die Erleuchtung, welche eine dem Lichte ausgesetzte Ebene empfängt, hängt offenbar ab theils von der eigenthümlichen Lichtstärke des erleuchtenden Lichtes, theils von der Entfernung desselben, theils von der Neigung der erleuchteten Ebene gegen die Lichtstrahlen; und da die aus diesen drei Um-

---

<sup>1</sup> J. H. LAMBERT Photometria, sive de mensura et gradibus luminis, colorum et umbrae. Aug. Vindob. 1760. §. 86. sq.

ständen hervorgehenden Verschiedenheiten sich nach theoretischen Gründen voraussehen lassen, so ergeben sich Vergleichen, die zu weiteren Schlüssen führen. Obgleich wir nämlich nicht in allen Fällen so sicher bestimmen können, ob zwei erleuchtete Flächen eine gleiche Erleuchtung genießen, so beurtheilt doch das Auge die Gleichheit oder Ungleichheit der Erleuchtung dann leicht, wenn zwei erleuchtete Ebenen genau von gleicher Beschaffenheit und neben einander gestellt vor unserem Auge liegen; und da wir mit allem Rechte annehmen dürfen, daß zwei gleiche Lichter, nahe zusammen aufgestellt, eine doppelt so große Erleuchtung bewirken, und eben so bei mehreren die Erleuchtung im Verhältnisse ihrer Zahl wachse, so bietet sich darin ein Mittel zu mehreren Vergleichen dar.

3. Wir dürfen mit Grunde vermuthen, daß einerlei Licht, derselbe leuchtende Körper, in der halben Entfernung eine viermal so starke Erleuchtung als in der ganzen Entfernung bewirkt, oder daß die Erleuchtung unter sonst gleichen Umständen den Quadraten der Entfernung umgekehrt proportional sey. Denn wenn man den leuchtenden Punct als Mittelpunkt einer Kugel ansieht, so wird ja alles von ihm ausgehende Licht verwendet, um die innere Kugeloberfläche zu erleuchten; da nun diese dem Quadrate des Halbmessers proportional ist, und es immer dieselben Lichtstrahlen sind, die in größerer Entfernung die größere, in geringerer Entfernung die kleinere Kugeloberfläche erleuchten, so scheint es theoretisch gewiß, daß die Erleuchtung dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportional seyn muß.

Aber auch Versuche bestätigen dieses Gesetz. Man stelle  
 Fig. 186. einer weißen Wand C E B gegenüber ein Licht in K, und zwei eben so hell leuchtende in A nahe bei einander auf. Ein undurchsichtiger Schirm H I sey zugleich so aufgestellt, daß sein durch das Licht K hervorgebrachter Schatten von der Linie D F, und sein durch die vereinigten Lichter A hervorgebrachter Schatten durch eben diese Linie begrenzt werde; daß also der Raum zunächst an D F gegen C zu nur von dem einen Lichte, und der Raum zunächst an D F gegen B zu nur von den zwei Lichtern erleuchtet werde. Wenn alles so geordnet ist, so erkennt das Auge leicht, ob die Erleuchtung der Fläche E B, nahe an der Linie D F, an beiden Seiten gleich oder ungleich ist, und man kann, indem man das Licht K auf der Linie K H näher heran rückt oder mehr entfernt, es so einrichten, daß diese



Gleichheit der Erleuchtung statt findet. Stehen nun die Lichter K und A zu gleicher Zeit so, daß sie die Gegend um DF beinahe genau mit senkrecht auffallenden Strahlen erleuchten, und ist die Wand ganz gleichförmig weiß, so kann man schließen, daß die als gleich erscheinende Erleuchtung, die an der einen Seite von einem Lichte, an der andern Seite von zwei Lichtern bewirkt wird, ein richtiges Maß für die mit größerer Entfernung abnehmende Erleuchtung gebe. Hier zeigt sich nun wirklich, daß die Abstände  $DA : DK = r^2 : 1$ , seyn müssen, oder allgemein, daß die Anzahl der Lichter in A zur Anzahl der Lichter in K sich verhält wie die Quadrate der Entfernungen derselben von der erleuchteten Fläche.

4. Ebenso scheint ein anderes Gesetz für die Erleuchtung sich aus theoretischen Gründen herleiten zu lassen. Wenn Lichtstrahlen, die alle mit AB, CD parallel einfallen und den ganzen Raum zwischen AB, CD erfüllen, die Ebene BD erleuchten, so vertheilt sich hier die Erleuchtung auf eine größere Fläche, als wenn eben die Strahlen von der gegen ihre Richtung senkrechten Ebene DE aufgefangen würden; es muß also ohne Zweifel der Grad der Erleuchtung größer für DE als für DB seyn, und die Grade der Erleuchtung müssen sich, darf man wohl schließen, umgekehrt wie die Flächen verhalten, das ist, der Grad der Erleuchtung muß dem Sinus des Winkels ABD, den die Strahlen mit der Ebene machen, proportional seyn. Die Erfahrung bestätigt auch dieses Gesetz. Stellt man nämlich in C ein Licht auf, welches in A die Wand mit senkrecht auffallenden Strahlen erleuchtet, und in D ein Licht, welches ganz nahe bei A in B, mit schief auffallenden Strahlen, die Wand erleuchtet, so findet man, daß  $\left(\frac{1}{AC^2}\right) = \frac{\text{Sin. DBG}}{BD^2}$  seyn muß, oder  $AC^2 : BD^2 = 1 : \text{Sin. DBG}$ . Man hätte auch in C ein Licht und in D mehrere Lichter, n an der Zahl, stellen können, dann würde sich finden, daß  $\frac{1. \text{Sin. tot.}}{AC^2} = \frac{n. \text{Sin. DBG}}{BD^2}$  seyn müsse.

5. Wir haben gewöhnlich nicht den Fall zu betrachten, wo von einem einzigen leuchtenden Punkte Licht ausgeht, sondern es ist eine leuchtende Oberfläche, welche die Erleuchtung einer gewissen Fläche bewirkt; es entsteht daher die Frage, wie die Erleuchtung von der Lage der leuchtenden Fläche oder von dem

Aussendungswinkel (*angulus emanationis*, *angulus emissionis*) abhängt. Eine einfache Erfahrung beantwortet diese Frage sehr gut<sup>1</sup>. Wenn wir eine weiße, von der Sonne erleuchtete Ebene ansehen, so erscheint uns diese bei jeder willkürlich gewählten Stellung des Auges gleich weiß oder mit einem gleichen Grade von Helligkeit, vorausgesetzt, daß wir kein durch eigentliche Reflexion, wie vom Spiegel, zurückgeworfenes Licht empfangen. Bleibt nun das Auge gleich weit entfernt, so erscheint in Fig. C der kleinere Theil A D der Wand, in E der grössere Theil 189. A B unter gleichem Sehwinkel, und da der Eindruck auf das Auge in beiden Fällen gleich bleibt, so dürfen wir schliessen, daß auch die erleuchtende Kraft des Theiles A B für den Punkt E eben so groß sey, als die erleuchtende Kraft des Theiles A D es für C ist. Sind nun  $AE = AC$  und  $AE B = ACD$ , so ist

$$AB = \frac{AE \cdot \sin. AEB}{\sin. ABE} = \frac{AD \cdot \sin. ADC}{\sin. ABE};$$

die Erfahrung zeigt also, daß die erleuchtende Kraft gleich ist, wenn

$$AB \cdot \sin. ABE = AD \cdot \sin. ADC,$$

oder da wir die Menge des ausgesendeten Lichtes unter sonst gleichen Umständen der Größe der Fläche proportional annehmen müssen, so ergibt sich hier, daß diese Menge des ausgesendeten Lichtes zugleich der Größe der Fläche und dem Sinus des Aussendungswinkels proportional sey.

Hieraus ergibt sich nun ferner, daß von einer kleinen Fig. leuchtenden Ebene A B C D aus, eben die Lichtmenge auf den 190. Punkt P hin gelangt, oder daß die Erleuchtung des Punktes P eben so groß ist, wie sie seyn würde, wenn eine mit eben der Intensität des Lichtes ausgestattete Ebene die Pyramide P A B C D anderswo, etwa wie a b c d schlosse. Oder mit andern Worten, wenn man sich den erleuchteten Punkt als Spitze einer Pyramide denkt, und die Licht aussendende Fläche, sie mag eben oder krumm seyn, als Grundfläche derselben, so würde jede mit derselben Intensität des Lichts begabte Fläche, wenn sie zwischen eben den Seitenwänden der Pyramide eingeschlossen wäre, dieselbe Erleuchtung auf jenen Punkt hervorbringen.

Dieses führt umgekehrt zu einem Verfahren, um die Intensität des Lichtes zweier leuchtender Körper zu vergleichen. Besäßen wir irgend ein kugelförmig gebildetes Licht von eben dem

---

<sup>1</sup> Lambert §. 84.

eigenthümlichen Glanze wie die Sonne, so müßte dieses auf einem Punct, von welchem aus es 32 Minuten scheinbaren Durchmesser hätte, eben die Erleuchtung wie die Sonne selbst hervorbringen; und wenn wir also finden, daß ein Kerzenlicht, dessen scheinbare GröÙe der scheinbaren GröÙe der Sonne gleich ist, nur eine  $\frac{1}{12000}$  so starke Erleuchtung bewirkt<sup>1</sup> als die Sonne, so werden wir die Intensität des Sonnenlichts gleich dem 12000fachen des Kerzenlichts setzen dürfen<sup>2</sup>.

6. Wenn wir also die Erleuchtung bestimmen wollen, welche irgend einem kleinen Theile einer Ebene zu Theil wird, so kommt es dabei auf die Intensität des Lichtes der leuchtenden Fläche, auf ihre scheinbare GröÙe und Gestalt und auf die Neigung an, unter welcher die Lichtstrahlen die erleuchtete Ebene treffen.

Wenn sich über der sehr kleinen Ebene A ein kreisförmig<sup>Fig. 191.</sup> begrenzter, leuchtender Körper so befindet, daß die von seinem Mittelpuncte B auf die Ebene A gezogene Senkrechte den Punct A trifft, so findet man die von jenem Kreise im Puncte A bewirkte Erleuchtung durch folgende Ueberlegung. Es sey des leuchtenden Kreises scheinbarer Halbmesser  $BA D = \varphi$ , und des kleinen bei D liegenden Theilchens scheinbare Breite  $= d\varphi$ , so wird, wenn man die Intensität des Lichtes  $= J$  nennt, die durch D hervorgebrachte Erleuchtung in A  $= d\psi \cdot d\varphi \cdot J \cdot \cos. \varphi$  seyn, weil nämlich  $\cos. \varphi$  dem Sinus des Neigungswinkels, unter welchem der Lichtstrahl die Ebene A trifft, gleich ist. Aber für den ganzen Ring, dessen scheinbarer Halbmesser  $= \varphi$  ist, sind alle Umstände ganz eben so, also können wir statt der zweiten Abmessung  $d\psi$  des Theilchens D, sogleich den ganzen Umfang des Ringes  $= 2\pi \cdot \sin. \varphi$  setzen, so daß die durch den ganzen Ring bewirkte Erleuchtung in A,  $= 2\pi d\varphi \cdot J \cdot \sin. \varphi \cos. \varphi$ , und folglich die durch den ganzen Kreis bewirkte Erleuchtung  $= \pi \cdot J \cdot \sin.^2 \varphi$  ist.

Die Erleuchtung in dem Puncte A, den die vom Mittelpuncte des erleuchtenden Kreises gegen die Ebene A senkrecht gezogene Linie trifft, ist also dem Quadrate des Sinus, der dem scheinbaren Halbmesser des Kreises zugehört, proportional.

<sup>1</sup> LESLIE's Versuche, die sich auf das Verhalten der Luft zur Wärme und Feuchtigkeit beziehen, übers. von Brandes S. 66.

<sup>2</sup> Vergl. auch v. ZACH Mon. Corr. VIII. 304.



Wäre  $\varphi = 90^\circ$ , oder nähme von A aus gesehen, der leuchtende Kreis scheinbar die ganze Halbkugel ein, wie es geschehen würde, wenn entweder BD unendlich groß, oder AB unendlich klein wäre, so würde die Erleuchtung in A  $= \pi \cdot J$  seyn. LAMBERT nennt diesen Werth die *absolute Erleuchtung*, weil der Körper, dessen Lichtstärke  $= J$  ist, bei keiner Größe dem Punkte A eine stärkere Erleuchtung ertheilen kann.

7. Wäre BD eine Kugel vom Halbmesser  $= r$ , so würde ihre von A aus gesehene scheinbare Größe, wenn AB  $= a$  ist, durch  $\varphi = \text{Ang. Sin. } \frac{r}{a}$  angegeben, da die von A aus an die Kugel gezogene Tangente  $= \sqrt{a^2 - r^2}$  wäre. Die durch diese Kugel in A bewirkte Erleuchtung würde also

$= \pi J \cdot \text{Sin.}^2 \varphi = \frac{\pi J \cdot r^2}{a^2}$  seyn, also dem Quadrate des wahren Halbmessers direct, und dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportional.

8. Wenn der kreisförmig begrenzte Körper nicht in der Stellung gegen die zu erleuchtende Ebene ist, daß sein Mittelpunkt senkrecht über dem Punkte steht, dessen Erleuchtung wir suchen, so wird die Betrachtung etwas schwieriger. Es sey **Fig. 192.** IL dieser Körper und K der kleine Theil der Ebene, dessen Erleuchtung wir suchen; AEB sey der größte Kreis, wo die erweitert gedachte Ebene K die Kugelfläche trifft, auf welcher wir den Kreis IL gezeichnet denken; G sey dieses kleineren Kreises Mittelpunkt, C des Kreises AEB Pol,  $GC = a$ ,  $MG = x =$  dem scheinbaren Halbmesser des leuchtenden Kreises; endlich sey für irgend einen Punkt M dieses Kreises  $CGM = y$ , also  $\text{Cos. } CM = \text{Cos. } a \text{ Cos. } x + \text{Sin. } a \text{ Sin. } x \text{ Cos. } y$ . der Punkt M, dessen scheinbare Größe durch  $dx \cdot \text{Sin. } x \cdot dy$  ausgedrückt wird, weil des Kreises IL Halbmesser  $= \text{Sin. } x$  ist, bringt auf der Ebne K eine Erleuchtung  $= J \cdot dx \cdot dy \cdot \text{Sin. } x \cdot \text{Cos. } CM$  hervor; weil  $\text{Cos. } CM$  der Sinus des Neigungswinkels ist, unter welchem die Strahlen auf K auffallen, und diese von M ausgehende Erleuchtung  $= J dx \cdot \text{Sin. } x \cdot (dy \cdot \text{Cos. } a \text{ Cos. } x + dy \text{ Sin. } a \text{ Sin. } x \text{ Cos. } y)$ , würde, in Beziehung auf y integrirt die von dem ganzen Ringe, dessen scheinbare Breite  $= dx$  ist, bewirkte Erleuchtung angeben  $= J \text{Cos. } a \cdot y \cdot dx \text{ Sin. } x \text{ Cos. } x + J \text{Sin. } a \cdot \text{Sin. } y \cdot dx \cdot \text{Sin.}^2 x$ . Aber dieses Integral muß von  $y = 0$  bis  $y = 2\pi$  genommen werden, und giebt dann die Erleuchtung durch den ganzen Ring

$= 2\pi \cdot J \cdot \cos a \cdot dx \cdot \sin x \cdot \cos x$  und folglich vermöge der zweiten Integration die durch den ganzen Kreis bewirkte Erleuchtung  $= \pi J \cdot \sin^2 x \cdot \cos a$ .

Für einen leuchtenden Kreis also findet die einfache Regel statt, daß die von ihm der kleinen Ebene ertheilte Erleuchtung dem Sinus des Neigungswinkels, welchen die vom Mittelpunkte ausgehenden Strahlen mit der Ebene machen, proportional ist. Da  $\pi \cdot \sin^2 x$  die Größe der scheinbaren Fläche des Kreises ausdrückt, so ist für einen leuchtenden Kreis, sobald die von dem erleuchteten Punkte auf seine Ebene gesetzte Senkrechte den Mittelpunkt trifft, die Erleuchtung eben so groß, als sie seyn würde, wenn die gesammte Lichtmenge  $= \pi J \cdot \sin^2 x$  von dem Mittelpunkte des Kreises ausginge. Eben das gilt also für eine leuchtende Kugel.

9. Da uns so oft der Fall vorkommt, daß das Licht durch einen geradlinigt begrenzten Raum einfällt, so verdient die Frage, welche Erleuchtung in diesem Falle statt finde, eine nähere Betrachtung. Wir wollen den Punct, welcher die Erleuchtung empfängt, als in einer horizontalen Ebene liegend, oder als einen kleinen Theil einer horizontalen Ebene einnehmend ansehen. Denken wir uns diesen Punct als Spitze einer Pyramide, deren Grundfläche die geradlinigt begrenzte Oeffnung, das Fenster zum Beispiel, ist, so schneiden die fortgesetzten Seitenebenen der Pyramide auf der Oberfläche einer Kugel eine durch Bögen größter Kreise begrenzte vielseitige Figur ab, und unsere Frage kommt also darauf zurück, die durch ein sphärisches Vieleck oder zunächst durch ein sphärisches Dreieck, welches Licht aussendet, bewirkte Erleuchtung anzugeben. Am leichtesten läßt sich diese Frage beantworten, wenn zwei Seiten des sphärischen Dreiecks vertical sind, also sich im Zenith desjenigen Punctes der horizontalen Ebene schneiden, dessen Erleuchtung wir suchen. Macht dann auch die dritte Seite mit diesen beiden verticalen Seiten schiefe Winkel, so giebt es doch einen andern Verticalkreis, der sie senkrecht schneidet, und es ist daher zureichend, die von einem Verticaldreieck  $CMQ$ , das bei  $Q$  einen rechten Winkel hat, bewirkte Erleuchtung zu suchen. Fig. 193.

Wir denken uns einen zweiten größten Kreis  $mq$ , demjenigen  $MQ$ , der das Dreieck begrenzt, unendlich nahe und ebenfalls bei  $q$  auf  $Cq$  senkrecht: so stellt  $MmqQ$  das Differen-

tial des leuchtenden Dreiecks CMQ vor, und wenn  $CQ = y$ ,  $QM = x$ , so ist  $Mm = dy \cdot \cos. x$ ;  $MmnnN = dx \cdot dy \cdot \cos. x$  als zweites Differential der leuchtenden Fläche. Bekanntlich aber ist im rechtwinklichen Dreieck  $\cos. CM = \cos. x \cdot \cos. y$ , = dem Sinus des Neigungswinkels, unter welchem die von  $MmnnN$  ausgehenden Strahlen die Ebene treffen. Die von diesem Theilchen bewirkte Erleuchtung der horizontalen Ebene im Puncte K ist also  $= dx \cdot dy \cdot \cos.^2 x \cdot \cos. y$ , folglich die durch den ganzen Streifen  $MmqQ$  bewirkte Erleuchtung

$$= dy \cdot \cos. y \cdot \left\{ \frac{1}{2} x + \frac{1}{4} \sin. 2x \right\}. \quad \text{Dieses Integral bedarf}$$

zwar keiner hinzugefügten Constans, aber da  $x$  eine Function von  $y$  ist, indem bei gleich bleibendem Winkel MCQ sich

beide Gröfsen zugleich ändern, so muß man  $\sin. y = \frac{\text{Tang. } r}{\text{Tang. MCQ}}$

$$\text{und folglich } \frac{1}{2} \left( x + \frac{1}{2} \sin. 2x \right) d. \sin. y$$

$$= \frac{\frac{1}{2} \left( x + \frac{1}{2} \sin. 2x \right) d. \text{Tang. } x}{\text{Tang. MCQ}}$$

$$= \frac{\frac{1}{2} \left( x \cdot d. \text{Tang. } x + dx \cdot \text{Tang. } x \right)}{\text{Tang. MCQ}}$$

setzen, woraus das Integral

$$= \frac{\frac{1}{2} x \cdot \text{Tang. } x}{\text{Tang. MCQ}} = \frac{1}{2} x \cdot \sin. y \text{ folgt. Diese selbige}$$

Formel gilt auch noch, wenn bei Q kein rechter Winkel ist, nur muß man dann unter  $y$  nicht die Seite CQ, sondern das von C auf die Seite MQ gefällte Perpendikel verstehen, und die durch ein Verticaldreieck bewirkte Erleuchtung ist immer gleich dem Producte aus der halben Grundlinie in den Sinus der Höhe.

10. Aus der durch ein verticales Dreieck bewirkten Erleuchtung läßt sich die jedem andern Dreieck entsprechende Erleuchtung herleiten. Es sey NFQ irgend ein spharisches Dreieck, so ist, wenn man die Verticalkreise durch die drei Winkelpuncte zieht, die vom Dreieck NFQ bewirkte Erleuchtung der Ebene K, worauf CK senkrecht ist, gleich dem Un-



terschiede der durch  $CNQ + CFQ$  und der durch  $CNF$  bewirkten Erleuchtung. Nun ist der Sinus der Höhe des Dreiecks  $NQC$ ,

$$= \sin. CQ. \sin. CQN,$$

der Sinus der Höhe für das Dreieck  $FQC$

$$= \sin. CQ. \sin. CQF,$$

der Sinus der Höhe für das Dreieck  $FNC$

$$= \sin. CF. \sin. CFN,$$

also die dem Dreieck  $QNF$  entsprechende Erleuchtung

$$= \frac{1}{2} QF. \sin. CQ. \sin. CQF$$

$$+ \frac{1}{2} QN. \sin. CQ. \sin. CQN$$

$$- \frac{1}{2} FN. \sin. CF. \sin. CFN.$$

Mit Hülfe dieser Formel ließe sich auch für ein sphärisches Viereck und jede andere Figur die Erleuchtung in einem bestimmten Punkte angeben.

11. Aber immer wird hier nur die Erleuchtung, die ein einziger Punkt erhält, bestimmt, und man müßte die Erleuchtung eines größeren Theiles der Fläche, welche Licht empfängt, entweder dadurch suchen, daß man sie für viele einzelne Punkte berechnete, oder dadurch, daß man die Erleuchtung eines Punktes der Ebene als Function der Lage des Punktes ausdrückte, und durch Integration die Erleuchtung eines größeren Theiles der Fläche fände. Hätte man dieses gethan, so würde man durch Division mit der Größe der Fläche den mittleren Grad der Erleuchtung finden.

Um nur in einigen ziemlich einfachen Fällen diese Rechnung durchzuführen, sey  $BI$  eine Kugel, welche selbst leuch-

Fig.  
195.

tend die ebene Kreisfläche  $FE$  erleuchtet. Der senkrechte Abstand  $AC$  des Kugelmittelpunctes von der erleuchteten Ebene sey  $= a$ , und die Senkrechte  $AC$  treffe des erleuchteten Kreises Mittelpunct;  $CE$  sey  $= x$ , der Kugel Halbmesser  $= \rho$ , so ist von  $E$  aus gesehen, der Kugel scheinbarer Halbmesser gleich

dem Winkel, dessen Sinus  $= \frac{\rho}{r(a^2 + x^2)}$  und folglich die Erleuchtung in  $E = \frac{\pi \cdot J \cdot \rho^2}{(a^2 + x^2)} \sin. AEC = \frac{\pi J \cdot a \rho^2}{r(a^2 + x^2)^3}$ .

III. Bd.

D d d d

Aber auf dem ganzen Ringe, dessen Halbmesser  $= x$  ist, findet dieselbe Erleuchtung statt, so daß die gesammte Erleuchtung oder die gesammte den Ring treffende Lichtmenge

$$= \frac{2\pi^2 x \cdot d x \cdot J a \rho^2}{r(a^2 + x^2)^3} \text{ ist, folglich für den ganzen Kreis der Er-}$$

$$\text{leuchtung} = \frac{-2\pi^2 a J \cdot \rho^2}{r(a^2 + x^2)} + C$$

$$= 2\pi^2 J \cdot \rho^2 \left(1 - \frac{a}{r(a^2 + x^2)}\right),$$

weil das Integral mit  $x=0$  verschwinden muß. Die mittlere Intensität der Erleuchtung würde also, da des Kreises Inhalt

$$= \pi x^2 \text{ ist, durch } \frac{2\pi J \rho^2}{x^2} \left(1 - \frac{a}{r(a^2 + x^2)}\right) \text{ ausgedrückt.}$$

Die größte Lichtmenge, welche die Ebene, wenn sie sich auch unendlich ausdehnte, erhalten könnte, wäre  $= 2\pi^2 J \rho^2$ , und es ist der Mühe werth zu bemerken, daß dieser Ausdruck gleich ist der absoluten Erleuchtung, multiplicirt mit dem Inhalt der halben Kugeloberfläche, welche auch eben zur Erleuchtung beiträgt<sup>1</sup>.

12. Ein zweiter Fall, von dem wir sogleich Gebrauch machen werden, ist folgender. Ein sehr kleiner ebener Kreis, dessen Halbmesser  $= \rho$ , sende Licht aus, um eine mit seiner Ebene parallele Ebene zu erleuchten; wie groß ist die durch ihn bewirkte Erleuchtung für einen Kreis, dessen Mittelpunkt von der aus dem Mittelpuncte des leuchtenden Kreises gegen beide Ebenen herabgelassenen Senkrechten liegt? Es stelle *G* den leuchtenden Kreis, *AB* die erleuchtete Kreisebene vor. Es sey  $GC = a$ ,  $CA = x$  der Halbmesser des erleuchteten Kreises, also  $GA = r(a^2 + x^2)$ , ferner der Sinus des Emissionswinkels, unter welchem die Lichtstrahlen den Kreis *G* verlassen,  $= \frac{a}{r(a^2 + x^2)}$  und eben so groß der Neigungswinkel der bei *A* auffallenden Strahlen. Die Intensität des Lichtes in *G* sey  $= J$ , die Größe der Kreisfläche  $= \pi \rho^2$ , die aber als sehr klein angenommen wird, damit für alle Punkte der Emissionswinkel derselbe sey. Da für den ganzen Ring, dessen Halbmesser  $CA = x$  ist, die Umstände dieselben bleiben, und in jedem Punkte dieses Ringes die Erleuchtung =

Fig.  
196.

1 Ähnliche Theoreme findet LAMBERT mehrere. §. 190. 196.

$$\pi \rho^2 J \cdot \frac{a^2}{a^2 + x^2} \cdot \frac{1}{(a^2 + x^2)}, \text{ so ist}$$

die Erleuchtung für den ganzen Ring

$$= 2\pi x dx \cdot \pi \cdot \rho^2 J \cdot \frac{a^2}{(a^2 + x^2)^2}, \text{ und}$$

die Erleuchtung für den ganzen Kreis AB

$$= C - \frac{\pi^2 \rho^2 J \cdot a^2}{a^2 + x^2} = \pi^2 \rho^2 J \left( 1 - \frac{a^2}{a^2 + x^2} \right)$$

weil die gesammte Erleuchtung mit  $x=0$  verschwindet.

Dieser Ausdruck giebt die ganze vom Kreise AB aufgenommene Lichtmenge an, die folglich, selbst wenn AB unendlich wird, nie gröfser als  $= \pi \cdot \pi \rho^2 J$ . seyn kann, so dafs die Ebene AB dann eine eben so grofse Lichtmenge empfängt als ein ganz nahe an G gerückter Punct bei der absoluten Erleuchtung erhalten würde.

13. Bisher haben wir blofs die Erleuchtung der vom Lichte getroffenen Ebene so bestimmt, dafs wir die Lichtmenge, welche auf sie fiel, angaben, ohne zu fragen, ob diese Erleuchtung immer auf gleiche Weise unserm Auge bemerkbar werde. Dieses ist nun keineswegs der Fall, sondern wenn zwei aus verschiedenen Materien bestehende, oder ungleich gefärbte Ebenen demselben Lichte auf gleiche Weise ausgesetzt werden, so dafs sie unstreitig einerlei Grad der Erleuchtung empfangen, so nimmt unser Auge dennoch einen verschiedenen und oft ungemein ungleichen Eindruck wahr. Am auffallendsten ist diese Ungleichheit, wenn eine der erleuchteten Ebenen weifs, die andere schwarz gefärbt ist, wo bekanntlich bei völlig gleicher Erleuchtung die eine unserm Auge einen starken Glanz darbietet, während die andere uns dunkel erscheint. Wir legen daher den Körpern ein verschiedenes Vermögen bei, das empfangene Licht zurückzuwerfen, und so lange wir nicht von farbig erscheinenden Flächen reden, sondern nur von denen, die mehr oder minder weifs, oder grau und endlich schwarz erscheinen, zeigt sich uns diese ungleiche Menge des zurückgeworfenen Lichtes, als ein ungleicher Grad der *Weifse* (*albedo*) der Körper oder vielmehr ihrer Oberflächen.

Die an sich dunkeln Körper, welche nicht nach Art der Spiegel die Lichtstrahlen reflectiren, sondern nur vermöge der empfangenen Erleuchtung uns sichtbar werden, können offen-



bar nun selbst als leuchtende, Licht aussendende Körper angesehen werden, und wenn wir in jedem Falle angeben könnten, welchen Theil des empfangenen Lichtes sie wieder aussenden, so würde uns das ein richtiges Maass der Weisse geben. Flächen, die vollkommen eben so viel Licht aussenden, als sie empfangen haben, würden vollkommen weiss heissen, oder eine *vollkommene Weisse* (*albedo absoluta*) besitzen; andere dagegen, die nur die Hälfte, nur  $\frac{1}{10}$  u. s. w. der empfangenen Lichtstrahlen hergäben, würden nach Verhältniss dieser Lichtmenge einen immer geringeren Grad von Weisse haben; *vollkommen schwarze* Körper würden die seyn, welche gar kein Licht wieder aussendeten.

14. Um diesen Grad der Weisse zu bestimmen, oder den Bruch  $= A$  zu finden, mit welchem die empfangene Lichtmenge multiplicirt werden muss, damit man die wieder ausgesendete Lichtmenge erhalte, kann folgendes Experiment dienen<sup>1</sup>. Es sei in L ein Licht so aufgestellt, dass es die Fläche  $g\gamma$ , deren Weisse man bestimmen will, bei G senkrecht erleuchte. Man lasse das von der erleuchteten Fläche wieder ausströmende Licht auf die convexe Glaslinse A B fallen, und stelle diese so, dass sie in  $\varphi f$  das Bild der erleuchteten Fläche  $\gamma g$  darstelle, und in derselben Ebene werde nun auch der Punct D durch das Licht L senkrecht erleuchtet. Wählt man nun die Stellung des Lichtes L so, dass die directe Erleuchtung bei D eben so hell erscheine, als die Erleuchtung in der Mitte des Bildes  $\varphi f$ , so lässt sich die Weisse der Fläche G oder der Werth des Bruches A bestimmen.

Hierbei kommt es auf die Weisse der Ebene F D nicht an, vorausgesetzt, dass diese bei F und D gleich ist; denn wenn die anscheinende Erleuchtung gleich ist, so ist auch die wahre Erleuchtung oder die Menge der empfangenen Lichtstrahlen gleich, wofern in F und in D ein gleicher Antheil des empfangenen Lichtes zurückgeworfen wird.

Heisst nun die Intensität des von L ausgehenden Lichtes  $= J$ , so ist der Grad der Erleuchtung in G durch  $\frac{J}{L G^2}$  bestimmt oder die auf einen kleinen Kreis vom Halbmesser  $= \rho$  auffal-

1 LAMBERT §. 739.

ende Lichtmenge  $= \frac{\pi \rho^2 \cdot J}{L G^2}$ ; und eben so die bei D auffal-

ende Lichtmenge  $= \frac{\pi \cdot \rho^2 \cdot J}{L D^2}$ .

Man wird die Stellung des Lichtes L und der Ebenen G und D leicht so wählen können, daß der Winkel, um welchen  $gy$  gegen FD und gegen die Ebene des Kreises AB geneigt ist, unbedeutend sey, und also der kleine Licht aussendende Kreis bei G als mit der Querschnittsfläche des Brennglases parallel können angesehen werden; ist dann  $CG = a$ ,  $CA = x$ , so empfängt die Kreisfläche AB eine Lichtmenge

$= \pi^2 \cdot \rho^2 \cdot i \cdot \left(1 - \frac{a^2}{a^2 + x^2}\right)$  wenn  $i$  die Intensität des von dem sehr kleinen Kreise G ausströmenden Lichtes ist (nach No. 12).

Dieses Licht wird nun zwar nicht ganz unvermindert durch das Glas durchgehen, aber man kann aus andern Versuchen den Lichtverlust angeben<sup>1</sup>, oder den Bruch  $\mu$  finden, mit welchem man jene Lichtmenge multipliciren muß, um die durchgelassene

Lichtmenge  $= \pi^2 \rho^2 \cdot i \cdot \mu \left(1 - \frac{a^2}{a^2 + x^2}\right)$  zu erhalten. Diese Lichtmenge wird in F auf einen kreisförmigen Raum gesammelt,

dessen Halbmesser  $= z$  durch  $\frac{z}{CF} = \frac{\rho}{CG}$  gefunden wird, oder

da  $CF : CG = \text{Cotang. } CFA : \text{Cotang. } CGA$ ,

durch  $z = \rho \cdot \text{Tang. } CGA \cdot \text{Cotang. } CFA$  gegeben wird. Die gesammte Menge des auf diesem Kreise gesammelten Lichts,

$= \pi^2 \rho^2 \cdot i \mu \cdot \text{Sin.}^2 CGA$ ,

dividirt durch  $\pi \rho^2 \cdot \text{Tang.}^2 CGA \cdot \text{Cotang.}^2 CFA$  giebt also die mittlere Erleuchtung des Bildes in F

$= \pi \cdot i \mu \cdot \text{Cos.}^2 CGA \cdot \text{Tang.}^2 CFA$ ,

oder weil  $\text{Cos. } CGA$  fast  $= 1$  ist,

$= \pi \cdot i \cdot \mu \cdot \text{Tang.}^2 CFA$ .

Der Werth von  $i$  oder die Intensität der erleuchtenden Kraft des Kreises G muß hier noch bestimmt werden. Wir haben oben gesehen, daß (No. 12) die gesammte Lichtmenge die von einer unendlich ausgedehnten Ebene aufgenommen wird

$= \pi^2 \rho^2 \cdot i$  war, wenn des Kreises  $\pi \rho^2$  Licht an Intensität  $= i$

1 Vergl. Art. *Durchsichtigkeit*.

war. Aber, diese gesammte aufgefangene Lichtmenge ist gleich der gesammten vom Kreise  $\pi \rho^2$  ausstrahlenden Lichtmenge, die wir offenbar  $= \frac{\pi \rho^2 A \cdot J}{L G^2}$  setzen müssen, wenn  $\frac{\pi \rho^2 \cdot J}{L G^2}$  die empfangene Lichtmenge ist und A der Bruch, welcher den zurückgegebenen Antheil bestimmt, also

$$\pi^2 \cdot \rho^2 \cdot i = \frac{\pi \cdot \rho^2 \cdot A \cdot J}{L G^2},$$

$$\text{oder } \pi \cdot i = \frac{A \cdot J}{L G^2},$$

und der Grad der Erleuchtung in der Mitte des Bildes bei F =  $\frac{\mu \cdot A \cdot J \cdot \text{Tang.}^2 C F A}{L G^2}$ .

Dieser Grad der Erleuchtung ist aber bei dem Versuche gleich dem Grade der directen Erleuchtung in D,  $= \frac{J}{L D^2}$ ,

$$\text{folglich } A = \frac{L G^2}{L D^2} \cdot \frac{\text{Cotang.}^2 C F A}{\mu}$$

$$\text{oder } A = \frac{L G^2 \cdot C F^2}{\mu \cdot L D^2 \cdot C A^2}.$$

15. LAMBERT führt mehrere Versuche an, wo in G weißes Papier von vorzüglich weißem Ansehen das Licht auffing; die dabei gebrauchte Glaslinse liefs  $\frac{5}{6} = \mu$  der auffallenden Lichtstrahlen durch, und es war  $C A = 0,93$  Zoll. Wurde nun der Versuch so angeordnet, daß die Erleuchtung in F und D gleich erschien, so fand sich bei einem Versuche  $G L = 5$ ,  $L D = 65$ ,  $C F = 7,04$ , also  $A = 0,408$ ; beide einem andern  $G L = 7$ ,  $L D = 90$ ,  $C F = 6,81$ ,  $A = 0,389$ ; so daß die Weiße des schönsten Papiers kaum auf mehr als  $A = \frac{2}{5}$  gesetzt werden konnte.

16. So wie hier die Weiße des Papiers gemessen wird, eben so könnte man auch die Röthe eines mit rother Farbe bestrichenen Papiers u. s. w. bestimmen. Indefs bleibt es da etwas zweifelhaft, was man von den untermischten weißen Strahlen halten soll, welche doch auch von den farbigen Körpern zurückgeworfen werden. Eigentlich sollte bei solchen Versuchen nicht bloß die Fläche G so wie die Fläche D F roth bestrichen seyn, sondern das Licht L selbst sollte auch nur rothe Strahlen



geben, — was freilich schwer zu erreichen ist. Versuche hierüber hat LAMBERT angestellt <sup>1</sup>.

### Anwendungen dieser Lehren.

17. Viele Anwendungen dieser Untersuchungen erklären sich von selbst; ich will daher von der Erleuchtung irdischer Gegenstände nur zwei etwas mehr verwickelte Fragen erwähnen, und dann über die Erleuchtung der Himmelskörper noch etwas sagen. Die eine dieser Fragen ist in Beziehung auf belagerte Festungen von Kriegsverständigen aufgeworfen worden, die andere betrifft die Erleuchtung einer horizontalen Ebene bei der Dämmerung. Jene läßt sich so fassen: Wenn man in den Brennpunct eines parabolischen Brennspiegels ein Licht stellt, und dem Brennspiegel gegen über in bedeutender Entfernung eine zu erleuchtende Ebene aufstellt, wie groß ist die Erleuchtung, welche sie empfängt? Oder umgekehrt: Man weiß, daß ein gewisser Grad von Erleuchtung nöthig ist; um in einer bestimmten Entfernung gewisse Gegenstände (z. B. vor der Festung die Arbeiten des Feindes) zu erkennen; wie groß muß der Brennspiegel seyn, durch den man eine solche Erleuchtung auf den Gegenstand werfen könnte? — Die Frage ist nicht so leicht zu beantworten, wenn man auf die Größe des Lichtes, welches nicht im wahren Brennpuncte vereinigt ist, Rücksicht nehmen will, aber das ganze zu beobachtende Verfahren läßt sich aus dem Vorigen übersehen.

18. Wenn man diejenige Dämmerung, die durch einmalige Zurückwerfung der Lichtstrahlen sichtbar wird, als durch einen Kreisbogen begrenzt ansieht, und diesem leuchtenden Segmente am Horizonte eine überall gleiche Helligkeit beilegt, so wird die Erleuchtung (Nr. 9.), wenn die Höhe des Dämmerungsbogens  $= \alpha$  ist, durch  $\pi - \pi \cos. \alpha$  ausgedrückt, wenn der Dämmerungsbogen sich nicht mehr bis an das Zenith erstreckt. Da es hier bloß auf verhältnißmäßige Erleuchtung ankommt, so kann man sie also kurz  $= 1 - \cos. \alpha$  setzen, und es ergibt hieraus, warum die Erleuchtung um die Zeit so schnell abnimmt, wann der Dämmerungsbogen durch das Zenith geht <sup>2</sup>. Uebrigens kann die ganze Rechnung nur oberflächlich seyn, da

<sup>1</sup> Photom. §. 757.

<sup>2</sup> Vergl. Art. Dämmerung.

weder der vermöge der Hauptdämmerung glänzende Himmel überall gleich leuchtend ist, noch auch das, was der übrige Theil des Himmels zur Erleuchtung beiträgt, hier berücksichtigt wird.

19. Auf diesen Lehren beruht ferner die Bestimmung der Lichtstärke derjenigen Himmelskörper, die von der Sonne erleuchtet werden.

Wenn ein Planet der Sonne nicht genau gegenüber steht, so sehen wir nicht seine ganze erleuchtete Seite, sondern eine mehr oder minder vom vollen Kreise abweichende Phase, und diesen Fall will ich hier sogleich auflösen, da in ihm der besondere Fall, wo der Planet der Sonne gegenüber steht, mit enthalten ist.

Fig.  
198.

Es sey  $ABFG$  die ganze erleuchtete Hälfte des Planeten, so daß  $D$  den Punct vorstellt, welchem die Sonne im Zenith steht.  $CD$  sey der gegen diesen Punct,  $CE$  der gegen den Beobachter oder gegen die Erde gerichtete Halbmesser.  $FEDG$  stelle also den Kreis vor, dessen Ebene durch Erde, Sonne und den Mittelpunkt des Planeten geht, auf welchem  $90^\circ$  von  $E$  entfernt die Grenze der von der Erde aus sichtbaren Halbkugel liegt.  $A, B$ , sind die Pole dieses Kreises,  $APMB, AgmB$  zwei unendlich nahe Kreise, für welche  $FM = y, EM = y - a$  ist, indem  $FE = a$ . Wir wollen zuerst die beiden Parallelkreise  $IPQ, Ipq$  ziehen und nach der Quantität des von der kleinen Fläche  $PpQq$  ausgesendeten Lichtes fragen. Dieser kleinen Fläche Dimensionen sind, wenn  $AP = x$  heisst,  $pP = dx$  und  $PQ = dy \sin. x$ , also der Inhalt  $PQqp = dy dx \sin. x$ . Aber die durch  $PQqp$  bewirkte Erleuchtung hängt ab von der scheinbaren Gröfse der Fläche und der Intensität des ausgesendeten Lichtes. Die erstere wird bestimmt, indem man die wahre Gröfse der Fläche mit dem Sinus des Neigungswinkels der Gesichtslinie gegen dieselbe multiplicirt; dieser Sinus ist  $= \cos. EP$

$$= \cos. EM. \cos. MP = \sin. x. \cos. (y - a),$$

also die scheinbare Gröfse der Fläche  $Ppqq$

$$= d^2 z = dx. \sin.^2 x. (dy \cos. y \cos. a + dy \sin. y. \sin. a)$$

wenn man den Halbmesser des Planeten  $= 1$  setzt, oder

$$= dx. \sin.^2 x. \sin.^2 \sigma (dy \cos. y \cos. a + dy \sin. y. \sin. a)$$

wenn man den scheinbaren Halbmesser  $= \sigma$  setzt.

Die Intensität des von  $PQqp$  ausgesendeten Lichts ist erstlich dem Quadrate des Sinus des scheinbaren Halbmessers der von dort aus gesehenen Sonne, zweitens dem Sinus des Nei-

gungswinkels der auffallenden Sonnenstrahlen, (welcher  $= \cos. DP = \cos. DM \cos. MP = \sin. y. \sin. x$  ist) drittens der Weisse (albedo) der Planeten  $= A$ , proportional, also  $= A. \sin. x. \sin. y. \sin.^2 s$ , wenn  $s$  der dortige scheinbare Halbmesser der Sonne ist. Der gesammte sich dem Auge darbietende Glanz jener kleinen Fläche ist also  $= d^2 q$   
 $= A. \sin.^3 x. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma. \sin. y. dx. \cos. (y - a) dy.$  und wenn man in Beziehung auf  $x$  so integrirt, daß das Integral mit  $x$  zugleich verschwindet,

$$dq =$$

$$A. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma \left( \frac{2}{3} - \cos. x + \frac{1}{3} \cos.^3 x \right) dy \sin. y \cos. (y - a),$$

oder bis  $x = 180^\circ$  genommen, so daß das Integral sich auf die ganze Fläche  $APBQ$  bezieht

$$dq = \frac{4}{3} A. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma. (dy. \sin. y \cos. y \cos. a$$

$$+ dy \sin.^2 y. \sin. a),$$

endlich in Beziehung auf  $y$  integrirt, und das Integral von  $y = 0$  an gerechnet,

$$q = \frac{4}{3} A. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma \left( \frac{1}{2} \sin.^2 y. \cos. a + \frac{1}{2} y \sin. a$$

$$- \frac{1}{2} \sin. y \cos. y \sin. a \right)$$

$$= \frac{2}{3} A. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma \left( y \sin. a + \sin. y. \sin. (y - a) \right),$$

dieses Integral vollständig, nämlich bis an die Grenze der sichtbaren Halbkugel, wo  $y - a = 90^\circ$  ist, genommen, ist,

$$q = \frac{2}{3} A. \sin.^2 s. \sin.^2 \sigma \left( a \sin. a + \frac{1}{2} \pi \sin. a + \cos. a \right).$$

und damit wäre der gesammte Glanz des Planeten, so wie er dem Beobachter erscheint, ausgedrückt.

Der gesammte Glanz der Sonne würde nach eben den Regeln (Nr. 8)

$$= \pi. \sin.^2 S \text{ gefunden,}$$

wenn  $S$  ihr von der Erde gesehener scheinbarer Halbmesser ist.

20. LAMBERT wendet diese Rechnung auf den Mond an, und da für ihn nahe genug  $S = s$  ist, so wird erstlich des Voll-

mondes gesammter Glanz  $= \frac{2}{3} A. \sin.^2 \sigma.$  wenn man  $\pi \sin.^2 S = 1$

setzt, indem hier  $a = 90^\circ$  ist.



Die Weisse des Mondes kennen wir nicht, LAMBERT setzt sie  $= \frac{1}{4}$ , und darnach weil  $\sin. \sigma = \sin. 16' = 0,00465$  ist, der Glanz des Mondes  $= 0,0000036$

$$= \frac{1}{277000}$$

des Glanzes der Sonne.

Zweitens. Wenn der Mond im Viertel ist, wäre  $a = 0^{\circ}$

$$q = \frac{2}{3} \frac{A \sin.^2 \sigma}{\pi}$$

21. Eine ganz ähnliche Rechnung führt OLBERS, um das Verhältniß des Glanzes eines Sternes erster Gröfse zum Glanze der Sonne zu finden<sup>2</sup>. Aldebaran und Mars erschienen gleich glänzend, zu einer Zeit als der vorige Ausdruck den gesamm-

ten Glanz des Mars  $= \frac{1}{96665100000}$  in Vergleichung gegen den

Glanz der Sonne gab, wenn man die Weisse des Mars  $= \frac{1}{7}$

annimmt. Die Sonne hat also etwa 100000 Millionen mal so große Lichtstärke als Aldebaran. Daraus läßt sich leicht folgern, daß unsere Sonne so weit, daß ihr scheinbarer Durch-

messer nur  $\frac{6}{1000}$  einer Secunde betrüge, hinausgerückt, oder

daß sie 311000 Halbmesser der Erdbahn von uns entfernt seyn müßte, wenn sie eben so schwach leuchtend erscheinen sollte als Aldebaran uns erscheint. Obgleich nun hierbei mehrere Elemente, namentlich die albedo des Mars ungewiß sind, so ist doch dieses Resultat merkwürdig, weil es die ungemein große Entfernung bestätigt, die wir, auch wegen der Kleinheit der jährlichen Parallaxe, den Fixsternen beilegen.

Merkwürdig ist auch das aus andern Vergleichen der Planeten mit gleich hell erscheinenden Fixsternen, von OLBERS hergeleitete Resultat, daß Saturn und Uranus einen so hohen Grad von Weisse  $A = \frac{2}{5}$ , fast der Weisse des weißen Papiers gleich zu besitzen scheinen.

Auf ähnlichen Untersuchungen beruht die Beantwortung

1 Lambert. §. 1059.

2 von Zach Montl. Corresp. VIII. 297.

der Frage, wann der Planet Venus im größten Glanze erscheint. B.

## E r z.

*Minera*; *Minéral*; *Ore*. Hierunter versteht man 1. im weitesten Sinne alle Formen, in welchen die schweren Metalle natürlich vorkommen; 2. im engeren (wo sich *gediegen* Metall und *Erz* entgegengesetzt sind), alle natürlich vorkommende Verbindungen der schweren Metalle mit andern Stoffen, den *Vererzungsmitteln*, wie Schwefel, Chlor, Sauerstoff und Säuren, durch welche sie in den sogenannten *verlarvten* oder *vererzten* Zustand übergegangen sind; 3. und im engsten endlich bloß die im Mineralreiche vorhandenen Schwefelmetalle. G.

## E u d i o m e t e r.

Luftgütemesser, Oxygenometer, *Eudiometer*; *Eudiomètre*; *Eudiometer*. Der Apparat, mittelst dessen das, in einem Gasgemenge enthaltene, Sauerstoffgas dem Maße nach bestimmt wird. Es hat seinen Namen, *Eudiometer* (*εὐδιος*, heiter, warm, gut, von der Luft gebräuchlich, und *μέτρον*) von der ehemaligen irrigen Ansicht erhalten, als stehe die Heilsamkeit der Luft in einem geraden Verhältnisse mit ihrem Gehalte an Sauerstoffgas, so daß durch Messung des Letztern auch ihre Güte bestimmt werden könne. Alle Materien, welche unter gewissen Umständen fähig sind aus einem Gasgemenge alles Sauerstoffgas aufzunehmen, und dasselbe in die feste oder tropfbar flüssige Form überzuführen und durch die entstandene Raumverminderung eine Messung des Sauerstoffgases möglich zu machen, eignen sich als *eudiometrische Mittel*. Vorzüglich bedient man sich jedoch derjenigen, bei denen die Bedingungen, unter welchen sie sämtliches Sauerstoffgas aus dem Gasgemenge aufnehmen, leicht zu erfüllen sind, namentlich des Wasserstoffgases, des Phosphors, der hydrothionsauren Alkalien und des Salpetergases.

1. *VOLTA's Eudiometer*. Man fügt zu dem auf Sauerstoffgasgehalt zu prüfenden genau gemessenen Gasgemenge mehr Wasserstoffgas, als erforderlich ist, um allen Sauerstoff in Wasser zu verwandeln, mißt dann das Totalvolumen, und bewirkt die Vereinigung in einer starken Glasröhre, der *Verpuffungsröhre*, durch das Hindurchschlagen eines elektrischen Funkens.

Da sich hierbei 2 Maß Wasserstoffgas mit 1 Maß Sauerstoffgas zu Wasser verdichten, so beträgt das im Gase enthalten gewesene Sauerstoffgas genau  $\frac{1}{8}$  von dem verschwundenen Lustraume.

*Die Verpuffungsröhre* ist entweder am obern Ende mit einem metallischen Knopfe verschlossen und man hat dann einen sich in eine Kugel endigenden Draht in die Röhre zu schieben, so daß seine Kugel von der innern Fläche des Metallknopfes nicht sehr entfernt ist, so wird die der äußern Fläche des Knopfes mitgetheilte El. zur Kugel überspringen. Oder: Das obere Ende des Eudiometers ist auf die Weise verschlossen, wie eine Luftpistole, so daß der dem Knopfe mitgetheilte elektrische Funke durch einen mittelst einer Glasröhre isolirten Draht bis aus Gasmenge gelangt, und von hieraus zum äußern Metalle überschlägt. Oder: Es sind zwei, im Innern sich berührende Platindrähte in dem obern Theile der, übrigens zugeschmolzenen, Verpuffungsröhre luftdicht befestigt, und indem man mit dem Zeigefinger der einen Hand, welche die Röhre hält, das äußere Ende des einen Drahtes berührt, nähert man mit der andern einen elektrischen Körper dem äußern Theile des andern Drahtes. Diese Platindrähte sind entweder mit Siegelack in Löchern der Verpuffungsröhre befestigt, oder besser eingeschmolzen. Letzteres geschieht folgendermaßen. Man richtet auf einen 0,5 Zoll vom Ende der Röhre entfernten Punkt die Spitze der Löthrohrflamme, während ein Anderer in die Röhre bläst, und dadurch den erweichten Theil des Glases zu einem Knopfe auftreibt, welcher bei weiterem Blasen platzt, oder mittelst eines Glasstäbchens in eine Spitze ausgezogen werden kann, welche man abbricht. In diese Oeffnung legt man ein kleines Stück vom feinsten im Handel vorkommenden Platindrahte, so daß dieses zur Hälfte aus der Oeffnung herausragt. Dann schmelzt man sie vor der Glaslampe zu, und befördert durch oft wiederholtes in die Höhe Blasen dieser Stelle und nachheriges Einschmelzen die gleiche Vertheilung des Glases um den Draht herum, ohne welche beim Erkalten Risse entstehen würden. Auf dieselbe Weise schmelzt man entweder an der dem Drahte (in gleicher Höhe der Röhre) entgegengesetzten Stelle einen zweiten Draht ein, so daß beide Drähte eine gerade Linie mit einander machen; oder im oberen Ende, so daß beide Drähte einen rechten Winkel mit einander bilden.



Während dieses Schmelzens hat man beiden Drähten die gehörige Richtung und Entfernung zu ertheilen. Endlich kann der äussere Theil derselben abgebrochen werden.

Die Verpuffungsröhre darf nicht zu eng seyn, sonst pflanzt sich wegen der abkühlenden Wirkung der Wände die Verbrennung besonders in dem Falle nicht durch die ganze Masse fort, wenn die Menge des Sauerstoffgases in dem Gasgemenge wenig beträgt. Je weiter sie dagegen ist, um so dicker müssen ihre Wandungen seyn, um das Zerspringen unmöglich zu machen, und da sie bei zu grosser Weite keine genaue Messung zulässt, so müssen in diesem Falle die Messungen vor und nach dem Versuche mittelst einer andern graduirten Röhre vorgenommen werden, was ein zweimaliges Umfüllen des Gases und damit eine grössere Unsicherheit des Versuches veranlasst. Röhren von 0,5 Zoll im Durchmesser sind am angemessensten und dienen zugleich zum Verpuffen und zum Messen.

Hält ein Gasgemenge sehr wenig Sauerstoffgas z. B. unter 0,1, so verpufft es mit Wasserstoffgas nicht oder nur unvollständig, weil das fremdartige Gas vermöge seiner abkühlenden Wirkung die Fortpflanzung der durch den elektrischen Funken veranlassten Verbrennung hindert. In diesem Falle muss man demselben eine abgemessene Menge von Sauerstoffgas hinzufügen, dessen Reinheit man zuvor durch einen andern eudiometrischen Versuch bestimmt hat. Fügt man dann überschüssiges Wasserstoffgas hinzu und entzündet, so ist die Menge des im Gasgemenge enthaltenen Sauerstoffgases gleich  $\frac{1}{3}$  des verschwundenen Gases, weniger dem reinen Sauerstoffgase, welches in dem zugefügten enthalten war.

Das anzuwendende Wasserstoffgas muss frei von Sauerstoffgas seyn, weil man sonst zu viel Sauerstoffgas finden würde. Man bringt daher in ein kleines Fläschchen ein Zinkstück, füllt es fast ganz mit ausgekochtem Wasser, dann noch vollends mit Schwefelsäure, vereinigt es unter Wasser mit der zuvor mit Wasser gefüllten Gasentwicklungsröhre, und leitet das so nach dem Austreiben des Wassers aus dem letztern hervortretende Gas unmittelbar zu dem zu prüfenden Gasgemenge. Auch kann man solchem Wasserstoffgase, welches Sauerstoffgas enthält, dasselbe über Quecksilber durch Platinschwamm entziehen, welcher es bei längerem Einwirken in Wasser verwandelt. Was-

Sauerstoffgas, welches Kohlenstoff enthält, bewirkt, daß die Sauerstoffgasmenge zu geringe gefunden wird, weil ein Theil des Sauerstoffgases als kohlensaures Gas dem nach dem Verpuffen übrigen Gase beigemengt bleibt. Daher wird das aus Zink erhaltene Wasserstoffgas dem aus Eisen dargestellten vorgezogen; auch bleibt das Kohlige ganz oder größtentheils unverbrannt, wenn das Wasserstoffgas in einigem Ueberschuß zugesetzt wird, so daß auf 1 Maß Sauerstoffgas gegen 3 Mafse Wasserstoffgas kommen.

Am besten ist es, die Verpuffung über Quecksilber vorzunehmen; verfährt man über Wasser, so ist Irrthum möglich. Denn man darf sich nicht des ausgekochten Wassers bedienen, welches einen Theil des Gasgemenges absorbiren und dadurch bewirken würde, daß man zu viel Sauerstoffgas fände. Verpufft man über lufthaltigem Wasser in einer verschlossenen Röhre, so wird im ersten Augenblicke der Explosion zwar ein geringer Theil des Gasgemenges in das Wasser gedrückt; bei der darauf folgenden Abkühlung dagegen entwickeln sich, weil das übrige Gas bedeutend verdünnt ist, viele Luftblasen aus dem Wasser, um den entstandenen leeren Raum auszufüllen, ehe man Zeit hat, die Röhre unten zu öffnen, und man wird zu wenig Sauerstoffgas finden. Beim Verpuffen in einer unten offenen Röhre mag sich das zuerst hineingeprefste und dann wieder heraustretende Gas der Menge nach eher das Gleichgewicht halten, und dieses Verfahren ist vorzuziehen, nur darf das Gasgemenge keinen zu großen Raum in der Röhre einnehmen, damit es bei der Verpuffung nicht zum Theil heraustrete. Manche ziehen es vor, die Röhre unten mit einem sich nach Innen öffnenden Ventil zu versehen, so daß im Augenblicke der Verpuffung kein Wasser heraustreten, aber bei der folgenden Abkühlung Wasser hineintreten kann, um den leer gewordenen Raum zu füllen. Hier kann jedoch im Momente der Explosion Gas ins Wasser geprefst werden.

Das Volta'sche Eudiometer ist eines der sichersten; nur paßt es nicht wohl zur Untersuchung solcher Gasgemenge, welche neben Sauerstoffgas zugleich brennbare Gasarten enthalten.

2. DÖBEREINER'S *Eudiometer*. Man leitet zu dem Sauerstoffgas haltenden Gasgemenge ebenfalls Wasserstoffgas in Ueberschuß, veranlaßt jedoch die Verbindung des Wasserstoffes

mit dem Sauerstoffe nicht durch den elektrischen Funken, sondern durch *Platin*.

Man formt kleine Kugeln aus *Platinsalmiak* und wenig Thon, oder aus dem nach dem Glühen des Platinsalmiaks bleibenden schwammigen Platin, Salmiak und wenig ( $\frac{1}{2}$  des Platins betragenden) Thon, und glüht sie hinaus. Läßt man eine solche, an das Ende eines Platindrahtes befestigte, Kugel in das mit Wasserstoffgas gemengte, durch Quecksilber gespannte, Sauerstoffgas haltende, Gasgemenge treten, so veranlaßt es allmählig die Wasserbildung, selbst wenn das Gasgemenge bloß ein Procent Sauerstoffgas hält. Zeigt sich nach einer oder einigen Stunden keine weitere Abnahme des Gasvolumens, so zieht man die Platinkugel am Draht heraus, und berechnet das Sauerstoffgas wieder zu  $\frac{1}{3}$  des Verschwundenen. Der während des Versuchs etwa veränderte Barometer- und Thermometerstand ist mit in Rechnung zu bringen. Dieselbe Platinkugel läßt sich vielmals zu demselben Zwecke anwenden, wenn sie jedesmal zuvor ausgeglüht wird.

### 3. ACHARD'S, BERTHOLLET'S und PARROT'S *Eudiometer*.

Man bringt das zu untersuchende Gas mit Phosphor bei gewöhnlicher Temperatur in Berührung, bis dessen langsame Verbrennung aufhört.

Man bringt das zu prüfende gemessene Gas in einen kleinen Kolben, oder in eine kurze weite Glasröhre und fügt hierzu eine Stange Phosphor, so daß sie dem Gase möglichst viel Berührung darbietet. Enthält das Gasgemenge fast reines Sauerstoffgas, so erfolgt die langsame Verbrennung des Phosphors nicht bei gewöhnlicher Temperatur, und da Erwärmung bald eine lebhafte Verbrennung herbeiführen würde, so hat man in diesem Falle eine bestimmte Menge reinen Stickgases hinzuzufügen, welches auf eine noch nicht genügend erklärte Weise die langsame Verbrennung bei niedriger Temperatur einleitet. Man sperrt das Gas am besten mit Quecksilber, weil Wasser bei der längern Dauer des Versuchs Gas aufnehmen oder auch entwickeln könnte, jedoch hat man bei der Sperrung mit Quecksilber ein wenig Wasser hinzuzufügen, weil ohne dieses die gebildete Säure des Phosphors in fester Gestalt den übrigen Phosphor bedecken und so seine weitere Ver-



brennung hindern würde. Bemerkt man nach 6 bis 24 Stunden keine Nebenbildung mehr beim Lichte und kein Leuchten mehr im Dunkeln, so ist alles Sauerstoffgas absorbiert, und das übrige Gas kann zum Messen in die Meßröhre übergeführt werden. Das Verschwundene ist das Sauerstoffgas. Da jedoch das übrige Gas, es sey Stickgas oder anderes, durch Aufnahme von Phosphordampf einige Ausdehnung erhalten hat, welche nach BERTHOLLET's (noch genauer zu prüfender) Angabe beim Stickgas  $\frac{1}{40}$  betragen soll, so hätte man vom zurückgebliebenen Gase noch  $\frac{1}{41}$  als Sauerstoffgas zu betrachten. Auf jeden Fall ist bei der langen Dauer des Versuchs der etwa eingetretene Wechsel der Temperatur und des Luftdruckes zu berücksichtigen.

4. *SEGUIA's Eudiometer* beruht auf der Entziehung des Sauerstoffgases durch rasches Verbrennen des Phosphors.

Man füllt eine oben zugeschmolzene, kurze, weite, aus dünnem Glase verfertigte Röhre mit Quecksilber, stürzt sie über Quecksilber um, läßt ein Stückchen Phosphor hinaufsteigen, erhitzt dieses durch eine von außen daran gehaltene Kohle bis über den Schmelzpunkt und läßt nun aus einem kleinen Kolben, in welchem sich eine abgemessene Menge des zu prüfenden Gases befindet, einzelne Blasen desselben in die Röhre steigen. Jede derselben wird Verbrennung des Phosphors bewirken, wenn man fortfährt, denselben von außen zu erhitzen. Die Feuerentwicklung ist jedoch bei diesem allmäligen Hinzulassen des Gases nicht bedeutend genug, um ein Zerspringen der Röhre zu veranlassen. Ist alles Gas hineingetreten und der Phosphor noch eine kurze Zeit erhitzt worden, so kann man sogleich den abgekühlten Gasrückstand in die Meßröhre überführen.

5. *SCHEELÉ's und DE MARTY's Eudiometer.* Man entzieht das Sauerstoffgas durch Schütteln mit einer wässrigen Lösung eines hydrothionsauren oder hydrothionigsauren Alkalis. Hierbei tritt der Sauerstoff bekanntlich theils an den Wasserstoff der hydrothion- oder hydrothionigen Säure, theils an den Schwefel. Es wird entweder gewöhnliche Kalischwefelleber in Wasser gelöst, oder Schwefel mit gelöschtem Kalk und Wasser gekocht und filtrirt. Beide Auflösungen müssen

concentrirt und mit Stickgas gesättigt seyn, damit sie nicht auch dieses aus dem Gasgemenge absorbiren. Dieses findet statt, wenn man die Schwefelleber in der Kälte in lufthaltigem Wasser gelöst, oder wenn man die in der Hitze bereiteten Lösungen der Kali- oder Kalkverbindung längere Zeit mit Luft geschüttelt hat. Man leitet das in einer Röhre gemessene Gas in eine mit der Auflösung gefüllte Flasche, in welche bisweilen (nach der *Hope'schen* Art) die Meßröhre eingeschmiegelt ist, so daß es hierzu bloß des Zusammensteckens und Umkehrens bedarf, und schüttelt gegen  $\frac{1}{4}$  bis  $\frac{3}{4}$  Stunden lang, oder läßt in der Ruhe unter seltenerm Bewegen die Einwirkung 12 bis 24 Stunden lang dauern. Auf jeden Fall öffnet man jedoch das Gefäß öfters bei nach unten gekehrter Oeffnung, unter Wasser, damit dieses eindringen und den durch die Absorption entstandenen leeren Raum ausfüllen könne, weil sonst die Schwefelleberauflösung Stickgas entwickeln würde. Die Volumensverminderung zeigt unmittelbar die Menge des verschluckten Sauerstoffgases an. — Dieses Eudiometer ist nebst dem *Tolla'schen* und *Döbereiner'schen* das sicherste.

6. *FONTANA's Eudiometer.* Man bestimmt die Menge des Sauerstoffgases durch die Volumensverminderung, welche das Salpetergas in dem Gasgemenge veranlaßt.

Das Salpetergas hat das Bequeme, daß es bei gewöhnlicher Temperatur augenblicklich allen Sauerstoff aus einem Gasgemenge aufnimmt und verdichtet. Daher ist es auch in früherer Zeit vorzugsweise als eudiometrisches Mittel gebraucht worden, bis man sich später von seiner Unsicherheit und Unbrauchbarkeit zu genauen Bestimmungen überzeugt hat. Denn es kann leicht, je nach den Umständen, mit sehr verschiedenen Mengen von Sauerstoffgas verbinden, und es läßt sich deshalb nicht allgemein angeben, der wievielte Theil des verschwundenen Gasvolumens als Sauerstoffgas in Rechnung zu bringen ist. 200 Theile Salpetergas nämlich verdichten sich mit 50 Massen Sauerstoffgas zu untersalpetriger, mit 100 zu salpetriger und mit 150, bis zum Maximum des Sauerstoffs zu Salpetersäure. Im ersten Falle beträgt das Sauerstoffgas  $\frac{1}{5}$ , im zweiten  $\frac{1}{3}$ , im letzten  $\frac{3}{7}$  des verschwundenen Gasvolumens. Bringt man in eine Röhre zuerst das Sauerstoffgas haltende Gemenge, darauf das Salpetergas, so muß die Verbindung von Sauerstoff und Salpeter-

E e e

gas, welche sich an dem Orte der Berührung erzeugt, an den Wandungen der Röhre herabfliessen und sich noch vollends mit Salpetergas beladen, also sich in salpetrige und untersalpetrige Säure verwandeln; kommt umgekehrt das sauerstoffhaltende Gemenge zuletzt in die Röhre, so fließt die neue Verbindung in Berührung mit diesem herab, und verwandelt sich größtentheils in Salpetersäure. Auch das Wasser, welches bei einer großen Weite des Gefäßes und beim Schütteln stärker einwirkt, begünstigt die Bildung der Salpetersäure wegen seiner größern Affinität zu derselben u. s. w. Es darf uns daher nicht Wunder nehmen, daß man nach SCHERER von dem verschwundenen Gase  $\frac{1}{5}$  als Sauerstoffgas betrachten soll, nach INGENHOUS  $\frac{10}{45}$ , nach GAY-LÜSSAC, wofern man die Mischung in einem weiten Gefäße vor sich gehen läßt, und nicht schüttelt,  $\frac{1}{4}$ , nach HUMBOLDT  $\frac{10}{86}$  nach LAVOISIER  $\frac{100}{272}$  bis  $\frac{100}{383}$ , nach PRIESTLEY  $\frac{100}{279}$ , nach HILDEBRANDT  $\frac{1}{3}$  und nach DALTON  $\frac{1000}{2714}$  bis  $\frac{1000}{4428}$  und daß mit Hülfe dieses Eudiometers ehemals so falsche Bestimmungen über den Sauerstoffgasgehalt der Luft gegeben worden sind.

7. DAVY's *Eudiometer*. Man bestimmt die Raumabnahme, welche ein Gasgemenge beim Schütteln mit einer mit *Salpetergas gesättigten Eisenvitriollösung* erleidet.

Eisenvitriol, in Wasser gelöst, absorbiert eine große Menge von Salpetergas, die Auflösung erhält eine grünbraune Farbe und die Eigenschaft, das Sauerstoffgas schnell zu verschlucken. Man verfährt, wie beim Schwefellebereudiometer. Ehe man jedoch den Gasrückstand mißt, schüttelt man ihn noch mit einer Eisenvitriollösung, welche das Salpetergas absorbiert, welches etwa aus der ersten Lösung in das Gas übergetreten war. Die Raumverminderung kommt rein auf Rechnung des Sauerstoffgases. Die Menge desselben wird jedoch leicht zu klein gefunden, weil das vom Eisenvitriol absorbierte Salpetergas allmählig durch denselben zersetzt wird und Stickgas in das zu prüfende Gas austreten läßt.

G.



## Expansibilien.

Expansibele, ausdehnsame oder elastische Flüssigkeiten; *Fluida elastica*; Fluides élastiques, ou expansibles; *Expansible or elastic fluids*; könnte man diejenigen Flüssigkeiten nennen, welchen die Eigenschaft der *Expansion* oder *Expansibilität* zukommt, nämlich die Gasarten und Dämpfe. Weil aber diese Bezeichnung noch nicht übereinstimmend in der deutschen Sprache aufgenommen ist, die Eigenschaft aber, worauf sie sich gründet, den beiden letzteren Flüssigkeiten gemeinschaftlich zukommt, so ist es besser, sie ganz wegzulassen und demjenigen Sprachgebrauche ein bleibendes Ansehn zu verschaffen, welcher rücksichtlich dieser beiden Flüssigkeiten im Artikel *Dampf* in Vorschlag gebracht ist. M.

## Expansion.

Expansibilität, permanente oder absolute Elasticität; *Expansio seu elasticitas*; Expansion; *Expansion*; bezeichnet theils den Zustand des Ausgedehntseyns der expansibelen oder sogenannten elastischen Flüssigkeiten, theils die diesen inwohnende eigenthümliche Kraft, oder vielmehr das Bestreben, sich gegen die Einwirkungen äußerer Zusammendrückungen in einen größeren Raum auszudehnen. Nach der im Art. *Elasticität* festgesetzten Bedeutung des Wortes können die expansibelen Flüssigkeiten nicht elastisch genannt werden, und auf gleiche Weise ist im Art. *Dampf* gezeigt, daß der eigenthümliche Charakter der Expansibilität in demjenigen Umfange, wie ihn das bekannte *Mariotte'sche Gesetz* fordert, nach den bisherigen Versuchen bloß einigen Gasarten eigenthümlich zukommt. Indem aber die durch dieses Gesetz bezeichnete Eigenschaft der Expansion oder Expansibilität vorzugsweise zu den Eigenthümlichkeiten und in gewisser Hinsicht zum Wesen der Gasarten gehört, so ist es am besten, sie im Artikel *Gas* näher zu untersuchen. Fragt man endlich nach dem Unterschiede der Wortbedeutungen *Expansion* und *Expansibilität*, so ist derselbe zwar nicht genau fixirt, im Allgemeinen aber bedeutet das erstere mehr den bleibenden Zustand des Ausgedehntseyns, das letztere dagegen das Bestreben,

gegen die Einwirkung äußerer Zusammendrückung stets einen größeren Raum einzunehmen, womit dann die Ausdrücke expandirt und expansibel übereinstimmen. Genau genommen sind diese Bedeutungen der Etymologie nicht völlig angemessen, vielmehr würde es hiernach am richtigsten seyn, dasjenige, was man bisher durch Expansion und Expansibilität ausdrückt, mit Elasticität, letztere Eigenschaft aber durch *Federkraft* zu bezeichnen. M.

*Experiment.* S. *Versuch*.

*Experimentalphysik.* S. *Naturlehre*.

(Ende des dritten Bandes.)

---

Bei dem Verleger dieses, so wie in allen Buchhandlungen  
zu haben:

Dambs, Georg, Versuch über die Elektricität, worin Theorie und Aus-  
übung dieser Wissenschaft durch eine Menge methodisch geordneter Expe-  
rimente erläutert wird, nebst einem Versuch über den Magnet. Aus  
dem Engl. mit 6 Kupfertafeln. gr. 8. 1 Thlr.

Dailly, Geschichte der Sternkunde des Alterthums bis auf die Errichtung  
der Schule zu Alexandrien. Aus dem Franz. 2 Bände mit Kupfern.  
gr. 8. 1 Thlr. 18 gr.

— Geschichte der neuern Astronomie 1r Bd., von der Stiftung der  
Alexandrinischen Schule bis zu ihrem Untergange. Mit 13 Kupf. gr. 8.  
1 Thlr. 8 gr.

— zweiter Band, vom Untergange der Alexandrinischen Schule bis  
Kepler. gr. 8. 1 Thlr.

Harnereld, Wilhelm van, medicinische Elektricität. Aus dem Holländi-  
schen mit 3 Kupfertafeln. gr. 8. 20 gr.

Haukunst, Grundsätze der bürgerlichen, von Milizia, übers. u. m. Anmerk.  
begleitet von C. L. Stieglitz. 3 Thle. Mit 35 Zeichnungen. gr. 8.  
5 Thlr. 8 gr.

Hertholon, de St. Lazare, Hr. Abt, über die Elektricität, in Beziehung  
auf die Pflanzen; die Mittel, die Elektricität zum Nutzen der Pflanzen  
anzuwenden u. s. w. Nebst der Erfindung eines Elektrovegetometers,  
mit 3 Kupfert. gr. 8. 1 Thlr.

Hicquillen, C. F. von, die Rechnung des Wahrscheinlichen. Aus dem  
Franz. übersetzt und mit Anmerkungen versehen von C. F. Rüdiger.  
gr. 8. 1 Thlr.

Havallo, Elberius, Abhandlung über die Eigenschaften der Luft und der  
übrigen beständig elastischen Materien, nebst einer Einleitung in die  
Chemie. Aus dem Engl. übersetzt mit 3 Kupfertafeln. gr. 8. 2 Thlr.

— Geschichte und Praxis der Aerostatik. Aus dem Engl. übers. Mit  
2 Kupfert. gr. 8. 16 gr.

— Theoretische und praktische Abhandlung der Lehre von Magnet mit  
eigenen Versuchen. Aus dem Engl. übersetzt. Mit 2 Kupfern. gr. 8.  
16 gr.

Huthverson's, J., Abhandlung von der Elektricität, nebst einer genauen  
Beschreibung der dahin gehörigen Werkzeuge und Versuche. Aus dem  
Holländ. mit 11 Kupfert. gr. 8. 1 Thlr. 12 gr.

— Dritte Fortsetzung mit einigen Zusätzen: gr. 8. 12 gr.

Jennicke, Druck- und Tafelfarben, ächte kalte, auf Mousselin und Gat-  
tun. Nebst der türkischen seidenen Tücher- und Baumwollensfar-  
ben. 8. 8 gr.

— Die Kunst des Farbenfabrikanten, oder Anweisung mehrere Mineral-  
lack- und Waschfarben zu verfertigen. Verfaßt von einem Praktiker,  
herausgegeben und mit Zusätzen vermehrt von einem Theoretiker. 8.  
1 Thlr.

Kindenburg, C. Fr., über Combinatorische Analysis und Derivations-  
Calcul, einige Fragmente, gesammelt und zum Druck befördert. gr. 8.  
2 Thlr.

Kramp Analyse de Refractions Astronomiques et Terrestres. gr. 4.  
2 Thlr.



Marum, M. van, Beschreibung einer ungemein großen Elektrirmaße  
und der damit im Earlorischen Museum zu Harlem angestellten Ver-  
suche. Aus dem Holländ. übersetzt. Mit Kupfert. gr. 4. 3 Thle.  
5 Thlr. 6

Nichelson, W., und Gregory vollständige Anleitung zur Kenntniß der  
gen Natur. 3 Thle. Aus dem Engl. mit Kupf. gr. 8. 5 2

Ochsenhelmer, die Schmetterlinge Sachsens mit Rücksichten auf alle  
kaunte europäische Arten. gr. 8. 2 2

Plan zur Anlage und Einrichtung einer zweckmäßigen und geschloss-  
Hoferrathe nebst dazu gehörigem Grund und Aufrisse. Mit 8 Kupf.  
2 2

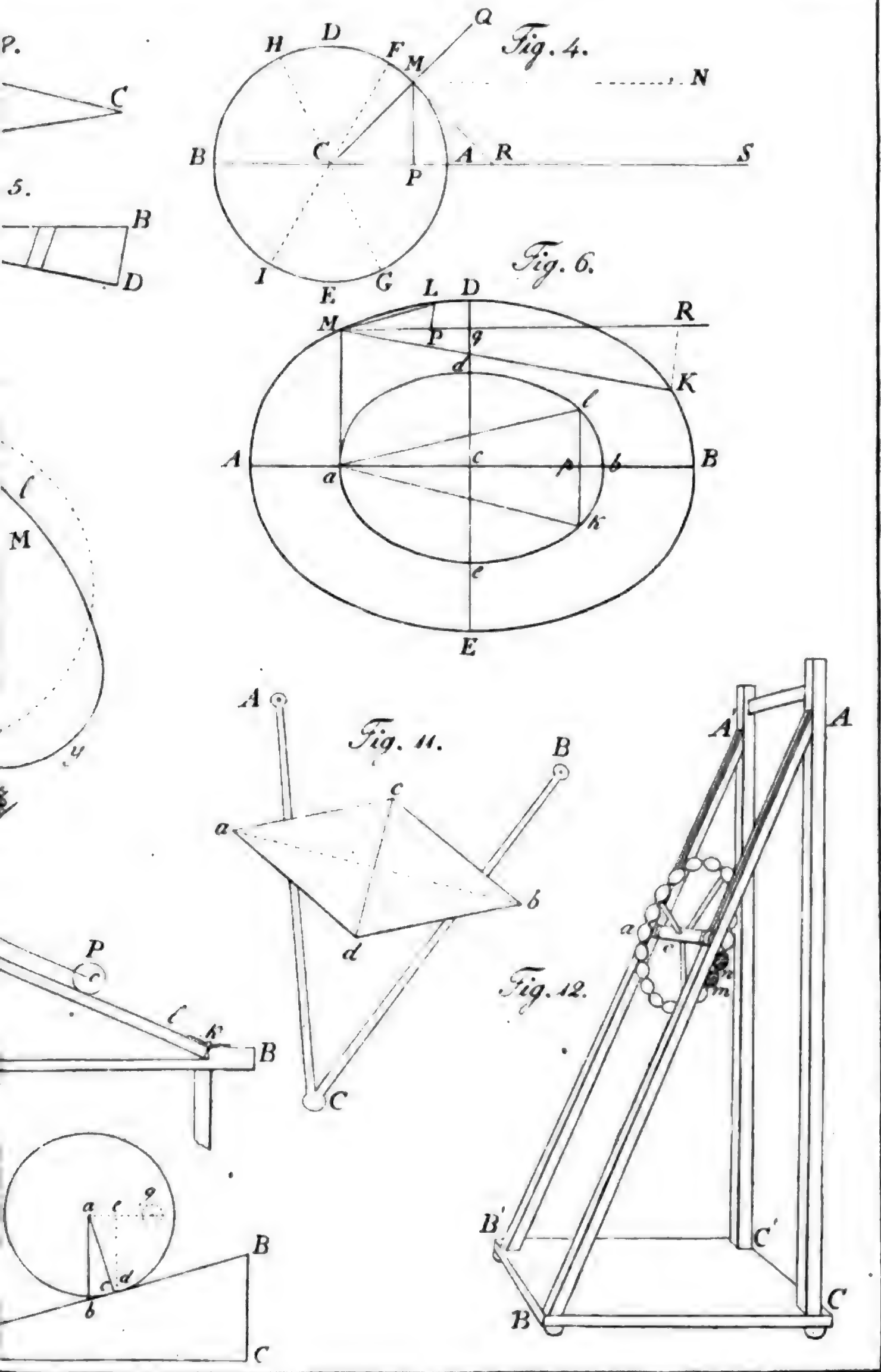
Rüdiger, C. F., Immerwährender Kalender, nebst einer Tiertabelle  
die Jahre nach Christi Geburt 1 bis 2700. zweyte vermehrte Ausg.  
gr. 8. 20

Späth, J. L., Abhandlung zu Berechnung des Grades der Genauig-  
keit mit welcher auf einem Mauerquadranten nach John Birds und  
Friedr. Branders Theilungsmethode die Abtheilung der Theilkreise  
die 90. und 96. Theilung vollführt werden kann, nebst einer Kupf-  
tafel. 8. 12

— — Photometrische Untersuchung über die Deutlichkeit, mit welcher  
entfernte Gegenstände mittelst dioptrischer Fernrohre beobachtet  
werden, in Anwendung dieser Theorie auf die Zuverlässigkeit, mit welcher  
mittelst eines Seydler'schen Spiegelsextanten Winkel zu Wasser und  
Lande können abgemessen werden, wie auch über die Zuverlässigkeit,  
welcher mittelst dieses Instruments, und einem neu erfundenen  
nometen v. Thomas Mudge oder Joseph Emery die geographische Breite  
eines Orts bestimmt werden kann. 4. 16

Watsons, D., chemische Versuche. 2 Thle.; aus dem Engl. überf.,  
mit einigen Anmerkungen begleitet von Fr. A. Gallisch. gr. 8. 1 2





Ant. Harder Sc.

Marum, M. van, Beschreibung einer ungemein großen Elektrirmaß  
und der damit im Taylorischen Museum zu Harlem angestellten  
suche. Aus dem Holland. übersetzt. Mit Kupfert. gr. 4. 3 2  
5 Thlr.

Michelson, B., und Gregory vollständige Anleitung zur Kenntniß der  
zen Natur. 3 Thle. Aus dem Engl. mit Kupf. gr. 8. 3

Ochsenheimer, die Schmetterlinge Sachsens mit Rücksichten auf  
kaunte europäische Arten. gr. 8. 2

Plan zur Anlegung und Einrichtung einer zweckmäßigen und geschl  
Hoferrathe nebst dazu gehörigem Grund und Auftrisse. Mit 8 Kup  
2

Rüdiger, C. F., Immerwährender Kalender, nebst einer Ostertafel  
die Jahre nach Christi Geburt 1 bis 2700. zweyte vermehrte Au  
gr. 8.

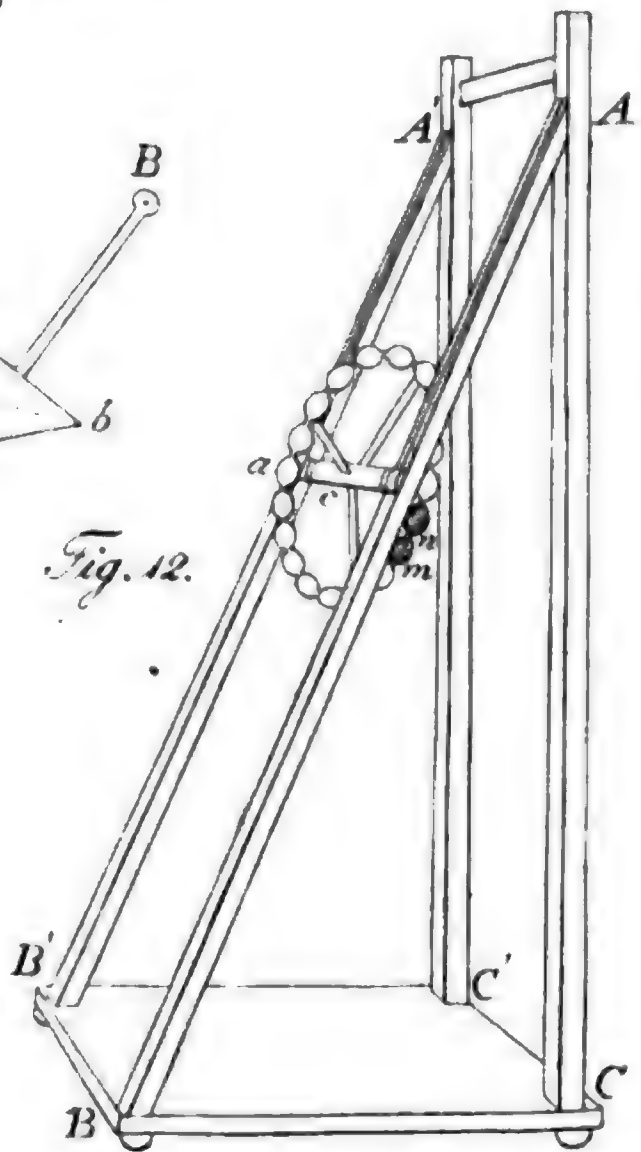
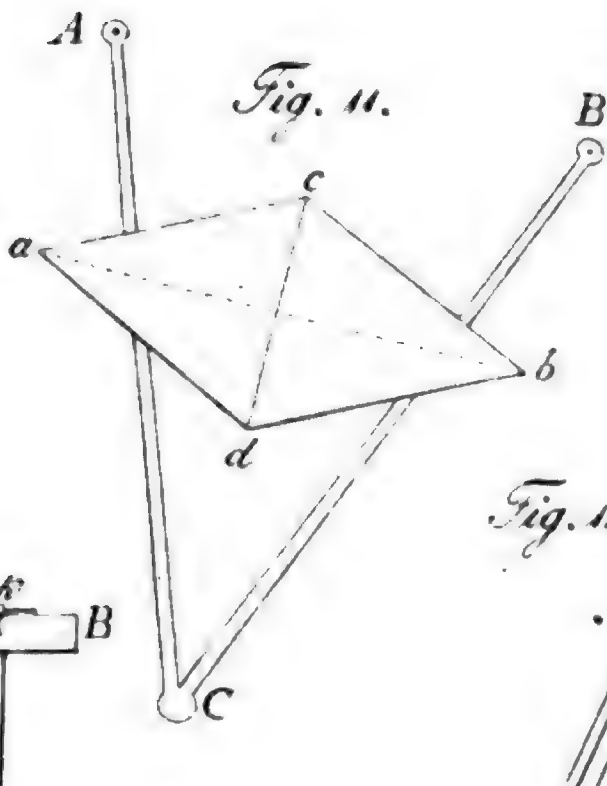
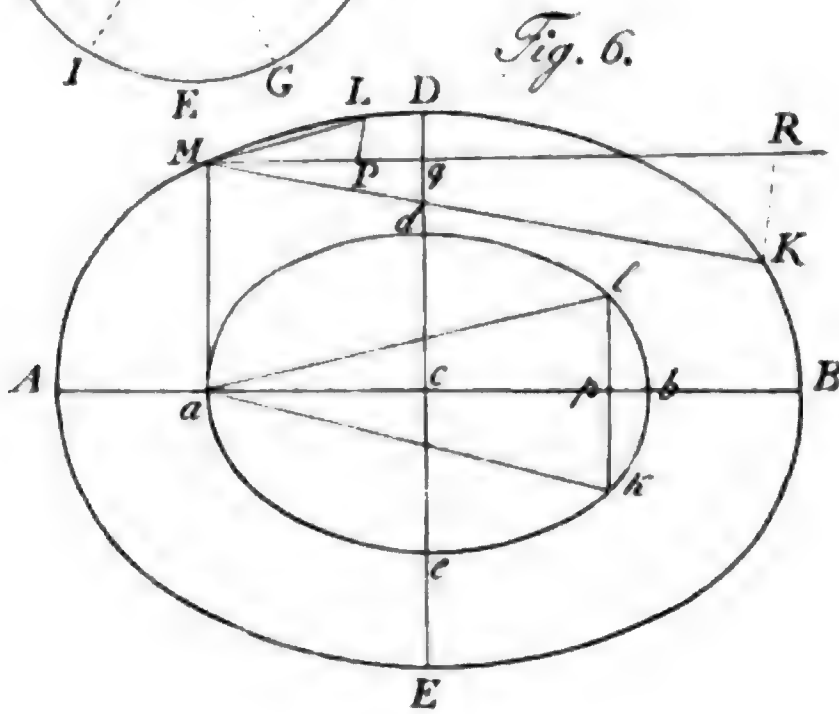
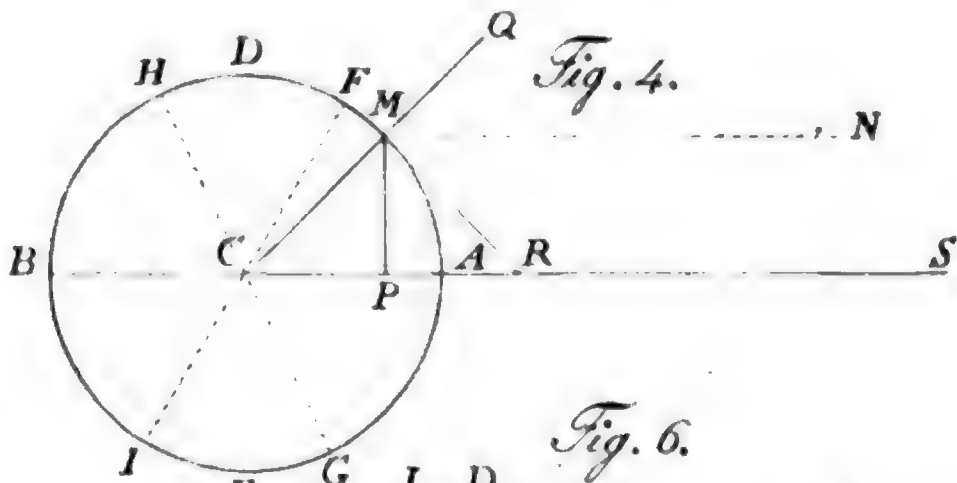
Späth, J. L., Abhandlung zu Berechnung des Grades der Genau  
mit welcher auf einem Mauerquadranten nach John Birds und  
Friedr. Branders Theilungsmethode die Abtheilung der Theilkrei  
die 90. und 96. Theilung vollführt werden kann, nebst einer Ta  
fel. 8.

— — Photometrische Untersuchung über die Deutlichkeit, mit welcher  
entfernte Gegenstände vermittlest dioptrischer Fernröhre beobachtet  
nen, in Anwendung dieser Theorie auf die Zuverlässigkeit, mit welcher  
vermittlest eines Gendleyschen Spiegelsextanten Winkel zu Wasser u  
Lande können abgemessen werden, wie auch über die Zuverlässigkeit  
welcher vermittlest dieses Instruments, und einem neu erfundenen  
nometer v. Thomas Mudge oder Joseph Emery die geographische  
eines Orts bestimmt werden kann. 4. 11

Watsons, D., chemische Versuche. 2 Thle.; aus dem Engl. überf.,  
mit einigen Anmerkungen begleitet von Fr. A. Gallisch. gr. 8. 1







Ant. Harder Sc.



Fig. 15.

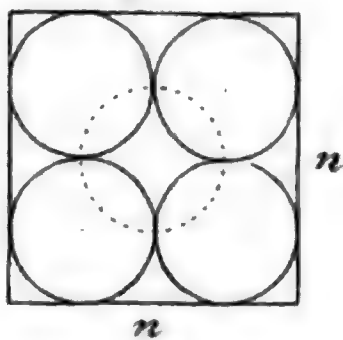


Fig. 16.

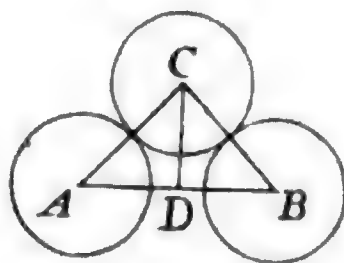


Fig. 21.

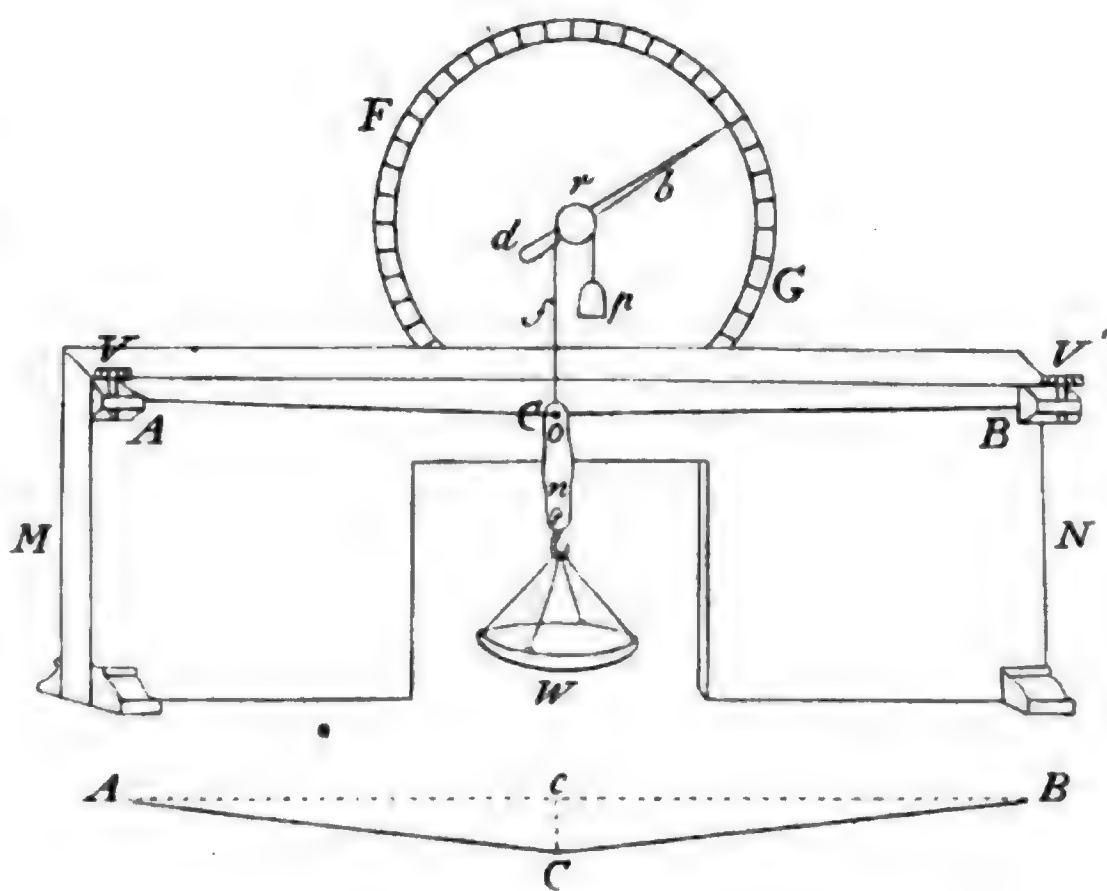


Fig. 30.

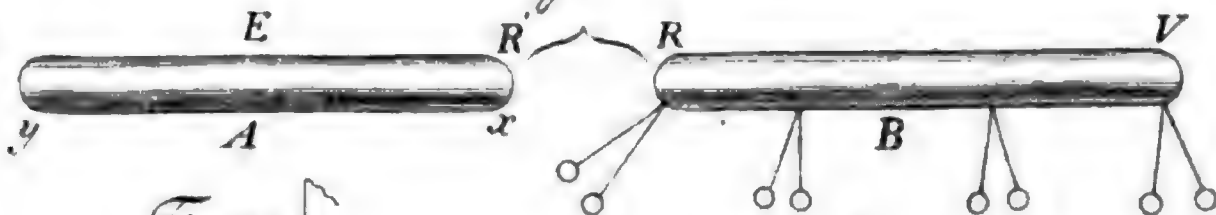


Fig. 29.

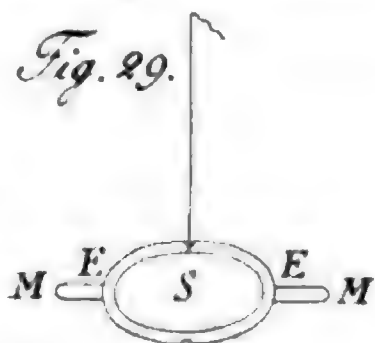


Fig. 31.

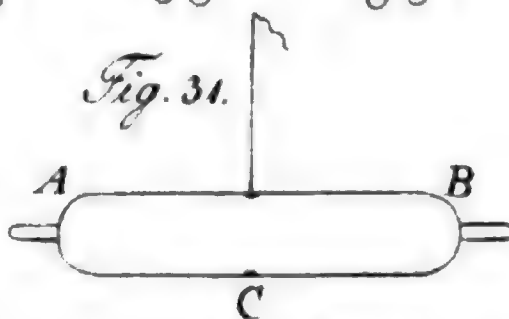


Fig. 28.







Fig. 36.



Fig. 43.

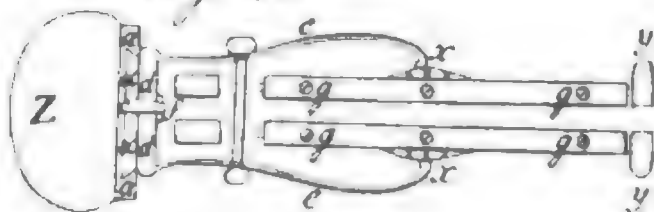


Fig. 35.

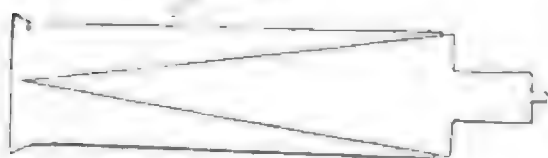


Fig. 34.

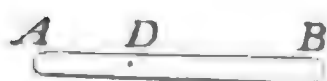
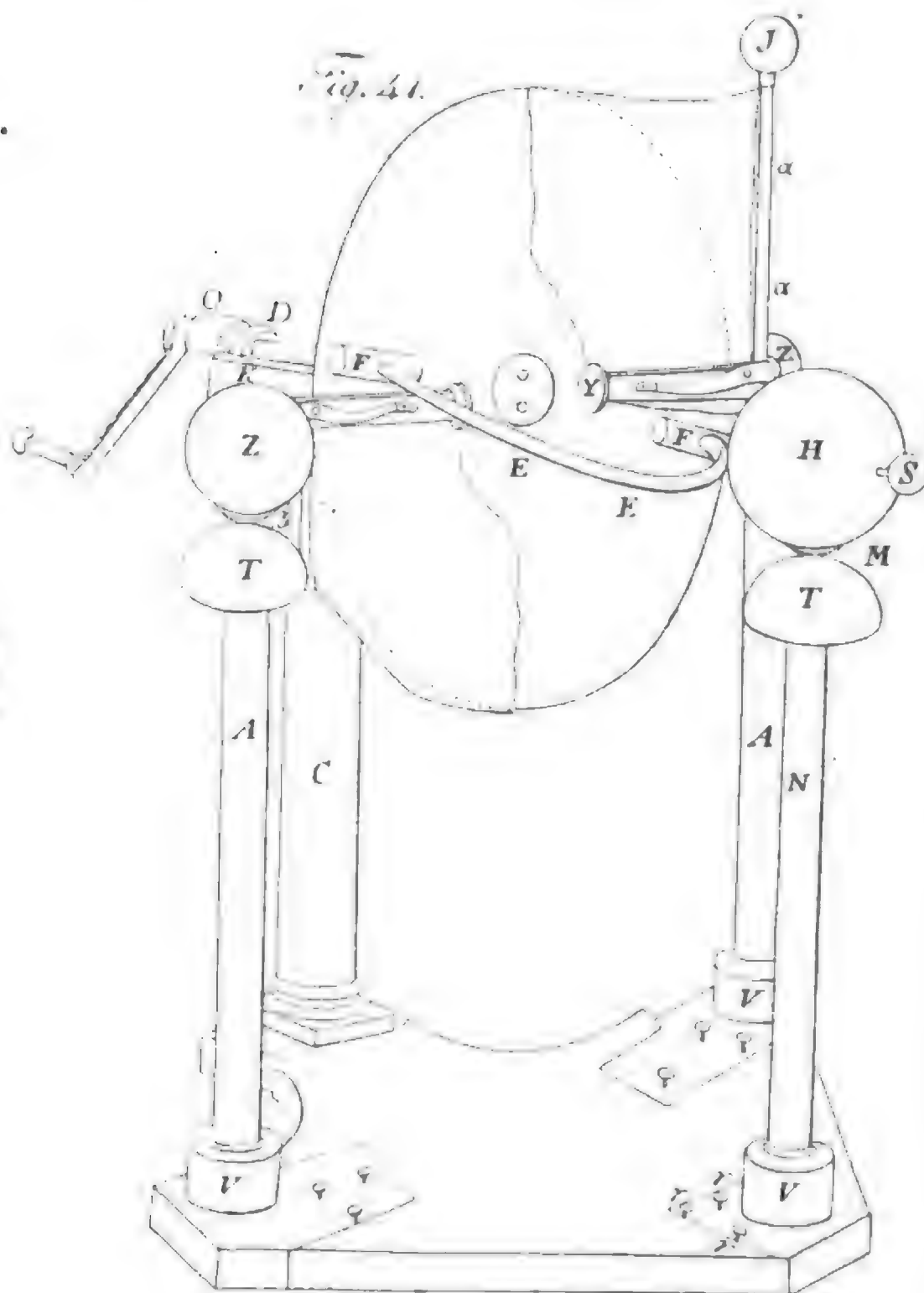


Fig. 38.



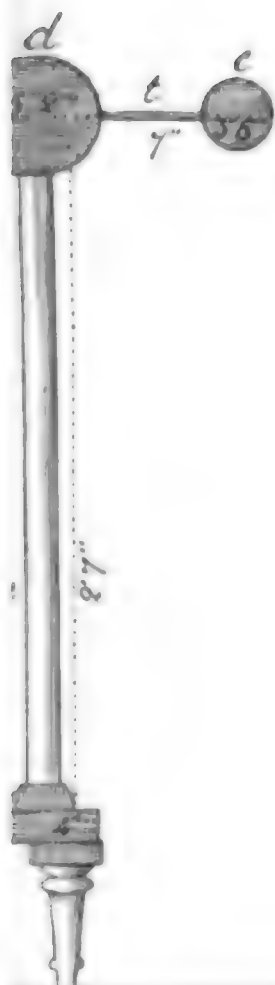
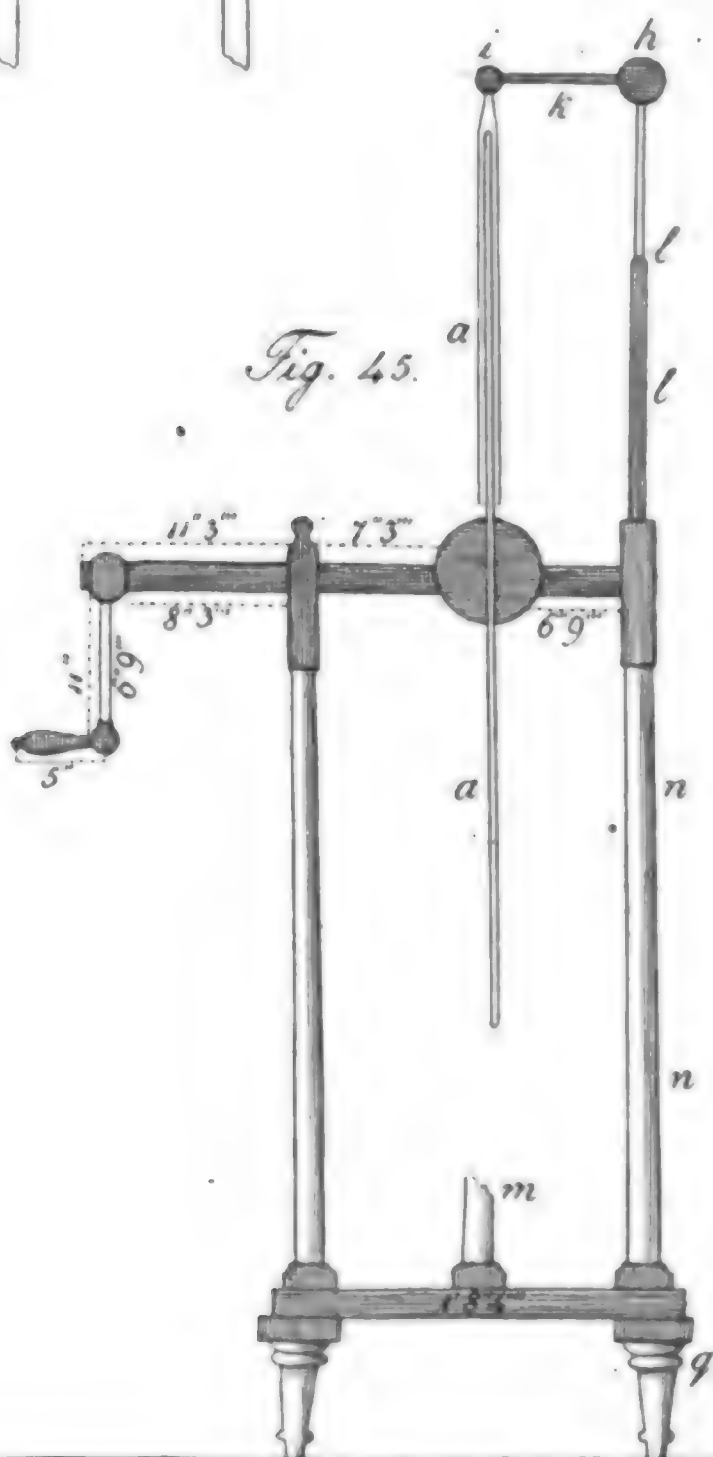
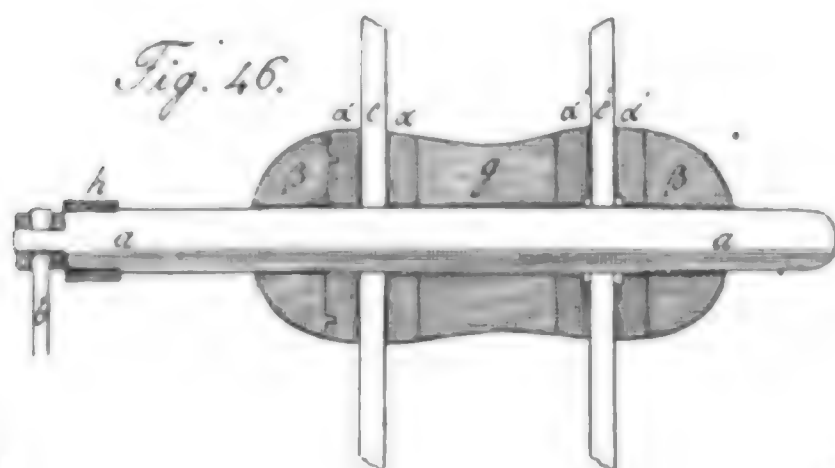
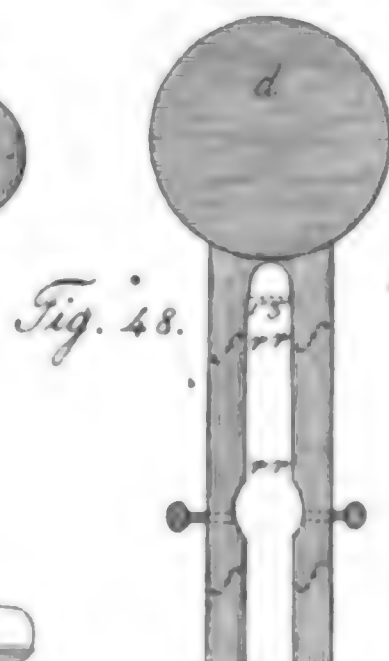
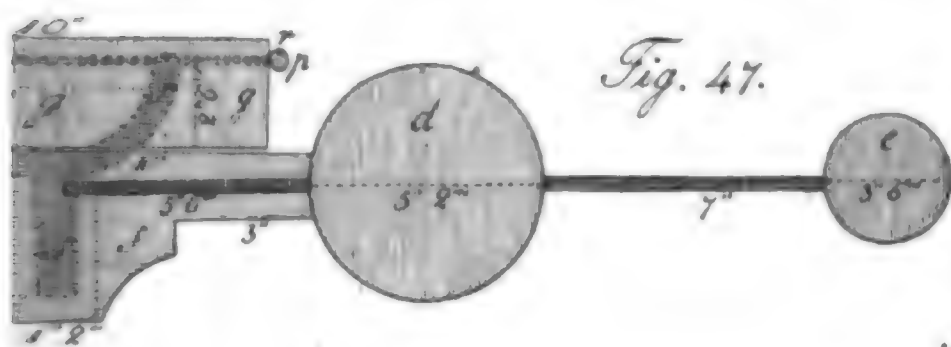
Fig. 41.



Ant. Vander Lee.

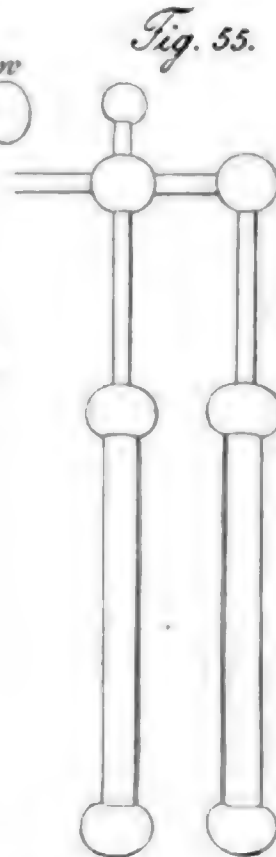
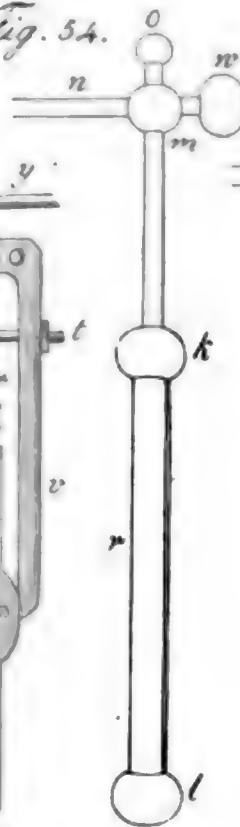
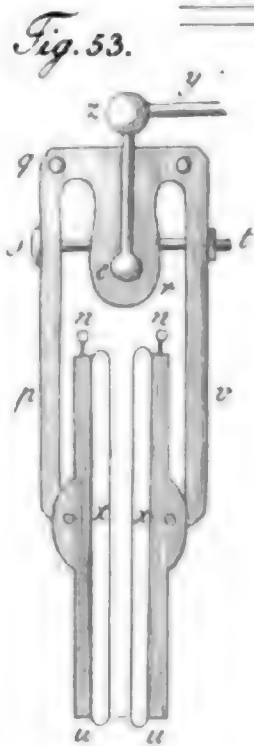
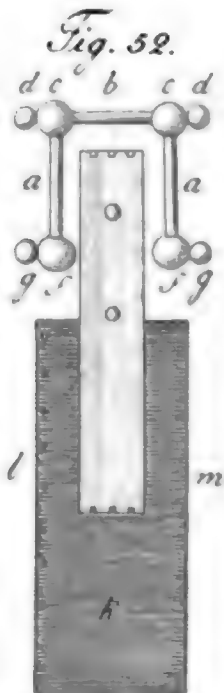
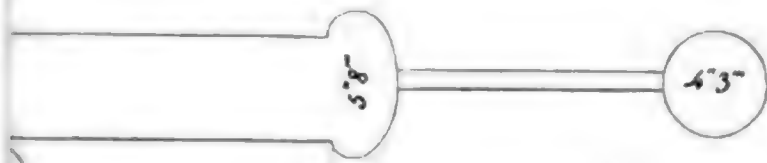




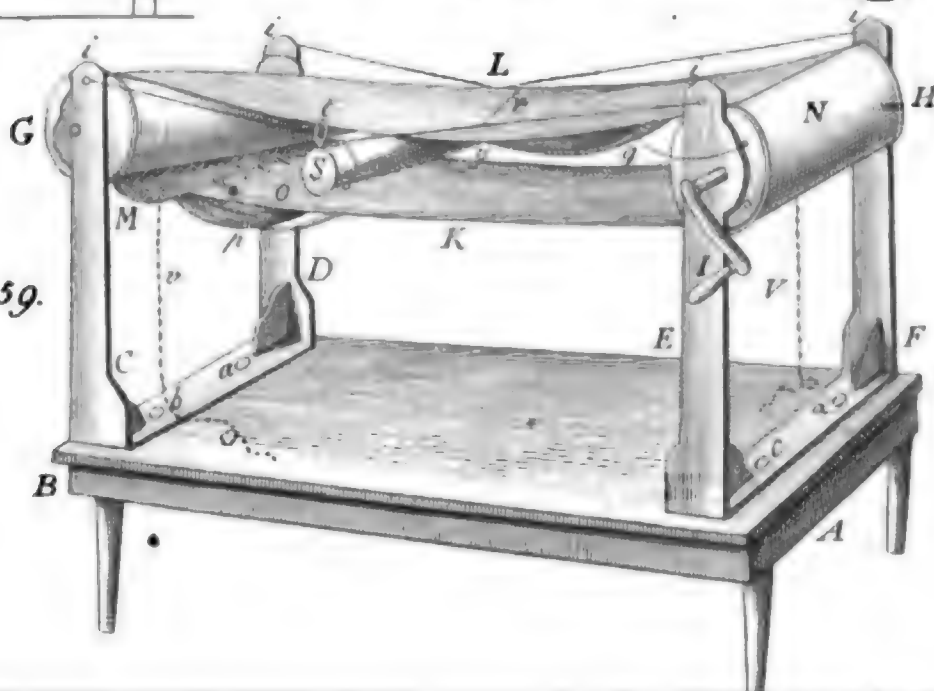




9.



*Fig. 59.*



*Ant. Gardner Sc.*





Fig. 62.

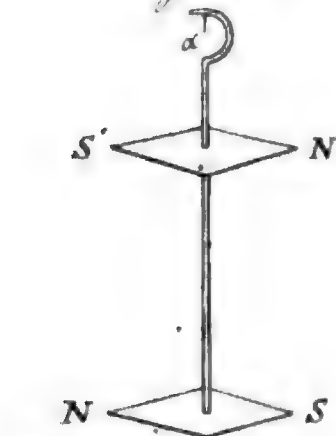


Fig. 63.

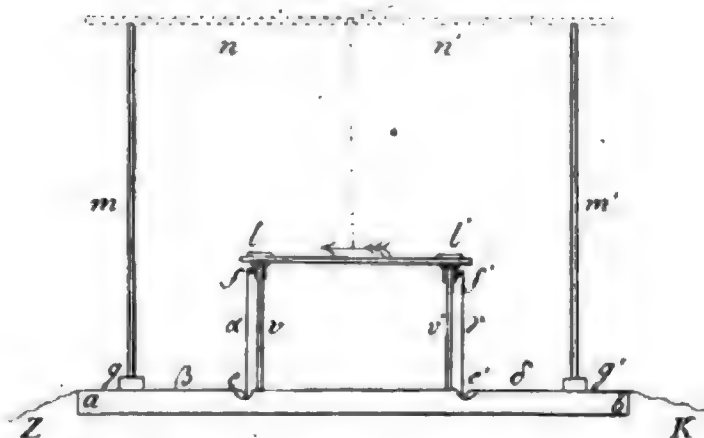


Fig. 67.

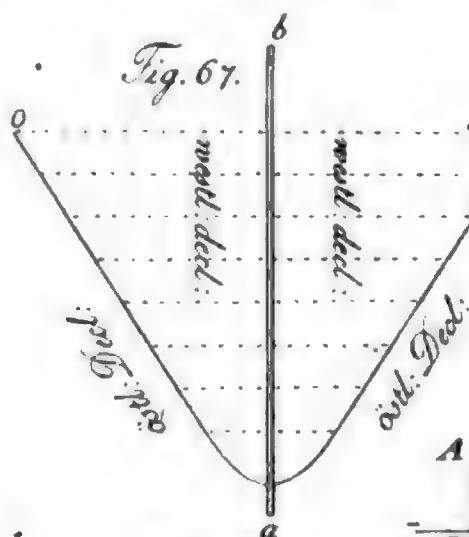


Fig. 69.

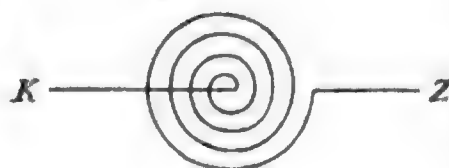


Fig. 73.

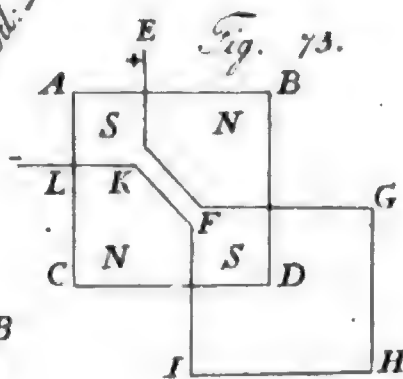
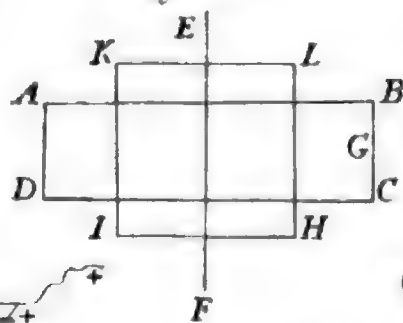


Fig. 74.



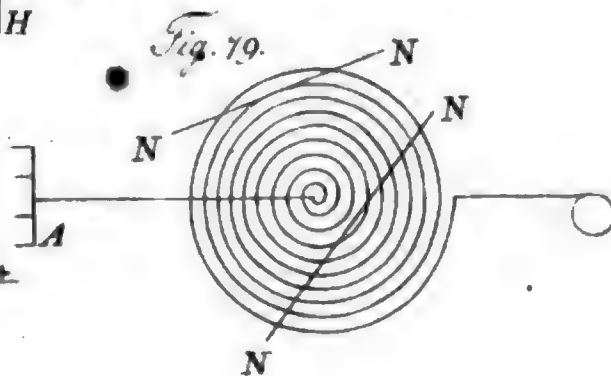
7.



Fig. 78.

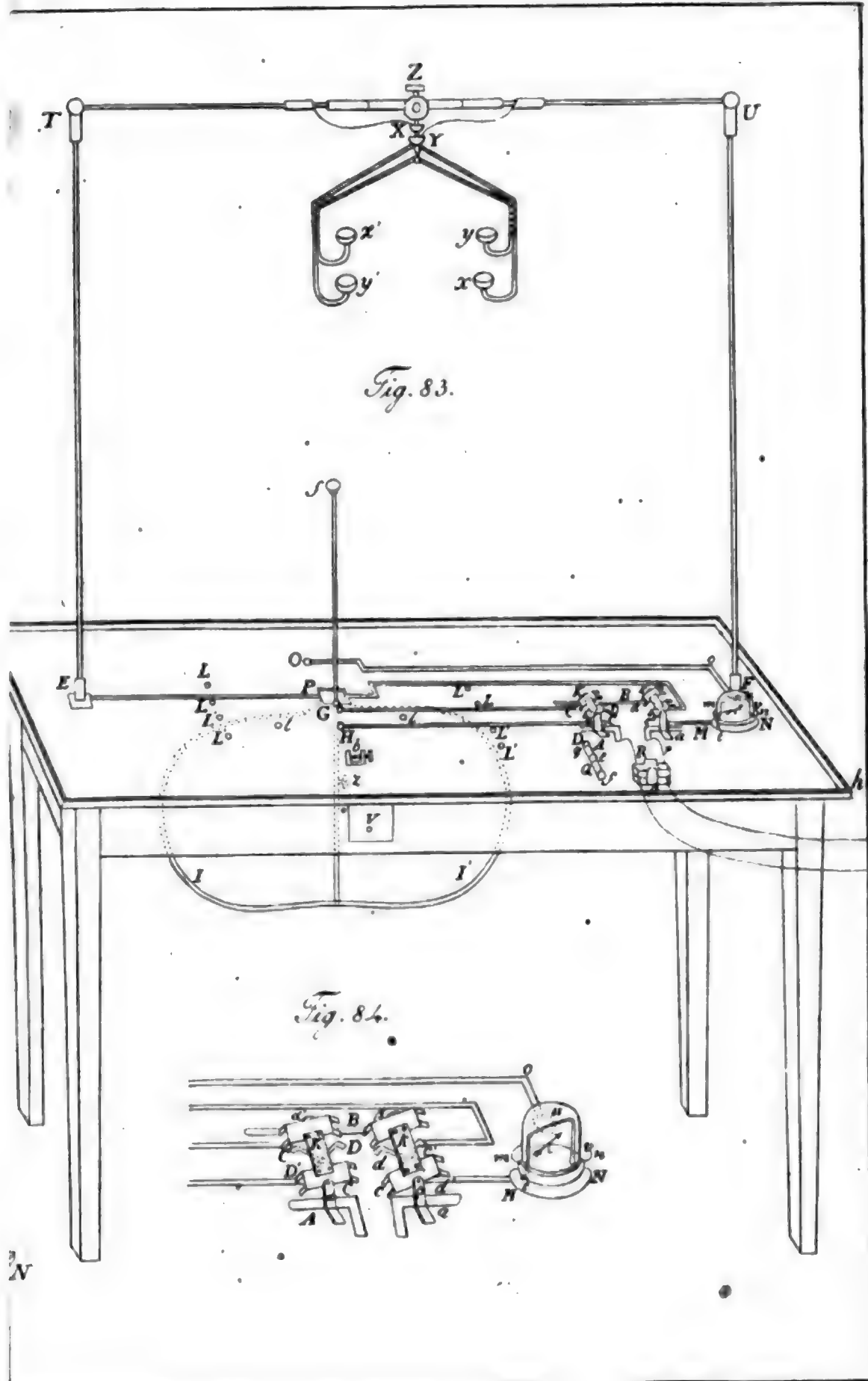


Fig. 79.



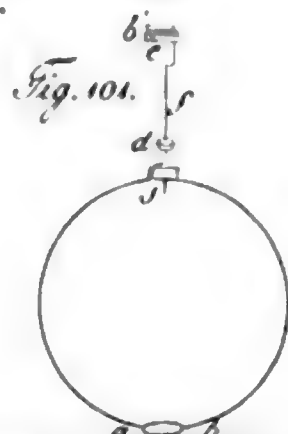
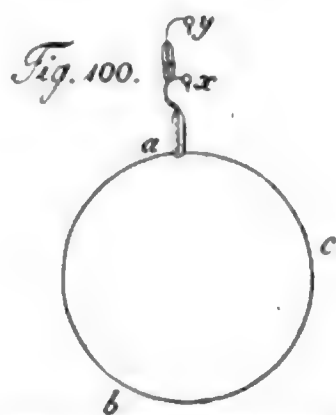
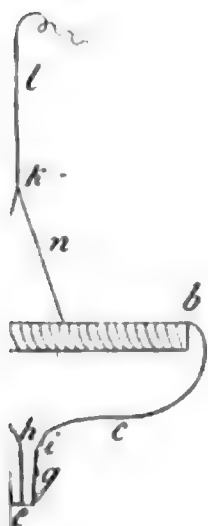
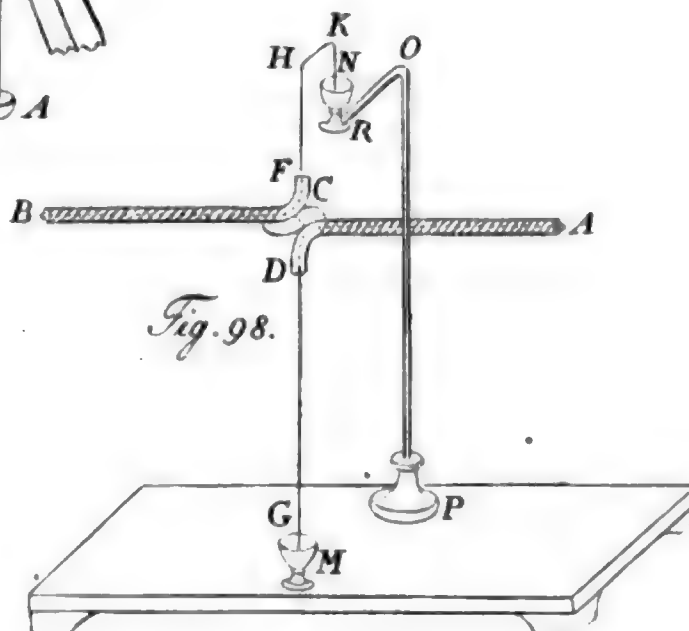
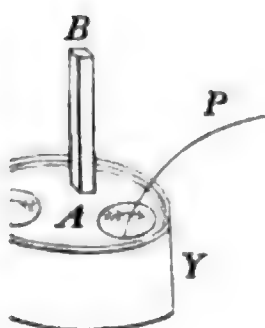
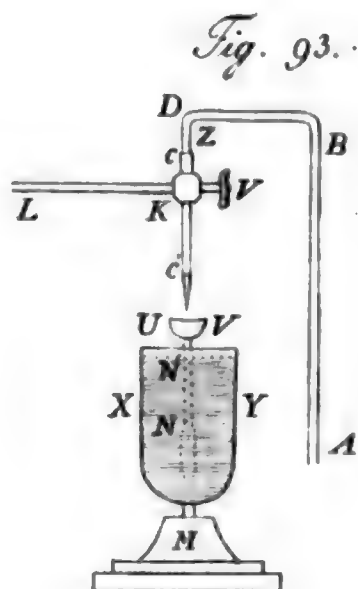
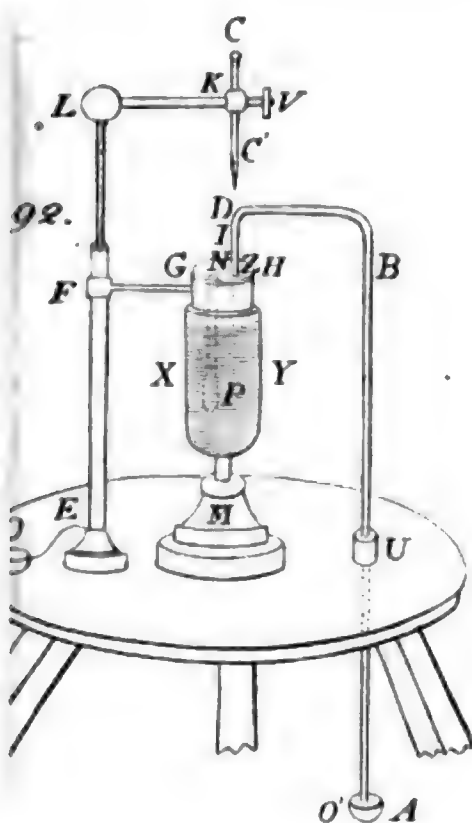






Ant. Kärcher Sc.





Ant. Narcher. Sc.





Fig. 104.

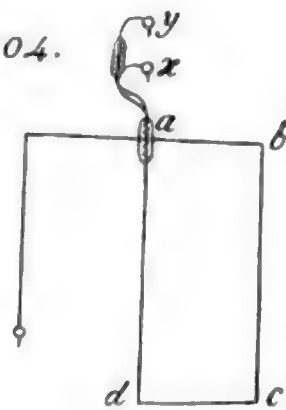


Fig. 105.

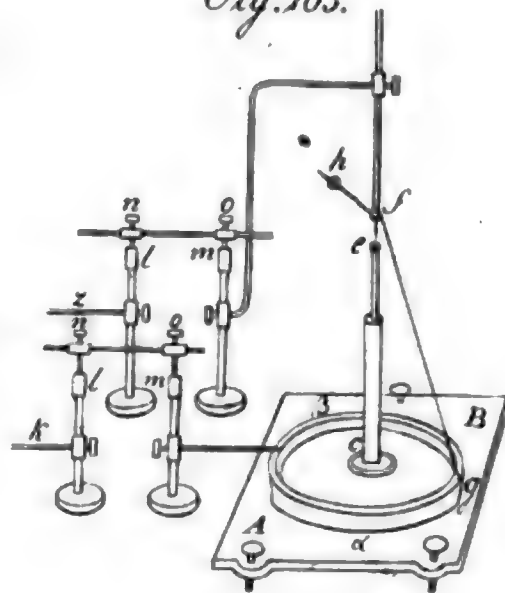


Fig. 108.

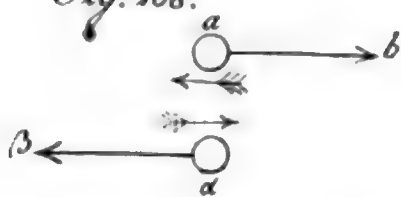


Fig. 109.

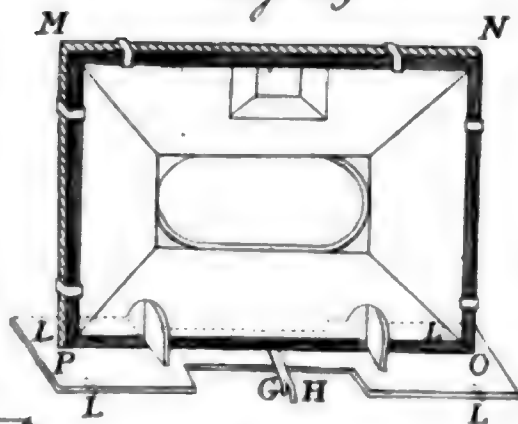


Fig. 110.

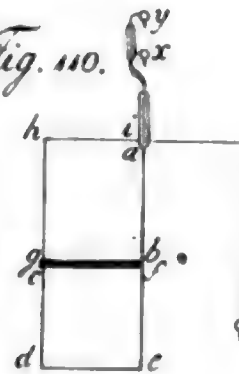


Fig. 115.

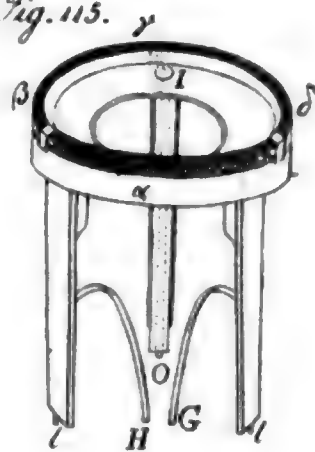


Fig. 116.







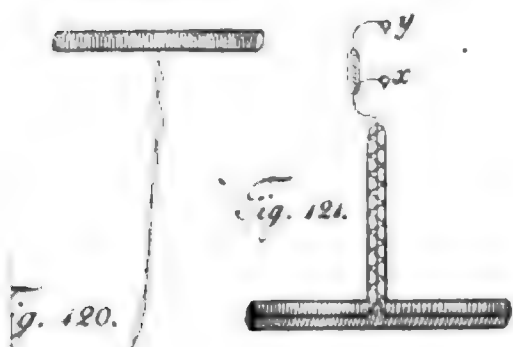


Fig. 121.



Fig. 123.

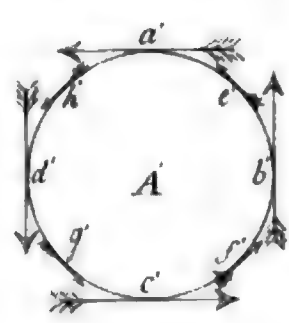
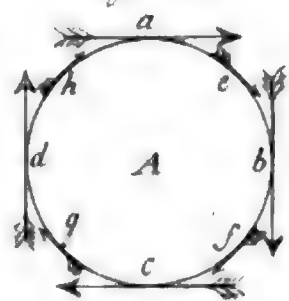


Fig. 124.

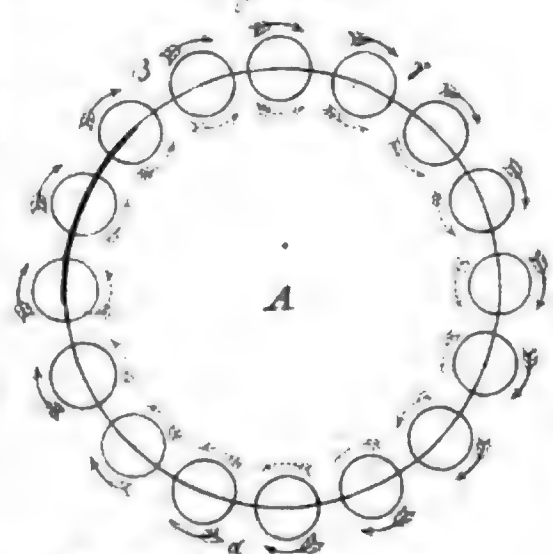


Fig. 125.



Fig. 131.

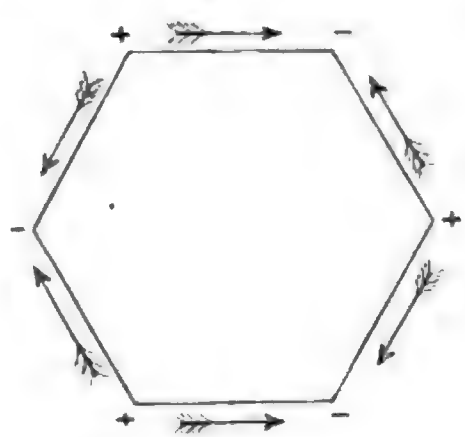
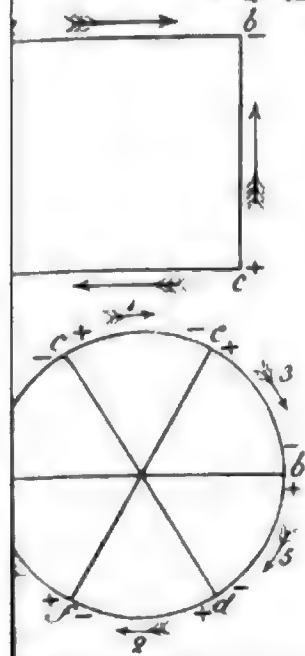
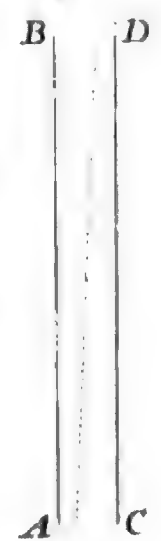
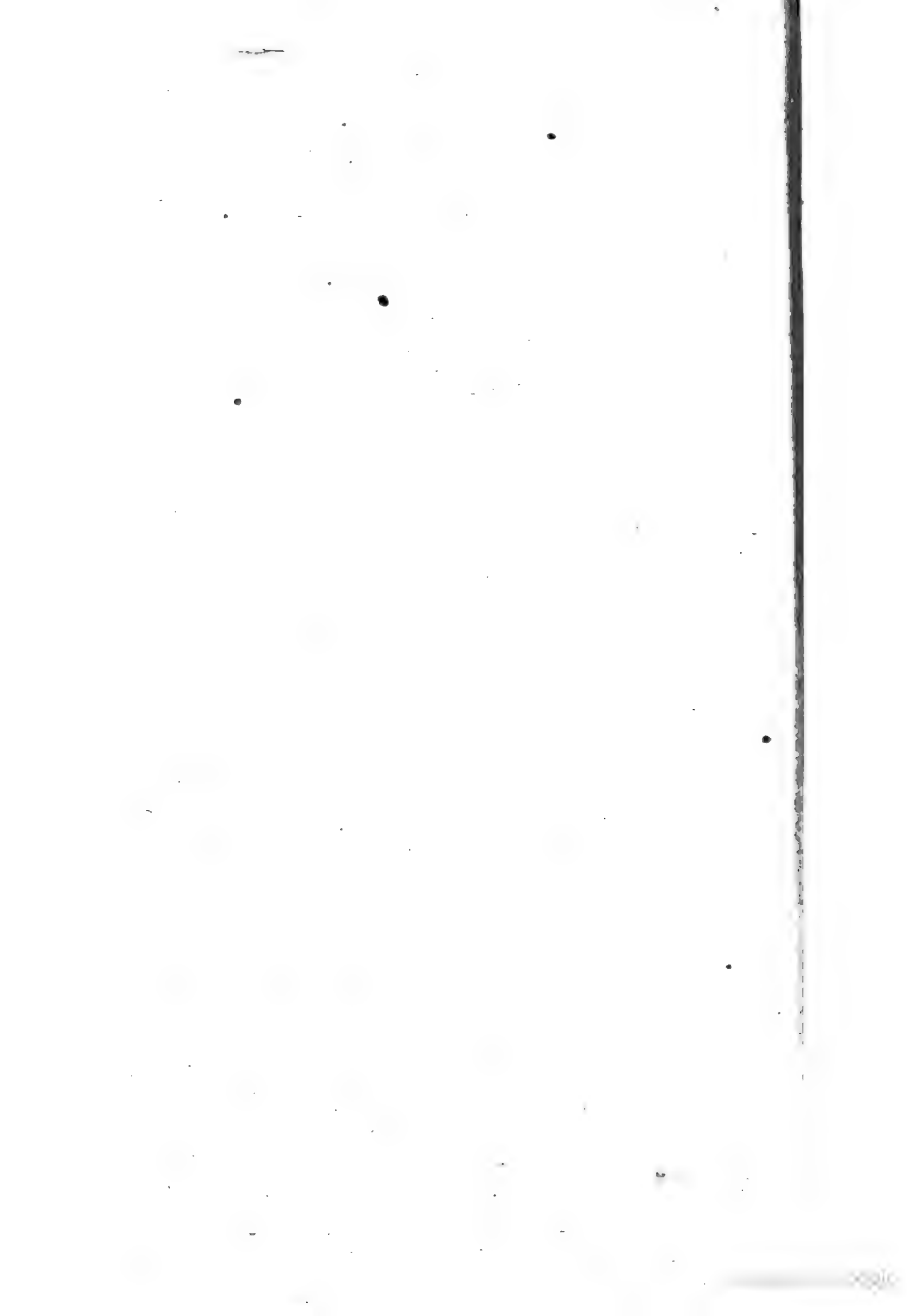


Fig. 133.





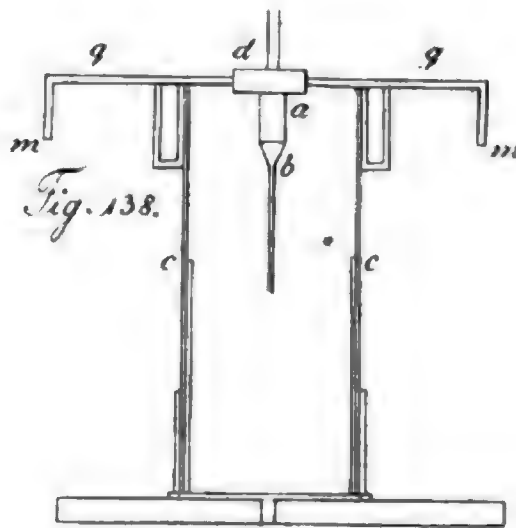
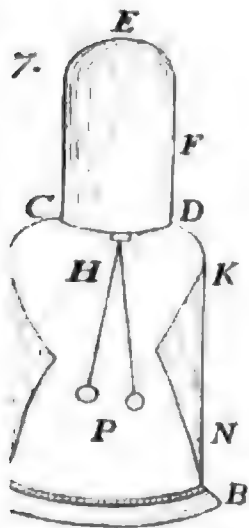
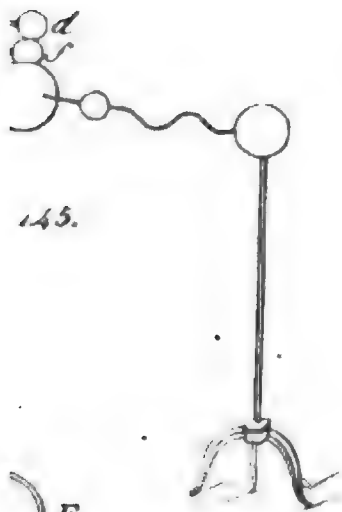
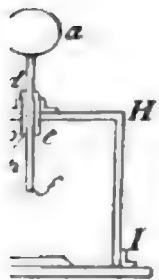


Fig. 138.



145.

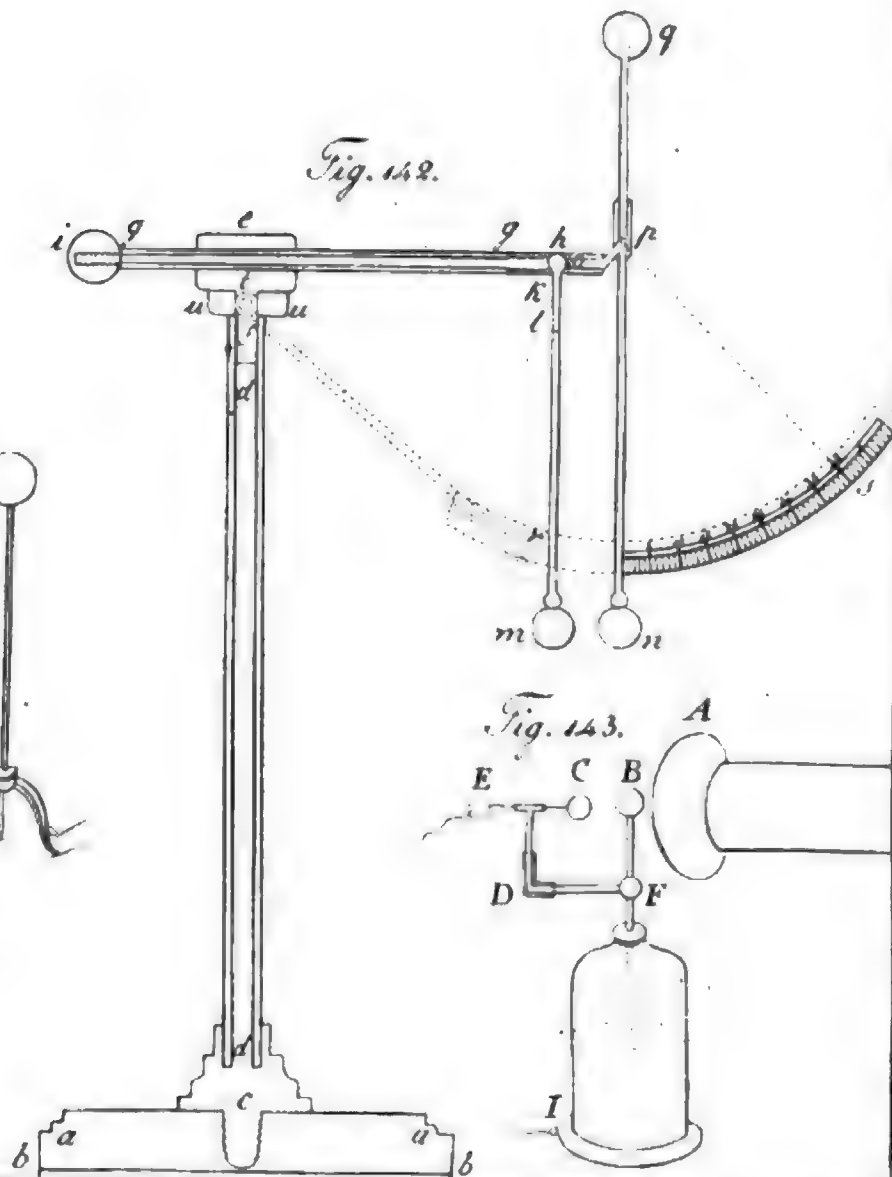
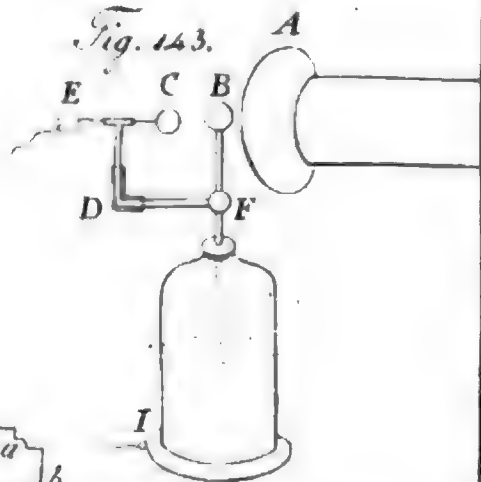


Fig. 142.

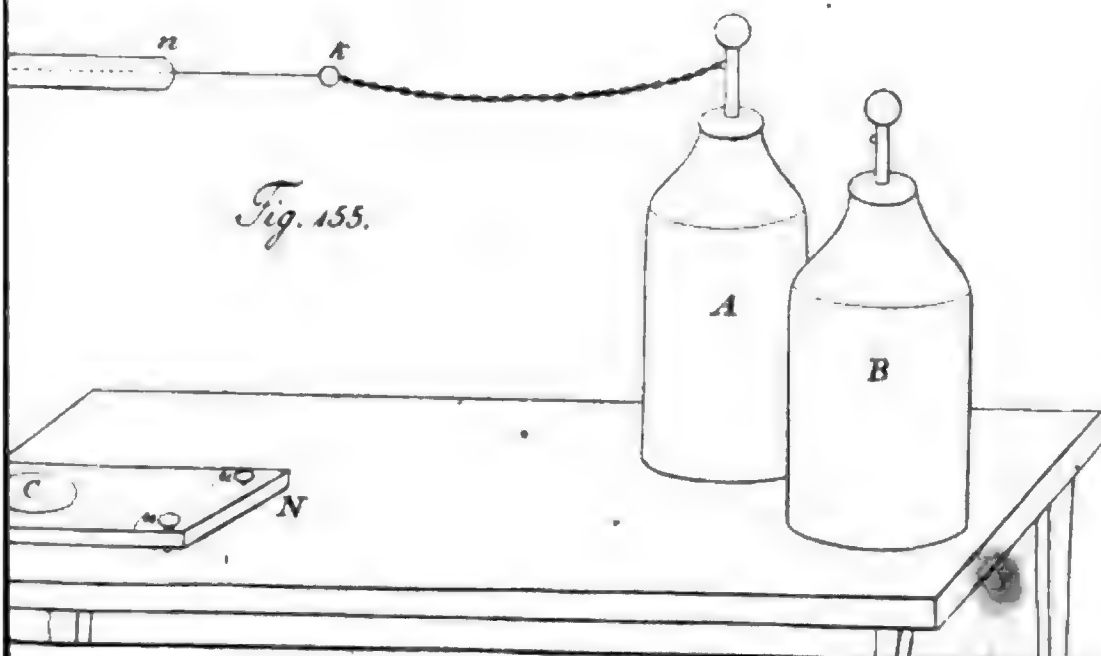
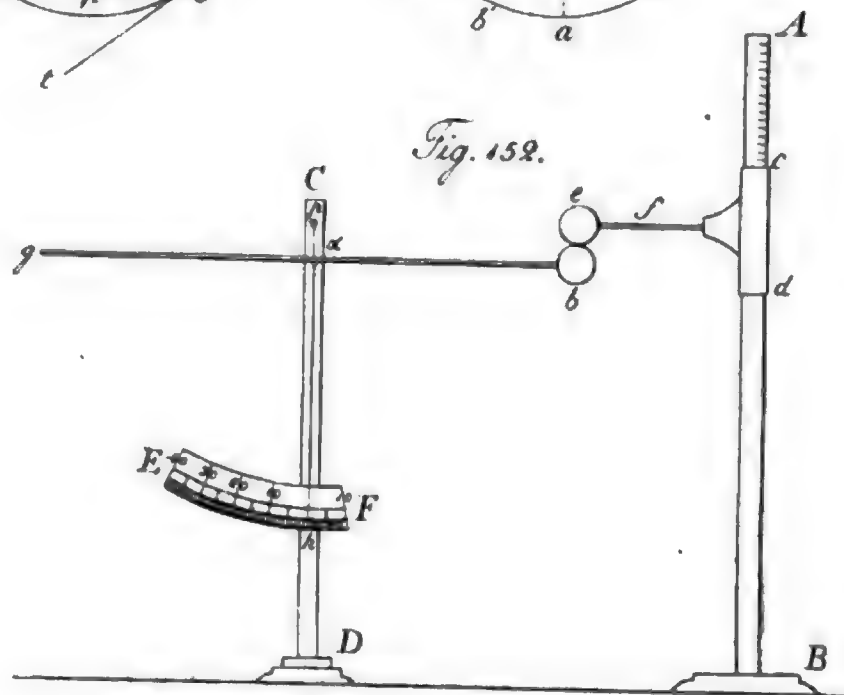
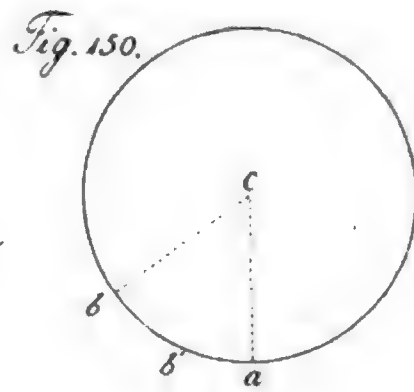
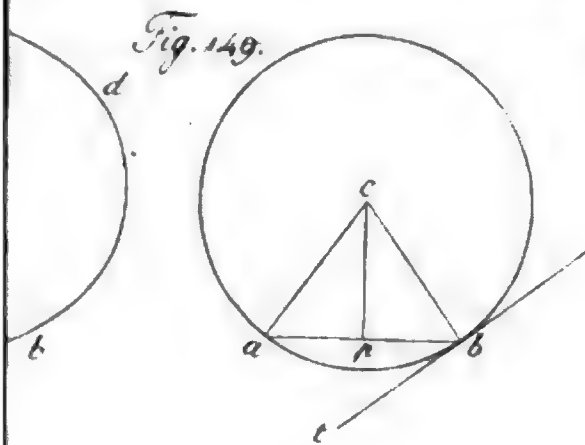
Fig. 143.



Aut. Nürcher. k.











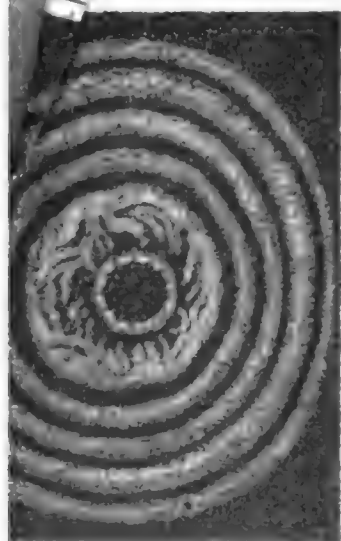


Fig. 102.

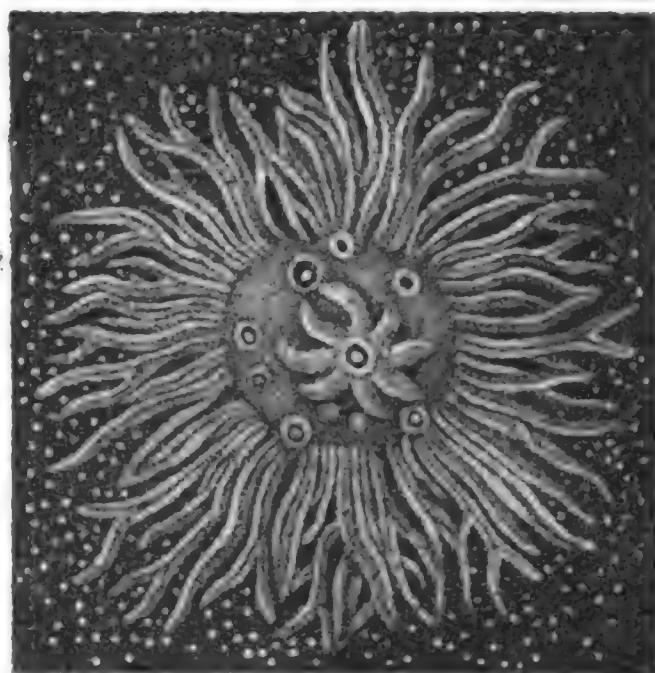


Fig. 106.

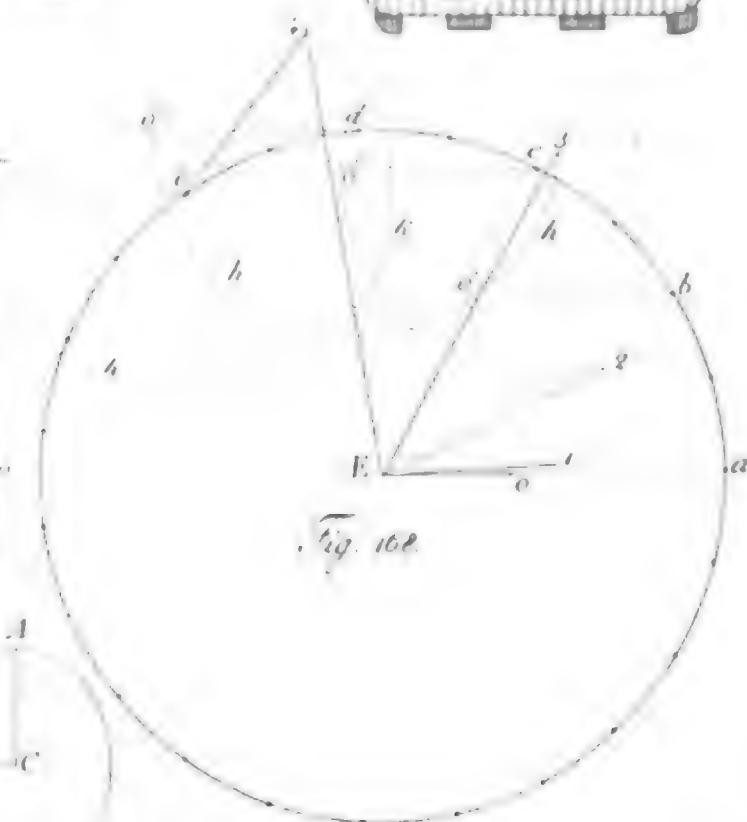
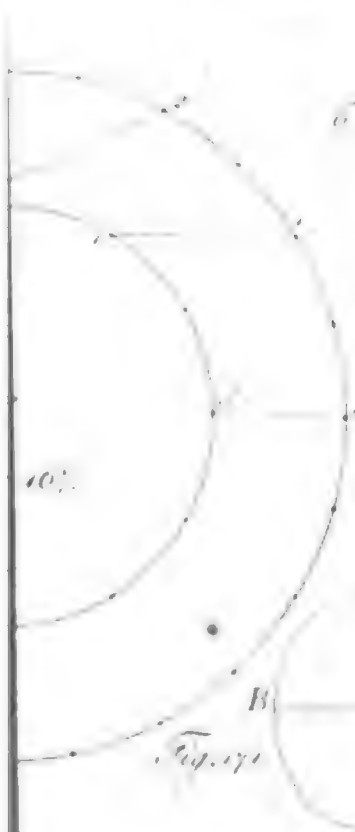
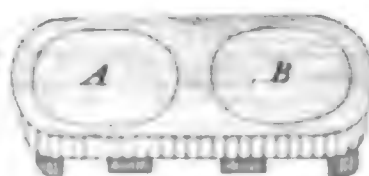
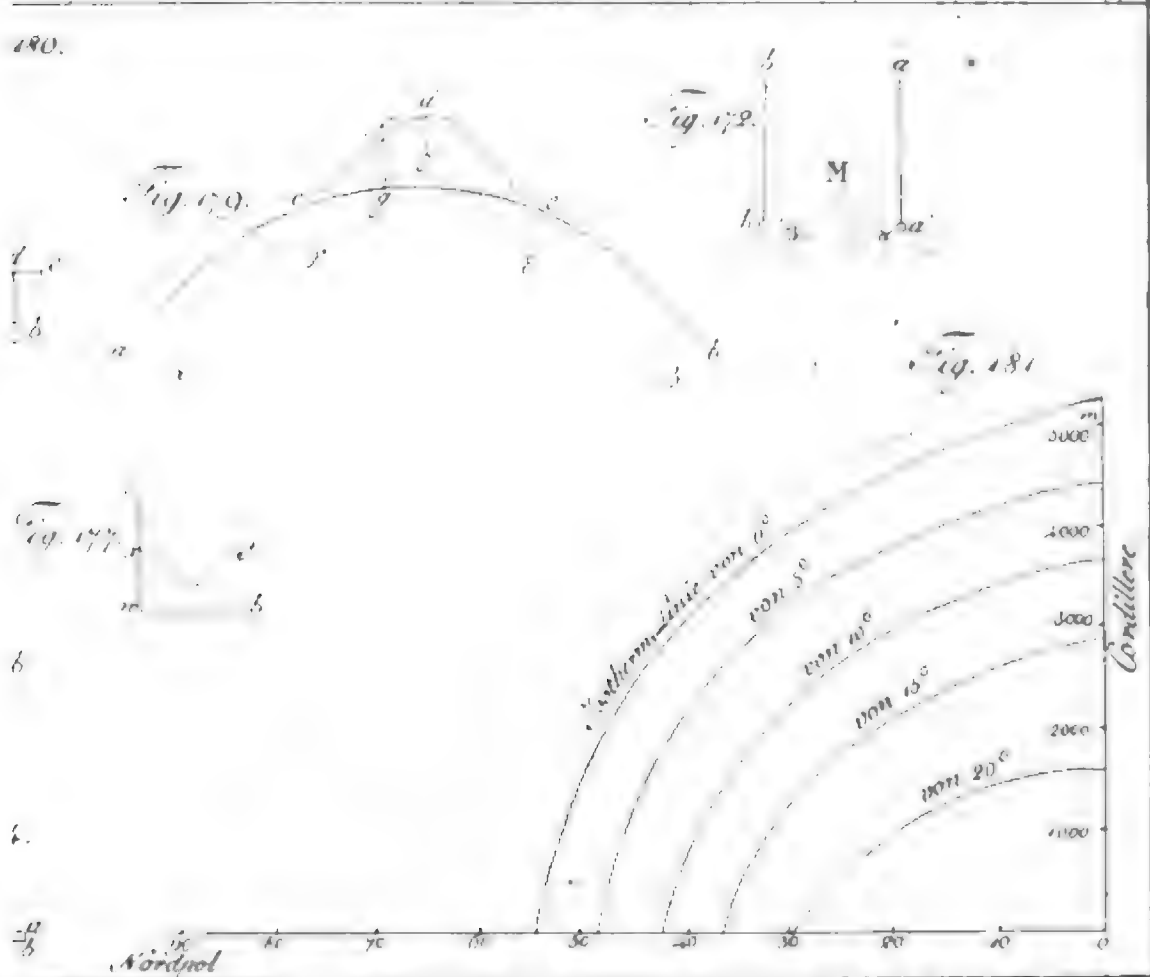
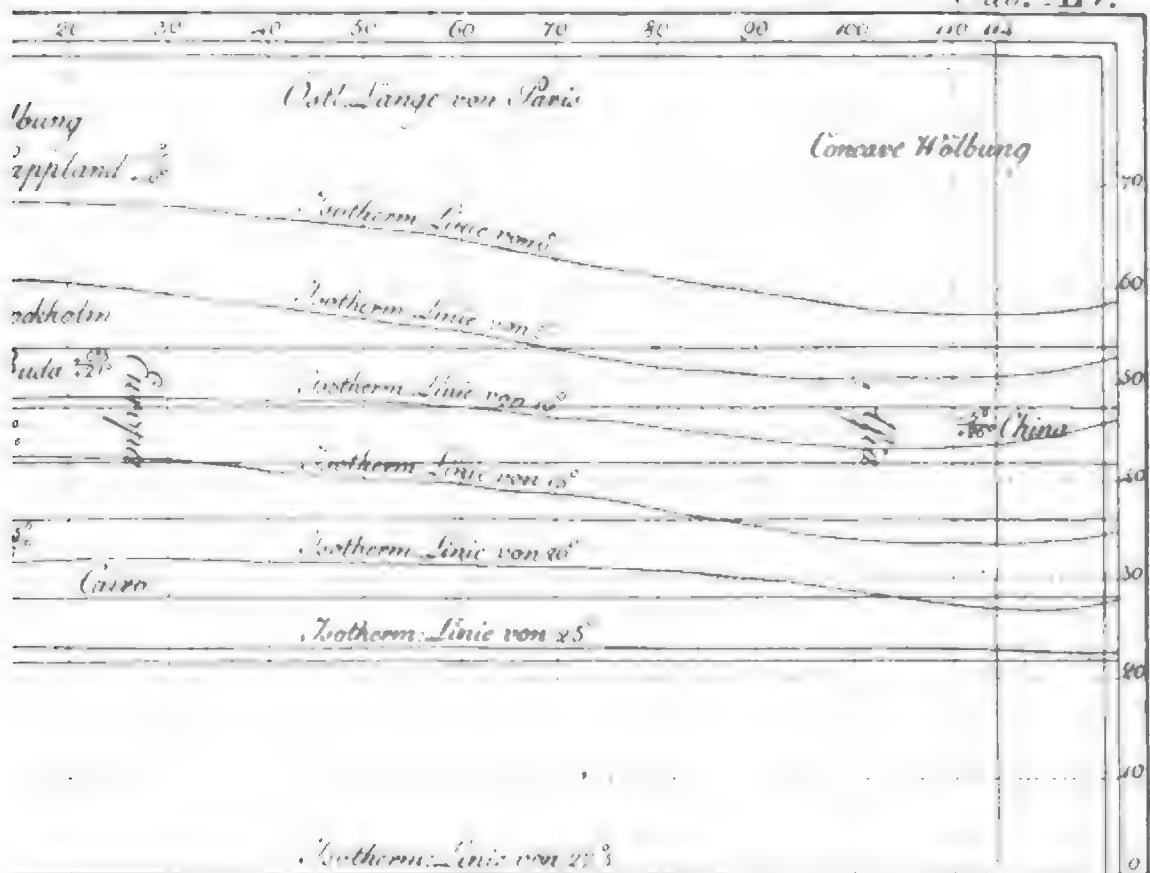


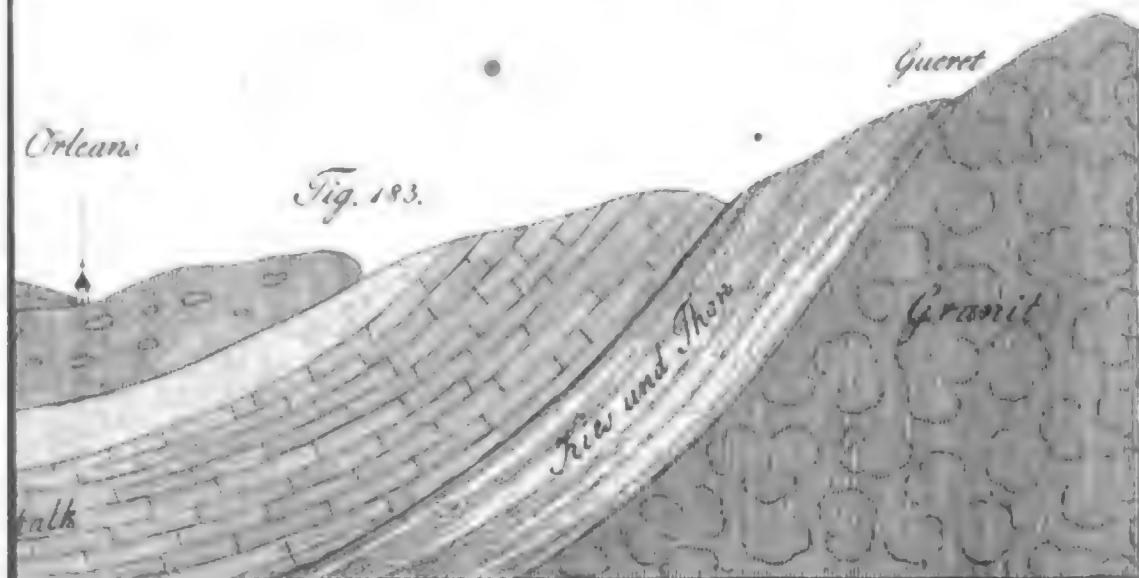
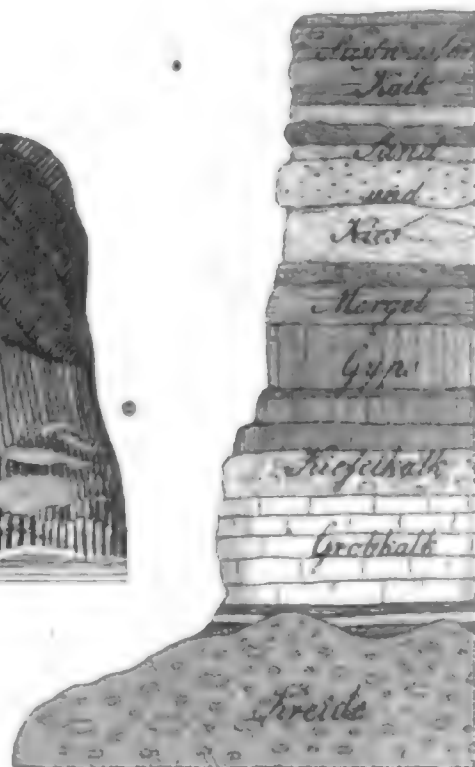
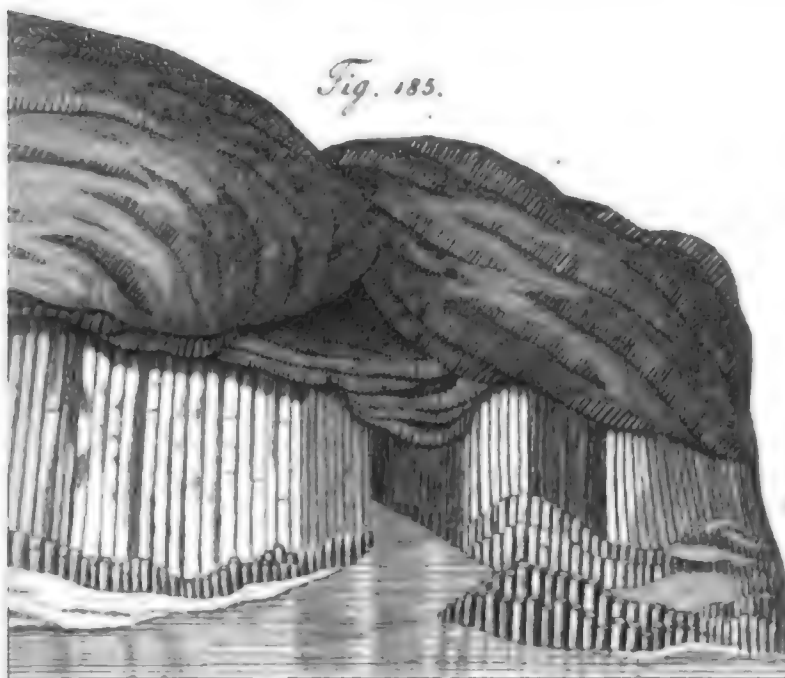
Fig. 108.







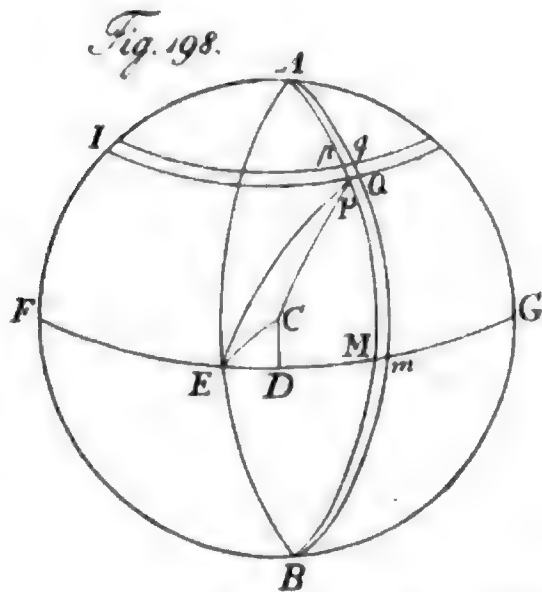
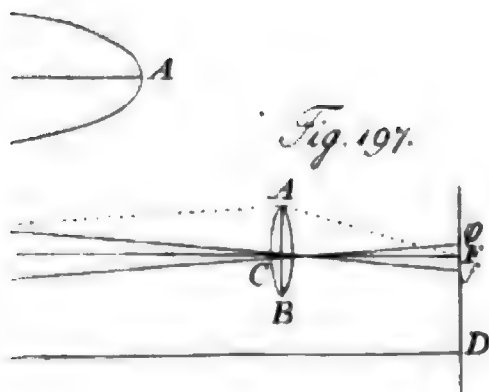
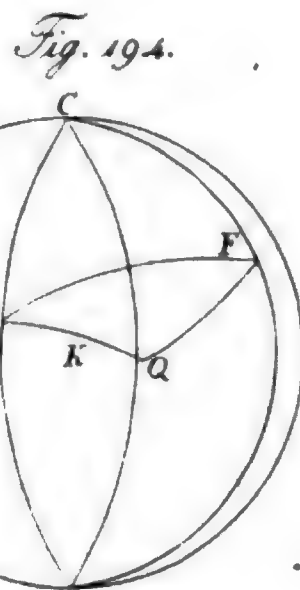
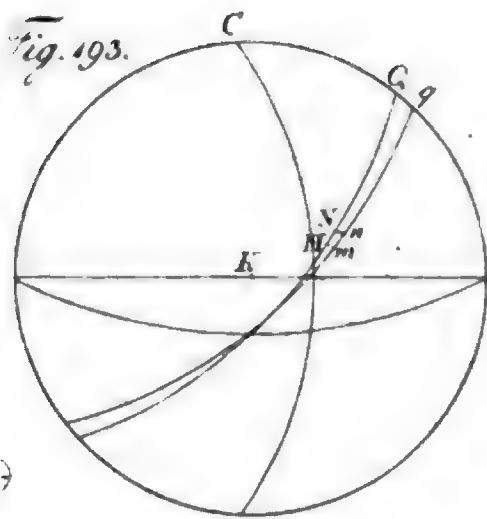
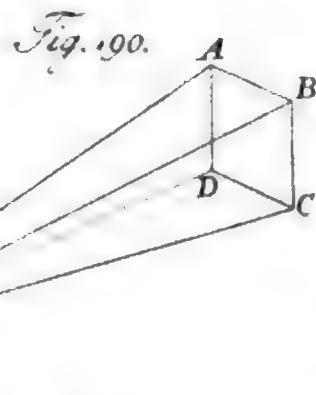
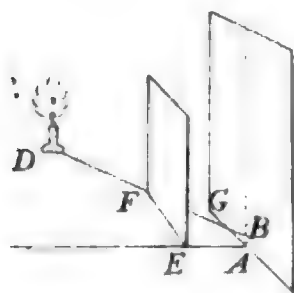




Ant. Sarcher







**HOME USE  
CIRCULATION DEPARTMENT  
MAIN LIBRARY**

This book is due on the last date stamped below.  
1-month loans may be renewed by calling 642-3405.  
6-month loans may be recharged by bringing books  
to Circulation Desk.  
Renewals and recharges may be made 4 days prior  
to due date.

**ALL BOOKS ARE SUBJECT TO RECALL 7 DAYS  
AFTER DATE CHECKED OUT.**

APR 2 1975 38  
UC INTERLIBRARY LOAN

AUG 23 1984

UNIV. OF CALIF., BERK.  
REC. CIR. JUN 9 '75

Received in Interlibrary Loan

SEP 9 1984

REC. CIR.

11 '78

REC. CIR. DEC 15 1978  
RECEIVED

SEP 26 1984

LD21—A—40m—5,'74  
(R8191L)

**CIRCULATION DEPT.**  
University of California  
Berkeley

Gehler, Johann S. T.  
Physikalische  
Wörterbuch.

Q4  
v.3

51810 Q45  
G4  
v.3

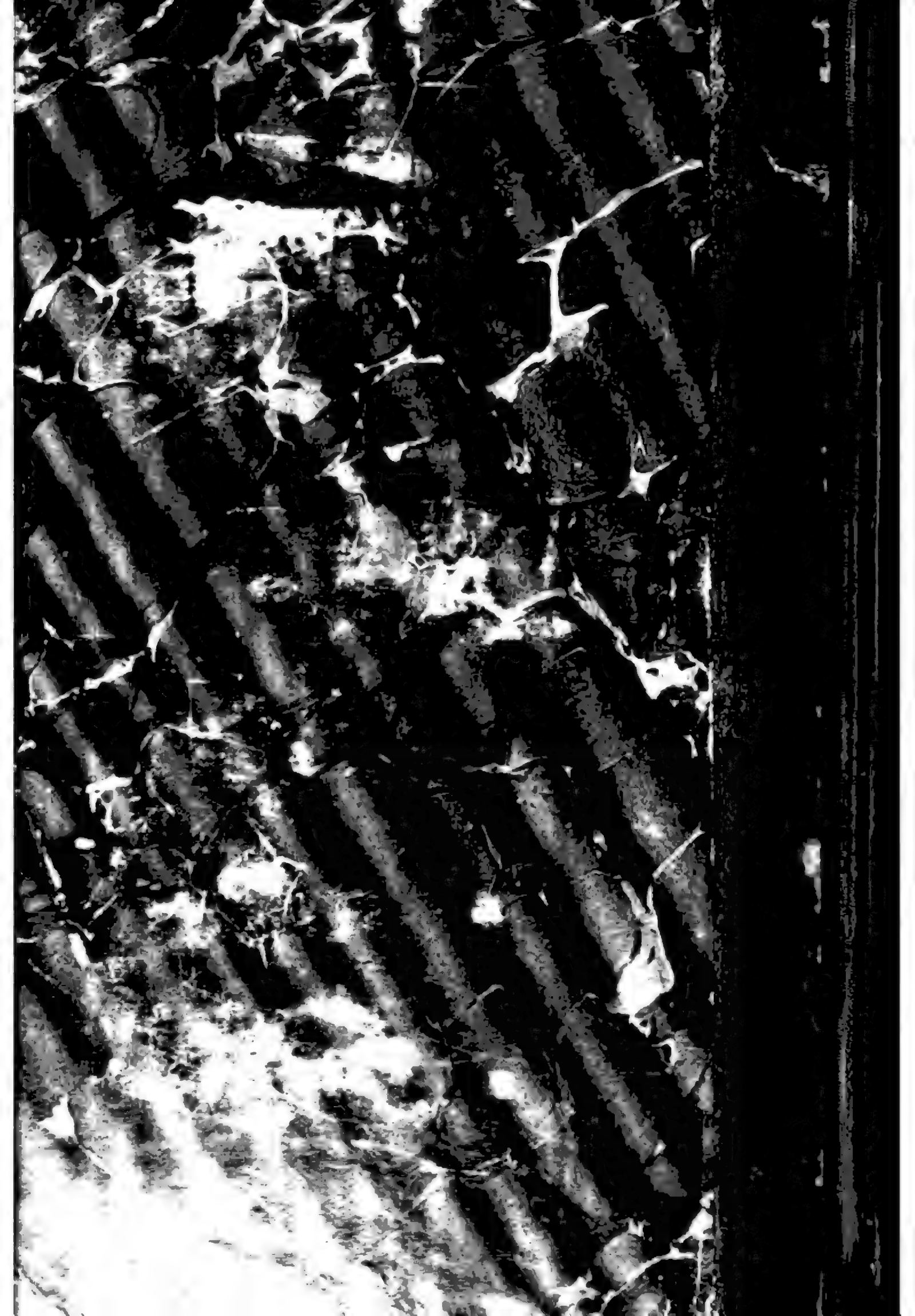
UNIVERSITY OF CALIFORNIA LIBRARY

U.C. BERKELEY LIBRARIES



C024995256





*image*

*not*

*available*

*image*

*not*

*available*



*image*

*not*

*available*

*image*

*not*

*available*

*image*

*not*

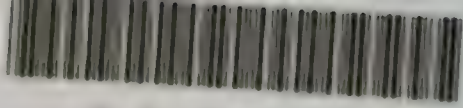
*available*



*image*

*not*

*available*



8 4 252 218















Fraugott Gehler's

lisches

rbuch

beitet

Muncke. Pfaff.



B a n d.

i e i l u n g.

7 a e.

---

e l n I b i s I X.

---

i g,

w i c k e r t.

9C5

G4

v. 10:1

524.33870

51824

# Wörterbuch

n d.

h e i l u n g.

W a e.





g e<sup>1</sup>.

ina, *Bilanz*; Balance;

wendung kommenden Appa-  
n, so daß es ermüden müßte,  
Ohne dieses zu beabsichtigen  
der Sache mitzutheilen, auf  
z hinzudeuten, um dadurch  
Mangelhaftigkeit nur nach  
Dieser Zweck wird sich am  
Zusammenstellung erreichen

ment, womit man das Ge-  
die Stärke seiner Gravitation  
derstand, welchen er gegen  
als die *Drehwaage*, wie  
weswegen das Barometer  
zeichnet man mit diesem  
gleicharmigen Hebels die  
Pferde angespannt werden,  
womit man eine horizontale  
*waage*, *Setzwaage* u. s. w.  
lefs nicht hierher, sondern  
igen, vermittelt deren das

inder gewöhnliche Schreibart  
anführen läßt, daß dadurch  
mit man wiegt, und Wagen,  
dem Zeitworte wagen gegeben  
waren statt findet.

A

Gewicht der Körper, d. h. die Menge der in ihnen enthaltenen, gegen die Erde gravitirenden Theilchen, gemessen wie Je nach den verschiedenen Bestimmungen hat man diesen Apparaten eigenthümliche Namen gegeben, und man unterscheidet daher die sogenannten Krämerwaagen, die chemischen, die Probirwaagen, Goldwaagen, hydrostatische Waagen u. dgl. Von der anderen Seite hat das Princip, worauf sie beruhen, den Grund zu eigenthümlichen Benennungen gegeben, indem die zweiarmlige Waagen, Schnellwaagen, Federwaagen u. s. heißen. Alle diese einzelnen Benennungen werden im Folgenden, so weit es nöthig ist, berücksichtigt werden.

Die meisten und zugleich richtigsten hier zu untersuchenden Waagen beruhen auf dem Principe des Hebels<sup>1</sup>, indem die messenden Lasten und Gewichte die auf die Hebelarme wirkenden Kräfte ersetzen. Die einfachste Anwendung dieses Principes ist aber in der zweiarmligen oder gleicharmigen, der sogenannten *Krämerwaage*, gegeben, die nach ihren verschiedenen Bestimmungen wieder als *chemische Waage*, *Goldwaage*, *Probirwaage*, *hydrostatische Waage* u. s. w. bezeichnet wird und da so vieles, was bei diesen Apparaten überhaupt zum Wesen der Sache gehört, gerade hierbei vorzüglich in Betrachtung kommt, so ist es am geeignetsten, die Erfordernisse einer guten Waage und deren Bedingungen bei der Untersuchung über die Krämerwaage zu erörtern.

Man pflegt die Theorie der Waage, die auf den Gesetzen des Hebels und des Schwerpunctes beruht, mittelst der sogenannten *Universalwaage* anschaulich zu machen die nach LEUPOLD<sup>2</sup> aus einem hölzernen, ganz regulären in eine gewisse Anzahl gleicher Theile getheilten, Parallelepipedum besteht und mit gewöhnlichen, unten zugespitzten Zapfen in Pfannen auf einem Stative ruht. Soll der Apparat feiner seyn, so verfertigt man den Waagebalken aus Stahl und theilt ihn in gleiche aliquote Theile, die zu noch größerer Schärfe mit einem Nonius versehen und so eingerichtet werden, daß sich die Schieber, deren mittlerer den Waagebalken trägt, während an den beiden äußern die Waagschalen befestigt sind, auf dem Waagebalken sanft verschieben und

<sup>1</sup> S. Art. *Hebel*. Bd. V. S. 105.

<sup>2</sup> *Theatrum staticum universale*. Leipz. 1726. fol. Tab. V. fig. 2.



waage. 3

len lassen; allein die Theorie klar, daß sie eines Beweises bedarf, welches ohnehin schwierig ist. Die Abweichung von den Resultaten der absoluten Genauigkeit solcher Theorie der Waage ist zuerst durch L. EULER<sup>1</sup> gegeben worden. KÄSTNER<sup>2</sup>, G. G. SCHMIDT<sup>3</sup>, und sehr ausführlichen Darstellung die Construction der verschiedenen, und viele Andere gegeben. Waagen sowohl im Allgemeinen abgeänderten oder verbesserten als in ausnehmend größer bereits erwähnten von LEUCRAMER<sup>7</sup>, von LEUTMANN<sup>8</sup> mit Uebergang derer, die namentlich den Encyklopädiern, der Erfolge der Untersuchung Erwähnt werden müssen.

waage.

armiger Hebel, und da hier, wenn  $PL = P'L'$  ist, wo, hier die Gewichte, L und dem Unterstützungspunkte an beide Arme gleich lang seyn, ist kein mathematischer, son-

T. X. p. 1.  
Mechanik Th. III. Greifsw. 1769.  
1780.  
über Abhandl. Giefs. 1793.  
1831. 4. Th. I. S. 169.  
aus d. Phys. Th. IX. St. 3.

gd. Bat. 1733. 8. Anfangsgr.  
1749. 2te Aufl. 1766. Th. I.

reinstimmender Thermometer



dern ein physischer, aus einem Körper bestehend, welcher selbst ein gewisses Gewicht hat, und da auch dieses zugleich auf Hebelarme wirkt, so muß das Gewicht eines jeden der beiden Hebelarme in seinem Schwerpunkte genommen werden, um dessen Abstand vom gemeinschaftlichen Unterstützungspunkte finden. Hiernach würde der Zustand des Gleichgewichts hergestellt seyn, wenn

$$PL + pl = P'L' + p'l'$$

wäre, worin  $p$  und  $p'$  die Gewichte beider Arme in ihren Schwerpunkten,  $l$  und  $l'$  aber die Abstände beider Schwerpunkte vom gemeinschaftlichen Unterstützungspunkte bezeichnen.

Das erste und wichtigste Erforderniß einer Waage überhaupt ist, daß sie *richtig* sey, d. h. daß die gewogenen Gegenstände genau so viele schwere oder gegen die Erde gravitirende Theile haben, als das zum Wägen verwandte Gewicht nach der eigenthümlichen Construction der Waage angiebt. Bei der Krämerwaage soll der gewogene Körper genau so viel wiegen, als das angewandte Gewichtstück, und da dieses nicht bloß für  $P = P'$ , sondern auch für  $nP = nP'$  erforderlich ist, wobei  $n$  eine beliebige ganze oder gebrochene Zahl bezeichne, so kann die Bedingung der Richtigkeit einer solchen Waage nur dann statt finden, wenn  $P = P'$ ,  $L = L'$ ,  $p = p'$  und  $l = l'$  ist, oder *beide Hebelarme müssen einander an Material Länge und Dimensionen völlig gleich seyn*. Allerdings kann ein Zustand des Gleichgewichts statt finden, wenn die Ungleichheiten auf beiden Seiten sich aufheben, was auch für ein gegebenes  $P = P'$  möglich seyn würde, wenn die dabei stattfindende Ungleichheit von  $L$  und  $L'$  durch die Ungleichheit von  $pl$  und  $p'l'$  aufgehoben wäre, nicht aber für  $nP = nP'$  und die Waage würde dann bloß für ein bestimmtes Gewicht allerdings richtig seyn, für jedes andere aber unrichtig. Unter den verschiedenen hierfür möglichen Fällen wollen wir beispielsweise nur  $L'$  und  $p'$  von  $L$  und  $p$  verschieden annehmen. Hierdurch verwandelte sich die Gleichung

$$PL + pl = P'L' + p'l' \text{ in}$$

$$PL + pl = P'(L \mp x) + (p \pm y)l',$$

woraus dann aber folgen würde, daß

$$nPL + pl \leq nP'(L \mp x) + (p \pm y)l'$$

werden müßte. Nimmt man Werthe in Zahlen an, so wäre

$$3 \times 5 + 3 \times 3,$$

$$.3 \times 5 + 3 \times 3.$$

e Prüfung der Bedingung, ob  
 setzt, daß geübte Künstler  
 allein die vorstehende Be-  
 feine Waagen auch in dieser  
 er genauen haben können. Es  
 len, ob eine gegebene Waage  
 da ohne eine Belastung in bei-  
 st die Gröſsen  $P$  und  $P'$  der  
 n Kräfte sind, welche auf  
 n, so würde in dem Falle,  
 und die Waage sich den-  
 stellt, nach Wegnahme der-  
 en  $p l \leq p' l'$  werden. Man  
 tdecken, nur von einer im  
 findenden Waage die Scha-  
 em Fehler behafteter Waa-  
 ommen und an einer Seite

fordert aber außerdem, daß  
 y, daß  $P = P'$  und  $L = L'$   
 hwendig statt findet, wenn  
 anhängenden Schalen als  
 wicht stellt; denn es kann  
 n, das heißt, das Gleich-  
 ung statt finden, wenn  
 und eine leichtere am län-  
 Waagebalken für sich al-  
 t stellt. Es liegt indefs  
 ich diese Bedingung leicht  
 Schalen verwechselt. In-  
 aagen nicht thunlich oder  
 bringt daher meistens ein  
 mittel in Anwendung, in-  
 der Schale liegenden Last  
 die Lasten verwechselt.  
 ht man bald aus der ein-  
 Es seyen demnach die

Gewichte der Waagschalen  $q$  und  $q + x$ , die Längen der Hebelarme  $L$  und  $L + y$ , so wird Gleichgewicht statt finden wenn

$$(q + x) L = (L + y) q, \text{ also } y = x \frac{L}{q}$$

ist, d. h. der eine Hebelarm muß um eine gewisse Gröfse länger seyn, welche mit dem Uebergewichte der einen Waagschale im geraden Verhältnisse ihres Hebelarmes und im umgekehrten des Gewichtes der anderen Waagschale wächst. Werden dann die Waagschalen verwechselt, so wirkt auf den einen Hebelarm ein Moment  $= q L$ , auf den andern aber  $= (q + x) (L + y)$ , und letzterer hat daher ein Uebergewicht  $= (L + y) x + q y$ . Werden dann in die Waagschalen einer solchen unrichtigen, aber doch im Gleichgewichte befindlichen Waage die Gewichte  $P$  und  $P'$  gelegt, so muß für den

Zustand des Gleichgewichts  $P' = P \frac{L}{L + y}$  seyn, d. h. das Ge-

wicht auf der Waagschale des längeren Hebelarmes muß in dem nämlichen Verhältnisse kleiner seyn, als der Hebelarm länger ist. Nach der Verwechselung dieser Gewichte würd-

auf die eine Waagschale das Moment  $= P \frac{L^2}{L + y}$ , auf die andere aber  $= P (L + y)$  wirken, oder beide Gröfsen durch

$L + y$  dividirt giebt  $P \frac{L^2}{(L + y)^2}$  und  $P$ ; d. h. das Gleichge-

wicht wird um so mehr gestört werden, je mehr  $\frac{L^2}{(L + y)^2}$

von der Einheit abweicht oder je gröfser der Werth von  $y$  ist. In polizeilicher Hinsicht kommt zunächst nur die Richtigkeit der Waage in Betrachtung, um das Publicum gegen Uebervortheilung zu sichern, und in dieser Beziehung genügt daher die einfache Regel, dafs man die zu prüfende Waage mit willkürlichen Gewichtstücken ins Gleichgewicht bringt und dann die Gewichte verwechselt. Bei werthvollen Gegenständen, z. B. bei Gold und Silber, pflegt dieses stets zu geschehen, um Käufer und Verkäufer von der Richtigkeit der Wägung zu überzeugen.

Hierdurch würde sich die Unrichtigkeit der Waage herausstellen; es ergibt sich daraus aber leicht, wie man die Gröfse des Fehlers einer Waage auffinden und bei der Voraussetzung



Waagschalen, wofür der Künstler Verbesserung der ungleichmässigen könne. Die Bedingung ist dann vorhanden, wenn das Gewicht hervorgeht, oder die Gewichte in beiden Waagschalen solcher gleichen Gebaldestellt, im entgegengegesetzten zu verschaffen suchen. Zu der Schale ein Gewicht P und die Q, bis das Gleichgewicht aus, legt statt dessen ein anderes als P, hinein, und ver- Gleichgewicht wieder herge- so  $P = P'$ , zwei gleiche Waagschalen mit beiden letzten beider Waagebalken Gleich- gegengesetzten aber ein Nie- erfolgen, wobei jedoch zu dieser Prüfung der Feinheit ufs<sup>1</sup>. Die Abweichung der

Waagen ist höchst zeitraubend, wenn auch zur Abhaltung des Waagekastens befindet, so dauert es ein höchst langsames Schwin- den. Stand des Waagebalkens ein- lung meistens die hinlänglich die letzteren herzustellen, was dient man sich des gleichmässig- er für den sogenannten Gold- eigneten. Hat man hiervon nicht, so wickelt man ihn um schneidet dann die schrauben- axe des Cylinders, und erhält talgewichts. Steht ausserdem ein, so legt man ein genau er für auf geeignete Weise den edient sich dann der letzteren an aus dem Mittel der äusser- scilliren des Waagebalkens er- ahrens, und indem man kleine de und die andere Waagschale



Länge ergibt sich aus der Ungleichheit des Gewichtes eines in demselben Körpers in beiden Waagschalen. Denn wenn der Körper in der einen Schale liegend  $p$ , in der andern aber wiegt, das wahre Gewicht aber  $= x$  ist, so folgt:

$$\begin{array}{r} L:L' = p:x \\ L:L' = x:q \\ \hline p:x = x:q, \text{ also } x = \sqrt{pq}, \end{array}$$

wonach also das wahre Gewicht der mittleren Proportionale aus beiden falschen Gewichten gleich ist. Betrüge z. B.  $p = 16$  Unzen,  $q = 15$  Unzen, so wäre  $x = \sqrt{16 \times 15} = 15,49$  Unzen, und die beiden Arme verhielten sich wie 1600:1549 oder nahe wie 32:31. Ein so grober Fehler, als dieser, würde sich indess schon durch bloße Messung ergeben, allein man verlangt die Genauigkeit der Wägungen in einem so hohen Grade, daß dieser durch mechanische Kunstfertigkeit nie erreicht wird und das angegebene Verfahren ist daher nicht bloß erforderlich um die Richtigkeit der Waage ursprünglich herzustellen, sondern auch späterhin, um eine durch den Gebrauch etwa entstandene Unrichtigkeit aufzufinden. Sollte sich eine solche wirklich zeigen, so wird sie durch den Ausschlag oder ein Herabsinken des einen Waagebalkens sichtbar, und man könnte für künftige Wägungen den so bestimmten Stand als den normalen betrachten, was jedoch nur annähernd und für verschiedene Belastungen nicht völlig genau wäre. Viele Künstler versehen daher das Ende des einen Hebelarmes (denn nur einer bedarf der Correction) mit einer Mikrometerschraube, um mittelst derselben den Aufhängepunkt der dazu gehörigen Waagschale dem mittleren Unterstützungspuncte des Waagebalkens etwas zu nähern oder weiter davon zu entfernen. Hierbei wendet man mit Vortheil das Princip der *Hunter'schen Schraube* an<sup>1</sup>, welches darauf beruht, daß zugleich zwei Schrauben umgedreht werden, von denen die eine auf einen Zoll einen Gang mehr hat, als die andere, so daß daher die wirkliche Fortrückung nur den Unterschied beider Schrauben beträgt und also höchst fein ist. Um die Momente beider Arme gleich zu

---

legt, denjenigen Scalenthail findet, auf welchem die ruhende Waage stillstehn würde.

<sup>1</sup> Dove über Maafs und Messen u. s. w. Berl. 1835. 8. 157.

er Aufhängepuncte von der ist bei den in Wien ver-  
le eine Schraube mit einem ch tiefer in den Waagebal-  
htige Gewichtsbestimmung durch DE BORDA angege-  
cksicht auf die Richtigkeit bringt zu diesem Ende die  
e durch den zu wägenden ewichtstheilen, auf der an-  
Gegengewicht belastet ist, den zu wägenden Körper  
stücke, die unter Voraus-  
ht des Körpers genau an-  
gleich den Vorthail, daß ohen Gewichte belastet ist.  
guten Waage, zunächst je-  
nellwaage, ist der *horizon-*  
ollte man den Waagebalken o würde den Forderungen  
eschehn, wenn gleiche La-  
ungebracht einen Stillstand  
her Hebel das Prädicat der  
ich als drittes Erforderniß  
geringste Vermehrung des  
schalen eine Bewegung zu  
rde der Apparat nicht zum  
Waagebalken als bloßer He-  
s, daß die Angriffspuncte  
m Unterstützungspuncte in  
nn der eben erwähnte Zu-  
beliebiger Lage von selbst  
len Standes muß aber der  
geraden Linie liegen, wel-  
Lasten verbindet, so daß  
erpunct der letztern unter

lem. S. 58.

15. Vergl. Edinburgh Journ.

Fig. den Unterstützungspunct fällt. Wären also die beiden Angriffspunkte der Lasten P und Q und läge der Unterstützungspunct über der sie verbindenden geraden Linie, so fiel der gemeinschaftliche Schwerpunct beider Lasten in S. Läge dann der Unterstützungspunct in C, so könnte der Zustand der Ruhe nur dann statt finden, wenn S in verticaler Linie unter C sich befände; denn bei vorhandener Beweglichkeit ruht ein Körper nur dann, wenn sein Schwerpunct den tiefsten Stand eingenommen hat. Kommt der Waagebalken in die geneigte Lage P' Q', so wird der gemeinschaftliche Schwerpunct nach S' gehoben werden und muß daher herabsinken, bis er seine tiefste Lage in S wieder eingenommen hat, also bis die horizontale Lage des Hebels wieder hergestellt ist. Hieraus ergeben sich daher die bekannten Folgerungen: 1) Liegen die beiden Angriffspunkte der Lasten beim gleicharmigen Hebel mit dem gemeinschaftlichen Unterstützungspuncte in einer geraden Linie, so würde derselbe bei gleicher Belastung in jeder Lage zur Ruhe kommen. Mit einem solchen wären allerdings Wägungen möglich, allein höchst unbequem, weil beim geringsten Uebergewicht an einer Seite der Hebel eine verticale Lage annehmen müßte, ja diese würde eine bleibende seyn, sofern entweder der eine oder der andere Hebelarm herabsinken müßte, weil absolut verschwindend kleine Größen sich gar nicht darstellen lassen, vorausgesetzt daß der Hebel vollkommen unbiegsam und keine Reibung bei ihm vorhanden wäre. 2) Liegt der Unterstützungspunct unter der geraden Linie, welche die beiden Angriffspunkte des Hebels vereinigt, so ist zwar eine horizontale Lage des Waagebalkens bei gleicher Belastung beider Arme unter der Bedingung theoretisch möglich, daß der Schwerpunct mit dem Unterstützungspuncte in eine verticale Linie fällt, physisch aber würde dieses ebenso unmöglich seyn, als eine Kugel auf einer Nadelspitze zu balanciren, weil sich die erforderlichen Bedingungen in mathematischer Schärfe nicht erreichen lassen; denn bei dem geringsten Uebergewichte an einem Arme und beim geringsten Herausrücken des Schwerpunctes aus der genannten verticalen Linie würde der Schwerpunct herabsinken, der Waagebalken umschlagen und oscilliren, bis er zur Ruhe käme, sobald sich der gemeinschaftliche Schwerpunct in der verticalen Linie durch den Unterstützungspunct befindet. 3) Der horizontale Stand des Hebels ist also nur dann erreichbar,



Schwerpunkt sich unter dem Un-  
Dieses gilt allgemein und ohne  
Abstandes beider von einander,  
seitigen Erfordernissen eines guten

hematischen Hebel gültigen Sätze  
gebalken, angewandt, so übersieht  
zwei Schwerpunkte befinden, der  
cht des Waagebalkens, der andere,  
ten an den Enden der Hebelarme  
beiden Schwerpunkte der einzelnen Fig.  
einschaftliche Schwerpunkt beider<sup>2</sup>  
der Lasten an den Enden der He-  
d  $Q'$  und ihre gemeinschaftlichen  
kann die durch letztere gezogene  
oder unter der ersteren liegen oder  
rd dann ferner vorausgesetzt, daß  
gebalkens die Schwerpunkte  $s$  und  
Linie fallen, was bei vorzüglich  
sofern stattfinden muß, daß keine  
n vorhanden ist, so sind drei Fälle  
zusammenfällt oder  $S$  unterhalb  $s$   
n ersten Falle gilt alles das, was  
age des Waagebalkens gesagt worden  
ommt nicht jeder einzelne Schwer-  
der Unterschied beider in Betrach-  
gebalken nicht belastet, also  $S$  oder  
dasjenige, was in dieser Beziehung  
Hebel gesagt worden ist; wenn dagegen  
und  $S$  größer ist als  $s$ , so kann  $s$   
ncte liegen, und dennoch wird der  
ommen, wenn  $S$  unter dem Unter-  
eser Fall findet zuweilen statt, daß  
nach Wegnahme der Schalen entwe-  
der gar umschlägt, nach angehängten  
horizontal einstellt, sofern  $S$  entweder  
e unterhalb des Unterstützungspunctes  
unausbleibliche geringe Biegung des  
inabgerückt wird. Der gewöhnliche  
 $S$  und  $s$  zusammenfallen, was auch



bei der oben erwähnten Prüfung der Richtigkeit 'angenommen wurde, daß man nämlich versucht, ob sich der Waagebalken zuerst für sich allein und dann nach angehängten Schalen ins Gleichgewicht stellt; alle übrige Fälle des gegenseitigen Verhältnisses von  $s$  und  $S$  verstehen sich so leicht von selbst, daß es überflüssig seyn würde, sie einzeln zu erörtern.

Der Waagebalken ruht in der Regel auf einer verticalen Säule, und diese trägt dann in ihrer Verlängerung einen getheilten Bogen, vor welchem die *Zunge* oder der Zeiger (*Index, Lingula; aiguille, languette; tongue of a balance*) sich nach beiden Seiten bewegt, aber auf 0 der Theilung zeigt, wenn der Zustand des Gleichgewichts vorhanden oder der horizontale Stand des Waagebalkens hergestellt ist. Diese Zunge ist lothrecht auf der Mitte des Waagebalkens befestigt, so daß sie entweder in die Höhe steht oder herabhängt, oder die Zunge befindet sich in der verlängerten geometrischen Axe des Waagebalkens und ihre Spitze zeigt auf eine hinter ihr angebrachte getheilte Scale. Um beim Visiren die Parallaxe zu vermeiden, befindet sich bei den Pistor'schen Waagen hinter der Zungenspitze ein Spiegel und der horizontale Stand findet statt, wenn die Zunge ihr Bild im Spiegel deckt<sup>1</sup>. An manchen Waagen ist am Ende des einen Armes ein getheiltes Bogenstück angebracht, welches sich vor einem andern, dahinter befindlichen, Bogenstücke bewegt, und da die eine dieser Theilungen zugleich einen Nonius der andern abgibt, so können hierdurch die feinsten Abweichungen gemessen werden. Soll aber der Waagebalken seinen horizontalen Stand richtig anzeigen, so muß die ihn tragende Säule oder die an der Seite aufgerichtete, woran sich das getheilte Bogenstück befindet, vertical stehen, und damit dieses erreicht werde, muß das Fußbret der Waage einen horizontalen Stand haben. Um diesen herzustellen, bedient man sich einer kleinen Röhrenlibelle und corrigirt mittelst der im Fußbrette befindlichen Stellschrauben. Ist man vom horizontalen Stande des Waagebalkens sicher überzeugt, so kann dieser als Norm dienen, und das Fußbret oder das Gestell so lange mittelst der Stellschrauben gerichtet werden, bis die Zunge auf 0 der Theilung einspielt.

Das dritte Erforderniß einer guten Waage ist ihre *Em-*

---

<sup>1</sup> Dove a. a. O. S. 157.

heit genannt, die der *Trägheit* entgegensteht, wonach aber zugleich d, indem diese nur bis so weit heit reicht. Die Feinheit einer die Gröfse desjenigen Gewichts, Schalen gelegt den Zustand des das Niedersinken des einen Armes Betrachtungen werden indess zeitig um so viel träger werden liegen sie bestimmt ist, und man dem aliquoten Theile der ganzen ihr ihrer Beschädigung in jeder und die man das *Totalgewicht*, so , so viel darauf zu wägen, ihre dadurch also ein sicheres Mafs dieser Man mufs in der That bewundern, g die Kunstfertigkeit der neuern eilt ist<sup>2</sup>. So werden unter den neten Waagen, die ehemals vor- wurden, genannt: die von BUL- os<sup>4</sup>  $\frac{1}{96000}$ , von WHITEHURST<sup>5</sup>

als Totalgewicht der Waage, wonach iejenige Last, welche man auf der- engewichte in der andern zu wägen X. 446 wird hierdurch das Doppelte omit die Krämerwaage beschwert ist,

of Mechanics p. 134. Verschiedene, n jetzigen Forderungen jedoch nicht die von LÜDICKE in G. I. 123, von alischen Abhandlungen u. s. w. über- e von TRALLES angegebene, von MEN- riebene, verdient jedoch Berücksich- ere das, was TRALLES in G. XXIX. wwaage überhaupt sagt. Dafs schon indlichen Waage bedient habe, wird en Resultaten seiner Wägungen der 9.

p. 50.

$\frac{1}{100000}$ , von ALCHORNES<sup>1</sup>  $\frac{1}{35000}$  des Totalgewichts angeben. Die ersten von damals ganz vorzüglicher Feinheit lieferte der berühmte RAMSDEN<sup>2</sup>, namentlich eine für FORDYCE  $\frac{1}{300000}$  noch vorzüglicher aber eine für die königl. Societät  $\frac{1}{1000000}$  angehend, und zuletzt brachte er es bis  $\frac{1}{10000000}$  der Tragkraft Waagen von dieser letztern Feinheit liefern jetzt alle vorzügliche Künstler, die nämlich ein Kilogramm als größtes Totalgewicht zu tragen vermögen und dann bei einem Milligramm noch einen merkbaren Ausschlag geben, jedoch gehört eine solche allerdings schon zu den ausgezeichneten. Nach BAUMGARTNER<sup>3</sup> gab eine vorzügliche Waage von RAMSDEN mit 11 Pfund Belastung noch bei 0,006 Grain einen merkbaren Ausschlag, was eine Feinheit von  $\frac{1}{12000000}$  giebt. FORTIN's Waagen geben mit 4 Pfund Belastung noch durch  $\frac{1}{30}$  Gran einen Ausschlag, was  $\frac{1}{3360000}$  giebt. FLORENZ in Wien verfertigt Waagen, die mit 4,5 Pfund belastet noch durch  $\frac{1}{3}$  Richtpfennig einen Ausschlag geben, also von einer Feinheit =  $\frac{1}{3318592}$ . Von den beiden Waagen im physikalischen Cabinette zu Wien hat die eine nur 1 Pfund Tragkraft und Feinheit =  $\frac{1}{800000}$  die andere aber 3 Pfund Tragkraft und  $\frac{1}{1200000}$  Feinheit. Eine von TROUGHTON für SHUCKBURN verfertigte Waage gab mit 16384 Grains Belastung durch 0,01 Grain einen Ausschlag hatte also  $\frac{1}{1638400}$  Feinheit. Die von ROBINSON verfertigten Waagen haben bei 10,5 Zoll Länge des Waagebalkens 2000 Grains Tragkraft (Preis 14 Lstl.), bei 8 Zoll Länge 1000 Grains (Preis 11 Lstl.), bei 5,5 Zoll Länge 400 Grains (Preis 8 Lstl.) und geben mit 1000 Grains belastet bei 0,001 Grain einen Ausschlag, ihre Feinheit ist also =  $\frac{1}{1000000}$ . Dieses gleich ist die Feinheit der PISTOR'schen Waagen, indem sie mit einem Kilogramm belastet für ein Milligramm einen Ausschlag geben<sup>6</sup>. Die feine Waage in Prag, welche durch v. GERSTNER<sup>6</sup> geprüft wurde, hat nur 1 Pfund Tragkraft und giebt durch  $\frac{1}{30}$  Gran einen Ausschlag, welches eine Empfind-

1 Philos. Trans. T. LXXVII. p. 205.

2 Ebend. T. LXXV. Journ. de Phys. T. XXXIII. p. 144.

3 Die Naturlehre nach ihrem gegenwärtigen Zustande. 5. Aufl. Wien 1836. S. 82.

4 BAUMGARTNER Supplementband. S. 59.

5 DOVE über Maaß und Messen. S. 163.

6 Handbuch der Mechanik. Th. I. S. 182.



Ob übrigens diese Bestimmungen der Künstler selbst beruhen, dürfte wohl noch fraglich seyn. müßte man sich des oben angegebenen Punct des Stillstandes bei den Oscillationsbogen finden. Bestimmungen kann wohl keine der die von v. GENSTERN, welcher die größte Sorgfalt anstellte. welche liegenden Mittel zur Erlangung der Genauigkeit bei den Waagen sind zuerst eine Kraft wirkt stärker, was jedoch im vorliegenden Falle nicht ist, weil durch das Uebergewicht der einen Waage andere, gleich lange Arm bewegt wird, durch den größeren Radius des Bogenes eine größere Abweichung vom horizontalen Stande zu erfolgen, was auch durch eine längere Zeit sicher erreicht wird. Ein Ueberschlag des Waagebalkens; denn da durch die Lasten, womit der Waagebalken belastet ist, die Masse des letztern selbst und dieses um so leichter geschehen, je leichter der Waagebalken selbst hat, wodurch dann die Abweichung vergrößert wird. Der wirklichen Abweichung steht aber entgegen, daß der Schwerpunkt der Waage, mindestens nicht in einem mathematischen Schwerpunkte  $s$  und nicht in einem ihn beschwerenden Gewichte tiefer liegen, als bestimmt ist, weil die Abweichung der Waage ausnehmend wächst. Man muß den Waagebalken so leicht als möglich machen, ohne seiner Tragkraft Abbruch zu thun, und die Genauigkeit zu erreichen gesucht. Allgemein ist in Anwendung, daß man denselben so leicht und nach beiden Enden hin ausweichen läßt, daß man seine Höhe nicht mindert, nach den hierüber bestehenden Vorschriften der Körper<sup>1</sup>. Unter den anderen

S. 150.



weitig gewählten Mitteln, wonach die Construction der Waagebalken vielfach abgeändert ist, will ich bloß die wesentlichsten erwähnen. Eins der besten ist das von MAGELLAN<sup>1</sup>, welcher zwei hohle abgekürzte Kegel mit ihren größeren Grundflächen vereinigte, weil die Tragkraft hohler Röhren we-  
 8. stärker ist als die massiver Cylinder von gleicher Masse. RAMSDEN wählte für seine feinen Waagen diese nämliche Construction, MENDELSSOHN<sup>2</sup> aber änderte sie etwas ab, indem er in der Mitte zwischen beiden Kegeln einen hohlen Würfel  
 4. anbrachte, und da die Metaldicke bei diesen Kegeln nur sehr gering ist, so versah TROUGHTON<sup>3</sup> sie im Innern mit Ringen. Bei den neuen, von ROBINSON verfertigten, Waagen besteht der 10 Zoll lange Waagebalken aus einem rhomboidalen Rahmen aus Glockenmetall. Einen sehr zweckmäßigen Bau haben die aus der Fabrik von HAAS und HURTER in London gelieferten Waagebalken. Sie sind nur etwa 2 Lin. dick und be-  
 5. stehen aus einem Kreise, von welchem nach beiden Seiten Streben ausgehen, die durch zwei andere gebogene Streben gestützt sind und aus Glockenmetall verfertigt bei großer Leichtigkeit dennoch eine hinlängliche Steifheit besitzen. Die Biegungen erfordern große Genauigkeit, wenn sie auf beiden Seiten einander vollkommen gleich seyn sollen; minder schwierig ist es daher, die Stäbe des rhomboidalen Rahmens gerade zu  
 6. machen und durch Querstreben zu steifen, woraus dann eine andere, gleichfalls gebräuchliche, Form der Waagebalken hervorgeht, wie man sie in Wien zu verfertigen pflegt<sup>4</sup>, wonach dieselben nur eine Strebe ungefähr in der Mitte jedes Armes  
 7. haben, wie aus der Zeichnung leicht zu erkennen ist. KÖNIG'S durchbrochene Waagebalken unterscheiden sich von diesen bloß dadurch, daß sie in der Mitte, in ihrer Längsaxe, noch eine gerade schmale Stange haben. Mehrere ausgezeichnete Künstler verfertigen neuerdings die Waagebalken solid von Stahl, z. B. TROUGHTON, bei dessen späteren Waagen der Balken aus einer Stahlstange von ein Fuß Länge und ein Viertel Zoll Dicke besteht, dessen Höhe in der Mitte etwa

1 Journ. de Phys. T. II. p. 252. T. XVII. p. 43.

2 G. XXIX. 153.

3 Philos. Trans. 1798. p. 182.

4 BAUMGARTNER'S Naturlehre, Supplem. Bd. S. 58.

nur einen halben Zoll beträgt. dafs ein solcher Balken sich in beiden Armen völlig gleich dar-  
**LAHN**<sup>1</sup> und **FORTIN**<sup>2</sup> diese ge-  
**STUDER**<sup>3</sup> darauf aufmerksam,  
 magnetisch werden und nach  
 Neigung annehmen könnten.  
 Wenn Waagebalken bleibend  
 die eisernen einer Einwirkung  
 unterliegen, ist wohl nicht zu  
 Einfluß auf die feinsten Ge-  
 we, müßte erst durch die Er-  
 auf jeden Fall ist die ablenkende  
 ten sich mehrere Bedingungen  
 merkbar werden sollte. Weiches  
 nie bleibend magnetisch und  
 meridiane durch den tellurischen  
 rität an, die jedoch zur Erzeu-  
 schwach seyn möchte, außer-  
 solches Eisen nicht zu Waage-  
 n bleibendem Magnetismus die  
 weichen Stahle gleichfalls sehr  
 ste der Nordpol des magneti-  
 den oder lothrecht auf den  
 ht nach Süden, gerichtet seyn,  
 Wägungen einen Einfluß haben  
 uche so vieler Waagen keine  
 keiten bekannt geworden sind,  
 findend zu seyn. **RITCHIE**<sup>4</sup>  
 für einen sehr geringen Preis  
 ölzernen, nach den Enden et-  
 rtigen, diese in der Mitte durch  
 egelegten Glasröhren zu unter-  
 che Federmesserklängen an den  
 halen anzubringen, und um die  
 oparate entspringenden Unrich-

I. p. 9.

N. IX. p. 118.

B

tigkeiten zu corrigiren, DE BORNA's *Princip der doppelten Wägung* anzuwenden. Allein wenn gleich diese letztere Methode sehr sinnreich und in einzelnen Fällen mit Vortheil zuwenden ist, so ist sie doch im Allgemeinen zu zeitraubend und daß hölzerne Waagebalken den jetzigen Forderungen Genuzen nicht genügen, geht aus den bekannten Gesetzen und den Bedingungen guter Waagen satzsam hervor. Die sogenannten *Goldwaagen*, welche zum Wägen der Goldstücke dienen und die *Probirwaagen*, womit der Gehalt der Erze in kleinen Quantitäten bestimmt wird, sind bloß für sehr geringe Lasten eingerichtet und haben daher nur kurze und leichte Balken sowohl als auch Waagschalen.

Die dritte Bedingung zur Erreichung einer möglichen großen Empfindlichkeit ist die *Entfernung der Reibung*. Wenn die Axe des Waagebalkens ein Cylinder und wälzte sich in einer krummen Oeffnung, so müßte bei den Oscillationen des Waagebalkens der Punct  $O$  nach  $m$  und rückwärts durch  $O$  wieder nach  $n$  geschoben werden, was ohne Reibung nicht geschehn könnte. Die hieraus erwachsende Trägheit der Waagen zeigt sich dadurch, daß sich die Zunge bei den Oscillationen nicht jederzeit wieder genau auf das  $O$  der Theilung einstellt, sondern abwechselnd rechts oder links davon abweicht und dieses wird um so mehr statt finden, je größer die wägenden Lasten sind; denn die Größe der Reibung ist bekanntlich der Last direct proportional; dabei kommt noch die Lage des gemeinschaftlichen Schwerpunctes ( $S + s$ ) in Betrachtung. Läge derselbe in der geometrischen Axe des Cylinders, welcher die Axe des Waagebalkens bildet, so würde letzter bei vorhandenem Gleichgewichte in jeder Lage zur Ruhe kommen, läge er aber unter derselben, so müßte er bei jeder Bewegung gehoben werden und es käme zur Reibung noch die Ueberwindung dieser Last als ein Mittel zur Vermehrung der Trägheit hinzu, bei einer Lage oberhalb derselben müßte aber der Waagebalken, sofern die Reibung dieses nicht hindert, umschlagen. Hiervon wird später die Rede seyn; vorerst nehmen wir daher an, daß der gemeinschaftliche Schwerpunct in der geometrischen Axe des Cylinders falle, welchen die Axe des Waagebalkens bildet. Ist dann die Unterlage eine willkürliche concave Fläche  $ik$ , so muß die verticale Linie durch den Schwerpunct der Axe auf den tiefsten Punct  $O$  fallen, we-



Waagebalkens auf den Zustand  
 werden und also eine genaue  
 enn rückte die Axe nach c, so  
 ihren Schwerpunct nicht unter-  
 nct fiele in f, die beiden Län-  
 cht mehr  $ac = cb$ , sondern  
 eine gröfsere Last in a erforder-  
 l wieder herzustellen<sup>1</sup>. Ruhet  
 balkens auf einer geraden Flä-  
 ern weg, als sie sich in eine  
 der gemeinschaftliche Schwer-  
 Axe des Cylinders fallen darf,  
 ens bildet, weil sonst die He-  
 jeder Lage zur Ruhe kommen  
 en Axen auch in diesem Falle  
 statt. Angenommen es liege  
 ct der Linie ab so in 0, dafs <sup>Fig.</sup>  
 nehme dann die Lage de an, <sup>10.</sup>  
 in i, 'der Waagebalken würde  
 zur Ruhe kommen, zugleich  
 ses Uebergewicht erforderlich  
 talen Lage zu bringen, welches  
 i gegeben ist, da fi kleiner ist  
 ls in.

ie Unterlage eine gerade Ebene  
 kommen mufs; denn eine con-  
 halbmesser, als die Axe, würde  
 mmt gänzlich aufheben, allein  
 n, abgerechnet, dafs die Bedin-  
 gleichfalls wegfiel. Die Axe  
 wird am vortheilhaftesten ver-  
 die Gröfse im ist dem Halb-  
 portional. Da aber die Axe zu-  
 aft haben mufs, so kann diese  
 h die sogenannte *Messerschneide*  
 chärfe als ein Theil der Ober-  
 schwindend kleinem Halbmesser

zeit erforderlichen Uebergewichtes  
 iche. Th. I. S. 176.

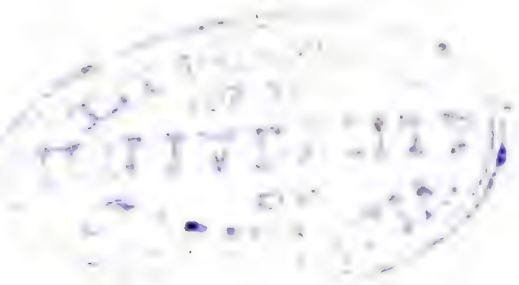
nach LAPLACE<sup>1</sup> zu betrachten ist. Die Reibung muß daher um mehr verschwinden, je feiner die Schneide ist; allein da wird zugleich ihre Haltbarkeit bedeutend vermindert, und macht aus diesem Grunde den Winkel, welchen die beiden neuen Flächen der Messerschneide mit einander bilden, den kleiner, je geringer die Tragkraft seyn soll. Bei sehr gro- Waagen beträgt dieser Winkel nicht viel weniger, als 90° bei mittleren gewöhnlich 60°, bei feinen wird er bis 30° wohl noch weniger verringert, und dabei besteht diese Axe gehärtetem Stahle. Zugleich versteht sich von selbst, daß die Schneide eine gerade Linie bilden müsse, was mit einer zweiten Bedingung zusammenfällt, wonach die geometrische dieser Axe der Waage mit der geometrischen Axe des Waagebalkens zwei rechte Winkel bilden müsse. Die Nothwendigkeit dieses Erfordernisses läßt sich leicht nachweisen. Wenn nämlich ab die Axe des Waagebalkens und cd die mit der rechtwinkeligen Schneide, so bliebe die Länge der beiden A bei jeder Drehung in der verticalen Ebene durch ab stets dieselbe; hätte aber diese Schneide die Lage ef, so würde bei genannter Drehung die wechselnde Unterstützung innerhalb der Ebene gefh fallen, und dadurch könnte nicht sowohl Ungleichheit beider Hebelarme entstehen, als vielmehr die Bewegung des Waagebalkens von der verticalen, durch seine im Zustande des Gleichgewichts gelegten Ebene abweichen müßte. Inzwischen werden geübte Künstler schon Sorge genommen, der Axe der Messerschneide eine solche perpendiculäre Richtung auf die Axe des Waagebalkens zu geben, daß der Abweichung kein merklicher Fehler erwachsen kann. Auf dem müssen die Axen der beiden Messerschneiden an den Enden des Waagebalkens zu der ihn tragenden mittleren, parallel seyn, eine Bedingung, die man gewöhnlich als erforderlich voraussetzt und die daher nicht besonders erwähnt zu werden pflegt. Neuerdings aber hat GAUSS<sup>2</sup> diesen Gegenstand ger- erörtert und zugleich eine vortreffliche Methode zur Prüfung und Berichtigung dieses Fehlers angegeben. Weil nämlich Tragstücke, an denen die Waagschalen hängen und welche auf den äußeren Messerschneiden ruhen, beim Anhalten

1 S. Art. *Pendel*, Bd. VII, S. 540.

2 Gött. gel. Anzeigen, 1837, S. 401.



n werden, so legen sie sich  
es Waagebalkens nicht stets  
Messerschneiden, als vorher, was  
derselben mit der mittleren  
Innenem aber ein verändertes  
le bewegen sich die äußeren  
des Waagebalkens auf einer  
auf einer Kegelfläche, und das  
daher beim Steigen des Hebelar-  
sinken, während für das con-  
halten statt findet. Zur Prü-  
ehlers wendet GAUSS einen  
vertical auf das Tragstück auf-  
Ebene zu der Schneide nahe  
le des völligen Parallelismus  
der mittleren die Ebene des  
balkens sich selbst parallel  
in schicklicher Entfernung  
des unverrückt bleiben, für  
n Messerschneide aber beim  
kens gleichfalls steigen und  
geschehn kann.  
man statt der Messerschneide  
lung zu bringen pflege, die  
a nämlichen Winkel haben  
Sehr gebräuchlich ist diese  
tat Moun<sup>1</sup> dieselbe als bei  
, ohne jedoch die Richtig-  
ung darzuthun. Es scheint  
eine vorzügliche Empfind-  
auffallend, daß die Künstler  
r gewiß höchst selten ge-  
annten, sehr empfindlichen,  
es ist daher möglich, daß  
dem Gebrauche sich uner-  
erinnere ich mich einmal  
gar Spitzen von Edelstein  
zu vermeiden, was jedoch





den erwünschten Erfolg nicht hatte. Möglich bleibt es immer, daß die feinen, wenn auch in einen Winkel zwischen 30 bis 60 Grad zugeschärften, Spitzen sich theils abnutzt theils etwas in die Unterlage, ungeachtet deren Härte, eindrückt oder einschleifen und dadurch den beabsichtigten Zweck verfehlen. Dieses ist um so wahrscheinlicher, da TRALLER<sup>1</sup> versichert, daß in einem kleinen Winkel zugeschärfte Messerschneiden, wenn sie auf Cylindern von Achat ruheten, sich in einigem Gebrauche unter dem Mikroskope ausgebröckelt zeigten, weswegen dieser genaue Physiker auch ebene Achatplatten zur Unterlage verlangt, damit die Messerschneiden in mehrere Punkten aufliegen.

Die Reibung muß nicht bloß durch die angegebene Einrichtung der Axe des Waagebalkens, sondern auch durch die Unterlage vermindert werden. Ehemals ruhte die Messerschneide geschärfte Tragaxe des Waagebalkens in Löchern oder Pfannen der sogenannten *Scheere* (*trutina*; *châssis* *cheeks*), die verhältnißmäßig sehr weit und zuweilen auch unten bei 0 mit eingelegten schmalen, ebenen und glasharten Stahlplatten versehen waren, die Scheere selbst aber wurde ihrem obern Ende mittelst eines Ringes an einem Haken aufgehangen und trug somit die ganze Waage sammt Last. In der neueren Zeit haben die Künstler vorgezogen, Messerschneide auf zwei Unterlagen ab ruhen zu lassen, auf zwei Säulen befestigt sind oder die obern Enden einer einzelnen Säule befestigten oder auch beweglichen Gabeln bilden, statt der Zunge aber am Ende des einen Armes eine Spitze anzubringen, die an einer seitwärts befestigten Scale den Zustand des Gleichgewichts und die Abweichungen von demselben (den Ausschlag) anzeigt. Die Unterlagen sind entweder concav oder bei ganz feinen Waagen eben, zuweilen halbkugelförmig oder gar zur Messerschneide zugeschärft, so daß die Berührung beider Schneiden, dieser und der der Axe, nur in einem Punkte statt findet, und bestehen entweder aus glashartem, fein polirtem Stahl, oder besser aus Achat; weil sich auch die härteste Messerschneide durch langen Gebrauch abnutzen würde, wenn sie fortwährend auf der fein polirten Unterlage mit ihrer ganzen Last ruhte, so hat man verschiedene Ver-

1 G. XXIX. 443.

zustande der Ruhe die Waage gleich ein anderer Zweck errathen und dann zu langem Warten und somit die Zeitdauer vergrößert; denn je empfindlicher die Waage ist, desto leichter lässt man das richtige Gewicht, Theilung einstellen. Bei einem Instrumente so eingerichtet, dass es in der Ruhe ein Gewicht annähernd die schärfste Bestimmung der Anwendung gebrachten Vorwärtiger gebräuchlicher Gabeln, welche derselbe herabsinkt und unterlagen der Messerschneide einschneidet von einem kleinen Messerschneide, in welche die Waage sich einlegt, ohne dass sie selbst eine Unterlage berührt. Die Einrichtung besteht darin, dass die Unterlage von Messing mit dem Gewicht annähernd hergerichtet in die Höhe gerückt wird, bis es zu gelangen, womit bei vorzüglich gut polirte und verbunden ist, die zuletzt unter der schärfsten Bestimmungen geschnitten, wodurch diese Hebel gezogen werden, ausführlich zu zeigen, da jeder Künstler die den zu wählen pflegt<sup>1</sup>, und diese dazu dienen können, den Balken aufzuheben, diesen spielen zu lassen. Für die- sem Fußbreite der Waagen, auf denen die Waagschalen mit die Oscillationen beginnend wahrnimmt, ob die zuerst

niedersinkende Waagschale noch ein merkliches Uebergewicht hat, was dann durch Wegnehmen angemessener Gewichte oder Zulegen derselben in die andere Waagschale compensirt werden kann.

Die nämlichen Gründe, welche die Reibung der Axe zu vermeiden gebieten, machen dieses auch bei der Aufhängung der Waagschalen nothwendig, und man wendet zur Erreichung dieses Zweckes ähnliche Mittel an. Gewöhnlich hängt der verhältnißmäfsig weite Ring, woran die Waagschale befestigt und welcher inwendig zugeschärft wird, über einer Messerschneide von 30 bis 60 Grad Zuschärfung, die am Ende des Waagebalkens auf dessen Längsaxe rechtwinklig, also mit der Tragaxe parallel laufend, angebracht ist. Bei einigen Waagen befindet sich an den Enden des Waagebalkens eine mit der Längsaxe des letzteren parallele, nach oben gekehrte Messerschneide, auf welcher nach SCHAFFRINSKI ein stählerner Halbcylinder so ruhet, dafs beide sich nur in einem Punkte berühren, CAVENDISH aber zieht eine Achatplatte dem Stahlcylinder vor. Dafs die eine dieser Messerschneiden durch eine Mikrometerschraube etwas verrückt werden könne, um die Länge der Hebelarme dadurch zu reguliren, ist bereits oben bemerkt worden.

Ein auf jeden Fall beachtenswerthes Mittel zur Verminderung der Reibung überhaupt und insbesondere bei zunehmenden Lasten hat HERAPATH<sup>1</sup> in Vorschlag gebracht. Sein Waagebalken, welcher nach der Zeichnung aus einem blofsen Stahl<sup>14</sup> besteht, hat die Schneide der ihn tragenden Axe nach oben gerichtet und hängt an einem Hufeisenmagnete von hinlänglicher Tragkraft, dessen Schenkelenden abgerundet sind, so von der Schneide nur in einer feinen Linie berührt zu werden zugleich aber wird gerathen, zwei Ringe so anzubringen, dafs der Waagebalken durch sie gehalten würde, wenn er durch eine grofse Belastung herabfiel. Zur Unterstützung der Waagschalen dienen feine aufstehende Stahlspitzen, und man gewahrt an den Enden zugleich die Mikrometerschrauben, welche die Länge und den Schwerpunkt des Waagebalkens zu corrigiren dienen. Da sich alles Uebrige leicht von selbst versteht, so bemerke ich nur, dafs die Reibung hierdurch nicht mehr aufgehoben wird, als durch die Mittel, die man für diesen Zweck bei de

<sup>1</sup> New Annals of Philos. T. II. p. 291.



bringen pflegt; denn es ist  
Messerschneide gegen die  
oder die magnetische Kraft  
des Hufeisens zieht, wobei  
als die erstere, weil sonst  
die Schenkel des Magnets  
, welcher den Achatplatten  
ist allerdings, daß die Rei-  
amt, allein dennoch ist die-  
en schwersten Lasten ist sie  
aage sie giebt, und gerade  
wobei sie nach diesem Vor-  
man die größte Feinheit.  
daß das einen sehr feinen  
rschneide die größeren Cy-  
berührt und beide sich auf  
die übrigen Nachtheile nicht  
die nicht stets unveränderli-

W. WEBER<sup>1</sup> bekannt ge-  
h BESSEL<sup>2</sup> angegebene, von  
abwicklung eines biegsamen  
det. Der Waagebalken be-  
nit vier feinen abgerundeten  
welche die den Balken und  
gewickelt sind. Für sehr  
er aus Nähnadeln und die  
genannter Knopfmacherseide,  
als die vorgeschlagenen Co-

der Feinheit einer Waage  
ncte und des Unterstützungs-  
gleich der sogenannte *Aus-*  
ist diese Untersuchung in  
aage bei weitem die wichtig-  
ein zweiarmer Hebel be-  
tzung, daß die Schwerpunkte

der Lasten und Hebelarme, also  $P$  und  $P'$ ,  $p$  und  $p'$  in einer geraden Linie liegen, welches auch für gut gearbeitete Waagebalken so weit als richtig vorausgesetzt wird, als die Kur dieses erreichen kann; man nimmt die Abweichung hiervon für verschwindend an. Liegt dann der gemeinschaftliche Schwerpunkt  $S$  dieser zwei Paare von Schwerpunkten mit dem Unterstützungspuncte gleichfalls in der nämlichen geraden Linie, würde bei Abwesenheit aller Reibung und bei vorhandener Gleichgewichte der Waagebalken in jeder Lage ruhen, durch die geringste Vermehrung der Last aber die verticale Richtung annehmen, und da ein verschwindend kleines Gewicht physisch nicht darstellbar ist, so würden Wägungen mit einer solchen Waage nicht bloß schwierig, sondern eigentlich unmöglich seyn. Läge der Unterstützungspunct unter jener geraden Linie, so würde der Waagebalken bei der geringsten Bewegung umschlagen und der gemeinschaftliche Schwerpunkt unter dem Unterstützungspuncte herabsinken, wie hier nur kurz wiederholt werden möge; der gemeinschaftliche Schwerpunkt muß also um ein Weniges unter dem Unterstützungspuncte liegen, um es fragt sich also, wie die Feinheit der Waage mit dieser Lage und den Größen dieser Schwerpunkte im Verhältniß steht.

Fig. Es sey zu diesem Ende  $PQ$  der mit den gleichen Gewichte  
 15.  $P$  und  $Q$  belastete und dadurch in den Zustand des Gleichgewichts gebrachte Waagebalken, dessen eigenes Gewicht  $= V$  heißen möge; es werde dann die Last  $P$  um die Größe vermehrt, und dadurch erhalte der Waagebalken die Lage  $P'Q$ . Ferner sey  $C$  der Unterstützungspunct,  $S$  der gemeinschaftliche Schwerpunkt der Lasten und des eigenen Gewichtes des Waagebalkens, welcher also durch das Zulegen von  $p$  nach  $S'$  gehoben wird und den Ausschlagwinkel  $SCS'$  giebt. Es heißt dann:

$PCH = a$ ;  $PH = f$ ;  $CH = g$ ;  $CS = h$  und  $SCS' = \varphi$ ,  
 so ist wegen Aehnlichkeit der Dreiecke:

$$P'F = P'C \sin. (a - \varphi) = P'C (\sin. a \cos. \varphi - \cos. a \sin. \varphi) \\
= f \cdot \cos. \varphi - g \cdot \sin. \varphi,$$

$$Q'G = Q'C \sin. (a + \varphi) = QC (\sin. a \cos. \varphi + \cos. a \sin. \varphi) \\
= f \cdot \cos. \varphi + g \cdot \sin. \varphi,$$

$$S'K = CS' \sin. \varphi = h \sin. \varphi.$$

Nach den Gesetzen des Gleichgewichts ist aber

$$(P + p) P'F = P \times QG + Q \times S'K,$$



e substituirt geben:

$$(\cos. \varphi + g \sin. \varphi) + Q h \sin. \varphi.$$

$$\frac{pf}{p) g + Qh}.$$

ist also dem Zulegegewichte  
rect proportional, steht aber  
Belastungen und des eigenen  
ollte man das Zulegegewicht  
Handel) gegen die gesammte  
erschwindend betrachten, so  
für einen gleichen Ausschlag-  
proportionales Zulegegewicht

Für  $g = 0$  ist

$$\frac{pf}{Qh},$$

, d. h. wenn die Aufhänge-  
stützungspuncte in eine gerade  
ls auch  $h = 0$ , oder wenn  
des Waagebalkens mit dem  
den Ebene liegen, so ist für  
gegewicht die Tangente des  
hört einem rechten Winkel  
ch vertical.

orderliche Feinheit zu geben,  
dafs der Waagebalken sich  
ich, denn eine geringe, wenn  
st bekanntlich deswegen un-  
ige Elasticität hat; allein die  
merklich seyn, weil sonst der  
r Lasten und auch der des  
terstützungspunct herabsinkt,  
aber die Schwerpuncte der  
ter dem Unterstützungspuncte  
ebalken sich in horizontaler  
richte einstelle, so, darf der  
d es ist also die Feinheit der  
andes, der Leichtigkeit des  
der Kleinheit der darauf ge-  
lerung der Reibung propor-



tional. Sofern es sich hier zunächst nur um die Lage des Schwerpunktes und des Unterstützungspunctes handelt, sucht man diese möglichst genau in die nämliche gerade Ebene oder Linie zu bringen. Um in dieser Beziehung feine Correctione möglich zu machen, pflegen manche Künstler in einer verticalen Ebene über oder unter dem Unterstützungspuncte ein Gewicht mit einer Mikrometerschraube anzubringen, welches der Unterstützungspuncte mehr genähert oder weiter davon entfernt werden kann, um dadurch die Lage des Schwerpunktes zu reguliren. Ebendieses geschieht auch dadurch, daß die Unterlage des Hakens, woran die Waagschale hängt, am einen Hebelarme mittelst Mikrometerschrauben etwas mehr gehoben oder tiefer herabgesenkt wird, und so wie am einen Hebelarm die Correction für die Länge der Hebelarme angebracht wird befindet sich am andern die Correction für die Lage des Schwerpunktes. Bei der Bestimmung des den Ausschlag bewirkenden Zulegegewichts ist auf die Reibung keine Rücksicht genommen, welche den Ausschlagwinkel kleiner machen muß. Da die Reibung den Lasten proportional ist, so läßt sich auch diese berechnen<sup>1</sup>. Behalten  $P$ ,  $Q$  und  $f$  die angegebene Bedeutung, heißt  $m$  der Reibungscoefficient,  $r$  der Abstand der auf der Unterlage ruhenden Messerschneide vom Mittelpunkt der Drehung und  $p'$  das Gewicht, welches die Reibung überwindet, so ist

$$m(2P + Q + p')r = fp',$$

und hieraus wird

$$p' = (2P + Q) \frac{rm}{f - rm}$$

gefunden. Man nimmt  $m = 0,1$  an, allein da bei den feinen Waagen die Reibung eine wälzende ist und die Flächen der Messerschneide nebst ihrer Unterlage fein polirt sind, so ist jener Werth sicher noch bedeutend zu groß.

Liegt der Schwerpunkt der belasteten oder unbelasteten Waage unter dem Unterstützungspuncte, so wird ersterer gehoben, wenn einer der Hebelarme herabsinkt, er wird aber wenn die herabdrückende Kraft nachläßt, wieder zur tiefsten Lage herabsinken und somit eine pendelartige Schwingung erhalten, die er zugleich den Hebelarmen mittheilt, die dann

<sup>1</sup> BAUMGARTNER Supplementb. S. 48.

Weil aber die kleine Oscil-  
gen Hebelarme in Bewegung  
ge einem sehr langen Pendel,  
o gröfser sind, je kleiner der  
Unterstützungspuncte im Ver-  
e ist. Empfindliche Waagen  
hierin liegt ein Hauptgrund  
tdauer bei feinen Wägungen;  
mer, wenn sie mit Gewich-  
n und Lasten<sup>1</sup>.  
aufwärts oder herabwärts ste-  
ebalkens angebrachten Zungen  
ewisse Theile getheilt. Wird  
gewichte stehende Waagebal-  
richt bis auf einen oder etliche  
so kann man hieraus den  
das Gewichtstheilchen finden,  
e zugehört, und da für kleine  
h gesetzt werden können, so  
ge Gewicht bestimmen, ohne  
te steht, auch selbst in dem  
heile kleineren Gewichten zu-  
ist. Um dieses genauer zu  
gt, dafs bei gleicher Belastung  
alkens sich in der horizonta- Fig.  
tellt sie sich dann bei aufge- 16.  
gten Lage P'P ein, so ist  
rd durch das Uebergewicht p  
le herabgedrückt. Legt man  
ekanntes Gewichtstheilchen p',  
ngesetzte Lage herab, so dafs  
P' (P + p') zur Ruhe kommt,  
ersten Falle  $P' + P = 2P + p$ ,  
 $P + p + p'$ . Nennen wir die  
substituiren wir diese in die  
e Formel, so ist

$$\frac{f}{g + Qh}$$

und 
$$\text{Tang. } \varphi' = \frac{(p' - p)f}{(2P + p + p')g + Qh}.$$

Wegen des unbedeutenden Unterschiedes können beide Nennungen einander gleich gesetzt werden, und man erhält das Resultat, wenn man die Tangenten den Winkeln proportional setzt, statt dieser die Scalentheile  $m$  und  $n$  einführt,

$$m:n = p:p' - p$$

oder das erste, und zweite Glied addirt

$$m + n : m = p' : p, \text{ also } p = \frac{p' m}{m + n},$$

also auch

$$P' = P + p = P + \frac{m}{m + n} p',$$

wodurch das den beobachteten Scalentheilen zugehörige Gewicht  $p$  bekannt wird, oder dieses letztere selbst, wenn man es nicht im Besitze eines solchen (z. B. wegen seiner Kleinheit) befindet.

Es dürfte schwer seyn, zu bestimmen, welche Form verschiedenen, von neuern Künstlern verfertigten, Waagen der Vorzug verdient, und welche daher geeignet wäre, hier zu beschreiben. Es wird daher hierzu die von RAMSDEN verfertigte gewählt werden, wie THOM. YOUNG<sup>1</sup> sie beschreibt, weil dieser Künstler zuerst diesen Apparaten die erforderliche Genauigkeit und Feinheit gab. Ihre Construction ist aus der Zeichnung genugsam ersichtlich und bedarf daher keiner ausführlichen Beschreibung.

### b) Schnellwaage.

Die sogenannte Schnellwaage, auch römische genannt (*Statera romana*; *Balance romaine*; *Steelyard*, *Stilyard*) beruht auf dem Principe des Hebels mit ungleich langen Armen. WALLIS<sup>2</sup> leitet mit POCOCK den Namen aus dem Orient her, wo diese Art Waage frühe bekannt war, und da das längere Hebelarme hängende Gewicht die Gestalt eines Granatapfels (arab. *Romman*; hebr. *Rimmon*) hatte, so soll sie hier nach noch jetzt dort *Rommana* heißen. Den Namen Schnell-

<sup>1</sup> Lectures on Nat. Philos. Lond. 1806. 2 T. 4. T. I. p. 126.

<sup>2</sup> Mechanica. in Opp.



n in der That durch das Ver-  
r wägen kann; auch gewährt  
heil, daß man nicht gezwun-  
anzulegen, als die zu wä-  
erdem der tragende Haken nur  
Waage, der daran hängenden  
thin weniger, als bei der Krä-  
es Gewicht und gleiche Bela-

raagen sind so eingerichtet, daß  
serer und kleinerer Lasten die-  
e zwei ungleiche Abtheilungen  
ir geringere Lasten am Haken c Fig.  
Verhältniß der Längen  $ac$  zu 18.  
g aber am Haken  $c'$  mit dem  
einer flachen Stange bestehende  
en zugeschärft und die Schärfe  
welche der gleichfalls zuge-  
wichte  $P$  eingehängt wird, bis  
orden ist und die auf der zuge-  
ahl das gefundene Gewicht an-  
nothwendige, aber im Ganzen  
des scharfen Hakens auf der  
Waagebalkens werden beide, ins-  
klich abgenutzt, und es ist daher  
Gestalt eines, wenn auch gegen  
Parallelepipedums zu geben und  
en, an welcher in beiden Lagen  
es Hakens in einem Oehre auf-  
nach Herstellung des Gleichge-  
te des Waagebalkens durch ei-  
Schiebers ablieset. Den Werth  
der beiden Hebelarme, aus dem  
es Laufgewichtes und der Waag-  
nden wäre zwar nicht schwer,  
genaue Messungen dieser Grö-  
er sowohl leichter als auch si-  
n, wobei es nur einiger genauer  
dazwischenliegenden mit genü-  
Zur Erreichung der erforderli-

chen Empfindlichkeit werden übrigens die Regeln in Anwendung gebracht, welche so eben für die Krämerwaage angegeben worden sind. Da sich indess die Gewichte in kleinere Theile zerfassen lassen, als die Längen der Hebelarme, so ist mit der Schnellwaage keine so grofse Feinheit zu erlangen, als mit der Krämerwaage.

ANZBERGER<sup>1</sup> hat vor bereits längerer Zeit die Schnellwaagen mit den Krämerwaagen auf eine so zweckmäfsige Weise vereinigt, dafs man glauben sollte, diese Constructionsart würde allgemeiner eingeführt seyn, als bisher der Fall war, worin man sieht, dafs<sup>2</sup> für den praktischen Gebrauch nur ganz einfache Werkzeuge verlangt werden, die sich ohne weitere Ueberlegung mechanisch behandeln lassen. Der Waagebalken ist so eingerichtet, dafs er mit zwei Schalen an den beiden Enden als gleicharmige Waage dienen kann. Hängt man eine viermal so schwere Schale an den Haken D, so wiegt man vierfache Gewicht der Gewichtstücke, und wenn die Schale aufgehangen ist, das sechzehnfache. Zugleich aber kann man sich eines Laufgewichtes bedienen, welches gegen 9 Pfund wiegt, dieses auf der eingetheilten Stange verschieben und damit, wenn die Last an D hängt, von 3 bis 35  $\mathcal{L}$ ., wenn aber an E hängt, von 12 bis 135  $\mathcal{L}$  abwägen.

Aufser der genannten Schnellwaage giebt es vorzüglich noch die sogenannte *dänische*<sup>2</sup> (zuweilen auch schwedische genannt). Sie unterscheidet sich dadurch, dafs sowohl die Waagschale als auch das Laufgewicht ihre Stelle am Hebelarm nicht verändern, indem letzterer dagegen selbst in einer Höhe verschoben wird, die zugleich die Axe enthält. Die Zeichnung<sup>Fig. 20.</sup> giebt ein ungefähres Bild ihrer Construction. Man kann derselben sowohl geringe als auch grofse Lasten wägen, wenn der stählerne vierkantige Waagebalken von etwa dreier gröfserer Höhe als Dicke in feine Theile getheilt worden ist, der einen Seite des Schlitzes in der Hülse, durch welche Zahlen abgelesen werden, sich ein Nonius befindet, endlich aber die Messerschneiden, Unterlagen und überhaupt alle Theile der Waage nach den für die Krämerwaage angegebenen Regeln.

1 G. XLVI. 294.

2 Die Engländer nennen sie Danish balance oder danish steelyard.



genau gearbeitet sind, so genügen solche Waagen auch zur Bestimmung sehr kleiner Gewichtunterschiede.

Sehr fein construiert waren die Schnellwaagen von PAUL<sup>1</sup> in Genf, und sollten ebenso feine Gewichtsbestimmungen anstellen, als mittelst der Krämerwaagen gefunden werden, was jedoch nur dann möglich ist, wenn man den Waagebalken sehr leicht und den längeren Arm verhältnissmässig sehr lang macht, wodurch der Apparat jedoch zum Wägen bedeutender Lasten unzulänglich wird. Sehr fein gearbeitet und mit verschiedenen Vorrichtungen versehen sind die *chinesischen Schnellwaagen*<sup>2</sup> aus Eisen, die bloß für geringe Lasten dienen; RAMSDEN<sup>3</sup> aber schätzte eine gleichfalls feine Schnellwaage zur Bestimmung des Gewichts der Körper ein, die HASSENFRATZ<sup>4</sup> dadurch verbessern suchte, daß er auf dem längeren Hebelarme zwei schiebbare Laufgewichte anbrachte, deren eins durch seine Stellung Gramme, das andere Centigramme anzeigt, woraus man noch sogleich ersieht, daß die Feinheit weit hinter derjenigen zurückbleibt, welche durch gleicharmige hydrostatische Waagen erreicht wird. Ungleich häufiger dagegen bedient man sich der Schnellwaagen zum Wägen grosser Lasten, jedoch gewöhnlich dieses ehemals häufiger als jetzt, wo man für diesen Zweck das Princip der zusammengesetzten Hebel anwendet und dadurch bedeutend an Raum erspart. Unter die älteren bekannt gewordenen Waagen ist vorzüglich die von LEUPOLD<sup>5</sup> im J. 1718 in Leipzig angelegte grosse *Heuwaage* zu zählen, welche zwei Aufhängepunkte hatte und mit drei Laufgewichten, die bei den schwersten Lasten alle aufgelegt wurden, von 3 bis 58 Centner zog, wobei sie auf ein halbes Centner einen Ausschlag gab. Der Waagebalken hatte 6 Leipz. Ellen Länge, das Laufgewicht wog 1,25 Centner, und über demselben war ein Senkel angebracht, um den horizontalen Stand des Waagebalkens anzugeben.

Bei den einfachen Schnellwaagen muß der eine Hebelarm

<sup>1</sup> S. GREGORY'S Mechanics. T. II. p. 405. Vergl. Philos. Mag.

<sup>2</sup> GAZW'S Museum. p. 369. Hutton Dict. T. II. p. 456.

<sup>3</sup> Account of Experiments to determine the spec. gravities of Bodies. Lond. 1792. Journ. de Phys. 1792. Juin.

<sup>4</sup> Ann. de Chim. An. 6. N. 76. G. I. 158.

<sup>5</sup> Theatrum stat. univ. Part. I. Cap. 6.



sehr lang seyn, wenn große Lasten damit gewogen werden sollen; denn da die Axen nothwendig massiv seyn müssen, um die erforderliche Stärke zu haben, so lassen sie sich nicht einander so nahe bringen, um dem kürzeren Hebelarme das erforderliche Verhältniß gegen den längeren zu geben. Eine wesentliche Verbesserung dieser Apparate beruht daher auf dem Principe, mehrere Hebel mit einander zu verbinden, um dadurch an Raum zu sparen, und hiernach hat man insbesondere in der neuern Zeit die Waagen für große Lasten ausnehmend bequem eingerichtet. Eine alte Einrichtung dieser Art sieht

Fig. 21. man bei der *schwedischen Schiffswaage*. Sie befindet sich in einem eignen Gestelle, und hängt an zwei Seilen, die über Rollen gehen und mittelst einer gezahnten Stange und eines Getriebes angezogen werden, um den Tragbalken, woran die Waage hängt, und diese zugleich mit in die Höhe zu winden, wenn die Last bereits auf die Schale gelegt worden ist. Letzt hängt zwischen den beiden Unterstützungspuncten des größeren Waagebalkens, dessen längerer Arm  $c$  durch den kürzeren des zweiten  $d$  gehoben wird, an dessen längerem Arm die Waagschale mit dem Gewichte  $P$  hängt. Beide Waagebalken müssen im Zustande des Gleichgewichts sich in horizontaler Lage befinden, welches beim stärkern untern Ausbaue der Construction von selbst folgt, wenn es beim obern der Fall ist, und bei dem letztern wird es durch die Zunge  $u$  angezeigt, die in diesem Falle mit der lothrecht herabhängenden Stange  $v$  parallel laufen muß. Man sieht bald, daß das angelegte Gewicht  $P$  sich zu der gewogenen Last verhalten muß wie verkehrt die Producte der Längen der Hebelarme,  $a$   $P:W = ll':LL'$ . Meistens wird die Einrichtung so getroffen, daß  $l=l'=1$  und  $L=L'=10$  ist, wodurch  $P = \frac{1}{10} W$  wird. Weil aber hierbei das eigene Gewicht der Waagebalken nicht berücksichtigt worden ist, so werden diese durch die Gewichte der beiden Waagschalen und, wenn dieses nicht zureicht, durch Gegengewichte so balancirt, daß die unbelastete Waage sich im Gleichgewichte einstellt.

Auf der Verbindung mehrerer Hebel beruht auch die Construction der *Straßen-* oder *Mauthwaagen*, die auch *Wägbrücken* genannt werden und in England dazu dienen, das Weggeld nach dem Verhältniß der Breite der Radfelgen (Radschienen) zur Belastung zu erheben, in Frankreich aber bloß

nifs zu controliren. Eine ausführliche würde hier zu viel Raum erfordern und den Künstler interessiren, weswegen Untersuchung ihrer Construction von und nur im Allgemeinen bemerke, daß (siehe) sich vor den Mauthhäusern zu lisch breit und lang für die zu wägen- uemlichkeit wegen im gleichen Niveau t auf den kürzeren Armen von Hebeln, der durch die kürzern anderer Hebel zt eine im Zimmer des Mauthbeamten das reducirte Gewicht der gewogenen absolute Gewicht der gewogenen Last hervorgeht.

verbesserung haben in der neuern Zeit er Lasten bestimmten Waagen durch z und seine Nachfolger ROLLE und g erhalten<sup>2</sup>. Man übersieht die Con- nnreich als einfach gebauten Apparate, Namen *tragbare Brückenwaagen* oder *bascule*) sehr allgemein bekannt sind, e dabei angewandten zusammengesetz- Linien darstellt<sup>3</sup>. Es sey zu diesem der die Waagschale, worauf die Last Fig. s eigene Gewicht dieser Brücke mit<sup>22</sup>. eilen heiße Q, habe seinen Schwer- t dem Ende n auf dem Puncte c des mit dem Waagebalken fk durch die st, das andere Ende b aber hänge an eben diesem Hebelarme, dessen sich befindet, so wie der des untern iernach aufgelegte, auf b n ruhende n einen Druck  $= W \frac{ba}{bn}$  und gegen b

nik. Th. f. S. 205 bis 210.

sches Journ. Th. XIV. S. 1. Auf diese zu London im Jahre 1825 ein Patent erf arts and sciences T. XIV. N. 87. Wie- 839.

ch der Mechanik. Th. I. S. 211.

einen Druck  $= W \frac{an}{bn}$ , zusammen also  $= W \frac{ba}{bn} + W \frac{an}{bn} = W$  an das in seinem Schwerpunkte  $m$  angenommene eigene Gewicht der Brücke  $= Q$  drückt aber auf den Punct  $n$  mit einer Last  $= Q \frac{bm}{bn}$ , gegen den Punct  $b$  mit einer Last  $= Q \frac{mn}{bn}$ , zusammen  $= Q \frac{bm}{bn} + Q \frac{mn}{bn} = Q$ . Die auf den Punct  $b$  wirkende Last ist daher  $= W \frac{an}{bn} + Q \frac{mn}{bn} \dots I.$

Die auf den Punct  $n$  wirkende Last ist  $= W \frac{ba}{bn} + Q \frac{bm}{bn}$ . Letztere muß also, auf den Punct  $c$  wirkend, den Hebel  $hi$  in einer Kraft niederdrücken, welche die Stange  $hk$  mit einer Last

$$= \left( W \frac{ba}{bn} + Q \frac{bm}{bn} \right) \frac{ci}{hi} \dots II.$$

niederzieht. Auf den Hebel  $fok$  wirken also in den Puncten  $u$  und  $k$  diese beiden angegebenen Gewichte, im Puncte  $f$  aber nach entgegengesetzter Richtung das Gewicht der Waagschale mit Ketten  $= P$  und das auf ihr liegende Gewicht  $= p$ , um damit beide Kräfte einander das Gleichgewicht halten, müßten seyn

$$(P+p)fo = \left( W \frac{an}{bn} + Q \frac{mn}{bn} \right) oe + \left( W \frac{ba}{bn} + Q \frac{bm}{bn} \right) \frac{ci}{hi} \cdot oe.$$

Da die Verhältnisse der Längen der Hebelarme willkürlich sind, so werden sie am einfachsten einander gleich gesetzt, also  $oe = \frac{ci}{hi} \cdot ok$ , und es lassen sich dann beide Glieder der

letzten Theils der Gleichung addiren. Dieses giebt

$$(P+p)fo = \left( W \frac{an}{bn} + Q \frac{mn}{bn} + W \frac{ba}{bn} + Q \frac{bm}{bn} \right) oe;$$

$$(P+p)fo = \left( W \frac{(an+ba)}{bn} + Q \frac{(mn+bm)}{bn} \right) oe;$$

$$(P+p)fo = \left( W \frac{bn}{bn} + Q \frac{bn}{bn} \right) oe;$$

$$(P+p)fo = (W + Q) oe \dots III.$$

Da in dieser Gleichung die Gröfsen  $ba$  und  $bm$  nicht mehr vorkommen, so folgt hieraus, daß es gleichgültig sey, auf wel-



am Puncte der Wägebücke die Last liege; indess findet es nur dann statt, wenn  $oe = \frac{ci}{hi} \cdot ok$  ist, oder wenn  $ok = ci:hi$ . Hieraus folgt die Regel, daß  $ok$  so oft in  $oe$  enthalten seyn muß, als  $hi$  in  $ci$ . Es muß dann das Gewicht der Waagschale ( $P$ ) mit dem Gewichte der Wägebücke vollkommen ausgeglichen seyn, und ist dann  $p = 0$ , so muß auch  $Q = 0$  seyn, und man erhält aus der Gleichung (III)

$$P \cdot fo = Q \cdot oe \dots IV.$$

Die letzte Gleichung von der vorletzten abgezogen, so

$$p \cdot fo = W \cdot oe,$$

$$p:W = oe:fo.$$

Sich also der kürzere Hebelarm  $oe$  zum längeren  $fo$ , verhält, welches auf die kleinere Waagschale gelegt wird, welches die auf der Wägebücke gewogenen Last; die Bedingung statt finden muß, daß die unbedeutenden in ihren verschiedenen Theilen sich im Gleichgewichte befinden. Bei den meisten Wägebücken, ja man darf wohl sagen allen, da sie jetzt in der Regel nach empirisch verfertigt werden, findet das Verhältniß von  $fo$  zu  $oe$  welches zugleich bequem und für das Bedürfnis hinreichend ist. Wollte man für größere Lasten das Verhältniß 1 zu 100 wählen, so würde der Hebelarm zu groß ausfallen, doch ließe sich auch diesem leicht abhelfen, indem man den Punct  $f$  des längeren Hebelarmes auf den zweiten Hebel wirken ließe, welcher zu dem ersten das Verhältniß von 1 zu 10 haben würde. Diese Verbindung beider das von 1 zu 100. Einen wesentlichen Vortheil der Bequemlichkeit dieser Waagen durch die Einrichtung, daß das Hebelwerk unter den Wägebücken liegt, wodurch es nur wenig Raum einnehmen, außerdem sie in eine Vertiefung des Fußbodens eingelassen kann daher die zu wägenden Lasten aufheben. Uebrigens versteht sich von selbst, daß die Messerschneiden ebenso auf harten Unterlagen zu reiben möglichst zu vermindern, als dies bei gewöhnlichen und Schnellwaagen der Fall ist.

## c) Zeigerwaagen.

Eine Classe von Waagen, die sich durch ihre große Leichtigkeit sehr auszeichnen und bis zu einem sehr hohen Grade von Feinheit bringen lassen, sind die Zeigerwaagen (Balance à cadran; *Bent lever balance*). Für den physikalischen Gebrauch eignen sie sich nach BAUMGARTNER<sup>1</sup> insbesondere für diejenigen Fälle, wenn man das mit der Zeit sich ändernde Gewicht der Körper kennen will, welches sie selbst unter der Bedingung angeben, daß sie unzugänglich sind wie z. B. unter der Campana einer Luftpumpe u. s. w. Das Princip, worauf ihre Construction beruht, ist ganz einfach folgendes. A C B ist ein Winkelhebel, dessen horizontale Axe, C unterstützt und mit einer Messerschneide auf einer harten Unterlage ruhend, ohne merkliche Reibung drehbar ist. Als physischer Hebel betrachtet habe er seinen Schwerpunkt in seine Spitze beschreibe einen Kreisbogen E D, und der eine Arm sey so eingerichtet, daß auf das Ende B desselben eine vertical herabziehende Last wirkt. So lange diese Last nicht vorhanden ist, wird der Schwerpunkt G in die Verticale herabsinken und in F zur Ruhe kommen, wirkt aber auf eine vertical herabziehende Kraft (ein in die an B hängende Waagschale gelegtes Gewicht), so bildet der andere Hebelarm mit der Verticalen einen Winkel A C E, dessen Größe den Theilen des getheilten Bogens E D bestimmt wird. seyen

$$A C B = \alpha, A C E = \varphi, B C E = \varphi', \text{ mithin } \alpha = \varphi + \varphi'.$$

Heißen ferner, nachdem die Horizontalen F B und G H gezogen sind, C G = A, C B = B, die an B hängende Last = das Gewicht des Waagebalkens = Q, so hat man für den Zustand des Gleichgewichts

$$\begin{aligned} Q \cdot G H &= P \cdot B F \\ \text{oder } Q \cdot B \sin. \varphi &= P \cdot A \sin. \varphi' \\ \text{oder } Q \cdot B \sin. \varphi &= P \cdot A (\sin. \alpha \cos. \varphi - \cos. \alpha \sin. \varphi), \end{aligned}$$

also

$$\text{Tang. } \varphi = \frac{P \cdot A \cdot \sin. \alpha}{Q \cdot B + P \cdot A \cos. \alpha}.$$

Aus dieser Formel folgt, daß für  $P=0$  die Spitze A des Z

<sup>1</sup> Supplementband, S. 55.



gen in die verticale Linie nach E herabsinken würde; allein auch bei der unbelasteten Waage der andere Hebelarm selbst ein gewisses Gewicht hat, ausserdem aber die Waagschale an demselben hängen muss, so kann  $P$  nie  $= 0$  werden und der Hebelarm mit der auf die Abtheilungen des Gradbogens zeigenden Spitze muss daher etwas gebogen seyn, wenn die Theilung un-  
in E mit 0 anfangen soll. Ferner wachsen die Tangenten der Grösse von  $P$  direct proportional, und die Abtheilungen des Gradbogens können also einander nicht gleich seyn; man muss daher einige derselben nach der Formel oder graphisch auftragen und die zwischenliegenden interpoliren, aus welcher jedoch folgt, dass solche Waagen nicht wohl so genau seyn können, als die Krämerwaagen. Nach BAUMGARTNER und WEINER in Wien eine solche Waage verfertigt, deren Construction aus der Zeichnung genügend erkannt wird, mit Fig. 24.  
in getheilten Bogen von 12 Zoll Halbmesser, die das Gewicht der Körper von 22 Grammen bis 1 Milligramm angiebt.

Die Zeigerwaagen haben vor den bisher genannten Arten von Waagen den Vorzug, dass sie das Gewicht der Körper unmittelbar angeben, und da sie zugleich sehr empfindlich seyn können, so bedient man sich derselben zum Wägen der Garnen, um deren gleich feine zum Weben der nämlichen Stü-  
zeug zu wählen. V. GERSTNER<sup>1</sup> beschreibt die gewöhnlichen Arten derselben, von denen ich die folgenden zwei, eine mit verticaler und eine andere mit horizontaler Scale, hier nenne<sup>2</sup>. Die gebräuchlichsten sind die mit verticaler Scale beruhend auf folgenden Gesetzen. Es sey der gebrochene Fig. 25.  
Arm  $acb$  in  $c$  unterstützt und in  $a$  mit einem Gewichte  $P$  be-  
lastet. Da die physischen Hebelarme ein eigenes Gewicht haben, welches  $Q$  heißen möge, so nehmen wir an, dass die belastete Waage in der Lage  $acb$  zur Ruhe komme. Dabei

Handbuch der Mechanik. Th. I. S. 194. Vergl. ARZBERGER in  
VI. 392, wo eine vollständige Theorie der Zeigerwaage gegeben  
worden ist.

Eine solche Zeigerwaage ist auch diejenige, welche SCHLUM-  
peter unter dem Namen einer Schnellwaage oder römischen Waage  
erfunden hat. S. Dingler's polytechnisches Journal Th. XXXVI. S.  
Billet, de la Soc. industr. de Mülhausen. N. II. Die minder  
gebräuchliche Art der Eintheilung des Quadranten kommt auf das  
was oben nach BAUMGARTNER angegeben worden ist.



muß der gemeinschaftliche Schwerpunkt der Gewichte  $P + Q$  irgend einem Punkte der von  $c$  herabgehenden Verticale liegen; wir nehmen an in  $m$ . Wird dann in  $i$  irgend ein Gewicht  $= W$  aufgehangen, so zieht dieses den Waagebalken von  $i$  nach  $d$  herab, die Waage kommt in der Lage  $l o d$  zum Stillstande und der Waagebalken bildet in seiner zweiten Lage  $n$  mit der ersten einen Winkel  $b o d = \varphi$ , welcher dem Winkel  $l o c$  gleich ist, während der gemeinschaftliche Schwerpunkt der Gewichte  $P + Q$  von  $m$  nach  $n$  gehoben wird und mit der früheren Lage einen Winkel  $n c m = \varphi$  bildet. Da die statischen Momente einander gleich sind, so ist

$$(P + Q) n o = W . c h \dots I.$$

Wegen der Gleichheit der Winkel sind auch die Dreiecke  $k o c$  und  $n c o$ , so wie auch  $k f e$  und  $c g h$  einander ähnlich. Man hat also

$$n o : n c = k e : k o$$

$$c g : c h = k f : k e$$

$$n o . c g : n c . c h = k f : k e, \text{ woraus } n o = \frac{k f . n c . c h}{k e . c g} \dots$$

Der letztere Werth in (I) substituirt giebt

$$(P + Q) \frac{k f . n c . c h}{k e . c g} = W . c h.$$

Hieraus ergibt sich der von der Zeigerspitze auf der verticalen Scale  $k r$  beschriebene Theil oder der Ausschlag

$$k f = \frac{W . k e . c g}{(P + Q) n c} \dots III.$$

Für ein anderes an  $i$  gehangenes Gewicht  $= W'$  würde sich  $k f$  in  $k f'$  verwandeln, und die von der Zeigerspitze an der verticalen Scale bezeichneten Abtheilungen sind also den Gewichten direct proportional; auch ergibt sich aus der Formel, daß  $k f$  um so größer wird, daß also der Zeiger auf desto größerem Raume weiter rückt, also die Waage so viel empfindlicher wird, je länger der andere Hebelarm  $ck$  und je weiter  $c$  vom Aufhängepunkt der Last  $g$  vom Drehpunkte  $c$  entfernt ist.

Die Construction der Waage kann auch so eingerichtet werden, daß das balancirende Gegengewicht  $Q$  sich in  $n$  befindet und der Zeiger in  $r$  auf  $O$  zeigt, wenn das Ende  $g$  des andern Hebelarmes in  $g$  unbelastet ist, dann aber nach  $n'$  und der Zeiger nach  $k$  gehoben wird, wenn eine Last den Hebelarm  $l$

g' herabzieht. Will man der Bequemlichkeit wegen die Scale auf einen Kreisbogen auftragen, so darf man um so mehr, weil bei diesen Waagen nur geringe Unterschiede der Gewichte verlangt werden, mithin nur kleine Bogen erforderlich sind, nur die Linie st in gleiche Theile theilen und von den Theilungspuncten aus Linien nach c ziehen, deren Durchschnittspuncte mit dem Bogen auf diesem die Theile angeben.

Die zweite Classe dieser Waagen ist mit horizontaler Scale und ihre Berechnung der eben beschriebenen ganz ähnlich. Es befinde sich also für die unbelastete Waage das Gewicht Q in h, Fig. 27. der eine Arm in a, der andere in b; nach der Belastung mit W komme h nach i, a nach d und b nach e, so ist für das Gleichgewicht

$$W \cdot cg = Q \cdot ck,$$

also wegen der Aehnlichkeit der Dreiecke dgc und fbe, so wie auch cki und ceb

$$cg:cd=be:bf$$

$$ci:ck=bc:be$$

$$cg.ci:cd.ck=bc:bf, \text{ also } cg = \frac{cd.ck.bc}{ci.bf},$$

welches substituirt giebt

$$W \cdot \frac{cd.ck.bc}{ci.bf} = Q \cdot ck$$

od hieraus

$$bf = \frac{W \cdot cd.bc}{Q \cdot ci}.$$

Die Theile bf der Scale sind also den Gewichten direct proportional, und es gilt von dieser Waage dasselbe, was so eben über die mit verticaler Scale gesagt worden ist, wie nicht minder die allgemeine Regel, daß auch bei dieser Art von Waagen die Reibung so viel als möglich vermindert seyn muß. Eine gewöhnliche Art der Construction dieser Waagen ist aus der Zeichnung ersichtlich, die keiner weiteren Erläuterung bedarf. Fig. 28.

#### d) Federwaagen.

Eine jede Feder widersteht einer sie aus ihrer Lage bringenden, also sie auf- oder abwickelnden, sie beugenden, sie sammendrückenden oder ausdehnenden Last mit einer stets

wachsenden Kraft, und wenn man diese in Gewichtstheil ausdrückt, so erhält man die verschiedenen Arten von Federwaagen, die zwar sehr bequem sind, große Genauigkeit aber nicht gewähren können, weil überall die wachsende Elasticität der Federn der auf sie wirkenden Last nach keinem bestimmten Gesetze proportional zunimmt und an sich einer Modification durch den Einfluss der Temperatur unterliegt. Federwaagen pflegen daher nur da gebraucht zu werden, wo es eine große Genauigkeit nicht ankommt, z. B. beim Abwägen der Pferderationen an Heu, Hafer u. s. w., wobei sie wegen ihrer Kleinheit als sehr bequeme Apparate dienen. Eine theoretische Bestimmung der von ihnen anzugebenden Gewichte ist unmöglich, sie müssen also empirisch getheilt werden, und genügt daher, die gangbarsten derselben nur im Allgemeinen :  
 Fig. 29. beschreiben. Eine sehr gemeine Art besteht aus einem hohlen etwa 4 bis 6 Zoll langen und ungefähr 1 Zoll im Durchmesser haltenden Cylinder, oben mit einem Ringe, um sie an einem Finger zu halten, unten mit einem Haken, woran die zu wägende Last gehangen wird. Im Cylinder ist eine schraubenförmig gewundene Feder angebracht, welche durch die Last zusammengedrückt wird. Durch diese Feder ist eine vierkantige Stange gesteckt, welche sich bei der Zusammendrückung derselben entweder oben oder unten durch den Deckel des Cylinders ziehen läßt, je nachdem die Feder sich gegen den oberen oder untern Boden des Cylinders steift, und auf der flachen Seite dieser Stange sind dann diejenigen Gewichte, meistens nur bis zu Viertelpfunden, bezeichnet, die der erzeugten Zusammendrückung der Feder zugehören, so daß man das Gewicht der gehobenen Last unmittelbar abliest.

Nach einer zweiten, gleichfalls sehr gewöhnlichen, Construction bestehen die zu gleichen Zwecken dienenden Federwaagen aus einem stählernen Bügel, welcher oben mit einer Oehre versehen ist, durch welchen der zum Halten dienende Ring geht, unten aber mit einem zweiten d, in welchem der zum Anhängen der Lasten bestimmte Haken h hängt. Das eine Ende des stählernen Bügels hält in einer Scharniere das Ende eines Zeigers, welcher durch eine Oeffnung b in dem andern Ende des Bügels gesteckt ist, und dessen Spitze c bei Auseinanderziehen des Bügels auf einem getheilten Bogen diejenigen Gewichte anzeigt, welche an den Haken h gehangen sind.



stärkere Ausdehnung des Bügels bewirken. Diese Scale befindet sich auf einer messingnen Platte von geeigneter Form, welche in e am Bügel befestigt ist. Man hat auch zum Garn-<sup>Fig.</sup> wiegen dienende Federwaagen, die aus einer am oberen Ende<sup>31.</sup> etliche Male umgewundenen und in einen hölzernen Cylinder eingelassenen Feder bestehen, wobei ein in den Cylinder gesteckter Draht ss' dazu dient, die zu wägenden Strähne vermittelst eines Hakens daran zu hängen. Zu den Federwaagen rechnet man auch die *Dynamometer* zu rechnen, von denen bereits geredet worden ist<sup>1</sup>; es verdient aber hier noch bemerkt zu werden, daß unter Andern namentlich EGGEN<sup>2</sup> dieses Werkzeug, dessen er sich bei seinen lehrreichen Untersuchungen über die Kraft der Mühlräder bediente, *Federwaage* nennt, dagegen einen andern Apparat durch *Dynamometer* bezeichnet, welcher bei seinen Messungen gleichfalls gebraucht wurde. Letzterer besteht aus einem starken eisernen flachen Ringe, welcher um die Mühlenwellen gelegt, und um für diese von verschiedener Dicke zu passen, mittelst Schrauben, deren untere Spitzen sich hinreichend tief in die hölzerne Welle eindrücken, unbeweglich befestigt wird. Um diesen Ring, welcher außen flach und mit stehenden Rändern versehen ist, um das Abgleiten zu verhindern, wird ein anderer Ring als Band gelegt und mittelst Schrauben fest angezogen, damit beide sich auf einander so stark anpressen, als der jedesmalige Versuch erfordert. Während also der innere Ring sich mit der Mühlenwelle umdrehet, wobei der äußere Ring so stark angezogen wird, daß jener nach gelösetem Getriebe die nämliche Umdrehungsgeschwindigkeit erhält, als wenn das zugehörige Werk im Gange ist, so verleiht die Mühlenwelle ihre ganze Kraft auf die Ueberwindung der Reibung beider Ringe auf einander, die zur Verhütung der Erhitzung stets mit Wasser benetzt werden. Am äußeren Ringe befindet sich ein starkes Oehr; durch dieses steckt man einen Balken, um den Ring festzuhalten, und an das andere Ende dieses Balkens oder dieser Stange bringt man die Federwaage (das *Dynamometer*) an, welche die von der Stange gegebenen Gewichte und also, mit Rücksicht auf die ungleiche

<sup>1</sup> S. Art. *Dynamometer*. Bd. II. S. 715.

<sup>2</sup> Untersuchungen über den Effect der Wasserwerke u. s. w. 1831. 4.

Länge der Hebelarme, die Kraft der Mühlenwelle in Pfund angiebt. ECKY tadelt die in diesem Werke angegebene Construction der Dynamometer (Federwaagen) deswegen, weil der stählerne Bügel durchbrochen ist, um die Handhaben und das Zeigerwerk anzubringen, und er läßt diese daher durch übergreifende Klammern befestigen, inzwischen ist die Schwächung des Bügels durch die Löcher nicht merklich, weil die eingebrachten Zapfen sie vollständig ausfüllen, auch habe ich in gut ausgeführten Dynamometern nie eine Abweichung vom richtigen Gange bemerkt, selbst wenn sie mit Lasten bis 1000 Kilogrammen beschwert wurden. V. GERSTNER<sup>1</sup> hat eine eigenthümliche, gleichfalls sehr zweckmäßige, Construction der Dynamometer (*Kraftmesser*) angegeben; mir scheint aber die von mir in Vorschlag gebrachte, neuerdings noch etwas verbesserte, deswegen den Vorzug zu verdienen, weil der Zeiger, sowohl wenn er nach einer Seite hin sich bewegend kleinere Gewichte angiebt, als auch nach der anderen größeren jederzeit einen ganzen Kreis durchläuft, wodurch die Messung leichter und genauer wird.

Zu den Federwaagen kann auch diejenige gezählt werden, welche RITCHIE<sup>2</sup> auf das Princip gegründet hat, daß lang und dünne Glasfäden eine den drehenden Kräften ins Unbestimmte proportionale Elasticität besitzen, denn er drehte einen solchen Glasfaden von 10 Fuß Länge wenigstens um 500 Grade, bis er ein einziges Gran zu heben vermochte. Die hier nach construirte Waage besteht aus einem sehr feinen Waagebalken *ab*, bei welchem vor allen Dingen nur seine Leichtigkeit in Betrachtung kommt, doch soll er, nach der Angabe des Erfinders, zugleich die erforderliche Mensur haben, um in beiden Schalen zu wägen. Der Waagebalken ist über einer perpendicular auf seine Längensaxe gerichteten feinen Messerschneide *kk* befestigt, und hat am einen Ende eine Spitze, welche einer Scale seinen horizontalen Stand angiebt; die Messerschneide ruhet auf zwei kleinen Glasstäbchen *c* und *c*, welche auf den beiden Armen einer verticalen Stütze befestigt sind. Am dem einen Ende *k* in der Verlängerung der Schneide ist *e*

<sup>1</sup> Handbuch der Mechanik. Th. I. S. 216.

<sup>2</sup> Philos. Trans. 1830. p. 215. Schweigger's Journ. Th. LXI. 335. Fechner's Repertorium Th. I. S. 7. Wiener Zeitschrift. Th. I. S. 214.



aus mehreren Fädchen ungezwirnter Seide verfertigter Faden angebunden, dessen anderes Ende an die Spirale s aus dünnem Messingdraht geknüpft wird, am andern Ende der Schneide ist ein Glasfaden von einer der Bestimmung angemessenen Dicke und Länge befestigt, dessen anderes Ende durch etwas Siegelack in einem kleinen hölzernen Cylinder feststeckt, welcher im Centrum der Scheibe d mittelst eines Knöpfchens e um seine Längsaxe gedreht werden kann. Die Scheibe hat am Rande eine Theilung, und auf dem Ende des hölzernen Cylinders steht ein Zeiger, welcher anzeigt, um wie viele Grade der Glasfaden gedreht wird. Die Methoden, welche RITCHIE anwendet, um mittelst dieser Waage zu wiegen, scheinen mir sehr künstlicher, als dieses nöthig ist, und ich glaube vielmehr, daß man sehr bequem auf folgende Weise verfahren könne, eine solche Waage doch nur zum Wägen kleiner Lasten bestimmt seyn kann, und als erwiesen vorausgesetzt wird, daß Elasticität des Glasfadens den ihn drehenden Lasten proportional ist, mithin die Grade seiner Drehung die diesen proportionalen Gewichttheilchen angeben. Diesem gemäß wird mit der Theilung versehene Ring so eingerichtet, daß er um die geometrische Axe des Glasfadens drehen und nach so stellen läßt, daß der Zeiger beim Zustande des Gleichgewichts der unbelasteten Waage auf 0 zeigt. Wird die eine Waagschale mit einer geringen Last beschwert, so sinkt sie herab, man drehet dann den kleinen Cylinder an seinem Stiele und somit zugleich den in ihm steckenden Glasfaden, den Zeiger nach der entgegengesetzten Seite so lange, bis die Waage wieder zum Gleichgewichte gekommen ist, und er-  
 aus dem von der Zeigerspitze durchlaufenen Bogen die Größe des Gewichtes. Betrügen z. B. für ein Centigramm die durchlaufenen Grade 500, so kämen auf ein Milligramm 50, eine bewirkte Drehung von 20 Graden würde ein Gewicht  $\frac{20}{500}$  oder  $\frac{2}{50}$  Milligramm anzeigen. Bei dem Abwägen von größeren Lasten könnten die Drehungen bloß zur Auffindung kleiner Gewichttheilchen benutzt werden. Wäre z. B. ein Körper mittelst Gewichtstücken bis so weit abgewogen, daß nach Zulegen eines Milligramms die Gewichtstücke das Uebergewicht hätten, nach der Wegnahme desselben aber der gleiche Körper herabsänke, der Unterschied also nur einen kleinen Theil eines Milligramms betrüge, so müßte das Gleich-



gewicht durch Drehung des Fadens hergestellt werden, und vom Zeiger durchlaufenen Grade gäben dann die Bruchtheile des Milligrammes an. Würde z. B. nach der obigen Bestimmung eine Drehung von 10 Graden erfordert, um das durch Wegnahme des Milligramms aufgehobene Gleichgewicht wieder herzustellen, so würde dieses anzeigen, daß der gewogene Körper  $n + \frac{10}{100}$  oder  $n + \frac{1}{10}$  Milligramm wäge. RITCHIE gibt sachgemäß an, daß man Glasfäden von verschiedener Stärke in Anwendung bringen könne, auch ist es zweckmäßig, die Waage zur Vermeidung des Luftzuges in einen Kasten zu setzen, aus welchem der oft lange Glasfaden heraussteht kann.

Endlich läßt sich in gewisser Beziehung an die Fedewaagen noch diejenige anreihen, welche, vielleicht mehr zu den Krämerwaagen gehörig, nach einer eigenthümlichen Construction von W. WEBER in Vorschlag gebracht und mir durch die Ansicht einiger bereits verfertigter Exemplare bekannt geworden ist<sup>1</sup>. Der Waagebalken besteht aus einem länglich vierkantigen Rahmen, dessen beide längere Seiten in ihrer Mitte durch einen Querbalken verbunden sind; letzterer aber hängt an zwei U-förmigen Federn bei gleichem Gewichte seiner beiden Hälften und von der Mitte der kürzern Seiten herabhängenden Schalen horizontal, welcher Stand durch einen Zeiger an einem getheilten Bogenstücke angezeigt wird. Eine in die eine Waagschale gelegte Last drückt diese hinab, bis durch das in die andere gelegte Gegengewicht der horizontale Stand wieder herbeigeführt wird, und das Wägen mit ihr geschieht daher auf dieselbe Weise als bei der Krämerwaage. Zur allgemeinen Kenntniß der Sache wird diese kurze Andeutung hier genügen.

#### e) Senkwaagen.

Das hydrostatische Gesetz, nach welchem jeder in einer Flüssigkeit eingetauchte Körper so viel Widerstand findet, als das Volumen der durch ihn verdrängten Flüssigkeit beträgt, verbunden mit der Erfahrung der höchst geringen, hierbei stattfindenden Reibung, hat sicher häufig die Idee hervorgerufen, hierauf die Construction von Waagen zu gründen; als wirklich ausgeführt sind mir jedoch nur wenige Vorschläge bekannt.

<sup>1</sup> Vergl. Göttingische gel. Anz. 1837. S. 218.

geworden, die ich hier kurz angebe, weil eine nähere Prüfung die nicht genügende Zweckmäßigkeit derselben darthun wird. Nach CHAMPION<sup>1</sup> soll in ein hohles cylindrisches Gefäß ein anderer Cylinder gesenkt werden, so daß zwischen beiden nur ein Spielraum von 1 bis höchstens 2 Linien bleibt. Wird dann in das Gefäß die erforderliche, nicht eben große Menge Quecksilber gegossen, so treibt dieses, indem es selbst in dem Zwischenräume in die Höhe steigt, den innern Cylinder mit einer Kraft empor, welche dem Gewichte einer Quecksilbersäule von der Basis dieses Cylinders und der Höhe, bis zu welcher es emporgetrieben wird, gleich ist. Es läßt sich dann leicht eine Vorrichtung herstellen, z. B. ein Kreuz mit überstehenden Enden auf der obern Fläche des eingesenkten Cylinders befestigt, von welchen vier Seile herabhängen, die eine Waagschale halten, damit die zu wägenden Lasten den Cylinder in der Flüssigkeit niederdrücken. Ein angebrachter Zeiger dreht sich bei jedem Einsenken vor einer getheilten Scale, und zeigt auf dieser nach vorher gemachter empirischer Bestimmung die zum Herabdrücken erforderlichen Gewichte, so daß man bei bisherigen Wägungen bloß die Scalentheile, die der Zeiger zeigt, abzulesen hat, um die Gewichte der gewogenen Lasten bestimmen. Weit mehr zusammengesetzt ist eine andere genannte hydraulische Waage, worauf MEDHURST ein Patent hat<sup>2</sup>. Diese besteht der Hauptsache nach aus einem cylindrischen, mit Wasser gefüllten Gefäße, in welches ein Gefäß, oben luftdicht verschlossenes, unten offenes, so eintaucht, daß beim tiefern Hinabsinken die Luft in ihm verdichtet wird. Das Wasser im ersten Gefäße steht mit dem in dem andern Cylindern in Verbindung, in welches zwei massige Cylinder eintauchen, deren Größe zu der des hohlen Cylinders in einem solchen Verhältnisse genommen wird, daß der Wasserstand in allen drei Behältern stets gleich bleibt, weil in dem hohlen Gefäße durch Compression der darin befindlichen Luft so viel Wasser eindringt, als die beiden herabgedrückten massigen Cylinder verdrängen. Aus hydrostatischen Gesetzen ergiebt sich dann von selbst, daß die drei Cylinder den sie tiefer

<sup>1</sup> Aus Annales des Arts et Manufactures und Journal für Fabriken 1805. S. 300. in G. XXX. 389.

<sup>2</sup> Aus Repertory of Inventions in Dingler's polytechnischem Journal. Th. XXV. S. 218.

hinabdrückenden Lasten einen zunehmenden Widerstand entgegenzusetzen, so daß die Gewichte der aufgelegten Körper der Tiefe des Einsinkens erkannt werden; die geeigneten Vorrichtungen aber, um mittelst eines solchen Apparates zu wägen lassen sich leicht auffinden.

Die erste dieser beiden Waagen unterliegt dem großen Uebelstande, daß das Quecksilber die eisernen Cylinder bald zum starken Rosten bringt, sie dadurch verdirbt, selbst aber in einem hohen Grade verunreinigt wird und sich daran die Wandungen hängt, wodurch die Waage sehr unrichtig werden muß. Dieser Mangel ist so bedeutend, daß ich hiernach die ganze Idee für praktisch unausführbar halte, wenn nicht möglich ist, hölzerne, mit Firnis überzogene, zugleich aber gegen das Reißen und Schwinden gesicherte, Cylinder verwenden. Beide Apparate unterliegen dem Mangel, daß Flüssigkeiten sich durch Wärme stark ausdehnen, wodurch Wägungen unrichtig werden; außerdem aber sind feine Wägungen damit unmöglich, weil diese sehr dünne eintauchende Cylinder erfordern, die dann für zunehmende Gewichte zu lang seyn müßten, dicke und kurze eintauchende Cylinder verdrängen aber eine zu große Masse von Flüssigkeit, als daß eine nur annähernde Feinheit der Wägung damit möglich seyn sollte. Hiernach bleibt die für einen einzigen Zweck, nämlich die Auffindung des specifischen Gewichts der Flüssigkeiten bestimmte Senkwaage von TRALLER<sup>1</sup> allein brauchbar; alle andere Vorschläge sind aber zu verwerfen, und es wird schwerlich überhaupt erreichbar seyn, auf eine andere Weise, als die letztere, zu einer den Forderungen genügenden Waage zu gelangen.

Ungleich leichter, ja überhaupt ohne Schwierigkeit ausführbar ist dagegen eine in der That sogar zweckmäßige Waage

---

<sup>1</sup> S. Art. *Ärömeter*. Bd. I. S. 338. Solcher Waagen hat auch HASSLER bei der Regulirung der nordamericanischen Maße und Gewichte bedient und bei größeren Lasten den Schwimmer auch Quecksilber gesenkt. Da ihre Feinheit der Größe des eingetauchten Körpers und der Dünnhcit seines Stieles proportional ist, so gestattet sie einen sehr hohen Grad der Genauigkeit und durch das erwähnte Princip der doppelten Wägung (indem man den zu wägenden Körper auf die Waagschale legt und ihn dann mit Gewichtstücken vertauscht) allgemeine Anwendung; außerdem aber sind sie sehr wohlfeil, haben nur eine verschwindend geringe Reibung, und vereinigen somit mehrere nicht geringe Vorzüge.



welche auf das Princip des gleich hohen Standes der Flüssigkeiten in communicirenden Röhren gegründet, durch v. HORNER<sup>1</sup> angegeben, geprüft und brauchbar gefunden wurde. Sie besteht Fig. 38. aus einem Cylinder A, welcher oben etwas ausgehöhlt und mit einem Stücke starken Bocksleders von einem Beutel, worin das Quecksilber versandt zu werden pflegt, bauchig überbunden ist. In den Cylinder war die doppelt rechtwinkelig umgebogene, ungefähr zwei Linien weite<sup>2</sup> Glasröhre D'D' eingekittet, durch welche der lederne Sack mit Quecksilber gefüllt wurde. Aus der Zeichnung ergibt sich dann von selbst das Fußbret N, auf welchem der Cylinder ruht, die aufstehende Leiste, um das verticale Ende der Glasröhre und eine geeignete Leiste daran zu befestigen, ferner die Leisten sr und das Bret B, auf welches die zu wägenden Lasten gelegt werden. Diese drücken gegen das Quecksilber in dem aufgetriebenen Beutel und lassen es in der Röhre aufsteigen, wobei aus der Höhe und dem Durchmesser des Cylinders das aufgelegte Gewicht bestimmbar wird. Bei dem beschriebenen Exemplare hielt der Cylinder ungefähr 1,5 Zoll im Durchmesser und das Quecksilber stieg dann durch 1 Pfund Gewicht um einen Zoll. Der Einfluß der Wärme auf das Quecksilber ist unbedeutend, aber dürfte der der Feuchtigkeit auf das Leder seyn, welche sich diesem zum Theil begeben, wenn man die Röhre verschiebbar machte, damit das Quecksilber in der Röhre einer unbelasteter Waage stets auf 0 einstände. Der eigentliche Fehler liegt indess wohl minder in der Feinheit und Genauigkeit, als in der Bequemlichkeit und Einfachheit dieser Einrichtung; auch scheint es mir eine nicht unwesentliche Verbesserung zu seyn, wenn man statt des Leders, welches das Quecksilber bei starkem Drucke leicht durchläßt, Federharz Ueberbinden des Cylinders wählte.

### Waagen von eigenthümlicher Construction.

Verschiedene Apparate, die gleichfalls Waagen genannt werden sind bereits beschrieben worden, z. B. die *Aräometer* und die

<sup>1</sup> G. LXVIII. 102.

<sup>2</sup> Besser würde es seyn, sie nur eine oder höchstens 1,5 Lin. zu nehmen.

*hydrostatischen Waagen*<sup>1</sup>, wie nicht minder die *Drehwaage* von COULOMB nebst ihren verschiedenen Modificationen; bleibt uns daher nur noch übrig, die Waagen von eigentlicher Construction, bei denen die bisher erörterten Prinzipien nicht in Anwendung kommen, kurz anzugeben. Es ist indeß nur eine bekannt geworden, die Erwähnung verdient, nämlich die durch HUBER<sup>2</sup> vorgeschlagene und von ihm *lance tangentigrade* genannte. Denken wir uns ein Fig. stell ab de und an diesem einen Faden von möglichst gering

<sup>34</sup> Gewichte in f befestigt, dann über eine Rolle r gezogen, wird dieser zwischen dem Anfangspuncte f und der Rolle durch ein beliebiges Gewicht P in eine gerade Linie gespannt; jedes in p angehängte Gewicht muß ihn aber herabziehen, zwar zu einer der Größe des letzteren proportionalen Tiefe, so daß man aus der Tiefe des Fadens die ihn herabziehende Last ermessen kann, wozu die angebrachte Scale dient, deren Theil der Punct c des Fadens hinweist. Alle sonstigen Mängel einer solchen Waage nicht gerechnet giebt schon Reibung der Rolle, wenn auch möglichst vermindert, ein bedeutendes Hinderniß ab.

Weit zweckmäßiger ist dagegen die Construction einer ähnlichen, von W. WEBER<sup>4</sup> in Vorschlag gebrachten *Kettenwaage* genannten Apparates. Wird nämlich ein biegsamer Faden mit seinen zwei Enden an festen Puncten befestigt, so bildet der herabhängende Theil die bekannte Kettenlinie (*catenaria*). Werden aber in beliebigen Entfernungen von jenen festen Puncten Fäden mit herabhängenden Gewichten angeknüpft, so geht die Form der drei hierdurch gebildeten Theile der Kettenlinie in gerade Linien über, deren gegenseitige Lage durch das Verhältniß der herabziehenden Gewichte bedingt wird. Sind demnach die beiden festen Puncte C und C', die Gewichte P und P', ist ferner CA von gleicher Länge mit CB und liegen C und C' in einer horizontalen Ebene, wird auch AB für  $P = P'$  eine horizontale Lage erhalten u

<sup>1</sup> S. Art. *Areometer*. Bd. I. S. 349. Vergl. *Gewicht*. Bd. I. S. 1516.

<sup>2</sup> S. Art. *Drehwaage*. Bd. II. S. 591.

<sup>3</sup> Mém. de la Soc. de Phys. et d'Hist. Nat. de Genève 1837. T. 1. p. 93.

<sup>4</sup> Gött. gel. Anzeigen. 1837. S. 211.



der Winkel A dem Winkel B gleich seyn; ein Unterschied der Größen P und P' muß aber eine verhältnißmäßige Abweichung der Linie AB von der horizontalen Lage und eine Ungleichheit der Winkel A und B zur Folge haben, so daß sich durch die letzteren Größen die ersteren messen lassen. Die weitere Untersuchung ergibt jedoch, daß auf diesem Wege diejenige Feinheit nicht erreicht wird, welche den Krämerwaagen eigen ist, und wollte man nach dem Vorschlage des Erfinders noch einen dritten Radius anbringen und die dadurch vergrößerte Veränderung des Winkels in einem Spiegel mittelst eines Fernrohrs ablesen, so dürfte der Apparat dadurch zu complicirt werden.

Gegen das Ende des vorletzten Jahrhunderts, während der vielen Versuche zur Begründung des Gesetzes des Hebels, machte ROBERVAL<sup>1</sup> einen Apparat bekannt, welcher nach ihm *Waage des Roberval* (*Vectis Robervalli*; *Balance de Roberval*; *Roberval's Balance*) genannt worden ist. Die zu einem Parallelogramm vereinigten vier Stäbe ABCD sind an ihren vier Enden mittelst hölzerner Nägel so verbunden, daß sie sich um diese Zapfen leicht bewegen lassen, zugleich sind die beiden Enden zwischen den beiden Theilen der Säule GH um ihre Mitte E und F durchgesteckten Zapfen drehbar. In P und Q unbeweglich befestigte Querstangen IM und NO dienen dazu, die beiden gleichen Gewichte K und L aufzunehmen, und die Waage ist stets im Gleichgewichte, an was immer einer Stelle der Querleisten diese Gewichte auch hängen mögen. Das anscheinend Paradoxe bei diesem Apparate liegt darin, daß man den Unterstützungspunct der Hebelarme der Säule GH liegend annimmt und zugleich die Entfernung der Angriffspuncte beider Lasten in M und O als ungleich entfernt von den Unterstützungspuncten in E und F betrachtet, da vielmehr wegen der Unbeweglichkeit der Querstangen die Angriffspuncte der Lasten, wo sie auch an den Querstangen angebracht seyn mögen, stets in P und Q, also in gleicher Entfernung von den Unterstützungspuncten, liegen. Auf diese Weise wurde dieses Problem sofort erklärt<sup>2</sup>, BAIS-

<sup>1</sup> Journal des Sçav. éd. Amst. 1670. LEUPOLD Theatrum staticum universale p. 59. Tab. XVII. fig. 2 n. 3.

<sup>2</sup> Mém. de l'Académie. T. X. p. 345.



son<sup>1</sup> aber zeigte ausführlich nach dem von CARTESIUS aufgestellten allgemeinen Gesetze des Hebels, daß alle Theile der Querbalken bei der Bewegung gleiche Räume durchlaufen, mithin sich als gleich lange Hebelarme verhalten, da die von ungleich langen Hebelarmen durchlaufenen Räume ihren Längen direct proportional sind. Später hat HOFMANN<sup>2</sup> abermals Erklärung dieses Problems unternommen, was LANGSDORFF eine größere Mühe erklärte, als die Sache verdiene, inzwischen hat auch GREGORY<sup>3</sup> dasselbe einer speciellen Erörterung werth erachtet, wobei er den Apparat zugleich für eine Erfindung von DÉSAIGULIERS<sup>4</sup> ausgiebt.

M.

## W ä r m e.

Wärmestoff, Feuer; *Calor*; Calorique  
Chaleur, Feu; *Heat*.

1) Wärme nennen wir die physische Ursache einer solchen Beschaffenheit der Körper, vermöge welcher sie in unserem Körper eine gewisse Empfindung erzeugen, wonach *warm* heißen, oder thermoskopische Körper so afficiren, daß wir auf ihre Anwesenheit daraus schließen und zuweilen die Intensität danach bestimmen. Erreicht die Wärme einen hohen Grad, so nennen wir sie *Hitze*, und betrachten sie als Ursache desjenigen Zustandes der Körper, nach welchem dieselben *heiß* nennen. Ist sie in den Körpern in geringer Intensität vorhanden, so nennen wir dieselben *kalt*, und bezeichnen die physische Ursache dieses Zustandes durch den Ausdruck *Kälte* (*Frigus*; *Froid*; *Coldness*). Eine weit Bestimmung sonstiger in dieser Beziehung üblicher Bezeichnungen würde überflüssig seyn, da sie als hinreichend bekannt gelten können. Dagegen kommt eine andere Frage sehr in Betrachtung, nämlich ob alle die Erscheinungen, die wir du

1 Dictionn. rais. de Phys. Art. Levier.

2 Roberval's Waage von HOFMANN. 1816. 23 S. 4.

3 Darstellung der mechanischen Wissenschaften. Uebers. DITTELM. Halle 1824. 8. S. 90.

4 Philos. Trans. N. 419. New Abridgement. T. VI. p. 542.

de Ausdrücke Wärme, Hitze, Kälte u. s. w. bezeichnen, nur von einer und der nämlichen Ursache, der Wärme, herühren, sofern diese vermehrt bis zu den höchsten Graden der Hitze zunehmen, dagegen vermindert bis zu den tiefsten Graden der Kälte abnehmen müßte, oder ob es eine gewisse Grenze, einen gewissen Nullpunct giebt, über welchem Wärme und unter welchem Kälte, beide einander entgegengesetzt und bei ihrer abhängigen Vereinigung sich zu Null ausgleichend, anzunehmen wären! Allerdings pflegt man den Nullpunct der Thermometer als eine solche Grenze zu betrachten, und der Ausdruck: *Grade der Wärme* und *Grade der Kälte*, dessen sich Manche bedienen, selbst die mehr wissenschaftliche Bezeichnung von  $+$  Graden und  $-$  Graden der Thermometer deutet auf einen Uebergang der Wärme zur Kälte, oder mindestens auf ein Vorhandenseyn von Wärme und einen Uebergang vom gänzlichen Mangel derselben zu einer ihr entgegengesetzten Potenz; allein eine genauere Untersuchung der Sache zeigt bald, daß es nur Wärme von verschiedener Intensität, und keine ihr entgegengesetzte und sie neutralisirende Kälte geben könne, wenngleich im Sprachgebrauch, das Vorhandenseyn weniger Wärme durch Ausdruck Kälte zu bezeichnen, große Bequemlichkeit gewährt. Schon der gemeine Sprachgebrauch deutet darauf hin, daß keine zwei entgegengesetzte, durch eine eigentliche Grenze getrennte, Potenzen vorhanden sind, denn die Bestimmungen über sind nicht absolut, sondern relativ, sofern der Eine von dem Andern redet, wo der Andere Wärme findet. Der Nullpunct der Thermometer aber ist eine durchaus willkürliche, für die stets gleichmäßig zu erhaltende Temperatur des schmelzenden Schnees bestimmte Bestimmung, die noch obendrein bei den verschiedenen Thermometerscalen ungleiche Werthe hat<sup>2</sup>. Endlich ist dieses Argument ist unwiderleglich, gewahren wir

<sup>1</sup> Jon. Cass. MÜLLER beweiset in einer eigenen Schrift: Dissert. de Frigore cet. Jen. 1698. 4., daß es keine für sich bestehende Kälte gebe, sondern daß alle Erscheinungen (deren Deutung übrigens nicht selten sehr gezwungen ist) aus der ungleichen Menge des vorhandenen Wärmestoffes erklärt werden können. Aus der gesamten Darstellung kann man ersehen, daß mit Ausnahme des gemeinen Sprachgebrauches, worin unwissenschaftlich Wärme und Kälte unterschieden werden, die Physiker stets nur ein einziges Wesen, nämlich Wärme, annehmen.

<sup>2</sup> Vergl. Thermometer. S. 882.

stets dem Wesen nach gleiche Erscheinungen, welche als Wirkungen einer und derselben Potenz, die wir Wärme nennen jedoch von sehr ungleicher Intensität, zu betrachten sind. Durch Vermehrung der Wärme schmilzt auf gleiche Weise das erstarrte Quecksilber, als das feste Eisen, heißes Kupfer giebt dem starren Blei Wärme ab und macht es flüssig, gerade auf die nämliche Weise, als wie das letztere Metall Eis zur Flüssigkeit bringt und Eis von seiner Wärme an das erstarrte Quecksilber abgiebt, um dieses in den Zustand der Flüssigkeit zu versetzen. Hierin und in allen andern uns bekannten Phänomenen ist es also stets eine und die nämliche Potenz, welche sich uns als wirksam zeigt, ihre Wirkungen sind einander stetig gleich, bis zu wie tiefen Graden der bloß unwissenschaftlich so genannten Kälte wir auch herabgehen mögen, und es ist nicht bloß kein Grund vorhanden, welcher uns anzunehmen berechtigte, daß es bei noch größerer, außer dem Bereich unserer Erfahrung liegender, Verminderung der Wärme anders seyn sollte, sondern es würde auch durchaus unwissenschaftlich und den logischen Gesetzen des Denkens widerstreitend seyn wenn man willkürlich irgend einen Punct festsetzen wollte, wo das, was wir Wärme nennen, aufhören und eine ihr entgegengesetzte Potenz anfangen sollte, zu deren Annahme gar kein Grund vorhanden ist, da sich alle Erscheinungen einfach auf einem Mehr und Minder der vorhandenen Wärme erklären lassen.

### A. Wesen der Wärme.

Es scheint zwar der Sache angemessen zu seyn, zuerst die Thatsachen kennen zu lernen, das heißt, diejenigen Erscheinungen zu erörtern, bei denen sich die Wärme zeigt oder die wir als Wirkungen derselben kennen, um auf diesen auf das Wesen der zu untersuchenden Potenz zu schließen allein man hat es zweckmäßiger gefunden, und der Verfolger der Untersuchungen wird dieses rechtfertigen, zuerst aus allgemein bekannten, keiner nähern Prüfung bedürftenden, Thatsachen hypothetisch zu bestimmen, wofür wir das, was wir Wärme nennen, zu halten haben, und demnächst dieser Hypothese die Erfahrungen anzupassen, um sie auf solche Weise gehörig zu begründen. Diese Methode wollen wir auch hier befolgen, und zuerst untersuchen, was wir als die physische Ursache der Wärme



erscheinungen nach überwiegenden Wahrscheinlichkeitsgründen anzunehmen haben<sup>1</sup>.

2) Nach ARISTOTELES und den ältern Philosophen überhaupt war die physische Ursache aller Wärmeerscheinungen das Feuer (*Elementarfeuer; Ignis elementaris, materia calorifica; Feu élémentaire*), ein Element, ein feines, ätherartiges Wesen, welches sich am meisten von der schweren körperlichen Masse entfernte. Die Scholastiker wollten daher aus seinen Ausdrücken folgern, er habe das Feuer bloß für eine Qualität, eine *qualitas occulta*, gehalten, was jedoch durch CASATUS<sup>2</sup> genügend widerlegt worden ist. Beim Wiedererwachen des Studiums der Natur war man geneigt, die Erscheinungen der Wärme mit den Schwingungen der Körperelemente, eigentlicher wohl eines allgemein verbreiteten Aethers, abzuleiten. So ist nach BACON VON VERULAM<sup>3</sup> die Wärme nichts anders als eine Bewegung der kleinsten Theile der Körper, welche wellenförmig sich aufsen streben, und CARTESIUS<sup>4</sup> hält dieselbe für die Folge der Bewegung des ersten Elements oder der subtilen Aethers. Selbst NEWTON<sup>5</sup> äußert sich so, daß er mindestens die Glühhitze für einen Zustand der Körper zu halten scheint, welchem sie vermöge schwingender Bewegungen ihrer Theile Licht aussenden. Auch in andern Aeußerungen NEWTON's, endlich über die Bildung und Verbreitung des Wasserdampfes, könnte man Grund finden zu schliessen, daß er das Feuer die Wärme für eine bloße Kraft der Abstossung gehalten und ihr Wesen also auf Schwingungen zurückzuführen geglaubt gewesen sey, wenn man aber aus der Hauptstelle, worin er seine Versuche über das Verhalten der Wärme im luftleeren Raume erzählt<sup>6</sup>, zu schliessen sich berechtigt glaubt, daß er die Meinung BACON's getheilt habe, so kann ich dieses darin

<sup>1</sup> Vergl. H. A. LORENZ chemisch-physicalische Untersuchung des Feuers. Kopenh. u. Leipz. 1789.

<sup>2</sup> Dissert. physica de Igne. Fr. et Leipz. 1688. p. 117.

<sup>3</sup> De forma calidi. In dessen Opp. Amst. 1653. 12. oder Works.

<sup>4</sup> 1778. 5 Voll. 4.

<sup>5</sup> Princip. Philos. L. IV. art. 29. §. 80.

<sup>6</sup> Optice. ed. Clarke. Lond. 1706. 4. Q. 8; 9; 10. Corpora a certum gradum calefacta emittunt lumen et splendent, eaque luminis emissio per motus vibrantes partium suarum efficitur.

<sup>7</sup> Optice Lib. III, quaest. XVIII.

nicht finden, vielmehr redet er von einem feinen ätherischen Fluidum, dünner als die Luft, welches durch seine Schwingungen sich wirksam zeige. ATHANASIUS KIRCHER<sup>1</sup> versteht sich schwerlich selbst, wenn er im groben Materialismus das Feuer ein dem Schwefel ähnliches Element nannte, und nicht wohl begreiflich sind auch die Ansichten des RON. BOYLE<sup>2</sup> wonach das Feuer eine ponderabele Materie seyn, die Erscheinungen der Wärme aber auf Schwingungen der Körpertheile beruhen sollen. Dafs übrigens NEWTON eine Wärmematerie angenommen habe, dürfen wir um so weniger bezweifeln, auch sein Anhänger CHRISTIAN WOLFF<sup>3</sup> ausdrücklich sagt, gebe eine eigene, überall in den Körpern verbreitete Materie, welche die Erscheinungen der Wärme hervorbringe, statt dafs LOMONOSOW<sup>4</sup> die gesammten Wärmephänomene aus einem *gyratorio elementorum corporis* ableitet, wobei er sich vergebens bemüht, die Erzeugung der Kälte durch kaltmachende Mischungen mittelst künstlicher Hypothesen dieser Theorie anzupassen. Einige Gelehrte hielten das Feuer für ein Mittel Ding zwischen Körper und Kraft, weil sie sich scheuten, die Materialität desselben anzunehmen, zugleich aber die Erscheinungen aus blofsen Bewegungen abzuleiten nicht vermochten. Dieses ist der Fall bei VAN HELMONT<sup>5</sup>, schwerlich aber werden die Anhänger der Bewegungstheorie das Argument des Abbé NOLLET<sup>6</sup> genügend gefunden haben, dafs jede Bewegung in ihrem Fortgange abnehme, das Feuer aber zunehme, wie nur an einer kleinen Stelle angezündeter Holzstofs zeige. BOSSHART<sup>7</sup> hat für seine Zeit, wo man die eigentliche Wärme vom, was im Processe des Brennens bedingend wirkt, nicht zu scheiden vermochte, die Erscheinungen sehr gut aufgefaßt und aus einem gewissen ätherischen Fluidum mit viel Scharfsinn erklärt, und auch L. EULER<sup>8</sup>, wie sehr er übrige

<sup>1</sup> *Mundus subterraneus*. Amst. 1665. fol. T. I. lib. IV. sect. cap. 2.

<sup>2</sup> *Historia experimentalis de frigore*. Lond. 1665. *New experiments and observations touching cold*. Works T. II. p. 228.

<sup>3</sup> *Nützliche Versuche*. Th. II. Cap. IX. §. 206.

<sup>4</sup> *Nov. Comm. Petrop.* T. I. p. 206.

<sup>5</sup> *Opera omni.* Prf. 1707. 4. p. 120. §. 24.

<sup>6</sup> *Leçons de Phys.* Leç. XIII. sect. 1.

<sup>7</sup> *De igne*. In *Elem. Chem.* T. I. p. 116.

<sup>8</sup> *Diss. de igne*. In *Recueil des pièces qui ont remporté le prix*. 1735.

ünger der Cartesischen Schule war, nahm zur Erklärung  
 Wärmeerscheinungen einen eigenen ätherischen Stoff an.  
 r den bedeutenden Autoritäten, deren Ansichten auf die  
 schenden Meinungen ihrer Zeit einen entscheidenden Ein-  
 ausübten, muß vorzugsweise PETER VAN MUSSCHENBROEK<sup>1</sup>  
 ant. werden, welcher sich ganz unzweideutig für einen  
 iellen Wärmestoff ausspricht. Später äußert sich dieser  
 orte auch deutlicher, indem er die Gewichtszunahme ver-  
 r Metalle als eine Folge des Zutritts der Wärme betrach-  
 ie hiernach nicht bloß materiell, sondern zugleich schwer  
 müßte<sup>2</sup>. Indem sich also die angesehensten Gelehrten der  
 igen Zeit, als BOERHAVE, NOLLET, L. EULER, CHR.  
 77 und PET. V. MUSSCHENBROEK, für einen materiellen  
 estoff, eine sogenannte Feuermaterie, erklärten, so können  
 ierans schliessen, daß diese Ansicht die damals allgemein  
 bende war, wozu sich auch die übrigen bekannten, wenn-  
 ihre Äußerungen hierüber minder deutlich und bestimmt  
 Dahin gehören namentlich JOH. HEINR. WINKLER<sup>3</sup>,  
 E MARTINE<sup>4</sup>, WOLFG. KRAFT<sup>5</sup>, BENJ. FRANKLIN<sup>6</sup>, JOH.  
 . BIKKER<sup>7</sup>, WILH. HILLARY<sup>8</sup>, R. L. DE HERBERT<sup>9</sup>  
 ndere, welche insgesamt später wegen ihrer specielleren  
 uthungen noch erwähnt zu werden verdienen.

Die Frage, ob die Ursache der Wärmephänomene eine  
 elle Substanz sey, oder bloß auf Bewegungen der Be-  
 eile der Körper beruhe, war für die Gelehrten des vo-  
 ahrhunderts keineswegs so einfach, als gegenwärtig die  
 ne über das Wesen des Lichts ist, oder als jene selbst

Epitome elementorum physico-mathematicorum. L. Bat. 1726.

Erga ignis constat ex partibus subtilissimis, quae poros  
 solidorum intrare et penetrare possunt.

Introductio. T. II. 1578. p. 632.

Dissert. de causis frigoris et glaciei. Lips. 1737. 4.

Medical and philosophical Essays. Lond. 1740. Essais sur la  
 ction et comparaison des thermomètres cet. trad. de l'ang.

51.

Comm. Petrop. T. XIV. p. 218.

Phil. Works. 5th ed. p. 351.

Dissert. de igne. Ultraj. 1756. 4.

The nature and laws of fire. Lond. 1760. 8.

Dissertatio de Igne. Vienn. 1773. 8. Vergl. An Inquiry into  
 fects of Heat. Lond. 1770. 8.



sich in späteren Zeiten gestaltet hat, vielmehr wurde sie schwieriger und in einem hohen Grade verwirrt durch die Einführung des ebenso dunkeln als unbestimmten Phlogiston. Nach der Mitte des vorletzten Jahrhunderts leitete JOH. JOACHIM BECHER<sup>1</sup> die Erscheinungen des Feuers von einem eigentlichen Grundstoffe, einer entzündlichen Erde, ab, und seine Nachfolger, namentlich die Chemiker, blieben bei diesem unklaren Begriff stehen, bis im Anfange des vorigen Jahrhunderts GEORGE ERNST STAHL<sup>2</sup> darzuthun sich bemühte, daß es ein eigenthümliches, an eine zarte Erde gebundenes Feuer gebe, welches er *Phlogiston*, *Brennstoff*, nannte. Dieses Phlogiston soll nach seiner Ansicht an einige, der Verbrennung fähige Körper gebunden seyn und das Verbrennen derselben daher einem Freiwerden dieses Stoffes beruhen, anderen Körpern soll es dagegen fehlen, weswegen diese unverbrennlich seyn mußten. Es ist nicht der Mühe werth, den Gang der Untersuchungen zu verfolgen, die man auf die nähere Kenntniß dieses hypothetisch angenommenen und zugleich für so höchst wichtig gehaltenen Stoffes verwandte, vielmehr genügt es bloß dem Allgemeinen zu bemerken, daß sich das Ansehen desselben erhielt, bis LAVOISIER<sup>3</sup> die Nichtigkeit aller zu seiner Unterstützung aufgestellter Argumente nachwies und die hiernach benannte *antiphlogistische Chemie* gründete. Zwar bemühte sich F. A. C. GRAY<sup>4</sup> zuletzt noch, die Existenz des Phlogistons, welches nach ihm aus einer Vereinigung von gebundener Wärme und Licht bestehen sollte, dadurch zu retten, daß demselben eine *negative Schwere* beilegte, um zu erklären, warum verbrannte, also ihres Phlogistons beraubte, Körper eine Vermehrung ihres Gewichtes erhielten, allein diese ungenügende Hypothese wurde sehr bald durch J. T. MAYER widerlegt. Während des lange dauernden Streites über das Wesen des Phlogistons und dessen Verhältniß zum Feuer, letzteres

1 Oedipus Chemicus. Fref. 1664.

2 Zufällige Gedanken und nützliche Bedenken über den Streich von dem sogenannten Sulphure. Halle 1718. 8. Experimenta observ. animad. CCC. Berol. 1731. 8.

3 Mém. de l'Acad. 1777. Traité élém. de Chimie. Par. 1789. 8.

4 System. Handbuch der ges. Chemie. Halle 1787. 8. Grundriß der Naturlehre. Halle 1788. 8. S. 749 ff.

5 Vergl. Schwere. Bd. VIII. S. 637.

nische aller Wärmeerscheinungen betrachtet, war es kaum möglich, zu genauen Bestimmungen über das Wesen der Wärme zu gelangen, und es ist daher gegenwärtig sehr schwer, aus den Äußerungen der damaligen Gelehrten zu entnehmen, ob sie Phlogiston als feine ätherische Substanz für die Wärme oder nur für einen Träger derselben hielten. Zum Glück hat diese Frage bloß historisches Interesse und es genügt daher vollständig, sie nur aus diesem Gesichtspunkte im Allgemeinen zu betrachten. Ein großes Ansehen erhielt die von Lavoisier<sup>1</sup> aufgestellte Hypothese, wonach die Lichtmaterie auch die Grundlage der Wärme ist, nachdem sie sich mit Phlogiston verbunden hat und dann als eigenthümlicher chemischer Stoff, Feuer genannt, die Eigenschaft der Repulsion verliert, nach Ausdehnung und Flüssigkeit beibehält, während die an die Körper gebundene Wärme durch Erschütterung in Bewegung der kleinsten Theile frei wird. Als eine Verbindung von Licht und einem feinen Stoffe, entweder dem Phlogiston selbst oder einer Grundlage desselben, so daß letztere erst aus der vorausgegangenen Verbindung hervorging, betrachteten POTT<sup>2</sup> und WALLERIUS<sup>3</sup> das Feuer, WEIGEL<sup>4</sup> und KRAUME<sup>5</sup> dagegen hielten das Feuer für das ursprüngliche Element, welches nach ihnen die Erscheinungen des Lichts und der Wärme erzeugen sollte, statt daß JOH. FR. MEYER<sup>6</sup>, so wie auch in seine hochtrabenden und verworrenen Äußerungen Sinn bringen läßt, dasselbe für eine Zusammensetzung aus Licht, fetter Säure, Erde und Wasser erklärte. C. W. SÖLMEYER<sup>7</sup> glaubte im Lichte ein Wesen gefunden zu haben, welches das Brennen und überhaupt Wärmeerscheinungen hervorbringt, weswegen er dasselbe nicht für einfach halten, son-

Dictionnaire de Chymie, contenant la théorie et la pratique de la chimie. Paris 1766. 3 T. 12. sec. éd. 4 T. 8. Uebers. von GOSWART. Lips. 1781 bis 1783. 6 T. 8. Neue Aufl. 1788 bis 1790. 8 T. 8.

Litho-geognosie. Th. I. S. 66.

De materiali differentia luminis et ignis. Lips. 1780.

Grundriß der reinen und angewandten Chemie. Greifsw. 1777. 8.

Erläuterte Experimentalchemie. Bd. I. S. 132.

Chemische Versuche zur näheren Kenntniß des ungelöschten Kalks. Haun. u. Leipz. 1764. 8.

Chemische Abhandl. von d. Luft und dem Feuer. Ups. u. Götting. 1777. 8.

dem vielmehr als eine Verbindung mit einem elementaren Brennbaren betrachten wollte. Wie großes Aufsehen auch Lavoisier's<sup>1</sup> classische Arbeiten erregten, welcher die Nichtexistenz des Phlogistons aus entscheidenden Versuchen folgerte, daß ein eigenthümlicher Stoff als Grundlage aller Erscheinungen der Wärme und des Lichts annahm, so blieb es doch in geraume Zeit unmöglich, die eingewurzelten Vorurtheile das einmal eingeführte Phlogiston gänzlich zu beseitigen. Zwischen erklärte sich Buffon<sup>2</sup> bestimmt gegen die Existenz des Phlogistons und nahm statt dessen einen eigenen Wärmostoff an, wie Lamarque<sup>3</sup>, welcher aus einer großen Reihe mühevoller Versuche folgerte, daß die von ihm so genannte Feuermaterie oder feurige Flüssigkeit (*fluide igné*), die sehr durchsichtigen, zarten, schweren, höchst beweglich, äußerst harten und kugelförmigen Theilchen besteht, welche in den Körpern durch ihre Bewegung die Erscheinungen der Wärme und Flamme erzeugten, von dem Lichte, dem Phlogiston und der Elektricität wesentlich verschieden sey. übrigen Folgerungen, welche er hinsichtlich der Wärmetheorie aus seinen Beobachtungen ableitet, sind ganz unhaltbar. Ungleich gehaltreicher und werthvoller sind die Leistungen Crawford's<sup>4</sup> im Gebiete der Wärmelehre, wobei er die durch Wilke, Black und Lavoisier angestellten Beobachtungen benutzte. Sofern aber hier bloß seine Ansichten über das Wesen der Wärme in Betrachtung kommen, muß es auffallen, daß er, ungeachtet seiner schätzbaren Versuche, dennoch die Existenz des Phlogistons annahm, nur sollte dieses ein eigenthümlicher Stoff und dem Feuerstoffe entgegengesetzt seyn, so daß die Anwesenheit des erstern in den Körpern die Annahme des letztern hinderte. Allmählig wurde der Streit nicht

1 Mém. sur la combustion. In Mém. de Par. 1777.

2 Supplém. de l'Hist. Nat. ed. 12. T. II. p. 61.

3 Découverte sur le Feu, l'électricité et la lumière. Par. 1777.  
8. Uebers. von Weigel. Leipz. 1783, Recherches sur le feu. Par. 1778.

4 Experiments and observations on animal heat and the inflammation of combustible bodies, Lond. 1779. 8. A. Crawford's Verh. u. Beob. über die thier. Wärme und die Entzündung brennbarer Körper mit W. Morgan's Erinnerungen gegen d. Theorie d. Herrn Lavoisier. Leipz. 1785. 8. Vergl. Lichtenberg in Euklens's Anfangsgr. §. 49.  
Karsten's Anleitung zur gemeinnützigen Kenntniß d. Natur. Halle 1783. 8.



wohl über das eigentliche Wesen des Feuers, sofern es die Ursache aller Wärmeerscheinungen seyn sollte, als vielmehr über die Existenz des Phlogistons und die Richtigkeit des antiphlogistischen Systems geführt. Hierhin gehören unter andern die Untersuchungen von KIRWAN<sup>1</sup> nebst den Einwendungen, die den daraus abgeleiteten Folgerungen von den französischen Gelehrten entgegengesetzt wurden<sup>2</sup>, die von SCHERER<sup>3</sup> andern, so wie von GIRTANNER<sup>4</sup>, welcher in Deutschland erst als entschiedenster Gegner des Phlogistons und als Anhänger des in Frankreich mit großem Beifall aufgenommenen phlogistischen Systems auftrat. Einer der beharrlichsten Gegner dieses letztern war J. A. DE LUC<sup>5</sup>, welcher bis zu seinem Ende dasselbe durch die Phänomene der Wasserbildung in der Atmosphäre zu widerlegen hoffte. Außerdem stellte er eine neue Theorie über das Wesen und die Wirkung des Feuers oder der Wärme auf, die er mit mehr Weitläufigkeit als Gründlichkeit auf die verschiedenen Erscheinungen anwandte<sup>6</sup>. Im Allgemeinen unterscheidet er Dünste und Luftarten, welche beide aus einem fortleitenden Fluidum (de déférent) und einer ponderabelen Grundlage (substance purement grave) bestehn sollen, mit dem Unter-

Physisch-chemische Schriften. A. d. Engl. von L. CRELL. Bd. I. u. II. Berl. u. Stett. 1785.

Essay sur le Phlogistique, traduit de l'Anglais de M. KIRWAN et des notes de MM. de MORVEAU, LAVOISIER et DE LA PLACE etc. 1788. Antiphlogistische Anmerkungen des Herrn de MORVEAU, nebst KIRWAN's Replik und der Duplik der franz. Chemiker. Fr. u. Engl. von Dr. F. WOLFF. Berl. 1791. 8.

Scrutinium hypoheseos principii inflammabilis. In JACQUIN T. IV. J. A. SCHERER genaue Prüfung der Hypothese vom Phlog. A. d. Lat. von K. BRETFELD. Prag 1793. 8.

Anfangsgründe der antiphlogistischen Chemie. Berl. 1792. 8.

Gren's Journ. der Physik. Th. VII. S. 105. Journ. de Phys. XVII. p. 52.

Neue Ideen über die Meteorologie. Berl. u. Stett. 1787. 8. S. 115 ff. Diese und die übrigen älteren Theorien findet man zusammengestellt in: LAMPADIUS kurze Darstellung der vorzüglichsten Theorien des Feuers u. s. w. Gött. 1793. 8. Ursprünglich findet sich die Theorie schon in: DE LUC Lettres sur l'histoire de la terre et de l'atmosphère. T. V. p. 561. Mit Bemerkungen von PICTET in Leipz. Th. II. S. 643.

schiede, daß die Dünste durch bloßen Druck eine Trennung dieser beiden Bestandtheile erleiden, die Luftarten aber auf eine weit innigere Verbindung derselben beruhen und daher viel beständiger sind, weswegen sich bei den Dünsten das fortleitende Fluidum von selbst frei macht, um sein Gleichgewicht wieder herzustellen, dagegen aber der schweren Grundlage mit ausdehnende Kraft giebt, vorzüglich wenn es in größerer Menge darin vorhanden ist. Beim Feuer ist die fortleitende Flüssigkeit das Licht, die ponderable Substanz eine gewisse Feuer-materie, welche jedoch für sich allein nicht darstellbar und daher ganz unbekannt ist. Durch die Verbindung mit der Feuer-materie verliert das Licht seine Kraft zu leuchten, gewährt dagegen eine andere, nämlich zu wärmen. Ueberschreitet Feuer eine gewisse Dichtigkeit, so trennt sich die Lichtmaterie von selbst und es erfolgt das Glühen, welches bis zum Weißglühen zunimmt, wobei alles Licht von dem zweiten Bestandtheile getrennt wird. Die Sonnenstrahlen sind demnach nicht an sich warm, sondern sie erhalten diese Eigenschaft durch ihre Verbindung mit der in den Körpern enthaltenen Feuer-materie<sup>1</sup>.

4) Unter die gewiegtesten Gegner der antiphlogistischen Chemie gehört vorzugsweise Dr. RICHTER<sup>2</sup>. Dieser setzte den aufgestellten Argumenten entgegen, daß sie nicht unmittelbar aus den Erfahrungen entnommen, sondern aus Folgerungen abgeleitet seyen, denen die Erfahrungen nicht berechneten. Wenn das Verbrennen der Körper als Folge einer auf einfacher Wahlverwandtschaft beruhenden Verbindung der verbrennlichen Substanz mit Sauerstoff unter Ausscheidung von Wärme betrachtet werde, so widerspreche dieses der Erfahrung nicht, da offenbar eine vierte Eigenschaft, das Licht, sich dabei zeige, wonach also mit weit größerer Wahrscheinlichkeit noch eine Materie anzunehmen sey, mit Wärme verbunden als Licht zum Vorschein komme, welche man nicht wohl mit Wärme für identisch halten könne.

<sup>1</sup> Dr. LUC stützt seine Theorie hauptsächlich auf die durch PIERCE angestellten, oben Th. IX. S. 345 erwähnten Versuche. S. Dr. L. Lettres sur l'histoire de la Terre et de l'homme. T. V. p. 561. Voss Leips. Samml. Th. II, S. 613.

<sup>2</sup> Ueber die neueren Gegenstände der Chemie. Bresl. u. Hirac 1798. 8. St. 3.



Der Verbrennungsproceß deute also vielmehr auf eine doppelte Wahlverwandtschaft, sofern man annehmen müsse, daß die verbrennbaren Körper aus einer säurefahigen Grundlage und aus Brennstoff oder Phlogiston beständen, welche letztere Substanz mit Wärme verbunden als Licht zum Vorschein komme und deren Existenz sich den Erfahrungen gemäß ebenso wenig wegnehmen lasse, als die des Wärmestoffes. Mit dieser Hypothese ist RICHTON leicht und consequent alle die vorzüglichsten Erscheinungen, worauf die Antiphlogistiker ihr System gründen; genau genommen liegt jedoch in seiner Darstellung mehr Hypothetisches, als die Gegner sich erlaubten. Letztere blieben bei den einfachen Thatsachen stehen, indem sie es weiter als eine nach genau bestimmten quantitativen Verhältnissen statt findende Verbindung des Sauerstoffs mit den saurefahigen Grundlagen annahmen, die gleichzeitig statt findende Ausscheidung oder Erzeugung der Wärme mit oder ohne Erzeugung von Licht aber einstweilen unerklärt ließen oder eine specielle Untersuchung verwiesen, statt daß RICHTON das Vorhandenseyn der Wärme gleichfalls annahm und dem, ganz hypothetisch, einen Brennstoff einschob, so len unbegründeten Satz, daß eine Verbindung desselben Wärme die Erzeugung von Licht bedinge, ohne dabei nur zu weisen, warum letzteres in so vielen Fällen nicht zum Vorschein kommt.

Ungefähr um die Mitte des vorigen Jahrhunderts beobachtete ADAM CRAWFORD die Wärmephänomene mit größter Aufmerksamkeit und bemühte sich, dieselben mehr zu ordnen und auf bestimmte Gesetze zurückzuführen, wobei er zwar Widerpruch fand, inzwischen erhielt sich doch seine Theorie, bis sie in den neuesten Zeiten durch die zahlreicheren Untersuchungen eine veränderte Gestalt angenommen hat und vielmehr vielfach bedeutend modificirt in ihrer Gesamtheit weiter beachtet wird. Manche Gegner CRAWFORD's haben ihm vorgeworfen, die wichtigsten Versuche, worauf seine Theorie beruht, seyen nicht von ihm selbst, allein dieses behauptet, ihm gebührt aber dennoch der Verdienst, das Ganze zu einem in sich consequenten System zu ordnen zu haben. Die Hauptsache bei ihm war die specifische Wärmecapacität der verschiedenen Körper und das Latentwerden des Wärmestoffes genau zu erken-



nen, wodurch die sämtlichen Erscheinungen ganz ausnehmend modificirt werden. Schon im Winter 1754 bemerkte LUC<sup>1</sup>, daß Thermometer in Eis eingeschlossen, welches in Trinkgläsern langsam schmolz, nicht stiegen, und wurde hierdurch auf das Latentwerden der Wärme geführt. Wenige Jahre nachher will BLACK<sup>2</sup> von ähnlichen, erst später bekannt gewordenen, Versuchen in seinen Vorlesungen geredet haben; gewiß aber ist, daß er später mit LAVINE<sup>3</sup> Versuche mit Wasser und Quecksilber anstellte und dadurch nicht bloß die ungleichen spezifische Wärmecapacität der verschiedenen Körper aufwies, sondern sie auch bei den genannten Substanzen bestimmte. Diese Thatsachen waren damals, wie auch noch jetzt, der triftigsten Beweise eines materiellen Wärmestoffes, welcher neben quantitativen Verhältnissen gemessen werden kann und neben diesen bei verschiedenen Veränderungen gebunden und bei andern wieder frei wird, weswegen auch MARAT<sup>4</sup> bei seinen mehr weitschweifigen als gründlichen, auch damals schon mancher Berichtigungen bedürfenden Untersuchungen sich dieser Hypothese bekennt. Am ausführlichsten und gründlichsten aber wurde diese Aufgabe durch WILKE<sup>5</sup> behandelt, welcher im Jahre 1772 zuerst seine Erfahrungen über das Latentwerden des Wärmestoffes bekannt machte, die er aus der auffallenden Erscheinung entnahm, daß heißes Wasser auf von 0° C. gegossen nicht diejenige Wärme der Mischung zeugte, die es nach RICHMANN's Regel erhalten mußte, sondern bei gleichen Massen beider Substanzen 72° C. Wärme verlor, die durch das Schmelzen des Eises latent wurde. Durch dieses ihm auffallende Verhalten aufmerksam gemacht

1 Untersuchungen über die Atmosphäre. Th. I. §. 498.

2 Journ. de Phys. Ann. 1773. p. 165. Crell's neueste Kotdeckgen. Th. IX. S. 218.

3 Chemical Essays.

4 MAGELLAN Essay sur la nouvelle Théorie du feu élémentaire et de la chaleur des corps cet. Lond. 1780. 4. J. H. v. MAGELLAN physicalisch-math. Abhandl. vom Jahr 1779 u. 1780. Leipz. 1781.

5 Sur le Feu, l'électricité et la lumière cet. sec. éd. Par. 1780. 8. Ausführlicher in Recherches physiques sur le Feu. Par. 1780. Deutsch mit Anm. von WEIGEL. Leipz. 1782.

6 Kongl. Vetensk. Acad. Nya Handl. 1781. T. II. p. 49 ff. N. schwed. Abh. Uebers. von KÄSTNER. Th. II. Schwed. Abh. XXXIV. S. 93.

untersuchte er sofort auch die specifischen Wärmecapacitäten der verschiedenen Körper. Nachdem er nämlich gefunden, daß die beim Schmelzen des Schnees latent werdende Wärme  $72^{\circ}$  betrage, wollte er die in den verschiedenen Körpern vorhandene Wärme aus der Menge des durch sie geschmolzenen Schnees nach demselben Principe bestimmen, welches nachher LAVOISIER und LAPLACE bei ihrem *Calorimeter* in Anwendung brachten; allein der Schnee verschluckte das geschmolzene Wasser, und machte hierdurch eine genaue Messung unmöglich, weswegen er in der Folge eiskaltes Wasser nahm, die Wärme maß, welche die Körper darin erzeugten, hieraus berechnete, wie viel Eis dadurch schmelzen würde, und auf diese Weise indirect die specifische Wärme der Körper bestimmte.

Dieses war bereits vorausgegangen und mochte wohl mindestens großentheils zu CRAWFORD's Kenntnifs gelangt seyn, Dieser im J. 1777 seine Versuche zu Glasgow anstellte und allgemein bekannt gewordene und viel Aufsehn erregende Abhandlung darauf gründete. Sie wurde in ihren wesentlichsten Theilen zuerst bekannt durch eine kürzere Schrift<sup>1</sup>, die nach einer zweiten Auflage<sup>2</sup> verschiedene Erweiterungen erhielt. Am meisten diente zur Verbreitung derselben eine kurze Zusammenfassung, die J. G. MAGELLAN<sup>3</sup> davon lieferte, und die meisten sehr unerheblichen Einwendungen, welche MORGAN<sup>4</sup> darauf aufstellte, konnten den Beifall nicht vermindern, welchen sie allgemein erhielt. Bei allen in der damaligen und der folgenden Zeit über diesen Gegenstand erschienenen Werken und Abhandlungen, namentlich von SCROLI und VOLTA<sup>5</sup>,

Experiments and observations on animal Heat and the inflammation of combustible bodies cet. Lond. 1778.

A. CRAWFORD's Experiments and observations on animal Heat and inflammation of combustible bodies. Lond. 1788. 8. Uebers. v. J. G. Magellan. Leipz. 1789. 8.

Essay sur la nouvelle Théorie du feu élémentaire et de la chaleur des corps. Lond. 1780. 4. Versuch über die neue Theorie der elementarfeuern und der Wärme der Körper. Leipz. 1782. 8.

An examination of Dr. CRAWFORD's Theorie of Heat and combustion. Lond. 1781. ADAIR CRAWFORD's Versuche und Beob. u. s. w. MORGAN's Erinnerungen wider die Theorie des Herrn CRAWFORD. Leipz. 1785. 8.

Crell's neueste Entdeckungen in der Chymie. Th. XII. S. 1 ff. Bd.

SOYCOURT<sup>1</sup>, C. R. HOPSON<sup>2</sup>, LEOP. VACCA BERLINGHIERI<sup>3</sup>, MARSIGLI LANDRIANI<sup>4</sup>, DU TASTA LA SERRE<sup>5</sup>, GIOVACCHI<sup>6</sup>, CARRADORI<sup>6</sup>, FRANZ XAVER BAADER<sup>7</sup>, JOSEPH WEBER<sup>8</sup> und vielen Andern<sup>9</sup>, wurde diese Theorie berücksichtigt und Ganzen mit Beifall aufgenommen, wengleich andere Gelehrte Zweifel dagegen erhoben, wie namentlich GREY<sup>10</sup>, zum Theil um das beliebte Phlogiston zu retten oder es der neuen Theorie aufzudringen, noch andere aber, wie namentlich LICHTEBERG<sup>11</sup> und JOH. TON. MAYER<sup>12</sup>, sie in einer durch ihre Würdigung der zum Grunde liegenden und später aufgefundenen Thatsachen modificirten Gestalt darstellten.

Eine vollständige Mittheilung der *Crawford'schen* Theorie würde jetzt nicht mehr von genügendem Interesse seyn, und ist daher hinreichend, nur die Hauptelemente anzugeben. Danach heist Hitze oder Feuer die physische Ursache aller Erscheinungen, die wir jetzt als Folgen der Wärme betrachten (und wengleich nicht ausdrücklich gesagt wird, daß diese Ursache materiell sey, so liegt dieses doch entschieden ganz in der ganzen Darstellung, um jeden Zweifel dagegen abzuwehren).

Auch in MACQUEZ's chemischem Wörterbuche. Ital. Ausgabe. Calore.

1 Ueber die Versuche zum Beweise einer latenten Wärme. d. Franz. Quedlinb. 1790.

2 An Essay on Fire. Lond. 1781. 8.

3 Esame della Teoria del Calore del celebre Inglese CRAWFORD. Pisa 1787. 4.

4 Opusc. fisico-chem. p. 81.

5 La Théorie du feu avec son application au corps humain. Avignon 1788.

6 La Teoria del Calore. Firenze 1787. 2 T.

7 Vom Wärmestoff, seiner Vertheilung, Bindung und Entbindung u. s. w. Wien u. Leipz. 1786. 4.

8 Ueber das Feuer. Landsh. 1788. 8.

9 Abhandlungen über d. Wärme. In CRELL's neuesten Entdeckungen. Th. XII. Vergl. KANTER's Anleitung zur gemeinnützigen Kenntniss der Natur. Halle 1783. S. 601.

10 Dessen Journal d. Physik. Th. I. S. 1 ff.

11 J. C. P. EATLESSEN Anfangsgründe d. Naturlehre. 6te Aufl. 1803. 432.

12 Ueber die Gesetze und Modificationen des Wärmestoffs. 1791. Hierin ist dieser Gegenstand am ausführlichsten und gründlichsten behandelt.



schneiden. Diese Hitze, an sich betrachtet und ohne Rücksicht auf die durch sie erzeugten Veränderungen in den Körpern, nennt CRAWFORD *absolute Hitze* (*absolute Heat*), in Beziehung auf die Wirkungen aber, die sie erzeugt und durch die sie gemessen wird, heisst sie ihm *relative Hitze* (*relative Heat*). Die letztere zeigt sich unter drei Modificationen, zuerst als solche, die empfunden wird (*sensible Heat*), dann als solche, die das Volumen der Körper vermehrt, somit also durch das Thermometer gemessen werden kann (*Temperature of Heat*), und endlich als solche, die bei gleichen Massen und Temperaturen der Körper dennoch eine verschiedene Quantität vorhandener absoluter Wärme voraussetzt (*comparative Heat*), wonach die Körper eine ungleiche Capacität der Wärme haben. Eine bloße Uebersicht dieser Sätze ergibt bald, daß man alle Erscheinungen der freien, relativen (nach WILKE besser specifischen) und latenten Wärme leicht auf dieselben zurückbringen

6) Die Untersuchungen über das Verhalten der Wärme, wie auch das Wesen und die Modificationen derselben, wurden zu jener Zeit mit denen über den Sauerstoff als Bedingung des Verbrennens, der thierischen Wärme und des Keimens der Gewächse verschmolzen, wobei aber allezeit ein materieller Wärmestoff angenommen wurde und nur das Bestreben vorherrschte, die verschiedenen Erscheinungen dieser Hypothese anzupassen. LICHTENBERG<sup>1</sup>, damals unzweifelhaft eine Autorität, erklärt sich hierüber ohne Rückhalt, indem er mißbilligend bemerkt, daß CRAWFORD eine entschiedene Antwortung zu umgehen suche, obgleich seine Meinung darin nicht zweifelhaft sey, er selbst es aber für besser halte, die Behauptung über die wirkliche Existenz eines materiellen Wärmestoffes bestimmt auszusprechen. Nicht großen Beifall fand die in das ganze Gebiet der Naturlehre tief eingreifende Theorie, welche J. H. VOIGT<sup>2</sup> aufstellte, wonach unter den Körpern und deren Veränderungen zum Grunde liegenden einfachen und für sich bestehenden Stoffen zwei zum Brennen einer für das Licht, zwei für die Elektricität und zwei

KANTZEN'S Naturlehre. 6te Aufl. S. 434.

Versuch einer neuen Theorie des Feuers u. s. w. Jena 1793.

Gren's neues Journ. Th. III. S. 235.

für den Magnetismus gehören, wobei er das Phlogiston unter gewissen Modificationen zu retten sucht und als den einen, bei den Erscheinungen der Wärme thätigen Bestandtheil annimmt. Es verlohnt sich nicht der Mühe, diese Hypothese ausführlich zu prüfen, inzwischen geht aus dem hier Mitgetheilten so viel hervor, daß auf jeden Fall die Mehrheit der Physiker, bis an Ende des vorigen Jahrhunderts, die Wärmephänomene auf einen gewissen materiellen Grundstoff zurückzuführen bemüht war, denn auch PICTET<sup>1</sup>, ein in diesem Zweige als classisch geltender Schriftsteller, erklärt die Ursache der Wärmephänomene für einen materiellen Stoff, den man am besten durch das französische Wort *Calorique* bezeichnen könne.

7) Die in diese letztere Zeit fallenden Versuche und auf gebauten Schlüsse des Colonel BENJAMIN THOMPSON, nachherigen Grafen RUMFORD, bilden einen wichtigen Abschnitt der Geschichte der Meinungen über das Wesen der Wärme. Seine schon im J. 1778 angestellten bekannten Versuche über die Kraft des Schießpulvers<sup>2</sup> führten ihn zu der Wahrnehmung, daß ein Schuß ohne Kugel das Geschütz stärker wärmt, als mit derselben, und da man gerade das Gegenteil erwarten sollte, sofern das Fortschleudern der Kugel in Folge ihres Widerstandes das heiße Gas eine längere Zeit im Lauf zurückhält, so beschloß er, das Wesen und das Verhalten der Wärme einer näheren Untersuchung zu unterwerfen, und zum um so mehr, je weniger er die beobachtete Erscheinung mit der Hypothese eines *Calorique* in Einklang zu bringen wußte. In seinen Untersuchungen über die spezifische Wärmecapacität der Körper unterbrochen, und da diese unterdeß durch WILKE<sup>3</sup> in genügender Weise angestellt worden waren, wandte er sich zunächst zu dem Problem, die Gesetze des Durchganges der Wärme durch den leeren und erfüllten Raum auszumitteln<sup>3</sup>. Einen wichtigen Beitrag zur Begründung seiner Wärmetheorie entnahm RUMFORD aus den Resultaten der im großen Maßstabe angestellten Versuche über die Hitze, welche in gerieberten

<sup>1</sup> Versuch über das Feuer. Aus d. Franz. Tüb. 1790. §. 3.

<sup>2</sup> Philos. Trans. T. LXXI. Philosophical Papers. Lond. 1804. Mémoires sur la Chaleur. Par. Ann. XIII. (1804.)

<sup>3</sup> New Experiments upon Heat. Lond. 1786. Philos. Trans. LXXVI. u. LXXXIII. Gren Journ. Th. VII. 8. 245.



Kanonen erzeugt wird<sup>1</sup>. Er bediente sich hierbei der unter seiner Aufsicht stehenden Kanonenbohrmaschine zu München und wählte zum geriebenen Körper einen sogenannten *verlorenen Kopf*<sup>2</sup> von einem Sechspfänder. Hieraus liefs er einen 98 Z. langen, 7,75 Z. dicken Cylinder drehen, diesen alsdann mit einem gewöhnlichen Bohrer 7,2 Z. tief und 3,7 Z. weit ausbohren, während er durch einen kleinen Hals mit der Kanone zusammenhing, und also mit letzterer zugleich in horizontaler Lage um ihre gemeinschaftliche Axe gedreht werden konnte. In die Oeffnung wurde dann ein absichtlich stumpf gemachter Stahlbohrer gebracht, der sie fast genau ausfüllte, und indem dieser zur Verstärkung der Friction einen Druck von etwa 10000 Pfund ausübte, machte die Kanone 32 Umdrehungen um ihre Axe in einer Minute. Der hohle Metallcylinder hatte eine Masse von 385,75 engl. Kubikzoll und wog 113,13 engl. Pfund; in seiner Seite war ein 4,2 Z. tiefes Loch eingebohrt, in das ein Thermometer zum Messen der Temperatur einzusenken. Nach 30 Minuten und 960 Umdrehungen war die Wärme von 15° C. bis 54°,5 C. vermehrt und die 837 Gran abgeriebener kuppiger Metallspähne zeigten keine Spur von Oxydation, obgleich die Wärme bei Fortsetzung der Versuche fortwährend ohne ein Versiegen ihrer Quelle zu. Ebendieses Resultat erhielt man bei einem zweiten Versuch, bei welchem um die vierkantige eiserne Stange des Bohrers ein die Mündung des hohlen Cylinders genau verschließender Cylinder gelegt war, damit der äußeren Luft der Zutritt zur innern Höhlung abgeschnitten würde. Noch interessanter war das Resultat eines dritten Versuches, bei dem der Bohrapparat sich in einem mit Wasser gefüllten hölzernen Kasten befand, durch dessen eine Seitenwand das Ventilungsstück, welches den hohlen Cylinder an der Kanone angeschlossen hielt, wasserdicht hindurchging. Die Menge des Wassers stieg 18,77 Pfund, und es stieg nach einer Stunde von 15°,6

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1798. P. I. p. 80 ff. Journ. de Phys. T. II. p. 24. Experimental Essays. Ess. IX. In diesen nach und nach erschienenen Essays finden sich die sämmtlichen hierher gehörigen Untersuchungen Rumford's. Die gesammten XV Essays machen 15 Bände.

<sup>2</sup> So nennt man ein massives Metallstück, welches an der Mündung der Kanone, damit diese nicht porös wird, angegossen und nachher geglättet zu werden pflegt.



C. auf  $41^{\circ},7$ , nach 1,5 Stunden auf  $60^{\circ},6$ , nach 2 Stunden auf  $81^{\circ}$ , nach 2 Stunden 20 Min. auf  $93^{\circ},4$ , und fing nach 2,5 Stunden an zu kochen<sup>1</sup>. Als nachher bei der Wiederholung dieses Versuches der Stopfen, welcher die Oeffnung des Cylinders verschloß, weggenommen, und dem Wasser freier Zutritt in das Innere des Cylinders gestattet wurde, änderte dieses das Resultat nicht wesentlich. RUMFORD argumentirte daher, daß hierbei entstandene Wärme könne nicht aus den wenigen Bohrspähnen, noch aus dem Wasser entwickelt, auch nicht durch die eiserne Bohrstange oder den kleinen Hals an der Kanäle zugeleitet worden seyn, indem diese Theile vielmehr stets Wärme abführten, und da außerdem die Quelle der Wärme nie versiehe, so müsse man es aufgeben, sie für ein materielles Wesen zu halten, und sie vielmehr als eine bloße Bewegung betrachten. Man soll demnach die Erzeugung der Wärme mit der Schallbildung vergleichen, sofern eine geschlagene Campana anhaltend tönt. BERTHOLLET<sup>2</sup> erklärte sich gegen diese Folgerung und leitete die entstandene Wärme aus einer Zusammendrückung des Metalles ab, wodurch aber so viel Wärme entbunden werde, als welche im Stande seyn würde, das Volumen des geriebenen Körpers um ebenso viel zu vergrößern, als es durch Reiben vermöge des starken Druckes vermindert wurde, und eine leichte Berechnung ergibt, daß die hierzu erforderliche Erhöhung der Temperatur leicht die wahrgenommenen Erscheinungen hervorbringen konnte, allein RUMFORD setzt dieser Argumentation entgegen, daß dann die Wärme durch den angewandten Druck plötzlich im Maximum erzeugt worden seyn müßte, und mit noch mehrern Gründen, daß dann die Wärmequelle nie erschöpflich seyn könne. Wäre die Reibung so lange fortgesetzt worden, um die gesammte Metallmasse von 113,13 Pfund Spähne zu verwandeln, so würde dadurch eine Wärmemenge erzeugt worden seyn, genügend um mit Rücksicht auf die spezifische Wärme 46165 Pfund des Metalles vom Frostopunkte bis zum Siedepunkte zu erwärmen oder auch eine sechzehnmal so große

<sup>1</sup> Die Menge der erzeugten Wärme wächst mit der Geschwindigkeit der Reibung und der Stärke des Druckes; bei diesem Versuche setzt sie RUMFORD derjenigen gleich, welche neun brennende Wachskerzen geben. 8. Mémoires, p. XXXVI.

<sup>2</sup> Essay de Chimie statique. Par. 1803.

Metallmasse zu schmelzen, als welche beim Versuche in Anwendung gebracht wurde.

Bald nachher, im Jahre 1800, wiederholte RUMFORD zu Edinburg in Gemeinschaft mit HOPE, PLAYFAIR und STRUVART die bekannten Versuche von PICTET mit Hohlspiegeln, in denen Brennpuncten sich Eis und ein Thermometer befanden, und glaubte auch hierbei die Erzeugung der Wärme ganz ähnlich der eines Tones zu finden. Nach Beendigung der Versuche über die Erregung der Wärme durch die Sonnenstrahlen, welche demnächst zu erwähnen sind, wandte sich RUMFORD im Jahre 1803 zur Untersuchung des Ausstrahlungsvermögens verschiedener Oberflächen, und zeigte im folgenden Jahre zu Paris die Resultate derselben den Mitgliedern des Instituts, um damit die Hypothese von der Existenz eines Wärmestoffes endlich zu widerlegen<sup>1</sup>. Mit Uebergang der demnächst näher zu erörternden Versuche verdient hier bloß bemerkt zu werden, daß in Gemäßheit aller dieser Untersuchungen RUMFORD die gesammten Wärmephänomene auf Strahlungen zurückzuführen wollte und diesemnach sowohl *Wärme-* als auch *Kältestralen* (*Rayons calorifiques et frigorifiques*) nahm, beide den Schallwellen ähnlich, und zwar so, daß sich die Strahlen von größerer oder geringerer Intensität so voneinander unterscheiden, als diejenigen, welche einem höhern oder tiefern Tone zugehören, eine Vergleichung, die auf jeden Fall unzulässig ist, sofern sich bei den Schallwellen wohl ein Unterschied, aber kein eigentlicher Gegensatz findet, wie bei der Annahme von Wärme- und Kältestralen nothwendig gemacht werden mußte.

8) Nicht viel später als RUMFORD trat ein anderer, in der Wissenschaft so berühmt gewordener Gelehrter als Vertheidiger der Materialtheorie oder vielmehr als Gegner eines eigenthümlichen Wärmestoffes auf. HUMPHRY DAVY eröffnete seine geistige Laufbahn mit einer Abhandlung über das Wesen der Wärme und des Lichts<sup>2</sup>, worin er die Materialität des Lichtes darzuweisen, die der Wärme aber zu widerlegen bemüht war.

<sup>1</sup> Vergl. G. XVII. 33 u. 215.

<sup>2</sup> Essay on Heat, Light and the Combinations of Light. In Contributions to physical and medical knowledge, collected by Th. Davy. Bristol 1799. T. I. p. 1.

Berücksichtigen wir zunächst nur seine Ansichten über das Wesen der Wärme, so geht diese von der, hauptsächlich durch LA PLACE vertheidigten, Hypothese eines Conflictes zweier in allen Körpern thätigen Kräfte aus, einer anziehenden und einabstoßenden, die durch ihren Gegensatz den beharrenden Zustand eines bleibenden Gleichgewichts (*équilibre stable*) erzeugen. Indem aber alle Körper durch Wärme ausgedehnt werden, und zwar so ziemlich den Zunahmen derselben proportional, so soll dieses zu dem Schlusse führen, daß eben Wärme dasjenige Etwas sey, wovon die Repulsion in der Materie herrührt. Nehme man einen Wärmestoff als Ursache der Repulsion an, so sey damit nicht nachgewiesen, woher dieselbe diese Eigenschaft erhalte, und es werde dabei unlogisch die Repulsion und Elasticität durch Repulsion und Elasticität erklärt.

Sicher waren es nicht sowohl diese allzuwenig haltbaren theoretischen Gründe, welche H. DAVY bewogen, die Materialität der Wärme zu bestreiten, als vielmehr die erwähnten Versuche RUMFORD's, die er selbst zum Theil mit einigen Modificationen wiederholte und wobei er argumentirte, daß nach der Hypothese eines materiellen Wärmestoffes der Ursprung der dadurch erzeugten Hitze auf keine Weise aufzufinden sey, weil weder eine verminderte Wärmecapazität, noch eine Art der Verbrennung durch Aufnahme des umgebenden Sauerstoffgases, noch auch eine Zuleitung von andern Körpern dabei statt finde. In seinen Versuchen wurde Eis an Eis gerieben und dadurch zum Schmelzen gebracht, indem zugleich das dadurch erhaltene Wasser ungeachtet seiner größeren Wärmecapazität doch eine erhöhte Temperatur zeigte. Ein eigens construirter Apparat diente dazu, um unter einem exanthlirten, durch einen Tropfen vorher hineingebrachtes, im Vacuum verdampfenden Wasser völlig luftleer gemachten Recipienten ein metallenes Rad an einem Metallblech reiben zu lassen. Um die letzten Spuren des als Ursache der Erwärmung von den Antiphlogistikern betrachteten Sauerstoffgases der etwa zurückbleibenden atmosphärischen Luft wegzuschaffen, war der Recipient vorher mit Kohlensäure gefüllt und während der Reibung mit Eis umgeben worden, damit keine Wärme von außen eindringe; die erzeugte Wärme zum Schmelzen bringende Wärme war also aus dem 0,5 &c. betragenden Metalle entwickelt, woraus folgt, daß



kein materieller Stoff seyn könne, sondern von einer besondern Bewegung der Körpertheilchen herrühren müsse.

Wegen der großen Celebrität, welche H. DAVY später erlangt hat, ist es wohl der Mühe werth, die Hauptsätze seiner Warmetheorie kurz zu erwähnen, die zwar unter sich Zusammenhang haben, dennoch aber einigen Zwang und manche Inconsequenzen nicht verkennen lassen. Wärme ist nach ihm die Kraft, welche die durch Attraction bedingte innige Berührung der Körperelemente hindert, und die Empfindung derselben, so wie ihres Gegentheils, der Kälte, besteht in einer eignen Art von Bewegung, wahrscheinlich einer Vibration der kleinsten Körpertheile, die mit Grunde *repulsive Bewegung* genannt werden kann. Wenn diese letztere aber der planetarischen Centrifugalkraft analog seyn soll, wie die Attraction der Centripetalkraft, so ersieht man hieraus, daß bei der Hypothese eine hinlänglich scharfe Bestimmung der Begriffe fehlte. Leicht ist es übrigens, wenn man es mit dem innern nothwendigen Zusammenhange zwischen Ursache und Wirkung nicht sehr genau nimmt, eine Menge Thatsachen mit anscheinender Konsequenz an sie zu knüpfen. So folgt der verschiedene Aggregatzustand der Körper von selbst aus der ungleichen Wirksamkeit der beiden Kräfte, beim Lichte aber soll die Repulsion so sehr überwiegen seyn, daß ohne meßbaren Einfluß der Attraction die Theilchen sich mit der größten Schnelligkeit und ins Unendliche von einander trennen, was *repulsive Projection* genannt wird. Die Uebergänge aus einem Aggregatzustande in den andern beruhen auf einer Veränderung des gegenseitigen Verhältnisses der beiden Grundkräfte, deren eine, die Repulsion, erregt oder vermehrt wird 1) durch Reiben oder Stossen, bei der mechanische Bewegung, welche die Massen bei ihrem Aneinanderreiben verlieren, in repulsive Kraft verwandelt wird; 2) durch die Bewegung chemischer Verbindungen und durch Mittheilung repulsiver Bewegung von benachbarten Körpern. Alle aus dem verschiedenen Verhalten der Wärme folgende Erscheinungen, unter denen man jedoch gerade die scheidendste, nämlich die des latenten Wärmestoffes vermist, lassen sich dann leicht der Hypothese, sobald man die angenehme Bewegung als eine wirkliche, quantitativ wachsende und abnehmende Größe betrachtet, mithin ihr unvermerkt die Eigenheit der Materialität unterschiebt. Vorzugsweise findet

DAVY die Annahme eines Wärmestoffs am absurdesten, weil die Verpuffungen daraus erklärt werden sollen, denn namentlich beim Schießpulver müßten die Wärmecapacitäten des Ka des Azotes und der Kohlensäure geringer seyn, als die der Kohle und des Salpeters, um die Entbindung der Wärme erklären, da doch seine Versuche hierüber gerade das Gegentheil ergäben.

9) Allerdings giebt es verschiedene, demnächst näher untersuchende und zu würdigende Wärmephänomene, welche aus der Annahme eines eigenthümlichen Stoffes noch keine wegs hinlänglich erklärt worden sind und sich einer Erklärung aus diesem Principe auf keine Weise fügen, sobald man das nichts weiter, als eine Vertheilung und ein Uebergehn nach quantitativen Verhältnissen mit Rücksicht auf die verschiedenen Capacitäten der Körper zum Grunde legt; allein alle die verschiedenen Phänomene aus bloßer Bewegung abzuleiten, wie durch DAVY und noch neuerdings durch MOULIN<sup>1</sup> mit specieller und allerdings sinnreicher Anwendung auf die einzelnen Erscheinungen geschehen ist, heißt im Grunde nicht mehr, als etwas Unbekanntes auf ein unbekanntes, dem eigentlichen Begriffe nach keineswegs genau bestimmtes Wort zurückführen. So zuerst, wie dieses durch DAVY mindestens angedeutet wird, die Wärme eine repulsive, der Anziehung entgegenwirkende Kraft seyn, so liegen hierbei durchaus unklare Begriffe zum Grunde. Die Anziehung, deren Aeußerungen wir bei allem Materiell wahrnehmen, ist der Materie allgemein eigen, sie ist eine ihnen angehörige, stets wirksame Kraft, welcher zwar entgegengewirkt und die eben hierdurch geschwächt und gänzlich überwunden werden kann, die aber dennoch niemals weder zu seyn noch zu wirken aufhört, und die daher, mit Rücksicht auf ihre scheinende Ungleichheit bei den verschiedenen Stoffen, an sich und hinsichtlich ihrer Wirksamkeit stets die nämliche, also im eigentlichen Sinne eine stetig wirkende Kraft ist. Sollte es eine andere gleiche, aber entgegengesetzte Kraft entgegengewirkt

---

<sup>1</sup> Baumgartner's und v. Holger's Zeitschr. Th. V. S. 419. Auch BORDENAVE betrachtet die Wärme als Folge der Bewegung der Körperelemente. S. Journ. de Phys. T. IV. p. 104. Verschiedene Andeutungen dieser Ansicht huldigen, ließen sich gleichfalls noch namhaft machen.



ten, so würden beide sich in der hieraus erwachsenden Differenz ungleichen; es würde nur diese letztere bleiben, und die mannigfaltigen Veränderungen und Wechsel, die wir durch die Wärme erzeugt sehn, ständen ohne allen genügenden Grund; denn die Abstoßung müßte gleichfalls eine stetig wirkende Kraft seyn, und es wäre außerdem eine *petitio principii*, die Aeusserungen derselben als durch die Empfindung wahrnehmbar anzunehmen. Abstrahirt man hiervon, und will man die Wärmephänomene auf Bewegung zurückführen, wozu meistens das Verhalten des Schalles und des Lichts Veranlassung geben, so wird hierbei sogleich im Eingange übersehn, daß eine solche Bewegung nothwendig eine Ursache haben muß, welche nach allgemeinen mechanischen Principien der Bewegung proportional seyn, außerdem aber allmählig abnehmen und zuletzt aufhören muß, was dann der Erfahrung zuwider den absoluten Nullpunct der Wärme herbeiführen müßte, es denn, daß man mit CARTESIUS eine von Ewigkeit gegeben und stets fortdauernde, nach dem jederzeitigen Bedürfnis Erklärung als vermehrt oder vermindert vorausgesetzte Bewegung annehmen wollte. Noch ungleich größere Schwierigkeiten zeigen sich aber, wenn man auf Einzelheiten eingeht. Vorstellbar ist, daß die Schwingungen des Lichtäthers auf ein feines Organ, wie den Gesichtsnerv afficiren und die Vibrationen fester, flüssiger oder expandirter Körper in dem Gehörorgane eine Empfindung erzeugen, daß aber die Bewegung gar nicht wahrnehmbare Bewegung, durch die chemische Verbindung des Wasserstoffgases mit Sauerstoffgas im Knallgas erzeugt, die mit so großer Gewalt zusammenhängenden Theile des Eisens, Platins und anderer Metalle in so schnelle Bewegung setzen sollte, als zum Umhersprühen und Zerschlagen derselben erfordert wird, ist ohne Widerrede nicht vorstellbar. Ferner aber ist es offenbar nicht genügend, zur Erklärung der einzelnen Phänomene sich bloß des Wortes Bewegung zu bedienen, sondern es müßte nothwendig für jedes derselben Verhalten die eigenthümliche Art der Bewegung und den Zusammenhang zwischen der speciell modificirten Bewegung und der ihr zugehörigen Wirkung auf gleiche Weise bewiesen werden, als dieses bei den Schall- und Licht-



wellen nach der Undulationstheorie geschehn ist. Endlich ben wir für die optischen Erscheinungen ein materielles *Stratum*, den Lichtäther, und wollten wir für die Wärmepnomene ein ähnliches Medium annehmen, so wäre damit Existenz eines materiellen Wärmestoffes zugestanden.

10) Diese unüberwindliche Schwierigkeit haben alle die nigen gefühlt, welche sich eben deswegen gegen die Zulassigkeit der Vibrationstheorie erklärten. MURRAY<sup>1</sup> sagt daher, Ausdehnung der Körper kann nicht durch eine oscillatorische Bewegung erzeugt werden, welche bloß wechselnde Verdichtungen und Verdünnungen voraussetzt. Ebenso wenig ist bleibende Zustand der Aggregatform der Körper, wenn diese als durch Bewegung erzeugt annehmen wollten, mit unserer Ansicht vereinbar, namentlich wenn man berücksichtigt, daß das Wasser bei seiner Verwandlung in Dampf ein 18 mal größeres Volumen erhält. Auch die Verbreitung der Wärme durch die Körper steht mit der Vibrationstheorie im Widerspruch, indem hiernach ihr Fortgang durch elastische Körper momentan seyn und überhaupt bei allen Körpern in dem gewissen Verhältnisse zur Elasticität derselben stehn müßte. Hauptsächlich aber läßt sich die Langsamkeit ihres Fortganges in den verschiedenen Körpern auf keine Weise damit in Einklang bringen, die Erscheinungen der specifischen und latenten Wärme nicht zu erwähnen.

11) Wie entscheidend diese Argumente auch sind, so doch auf der andern Seite nicht zu verkennen, daß die Quantität der Wärme, die bei RUMFORD's und DAVY's Versuchen durch Reiben entwickelt wurde, sich auf keine Weise mit innerer Wahrscheinlichkeit auffinden läßt, und alle gewiegte Physiker erkennen diese große Schwierigkeit unverhohlen an. Wir wollen statt vieler Anderer nur den gelehrten THOMAS YOUNG hierüber hören. Nach seiner Ansicht ist die Wärme, die durch das Abschaben der wenigen Metallsphäre bei RUMFORD's Versuchen erzeugt wurde, so unermesslich groß, daß es als unmöglich erscheinen muß, sie für einen eigentlichen Stoff halten. RUMFORD fand die Wärmecapazität der abgeriebenen

<sup>1</sup> System of Chemistry. 3d ed. T. I. p. 463.

<sup>2</sup> Lectures on natural Philosophy. Lond. 1807. 4. T. I. p. 62

Spähne nicht geringer, als die des soliden Metalls<sup>1</sup>, angenommen aber, sie sey um  $\frac{1}{17}$  geringer geworden (wodurch also  $\frac{1}{17}$  ihrer absoluten Wärme ausgeschieden wäre), so hätte dieses Metall 33000 Grade Centes., und die gesammte Wärme der Spähne vom absoluten Nullpuncte bis zum Eispuncte ungefähr 30000 Grade betragen müssen. DALTON<sup>2</sup> findet diese Argumentation ungenügend; der Unterschied der Wärmecapacität ist nur, wie er meint, wegen Mangelhaftigkeit der Versuche nicht aufgefunden worden, die Wärme habe ihren Ursprung nicht bloß aus den Spähnen, sondern aus der gesammten Masse des Metalls, und der absolute Nullpunct müsse weit tiefer liegen, als man annehme. YOUNG dagegen führt an, daß 1 ℔. Salpeter ungefähr 0,5 ℔. trockne Salpetersäure enthält, deren latente Wärme ungefähr halb so groß, als die des Wassers ist, und 1 ℔. Salpeter enthält daher nur  $\frac{1}{4}$  so viel Wärme, als 1 ℔. Wasser. Dennoch aber fanden LAVOISIER und LAPLACE, daß 1 ℔. mit Kohle verbrennender Salpeter eine Hitze erzeugte, die 12 ℔. Eis zu schmelzen vermochte, folglich also 1 ℔. trockne Salpetersäure 24 ℔. Eis zu schmelzen vermöge. Angenommen, daß beim Processe des Verbrennens die entwickelten Gase nicht mehr Wärme verschluckten, als die sie abgibt, so folgt, daß 1 ℔. Wasser so viele Wärme abzugeben müsse, als 48 ℔. Eis zu schmelzen erfordert werden, oder 3734 Cent. Grade. Gesetzt aber, man wollte wirklich die latente Wärme Menge in den verbrennenden Körpern voraussetzen (oder den absoluten Nullpunct als so tief annehmen), so ist die Erzeugung der Wärme durch das Reiben, wobei die geriebenen Körper, namentlich in DAVY'schen Versuchen das Eis, keine Zersetzung oder Veränderung erleiden, auch dann durchaus unerklärbar. YOUNG schließt demnach, daß die Wärme kein materielles Etwas seyn kann, wenn sie durch das Reiben aus dem Nichts erzeugt wird; auch könne man sie nicht für eine der Attraction entgegengesetzte repulsive Kraft halten, weil sonst die Elasticität fester und flüssiger Körper durch ihre Vermehrung wachsen müßte. Als mate-

<sup>1</sup> Bei einem Versuche wurden 4145 Gran Spähne abgerieben und in 1 ℔. Wasser zum Sieden gebracht.

<sup>2</sup> Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. von WOLFF. Th. I. S. 113.

rielles Wesen könne sie nicht nach allen Seiten hin ausstrahlen, auch müßten ihre Theile bei der Concentration im Fein- einander so nahe kommen, daß sie von der geradlinigen ab- weichen würden. Diesemnach setzt er die Wärme in Schwin- gungen, ähnlich denen des Lichts und des Schalles. Die Ana- logie zwischen Licht und Wärme scheint ihm auch daraus vorzugehen, daß die ungleichen Lichtstrahlen zugleich verschie- dene erwärmende Kraft haben, bis zu der Grenze hin, welcher an die Lichtstrahlen für das Auge nicht mehr empfind- bar sind, wohl aber als Wärmestrahlen noch wahrgenommen werden. Auch zwischen den Schallwellen und den Wärmestrahlen findet er große Aehnlichkeit und geht hierin so weit, daß er meint, die Wellen, welche ein vibrierender, ins Wasser getauchter Schenkel einer Stimmgabel zeige, geben ein Bild der Dampfbildung.

12) So lange man sich, wie auch hier durch Young geschieht, mit allgemeinen Analogieen begnügt, läßt sich eine Hypothese aufstellen, sobald man aber die Begriffe scharf zusammenzufassen sucht, zeigt sie sich als ganz unhaltbar. Die Analogie mit dem Lichte fällt zuerst ganz weg; denn wir haben bei allerdings Undulationen, aber eines Lichtäthers, eines materiellen Fluidums, und wenn wir ein solches auch den Wärme- phänomenen zum Grunde legen, so ist damit der verlassene Wärmestoff schon zugestanden. Die Bewegungen in Schallwellen würde man sicher Bedenken tragen als ein Analogon der Wärme- phänomene anzuführen, wenn man überlegte, daß diese in nichts anderem, als in regelmäßigen Stößen (Pulsationen) bestehen, die im höchsten Grade verfeinert die Schläge eines Rammklotzes gegen einen Pfahl vergleichen sind. Beide Analogieen verschwinden aber oder zeigen sich als unhaltbar, sobald man die Theorie der Wellen auf die Erscheinungen der latenten Wärme anwendet, wobei ein die Wärme- phänomene gebendes Etwas in genauen quantitativen Verhältnissen gebunden und nach willkürlich langer Zeit wieder frei wird. Obgleich jede Welle aus einem Positiven und einem Negativen, einem Wellenberge und Wellenthale, eine Verdichtung und Verdünnung besteht, so ist dennoch eine isolirte und allein negative Welle ein durchaus unfalschlicher Begriff, und es lassen sich daher weder die Erscheinungen der Wärme, noch auch die der *Elektricität* und des *Magnetismus*



auf bloße Wellenbewegung, ohne materielles Substrat, zurückführen; die beiden letzteren Potenzen schon deswegen nicht, weil sie aus einem Positiven und einem Negativen (des vorhandenen Gegensatzes wegen) bestehen, deren jedes wieder Wellenberge und Wellenthäler erfordern würde. Das Aufhören der Wellenbewegung bedingt nothwendig das Aufhören der Erscheinungen, wie dieses auch beim Schalle und beim Lichte der Fall ist, das Aufhören der hypothetischen Wärmevibrationen müßte daher den Eintritt des absoluten Nullpunctes zur Folge haben, die bleibende Ausdehnung der Körper bei mittleren Temperaturen müßte daher aus ewig dauernden Vibrationen erklärt werden, die Bindung der Wärme wäre dann die Verminderung dieser Vibrationen mit Aenderung des Aggregatzustandes der Körper, wofür weder die Licht- noch die Schallwellen ein Analogon darbieten; aber daß demnächst nach kürzeren Zeiträumen die Vibrationen mit meßbar gleichen intensitativen Größen wieder zum Vorschein kommen sollten, ist schwerlich überall vorstellbar.

13) Gegen diese, in der That unüberwindlichen Schwierigkeiten müssen diejenigen als verschwindend erscheinen, welche aus der allerdings räthselhaften Erzeugung der Wärme durch Reibung hervorgehn, obgleich noch niemand die eigentliche Quelle derselben genügend nachzuweisen vermochte. **WILLIAM HENRY**<sup>1</sup> hat es übernommen, die aus der Wärmeabfuhr durch Reiben abgeleiteten Argumente gegen einen materiellen Wärmestoff zu widerlegen. Zuerst findet er den Beweis unzulässig, daß bei **DAVY**'s Versuchen zu der im Vacuum befindlichen Scheibe keine Wärme von außen zugeführt worden sey, dieselbe könne auch den leeren Raum durchdringen und den Körper zugeführt werden, der zu ihrer Aufnahme geeignet sey. Bei **RUMFORD**'s Versuchen war der Bohrer mit Wasser umgeben und alle Luft abgehalten; die Wärme konnte nur durch den Bohrer zugeführt werden. Eine Ungenauigkeit will **HENRY** darin nicht finden, daß ein Körper zu viel Wärme anziehe und wieder abgebe, wie in beiden Reihen der Fall war; allein daß ein solches Verhalten, welches auch nicht absolut unzulässig, doch auf jeden Fall nicht

ungezwungen vorstellbar sey, unterliegt wohl keinem Zweifel. Dafs die Wärme nicht aus den geriebenen Körpern entsteht sey, folgerte DAVY aus dem Schmelzen geriebener Eisstücke, indem diese sonst so viele Wärme hätten verlieren müssen, aus ihnen entbunden wurde, RUMFORD aber fand, dafs specifische Wärme abgeschabter Metalltheile der des massigen Metalls gleich sey, und auch diese konnten daher die erzeugte Wärme nicht abgeben. Die Einwendungen, welche HENRY hiergegen macht, können nur dazu dienen, die Argumente zu schwächen, keineswegs aber sie ganz zu entkräften. Es läfst sich allerdings dagegen anführen, dafs unsere Thermometer die relativen, keineswegs aber die absoluten Wärmemengen angeben, und dafs wir zwar Mittel zur Bestimmung der verschiedenen Wärmecapacitäten und zur Nachweisung des Latentwärmewerts der Wärme haben, aber keine, die zur Ausmittlung absoluten Wärmemengen genügen, wodurch dann allerdings der Schluss, es könne eine so bedeutende Menge Wärme durch Reiben aus den Körpern nicht entbunden werden, wankend gemacht wird. Allein es läfst sich dennoch nicht verkennen, dafs die Auffindung der eigentlichen Quelle, die unaufhörlich bei fortgesetztem Reiben eine so prodigiös scheinende Wärmemenge hergibt, und die Nachweisung der Aetiologie einer solchen Production im höchsten Grade schwierig ist, sobald man nach der Hypothese eines materiellen Wärmestoffes blofs Quantitative desselben berücksichtigt.

Dagegen erklärt sich HENRY als Anhänger eines materiellen Wärmestoffes aus mehreren, nach seiner Ansicht entscheidenden Gründen. Zuerst erweitert die Wärme den Raum anderer Körper und mufs daher selbst einen Raum einnehmen oder ausgedehnt seyn, woraus dann ihre Undurchdringlichkeit von selbst folgt. Ein Gewicht derselben ist zwar durch Versuche von BÜFFON, WHITEHURST, FORDYCE, PICTET u. RUMFORD nicht gefunden worden, aber damit die Nichtmaterialität derselben ebenso wenig erwiesen, als für den Lichtstoff durch ein gleiches Verhalten desselben. Auf jeden Fall zeigt zweitens die Wärme chemische Wirkungen und mufs daher materiell seyn. 1) Die charakteristischen Kennzeichen der Wärme verschwinden, sobald sie Formänderung in andern Körpern hervorgerufen hat. 2) Hierbei ist eine gewisse Wahlverwandtschaft unverkennbar, indem sich in hoher Temperatur



Wärme nur mit dem einen Antheile der Metalloxyde verbindet und diesen abscheidet, auch bei einigen Stoffen frei, bei anderen gebunden wird. 3) Bei einigen Stoffen wirkt die Wärme durch doppelte Wahlverwandschaft, z. B. bei der Zersetzung des Wassers durch Eisen. 4) Die Wärme dient zuweilen als Zersetzungsmittel, z. B. bei der Verbindung des Kohlenstoffs mit Sauerstoff, die nur in großer Hitze erfolgt. HENRY sucht nun zugleich darzuthun, daß die Capacität der Wärme nach RUMFORD's Theorie von ihrer Verwandschaft verschieden ist, wie aus der Dampfbildung aus Aether hervorgeht, indem diese auf die chemische Affinität der Wärme zum Aether beruht, die daher so stark verschluckt wird, daß dadurch eine scheinbare Erkältung entsteht. Somit hat also die Wärme gewisse Qualitäten der Materie, außer der Schwere, und wir sind daher berechtigt, sie für eine Materie eigenthümlicher Art zu halten. Hierfür entscheidet namentlich auch der Umstand, daß die Wärme ohne etwas Materielles unstatthaft ist, und da nach RUMFORD die Wärme durch die Torricelli'sche Leere dringt, in der nichts vorhanden ist, was die Wärme fortpflanzen könnte, so muß die Wärme selbst etwas Materielles seyn.

Führen hierbei die Prämissen vollständig begründet, daß die Wärme den leeren Raum wirklich durchdringt, in der Torricelli'schen Leere aber überall nichts Materielles vorhanden ist, so wäre dieses Argument unwiderleglich begründet; allein die Abwesenheit aller Materie in der Torricelli'schen Leere dürfte mit siegreichen Waffen angegriffen werden und dem könnten die Gegner sich durch die Annahme helfen, daß die den leeren Raum einschließende Hülle die Bewegung der Wärme hindere. Wir werden auf diesen Gegenstand später wieder zurückkommen.

5) BEATHOLLET<sup>1</sup>, durch die vielen Gründe für einen kalten Wärmestoff bewogen, erklärt sich gegen RUMFORD's Angaben und leitet die erzeugte Wärme aus der Compression der geriebenen Körper ab, ohne jedoch die Resultate der Versuche mitgetheilt, dieses sehr unwahrscheinlich machenden Vorgangs gehörig zu widerlegen. Einen schätzbaren Beitrag zu den Untersuchungen über Wärmeentbindung durch Reiben



hat aber HALDAT<sup>1</sup> geliefert, welcher verschiedene Metalle ungleichen Geschwindigkeiten, mit grösserem und geringeren Drucke, mit rauher und glatter Oberfläche, mehr oder weniger gegen Wärmeleitung geschützt, auch elektrisch isolirt oder tend mit der Erde verbunden, an einander rieb. Die Hauptresultate, welche aus zehn Versuchen hervorgehn, wodurch allerdings die eigentliche Aufgabe nicht gelöst wurde, sind ferner der Bestätigung der unerwartet grossen, durch Reiben erzeugten Menge von Wärme hauptsächlich folgende. Die Quantität der Wärme hängt nicht von der Dichtigkeit der Körper ab; denn Blei gab nicht mehr Wärme, als Kupfer, und diese Metalle gaben weniger als Zink. Die Rauheit der geriebenen Fläche zeigte keinen vermehrenden Einfluß, vielmehr war erzeugte Wärmemenge in einem Versuche, wobei der reibende Körper nach Art einer Feile eingeschnitten wurde und Späne abrieb, um die Hälfte geringer, als wenn dieselben Flächen bei gleicher Geschwindigkeit und gleichem Drucke, anfangs glatt durch das Reiben selbst Politur erhielten. Hieraus kann man mit Recht folgern, daß die in RUMFORD's Versuchen geriebenen Späne die erzeugte Wärme nicht hergaben. Die Vermehrung des Druckes wuchs dagegen die Menge der hervorgebrachten Wärme bedeutend, denn in zwei übrigens gleichem Experimenten erzeugte der Druck von 40 Kilogrammen fünfmal so viel Wärme, als von 10 Kilogrammen<sup>2</sup>. Hier scheint hervorzugehn, daß die Wärme aus den Körpern durch Compression derselben ausgeschieden werde, allein hiergegen streitet das Resultat eines Versuches, in welchem ein Metalldraht durch starke Hammerschläge Bandform erhielt. Sein specifisches Gewicht war dadurch nicht so viel verändert, wie die hydrostatische Waage den Unterschied anzeigte, doch erschien seine vermehrte Elasticität und Sprödigkeit für vergrößerte Dichtigkeit, allein die dadurch erzeugte Wärmemenge soweit der Versuch eine meßbare Vergleichung gestattete, war geringer als die durch Reibung hervorgerufene. Dieses Resultat findet HALDAT nicht mit Unrecht so bedeutend, daß

---

<sup>1</sup> Journal de Phys. T. LXV. p. 213.

<sup>2</sup> Es wäre wohl der Mühe werth, durch neue Versuche die Art des Verhältnisses des vermehrten Druckes zu den erzeugten Wärmemengen auszumitteln.

weist, man könne kaum umhin, der Hypothese Rumford's verpflichtet, wenn nicht die Argumente für einen materiellen Wärmestoff allzugewichtig wären, weswegen eine endliche Entscheidung der eigentlichen Frage noch zur Zeit, und bis neue Versuche die Summe der Thatsachen vermehrten, unzulässig sey.

Wolle man die Wärme aus der Compression ableiten, so bleibe dunkel, warum geriebene elastische Metalle, z. B. Zink, bei ihrer Wiederdehnung nicht gleiche Quantitäten Wärme verschluckten. Würde die Wärme durch Reiben ausgeschieden, so sey damit noch nicht ausgemacht, ob sie aus den geriebenen oder aus den umgebenden Körpern ihren Ursprung erhalte. Im ersten Falle müßte die Dichtigkeit umgekehrt proportional seyn (?) und sich vermindern; im zweiten müßte die leichtere Zuleitung einen Einfluß ausüben, was jedoch gegen seine eigenen und früheren Versuche streite. Wolle man aber die Wärme in Vibrationen suchen, so müßte ihre Menge durch Compression abnehmen, und sich vorzüglich ein gewisses Verhältniß zur Dichtigkeit und hauptsächlich zur Elasticität der geriebenen Metalle zeigen. Sonach genüge weder die eine noch die andere Hypothese, um die obwaltenden Zweifel zu lösen.

5) Die bisher genannten Anhänger der Undulationstheorie setzen jede Art der Materialität des Wärmestoffes, indem sie das Vorhandenseyn eines die Erscheinungen erzeugenden und bedingenden Aethers in Abrede stellen. Hiernach setzen sie eigentlich die Phänomene der Wärme nicht mit denen des Lichts in Parallele stellen, indem diese letzteren von Undulationen eines unleugbar materiellen Lichtäthers abhängen, sondern sie könnten allein mit denen des Schalles verglichen werden. Zu den Vertheidigern dieser Ansicht, wozu also die Wärmeerscheinungen bloß aus Bewegungen der Körper bestehen, bei denen dieselben wahrgenommen werden, gehört auch PAULSEN<sup>1</sup>, welcher das gesamte Verhalten der Wärme auf ursprüngliche oder mitgetheilte Bewegung der Körpertheilchen zurückführt, jedoch mit minder scharfer Auffassung der Thatsachen, als diese durch MOHR mitgetheilt worden. Es scheint mir daher weniger geeignet, die von ihm gegen die Materialität der

<sup>1</sup> De caloris theoria, qua vibrationis vel motus systema contra materiale defenditur. Gott. 1821.

Wärme aufgestellten und für die von ihm vertheidigte Ansicht beigebrachten Gründe hier einzeln zu prüfen, weil das G. darauf hinausläuft, der Wärme die Materialität abzusprechen, weil ihr die Schwere, Ausdehnung und Undurchdringlichkeit fehlt, die Ursache der Wärmephänomene dagegen in eine genthümliche Bewegung der Körpertheile zu setzen und die Bewegung nach der Verschiedenheit der Wärmephänomene verschieden modificirt zu nennen. Wesentlich verschieden von dieser Hypothese ist eine ihr insofern ähnliche, als da gleichfalls die Materialität der Wärme in Abrede gestellt wird. Nach WÜRSCH<sup>1</sup> soll es eine *positive* Wärme geben, die einer positiv oscillirenden Ausdehnung der Körpertheilchen ruht, so wie eine *negative*, die nichts weiter als eine oscillirende Zusammenziehung der sinnlich wahrnehmbaren Materie seyn soll. Um dieses zu begreifen, soll man nur den Satz im Auge haben, daß die bald größere, bald kleinere Ausdehnung der in mancherlei Art verschiedenen Materien, welche zu einerlei Wärmeenergie gehört, von der bald stärkeren, bald schwächeren Cohäsion und Gravitation ihrer Theile abhängt; also daß die Cohäsion der Ausdehnung direct oder umgekehrt proportional seyn solle, streitet gegen die Erfahrung, und die Verschiedenheit der Gravitation gegen den erwiesenen Satz, daß alle Materie gleich schwer ist.

16) Es läßt sich sehr sachgemäß eine Theorie hienzu anreihen, welche gleichfalls Undulationen annimmt, aber modificirt, und diese genauer bestimmt, ohne sich mit der bloßen Bezeichnung der Phänomene durch das Wort Bewegung begnügen. AUREAS gab diese Hypothese zuerst in ihren allgemeineren Umrissen<sup>2</sup>, führte sie aber nachher weiter aus. Hiernach erklärt er sich dahin, daß zuerst die sogenannte strahlende Wärme sich in ihrem Verhalten dem des Lichtes gleich zeige und daher auch auf ähnliche Vibrationen zurückgeführt werden könne, daß aber ein merklicher Unterschied hervortrete, wenn die Wärme von dem heißern Ende eines Körpers sich an das kältere begeben, denn statt einer Wellenbewegung, wobei die undulirende Flüssigkeit im Augenb

<sup>1</sup> G. XXVI. 337.

<sup>2</sup> Bibliothèque univ. 1832. T. XLIX. p. 225.

<sup>3</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LVIII. p. 432. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLII. p. 342.



des Fortschreitens der Welle unbewegt bleibe, habe man eine gradatim fortschreitende Bewegung, indem die ursprünglich wärmere Stelle zwar erkalte, aber stets wärmer bleibe, als die Theile, denen sie Wärme mittheile. Weil jedoch ein Körper, an der einen Stelle durch die Sonnenstrahlen erhitzt, seine Wärme den übrigen Theilen zuführe, so könne man das Licht und die Wärme dieser Strahlen nicht aus Wellenbewegungen deuten, ohne zuzugestehn, dafs auch die Verbreitung der Wärme im Körper durch Undulationen geschehe; ein Schluss, dessen Richtigkeit nicht sofort einleuchten dürfte. AMPÈRE unterscheidet, was auch im Allgemeinen wichtig ist, bisher aber noch keineswegs ausgebreiteten Beifall gefunden hat, rücksichtlich der Zusammensetzung der Körper *Partikeln, Molecüle* und *Atome*. Die Theilchen (*particules*) haben ihrer Kleinheit ungeachtet die Aggregatform der Körper, zu denen sie gehören, sind starr, tropfbar-flüssig oder gasförmig, und bestehn aus Molecülen, die in gewissen Abständen von einander gehalten werden: 1) durch die den Atomen eigenthümlichen attractiven und repulsiven Kräfte, sofern sie ihre Wirkung bis zu derjenigen Entfernung erstrecken, in welcher die Molecüle zu Partikeln vereinigt sind, 2) durch die Repulsion, welche die Molecülen des zwischen den Partikelchen befindlichen Aethers abstoßen, und 3) durch die der Materie eigenthümliche Attraction. Die Molecüle sind dann ferner eine Verbindung von Atomen und werden durch die den Atomen eigenthümlichen attractiven und repulsiven Kräfte zusammengehalten. Letztere wirken so überwiegend stark, dafs dagegen die der Molecüle als Atome unmerklich erscheinen können. Atome endlich sind materielle Punkte, mit attractiven und repulsiven Kräften versehene Punkte. Es folgt, dafs die Molecüle ihrem Wesen nach fest sind, auch die Aggregatform des Körpers seyn mag, wozu sie gehören, und dafs sie Polyeder bilden, an deren Spitzen sich ein oder eine gewisse Anzahl Atome befinden und welche von den Krystallographen primitive Gestalten der Körper genannt werden. Der Uebergang der Körper in den verschiedenen Aggregatzustand besteht in weiter nichts, als in einem verschiedenen Abstände ihrer Molecüle von einander, wobei ihre anziehenden und abstossenden Kräfte zum Gleichgewicht kommen, der Uebergang zur Festigkeit aus dem tropfbar-flüssigen Zustande vereinigen sich jedoch mehrere Molecüle zu zusammen-

gesetzteren. Durch mechanische Mittel können bloß die Partikeln getrennt werden, die aus den Vibrationen der Atome entstehende Kraft vermag die zusammengesetzten Moleculen eines festen Körpers in einfachere, wie sie in tropfbar-flüssigen und gasförmigen Körpern vorhanden sind, zu zerlegen und chemischen Kräfte vermögen auch diese letztern zu trennen. Dafs die Atome keiner weitem Theilung fähig sind, liegt der Natur der Sache.

Ampère unterscheidet dann Vibrationen der Moleculen und der Atome. Die erstern bestehen aus Näherungen und Entfernungen der Moleculen, die letztern finden ohne Unterbrechung statt, indem die Atome sich stets abwechselnd einander nähern und von einander entfernen, ohne aufzuhören, dem nämlichen Moleculen anzugehören. Zu den erstern gehören die Schallschwingungen, die letztern erzeugen für sich und vermöge ihrer Fortpflanzung durch den Aether die Erscheinungen des Lichts und der Wärme. Da keine Vibrationen ohne den Zustand stabilen Gleichgewichts zwischen anziehenden und abstossenden Kräften statt finden können, so setzen die Vibrationen der Atome diese gleichfalls voraus, und zugleich muß bei verändertem Abstände die Repulsivkraft schneller wachsen und abnehmen, als die Attractivkraft; auch könnten beide Kräfte als eine einzige gedacht werden, deren mathematischer Ausdruck gegengesetzte Zeichen haben müßte. Besteht aber die Wärme aus solchen Vibrationen der Atome, so kann sie nicht mit hierzu nothwendigen Repulsivkraft identisch seyn.

17) Wie man auch diese Theorie eines berühmten gelehrten würdigen mag, so steht ihr auf jeden Fall entgegen, dafs sie durchaus willkürlich ist und einer ursprünglich festen Basis ermangelt. Eben diese Willkür in Aufstellung neuer Hülfsypothesen gewahrt man auch bei den Anwendungen derselben auf die einzelnen Phänomene. Da die Wärme in allen Körpern stets vorhanden ist, so müßte man schon im Voraus eine von Ewigkeit her bestehende unausgesetzte Bewegung annehmen, ohne dafs die beiden Kräfte sich jemals zu einer ruh-

---

1 Dieser Satz hängt mit einem anderweitig bekannten, aber von Ampère in Ann. des Mines 1814 aufgestellten zusammen, nämlich in gleichen Volumen verschiedener Gasarten unter gleichem Druck und bei gleicher Temperatur gleiche Mengen von Moleculen enthalten sind.



den Mittelkraft vereinigen, wozu wir in der Natur kein Analogon finden. AMPÈRE nimmt dann zweierlei Vibrationen an, erstens wenn die (dunkle) Wärme sich in den Körpern bewegt, und zweitens die strahlende Wärme, welche nach seiner Meinung nicht vom Lichte unterscheidbar ist, indem das Licht aus häufigen und intensiven Wellen besteht, daß diese die Feuchtigkeiten des Auges zu durchdringen vermögen, so wie die Wärme der Glühhitze solche Körper, als Wasser, Glas u. s. w., durchdringt, die für die dunkle Wärme undurchdringlich sind. Wir werden noch öfter Gelegenheit haben, auf das Verhältniß zwischen Licht und Wärme zurückzukommen, welche namentlich auch BIOT dem Wesen nach für identisch hält, wollen wir hier nur vorläufig bemerken, daß auch die dunkle Wärme nicht, der Unterschied der Intensität zwischen Weißglühhitze und dunkler Wärme aber bei weitem so groß nicht ist, als zwischen dem hellsten Sonnenlichte und dem schwächsten, in völliger Dunkelheit sehr reizbaren Auge noch wahrnehmbaren Scheine phosphorescirender Körper, und dennoch das Licht in allen seinen Abstufungen die nämlichen, bloß der Intensität verschiedenen Eigenschaften, so daß man nicht begreift, wie die Wärme, zuerst mit Licht identisch, nachweisbaren Grund in ein anderes Wesen von durch verschiedenem Verhalten übergehen sollte. AMPÈRE versteht übrigens das verschiedene Verhalten der Wärmewellen dem des Schalles, wobei dem Wesen nach die Wellen der strahlenden Wärme denen des Schalles ganz ähnlich, die der Körpern fortgehenden aber solchen Schallwellen ähnlich seyn, die entstehen würden, wenn die Vibrationen mehrerer nahe bei einander befindlicher und auch wohl in eine eingeschlossener tönender Körper sich wechselseitig betheiligen und durch die eingeschlossene Hülle bedingt würden.

(8) Die Hypothesen der eigentlich so genannten *Naturphilosophen*, wie sie in den beiden ersten Decennien dieses Jahrhunderts aufgestellt wurden, übergehe ich mit Stillschweigen, weil sie in allzu allgemeinen Ausdrücken abgefaßt sind, als sie den Erscheinungen im Einzelnen genau angepaßt werden durchgeprüft werden könnten; Erwähnung verdient eine Ansicht, welche aus einigen Lehrsätzen KANT'S genommen eine geraume Zeit lang viele Anhänger erhielt. Ein mit Recht gefeierter Königsberger Philosoph glaubte bewie-



sen zu haben<sup>1</sup>, daß die Materie selbst, und zwar ihrem Wesen nach und in Beziehung auf ihre Existenz, durch zwei Kräfte, die Dehnkraft und Ziehkraft, bedingt, gleichsam erst gegeben werde. Aufser dem Aufsehen, welches diese neue Lehre den Physikern erregte, mochte wohl die sofort nachfolgende Bekanntwerdung der erwähnten Versuche RUMFORD's DAVY's dazu mitwirken, die bis dahin ziemlich allgemein herrschende Ansicht von der Materialität der Wärme und des Lichtes in Zweifel zu ziehn, und da der Reformator der bis dahin gangbar gewesen philosophischen Systeme von den speculative Philosophen so allgemein gepriesen wurde, die gleichwetteiferten, sich in ihrem Lobe zu überbieten, so glaubten viele, namentlich jüngere Physiker, durch Auffindung der beiden entgegenwirkenden Grundkräfte sey die schwierige Aufgabe über das Wesen der Materie und die letzten Gründe aller Erscheinungen in der Körperwelt endlich gelöst; wobei jedoch nicht zu übersehen ist, daß diese Ansicht bloß in Deutschland Vertreter fand. Es würde überflüssig seyn, die große Zahl der Anhänger dieser sogenannten *dynamischen Theorie* Naturerscheinungen aufzuzählen, und es wird daher genügen nur F. HILDEBRANDT<sup>2</sup> zu nennen, welcher diese Hypothese auf die gesammte Naturlehre anzuwenden versuchte. Hiernach existirt keine materielle Grundlage weder des Lichts noch der Wärme, sondern „die Dehnkraft, welche in ihrem freien Zustande uns als Licht erscheint, kann, in der Sphäre ihrer Verbreitung Körper antreffend, von der Materie aufgehalten, angenommen werden, mit ihr sich verbinden und an ihr haften. In diesem Zustande bewirkt sie das, welches wir Wärme nennen. Die Wärme ist demnach die an der Materie schwebende Dehnkraft, in ihrem Ursprunge mit dem Lichte identisch, aber in ihrem Zustande von dem Lichte wesentlich verschieden.“

Es ist in der That unbegreiflich, wie die deutschen Physiker, bei ihren sonst nicht unbegründeten Ansprüchen auf den Credit des Scharfsinns, sich eine so auffallende *petitio principii*.

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Materie*. Bd. VI. S. 1410.

<sup>2</sup> Anfangsgründe der dynamischen Naturlehre. Erlang. 1807. 1. Specieell S. 533. Vergl. ALEX. NICOL. SCHERRER Bemerkungen über die Natur des Wärme- und Lichtstoffes. In: Nachträge zu den Grundrissen der neuen chem. Theorie. Jena 1796. 8.

erlauben und eine Kraft ohne materielles Substratum, eine reine  
 Dehnkraft, die im Lichte sich als bewegend zeigen sollte, in  
 das Gebiet der Naturlehre einführen, das Wesen der Wärme  
 aber in eine Verbindung dieser reinen Kraft mit der Materie  
 setzen konnten, ohne nach dem Grunde und den Gesetzen die-  
 ser Verbindung zu fragen, gleichsam als sey es nur ein Act  
 willkürlicher Lanne, entweder der Dehnkraft, sich mit der  
 Materie, oder der letzteren, sich mit der ersteren zu verbinden.  
 Zwischen wuchsen auf diesem Felde einer allzufreien Specu-  
 lation die vielen auf ein Wechselspiel willkürlich angenomme-  
 ner Kräfte gegründeten Hypothesen namentlich über das Wesen  
 sogenannten unwägbarer Potenzen, von denen bloß OER-  
 SHED'S Theorie der Wärme hier erwähnt werden möge. Die-  
 ser durch seine glänzende Entdeckung des Elektromagnetismus  
 so berühmt gewordene Gelehrte glaubte, daß WINTER'S  
 Speculationen zur Enthüllung der verborgenen Naturgeheimnisse  
 führen könnten, und versuchte es daher, die gegebenen Andeu-  
 rungen weiter zu entwickeln. Hiernach nahm er statt der bis  
 so hoch gestellten Kantischen Grundkräfte<sup>2</sup> zwei andere  
 die *Brennkraft* und *Zündkraft*, die sich einander aufheben  
 daher entgegengesetzt seyn sollten. Diese betrachtete er  
 die letzten chemischen und selbst auch mechanischen Kräfte,  
 in als die *allgemeinen Grundkräfte* der Körperwelt. Mit  
 besonderer Rücksicht auf die elektrische Leitungsfähigkeit der  
 Materie, und von dem, vermittelt KINNEASLEY'S sogenannten  
 Thermometers früher durch die englischen Physiker aufge-  
 nommen, nach neuern Versuchen wohl noch zweifelhaften, Ge-  
 sage ausgehend, daß die Elektrizität in Körpern, welche sie  
 leiten, gar keine Wärme entwickle, betrachtet er  
 die Wärme als einen innern Wechselkampf der entgegenge-  
 setzten Kräfte, indem sie nur dann hervortritt, wenn das Gleich-  
 gewicht in jedem Punkte des Körpers gestört ist, aber so, daß  
 keine sinnlich erkennbare Trennung der Kräfte ge-

<sup>1</sup> Ansicht der chemischen Naturgesetze. Berl. 1812. 8. S. 81. 114.  
 Elektrizität Bd. III. S. 369. G. LXXII. 139.

<sup>2</sup> Schon früher als KANT betrachtete KNIGHT die *Dehnkraft* und  
 die *Zündkraft* als allen Erscheinungen der Körperwelt zum Grunde liegend  
 in seinem Werke: Attempt to demonstrate, that all the phenomena  
 of nature may be explained by two simple principles, attraction and  
 repulsion. Lond. 1748.

kommen ist. Diese Kräfte müssen aber die eigentlichen Gr~~u~~nde der körperlichen Natur ausmachen, weil sie unersch~~ö~~pflich sind, sofern die Fähigkeit, durch Vertheilung Elektr~~icität~~ zu erhalten und zu leiten, so wie auch durch Stofs und Dr~~uck~~ Wärme zu entwickeln, ohne Aufhören fort dauert.

19) Aus diesen, in solcher Allgemeinheit und Unbestim~~mt~~theit aufgestellten Kräften lassen sich dann leicht die einzel~~n~~en Wirkungen der Wärme, daß sie ausdehnt, allen Körpern er~~reicht~~ ist, fortgeleitet wird, den Zustand der Flüssigkeit und Dam~~pf~~form erzeugt, durch chemische Verbindungen frei wird u. s. ableiten, was jedoch im Einzelnen hier mitzutheilen zweck~~los~~ drig seyn würde. Zur Begründung und Erläuterung führt O~~STER~~ED Thatsachen an, die bei dem unermesslichen vorhand~~enen~~ Schatze aufzufinden einem so kenntnißreichen Gelehrten n~~icht~~ schwer werden konnte. Gegenwärtig hat sich inzwischen Zustand der gesamten Naturforschung so wesentlich geänd~~ert~~ namentlich wohl, mindestens vorzugsweise, durch Auffind~~ung~~ der optischen Gesetze, daß es keiner ausführlichen Wider~~legung~~ dieser Theorie bedarf. Kaum einige Aufmerksamkeit a~~us~~ verdienen einige sonstige Hypothesen, von denen es wohl ni~~cht~~ zu hart geurtheilt ist, wenn man sagt, daß sie auf bloße Worten ohne scharf bestimmten Sinn beruhen. Dahin geh~~t~~ die durch v. ARNIM<sup>1</sup> aufgestellte, wonach die Wärme bloße Ausdehnung seyn soll, so wie die von BUNZEN<sup>2</sup>, welcher Wärme durch Vereinigung eines Positiven und Negativ entstehen läßt und für nichts anderes als einen Indifferenzproc~~ess~~ hält, endlich hauptsächlich die kaum zu entziffernden Aeusser~~ungen~~en SERTÜNNER's<sup>3</sup>.

Bei weitem die meisten und man darf wohl sagen die g~~ewicht~~testen Physiker nehmen einen materiellen, obwohl h~~och~~feinen, ätherischen Wärmestoff an, welcher in gewissen qua~~ntitativen~~ Verhältnissen in den Körpern vorhanden ist und du~~rch~~ diese seine bloße Anwesenheit, ausserdem aber durch seinen U~~bergang~~ von einem Körper zum andern, die bekannten Wär~~me~~erscheinungen hervorbringt, die man aus dieser Hypothese erklären und grossentheils durch mathematische Ausdrücke sch

<sup>1</sup> G. V. 57. Dessen Theorie d. el. Erscheinungen. S. 93.

<sup>2</sup> Beitrag zu einer künftigen Physiologie. Kopenh. 1805. B. 1 G. XXV. 147.

<sup>3</sup> G. LXIV. 80.



bestimmen gesucht hat. Schon die Annahme eines absoluten Nullpunctes zur Bezeichnung der Abwesenheit aller Wärme ist, genau genommen, nur mit dieser Hypothese verträglich, sofern dabei ein gewisses Quantitatives als statt findend vorausgesetzt wird. Unter den vielen Autoritäten nur die wichtigsten zu nennen würde überflüssig seyn, da sie bei den später zu erörternden, ganz auf diese Hypothese gebauten, Untersuchungen vorkommen müssen. Es wird daher genügen, als einige Hauptmomente zu bezeichnen.

20) Die Anhänger der Hypothese eines vorhandenen Wärmestoffes lassen sich füglich in zwei Classen theilen. Einige halten, deren Zahl und Gewicht keineswegs gering ist, halben, die Wärme für modificirtes Licht und müssen daher, sofern gegenwärtig die Undulationstheorie in der Optik für allgemein begründet ansehen darf, annehmen, daß der überall verbreitete Lichtäther eine solche Modification erleide, vermöge welcher er die Wärmephänomene hervorzurufen vermag. Da Licht allerdings die bedeutendste Quelle der Wärme ist, so wird letztere allezeit durch ersteres hervorgerufen wird, so daß die Frage über Identität oder Verschiedenheit beider offen bleibt. Die Untersuchung der Art, wie die Wärme durch Licht hervorgerufen wird, und des Verhältnisses beider gegen einander zu ziehen, weswegen es am zweckmäßigsten scheint, diese Aufgabe bis dahin zu verschieben, wo diese Frage zur näheren Untersuchung kommt. Andere, gleichfalls nicht wenige und berühmte Physiker halten die Wärme für ein Wesen eigener Art, welches zwar an sich und in seinem Verhalten Aehnlichkeit mit dem Lichte hat, aber keineswegs eine so große und blende, daß man eine bloße Modification annehmen dürfte. Die letztere Ansicht wollen wir hier etwas näher untersuchen.

21) Gegen die erwähnte Hypothese, wonach die Wärme bloße Kraft oder das Resultat gewisser Vibrationen der Äther- und Körpertheilchen seyn soll, hat sich vorzüglich J. L. Mayer<sup>1</sup> erklärt. Dem damals sehr allgemein aufgestellten Satze gegen Materialität des Wärmestoffes, daß demselben keine schwere fehle, setzt er das Argument entgegen, daß diese Eigenschaft noch gar nicht als eine nothwendige Bedingung

der Materie nachgewiesen sey, indem es so feine Stoffe geben könne, deren Gravitation sich nicht nachweisen lasse. Auf dem sey die Wärme überall vorhanden und daher eine Verminderung unmöglich, weil diese in einem absolut wärmeleeren Raume geschehn müsse. Die Versuche des Grafen RUMFORD hätten zwar allerdings einen großen Schein, allein da sie in der umgebenden Luft und in Verbindung mit Körpern angestellt wurden, in denen Wärmestoff vorhanden war, so könne man annehmen, daß die geriebenen Körper aus dieser unerschöpflichen Quelle stets aufs Neue die nöthige Wärme entnommen hätten und daher selbst als unerschöpfliche Wärmequellen erschienen wären. Hiernach müsse man also annehmen, daß die Wärme in den geriebenen Körpern bloß frei gemacht, der Abgang aber sofort aus der unerschöpflichen Menge der umgebenden Körper durch eine gewisse Attractivkraft wieder ersetzt worden sey. Auf ähnliche Weise ändere sich die spezifische Wärme der Körper nur unbedeutend, wenn sie nicht in einen andern Aggregatzustand übergingen, in welchem Falle sie eine Meßwärme ansetzen, die in ihnen gleichsam verschwände<sup>1</sup>. Freiwerden der Wärme durch mechanische Mittel und gleichzeitige Aufnehmen derselben in Folge eines, dem chemischen ähnlichen, Anziehungsprocesses findet MAYER nicht schwer zu erklären. Gegen die Undulationstheorie der Wärme findet er einzuwenden, daß die Anhänger derselben die eigentliche Beschaffenheit der angenommenen Vibrationen, und auf welche Weise die verschiedenen Erscheinungen der Wärme aus ihnen hervorgehen müssen, nirgends deutlich und bestimmt angeben. Insbesondere zeige sich ein auffallender Unterschied zwischen der Mittheilung einer Bewegung und dem Uebergange der Wärme. Ein schallender Körper verliere keineswegs diejenige Bewegung, welche er den umgebenden Körpern mittheilt, sondern komme durch die in ihm selbst befindlichen Hindernisse allmählig zur Ruhe, statt daß die abgegebene Wärme quantitativ der aufgenommenen gleich sey. Wollte man den Unterschied der Schallschwingungen von denen, welche Wärme

<sup>1</sup> MAYER und mehrere ältere Physiker finden ein ähnliches Verhalten bei der Elektricität, die durch Reiben stets erzeugt aus der Erde wieder ersetzt werden soll; allein die elektrischen Phänomene beruhen bekanntlich nur auf einer Zerlegung des OB in seine beiden Potenzen  $+E$  und  $-E$  und auf einer Wiedervereinigung dieser.

erzeugen sollen, darin setzen, daß die letzteren den kleinsten Theilchen der Körper zugehörten, so kämen wir wieder zu den Hypothesen des CARTESIUS zurück, wonach die verschiedenen Qualitäten der Körper aus verschiedenen Bewegungen der Elemente erster, zweiter und dritter Ordnung erklärt werden. Wie sehr dagegen die Hypothese von einem materiellen Wärmestoffe den Erscheinungen angemessen sey, zeige besonders die Anwendung derselben auf die Gesetze der Wärmeleitung, wovon später die Rede seyn wird.

22) PREVOST<sup>1</sup>, welcher viel im Gebiete der Wärmelehre arbeitet hat, nimmt einen Wärmestoff (Calorique) an, und denkt sich denselben als eine sehr feine Flüssigkeit, deren Elemente stets in entgegengesetzter Bewegung sind. Nach ihm ist es dann nicht sowohl diese Flüssigkeit selbst, als vielmehr die Verschiedenartigkeit der Bewegung, woraus die einzelnen Erscheinungen erklärbar werden, namentlich die sogenannte Wärmestrahlung<sup>2</sup>. Es wäre nicht die Mühe lohnend, vielen Versuche und Schlüsse hier zu wiederholen, welche er in einer ausführlichen Abhandlung<sup>3</sup> zusammengestellt hat, die Materialität des Wärmestoffs darzuthun, da so viele seiner Behauptungen gegen anerkannte Naturgesetze streiten. HARE<sup>4</sup> beschränkt sich, so wie URE<sup>5</sup>, bloß auf die ersten Beweise, und im Ganzen ist dieses auch der Fall in den ausführlichen Untersuchungen, welche SOCQUET<sup>6</sup> die Frage gewidmet hat, jedoch führen ihn diese zu dem Resultate, den Wärmestoff für eine eigenthümliche Materie zu halten, welche den Attractionsgesetzen folgt, aus welcher dann die meisten Aeußerungen derselben von ihm abgeleitet werden. HARE macht namentlich das Argument geltend, daß die Bewegung zweier Massen nach dem Stosse  $C = \frac{MC + mc}{M + m}$

<sup>1</sup> Recherches sur la Chaleur. Genève 1792. 8. Vergl. Phil. Trans. p. 444.

<sup>2</sup> Bibliothèque univ. T. XXVI. p. 309.

<sup>3</sup> Journal de Physique. T. XLIX. p. 172.

<sup>4</sup> Silliman Amer. Journ. 1822. T. IV.

<sup>5</sup> Dictionary. Art. Caloric.

<sup>6</sup> Essai sur le calorique, ou recherches sur les causes physiques communes des phénomènes que présentent les corps soumis à l'action du fluide igné cet. Par. ann. IX. 8.



seyn müsse. Besteht aber die Wärme aus Bewegung, so müßte durch Vereinigung von Wasser und Quecksilber eine mittlere Temperatur beider hervorgehn, wogegen aber ganz entgegengesetzt das schwerere Quecksilber mehr, das leichtere Wasser weniger Wärme erhalte. Keine mitgetheilte Geschwindigkeit kann größer seyn, als die ursprüngliche, und dennoch erzeugen heiße feste Körper die prodigiöse Geschwindigkeit, die den expandirten Dämpfen beizulegen gezwungen sind; es könne die Wärme, als bloße Bewegung gedacht, den leeren Raum nicht durchdringen, eine Kraft ohne materielles Substratum sey undenkbar.

Gegen diese Zurückführung der hauptsächlich auch chemisch wirkenden Wärmeerscheinungen auf einfache Bewegungsgesetze erklärte sich **OLMSTED**<sup>1</sup>, obgleich selbst Vertheidiger der Hypothese von einem materiellen Wärmestoffe. **RICHARDSON** wird von diesem bemerkt, daß die Wärmeundulationen nach **DAVY**'s Ansicht Bewegungen der kleinsten Theilchen in unmeßbarem Fernen, also mit denen der Massen in meßbaren Verhältnissen unvergleichbar sind. Außerdem sind jene rotatorisch oder vibratorisch, diese dagegen geradlinig. Wenn aber **OLMSTED** seine Widerlegung auch darauf gründet, daß bei der angenommenen undulatorischen Bewegung eine Berührung der Körpertheilchen nicht zugleich bedingt sey, so laßt sich hieraus ein Argument gegen die Vibrationshypothese herleiten, sofern eine Mittheilung der Bewegung ohne Berührung und Abwesenheit jedes Zwischenmittels unvorstellbar erscheinen dürfte. Diesem Argumente begegnet aber **OLMSTED** durch die Voraussetzung, die dasselbe zwar nicht eigentlich zu entfernen, wohl aber zur Seite zu schieben vermag, indem er die Frage aufwirft, warum die Wärmeundulationen nicht ebenso gut den leeren oder eigentlicher nur den luftleeren Raum durchdringen sollten, als die von der Sonne ausgehende, die Erde in ihrer Bahn erhaltende Gravitation. Es genügt jedoch hierüber zu bemerken, daß man unmöglich die Wärme mit der Gravitation in Parallele setzen kann, denn eine *specifische Schwere* im eigentlichen Sinne (nicht specifisches Gewicht), so wie die latente Schwere ist ein mit der Erfahrung unvereinbarer Begriff, aber die specifische und latente Wärme sind auf ke-

<sup>1</sup> Silliman Amer. Journ. T. XI. p. 357. T. XII. p. 11. 60. 358.

Weise in Abrede zu stellen. Hiernach dürfen wir, nach OLMSSEN, über das Wesen der Uragentien, als namentlich Anziehung, Wärme, Licht, Elektricität und Magnetismus, uns keine Bestimmung erlauben, wenn wir gleich zur Bequemlichkeit die letzteren als Flüssigkeiten betrachten.

23) Ueberblicken wir die gesammten Wärmephänomene und versuchen wir es, sie einer allen genügenden Hypothese anzupassen, so können wir nicht wohl umhin, einen eigenen Wärmestoff (*caloricum*; *calorique*; *caloric*) als materielles Wesen anzunehmen. Der einzige allgemeine dagegen aufgeworfene Einwurf, daß sie nicht wägbare sey, ist offenbar nichtig, weil er von der *petitio principii* ausgeht, daß alle Materie wägbare seyn müsse, was *a priori* nicht behauptet werden kann und wogegen, auf die Erfahrung bezogen, eben die Imponderabilität einen Beweis abgeben würden. Dabei ist obendrein zu berücksichtigen, daß bis jetzt die Unwägbarkeit der Wärme keineswegs dargethan ist, obschon es Niemanden gelinnte, sie zu wägen, wie im folgenden Abschnitte gezeigt werden soll. Die Vibrationstheorie der Wärme ist bis jetzt von Niemanden hinlänglich begründet worden, wie J. T. MAYER zureichend dargethan hat, und in der angegebenen Allgemeinheit und Unbestimmtheit schwerlich einer genügenden Begründung überall fähig. Man muß dabei entweder in Gemäßheit der Ähnlichkeit mit den Lichtphänomenen einen eigenthümlichen Aether annehmen und gesteht damit die Materialität des Mediums ebenso zu, als die des Lichtäthers allgemein angenommen wird, oder die Wärmephänomene als Wirkungen modificirten Lichtäthers selbst betrachten. Der Versuch, die Analogie zwischen dem Schalle und den Wärmephänomenen aufzufinden, ist auf keine Weise mit einer scharfsinnigen Würdigung der Thatsachen vereinbar. Die Schallschwingungen des tönenden Körpers erfordern durchaus freie Beweglichkeit der Berührung, selbst die leiseste, hebt sie auf, ein anderer Körper dagegen verliert von seiner Wärme durch das Berühren nichts, außer was quantitativ von ihm in die Hülle abgegeben wird, ja durch heftigstes Pressen wird die Wärme sogar angeschieden, was dem zu vergleichen wäre, eine Stimmgabel durch allseitiges Festklemmen ihrer Zinken an einem Schraubstocke zu tönen beginnen sollte. Wollte man diesen Einwurf durch die Annahme beseitigen, daß die

Bebungen bloß in den kleinsten Theilchen statt fänden, mit AMPÈRE'S Hypothese übereinstimmen würde, so ist es der einen Seite bedenklich, nach der unklaren Ansicht der andern die Naturerscheinungen auf das Verhalten der kleinsten Theile zurückzuführen, von der andern Seite aber zeigt die Volumensvermehrung der Körper durch Wärme, daß nicht bloß die kleinsten, sondern auch die Theile der Körper überhaupt durch die Wärme afficirt werden. Vor allen Dingen sind die Erscheinungen der specifischen Wärme, so wie welche dem *Richmann'schen Gesetze* zum Grunde liegen, mit J. T. MAYER'S mit Undulationen ganz unvereinbar, und zeigen offenbar einen Austausch eines materiellen Stoffes nach quantitativen Verhältnissen, da es in der That unvorstellbar ist, wenn man die höheren Temperaturen als bloße Vermehrung der Schwingungsmengen betrachten wollte, daß z. B. bei Schwingungen von Wasser die zahlreicheren Schwingungen heißen Wassers zu den minder zahlreichen des kälteren zukommend in das arithmetische Mittel beider übergehen sollten, da die Schwingungen des Lichtäthers und tönender Körper zwar durch umgebende Substanzen gehindert und aufgegeben, aber nicht unter diese und sie selbst vertheilt werden können. Mehrere leuchtende und tönende Körper vermehren zu dem Effect zur Summe beider Wirkungen, ohne daß jeder eine so viel verliert, als der andere gewinnt. Ist dies allein als undenkbar schon für sich ein unübersteigliches Hinderniß gegen die Zurückführung aller Wärmephänomene auf Undulationen, so bietet sich eine neue Schwierigkeit in der Vorstellung dar, daß Körper von bleibender Temperatur stets im Zustande gleichmäßiger Schwingungen oder Schwingungsmengen befinden sollten, und gleich schwierig, wenn ganz unvorstellbar würde es seyn, die Erscheinungen der genau quantitativen Verhältnissen latent und nach beliebigiger Zeit wieder frei werdenden Wärme auf eine solche Hypothese zurückzuführen. Endlich aber ist die Wärmeleitung in Körpern von beliebigem Aggregatzustande mit der Vibratio theorie ganz unvereinbar; denn der Lichtwellen nicht zu denken ist der Fortgang der Schallwellen, die wir doch aus andern Gründen für weit gröber, als die der Wärme halten.

---

1 S. dessen oben erwähnte Abhandlung.



müßten, so unglaublich viel geschwinder, als das Fortschreiten der Wärme selbst in den besten Leitern, daß man nach Ueberzeugung dieser unleugbaren Thatsachen unmöglich noch ferner erwidern kann, dieser eigenthümlichen Vibrationstheorie als allgemeiner Grundlage der Wärmephänomene zu huldigen.

24) Allein wie gewichtig auch diese Argumente seyn müßten, so laßt sich doch auf der andern Seite nicht verkennen, daß es einige Phänomene giebt, die sich entweder gar nicht oder nur mittelst sehr gezwungener Hypothesen auf einen einfachen und quantitativ bestimmbaren Verhältnissen findenden Wärmestoff zurückführen lassen. Namentlich hat die aus dem Ursprunge der Wärme durch Reibung von Anhängern der Vibrationstheorie entnommenen Argumente künstliche Mittel zwar zur Seite geschoben, aber noch keineswegs genügend widerlegt; denn die Voraussetzung, daß in den geriebenen Körpern frei gemachte Wärmestoff an die zunächst umgebenden Körper übergehen und der hierdurch bewirkte Abgang durch eine Aufnahme aus weiter entfernten Substanzen wieder ersetzt werden sollte, hat unverkennbar etwas Gezwungenes und sich selbst Widerstreitendes. In gleicher Weise ferner, als die gewöhnliche Fortleitung der Wärme durch Körper von der verschiedensten Aggregatform kenntlich das Gepräge der allmählig fortschreitenden Aufnahme eines materiellen Stoffes nach der verschiedenen Anziehungskraft der individuellen Substanzen trägt, ebenso unverkennbare Aehnlichkeit, oder wohl Gleichheit, haben die Phänomene der von spiegelnden Flächen oder sonst strahlenden Körper mit der Wellenbewegung des Lichtes und des Schalles. Eben von anderen verschiedenen Phänomenen endlich, die am ehesten näher erörtert werden sollen, ist der Ursprung beider Wärmemengen, die namentlich bei verschiedenen Reibungen plötzlich frei werden, nach denjenigen Principien, an in Gemäßheit der Theorie eines materiellen Wärmestoffes für andere Phänomene in Anwendung bringt, durchaus erklärbar, weil bald mehr, bald weniger Wärme zum Vorkommen kommt, als wirklich gegeben ist. Dieses bereits erwähnt, durch H. DAVY in Beziehung auf das Verbrennen des Schwefels (§. 8) aufgestellte Argument gewinnt an Bedeutung, wenn man die Wärmeentwicklung bei der Verbindung des Schwefels mit Eisen und andern Metallen (§. 135),

die enorme Hitze des Knallgasgebläses und überhaupt Wärmeproduction durch Chemismus consequent zu erklärend versucht, welche gesammten Phänomene hier blofs anzudeuten genügt, da sie später näher erörtert werden müssen.

25) Wenn daher nicht blofs gewichtige, sondern man wohl sagen gleich gewichtige und ohne künstlichen Zwang nicht zu beseitigende Argumente sowohl für die Materialität des Wärmestoffes, als auch für die Vibrationstheorie vorhanden sind, so läßt sich schon im voraus vermuthen, daß, wie in ähnlichen Fällen gewöhnlich, die Wahrheit in der Mitte liegt. Diesem gemäß habe ich zuerst in meiner Schrift über das Schießpulver<sup>1</sup>, demnächst in meinem Programme<sup>2</sup> angedeutet, die gangbare Theorie eines materiellen, blofs nach quantitativen Verhältnissen vertheilten Wärmestoffes zwar in einigen Erscheinungen eine unwandelbare Stütze finde, andere aber nicht genügend zu erklären keineswegs hinreiche; später aber<sup>3</sup> habe ich bestimmt den Satz aufgestellt: „daß verschiedene Wärme-Phänomene nicht sowohl aus einer eigentlichen Vermehrung, einem Ueberströmen, einer Bewegung des Wärmestoffes, vielmehr aus Schwingungen desselben, Undulationen, Wellen zu erklären sind, und so wie wir daher bei der Erklärung einer Menge Wirkungen aus dem Drucke und der Bewegung derselben (Aerostatik, Pneumatik), andere dagegen, namentlich die des Schalles, aus ihren Wellen erklären, ebenso würden manche Erscheinungen der Wärme auf Vermehrung und Bewegung derselben, andere auf wellenartige Schwingungen zurückzuführen seyn.“

Seitdem die Undulationstheorie des Lichtes einen vollständigen Sieg über die Emanationstheorie davon getragen hat, die geachteten Versuche von MELLONI und FORBES über Brechung und Polarisation der Wärmestrahlen die genaue Uebereinstimmung einer großen Menge von Wärme-Phänomenen mit dem Verhalten des Lichts unwidersprechlich gethan haben, kann die Existenz von Wärmeundulationen nicht wohl mehr zweifelhaft seyn; diese setzen dann wieder das Vorhandenseyn eines in Wellenschwingungen verset-

<sup>1</sup> Ueber das Schießpulver. Marburg 1817. 8.

<sup>2</sup> Sacra natalitia Divi Caroli Friderici cel. Heidelb. 1820. 4.

<sup>3</sup> Handbuch der Naturlehre. Heidelb. 1829. Th. I. S. 453.



materiellen Wesens voraus, die Materialität des Wärmestoffes ist somit als erwiesen zu betrachten, schon deswegen, weil die Lichtstrahlen auch im leeren Raume von Wärmestrahlen begleitet sind, und die streitige Frage geht in eine andere über, ob der Wärmeäther mit dem Lichtäther identisch oder von ihm verschieden sey, die jedoch späteren Untersuchungen vorbehalten bleibt. Vor der Hand dürfen wir als ausgemacht annehmen, daß die Hypothese, wonach die Wärmephänomene Ergebnisse der Vibrationen derjenigen Körper selbst und ihrer Theile seyn sollen, worin sie sich zeigen, als den Thatsachen nicht genügend zu verwerfen und vielmehr ein *eigenthümlicher Wärmestoff* anzunehmen sey, welcher theils durch Vertheilung, Verminderung und Uebergang, theils durch Undulationen die von einander wesentlich verschiedenen Erscheinungen hervorbringt. Die Existenz solcher Undulationen als Ursache verschiedener Wärmephänomene kann gegenwärtig noch mehr zweifelhaft seyn, wie unzweideutige Aeußerungen Physiker beweisen, unter denen ich vorläufig nur BAUMGARTNER und FORBES nennen will. Ersterer sagt<sup>1</sup>: „nur so scheint ausgemacht, daß die Annahme eines eigenen, in der ganzen Welt verbreiteten, höchst feinen, ausdehnungsfähigen, des sogenannten Wärmestoffes, der mit den Körpern in einer Art chemischer Verbindung eingehen soll, zur Erklärung der Wärmephänomene überhaupt, der in der neuesten Zeit gelehrt insbesondere, nicht genüge, und daß höchst wahrscheinlich die Wärme, wie das Licht, in Schwingungen des Aethers, vielleicht auch der kleinsten Körpertheile selbst, besteht, welche bei den sogenannten warmen Körpern stehende, der im Fortschreiten begriffenen fortschreitende sind, so daß demnach schallende, leuchtende und warme Körper zu einer Classe schwingender Körper gehören, während die Fortbewegung des Schalles, des Lichts und der Wärme in Schwingungen anderer Art besteht.“ Nach diesen Ausdrücken erachtet BAUMGARTNER als Anhänger der Vibrationstheorie; weil er sonst und auch noch später<sup>2</sup> über die physische Ursache

Anfangsgründe der Naturlehre. Wien 1837. 8. S. 132.

Die Naturlehre nach ihrem gegenwärtigen Zustande u. s. w. von BAUMGARTNER und A. v. ETTINGSHAUSEN. 6. Aufl. Wien 1839.



der Wärmephänomene zu entscheiden Anstand nimmt, so ist in mitgetheilten Stelle zunächst nur der zwischen den verschiedenen Aeußerungen der Wärme festgesetzte Unterschied zu berücksichtigen. FORBES dagegen wurde bei der Erklärung Erscheinung des durch TREVELYAN erfundenen *Thermopile* (§. 284) gezwungen, Wärmewellen anzunehmen, und zugleich Anhänger eines Wärmestoffes ist, so kann man sa- dass er allerdings verschiedene Wärmephänomene auf Undulationen eines materiellen Wärmestoffes zurückführt.

26) Nach meiner festen Ueberzeugung muß die haltendste und schärfste Prüfung der mitgetheilten Gründe zu der Ueberzeugung führen, daß die Erscheinungen Wärme nur durch Annahme eines materiellen Wärmestoffes erklärbar werden, jedoch so, daß einige derselben auf quantitativen Verhältnissen der Vermehrung, der Verminderung und des Ueberführens beruhen, andere dagegen Wirkungen von Undulationen zu betrachten sind. Diese Hypothese ist keineswegs gezwungen, vielmehr haben wir auffallende Analogie in den zur Mechanik gehörenden Phänomenen. Wir sind nur zu sehr gewöhnt, die Schallschwingungen als eigenthümliche, den übrigen Bewegungen der Körper unähnliche, zu betrachten; genauer erwägend müssen wir zugestehn, daß beide vereint eine auffallende Analogie mit dem Verhalten der Wärme abgeben. Benutzen wir nur, um einen festeren Anhaltspunct zu haben, diejenigen Erscheinungen, welche die atmosphärische Luft zeigt. Diejenigen derselben, welche auf quantitativen Verhältnissen beruhen, sind allgemein bekannt; wenn wir aber berücksichtigen, daß die Schallvibrationen in derselben ohne Aenderung ihrer Menge und ohne eigentliche fortgehende Bewegung massive Manern erbeben machen, so scheint es mir nichts weniger als unnatürlich, anzunehmen, daß auch die Schwingungen des Wärmeäthers, ohne quantitative Aenderung desselben, feste Körper in heftige Beben versetzen und den in ihnen befindlichen Aether zu ähnlichen Vibrationen veranlassen können. Der Annahme eines Wärmeäthers scheint aber ebenso wenig ein Hinderniß im Wege zu stehen, als der eines Lichtäthers, dessen Existenz man gewöhnlich überall nicht in Zweifel zieht. Wir wollen von dieser Hypothese benutzen, um bei der folgenden Untersuchung der verschiedenen Erscheinungen diejenigen zu bezeichnen

welche auf quantitative Verhältnisse des Wärmestoffes und welche auf Undulationen desselben zurückzuführen sind.

27) Ueber das eigentliche Wesen dieses Wärmeäthers schon jetzt etwas bestimmen zu wollen wäre auf jeden Fall zu vorzuziehen, da uns diese Aufgabe in Beziehung auf den Lichtäther noch nicht gelungen ist, dessen Verhalten, im Ganzen viel einfacher, wir bei weitem genauer kennen. LA PLACE<sup>1</sup> betrachtet den Wärmestoff zunächst in Beziehung auf die Gasbildung als ein sehr feines ätherisches Fluidum, dessen Molecüle eine Repulsivkraft versehen sind, worüber jedoch schon an einem andern Orte<sup>2</sup> das Nöthige gesagt worden ist. JOHN BARTON<sup>3</sup> theilt seine Ansichten und glaubt, daß die Phänomene der Wärme weit einfacher durch Annahme eines materiellen Stoffes als aus Undulationen der vorhandenen Körper erklärt werden können, wobei wohl ohne Zweifel Undulationen der Theile fester, flüssiger und gasförmiger Körper selbst, nicht aber des in ihnen befindlichen Wärmestoffes, gemeint sind. Die Molecüle des Wärmestoffes denkt er sich sehr klein im Verhältniß zu denen der wägbaren Materie, die letzteren aber klein im Verhältniß zu den Intervallen zwischen ihnen, was mit BROWN'S Ansichten übereinstimmt. Hieraus wird dann geschlossen: 1) Die Wärmemolecüle, welche die der Körper berühren oder sich in elliptischen Bahnen um sie bewegen, können nur durch einen gewissen Impuls entfernen und geben die Wärme ab. 2) Durch Reiben u. s. w. werden die in Ellipsen bewegten Wärmemolecüle aus ihren Bahnen getrieben, gegen gehämmertes Metall durch den Verlust seiner latenten Wärme spröde wird. 3) Bestehen Körper aus elliptischen Molecülen, so werden die Wärmemolecüle sich um ihre Mitte bewegen, woraus die ungleiche Ausdehnung nach MITSCHERLICH erklärbar wird. 4) Bei einem gewissen Verhältniß der attractiven und repulsiven Kräfte gleicht die Bahn der Wärmemolecüle einer Conchoide, die Bahn der Wärme gleicht in dem Falle bei diathermanen Körpern einer geraden Linie; bei diathermanen Körpern lassen auch Wärme durch, aber erst wenn die Wärmemolecüle die Molecüle der Körper mehr-

Méc. cél. T. V. Chap. XII. p. 90 ff.

S. Art. Gas. Bd. V. S. 1056.

London and Edinb. Phil. Mag. N. LXII. p. 342.

mals umkreiset haben und wiederholt von der Oberfläche der Körper in deren Inneres gezogen worden sind. 5) Die Moleculen der Körper werden durch zwei Kräfte angezogen, durch die Anziehung gegen einander und gegen die Wärmeatmosphären andern, durch zwei Kräfte abgestossen, nämlich durch die Repulsion der Wärmeatmosphären und die Moleculäre der sensiblen Wärme, die sich zwischen ihnen befinden. Diese Kräfte zeugen den Zustand des stabilen Gleichgewichts, insofern die Attractivkraft mit der Zunahme des Abstandes in einem geringeren Verhältnisse abnimmt, als die Repulsivkraft; wenn aber Theilchen der sensiblen Wärme vermehrt werden, so dehnt sich der Körper aus und das stabile Gleichgewicht wird abermals hergestellt. Erreicht aber die Ausdehnung einen gewissen Punkt, so verwandeln sich die Bahnen der umkreisenden Wärmemoleculen aus der hyperboloidischen Form in die ellipsoidische und eine gewisse Quantität derselben wird also latent. Gleichzeitig wenn eine andere Menge sensibler Wärme von aussen aufgenommen, die gesammte Summe überwindet die Attractivkraft und es tritt Dampfbildung ein. 6) Wenn flüssige Körper sich befestigen, werden sie ausdehnen, so ist dieses Folge anderweitiger Kräfte. z. B. derer, die aus der Gestalt der Moleculen hervorgehen. 7) In der Lage größter Anziehung der Moleculen fester Körper sind ihre ausschlagenden Winkel einander zugekehrt, was aus folgt, daß beim Erstarren die Bahnen einer Quantität von Wärmemoleculen aus der ellipsoidischen Form in die hyperboloidische übergehen und daher ein Theil der latenten Wärme frei wird. 8) Je größer die Moleculen sind, desto besser leiten die Körper die Wärme und desto schlechter strahlen sie dieselbe aus; deswegen die Metalle die besten Leiter und die schlechtesten Astrahler sind. Wenn BARTON endlich die scheinbare Abstoßung gewisser Körper und die Erscheinungen der Capillardepression von den Wärmeatmosphären ableitet und die Bahnen der Wärmemoleculen, welche die latente Wärme bilden, mit den elliptischen der Planeten und Trabanten, derer aber, welche die strahlende Wärme erzeugen, mit den parabolischen und hyperbolischen der Kometen vergleicht, so ist dieses wohl nur für ein freies Spiel der Phantasie, und die ganze, von ihm auf-



stelle Hypothese keineswegs für genügend begründet zu halten.

28) Es ist oben<sup>1</sup> bemerkt worden, daß LA PLACE das eigentliche Wesen der Wärme unbestimmt läßt. In dieser Beziehung hat LARZON'S Ansicht entschiedene Vorzüge, sofern man dieselbe in Gemäßheit der näheren Bestimmung besser prüfen und Gründe für und wider dieselbe aufstellen kann. Es giebt offenbar einen besseren Anhaltspunct, wenn man sich die Wärme aus sehr kleinen, mit Repulsivkraft begabten Molecülen bestehend denkt, die zwar eben wegen ihrer unbestimmbaren Einheit unvorstellbar für uns seyn müssen, die wir bloß zur Anschauung meßbarer Körperchen zu gelangen vermögen, in welchem Falle sich doch eine Anziehung der größeren Körpermolecüle gegen die feineren Wärmemolecüle und eine Abstoßung dieser letzteren unter sich einigermaßen vorstellbar machen läßt. Da man aber bei der Erörterung der Naturerscheinungen irgend eine Hypothese als Anhaltspunct zum Grunde nehmen muß und die angegebene von LA PLACE und BARTON für sich hat, wenn man einstweilen die angenommenen verschiedenen Bahnen als noch unerwiesen und minder nöthig abschleift, so wollen wir bei den folgenden Betrachtungen den materiellen Wärmestoff annehmen und versuchen, wie sich diese Hypothese den Erfahrungen anpassen läßt.

29) Noch müssen wir hier eine Hypothese erwähnen, welche von BERZELIUS<sup>2</sup> aufgestellt, schon wegen dieses durch seinen Sinn ebenso sehr als durch großen Umfang von Kenntnissen ausgezeichneten Erfinders nicht wenige Anhänger erhalten hat. Hiernach existirt zwar ein eigentlicher Wärmestoff als eine unvorwägbare, ätherartige Substanz, deren Verhalten eigentlichen Gesetzen unterworfen ist, allein sie ist nicht einseitig, sondern aus positiver und negativer Elektricität zusammengesetzt. Da es hier vorzüglich auf die Frage abgesehen wird, ob wir einen eigenthümlichen Wärmestoff anzunehmen haben, diese aber nach dieser Theorie bejahet wird, später aber (S. 226) von Erregung der Wärme durch Elektricität besonders die Rede seyn wird, so läßt sich die Prüfung dieser Hypothese am bequemsten an die genannten Untersuchungen anknüpfen.

<sup>1</sup> S. Art. Gas. Bd. V. S. 1074.

<sup>2</sup> Versuch über die chemischen Proportionen. S. 79.

## B. Wägbarkeit der Wärme.

30) Man hat sehr allgemein, namentlich von Seiten Naturphilosophen, der Materialität der Wärme, des Lichts der Elektricität und des Magnetismus ihre Unwägbarkeit ganz entscheidendes Argument entgegengesetzt, so wenigweisend dasselbe auch ist, da gegenwärtig wohl niemand der Materialität des Lichtäthers zweifelt, welchen man wegen seiner allgemeinen Verbreitung durch den ganzen Weltraum doch unmöglich für schwer halten kann. Merkwürdig aber dabei der Umstand, daß niemand, so viel ich weiß, die falsche Unwägbarkeit dieser sogenannten Imponderabilien in Zweifel gezogen und sie zu wägen versucht hat, außer bei Wärme. Die Ursache hiervon liegt vermuthlich darin, daß das Licht sich nicht wohl in Körpern fixirt, denn bei den genannten Lichtsaugern hielt man die vorhandene Menge vermuthlich überall zu gering, als daß auch die feinste Wärme davon afficirt werden könnte, wenn man auch nach der einigen Physikern herrschenden Ansicht eine wirkliche Annahme und nachherige Ausscheidung des Lichtstoffes annahm. — einem elektrisirten Körper ist zwar nach FRANKLIN elektrisches Fluidum zugeführt, allein die Anziehung, welche solcher nach allen Seiten hin ausübt, und die augenblicklich eintreffende Ausströmung der Elektricität mochte wohl von jedem Versuche einer Wägung abschrecken, der Magnetismus wurde stets auf eine Trennung zweier, früher vereinter Magnetismen zurückgeführt, wonach überall keine Gewichtsvermehrung statt finden konnte; bloß bei der Wärme hat man schon frühe die Frage über ihre Wägbarkeit aufgeworfen, weil Erscheinungen, welche sie darbietet, in der That auf ein Hinzukommen eines gewissen Etwas hindeuten, und wenn man die Wahrheit berücksichtigt, daß die Natur überall keinen Sprung macht, so war es keineswegs unphilosophisch, die Vermuthung zu hegen, daß im Uebergange von den gewichtigeren Körpern zu den minder gewichtigen die Wärme die äußerste Grenze bilden und nur unmeßbar schwer seyn könne<sup>1</sup>. Ver-

1 Es kann hier nur vom Gewichte der Wärme an sich die Rede seyn, nicht von einer Gewichtszunahme durch Feuer erzeugt. Allenthalben werden Metalle durch Verkalkung in der Hitze schwerer, manche Aeltere einem Hinzukommen des Feuers zuschrieben, z.



hielte sich wirklich das Gewicht der Wärme zu dem des Wasserstoffgases unter atmosphärischem Drucke oder gar zu dem des Wasserdampfes in niedriger Temperatur, wie dieses zum Platin, so würde eine wirkliche Wägung stets unmöglich bleiben, wovon von selbst folgt, daß alle bisherigen Versuche, die Wärme zu wägen, wenn sie auch ein negatives Resultat geben, dennoch die vorliegende Frage zu beantworten nicht vermögen.

31) Bei den eigentlichen Anhängern des CARTESIUS konnte die Frage über die Wägbarkeit der Wärme nicht füglich aufgeworfen werden, denn nach seiner Philosophie gehörte das Feuer zur sublimen Materie und war das Resultat der Bewegung dieses ersten Elementes. Wir können daher die Geschichte dieser Untersuchungen mit BOERHAVE<sup>1</sup> beginnen, welcher die Schwere der Wärme bezweifelt, weil das Feuer im ganzen Weltraume gleichmäßig vertheilt sey und bloß Elasticität besitze. Kein Naturforscher aber hat sich mehr Mühe gegeben, die Wärme selbst vorerst dem Auge sichtbar zu machen, als MARIOT<sup>2</sup>. Hierzu bediente er sich des Sonnenmikroskops in einem verfinsterten Zimmer, wodurch er die aufsteigenden Wärmetheilchen so stark zu vergrößern hoffte, daß durch das Auge wahrnehmbar würden. Von glühenden Körpern glaubte er etwas in Gestalt feuriger Wellen aufsteigen zu sehen, was nach seiner Meinung Verwandtschaft gegen Wasser, Salze, Erden, Metalle, das Phlogiston und das Licht besaß und daher von der Lichtmaterie, dem Phlogiston und der elektrischen Materie verschieden seyn mußte. Er nannte dieses *feurige Flüssigkeit* (*fluide igné*) und erachtete es für eine eigene Substanz, deren Bestandtheile er sehr dicht, schwer, äußerst hart, kugelförmig und ausnehmend klein finden wollte. Er brachte in den Lichtkegel seines Mikroskops theils solche Körper, die durch das Feuer zerstört werden, als eine brennende Wächskerze, glühende Kohlen u. s. w., theils auch nicht zerstörbare, als glühende Metalle, Porcellan, Bergkrystall u. s. w., und sah dann stets auf

BOERHAVE de Rer. Nat. L. II. v. 185 und Andere. Vergl. MÜLLER'sches Introd. §. 1578.

<sup>1</sup> Elementa Chym. T. I. p. 175 u. 306.

<sup>2</sup> Découverte sur le feu, l'électricité et la lumière. Paris 1779. 8. auch mit Anm. von WEIGEL. Leipz. 1783. Recherches sur le feu. 1780. 8.



der reflectirenden Wand einen aufsteigenden weissen Cylinder, der sich oben erweiterte und in kräuselnde Wellen ausbreitete, zugleich auch durch den Luftstrom eines Blasebalges sich nach wärts beugen liess. Es darf wohl kaum bemerkt werden, dass theils die zersetzten Theile der Körper, theils der aufsteigende Luftstrom diese Erscheinungen hervorbrachten. MARAT versuchte auch die später so oft wiederholten Wägungen und fand sonderbarer Weise, dass heisse Körper schwerer würden, vermuthlich weil er dieses Resultat mit Gewissheit erwartete. Eine 6 Unzen schwere silberne Kugel wog beim Rothglühn 5,5 Gran mehr und eine 15 Unzen 6 Qt. schwere kupferne Kugel hatte weisglühend 2 Gran mehr, nach dem Wiederkalten aber 3 Gran weniger Gewicht, wonach MARAT die Feuer für schwerer hält, als die Luft. Zu einem ähnlichen Resultate gelangte ROB. BOYLE<sup>1</sup> durch seine Wägungen erhitzter Körper, und auch HOMBURG<sup>2</sup> folgerte die Schwere aus der Wärme daraus, dass 4 Unzen Antimon, dem Focus des grossen Brennglases in Paris ausgesetzt, 3 Drachmen an Gewicht zugenommen hatten. BOERHAVE versicherte dagegen, dass er in seinen Versuchen nie zu einem solchen Resultate gelangt sei, und MUSSCHENBROEK<sup>3</sup> bestreitet die Zulässigkeit solcher Wägungen überhaupt, weil ein heisser Körper in einer leichteren umgebenden Luft gewogen werde, als ein kalter, obwohl sich hierfür wohl eine annähernde Correction auffinden liesse, wenn nicht andere Hindernisse im Wege ständen. Uebrigens hielt er die Wärme nicht blofs für materiell, sondern auch für schwer, obgleich für so unmerklich, dass seine Waage keine Aenderung des Gewichts anzugeben vermöge, und er widerlegt daher den Schluss, welchen DU HAMEL<sup>4</sup> aus seinen Wägungen eiserner Körper entlehnte, dass die Wärme das Gewicht der Körper vermindere, wonach sie also negativ schwer seyn müsste.

32) Diese und viele andere ältere Physiker wurden offenbar durch die Gewichtsvermehrung irre geleitet, welche der Zutritt des Sauerstoffs bei der Calcination verursacht, und über

<sup>1</sup> De ponderabilitate flammae. In Opp.

<sup>2</sup> Hist. de l'Acad. 1709. Cours de Chim. chap. V.

<sup>3</sup> Introd. §. 1581.

<sup>4</sup> Historia Acad. Reg. Scient. L. I. sect. 2. cap. 1.

haupt waren sie gewohnt, wenn sie sich auch nicht ausdrück-  
lich darüber äufserten, den Begriff der Schwere mit dem Be-  
griffe der Materialität zu vereinigen, denn MUSSCHENBROEK  
glaubte sogar, daß die Sonnenstrahlen, die er doch für so au-  
ßerordentlich fein hielt, in den Körpern verdichtet würden  
und dadurch eine Gewichtsvermehrung hervorbrächten. Ange-  
nommener sind daher diejenigen Versuche, wodurch man den  
unmittelbaren Einfluß der Wärme auf das Gewicht der Körper  
ermitteln suchte. So erzählt KRAFT<sup>1</sup> von einem Versuche,  
welchen CASPIDUS BUONO zu Florenz anstellte, indem er der  
Waagschale einer empfindlichen Waage ein heißes Eisen nä-  
herte und sie leichter fand, das Eisen mochte über oder unter  
gehalten werden, was aber KRAFT von ihrer Ausdehnung  
ableitet, in deren Folge sie ein größeres Volumen Luft aus der  
Schale treibe. Bekanntlich ist jedoch dieses die Ursache nicht,  
sondern mindestens nur zu einem geringen Theile, welche bewirkt,  
daß erhitze Körper auf der Waagschale leichter zu seyn schei-  
nen, sondern die Erwärmung der Luft über und neben densel-  
ben erzeugt eine aufsteigende Strömung, welche zugleich die  
Waagschale, namentlich aber die Waagschale, mit sich in die  
Höhe reißt<sup>2</sup>. Diese richtige Erklärung gab schon BOERHAVE<sup>3</sup>,  
er fand, daß von zwei gleichen Metallstäben der eine  
leichter werde, wenn man eine glühende Kohle über ihn,  
schwerer, wenn man sie unter ihn halte. So wie MARAT,  
auch BUFFON<sup>4</sup> erhitze Körper schwerer, als kalte, ge-  
funden haben, wonach also die Wärme ein positives Gewicht haben  
müßte, statt daß die durch Andere, namentlich durch WHITE-  
HEAD und ROEBUCK<sup>5</sup> mit Gold und Eisen erhaltenen Resul-  
tate auf eine negative Schwere derselben führten. Am bekann-  
testen sind die durch FORBYCK<sup>6</sup> angestellten Versuche gewor-  
den. Dieser fand stark erhitztes Gold leichter als kaltes, und

<sup>1</sup> Praelect. in Phys. P. I. §. 163.

<sup>2</sup> Vergl. Library of useful knowledge. Nat. Phil. 1829. T. I.  
p. 1.

<sup>3</sup> Elementa chemiae. L. B. 1732. T. I. p. 244.

<sup>4</sup> Hist. Nat. Suppl. T. II. p. 11.

<sup>5</sup> Journ. de Phys. T. XIII. Suppl. p. 111.

<sup>6</sup> Phil. Trans. 1785. T. LXXV. P. II. N. 21. Goth. Mag. Th. IV.

S. 49. V. Crell chem. Ann. Th. I. S. 161. Gren Journ. Th. VII. S.

Scheerer's Journ. Th. II. S. 736.

als er 1700 Gran Wasser in einem hermetisch verschlossenen Gefäße gefrieren ließ, erhielt dasselbe eine Gewichtsverminderung von  $\frac{1}{16}$  Gran. GUYTON DE MORVEAU, GOUVENAIN CHAUSSEIER wiederholten diesen Versuch und erhielten nicht bloß gleiche Resultate, sondern fanden auch, daß 2  $\frac{1}{2}$  triolöl im gefrorenen Zustande um 3 Gran schwerer waren, als flüssigen<sup>1</sup>. Diese Resultate bewogen später GREN<sup>2</sup>, dem Phlogiston eine negative Schwere beizulegen, wie bereits erwähnt worden ist. Mehrere Versuche, die zur Lösung dieser Aufgaben dienen sollten, sind auch durch EIMBKE<sup>3</sup> angestellt worden. Dieser wog Glascylinder zuerst kalt, dann bis zum Glühen erhitzt und fand sie im letztern Zustande allezeit leichter als im erstern. Um dabei die Ausdehnung der umgebenden Luft zu vermeiden, schloß er die Cylinder in hölzerne, mit Messing ausgefütterte Kapseln ein. Ferner wog derselbe Kalk und Wasser, welche sich in einem verkorkten Medicinglase befanden, vor dem Löschen und dann wieder nach dem Erkalten. Diese Versuche wurden mit mehrfachen Modificationen angestellt, auch bildeten gleich große Gläser, als diejenigen, welche Kalk und Wasser enthielten, das Gegengewicht, um metrische Einflüsse zu vermeiden; allezeit aber zeigte sich nach dem Entweichen der Wärme eine meßbare Zunahme des Gewichts, wonach also der Warmestoff nothwendig eine negative Schwere haben mußte. Ja sogar als EIMBKE ein verkorktes Glas, worin sich Erbsen im Wasser befanden, mit einem andern gleichfalls verkorkten Glase mit Wasser ins Gegengewicht gesetzt hatte und das Wasser durch die Erbsen aufgesogen war, zeigte sich eine Gewichtszunahme, die vom Eindringen des Wassers in die Erbsen und der hierdurch frei gewordenen Wärme abgeleitet wurde. GEHLER<sup>4</sup> zeigt aber genügend die großen Schwierigkeiten, die der Genauigkeit der Resultate aus solchen Versuchen entgegenstehen und sich zum Theil selbst aus den mitgetheilten Thatsachen entnehmen lassen, weswegen auch FONDYCK selbst die negative Schwere des Warmestoffs für ganz unvorstellbar erklärt.

<sup>1</sup> Journ. de Phys. 1785. Oct.

<sup>2</sup> Grundriß d. Naturl. §. 427. Syst. Handb. d. ges. Chemie. T. I. §. 295 u. s. a. O.

<sup>3</sup> Gren's Journ. d. Phys. Th. VII. S. 50.

<sup>4</sup> Wörterb. Th. V. S. 939.



33) Betrachtet man die Aeußerungen der älteren Physiker etwas näher, so ergibt sich bald, daß beide Parteien durch die unrichtige Deutung allbekannter Erscheinungen irre geführt wurden und dann die Resultate ihrer Versuche nach ihren vorgefaßten Meinungen deuteten. Diejenigen, welche die Gewichtsvermehrung so vieler Körper wahrgenommen hatten, die anhaltend der Einwirkung des Feuers ausgesetzt gewesen waren, leiteten diesen Erfolg von einem Hinzukommen der Feuermaterie oder des Wärmestoffes ab, und gelangten hierdurch zu der Ueberzeugung, daß diese Substanz schwerer seyn müsse; andere dagegen, welche vorzugsweise das Aufsteigen erhitzter und dadurch specifisch leichter gewordener oder durch den Luftstrom emporgehobener Körper ins Auge faßten, fanden die Ursache hiervon in der Wärme und legten dieser daher eine negative Schwere bei. Dieses ergibt sich endlich aus dem, was LAMBERT<sup>1</sup> über das Aufsteigen der Flamme und der Wärme, wie er es nennt, eigentlich der warmen Luft, sagt, wobei ihn jedoch sein Scharfsinn abhält, die offenbar an sich unzulässige Hypothese einer negativen Schwere des Wärmestoffes anzunehmen, den er vielmehr nur leichter, als die Luft, nennt. Ebendiese Bewandniß hat es mit LAMBERT's<sup>2</sup> Versuchen, welcher heiße Kugeln zwischen verdunstenden über einander aufgehängene Thermometerkugeln brachte und dabei ein Aufsteigen der Wärme wahrnehmen wollte.

34) Daß auf die bisher angezeigte Weise die vorliegende Frage nicht beantwortet werden könne, ist für sich klar, und im Allgemeinen muß man bezweifeln, daß dieses überhaupt möglich sey. Der einzige Weg, auf welchem man vielleicht zu dem Ziele zu gelangen vermöchte, dürfte seyn, zu versuchen, ob die bei verschiedenen Mischungen der Körper frei oder latent werdende Wärme eine meßbare Veränderung des Gewichts der Körper bewirkt. Am geeignetsten hierzu dürften Schnee, salzsaurer Kalk seyn, die beim Schmelzen eine so große Wärme verschlucken, oder noch leichter Schwefelsäure, Wasser, die bei ihrer Vereinigung eine bedeutende Quantität Wärme abgeben, wäre es nur möglich, während dieser Proceß das Hinzukommen oder Abgeben materieller Stoffe von

<sup>1</sup> Pyrometrie. 6tes Hauptst. S.

<sup>2</sup> Mém. de l'Acad. de Berlin. Ann. 1788 et 1789. Berl. 1793.

und nach außen gänzlich zu verhüten. Versuche dieser Art, die jedoch in der genannten Beziehung eine strenge Kritik nicht bestehen, haben MOSCATI<sup>1</sup> und EBEL<sup>2</sup> angestellt, woraus hervorging, daß die bei ihrer Vereinigung Wärme entbindenden Körper leichter, die Wärme bindenden dagegen schwerer wurden, wonach also die Wärme ein meßbares Gewicht haben mußte. Ihre Versuche sind wohl unter allen die beachtenswerthesten und zeigen wenigstens die zu betretende Bahn, wenngleich die dabei obwaltenden Schwierigkeiten unüberwindlich seyn mögen. MOSCATI, nicht befriedigt durch die Versuche des BARTHOLOMÄUS DE SANCTIS<sup>3</sup>, wog Schwefelsäure und Wasser einzeln, goß sie dann zusammen und fand während der hierdurch entstehenden Erhitzung eine Zunahme des Gewichts, die nach dem Erkalten wieder verschwand. THOMAS EBEL bediente sich einer Waage, die auf 0,25 C einen Ausschlag gab, wog zwei Flaschen, die eine mit Wasser, die andere mit Schwefelsäure zur Hälfte gefüllt, mischte dann beide Flüssigkeiten mit Vermeidung jedes Verlustes durch Verdampfung und fand sie hiernach um 1,5 Gr. leichter, welches er dem Verluste durch die frei gewordene Wärme beilegte. Ferner vermengte er 11 Theile Salmiak, 10 Th. Salpeter, 16 Th. Glaubersalz, 32 Th. Wasser, alles 2 Unzen betragend, verstopfte sogleich das Gefäß, trocknete es nachher wieder und fand 0,5 Gr. Gewichtszunahme. Man war demnach geneigt, dem Wärmestoffe Schwere beizulegen, bis die Aufgabe nach der Ansicht fast aller Physiker durch die bekannten Versuche RUMFORD'S<sup>4</sup> zur definitiven Entscheidung gebracht wurde. Dieser füllte sogenannte Florentiner Phiole mit Wasser, Weingeist und Quecksilber, verschloß sie hermetisch, brachte sie auf einer feinen Waage, die noch 1 Milliontel des Totalgewichts anzeigte, ins Gleichgewicht, ließ sie von 16°,11 C. bis — 1°,67 erkalten, wog sie dann wieder und fand ihr Gewicht ganz unverändert. Der Luftzug im Zimmer, das Ansetzen von Staub und Feuchtigkeit, so wie sonstig

1 Biblioth. Brit. T. XLVI, p. 403.

2 Medical Repos. 1805. Jan. Bibl. Brit. T. XXXVIII, 598.

3 Journ. de Phys. T. LXXII, p. 127.

4 Philos. Trans. T. LXXXIX, p. 179. G. V. 206. Scherer's Journ. Th. V. S. 53. Biblioth. Brit. T. XIII, p. 233.

sorgfältig vermieden, und da sich ste Unterschied des Gewichts zeigte,

Folge seiner viel größeren specifisch mehr Wärme verlieren mußte, als Gefrieren eine ausnehmende Quantität mit Recht, daß seine Waage, seit ungeachtet, ein wahrnehmbares Gegen nicht vermochte. Die Versuche, sich nicht wohl Einwendungen mangels wichtig, daß sie aber die absolute e dennoch nicht beweisen können, ist en worden.

t P. W. HOLLAND<sup>1</sup> dieses Problem von Seite aufgefaßt. Er giebt zu, daß die Gewicht der Wärme nicht anzugeben vermag z. B. beim Verbrennen von Knallgas enge Wärme frei wird, so wiegt doch viel, als die Summe der beiden vereinten ner Ansicht aber kann die Wärme nicht sie giebt kein Moment ihrer Bewegung, der Sonne ausgehende und den Planeten drung der Bahnen dieser letzteren zur Folge erbei widerlegt er das sehr leicht sich dar-, daß die überwiegende Anziehung der Himmelskörper leicht überwinden könne, durch itigkeit der verschiedenen Himmelskörper, die em gleichen Impulse ungleiche Flächen dar- einen Unterschied zeigen müßten; allein es entation hauptsächlich entgegen, daß ein solches Ausströmen der Wärme aus der Sonne erwiesen worden ist, viel weniger aber die Ge- einer solchen Bewegung; denn wenn man letztere s gleich setzt, so beruht dieses auf einer irrigen er Lichtbewegung, indem zwar die Lichtwellen anten Geschwindigkeit fortschreiten, der Licht- ber dabei ohne alle fortgehende Bewegung seyn ne Zweifel wirklich ist.



36) Ein hierher gehöriger Versuch, welchen PICTET<sup>1</sup> Verbindung mit SENEGBIEN anstellte, machte zu seiner viel Aufsehen, wurde aber nachher vergessen, weil die Aufmerksamkeit der Physiker zu sehr durch die neu gestalteten Erscheinungen des Voltaismus in Anspruch genommen wurde, obgleich es sich wohl der Mühe lohnen dürfte, ihn mit gelingen Modificationen zu wiederholen. PICTET erhitzte im leeren verdünnten Raume einen Messingstab in seiner Mitte durch Brennglas, und fand, daß allezeit das obere Ende, welches auch dazu nehmen mochte, schneller und stärker warm wurde als das untere, und er legt deswegen dem Wärmestoffe der Schwere entgegengesetztes Bestreben (*tendance anti-gravitation*). GEHLER<sup>2</sup> meint, die gebrauchte Glasröhre, worin der Stab befand, sey nicht vollkommen luftleer gewesen, es habe daher die aufsteigende verdünnte Luft dem obern Ende Wärme zugeführt, auch könne die Nähe des Luftpumpentels das untere Ende abgekühlt haben. Wie weit diese Erklärung genügend sey, läßt sich aus der Beschreibung des Versuchs nicht genau bestimmen; auf jeden Fall war verdünnte Luft im Raume vorhanden und mußte daher von der erwärmten Mitte aufsteigen. WÜNSCH<sup>3</sup> hat eine ausführliche Erklärung des Resultates versucht, die aber zu weitläufig und zu wenig befriedigend ist, als daß ich sie hier mittheilen sollte. Ungleich richtiger und der Sache angemessener äußert sich DE LU<sup>4</sup>

1. Essais de Physique. Genève 1790. T. I. chap. 2. Versuch über das Feuer. Aus d. Franz. Tüb. 1790. 8. Die Mitglieder der Academie del Cimento befestigten zwei Thermometer, deren Kugeln zwei Zoll von einander abstanden, die Scale des einen nach oben, des andern nach unten gerichtet, in eine weite Glasröhre, welche der Mitte zwischen beiden Thermometerkugeln concav eingedrückt war, verlängerten die weite Röhre durch eine hinlänglich längere, und erzeugten vermittelst eingegossenen Quecksilbers und Umdrehens ein Torricelli'sches Vacuum. In die Vertiefung der weiten Röhre zwischen die Kugeln beider Thermometer wurde dann ein hitzter Metallstab gehalten, und wirklich stieg das obere Thermometer zuerst; allein darauf ließe sich die Folgerung einer aufwärts gerichteten Tendenz der Strahlung nicht gründen, weil der Einfluß der Wandungen nicht vermieden war.

2. Wörterbuch. Th. IV. S. 549.

3. G. XXVI. 289.

4. Journ. de Phys. 1790. Nov. p. 232. Gren's Journ. Th. 8. 460.

de Verhalten der erwärmten Stange. Ich dasselbe aus Naturgesetzen gerechtfertigt aber als isolirte Erscheinungliches Emporstreben des Wärmes negative Schwere überhaupt durch t widerlegt werde, daß die Wärmisse, gegen welche sie vielmehr at diese Versuche wiederholt, in- stangen, jedesmal am untern und tern versehn, in eine weite Glas- inwendig oben und unten noch ein d sie auch auswärts mit zwei Ther- n dem entweder lusterfüllten oder bis erhöhe exantlirten Raume den Focus en die jedesmal gewählte Stange fallen ser 6 Thermometer nach bestimmten te. Im Ganzen ergab sich, daß an- sung der Luftströmungen die Stangen Wärme annahmen und später wieder ab-

r es, durch die vorliegenden Thatsachen utscheidung der Frage über die Schwere gelangen, so ist es auf jeden Fall durch urscheinlich gemacht, daß eine wirkliche e durch die zu Gebote stehenden Mittel

Zu einer nochmaligen Wiederholung die- man kaum rathen, weil der Wärmestoff ist, als daß er überhaupt auf diese Weise önnte, mehr liefse sich von viele Wärme rei machenden Mischungen hoffen. Damit wägbareit selbst im Falle bloß negativer Re- nig erwiesen, als die instantane Bewegung des älteren Bemühungen, dessen Geschwindigkeit diese auf keine Weise bekannt geworden wäre, t Mittel gefunden hätte, sie in himmlischen sen. So viel läßt sich aber mit Gewißheit be-

Il giornale di Fisica, Chimica e Storia naturale.  
Die versprochene Fortsetzung dieser Abhandlung findet

stimmen, daß die Wärme keine *negative Schwere* habe, hiermit müßte zugleich eine Anziehung zur wägbaren Materie verbunden seyn oder nicht. Im ersten Falle würde es grobe Inconsequenz seyn, ihr Anziehung zur wägbaren Materie beizulegen und unsere Erde von der letztern auszuschließen im zweiten müßte sie, für sich allein der negativen Schwere folgend, sehr bald unsere Erde gänzlich verlassen. Berücksichtigen wir aber die ebenso bekannte als unleugbare Thatsache, daß die Wärme durch alle uns bekannte Körper festgehalten wird, sofern sie keinen derselben augenblicklich verläßt, sondern nur allmählig ausströmt, indem sie an die Umgebungen übergeht, so muß sie auch durch die ganze Erde zurückgehalten werden, was man immerhin eine Gravitation nennen der Schwere vergleichen könnte. Inzwischen müßte die Wärme während der mehrern Jahrtausende, in denen nach historischen Beweisen sich ihre Temperatur nicht merklich geändert hat, sich mit der umgebenden Atmosphäre längst ins Gleichgewicht gesetzt haben, um so mehr, als hierbei nicht bloß die gewöhnliche Ableitung der Wärme in Betracht kommt, sondern auch das stete Aufsteigen der an der Erdoberfläche erwärmten Luftschichten bedeutend mitwirkt. Unter diesen gegebenen Umständen muß es als räthselhaft erscheinen, daß die Erde umgebende Wärmeatmosphäre nach oben an Intensität so bedeutend abnimmt. Man sucht dieses daraus zu erklären, daß die aufsteigende und dadurch dünner werdende Luft die Wärme bindet; allein einestheils müßte sich dieses doch leicht ausgleichen, wie denn wirklich in den höchsten eingeschlossenen Räumen die obern Luftschichten allezeit wärmer sind, als die untern, andernteils ist oben<sup>2</sup> bereits erwiesen worden, daß die Temperaturabnahme in der Höhe ungleich größer ist, als sie durch diese Ursache werden könnte. Nehmen wir dieses alles zusammen, so führt es einfach zu dem, bei keinem Naturgesetze widerstreitenden, mit vielen anderweitigen Erscheinungen aber genau übereinstimmenden Resultate, wo unsere Erde gleichsam als Trager der gesammten, ihr zugewandten Wärmemenge zu betrachten ist, die von ihr zurückgehalten nach innen die größte Intensität hat und sie als

1 S. Art. *Temperatur*. Bd. IX. S. 572 ff.

2 S. Art. *Erde*. Bd. III. S. 1043 ff.



abnehmender Dichtigkeit auf ähnliche statische Elektricität einen geladenen selbst unsern Erdball. Hiernach müßte nicht selbstständig für sich existirt, sondern durch Attraction ebenso zurückden Molecülen materieller Substanzen, phäre der absolute Nullpunct statt findenden Untersuchungen<sup>1</sup> sehr gut über doch keinen Widerspruch involviren, weil von Wärme im Weltraume erweidann von der unserer Erde zugehörigend vorstellen müßten. Hiervon wird seyn. Die mitgetheilte Hypothese, woe eigenthümliche, ihr zugehörnde und atmosphäre beigelegt wird, ist übrigens von mehreren Schriftstellern bereits geleiden, BARTHOL. DE SANCTIS<sup>2</sup> sucht aber ausinungen, die mir jedoch nicht genügende n scheinen, darzuthun, daß die Wärme Erde gravitire, eine Meinung, wozu sich DE LUC<sup>3</sup>, Letzterer aus allerdings gewichene eigenthümliche, im Ganzen ungenügende, tzenden Gründen, bekennt.

### Absoluter Nullpunct.

man das Wesen der Wärme auf bloße Beweulationen zurückführt, so müßte der Zustand ugleich das Aufhören aller Wärme, mithin die Kälte herbeiführen, so wie der Schall und dem Aufhören der Wellenbewegung verschwiniegt das oben benutzte Argument gegen diese Hy sie durchaus keinen genügenden Grund davon annie die hypothetischen Wärmewellen nie aufhören,

<sup>1</sup> Meteorologie; *Atmosphäre*. Bd. VI. S. 1989.

<sup>2</sup> *Phil. Mag.* Brit. T. XLVI. Journ. de Phys. T. LXXII. p. 127.  
*Bull. des Sciences*. 1811. Mai.

<sup>3</sup> *Journ. de Phys.* 1790. p. 232. *Gren's Journ. d. Phys.* Th. V.

sofern kein Körper absolut kalt ist, ungeachtet ihre Temperaturen so leicht und durch die verschiedensten Ursachen verstärkt und geschwächt werden. Nimmt man dagegen ein Wärmestoff an, so muß auch eine gänzliche Abwesenheit desselben mindestens in der Vorstellung, wenn auch nicht in Wirklichkeit, existirend zugestanden werden, und so müßten wohl alle diejenigen, welche von einem absoluten Nullpunkt reden, größerer Consequenz gemäß als Anhänger eines materiellen Wärmestoffes betrachtet werden. Daß die Nullpunkte unserer Thermometer keine absoluten sind, mithin über ihnen kein eigentliches + und unter ihnen kein wirkliches — Wärme statt finde, ersieht jedermann sofort; es fragt sich: wie tief der absolute Nullpunkt unter dem Zero unserer Thermometer liegen möge, oder wie groß die absolute Menge Wärme in Körpern von gegebener Temperatur nach irgendner Scale gemessen seyn möge.

39) Als WILKE, IRVING und Andere die Erscheinung des specifischen und latenten Wärmestoffes beachtet hatten, mußten diese Phänomene nothwendig die Vorstellung von nem vorhandenen Quantitativen erzeugen, und da sich in andern Erfahrungen die Entziehungen der Wärme ins Unstimmte steigern ließen, man außerdem nicht wußte, bis weit die Kältegrade steigen möchten, so führte dieses alles zur Frage, wie viele Grade unter dem Nullpunkte der üblichen Thermometerscalen der absolute Nullpunkt oder die gänzliche Abwesenheit aller Wärme liegen möge. Daß die Beantwortung dieser Frage von hohem Interesse sey, unterliegt kein Zweifel, allein die Mittel, um zu derselben zu gelangen, sind höchst schwierig und haben sehr verschiedene Resultate gegeben. Anfänglich suchte man den absoluten Nullpunkt aus der Wärme zu bestimmen, die bei den Mischungen verschiedener Substanzen entwickelt wird. CRAWFORD<sup>1</sup> fand ihn auf die Weise bei  $-821^{\circ}$  C. GADOLIN<sup>2</sup> nimmt im Voraus an, daß derselbe bei  $-777^{\circ}$  liege, DALTON<sup>3</sup> übernahm, als er das Gesetz

<sup>1</sup> On animal Heat, p. 267. Ueber die thier. Wärme. Ueb. v. v. CRELL. S. 361.

<sup>2</sup> DALTON neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. Ueb. von Wolff. Th. I. S. 98.

<sup>3</sup> G. XII. 316. Aus Manchester Mem. 1802. T. V. p. 595.

ausdehnung elastischer Flüssigkeiten aufgefunden hatte, an, als die Repulsivkraft jedes Theilchens einer elastischen Flüssigkeit der vorhandenen absoluten Wärmemenge proportional sey, und dafs daher die Durchmesser der repulsiven Sphären jedes Theilchens sich wie die Kubikwurzeln des Raumes halten müßten, den die ganze Masse einnimmt. Da sich die Luft von 55° F. bis 212° F. um 0,325 ihres Volumens ausdehnt, so müßten ihre Wärmemengen sich wie  $\sqrt[3]{1325} = 10:11$  nahe genau verhalten und der absolute Nullpunct der Wärme daher bei — 1573° F. = — 874°,6 liegen, was allerdings mit CRAWFORD's Annahme sehr übereinstimmt<sup>1</sup>.

Später hat DALTON<sup>2</sup> dieses Problem ausführlich untersucht, ist aber blofs dabei stehen geblieben, den absoluten punct aus den specifischen Wärmecapacitäten der Körper, die durch Mischungen zum Vorschein kommen, abzuleiten, wie er bemerkt, dafs einige Gelehrte das absolute Zero bei 0° C., andere bei — 4444° C. setzen, welcher enorme Unterschied das Vertrauen in die dabei zum Grunde liegenden Principien schon im voraus gänzlich aufheben muß. Er selbst setzt an, dafs, wenn  $w$  und  $W$  die Gewichte des kalten und des warmen Körpers bezeichnen,  $c$  und  $C$  ihre Wärmecapacitäten bei den Temperaturen,  $M$  die Wärmecapacität der Mischung,  $x$  die Anzahl der erzeugten Wärme- oder Kaltegrade und  $n$  die Anzahl von Graden bis zum absoluten Nullpuncte,

$$(cw + CW)x = (w + W)Mx \pm (w + W)Mn$$

voraus also

$$x = \frac{(w + W)Mn}{(cw + CW) - (w + W)}$$

anwenden werde. Um eine Anwendung dieser Formel zu zeigen, wählt er Wasser und Eis, beide bei 32° F. Zur Verflüssigung des Eises in Wasser wird so viele Wärme erfordert, als es reichen würde, eine gleiche Quantität Wasser um 150° F. zu erwärmen.

<sup>1</sup> CRAWFORD giebt diese Gröfse verschieden an. Die hier und oben genommene ist — 1532° F., nach HENRY aber beträgt sie nur — 1573° F. S. G. XII. 561. XIV. 287.

<sup>2</sup> Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. von WOLFF. Berl. 1812. 2 Th. 8. Th. I. S. 96 ff.



wärmer zu machen, und da die Wärmecapacitäten beider Körper sich wie 9:10 verhalten, so giebt die Formel den Werth  $x$  oder den absoluten Nullpunct  $= 1500^{\circ} \text{ F.} = 833^{\circ} \text{ C.}$  unter dem Gefrierpuncte des Wassers. DALTON hält dieses Resultat nicht für genau, weil die Wärmecapacitäten der beiden Körper nicht mit gehöriger Schärfe bestimmt seyen. Er leitet daher den absoluten Nullpunct aus andern Mischungen her, namentlich aus der von Schwefelsäure und Wasser, Kalk und Wasser, Salpetersäure und Kalkerde; ferner aus dem Verbräuen von Wasserstoffgas und Sauerstoffgas, von Phosphor, Holzkohlen, Oel, Wachs, Talg, Aether u. s. w. Um zu zeigen wie wenig Vertrauen diese Methode einzuflößen im Stande sey, setze ich die durch Mischung von Schwefelsäure und Wasser in verschiedenen Verhältnissen aus GADOLIN'S Versuchen erhaltenen, unter sich ausnehmend abweichenden Resultate nach Fahrenheit's Scale einzeln her, wobei  $W$  und  $w$  nach obigen Formel die Gewichte der Säure und des Wassers bezeichnen, die specifische Wärme des Wassers aber  $= 1$  und die der concentrirten Schwefelsäure  $= 0,339$  angenommen worden ist.

$W$	$w$	$n$	$M$	$x$
4	1	194°	0,442	2936° F.
2	1	203	0,500	1710 —
1	1	161	0,605	1510 —
1	1	108	0,749	2637 —
1	1	51	0,876	3230 —
1	1	28	0,925	1740 —

Das Mittel aus allen diesen Resultaten ist  $2300^{\circ} \text{ F.}$  oder  $1277^{\circ}$ . DALTON'S eigene Versuche geben unter einander minder abweichende Resultate. Zuvor wurde die specifische Wärmecapacität der stärksten, hierbei angewandten Schwefelsäure  $v = 1,855$  spec. Gewicht  $= 0,33$  gefunden, und  $p$  bezeichnet das spec. Gewicht der Mischung; die übrigen Bezeichnung wie oben.

$W$	$w$	$p$	$n$	$M$	$x$
5,77	1	1,78	160°	0,420	6400° F.
1,60	1	1,52	260	0,553	4150 —
1,00	2	1,25	100	0,764	6000 —

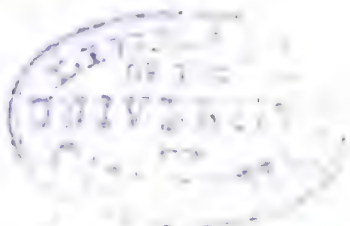
Alle Versuche, wobei  $n$  kleiner ist, als  $100^{\circ} \text{ F.}$ , hält DALTON

rschied zwischen der beobach-  
und der mittleren Capacität zu  
Versuchen ein gleiches Gewicht  
erth von  $x = 5517^{\circ}$  F. oder  
ch DALTON erhaltene Größen  
höchst abweichende Resultate

. . .	1500° F.
sser . .	2300 —
. . .	5517 —
. . .	4260 —
. . .	15770 —
. . .	11000 —
ises . .	5400 —
hle . .	6000 —
. . .	6900 —
ors . .	5400 —
. . .	6000 —

3368° F. oder 3537° C., Dal-  
ihm aufgenommenen Werthen  
C., setzt dieses auf 6000° F.  
dadurch der Wahrheit min-  
seyn.

Bestimmung des absoluten Null-  
r Luft wurden Einwendungen  
och höhere Wärmegrade weni-  
hne, wie DALTON selbst ge-  
terer widerlegt diese durch das  
Quecksilberthermometers die  
ht genau mäsien, ein oft ven-  
rörterung jedoch nicht hierher  
ungen erhaltenen Resultate ver-  
weil gute und schlechte Beob-  
eyen, und überhaupt bei Ver-  
rkungen der verschiedenen zu-  
ander in Conflict kämen, deren



Einfluss sich nicht wohl sondern lasse. Allerdings ist die große Ungleichheit der einzelnen Bestimmungen höchst auffallend, BENZENERG glaubt sogar, dass DALTON die aus Wasser-Eis gefundene Größe vernachlässigt, eine Bestimmung aus Wasser und Dampf aber gar nicht gesucht habe, weil er im Voraus für die Größe  $-6000^{\circ}$  F. eingenommen gewesen sey. BENZENERG giebt dagegen der Methode, den absoluten Nullpunkt aus den Wärmecapacitäten zu berechnen, einen entschiedenen Vorzug. Ist demnach die Capacität des Eises  $c = 90$ , die Capacität des Wassers  $C = 100$ , die Menge der Wärme, welche durch den Uebergang des Eises zu Wasser verschluckt wird,  $n = 66^{\circ},6$  R. und  $x$  der Abstand vom absoluten Nullpunkte in Graden derselben Scale, so ist  $Cx - cx = Cn$

$$\text{also } x = \frac{Cn}{C-c} = 666^{\circ} \text{ R.} = 832^{\circ},5 \text{ C.}$$

und werden hiervon die  $66^{\circ}$  R., die beim Gefrieren frei werden abgezogen, so folgt das absolute Zero  $= 600^{\circ} \text{ R.} = 750^{\circ} \text{ C.}$  Wenn auf gleiche Weise die Capacität des Wassers  $c = 100$ , des Dampfes  $= 155$  und die Menge der latent werdenden Wärme  $n = 420^{\circ}$  R. gesetzt wird, so hat man

$$x = \frac{Cn}{C-c} = \frac{155 \times 420}{155 - 100} = 1184^{\circ} \text{ R.}$$

Hiervon  $420^{\circ}$ , die beim Dampfe latent werden, und  $66^{\circ}$ , beim Wasser latent werden, endlich die  $80^{\circ}$  vom Siedepunkte des Wassers bis zum Gefrierpunkte desselben abgezogen, den absoluten Nullpunkt bei  $-618^{\circ} \text{ R.}$  oder  $-772^{\circ}$ , Eis und Wasserdampf giebt auf gleiche Weise

$$x = \frac{Cn}{C-c} = \frac{155 \times 486,6}{155 - 90} = 1160^{\circ} \text{ R.,}$$

wovon  $420^{\circ}$  und  $66^{\circ}$  und  $80^{\circ}$  abgezogen  $594^{\circ} \text{ R.} = 74^{\circ} \text{ C.}$  geben. Aus dem Verhalten des Wassers in diesen Fällen geht also in nicht sehr von einander abweichenden Resultaten die mittlere Bestimmung des absoluten Nullpunktes  $604^{\circ} \text{ R.}$  oder  $755^{\circ} \text{ C.}$  hervor. Um die Zulässigkeit dieser Methode weiter zu prüfen, müßten auch mit andern Körpern Versuche angestellt werden, und BENZENERG erwartete hier allerdings Uebereinstimmung, wenn nur die zur Berechnung erforderlichen Größen mit hinlänglicher Sicherheit ausgemessen wären; allein dieses ist bis jetzt noch nicht thatsächlich bewiesen. Uebrigens ist das Princip, worauf diese Bestimmung



die Zulässigkeit desselben läßt einwenden, vorausgesetzt, daß destens bei diesen Versuchen Wärme auf das Thermometer zum auf quantitativer Vermehrung sollte sich dagegen erweisen lassen scheint, daß es auch andere, störende, Wirkungen der Wärme auf die Zulässigkeit des aufgestellten Nullpunctes geben werden, und auf jeden Fall ist diese Bestimmung unzulässig, weil chemische Thätigkeiten solche Un-

gen, an welche FLAUGERGUES<sup>1</sup> den Nullpunct knüpft, setze ich nach ist das Verhältniß der abkühlenden Wirkung des schmelzenden Wassers zu der des schmelzenden Eises, welches die Proportion giebt:

$$= 80^{\circ} : 215^{\circ},241,$$

oder  $\frac{1}{2667}$  für jeden Grad R. aus dem Nullpunct  $209^{\circ}$  R. oder  $261^{\circ},25$  C. schmelzenden Eises. DESORMES und LAPLACE haben in ihren Untersuchungen über die Abkühlung der Gase gleichfalls den Nullpunct gesucht. Nach ihrer Ansicht ist die Abkühlung im reinen Raume den Wärmemengen proportional. Ist die Temperatur des Raumes für zwei Temperaturen gegeben, deren Unterschied das Resultat ihrer Versuche bekannt, so ist der Raum von  $18^{\circ}$  dringend bis  $102^{\circ}$ , oder von gleichfalls  $98^{\circ}$  erfüllend, wenn die Temperatur bis  $132^{\circ},24$  erwärmt wurde, so ist der Unterschied der im Raume befindlichen Wärmemengen  $18 = 80^{\circ}$  in der Luft bei gleichem Raume  $132,24 - 102 = 30^{\circ},24$  C.

erzeugt. Nennen wir also  $x$  die absolute vorhandene Wärmemenge bei  $18^\circ$ , so erhalten wir die Proportion:

$$x^\circ : 80^\circ = 102^\circ : 30^\circ,24,$$

woraus  $x = 269^\circ,8$  folgt. Man gelangt durch folgende Betrachtung zu einem gleichen Resultate. Die Temperaturen verhalten sich umgekehrt, wie die Wärmecapacitäten. Hiernach verhält sich die des Raumes zu der der Luft, wie das Maximum der erhaltenen Wärmervermehrung zu der absoluten Temperatur. Die bei  $12^\circ,5$  angestellten Versuche gaben die für diesen Ausdruck erforderlichen Werthe, nämlich

$$400 : 100 = 112^\circ : x,$$

woraus  $x = 280^\circ$  gefunden wird und also die vorhandene absolute Wärme für den Punkt des schmelzenden Eises  $280^\circ - 12^\circ = 267^\circ,5$  C. betragen mußte. Die später zu erwähnende, aus der Ausdehnung der trocknen Luft gefundene GröÙe ist bekanntlich  $1 - 266^\circ,66$ , und es muß dabei auffallen, daß beide aus dem Verhalten der Luft erhaltene Bestimmungen ebenso genau mit einander übereinstimmen, als die drei aus dem Verhalten des Wassers und Dampfes durch BENZEDEN entnommenen.

42) SUCKOW<sup>2</sup> bleibt ganz einfach bei dem eben erwähnten, durch DALTON gleichfalls in Anwendung gebrachten Satze stehen, daß der absolute Nullpunkt aus den specifischen Wärmecapacitäten abgeleitet werden könne. Diesem gemäß setzt er die des Eises = 0,9, wenn die des Wassers = 1 ist, und da das Eis bei seinem Uebergange zum Wasser  $140^\circ$  F. Wärmever schluckt, so müsse die Wärmemenge im Wasser bei  $32^\circ$  F.  $10 \times 140^\circ = 1400^\circ$  F. oder  $777^\circ$  C. betragen; man hat jedoch das Princip, worauf diese Bestimmung gegründet ist, nicht für zulässig erkannt, und auf jeden Fall ermangelt es hierbei zum Grunde liegenden GröÙen der erforderlichen Genauigkeit.

43) Zur Bestimmung des absoluten Nullpunctes habe ich selbst das Verhalten des Wasserdampfes benutzt. Bekanntlich

1 Den unbedeutenden Unterschied, welcher aus RUDZINC'S neu aufgefundenem Coefficienten der Ausdehnung trockner Luft hervorgeht, glaube ich hier nicht beachten zu müssen. Vergl. *Wirkungen der Wärme*.

2 Anfangsgründe der Physik und Chemie. Bd. I. S. 620.

ist die Summe der latenten und sensibeln Wärme in demselben  $= 640^{\circ}$  C., und wenn er daher die Temperatur des gewöhnlichen Wassers hat, mithin das Thermometer keine positiven oder sensiblen Wärme anzeigt, so beträgt seine latente Wärme  $640^{\circ}$ , worauf man den Schluß bauen könnte, daß der absolute Nullpunct der Wärme nicht höher, als diese GröÙe seyn könnte<sup>1</sup>. Bei der Aufstellung dieses Satzes ist sogleich von dem bemerkt worden, daß derselbe nicht über alle Einwendungen hinweggehen sey, und wirklich ist er auch durch BRANDES<sup>2</sup> im Allgemeinen als zweifelhaft angefochten worden; merkwürdig ist aber, daß diese Bestimmung mit den durch DALTON und BENZENBERG gefundenen dem Verhalten des Wassers gefundenen sehr nahe übereinstimmt. Die Aufgabe führt genau erwogen zu folgenden Überlegungen. Könnte zuvörderst auf diesem Wege der absolute Nullpunct der Wärme ausgemittelt werden, so müßte die latente Wärme in den Dämpfen aller verschiedenen tropfbarflüssigkeiten gleich seyn, sofern jene Bestimmung voraussetzt, daß dadurch die ganze Menge vorhandener Wärme abgezogen werde und also überhaupt keine mehr vorhanden seyn würde.

Da aber die Summe der latenten Wärme in den verdichteten Dämpfen, jeder bei  $0^{\circ}$  C. Temperatur genommen, verschieden ist<sup>3</sup>, so liegt hierin ein bedeutendes Argument gegen die Zulässigkeit des ganzen Satzes. Derselbe läßt sich aber außerdem auf folgende Weise anfechten. Die latente Wärme von  $640^{\circ}$  C. des Wasserdampfes bei der Temperatur schmelzenden Eises ist nach der gangbaren Theorie die Wärme der Wärmemoleculen, welche die Moleculen des Wassers trennen und sie im Zustande der Expansion erhalten. Denkt man diese als weggenommen, so würden die Moleculen des Dampfes so nahe kommen, daß sie eine tropfbare Flüssigkeit bilden, die aber noch  $75^{\circ}$  C. Wärme abgeben müßte, um in Eis verwandelt zu werden, welches dann aber noch eine beträchtliche Wärmemenge bis zum absoluten Nullpuncte entlassen müßte. Die Bestimmung des absoluten Nullpunctes würde demnach bloß auf dem Aggregatzustande des Wasserdampfes beruhen, was offenbar unzulässig ist.

<sup>1</sup> S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 297.

<sup>2</sup> Recension meines Handbuchs. In Leipz. Lit. Z. 1829.

<sup>3</sup> S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 291.



44) Diese Betrachtungen geben einen sehr guten Anhaltspunct zur Beurtheilung der sonst versuchten Lösungen des Problems. JOH. TOB. MAYER<sup>1</sup> nimmt an, der absolute Nullpunct liege  $266^{\circ},25$  C. unter dem Puncte des schmelzenden Eises, eine Gröfse, die aus den Gesetzen der Ausdehnung expansibeler Flüssigkeiten durch Wärme entnommen ist und daher mit den sonstigen, ebendaraus abgeleiteten Bestimmungen genau übereinstimmt. DESORMES und CLÉMENT<sup>2</sup>, indem sie dem durch GAY-LUSSAC gefundenen Gesetzen ausgingen, daß expansibelen Flüssigkeiten sich um  $0,00375$  ihres Volumens durch jeden Centesimalgrad Wärme ausdehnen, und dieses Gesetz durch eigene Versuche bei den Luftarten sowohl, als auch bei Wasserdampf bestätigt fanden, glaubten, daß dieses Verhalten durch die Wesenheit der Gase bedingt seyn müsse und daß also, da dieselben sich für  $1^{\circ}$  C. um  $\frac{1}{266,66}$  ihres Volumens ausdehnen und von  $0^{\circ}$  C. ausgehend sich um eben so viel zusammenziehen, die Grenze dieser Zusammenziehung  $\frac{266,66}{266,66}$  liegen müsse, folglich tiefer herab keine weitere Zusammenziehung und keine weitere Erkaltung möglich sey. Hiernach fällt also der absolute Nullpunct bei  $-266^{\circ},66$  C. argumentiren ferner auf folgende Weise. Nimmt man ein Volumen Gas bei  $0^{\circ}$  C. als Einheit und dehnt sich dieses durch  $1^{\circ}$  C. um  $\frac{1}{266,66}$  seines Volumens aus, so wird es bei  $266^{\circ}$  das doppelte Volumen einnehmen. Hiernach ist also die Menge der Wärme, welche das Volumen des Gases um die Einheit vermehrt, genau so groß, als diejenige, welche die ursprünglich vorhandene Einheit giebt, und da für die Wärme im Volumen  $= 2$  die von  $0^{\circ}$  C. hinzugekommene  $266^{\circ},66$  beträgt, so muß in der ursprünglichen Einheit des Volumens gleichfalls eine Menge Wärme  $= 266^{\circ},66$  enthalten seyn. Hiernach beträgt also die in der Luft bei  $0^{\circ}$  Temperatur enthaltene Wärme  $266^{\circ},66$  und der absolute Nullpunct liegt also bei  $-266^{\circ}$  der Centesimalscale. Es ist allerdings auffallend, daß die Gröfse mit der oben nach einer andern Methode gefunden

<sup>1</sup> Comment. de vi elast. vaporum cet. p. 29.

<sup>2</sup> Journ. de Phys. T. LXXXIX. p. 924.

=  $-267^{\circ},5$  C. so genau übereinstimmt; allein beide sind auf das Verhalten der Luft gegründet. Nachdem aber LAPLACE<sup>1</sup> sich gleichfalls dafür erklärt hatte, daß auf diese Weise der absolute Nullpunct gefunden werde, wurde dieser Satz als unantastbares Axiom angenommen, und die Physiker gebrauchten daher allgemein die Bestimmung von  $-266^{\circ},67$  zur Bezeichnung eines Zustandes gänzlicher Abwesenheit aller Wärme. Erst man mit RUDBERG die Ausdehnung der trocknen Luft

1° C. im Mittel =  $0,00363$ , so giebt  $\frac{1}{0,00363} = 275$  den absoluten Nullpunct der Wärme bei  $-275^{\circ}$  C., welcher Unterschied nicht sehr bedeutend ist.

45) Wie allgemein man auch diese Bestimmung als genügend angenommen hat, so führt doch die oben angestellte Bedeutung sehr einfach auf diejenigen Argumente, welche die Richtigkeit derselben darthun. Die aufgefundenene GröÙe von  $266,67$  (um bei dieser bisher üblichen stehen zu bleiben) ist weiter, als das Maß derjenigen Wärme, welche dem gegebenen Volumen der Luft bei gleichbleibendem äußeren Drucke entspricht und, man möge sagen, dieses bedingt. Wird die Wärme eines gegebenen Luftvolumens, von irgend einem Punkte der Thermometerscale ausgehend, um  $266^{\circ},66$  C. vermehrt, wird dasselbe bis zum zweifachen ausgedehnt, und hätte daher, da die Thermometergrade unter  $0^{\circ}$  der Centesimal- keine absolut negativen sind, ein Luftvolumen bei  $-266^{\circ},66$  C. würde dasselbe durch Hinzukommen von  $266^{\circ},66$  C. zum doppelten wachsen, dieses neue Volumen bei  $0^{\circ}$  C. aber wieder eine Einheit genommen würde durch das Hinzukommen von  $266^{\circ},66$  C. abermals bis zum doppelten vermehrt werden. Hieraus müßte also ein Luftvolumen bei  $0^{\circ}$  C. durch Entziehung von  $266^{\circ},66$  C. auf die Hälfte herabsinken, ohne daß hieraus ein Uebergang in einen andern Aggregatzustand, als den expansiblen, folgte. Nach der Analogie vieler Naturerscheinungen über jede expansibele Flüssigkeit durch Entziehung einer gewissen Wärmemenge zuerst tropfbar-flüssig werden und dann oder auch unmittelbar, in den Zustand der Festigkeit übergehen, ohne in einem von diesen Zuständen ganz frei zu seyn. Nicht bloß der Erfahrung gemäß, son-

dem auch nach jeder Theorie der Wärme, namentlich aber n der, wozu sich LAPLACE bekennt, muß jeder Körper der Entziehung aller Wärme nicht bloß in den Zustand der Flüssigkeit übergehn, sondern auch seine absolut größte Dichtigkeit erhalten. Die Täuschung bei dem Principe, nach welcher der absolute Nullpunct gefunden ist, liegt also darin, daß da bloß diejenige Wärme aufgesucht wird, welche das Volumen der Gasarten unter gleichbleibendem Drucke bedingt, ohne daß die nothwendig eintretende Veränderung des Aggregatzustandes zu berücksichtigen.

46) Hieraus folgt nach meiner Ueberzeugung unwidersprechlich, daß auch die, namentlich von den französischen Physikern und wohl allgemein mit so großem Beifall angenommene, Bestimmung des absoluten Nullpunctes ungenügend ist, und somit bleibt also auch dieses wichtige Problem einer künftigen Lösung vorbehalten. Unter den verschiedenen Methoden, welche zur Beantwortung der vorliegenden Frage angewandt worden sind, scheint mir die von BENZENE, nach den Vorgänge der früheren Physiker, gewählte den Vorzug zu verdienen, weil sie einen hierzu vorzugsweise geeigneten Körper das Wasser, in seinen drei verschiedenen Aggregatformen zu Grunde legt, und ich glaube, daß hiernach der absolute Nullpunct weit richtiger bei  $-600^{\circ}$  R. oder  $-750^{\circ}$  C. und dem Gefrierpuncte des Wassers im genäherten Werthe gesetzt wird<sup>1</sup>, als nach der fast allgemein üblichen Bestimmung bei  $266^{\circ},67$  C.

#### D. Ursprung der Wärme.

47) Alle Körper haben, ohne den Einfluß specieller Ursachen, die Temperatur ihrer Umgebung, d. h. die Aeußere

---

<sup>1</sup> Dürfte man diese Bestimmung als genau betrachten, so betrug die *Hohe der Atmosphäre* nach Bd. VI. S. 1995  $= (750 + 25) \times 6$  Fufs  $= 20$  geogr. Meilen, und etwas geringer, wenn man eine mit der Höhe wachsende Abnahme der Wärme in Folge einer gewissen Circulation derselben gegen die Erde annehmen wollte, eine mit anderen weitigen Thatsachen wohl vereinbare Bestimmung. Die Dichtigkeit der Luft wurde nach dem Mariotteschen Gesetze dort etwa 2 Hundermilliontel betragen, was man als eine verschwindende Größe betrachten kann. Vergl. Ed. I. S. 451.



*sensibels Wärme* nennen könnte, eise sinnlich wahrgenommen wird, kommen gleich, wie dieses noth-  
 enn man einen elastisch-flüssigen sich daher nach allen Seiten hin  
 er die absolute, in ihnen dann ir hiernach nicht urtheilen, theils  
 unnet der Wärme nicht bekannt er bekannt wäre, die specifische  
 denen Körper einen Unterschied ber nimmt diese Aeufserung ihrer  
 en die Körper hiernach wärmer als sie mehr oder weniger Wärme  
 n. Beide Zustände können nur , dafs sich entweder die Wärme  
 ekelt, oder dafs sie ihnen von für die Erkaltung das Entgegen-  
 wir vorläufig die Zuführung und geben oder Entziehen derselben  
 sichtigt (wobei zugleich die Ge- rme von einem Körper zum an-  
 welches gesammte Verhalten in *Wärmeleitung* untersucht wer-  
 verschiedenen Arten der Wärme- tclassen bringen: 1) durch die  
 sammendrückung und Reibung; er Stoffe, kurz ausgedrückt durch  
 ischen und animalischen Lebens-  
 Wir wollen diese verschiede-

g durch die Sonne.

ie, oder überhaupt das Sonnen- sie direct oder nur nach Refle-  
 d zwar eine ihrer Intensität stets unmerkliche, wenn sie durch die  
 r geschwächt sind. Um daher s Lichtes noch stark genug zur  
 e von Wärme sey, dient haupt-

sichtlich LESLIE's *Differentialthermometer* von der oben beschriebenen Construction<sup>1</sup>, wodurch man sich überzeugen kann, daß selbst das bloße Tageslicht in nördlich gelegenen Zimmern also ohne directen Einfluß der von der Sonne unmittelbar fallenden Strahlen, noch eine geringe Vermehrung der Temperatur bewirkt.

Daß die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen nach Durchsichtigkeit des Mediums, durch welches sie dringen, der Beschaffenheit der Körper, auf welche sie fallen, verschieden sey, ist allgemein bekannt. Wenn wir von allen Bedingungen abstrahiren, so ergiebt die Erfahrung, daß die Menge der erzeugten Wärme der Menge der in gleichen Zeiten auffallenden Lichtstrahlen oder der Größe der sie auffallenden Fläche proportional sey<sup>2</sup>. Die Intensität der erzeugten Wärme kann daher ausnehmend vermehrt werden, wenn man die Summe der auf eine gegebene Fläche fallenden Sonnenstrahlen auf eine ungleich kleinere concentrirt, worauf die Wirkung der Brennlinsen und Brennspiegel gegründet ist. Diese Verkleinerung beruht auf der Brennweite der Spiegel oder Linsen und beträgt den 215. Theil derselben<sup>3</sup>, oder  $= 0,00465$ , wenn  $f$  die Brennweite bezeichnet. Heißt demnach die Intensität der durch frei auffallende Sonnenstrahlen erzeugte Wärme  $i$ , der im Brennraume  $l$ , die Chorde der Linse oder des Spiegels  $D$ , so ist

1 S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 994.

2 Nach FOURIER in Ann. de Chim. et Phys. besitzen alle Planeten Wärme, die sie aus dem Weltraume oder durch die Sonnenstrahlen erhalten. Sie ist der Entfernung von der Sonne umgekehrt proportional und manchen andern Bedingungen unterworfen. An den Polen ist daher bei allen Planeten die Wärme gleich und beim Uranus die ganze Oberfläche nicht wärmer. Die Richtigkeit dieser Behauptung möge auf sich beruhen.

3 RICHMANN stellte unlängst eine Reihe von Versuchen an, das Verhältniß der Hitze im Lichtkegel hinter Brennlinsen in verschiedenen Entfernungen von der Glasfläche aufzufinden, allein es gelang ihm wegen der großen obwaltenden Schwierigkeiten nicht, weßhalb hierüber noch über das Verhältniß der bloßen und der durch Linsen concentrirten Sonnenstrahlen hinsichtlich ihrer erwärmenden Kraft, einem sicheren Resultate zu gelangen. S. Nov. Comm. Soc. Petrop. T. III. p. 240. T. IV. p. 277.

4 Vergl. *Brennraum*. Bd. I. S. 1216.

$$\frac{2}{3)^2 f^2} - k,$$

ichnet, welcher aus den Bedin-  
thwendig hervorgeht. Die er-  
len ist nach den verschiedenen  
50), inzwischen wird man sich  
tfernen, wenn man sie zu 10°  
ch eine 9zollige Linse, deren  
würde sich schon damit eine

= 28900° C. — k herausstel-

Vahrheit nicht merklich entfer-  
ser des Brennraumes = 0,01 f

hr erleichtert wird; allein die

genäherem Werthe bestimm-

blofs die Menge des Lichts in

ie des Spiegels oder die Sub-

l die man füglich mindestens auf

uch diejenige, die aus der Be-

raumes nothwendig hervorgeht<sup>3</sup>.

h manche berühmte Brennspe-

1<sup>4</sup>, so bleiben doch ihre Wir-

isch gefundenen zurück. Um

zu vermeiden und dennoch die

pfllegt man hinter der gröfseren

beider Axen in einer geraden

e solche verfertigte neuerdings

rissen PARKER, die grofse von

6 Z. Durchmesser, im Rahmen

deren Wirkung zwar überra-

inallgasgebläses nachstand. Sie

5.

der Sonnenstrahlen ist unter

in LAMBERT's Pyrometrie. S. 159.

velchen die besten Linsen in den

S. dessen Mémoire sur la chaleur

spiegel. Bd. I. S. 1205. 1217.

Taf. 107.



günstigen Umständen, selbst wenn sie nicht durch Brenn- oder Brennspiegel concentrirt sind, ausnehmend groß. Um zu messen, hat der jüngere HERSCHEL<sup>1</sup> einen eigenen Apparat, das *Aktinometer* (von *aktiv* der Strahl und *μετρώ* ich messe) erfunden. Dieses noch nicht allgemein in Gebrauch gekommene Instrument ist ein Thermometer mit sehr großem cylindrischen Behälter und einer in willkürliche Theile getheilten Scale, an welcher auch die kleinsten Veränderungen wahrnehmbar werden, weswegen das Gefäß mit einer Schraube versehen ist, damit durch deren Herunterlassen die Flüssigkeit der Röhre wieder herabsinkt, um nicht überzufließen. Das Gefäß von farblosem Glase ist mit einer intensiv blauen Flüssigkeit gefüllt, damit die eindringenden Sonnenstrahlen von innen erwärmen<sup>2</sup>. Die an die weitere Röhre angeschlossene engere ist eine etwas weite Thermometerröhre, an deren oberem Ende sich eine in eine feine Spitze ausgezogene Kugel befindet, in welche die Luft dringen kann. Am untern Ende des äußeren Cylinders ist eine Messinghülse angekittet, durch welche eine gut schließende Schraube mit einem kleinen Embolus durchgeht, welcher dazu dient, die Flüssigkeit mehr in die Höhe zu heben. Die im Cylinder befindliche Flüssigkeit scheint KÄMTZ eine dunkelblaue Solution irgend eines Kupfersalzes seyn<sup>3</sup>. Wird die Spitze der obern Kugel, worin sich die Luft befindet, mit etwas Wachs verschlossen, so hat man ein empfindliches Thermometer, welches man mit einer Scale versehen sieht und in einem invendig geschwärzten, durch eine Spiegelglasplatte gegen den Luftzug gesicherten Kasten befestigt. Vermittelst der Schraube und des Embolus kann man bei jeder äußern Temperatur den Stand der Flüssigkeit so reguliren, daß sie weder in den Cylinder herabsinkt, noch in die Kugel hinaufsteigt, wobei zugleich dafür gesorgt werden muß, daß sich keine Luftblasen in der Flüssigkeit eingeschlossen befinden, wozu man sich am besten durch einige Neigung des Instrumentes

1 L'Institut, 1834. N. 74. Poggendorff's Ann. XXXII. KÄMTZ Meteorologie Th. III. S. 15. Ein hiervon verschiedenes, das POUILLET angegebenes Aktinometer wird später beschrieben werden.

2 Diese Apparate werden von ROBINSON in London, Devonshire Street, Portland-Place verfertigt.

3 In der Regel schwefelsaures Kupferammoniak. S. Lond. Edinb. Phil. Mag. N. XCV. p. 307.

orhanden, so entfernt man sie so lange in die Höhe schraubt, mit zugleich die Luftbläschen auf man den früheren Stand, Meterröhre ungefähr bis in die e Sonnenstrahlen müssen loth- mit der aliquote, durch diese ets gleich bleibt, eine Bedin- ötzchen leicht erreicht wird, er unter sich parallelen Seiten . Um mit dem Aktinometer zuvor eine Minute im Schat- n, damit es die Temperatur enso lange den Sonnenstrahlen e im Schatten liegen lassen. ersten und zweiten Stande dieses vom Stande desselben Maß für die Einwirkung der Nach vielen Versuchen hat ig und sehr empfindlich be-

rs auf eine normale Größe zu- en Ausdruck *Aktine* vorge- me er wünscht. Multiplicirt ist das Product die Strahlung lung, welche bei senkrechtem reichen würde, um in einer ht von einem Milliontel Meter ihr in horizontaler Lage aus- rläuterung führt er folgendes Instrumente 36,4 Scalentheile 422,04 Aktinen giebt. Eine würde in 1 Minute 0,00022204 elzen, oder in einem mittle- in einem Sideraljahre 338,16 rde beträgt viermal den Durch-

sung zum Gebrauche dieses In- antarktischen Expedition ertheilt Mag. N. XCV. p. 207—214.

schnitt des auf sie fallenden Sonnenstrahlencylinders, und da wirklich von der Erde empfangene Wärme größer ist, als je an ihrer Oberfläche beobachtete Maximum, so folgt, daß jährlich auf unsere Erde fallende Sonnenwärme wenigstens über ihre Oberfläche verbreitete Eisschicht von 84,54 F. schmelzen vermögen würde; wodurch zugleich ein Maß Gesamtwirkung der Sonnenstrahlen gegeben ist.

50) Daß die im Kasten erzeugte Wärme hierbei von Fluß sey, unterliegt keinem Zweifel; inzwischen ist dieser Fluß ein constanter, welcher bei einem bloß unter sich gleichbare Resultate gebenden Apparate nicht nachtheilig kann, vielmehr nur die Empfindlichkeit desselben erhöht. Schon viel früher hat DE SAUSSURE<sup>1</sup> ein ähnliches, jedoch minder geeignetes, Instrument gebraucht, um die erwärmte Kraft der Sonnenstrahlen zu messen, und ihm den Namen *liothermometer* gegeben. Dasselbe bestand aus einem Kasten von tannenen 0,5 Z. dicken Bretchen, im Innern 1 F. lang, breit und ebenso hoch. Der ganze innere Raum war mit schwärzten, 1 Z. dicken Korkscheiben ausgefüllt und wurde dann durch drei in Falzen verschiebbare, sehr durchsichtige Glasscheiben verschlossen, welche in einem Abstände von 1,5 von einander eingeschoben wurden. Im Innern befand sich ein Thermometer, welches den gerade auffallenden Sonnenstrahlen ausgesetzt war. Bei einem auf dem Gipfel des Cernmont angestellten Versuche stieg nach mehreren Stunden innere Thermometer bis 87°,5, ein zweites, außen am Kasten befestigtes, bis 26°,2, ein drittes aber, 4 Fuß über dem Boden den Sonnenstrahlen ausgesetztes, nur bis 6°,2. Unterschied beider Apparate besteht hauptsächlich darin, im letzteren die Wärme sich in der längeren, mehrere Stunden betragenden Zeit anhäufen soll, bis sie ihr Maximum erreicht hat, wobei aber die gleichzeitig statt findende Abkühlung außen sich nicht allezeit gleich ist, nicht zu rechnen, während der langen Dauer des Versuches leicht anderweitig modificirende Bedingungen eintreten können. Am wenigsten durch unbestimmbare äußere Einflüsse bedingt sind die Versuche von POUILLET<sup>2</sup> mit seinem *Aktinometer* (§. 95) angestellten Ver-

<sup>1</sup> Reisen durch die Alpen. Th. IV. S. 109. §. 932.

<sup>2</sup> Mémoire sur la Chaleur solaire. Par. 1838. 4. p. 48.



nach den verschiedenen Verhältnissen erzeugte Wärme die der treffen kann. Dagegen sah Roppard, als dem von DE SAUS-  
iometer in den Sonnenstrahlen bis  $114^{\circ}$  C. und dem Schein-  
setzt bis  $100^{\circ}$  C. steigen. Ue-  
nenden Angaben über den Un-  
in den Sonnenstrahlen und im  
senschaftlichen Werth, da sie  
führen, weil stets neue einfluss-  
Dahin gehört, daß die metal-  
rs die Lichtstrahlen weit mehr  
geistes; bei beiden Arten von  
Durchsichtigkeit des Glases der  
idlich der Wind, welcher die  
auern Versuche dieser Art ge-  
in großer Menge angestellten,  
ingung berücksichtigt ist. Als  
nen, daß die Jahreszeiten kei-  
den Unterschied der Thermo-  
Schatten äußern, wohl aber die  
Richtung zu den auffallenden  
vollkommener Windstille war  
9, im Sommer  $10^{\circ},94$  C.

Beitrag zur Bestimmung der  
ahlen verdanken wir den Be-  
liefs sich von dem bekannten  
gleiche biconvexe Linsen von  
Brennweite verfertigen, faßte  
gen durch Charniere bewegli-  
mit einem genau 3,5 Z. wei-  
, um durch sie zwei Licht-  
erhalten. Hinter den Schirm  
1 zwei flache, gleichfalls völlig

1. p. 256.

2. T. LXI. p. 32. Aus Mém. de

gleiche Behälter von Messingblech, deren Seiten 3 Z. 10,5 Durchmesser hatten, während die Dicke des eingeschloss mit Wasser gefüllten Raumes 0,5 Z. betrug. Sie waren wärts blank polirt, die eine Fläche aber mit Lampenrufs i zogen; die Quantität des Metalles und des eingegossenen W sers war bei beiden gleich; auch enthielten beide mög gleiche, in das Wasser eingesenkte Thermometer. Beide fäße stellte er in ungleicher Entfernung so hinter die Li dafs durch gehörige Bewegung des Apparats die Axen Lichtkegel anhaltend auf die Mitte der geschwärzten Flä fielen, und mafs die Zeiten, in welchen ihre Temperature zu gleichen Graden stiegen. Hierbei zeigte sich, dafs Gefäße in gleichen Zeiten gleiche Zunahmen der Wärm hielten, die Durchschnittsflächen der auffallenden Licht mochten gröfser oder kleiner seyn, z. B. bei einem Vers als der Durchmesser des Sonnenbildes auf der einen F 6 Lin., auf der andern 24 Lin. betrug; ja es war dieses der Fall, als das eine Gefäfs 1 Zoll diesseit, das andere jenseit des Brennpunctes stand; als aber die eine Linse genommen war und ein dem früheren gleicher Lichtkegel fiel, war die erzeugte Erwärmung ungleich stärker<sup>1</sup>. RUM zieht hieraus den Schlufs, dafs die Quantität Wärme, welche die Sonnenstrahlen erregt und mitgetheilt wird, unter Umständen der Quantität Licht gleich ist, die verschluckt. Diesemnach ist also, wie oben bemerkt wurde, die abs Menge der durch Brenngläser und Brennspiegel erzeugten W kleiner, als die durch freie Lichtcylinder von gleicher Gr fläche hervorgebrachte, und die blofs scheinbare Vermeh ist Folge der starken Concentrirung auf einen ungleich kl ren Raum. Hier kann auch noch die durch FLAUGER bei Gelegenheit der Sonnenfinsternifs im J. 1820 gemachte B achtung erwähnt werden, wonach die Sonnenstrahlen eine che erwärmende Kraft besitzen, sie mögen vom Rande aus der Mitte der Sonne kommen.

52) Um die verschiedenen Bedingungen, welche in

---

<sup>1</sup> Aus MELLONI's demnächst zu erwähnenden Versuchen folgt ses nothwendig, denn das Glas ist in einem weit höheren Grade phan als diatherman (S. 311).

<sup>2</sup> Journ. de Phys. T. XCII. p. 435.

Wärme durch die Sonnenstrahlen  
htlicher darzustellen, wollen wir  
eit sie sich von einander abge-

Bedingungen ist die *Höhe der*  
n hiernach gerader oder schiefer  
auf der Erdoberfläche erzeugte  
threcht oder in einem gewissen  
nenstrahlen, so hat L. EULER<sup>1</sup>  
graden erzeugte durch Berech-  
l schon HALLEY<sup>2</sup> hat den Wech-  
nen Jahreszeiten bestimmt; allein  
nde Dicke der Luftschicht, wel-  
erem Auffallen zu durchdringen

HALLEY liefs diese Bedingun-  
die Wirkung der Sonnenstrah-  
dem er dieselbe mit dem Stofse  
glich, dem Sinus des Winkels  
den gestofsenen Flächen bilden.  
und ein Element des Stunden-

hät.

eines Ortes und  $\delta$  die Abwei-  
m Tagebogen, so giebt das In-  
ruck:

$$+ \sin. \varphi \sin. \delta \cos. t,$$

one unter dem Aequator in den  
Tagebogen  $= \sin. t \cos. \delta = 1$   
 $= 2$  seyn würde. Da aber nicht  
llswinkels proportionale Stofs der  
die Menge der in einem gegeb-  
Sonnenstrahlen zu berücksichtigen  
Sinus des Einfallswinkels pro-  
die Wirkung der Sonnenstrahlen  
Einfallswinkels oder dem Qua-  
proportional. Diesemnach wäre  
nstrahlen, wenn sie unter dem



Luft erleiden, und fanden dann, daß selbst bei dem heitersten Wetter dieser Verlust für eine Luftschicht von 6000 Fuß Durchmesser nicht weniger als 0,2 beträgt. In gleichen Erhebungen über der Meeresfläche wechselt die Intensität der Sonnenstrahlung nicht selten sehr bedeutend, ohne daß eine veränderte Trübung in solchem Grade wahrnehmbar wird, als man erwarten sollte.

54) c) Die dritte, bei weitem bedeutendste und am längsten bekannte Bedingung, wovon die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen am meisten abhängt, ist die *Beschaffenheit* hauptsächlich die *Farbe* der Körper, worauf sie fallen. Allgemein bekannt ist zuerst, daß sowohl die Lichtstrahlen, auch die Wärmestrahlen von polirten Flächen zurückgeworfen werden; das Erstere, was näher bezeichnet Spiegelung heißt, gehört nicht hierher, das Zweite, welches zur Wärmestrahlung gehört, wird später ausführlicher erörtert werden, und es bleibt also hier nur im Allgemeinen zu bemerken, daß die Sonnenstrahlen in Körpern mit rauher Oberfläche mehr Wärme entwickeln, als wenn sie auf eine glatte auffallen. Bei weitem vom größten Einflusse ist aber die Farbe der Körper, in welcher Beziehung als allgemein gelten kann, daß dunkle mehr erhitzt werden, als helle. Schon CARTESIUS<sup>1</sup>, welcher die Zurückwerfung der Lichtstrahlen mit seiner allgemeinen Bewegungstheorie in Verbindung brachte, bemerkte, daß weiße Körper das Licht mehr zurückwerfen, schwarze mehr verschlucken. KEPLER<sup>2</sup> kannte die Thatsache, leitete aber die Ursache davon ab, daß schwarze Körper trockner und entzündbarer seyen, als anders gefärbte. Die ersten umfassenden und eigentlich wissenschaftlichen Versuche über dieses Problem stellte ROBERT BOYLE<sup>3</sup> an und machte sie schon im Jahre 1663 bekannt. In dem er verschiedenfarbige Papierstreifen in einem dunklen Zimmer den einfallenden Lichtstrahlen aussetzte, fand er, daß weiße am meisten Licht reflectirten; als grüne, rothe und blaue verglichen wurden, reflectirten die rothen am meisten, gelb weniger, grün und blau verglichen gab mehr, auch etwas mehr als purpurfarbenes, doch reflectirte blaues mehr als purpurfarbenes. Wenn er seine Hände mit einem weißen und einem schwarzen

<sup>1</sup> Dioptrica. p. 50.

<sup>2</sup> Dioptrica. Prop. 13. Vergl. FAIRSTLEY History of discoveries relating to vision etc. Lond. 1772. p. 141.

<sup>3</sup> Works. By BACON. Lond. 1772. T. I. p. 725.

ansetzte, wurde der schwarze  
 iteren Versuche nahm er einen  
 überzog die eine Hälfte schwarz,  
 1 Aussetzen an die Sonnenstrah-  
 lt blieb, während die schwarze  
 st liefs er zwischen beiden ge-  
 ile seine natürliche rothe Farbe,  
 igsten, Roth mehr und Schwarz  
 1 berichtet er, von einem glaub-  
 1, dafs schwarz gefärbte Eier in  
 en Sonnenstrahlen ausgesetzt ge-  
 ermehrte die bis dahin bekann-  
 erkung, dafs, wenn weifs und  
 ter gleichen Bedingungen den  
 usgesetzt wurden, der schwarze  
 um. Sehr zahlreiche Versuche  
 verschiedener und verschied-  
 nnenstrahlen verdanken wir dem  
 MUSSCHENBROEK<sup>2</sup>, indem er das  
 en von Eisen, Blei, Marmor,  
 Wolle, Baumwollenzeug, Lein-  
 thierhäute u. s. w., so wie die  
 hiedenen Farben überstrichener  
 empfindlichen Luftthermometers  
 das Resultat erhielt, dafs dunkle,  
 e und wenig reflectirende Kör-  
 len. JOH. HEINR. LAMBERT<sup>3</sup>  
 chte Erfahrung, dafs von zwei  
 1 liegenden Stücken Marmor das  
 unmerklich erhitzt wurde, des-  
 Siena angestellten Versuch, wel-  
 e eines Quecksilberthermometers  
 auf dieses im Schatten 26°, 25 C.,  
 ie Sonne gehalten 40°, mit der  
 und wurde hierdurch zu einer  
 ie mit ungefarbten, geschwärzten

1 Soc. T. IV. p. 175.

2 F. II. p. 641, 651.

3 S. 151.

und verschieden gefärbten Quecksilber- und Weingeistthermometern veranlaßt, welche im Allgemeinen das Resultat gaben, daß unter übrigens gleichen Bedingungen die Erwärmung dunkler Körper am stärksten ist. Ueberblickt man aber die erstaußende Menge von Thatsachen, welche BOECKMANN<sup>1</sup> aus nicht weniger als 204 Versuchsreihen entnommen und zusammengestellt hat, worin er die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen bei den verschiedensten, vielfach modificirten und ungleich farbigen oder gefärbten Körpern erforschte, so gelangt man zu der Ueberzeugung, daß hierdurch die Aufgabe, sofern es sich bloß um die Erfahrung handelt, hinlänglich erschöpft ist; es würde aber eine nochmalige sehr schwierige und weitläufige Arbeit erfordern, wenn man unternähme zu bestimmen, wie und auf welcher Weise die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen durch die Gefüge, die Dichtigkeit, die chemische Natur und die Farbe der verschiedenen Körper bedingt wird.

55) Am bekanntesten sind die Versuche, welche FRANKLIN ungefähr 100 Jahre später als BOYLE, anstellte und im Jahr 1761 bekannt machte. Im Allgemeinen fand er, daß schwarze Kleider in der Sonne mehr erwärmen, als weiße, auch gleichmäßig naß schneller trocknen, desgleichen daß die Strahlen eines Feuers leichter durch schwarze als durch weiße Strümpfe dringen. Dieses veranlaßte ihn, gleich große Scheiben verschiedenerfarbigen Tuches an heitern Tagen Morgens auf einer freien Schneefläche auszubreiten. Die Farben waren schwarz, dunkelblau, hellblau, grün, purpurn, roth, gelb, weiß und einige zwischenliegende gemischte Farben. In wenigen Stunden war die schwarze Scheibe so tief eingesunken, daß die Sonnenstrahlen sie nicht mehr erreichten, die dunkelblaue fast ebenso, die hellblaue weniger und die übrigen Farben um so viel weniger, je heller sie waren, die weiße aber war gar nicht eingesunken. WATSON<sup>2</sup> hing bei heiterem Himmel ein Thermometer in die Sonnenstrahlen und fand, daß es sofort stieg, bei 42°, 2 C aber stationär wurde. Alsdann überzog er die Kugel mit Tusch-

<sup>1</sup> Versuche über die Erwärmung verschiedener Körper durch die Sonnenstrahlen. Eine von der Gött. Soc. gekrönte Preisschrift. Karlsruh 1811. 8.

<sup>2</sup> Letters on philos. subjects. p. 56. Works. Lond. 1816. T. II. p. 109. Vergl. Journ. de Phys. 1773. T. II. p. 381.

<sup>3</sup> Philos. Trans. abridg. T. VIII. p. 371.



licklich vermindert wurde, nach-  
47°, 8. Aehnliche Versuche, als  
sten des SIR HUMPHRY DAVY<sup>1</sup>.  
1; jede 1 Zoll ins Gevierte und 2  
fläche mit weißer, gelber, rother,

Farbe und brachte im Centrum  
zung von Oel und Wachs an, die  
tigte dann alle auf einer weißen  
nenstrahlen aus. Das Cerat schmolz  
n bei der blauen, nächst dem bei der  
sten bei der gelben, und bei der  
t. Weitere Versuche über diesen  
icht bekannt, inzwischen sagt er<sup>2</sup>  
thigkeit, durch die Strahlen der  
s erwärmt zu werden, nach der  
ehr verschieden sey und haupt-  
Zusammenhange stehe. Schwarze  
zt, als rothe, und so abnehmend  
zum Minimum bei den weißen.  
zt, als Steine oder als vegetabili-  
polirte Flächen weniger als rauhe.

Seiten eines würfelförmigen zinn-  
rufs, Bleiweiß und Mennig, und  
n sie den Sonnenstrahlen ausge-  
fs von 100 zu 85 und 90. Auf  
4, dafs ein Thermometer mit ge-  
len der Sonne und des Feuers aus-  
ins mit nicht geschwärzter; nach  
standen beide im Schatten gleich

Versuchen über die Fähigkeit ver-  
t Sonnenlicht erwärmt zu werden,  
etheilt. Alle von ihm verwandte

al knowledge. By Th. BEDDOES. Bristol  
hilosophy. Lond. 1812. T. I.

ons. 1792.  
IV.

Hölzer waren vorher hinlänglich ausgetrocknet, wurden da- zu Spähnen geraspelt und diese in ein Kästchen von der näm- lichen Holzart gethan. Da es aber den Versuchen an einer eigentlichen Puncte der Vergleichung fehlt, so theile ich n- einige allgemeine Resultate mit. In Kirschbaumholz stieg d- Thermometer binnen 72 Minuten von  $18^{\circ},75$  auf  $34^{\circ}$ , wäh- rend ein anderes Thermometer in der Sonne  $37^{\circ},5$  zeigte; Erlenholz binnen 82 Minuten von  $17^{\circ},5$  auf  $32^{\circ},5$ , währen- das Thermometer in der Sonne von  $31^{\circ},25$  auf  $41^{\circ},25$  stieg in wildem Birnbaumholze stieg das erstere binnen 88 Min. v-  $20^{\circ}$  auf  $30^{\circ}$ , das letztere von  $37^{\circ},5$  auf  $40^{\circ}$ ; in Weifstannern- holz waren binnen 90 Min. beide Stände von  $20^{\circ}$  bis  $31^{\circ}$  u- von  $37^{\circ},5$  bis  $41^{\circ},25$ , in Espenholz binnen 89 Minuten von  $21^{\circ}$  bis  $31^{\circ}$  und von  $38^{\circ}$  bis  $42^{\circ}$  gestiegen. Hiernach schütz- also das im Ganzen weifse Holz gegen die stärkere Wärmee- regung, wobei jedoch wohl zu berücksichtigen ist, dafs b- den angegebenen Versuchen eigentlich der Stand des Therm- ometers in den verschiedenen Holzarten mit dem eines ande- Thermometers im Schatten verglichen werden mußte.

57) In der neuern Zeit hat JAMES STARK<sup>1</sup> eine beden- tende Reihe von Versuchen angestellt, die sich jedoch nicht ge- rade darauf beziehn, inwiefern die auffallenden Sonnenstrah- len ungleich farbige Körper mehr oder weniger erwärme- sondern den Einfluß der Farben auf die leuchtenden und dur- keln Wärmestrahlen überhaupt zu ermitteln bestimmt sin- Wenn aber den Farben, als solchen, ein bedeutender Einflu- auf die Wärmestrahlen beigelegt wird, so ist dabei nicht be- rücksichtigt, dafs die Versuche mit gefärbten Körpern angeste- wurden, deren eigenthümliche Zusammensetzung, zum The- durch die Ungleichheit der angewandten Pigmente bedingt, a- die Aufnahme oder Erzeugung der Wärme eine bedeutende Wirkung ausüben muß, wie schon JOHN LESLIE und beson- ders auch BADEN POWELL<sup>2</sup> richtig bemerkt haben und gar unverkennbar aus den zahlreichen Versuchen von A. D. BACH- hervorgeht, in denen die nämlichen Farben sehr abweichend

<sup>1</sup> Philosoph. Trans. 1833. p. 285. Edinb. New Phil. Journ. T. XXXIII. p. 65.

<sup>2</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. XXXIV. p. 231.

<sup>3</sup> Silliman Amer. Journ. T. XXX. p. 16. Vergl. unten §. 266.

Summe zahlreicher Versuche und Evidenz hervor, daß im Allgemeinen in dunkeln und rauhen Körpern in hellen und glatten. Endlich wichtigen Versuche von POUILLER mir aber geeigneter, sie von denen nicht zu trennen, und sie dahnhittes zu versparen, wo von dem rmeentwicklung durch die Sonne

vähnten drei Bedingungen zusammen Resultate leicht, die deswegen g bedürfen. Dahin gehört das chnees, wenn er beschmuzt ist<sup>1</sup>, fse Farbe die Sonnenstrahlen stärnan auch an manchen Orten den ubestreuen pflegt, um sein schnell. Nach v. HUMBOLDT<sup>2</sup> werden fser, als weisse, verlieren aber bei , und selbst in kalten Gegenden dort unter gewöhnlichen Bedin- ch zur Reife, daß man sie gegen ingen schützt, die außerdem in e Sonnenwärme bedeutend erhöhen. und keineswegs zu bewundern, zsoole dringenden Sonnenstrahlen l erhitzen, wie PRINSE<sup>3</sup> in Ost- ls übrigens die wärmeerzeugende rdlichen Gegenden in Folge der giebt sich aus einer Angabe von hnee in Sibirien auf den Dächern emperatur der Umgebung — 25° n gehört auch die bekannte Er- Kälte, wenn die Temperatur der

in Paris, daß der überall verbreiten und da, wo Kohlen zerstreut lagen, . T. III. p. 183.

Ph. IV. S. 25.

Mag. N. LXXXV. p. 26.

61.



Luft nie den Schmelzpunct des Eises erreicht, dennoch Schnee um die aus ihm hervorragenden Halme, Stauden, Bäume weggeschmolzen wird. Auf Veranlassung einiger Beobachtungen FUSIMERI's<sup>1</sup>, welcher diese Phänomene mit gewöhnlichen Theorie unvereinbar fand, weil die in den Bäumen und Gesträuchen durch die Sonnenstrahlen entwickelte dem Schnee mitgetheilte Wärme unmöglich größer seyn könnte als die der eigentlichen Wärmequelle, der Sonnenstrahlen selbst, den außerdem hindernden Schatten nicht zu rechnen, hat M. LOMI<sup>2</sup> das ganze Problem genauer und mit Hinzufügung Resultate eigens angestellter Versuche erklärt, unter denen die wichtigsten sind. Er überstrich seinen Thermomultiplicator nach Wegnahme des Kienrufsüberzuges mit Bleiweißfarbe und erhielt dann eine geringere Abweichung der Magnetnadel bei einer Wärmequelle von gleicher Stärke vorher; die Abweichung nahm aber zu, als er ein Blatt dunkelgraues Papier vor die Oeffnung des Thermomultiplicators hielt. Um die ungleiche Wärmeabsorptionsfähigkeit des Schnees zu prüfen, ließ er auf die beiden, die entgegengesetzten Stellen einschließenden Oeffnungen seines Thermomultiplicators von der einen Seite eine argand'sche Lampe, von der andern eine bis 400° C. erhitzte Kupferscheibe wirken und näherte beide Wärmequellen allmählig so, daß ihre Wirkungen gleich waren, dann nahm er die thermoelektrische Säule weg und setzte genau an deren Stelle eine kupferne Röhre von gleicher Weite als die, welche die thermoelektrische Säule umschloß, und welche mit lockerem Schnee gefüllt war, dessen äußere Flächen, mit einem Bretchen abgestrichen, gleich große Flächen darbieten. Die Wirkungen der beiden genannten Wärmequellen waren dann keineswegs gleich, sondern die Kupferscheibe schmelzte mehr Schnee, als die Lampe; hielt er eine kleine Scheibe geschwärztes Papier vor die Mitte der Linderfläche des Schnees, so verminderte diese die Wirkung der Kupferscheibe, verstärkte aber die der Lampe. Hiernach schloß er, daß der Schnee wenig Wärme absorbire, desto mehr

<sup>1</sup> Annali delle Scienze del Regno Lombardo-Veneto. 1847. p. 58.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXVIII. p. 442. Bibl. univ. 1849. N. XXX. p. 149. Compt. rend. T. VI. p. 301. Poggendorff's Ann. 357. Edinb. New Phil. Journ. N. L. p. 242.

men genügend erklärt wird, so-  
in herrschenden Ansicht in den  
onnenstrahlen mehr Wärme ent-  
theilt, als in letzterem durch die  
strahlen erregt wird. MELLONI  
freiliegende Schnee mehr Wärme  
sstrahle, als der theilweise be-  
lter erhalten werde und minder  
nach meiner Ansicht zur Erklä-

h die interessanten Versuche des  
efs sich drei gleiche cylindrische  
verfertigen, 4,5 Z. im Durch-*Fig.*  
e 1,75 Z. über dem Boden mit<sup>38.</sup>  
ägern ruhenden Scheidewand ab  
r Kästchen war durchbohrt, und  
ittelst eines Korkes in dem ab-  
halten, daß das birnförmige Ge-  
der Mitte dieses mit gleichen  
fgewickelten Tressen genomme-  
: Scheidewände der drei Käst-  
s Messingblech, beim zweiten  
eim dritten aus Schwarzblech.  
zu verhindern, war der Boden  
stehen inwendig und auswendig  
dann dreimal mit Kopalfirniss  
während des Versuchs mit Pelz-  
urate wurden neben einander vor  
en so lange ausgesetzt, bis sie das  
ommen hatten, wobei das Kästchen  
urde; als aber nachher alle drei  
l umgekehrt auf einem Tische  
1, zeigte sich, daß gerade dieses  
als die beiden andern. Diese  
nffallend, als sie damals dem  
Ueberhaupt schienen anfangs die  
elche RUMFORD, hauptsächlich  
RD HOME<sup>2</sup> nicht lange nachher

ir. 1804. p. LI.

Part. I.

K

anstellte, mit andern bekannten Erfahrungen im Widerspruche zu stehn, aber aus dem richtigen Gesichtspuncte betrachtet können sie vielmehr zur Bestätigung. Es ergab sich nämlich, die schwarze Haut der Neger der erhitzenden Einwirkung Sonnenstrahlen besser widersteht, als die weisse der Europäer, was wohl zum Theil eine Folge des fettigen Glanzes ist, zum Theil aber auch daher rührt, daß die Sonnenstrahlen nicht durch die schwarze Substanz dringen, welche die Haut färbt, und die darunter befindlichen verletzbaren Theile nicht zerstören, sondern von dieser absorbirt und dadurch unschädlich werden. Aus den Versuchen HUME's ergab sich aber weiter, daß von beiden Händen, wenn die eine mit einem schwarzen, die andere mit einem weissen Handschuh bedeckt ist, die erstere durch starke Sonnenhitze nicht verletzt, die letztere aber versengt wurde. Hierbei ist sehr deutlich, daß der schwarze Ueberzug durch Verschluckung der Sonnenstrahlen schützend wirkte.

60) Wir müssen jetzt die oben §. 52 u. 53 kurz berichtigten Sätze, daß die Wärmeerzeugung durch die Sonnenstrahlen mit der Höhe zunimmt und mit zunehmenden geographischen Breiten abnimmt, näher beleuchten. Der erste Satz, *daß Sonnenstrahlen auf hohen Bergen*, wenn sie eine dünne und weniger mit trübenden Mitteln gemengte Luftschicht durchdringen, *mehr Wärme erzeugen*, folgt aus der Natur der Sache und wäre nie als etwas Auffallendes betrachtet worden, wenn er nicht mit der so enormen Kälte auf den Spitzen hoher Berge in scheinbarem Widerspruche stünde. Es bedarf, um die Thatsache zu begründen, nicht einmal eigentlicher Versuche, das bloße Gefühl reicht schon hin, um sich davon zu überzeugen, indem die Reisenden, welche hohe Berggipfel bestiegen haben, in der Regel über die dort empfundene unangenehme Wärme der Sonnenstrahlen klagen, was jedoch hauptsächlich als eine Folge des Gegensatzes der enorm kalten Umgebung zu betrachten ist. Beispielsweise möge hier angeführt werden, daß ein Reisender<sup>1</sup> in den Himalaya-Gebirgen einer Höhe von 14700 engl. Fuß ein Dorf antraf, wo am 1. October des Morgens das Thermometer — 8°,4 C. zeigte, daß noch aber waren die Sonnenstrahlen unangenehm und alle

1 Edinburgh Journ. of Science. New Ser. N. III. p. 133.



Nacht eine Eisdecke erhalten hatten, ammittags davon keine Spur mehr. über dieses Problem künstliche des Cramont, in einer Höhe von zwei Thermometer, welche eine Zeit das eine auf geschwärztem das andere im Schatten gelegen  $2,25^{\circ}\text{C.}$ , letzteres  $6,25^{\circ}$  zeigend; er den Versuch zu Courmayeur und erhielt  $33,75^{\circ}$  und  $23,75^{\circ}$ , oben  $19^{\circ}\text{C.}$ , unten aber nur  $10^{\circ}\text{C.}$ , daß die erwärmende Kraft der Schicht von nicht ganz 5000 F. schwächt würde, allein dieses Reitern Versuchen mit dem Aktinometer als eine Folge der mangelhaften genügenden Methode der Beob-

Thatsache unterliegt jedoch nach Capitain SABINE<sup>2</sup> keinem Zweifel. Die Thermometer waren selbstregistrirende, ein Maximum und Minimumthermometer bestehende Kugeln beider waren mit schwarzer Wolle umgeben. Zum Ausschluß des Einflusses der Strahlung, diente ein Kasten, durch ein Dach gegen die Sonne, ursprünglich dem freien Zutritt der Luft welches noch außerdem durch ein Rohr, mit vielen Löchern durchbohrt, 8 Z. Durchmesser gegen jeden Wind geschützt wurde. Als Stationen dienten Port-Royal auf Jamaica und Port-Royal engl. F. Höhe, wo die registrierenden Kräuter lagen. Der Unterschied der Temperaturen an beiden Orten während

T. II. p. 365.

its to determine the Figure of the Earth. Vergl. Dublin Phil. Journ. N. II.

der Beobachtungstage betrug  $7^{\circ},22$  C., auf der obern Sta-  
 aber erzeugten die Sonnenstrahlen einen Ueberschuß über  
 Umgebung von  $32^{\circ},77$  C., auf der untern nur  $20^{\circ},28$   
 Wurden dagegen diese Thermometer bei Nacht beobachtet,  
 ging das frei liegende 8 F. über dem Meeresspiegel im M  
 $5^{\circ}$  C., das auf dem Berge aber  $10^{\circ}$  C. unter das gegen Sta-  
 lung geschützte herab.

62) Die zahlreichsten Versuche über die Erzeugung  
 Wärme durch die Sonnenstrahlen unter den verschiedenen  
 Bedingungen sind von DANIELL<sup>1</sup> angestellt worden, wel-  
 durch Bekanntmachung derselben die Aufmerksamkeit vorzü-  
 auf dieses Problem lenkte und zu weiteren Untersuchungen  
 selben Veranlassung gab. Das zum Messen der Strahlung  
 nende Thermometer war mit schwarzer Wolle umgeben,  
 Art der Vorrichtung, die auch bei spätern ähnlichen Versu-  
 dieser Art zur Anwendung kam. Aus DANIELL's ganzjähr-  
 Beobachtungen geht hervor, daß der größte Effect der S-  
 nenstrahlen zu London  $36^{\circ},11$  C. betrug, statt daß SAND-  
 Versuche zu Sierra Leone und zu Bahia nur  $10^{\circ},15$  ga-  
 und wenn wir auch die eben angegebenen, zu Jamaica erho-  
 nen Resultate nehmen, so bleiben sie doch an Größe hi-  
 den zu London gefundenen zurück. DANIELL folgte hier  
 daß die wärmeerzeugende Kraft der Sonnenstrahlen nach  
 Polen hin zunahm, worin ihn der Umstand bestärkte,  
 PARRY im Monat März, in welchem das Maximum zu L-  
 don nur  $27^{\circ},22$  C. betrug,  $27^{\circ},9$  erhielt. Ebenso erzählt S-  
 NESBY<sup>2</sup>, daß bei hellem Wetter in der Nähe von Spitzber-  
 die Sonnenstrahlen das Pech an den Schiffen zum Schmel-  
 bringen und daselbst eine Temperatur von  $26^{\circ}$  bis  $32^{\circ}$  C.  
 zeugen, während sie an der entgegengesetzten Seite im Sch-  
 ten nur  $-7^{\circ}$  C. beträgt. Noch auffallender ist, daß nach  
 Erzählung ebendieses unermüdeten Seemannes<sup>3</sup> einst im Ap-  
 als um 2 Uhr Morgens die Temperatur  $-20^{\circ}$  C. betrug  
 um 10 Uhr im Schatten, nachdem die Wolken verschwun-  
 waren, bis  $-10^{\circ}$  stieg, die Sonnenstrahlen eine so unglau-

<sup>1</sup> Meteorological Essays and observations. Lond. 1825. 8.  
 207 ff. Vergl. Encyclopaedia metropolitana. Art. Meteorologie. p.

<sup>2</sup> Account of the Arctic Regions. T. I. p. 378.

<sup>3</sup> Voyage to the northern Whale-Fishery. p. 34.

Die Menschen an einer Seite eben-  
n der andern eine empfindliche  
h an dem Schiffe schmolz, wo-  
gte Wärme auf  $45^{\circ}$  C. schätzt.  
htungen, welche RICHARDSON<sup>1</sup>  
lte, beträgt das Maximum der  
igten Wärme  $36^{\circ},11$  C. und fällt  
ai dagegen beträgt dasselbe nur  
lin unter  $65^{\circ} 12'$  nördl. Br.,  $125^{\circ}$   
ngestellten Beobachtungen beträgt  
Ihr nach Mittag.

von Versuchen mit einem Ther-  
schwarzem Tusch überzogen war,  
möglichst vermieden wurden, hat

Jahren 1815 und 1816 zu Vi-  
ir. angestellt. Der Unterschied  
s nicht geschwärzten, im Schat-  
ttel bei Windstille etwa  $10^{\circ}$  C.,  
dem Minimum  $8^{\circ},7$  und dem Ma-  
Wenn sich ein Wind erhob, so  
vermindert, und ging selbst bis  
ien es auffallend, dafs die Kraft  
estens ebenso grofs war, als im  
d, dafs sie zu allen Zeiten gleich  
geschlossen scheinen dürfte, da so  
igen, namentlich die Reinheit der  
kommen.

, dafs die erwärmende Kraft der  
der Breite zunehme, ist mehrfach  
ruer Untersuchung unhaltbar, wie  
lig folgt, wenn man berücksichtigt,  
strahlen immer schiefer auffallen und

expedition to the shores of the Polar-  
1828. App. II.  
ys. T. XXVI. p. 381. Ausführlich in  
II. p. 256 ff. Er bediente sich hier-  
mittelst dessen zwei geschwärzte Ther-  
nstrahlen ausgesetzt und durch einen  
n. In 243 günstigen Tagen machte er



einen längern Weg durch die Luft zurücklegen. ARAGO<sup>1</sup> derholt die Thatsachen, worauf DANIELL seinen Schluss ~~b~~ und bestreitet dann denselben mit überwiegenden Gründen. zu London gebrauchte Thermometer war geschwärzt und Wolle umgeben, berührte außerdem fast den Boden, zu Si Leone aber war die Kugel bloß geschwärzt und 18 Z. Boden entfernt; zu Bahia und Jamaica finden ähnliche verschiedene Bedingungen statt, die eine genaue Parallele ~~s~~ sehen den Resultaten und denen zu London nicht gesta Ebenso sey auch bei der Vergleichung der unter hohen n lichen Breiten angestellten Versuche mit denen zu London. Einfluß des mit Schnee bedeckten Bodens nicht genügend rücksichtigt. Sehr treffend ist das Argument, daß unter aussetzung einer wirklichen Vergleichbarkeit der verschied erwählten Versuche ebenso gut eine verschiedene erwärm Kraft der Sonne in America und Africa aus ihnen gefo werden könne, als die von DANIELL aus ihnen abgele. PENTLAND<sup>2</sup> erklärt sich gleichfalls gegen den von DANIELL gestellten Satz, meint aber, die erwärmende Kraft der Sonne unter ungleichen geographischen Breiten nicht wesentlich vers den, jedoch entscheiden seine eigenen Messungen vielmehr für selben. Er erhielt nämlich mit zwei Thermometern, deren eins schwarzer, das andere mit weißer Wolle umgeben war, ~~s~~ sehen den Wendekreisen im Mittel 3°,62 C., in der Nähe Cap Horn aber 3°,856. Wie viel bei solchen Versuchen Nebenbedingungen ankomme, hat FOGGO<sup>3</sup> sehr überzeug nachgewiesen. Um ihren Einfluß näher zu bestimmen, s er am 7ten Juli ein Thermometer, dessen Kugel mit schwa zer Wolle umgeben war, bei 15° C. äußerer Temperatur Sonnenstrahlen frei hängend und nicht gogen den Wind schützt aus; es stieg in 10 Min. bis 35°, auf Gras gelegt es bis 15°,55 und stieg gleich darauf an der Sonne wieder 34°,45. Am 29sten desselben Monats stieg ein solches T mometer, welches in einer Ecke gegen den Luftzug gesch war, auf 65°,56, ein ähnliches auf dem Grase nur bis 48°

<sup>1</sup> Ann. de Chimie et Phys. T. XXVI. p. 875. Vergl. DAN Widerlegung in Journ. of the Royal Institut. T. XVIII.

<sup>2</sup> L'Institut 1839. N. 270. p. 66.

<sup>3</sup> Edinburgh Philos. Journ. N. XXVII. p. 63.

was früher das erste bis  $60^{\circ}$ , das nachtragungen mit unbekleideten, der eben verwirft FOGGO als durchsonnenstrahlen zu sehr davon zuzugte ihm im heißen Juli 1825 am dete Thermometer  $65^{\circ},55$  und ein r Sonne ausgesetztes  $37^{\circ},22$ . Am ur von  $16^{\circ},66$  zeigte das beklei-; bis 2 Uhr 30 Min. nach einander is nackte  $23^{\circ},88$ ,  $33^{\circ},33$ ,  $32^{\circ},22$  unter der äquatorischen Zone die wärmungen durch die Sonnenstrahlen nachständen, so gebe es dort offse Kraft der Sonnenstrahlen, nachodens, aufser Zweifel setzten. So ande ein Thermometer in der id BRUCK erwähne zu Gondar in zu haben, während zu Benares a den Seltenheiten gehörten. Zu OTTOM die Wärme des Bodens zu des groben Granitsandes zu  $60^{\circ},2$ , derartiges höheres Resultat bekannt t, welcher an einem heißen Juni- mit Oelanstrich versehenen Garten- kannt ist dagegen, was GREGORY<sup>1</sup> ande unter der äquatorischen Zone en werden.

n, die sich noch bedeutend ver- keinem Zweifel, daß DANIELL aus nungen zu voreilig und ohne all- stande geschlossen hat. Daß die ter höhern Breiten mehr Wärme r nicht hinlänglich erwiesen; ge- en Thatsachen führten zu dieser noch nicht ohne Weiteres zulässig. it mit Recht, daß die große Wärme

der Sonnenstrahlen in den Polargegenden von der Reinheit der Luft herrühre, denn statt daß diese in niedern Breiten, namentlich in der äquatorischen Zone, stets mit Wasserdampf überladen ist, werden die Dünste unter höhern Breiten durch die Kalte bei Nacht niedergeschlagen<sup>1</sup>. Außerdem aber noch folgender Umstand wohl zu berücksichtigen. Wenn von den Sonnenstrahlen einmal eine gewisse wärmeerregende Kraft beilegen, so muß diese, wenn sie lange genug einwirkt, ihre Stärke proportionale Effecte hervorbringen und also da, wo sie am größten ist, das Thermometer absolut am höchsten stehen machen. Hiernach kommt also nicht sowohl der Unterschied zweier Thermometer, als vielmehr der absolute Stand des Wolle umwickelten oder geschwärzten Thermometers in Betrachtung, mit Rücksicht darauf, daß dieses in kälterer Umgebung von der aufgenommenen Wärme einen Theil Wärme abgibt. Dieser Verlust laßt sich ohne eigens angestellte Versuche nicht wohl würdigen, ist aber auf jeden Fall nach bisherigen Erfahrungen nur ein kleiner Theil der stets neu geführten Wärme und kann daher nach längerer Zeit nicht bedeutend bleiben. Eben daher gewinnen die Versuche mit Aktinometer sehr an Zuverlässigkeit, weil sie auf eine bestimmte Zeitdauer beschränkt sind. Betrachten wir nun nach einige der mitgetheilten Resultate, so zeigte SABINE's schwarztes Thermometer zu Sierra Leone, Bahia und Jamaica zwar keine so hohe Wärme, als das von DANIELL zu London beobachtete, welches Resultat durch andere Umstände bedingt seyn mag, allein DANIELL erhielt dagegen als Maximum in London 61°,66, auf Melville-Inseln aber wurden im März — 1°,1 C. beobachtet, was den größern Effect unter niedrigen Breiten wohl außer Zweifel setzt, wie groß man auch den Verlust anschlagen mag<sup>2</sup>. Inzwischen ist dieser lange Zeit zwischen englischen Gelehrten geführte Streit neuerdings durch die Erfahrung entschieden worden, denn HERSCHEL<sup>3</sup> hat mittelst des Aktinometers, daß die thermometrische Wirk-

<sup>1</sup> Nach den neuesten Untersuchungen müssen wir schließen, daß die Diathermanie der reinen Luft ungleich größer ist, als die des Wasserdampf gemengten.

<sup>2</sup> Vergl. JAMES DALMANOV in Lond. and Edinb. Phil. Mag. XXXIX. p. 182.

<sup>3</sup> Compt. rend. 1836. T. II. p. 506. Poggendorff's Ann. IV.



Cap der guten Hoffnung  $48^{\circ},75$ , in trägt. Im Ganzen genommen dürf-  
ämlichen Apparate und unter min-  
en angestellten Versuche vergleich-  
der oben §. 50 erwähnten hohen  
URE durch sein Heliothermometer  
, überzeugte sich POUILLET<sup>1</sup> durch  
seinem Aktinometer (§. 95), daß  
strahlen ausgesetzt, eine Erhöhung  
4° bis 63° oder 64° über die der  
können, je nach den Bedingungen,  
eraus erklärt sich leicht die große  
en Resultate. Nach HERSCHEL soll  
Sonnenstrahlen eine Eisdecke von  
nach POUILLET<sup>2</sup> eine solche von 14  
letzten Versuche<sup>3</sup> eine von 31 Me-  
zen vermögen.

Versuche auch auf Nebenfragen aus-  
ng zwar meistens von selbst folgt,  
; entnommen wird. Es war in den  
sungen mit dem geschwärzten Ther-  
Graden im Mittel

te	Wärme der Sonne	
	kleinste	größte
6	Juli . . . 19°,88	.. 30°,55
1	August . . 18,38	.. 32,77
2	September 18,15	.. 30,00
1	October . 15,25	.. 23,88
3	November . 3,71	.. 13,33
1	December . 3,00	.. 6,66

die erwärmende Kraft der Sonne mit  
schneller wächst, als mit der abneh-  
lichem Verhältniß das Erwärmungs-  
ihrer Erhebung über den Horizont  
des mittlere Resultat aus 5 Beobach-

ur solaire. Par. 1838. p. 48.  
e éd. 1830. T. II. p. 704.  
ur solaire. p. 41.

tungsreihen Auskunft, welche die den verschiedenen Tagstuden zugehörigen Unterschiede des geschwärzten Thermometers in der Sonne und des im Schatten befindlichen angeben:

9 Uhr	30 Min.	17°,77 C.	2 Uhr	30 Min.	35°,00 C.
10 -	30 -	25,55 -	3 -	30 -	32,22 -
11 -	30 -	30,55 -	4 -	30 -	27,22 -
12 -	30 -	35,00 -	5 -	30 -	19,44 -
1 -	30 -	36,11 -	7 -	30 -	16,11 -

Zum Beweise, daß auch unter hohen nördlichen Breiten erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen mit zunehmender Sonnenhöhe wachse, führt HARVEY<sup>1</sup> die Messungen an, welche Capitain BACK und Lieutenant KENDAL auf der zweiten Reise FRANKLIN'S anstellten und wonach sie in den Jahren 1826 und 1827 als mittlere Kraft der Sonnenstrahlen erhielten:

im November . . .	5°,93 C.	im Februar . . .	19°,00 C.
- December . . .	3,85 -	- März . . . . .	25,10 -
- Januar . . . . .	8,48 -	- April . . . . .	29,45 -

Außerdem erhielt RICHARDSON im Jahre 1827 mit zwei Thermometern, deren eins auf gleiche Weise geschwärzt Sonnenstrahlen ausgesetzt wurde, im Mittel im Mai 19°,44 im Juli 15°,55 und im August 14°,51. Inzwischen muß auffallen, daß unter sehr hohen nördlichen Breiten die Wärme zwar mit zunehmender Sonnenhöhe wächst, daß aber größte Unterschied beider Thermometer, wonach man die Stärke der Irradiation zu messen pflegt, in den Monat März fällt. Zum Beweise dieses merkwürdigen Satzes dienen folgende Erfahrungen<sup>2</sup>. Nach den Beobachtungen zu Fort Franklin unter 65° 12' nördl. Br., 125° 12' westl. L. v. G. betrug der größte Ueberschuß des geschwärzten Thermometers über das freie in den Jahren 1826 und 1827

<sup>1</sup> Encyclopaedia metropolitana. Art. Meteorologie. p. 57.

<sup>2</sup> Die Messungen von BACK und KENDAL sind die einzigen vorgekommenen, woraus dieses Resultat nicht hervorgeht und welche daher vor der Hand als Ausnahmen gelten müssen.

<sup>3</sup> Narrative of a second Expedition to the shores of the Polar Sea. By JOHN FRANKLIN. Lond. 1828. 4. App. III.

C.	im März . . . . .	36°,11 C.
-	- April . . . . .	28,33 -
-	- Mai . . . . .	27,80 -
-	- Juli . . . . .	21,38 -
-	- August . . . . .	18,00 -

unter 52° 51' nördl. Br., 106° 13' se Gröfse 1827 im Februar 31°,66; 22°,77. RICHARDSON leitet diese abnehmender Sonnenhöhe als bei abnehmender Einheit der noch nicht mit Dünsten dürfte aber dabei auch der Umstand, der im Winter tief erkältete Erde, die durch die Sonnenwärme bedeutende Menge Wärme entgegensehnen Unterschied zwischen dem d dem von der Sonne beschienenen zu der Zeit, wenn der Boden die Wärme aufgenommen hat. Beide neinschaftlich bewirken, daß unter die wärmeerregende Kraft der Sonne ist, als Nachmittags, also bei der Sonne stärker als bei abnehmenden. Resultat aus den mittleren Resultaten von den 1ten bis 31sten zu Fort Franklin ansich sehr evident hervor. Diese geben

am . . 16°,70 C.	3 Uhr . . 13°,15 C.
- . . 17,10 -	4 - . . 11,71 -
- . . 16,71 -	5 - . . 9,89 -
- . . 14,60 -	6 - . . 8,35 -

und 9 Uhr ein merkliches Ueberger-  
Uhr haben, 8 Uhr aber gegen 4 Uhr  
ht anderweitige Bedingungen hinzu-  
ne Zweifel die erwärmende Kraft der  
der Sonne und ihrer Erhebung über  
einem noch nicht genau bestimmten



65) Bei der Untersuchung der Wärmeerzeugung durch die Sonnen- und Lichtstrahlen kommt vorzüglich der Unterschied der *farbigen Lichtstrahlen* in Betrachtung. Einer der ersten welche Versuche hierüber anstellten und die Resultate bekannt machten, war LANDRIANI<sup>1</sup>; dieser fand das Maximum der erwärmenden Kraft in den gelben Strahlen des Spectrums. Nicht lange nach ihm gelangte ROCHON<sup>2</sup> durch seine im Sommer 1770 angestellten Versuche zu einem ähnlichen Resultate, daß nämlich die stärkste Erwärmung zwischen Gelb und Roth an eine Stelle liege, die er bald *orangé*, bald *rouge orangé* nennt Uebereinstimmend hiermit fand SENNEBIER<sup>3</sup> aus zahlreichen und oft wiederholten Versuchen, daß das rothe Licht stets mehr Wärme erzeuge, als das violette, bisweilen aber das gelbe mehr als das rothe. Im Mittel aus allen Versuchen und nach einem zur Bestätigung hervorgehobenen Beispiele sind die gelben Strahlen für die am meisten erwärmenden zu halten. Der ältere HERSCHEL<sup>4</sup> war aber wohl der erste, welcher diese wichtige Entdeckung zum Gegenstande sehr weitläufiger Untersuchungen machte. Beim Aussuchen verschieden gefärbter zur Beobachtung der Sonne verwandter Gläser fiel ihm auf, daß einige derselben weniger Licht, andere mehr Wärme durchließen, und er entschloß sich daher zur Ausmittlung der hierauf bezüglichen Thatsachen durch eine Reihe von Versuchen. Indem er die farbigen Strahlen des Spectrums durch einen Schlitz in einer eigens hierzu verfertigten Vorrichtung fallen ließ, fand er, daß ein feines Thermometer in den rothen Strahlen binnen 10 Minuten im Mittel um 3°,8, in den grünen um 1°,8 und in den violetten um 1°,1 C. stieg, wonach sich also die erwärmende Kraft derselben nahe wie 3,5:1,5:1 verhielt. Bei einer folgenden Reihe von Versuchen fand er, daß

---

1 S. VOLTA Lettere sull' aria infiammabile nativa delle Paludi. Milano 1777. p. 136. Entlehnt aus Scelta d'Opuscoli interessanti. T. XIII.

2 Recueil de Mémoires sur la Mécanique et Physique. Par. 1783 p. 136.

3 Physicalisch-chemische Abhandlungen über den Einfluß des Sonnenlichts auf alle drei Reiche der Natur. Leipz. 1785. Th. II. S. 37.

4 Philosoph. Trans. 1800. P. II. p. 255 ff. G. VII. 158. Mon. Corr. Th. III. S. 72 u. 553.

die Sonnenstrahlen sich über die ro-  
s hinaus erstreckte, indem ein Ther-  
von der Grenze der äußersten rothen  
in. um  $3^{\circ},6$ ; bei 1 Z. Abstand um  
and um  $1^{\circ},75$  C. in gleicher Zeit.  
iolett des Spectrums hinaus gar kein  
HERSCHEL folgerte hieraus, daß das  
ahlen begleitet sey, welche eine ge-  
en, als das Licht. Bei der unglei-  
der farbigen Lichtstrahlen und der  
ität derselben kommt es sehr dar-  
ng der Messung macht, und hieraus  
die erwärmende Kraft im Spectrum  
rothen hin im Verhältniß von 1:8  
e aus seinen Versuchen, daß der  
ugte Brennpunct der Wärmestrahlen  
ahlen zusammenfalle, indem der er-  
eiter als der zweite von einer gro-  
eren Oeffnung durch eine Blendung

HERSCHEL suchte außerdem den  
, welchen transparente gefärbte und  
, und ich setze einige der erhaltenen  
ihnen an der für die Wissenschaft  
cht.

Wärmeverlust

. . . . .	0,091
all . . . . .	0,244
. . . . .	0,139
. . . . .	0,800
s . . . . .	0,604
. . . . .	0,333
. . . . .	0,849
. . . . .	0,812
. . . . .	0,362
. . . . .	0,633
. . . . .	0,583

Substanzen	Wärmeverlust
violettes Glas . . . . .	0,489
Quellwasser in Glas . . . . .	0,558
Seewasser . . . . .	0,682
Weingeist . . . . .	0,612
das leere Glas . . . . .	0,542
weißes Papier . . . . .	0,850
weiße Leinwand . . . . .	0,916
schwarzer Mousselin . . . . .	0,714.

66) Die angegebenen Versuche und die daraus abgeleiteten Resultate wurden streng kritisirt durch JOHN LESLIE welcher sich schon früher seines *Photometers* zu ähnlichen Versuchen bedient hatte, indem er die Kugeln desselben in verschiedenen Farben überzog. Hierbei reflectirte Roth fast ebenso viel Licht, als Weiß, Blau aber und demnächst Grün am wenigsten. Bei Wiederholung der Herschel'schen Versuche konnte er inzwischen auch mit den empfindlichsten Apparate keine Wärmestrahlen außerhalb der Grenze des rothen Lichts wahrnehmen, und er glaubte daher, daß durch die Erwärmung der Fläche, auf welcher HERSCHEL's Thermometer lagen, und die seitwärts reflectirte Wärme die Täuschung hervorgebracht worden sey. Nicht minder findet er die Versuche mit den gefärbten Substanzen durchaus ungenügend, weil sie keine genaue Bestimmung der Farbennüance, der Dicke der Masse, der Menge des durchgelassenen Lichtes und der Intensität der jedesmal angewandten Sonnenstrahlen enthielten. MEIKLE<sup>2</sup> suchte zu beweisen, daß bei den Versuchen das Prisma selbst erwärmt worden sey und den Thermometern diese seine Wärme mitgetheilt habe, und auch PREVOST<sup>3</sup> unterwarf die durch HERSCHEL gefundenen Resultate einer kritischen Prüfung, indem er sie auf das Newton'sche Gesetz, wonach die Zunahmen und Abnahmen der Wärme in den Körpern eine geometrische Progression bilden, zurückzuführen suchte. Da es aber fraglich ist ob dieses Gesetz hierbei streng in Anwendung kommen kann in den Bestimmungen PREVOST's aber einige Willkür zu herrschen scheint, so dürfte es nicht zweckgemäß seyn, dies

1 Nicholson's Journ. T. IV. p. 344 u. 416. G. X. 88 u. 359.

2 Philosoph. Magazine. T. LXV. p. 11.

3 Philosoph. Trans. 1802. p. 403.



zu erörtern. Die gegen die Ver-  
 ch gefärbte Gläser und transparente  
 Versuchen gemachten Einwendungen  
 von selbst; beachtenswerth dürfte  
 n Erörterung gekommene Umstand  
 ussetzung von dunkeln, die Licht-  
 estralen, wenn sie das Glas nicht  
 diese sich im Prisma anhäufen oder  
 zurückgestossen worden seyn müßten,  
 will, daß sie durch das begleitende  
 zu durchdringen, erhalten hätten.  
 s er außer dem Lichtspectrum noch  
 eringerer und ein chemisches von  
 m, wonach also außer der Wärme  
 p neben den Lichtstrahlen von der  
 was wohl keiner Widerlegung be-  
 dagegen vertheidigt durch ENGLE-  
 rsuche mit einigen Abänderungen  
 le brachte er in einem Fenster ohne  
 s ein gleichseitiges Glasprisma an,  
 treifen des Spectrums mit einem  
 ch ein schmaler Einschnitt befand,  
 durchliefs, concentrirte diese durch  
 a Focus der letztern auf eine Scheibe  
 welchen er dann die meistens ge-  
 indlichen Thermometers hielt. Die  
 auf eine solche Weise hergestellt,  
 ausgenommen der des absichtlich  
 wurde. Beim ersten Versuche stieg  
 wärzter Kugel

nen	3	Min.	um	0°,55 C.
—	3	—	—	2,22 —
—	3	—	—	3,33 —
—	2,5	—	—	8,88 —
—	2,5	—	—	8,60 —
—	2,5	—	—	10,00 —

und kehrte nach den Versuchen auf seinen ursprünglichen Stand wieder zurück. Bei einer zweiten Versuchsreihe stieg Thermometer mit geschwärzter Kugel

im rothen Lichte . . . . . um  $1^{\circ},66$  C.

aufserhalb des rothen Lichtes . . . . . —  $2,77$  —

das Thermometer mit weifs gefärbter Kugel

im rothen Lichte um . . . . .  $1^{\circ},66$  C.

im vollen Dunkel um . . . . .  $0,27$  —

Bei einem dritten Versuche stieg das geschwärzte Thermometer bei vollem Sonnenscheine an der Grenze des Roth in 3 Minuten um  $6^{\circ},66$  C., das weifs gefärbte um  $1^{\circ},66$ . Bei einem vierten Versuche, als gleichfalls die Sonne sehr hell schien, stiegen während 3 Min. das geschwärzte Thermometer im vollen Roth um  $8^{\circ},88$ , das weifs gefärbte um  $1^{\circ},93$ ; im vollen Dunkel 1,5 Zoll vom Roth das geschwärzte um  $5^{\circ},55$ , fiel also sogleich, wenn es in das rothe Licht gebracht wurde, und stieg wieder, wenn es über die Grenze desselben hinauskam. Selbst wenn die rothen Strahlen neben den Einschnitt im Schirm fielen und sich nur ein schwacher rother Schimmer im Focus der Linse bildete, stieg dennoch das geschwärzte Thermometer aufserhalb des Focus um  $5^{\circ},75$  C.

67) Schon vor HERSCHEL's Versuchen bemühte sich BOZEMANN<sup>1</sup>, den Einfluß der Farben auf die Erzeugung der Wärme durch die Sonnenstrahlen auszumitteln, überzog zu diesem Ende die Kugeln empfindlicher Thermometer mit verschiedenfarbigem Taffent und setzte sie so bekleidet dem Sonnenlicht aus. Hierbei zeigte das unbekleidete Thermometer  $29^{\circ},37$

dagegen das mit himmelblauem Taffent .  $31^{\circ},70$

— — — schwefelgelbem . . . . .  $30,31$

— — — hellgrünem . . . . .  $32,50$

— — — apfelgrünem . . . . .  $32,80$

— — — rosenrothem . . . . .  $31,25$

— — — weissem . . . . .  $30,31$

— — — schwarzem . . . . .  $34,05$

Bei einer spätern Reihe mit grosser Sorgfalt und sehr geeigneten Apparaten angestellter, vielfach modificirter Versuche fand es ihm unmöglich, aufserhalb des Spectrums die geringste

<sup>1</sup> G. X. 859. Vergl. dessen Versuche über d. Erwärmung verschiedener Körper durch d. Sonnenstrahlen. Karls. 1811. 8. Vorrede.



Erwärmung wahrzunehmen<sup>1</sup>. Aus vielen mit Umsicht angestellten und gewiss nicht verwerflichen Versuchen, wobei nicht blofs massive Prismen von verschiedenem Glase, sondern auch solche angewandt wurden, die mit Flüssigkeiten gefüllt waren, hat WÜNSCH<sup>2</sup> nachfolgende Sätze entnommen. Weder über, noch unter dem Farbenspectrum und seinen Schweifen konnte irgend eine Erwärmung wahrgenommen werden. Hier wird von den Schweifen des Spectrums geredet und richtig bemerkt, daß die Spectra keineswegs scharf begrenzt sind, sondern über die natürlich sichtbaren Grenzen minder sichtbar hinausgehen, was sich aus der Beugung der Lichtstrahlen nothwendig folgt. Die Stärke der Erwärmung im Spectrum richtete sich nicht nach der Intensität der Erleuchtung, denn namentlich war das blaue Licht sehr hell, erwärmte aber nächst dem violetten Lichte am wenigsten. Sehr wichtig aber ist ein von WÜNSCH zuerst beobachteter Unterschied, welcher auf der Substanz des Prisma's beruht. So gaben Prismen mit Alkohol, Terpentinspiritus und Wasser gefüllt die stärkste Erwärmung im gelben Lichte, das farblose Glasprisma im vollen Roth, das gelbliche im farbenlosen Schweife an der Grenze das Roth; der Schweif des letzteren leuchtete aber auch stärker, als der des grünen, und dieser stärker, als bei den Prismen mit Flüssigkeiten. Ein ganz farbenloses Prisma gab noch weit hellere farbenlose Schweife, als gelbliche, und in dem Schweife von jenem war die Erwärmung weit stärker, als in dem von diesem. Alle Prismen endeten, wenn sie vermittelst der Sammlungslinse ein weißes, an einer Seite mit einem rothen und gelben, an der andern mit einem blauen und violetten Saume eingefasstes Bild gaben, so, daß sie ganz nahe am rothen Saume, jedoch außerhalb desselben, allezeit die schwächste Erwärmung; stärker war diese an dem violetten Saume selbst, noch stärker im gelben und am stärksten im weißen Focus.

Daß RITTER<sup>3</sup> die eben erwähnten Versuche und die daraus entnommenen Resultate sehr heftig bestritt, möge hier nur kurz erwähnt werden, da die Thatsachen zu genau und deutlich angegeben sind, als daß man sie mit Zweifelsgrün-

G. XXXIX. 289.

Gehlen's Journ. für d. Chemie, Physik und Mineralogie. Th. VI.

Magazin der ges. naturf. Freunde. Th. I. p. 185.

Gehlen's Journal a. u. O. S. 633.

Ed.



den vernichten könnte. Zudem wissen wir gegenwärtig, WÜNSCH allerdings auf dem richtigen Wege war, obgleich ihm nicht gelang, die Aufgabe vollständig zu lösen. Aus angegebenen Versuchen, woraus die ungleiche Wirkung verschiedenartiger Prismen dargethan ist, läßt sich auch erklären, daß LESLIE die größte erwärmende Kraft in der Mitte Spectrums fand, was aber durch BERZELIUS<sup>1</sup> bestritten wurde. Auch dieser streitige Punct wird durch die nachfolgenden Überlegungen Aufklärung finden.

68) Einen wichtigen Beitrag zur Beantwortung der einfach ventilirten Frage hat BERAND<sup>2</sup> geliefert, dessen Versuche um so viel bedeutender sind, weil er sich bei denselben eines Eliostats bediente, durch welchen die Sonnenstrahlen eine beliebig lange Zeit unverrückt auf die Thermometerkugeln fallen ließen. Uebereinstimmend mit HERSCHEL fand er die erwärmende Kraft der Sonnenstrahlen vom Violett an zunehmend, das Maximum aber im Rande des sichtbaren Spectrums da, wo die Thermometerkugel noch ganz mit sichtbaren rothen Strahlen bedeckt war; von hier an nahm die Temperatur stets ab, je weiter die Kugel in die Dunkelheit kam, und als sie sich außerhalb des sichtbaren Spectrums befand, wohin HERSCHEL das Maximum setzte, stieg das Thermometer um den fünften Theil so hoch über die Umgebung, als in dem äußersten Roth. Wollte man hieraus einen unumstößlichen Beweis für die Anwesenheit der Wärmestrahlen außerhalb des Spectrums hernehmen, so scheint mir dieses zu voreilig, denn es ist nicht wohl bestimmbar, das allmählig abnehmende Spectrum ganz aufhört, aus leicht begreiflichen Grunde, weil das Auge unter dem unvermeidlichen Einflusse des helleren Lichtes das minder helle nicht wahrnimmt und daher über die Grenze der gänzlichen Abwesenheit des Lichtes kein zuverlässiges Zeugniß ablegen kann. Schon hierdurch könnte man die Hauptfrage, nämlich über unsichtbare, im Spectrum vorhandene Wärmestrahlen, für erledigt halten, allein wir besitzen über dieses Problem außer dem was neuerdings durch MELLONI zur definitiven Erledigung der Frage geschehn ist, noch eine vorzügliche Arbeit, welche je näher gewürdigt werden muß.

<sup>1</sup> Jahresbericht. 1828. Th. VI. S. 12.

<sup>2</sup> G. XLVI. 381.

69) SERBEC<sup>1</sup> unternahm in den Jahren 1806 bis 1808 eine lange Reihe von Versuchen, um die so oft ventilirte Aufgabe zur endlichen Entscheidung zu bringen. Die bis dahin erhaltenen widersprechenden Resultate führten zu der Vermuthung, daß manche Nebenbedingungen nicht gehörig gewürdigt seyn möchten, was auch schon aus den durch WÜNSCH erhaltenen Erfahrungen mit größter Wahrscheinlichkeit hervorging. SERBEC hatte besonders mit den Hindernissen zu kämpfen, die aus dem so leicht veränderten Zustande der Atmosphäre hervorgehn, und konnte diese nicht anders, als durch häufige Wiederholung der Versuche beseitigen. Meistens fiel das Licht durch ein Prisma in ein verfinstertes Zimmer, der erforderliche Theil des Farbenbildes durch einen Eintritt in einem Schirme, und zum Messen diente ein empfindliches Luftthermometer mit geschwärzter Kugel, welches nach jedem Versuche ausgeleert und für einen folgenden aufs Neue gefüllt wurde. Um bessere Uebereinstimmung mit den Resultaten früherer Versuche zu erhalten, nimmt er, wie gewöhnlich, die kenntlich unterscheidbare Farben im Spectrum an und verschiebt die Grenze des Roth dahin, wo dieses dem Auge noch nicht erkennbar ist und sich in einen schmäleren schwächeren rothen Saum verliert. Aus einer sehr großen Menge lobenswerther Umsicht angestellter und unter sich sehr übereinstimmender Versuche gehn folgende Hauptresultate hervor.

a) In allen Farben des Spectrums findet Wärmeerregung statt und diese ist jederzeit am schwächsten an der Grenze des Violett.

b) Von hier an nimmt sie zu, wenn man durch Blau und zum Gelb fortschreitet, und

c) erreicht bei einigen Prismen ihr Maximum im Gelb, nämlich beim *Wasserprisma*.

Einige andere Flüssigkeiten, namentlich eine ganz kurze Auflösung von Salmiak und Quecksilbersublimat, desgleichen farblose concentrirte Schwefelsäure, geben das Maximum in der Mitte zwischen Gelb und Roth, also im Orange.

d) Prismen von gewöhnlichem weißem Glase haben die Wärme im vollen Roth.

Berliner Denkschriften. 1818 u. 1819. S. 305. Edinburgh Philosoph. Journ. N. II. p. 358. Schweigger's Journ. Th. XL. S. 129.

6) Manche Prismen von gewöhnlichem, jedoch schon haltig scheinendem, Glase geben das Maximum der Wärme der Grenze des Roth, 1

7) Prismen von Flintglas dagegen jenseit des Roth, die Kugel des Thermoskops sich ausserhalb des wohlbegrenzten Farbenbildes befindet.

8) Die Wärme nimmt jenseit des Roth stetig ab, aber allen Prismen findet noch einige Zoll über die Grenze des hinaus Wärmeerregung statt.

Ohne Zweifel haben **HERSCHEL**, **LESLIE** und **ENGLEFIELD** mit Flintglasprismen experimentirt, und ausserdem haben **CHON**, **WÜNSCH** und **ENGLEFIELD** Glaslinsen angewandt, das Licht mehr zu concentriren, die aber einen bedingten Einfluss haben mußten, um so mehr, da sie nicht achromatisch waren.

Um die Aufgabe noch weiter zu verfolgen, stellte **SEEBECK** Versuche mit einem Prisma von hellem weißem Glase an, dessen zwei Flächen mattgeschliffen waren, wovon die Seite aber durchscheinend genug war, um mit der polirten hinlänglich helles Spectrum zu erzeugen. Bei diesem fiel Maximum der Wärme ebenso entschieden ausserhalb des Roth, als es bei allen andern innerhalb desselben lag. Wurde die matte Fläche des Prisma mit Weingeist überstrichen, kam ein lebhafteres Farbenbild zum Vorschein, dessen Grenze bei 6 Fufs Abstand um etwa 2 Par. Zoll tiefer herabging, bei dem mit matter Fläche, wodurch also die Grenze des Roth, welche hierbei die grösste Wärme gab, an die Stelle des Roth bei polirten Prismen, also dahin gerückt wurde, wo letztere das Maximum gaben, so weit sich dieses ohne eigentliche genauere Messung bestimmen liefs. Als Hauptresultat entnehmen **SEEBECK** aus allen Versuchen, dafs das Farbenbild nicht so begrenzt ist, sondern dafs sich das Licht desselben noch weiter hin erstreckt, mindestens bis dahin, wo die grösste Wärmeerregung statt findet, wenn es daselbst auch vom Auge nicht stark empfunden wird. Unsichtbare, auf das Auge gar nicht wirkende, aber doch erwärmende Strahlen sind hiernach eben so wenig denkbar, als solche, welche chemische Veränderungen erzeugen. Die Scheine oder Schweife, wie **WÜNSCH** sie nennt, sind zweierlei Art; einige rühren von Streifen und Weller der Prismen oder von unregelmässiger Zerstreuung des Lichts



an ihren Kanten her, und solche Prismen müssen verworfen oder am Rande mit einer Blendung versehen werden. Aber auch bei guten Prismen fehlen diese Scheine nicht und sie sind unter dem Roth blafsrothlich, wie über dem Violett blafsviolett. Diese hätte also HERSCHEL übersehn, und indem er die daselbst vorhandenen Wärmestrahlen durch Linsen zu concentriren suchte, müßte er vielmehr die Lichtstrahlen condensirt haben. Wenn er hierbei kein Licht wahrnahm, so kann die Ursache darin liegen, daß es für sein anderweitig gereiztes Auge zu schwach war und obendrein von der geschwärzten Kugel zu wenig reflectirt wurde. Versuche mit gefärbten Gläsern oder Linsen sind allezeit mißlich, weil zu viele Nebenbedingungen ins Spiel kommen. Man sieht hieraus, daß SEEBECK sich suchte, bloß wärmende Strahlen in und neben dem Spectrum wahrzunehmen, was auch nicht wohl anders, als in Folge unidentischer Thatsachen geschehn kann.

70) Nur beiläufig, angestellte Versuche über dieses Problem führten auch RUHLAND<sup>1</sup> zu dem bereits bekannten Resultate, daß der Ort, wo durch das Farbenbild die größte Wärme erregt wird, veränderlich sey; bei einigen Glasprismen und bei einem Prisma aus Borax habe er dasselbe über Roth hinausfallend, bei andern im Roth und bei noch andern mit Flüssigkeiten gefüllten, im Gelb gefunden. Inwiefern aber diese Thatsachen mit den von WÜNSCH und SEEBECK aufgefundenen mehr oder weniger übereinstimmen, kann genau ermittelt werden, da seine Versuche hierzu nicht genügend beschrieben worden sind. Von untergeordnetem Interesse sind auch die Versuche von BADEN POWELL<sup>2</sup>, welches das Sonnenlicht gleichzeitig auf zwei Thermometerkugeln fallen liefs, deren eine weiß, die andere schwarz angestrichen war, und dabei die erregte Wärme größer in der schwarzen, als in der weißen fand, aber keinen meßbaren Unterschied wahrnahm, wenn diese Sonnenstrahlen zuvor durch dickeres oder dünneres klares Glas fielen.

1) Uebereinstimmend mit den von WÜNSCH, SEEBECK und

Ueber die polarische Wirkung des gefärbten heterogenen Lichtes. 1817. S. 50.

Annals of Philosophy. 1824. T. VII. p. 324. 401. T. VIII. p. 237.

RUHLAND gefundenen Resultaten, aber ungleich tiefer und genauer in die Sache eingehend, sind diejenigen, welche MELLER erhalten hat, deren vollständigere Erörterung bei der Untersuchung des Durchleitungsvermögens der verschiedenen Körper für Wärme (§. 310) eine geeignetere Stelle finden wird. Inzwischen geht aus ihnen im Allgemeinen hervor, daß die Wärme in den farbigen Strahlen des Spectrums an irgend einer Stelle ein Maximum hat und von hier aus nach beiden Seiten abnimmt; der Ort dieses Maximums wird bedingt durch die Substanz, woraus das Prisma verfertigt ist, sofern diese nicht bloß stärker oder schwächer lichtbrechend wirkt, sondern zugleich auch die mit den Lichtstrahlen verbundenen Wärmestrahlen mehr oder weniger beim Durchgehn zurückhält, was sich hauptsächlich daraus ergibt, daß die farbigen Lichtstrahlen, wenn man sie durch transparente Medien mit parallelen Flächen fallen läßt, durch letztere einen ungleichen Wärmeverlust erleiden. So weit seine Versuche hierher gehören, bemerken wir nur, daß es in jedem Spectrum vom Maximum ausgehend nach beiden Seiten hin *isotherme Zonen* geben muß, deren Lage durch Verrückung des Maximums gleichfalls eine Aenderung erleidet und daher bei Prismen aus verschiedenen transparenten Substanzen verschieden ist. Werden also beiden Seiten der Farbe, worin das Maximum fällt und welche in der Regel die rothe ist, sechs isotherme Zonen angenommen, so giebt im Kronglasspectrum<sup>1</sup>

Violett die schwächste Temperatur,

Indigo

Blau

Grün

Gelb

Orange

Roth . . . Wärmemaximum.

} die Temperatur steigend,

} Temperatur gleichfalls steigend,

Erste	dunkle Zone	. . .	Isotherme des Orange
Zweite	—	— . . .	— — Gelb
Dritte	—	— . . .	— — Grün
Vierte	—	— . . .	— — Blau
Fünfte	—	— . . .	— — Indigo
Sechste	—	— . . .	— — Violett.

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XLVIII. p. 385. Poggendorfer Ann. XXIV. 648.



Nach späteren Versuchen desselben<sup>1</sup> mit einem Steinsalz-Prisma wächst die Temperatur im Spectrum vom Violett zum Roth und selbst über dieses hinaus bis zu einem Abstände, welcher der Entfernung des Roth vom Gelb fast gleichkommt. Eine Aufklärung über die Ursache dieser Verschiedenheiten giebt ihm folgende Erscheinungen<sup>2</sup>. Ein mit Wasser gefülltes Gefäß wurde durch eine Kupferplatte so weit bedeckt, daß etwa 2 Lin. des brechenden Winkels frei blieben, und dann das Maximum der Wärme im Orange zur Seite des Roth. Hierauf wurde die Kupferplatte so verschoben, daß nur etwa 1 Lin. über der Basis des Prisma's frei blieben, lag das Maximum im Gelb zur Seite des Grün. Auf gleiche Weise verfuhr er bei einem gewöhnlichen Glasprisma das Maximum in den dunklen Raum oder in das Roth zu versetzen, je nachdem die Strahlen durch eine Zone an der Kante des brechenden Winkels oder in der Nähe der Basis durchfallen liefs. Es ergab ihm hiernach, als ob ein Theil der Wärmestrahlen durch die wachsende Dicke der Masse des Prisma's zunehmend ver-  
 schoben werde, und da das Steinsalz letztere Eigenschaft nicht besitzt, ist ein hieraus verfertigtes Prisma als ein normales zu betrachten. Als MELLONI daher die durch dieses gebrochenen Strahlen durch zwei Wasserschichten und zwei Glasplatten von verschiedener Dicke der Zone in den angewandten Prismen fallen liefs, ergab es ihm, das Maximum der Wärme successiv in das Violett, Roth und Gelb, so wie in das Roth oder in die äußerste Grenze desselben zu versetzen. Läßt man das ganze Spectrum durch eine 2 bis 3 Millim. dicke, zwischen Glasplatten eingeschlossene Wasserschicht fallen, so findet man das Maximum der Temperatur und die letzte dunkle Grenze näher zum Roth hin-  
 versetzt, was sich noch deutlicher zeigt, wenn die Wasserschicht dicker wird, denn bei einer 4 Millim. dicken fällt das Maximum schon in das Roth, und vermehrt man die Dicke weiter, so rückt das Maximum in derselben Richtung weiter, geht successive ins Orange und Gelb, so daß es ins Violett liegen kommt, wenn die Dicke der Wasserschicht 10 Millim. beträgt. Hiermit übereinstimmend rückt auch die

Annales de Chim. et Phys. T. LIX. p. 418. Poggendorff's Ann. 486.

Ann. L'Institut N. 84. p. 410 in Poggendorff's Ann. XXXV. 561.



Grenze, wo gar keine Wärme mehr entwickelt wird, stets weiter vor. Aehnliche, aber geringere Wirkungen bringt eine eingeschobene Glasplatte hervor. Wendet man statt der farblosen Glasscheibe ein blaues Kobaltglas an, so verschwindet das Orange ein großer Theil des Grün, etwas vom Blau, so wie die M vom Roth, und das Spectrum besteht aus einer Reihe ungleicher breiter und ungleich leuchtender, mit dunklen Streifen wechselnder Zonen. Ein schön violettes Glas macht in der Regel das Gelb und Orange verschwinden, so daß auf der einen Seite nur Roth, auf der andern Blau und Indigofarbe bleibt; ein rothes Glas läßt nur die rothen Strahlen durch. Unter diesen Modificationen behält das Maximum der Wärme beständig eine fast gleiche Lage, und zu beiden Seiten desselben nimmt die Temperatur in den successiven Zonen mit der größten Regelmäßigkeit ab, die Wärmeerregung wächst also, verschiedenen Modificationen des Lichts unbeschadet, vom Violett zunehmend bis zum Roth.

72) Hiermit sind die Thatfachen genügend festgestellt, allein die bei weitem schwierigere Aufgabe ist, eine den Erscheinungen angemessene Theorie hierüber aufzustellen. Um die verschiedenen zur Erklärung aufgestellten Meinungen übersichtlich zu machen, wollen wir dieselben unter drei Abtheilungen bringen, je nachdem sie der einen oder der andern von den wesentlichen angehören, obgleich es schwer ist, sie gehörig einander zu sondern.

a) Einige nehmen an, die Lichtstrahlen seyen von eigenthümlichen Wärmestrahlen begleitet. Anhänger dieser Ansicht sind, oder waren vielmehr, alle diejenigen, welche nach NEWTON's Hypothese das Licht von der Sonne aus den Raum durchlaufen und auf die Erde fallen ließen. Man kann im Allgemeinen annehmen, daß alle ältern Physiker sich zu dieser Meinung bekannten, die auf jeden Fall die einfachste ist. Ein Anhänger dieser Hypothese ist auch HÄSCHEL, sofern er den Wärmestrahlen im Spectrum eine geringere Brechbarkeit, als den Lichtstrahlen beilegt, und aus dieser ihrer geringeren Brechbarkeit würde es dann erklärlich sein, warum die größte Erwärmung im Roth oder selbst jenseits desselben wahrgenommen wird. Nicht minder nimmt auch LESLIE<sup>1</sup> solche eigenthümliche, das Licht begleitende Wärme

<sup>1</sup> Edinburgh Phil. Trans. T. VIII, Anth. XXI.

strahlen an, da er nach seinen Versuchen mit dem Aethrioskop, wovon sogleich die Rede seyn wird, vom Himmel herabkommende Kältestralen wahrgenommen haben will; im Ganzen aber ist seine Meinung über das Wesen der Wärme hiermit nicht im Einklange. BADEN POWELL<sup>1</sup> concentrirte die Farben des Spectrums durch eine Linse, und fand Wärmestralen auſserhalb der Grenze des rothen Lichtes. Nach seiner Ansicht kann man hiernach allerdings eigenthümliche Wärmestralen annehmen, er trägt jedoch Bedenken, dieser Hypothese beizupflichten, die Wärme auf jeden Fall durch die Lichtstrahlen erzeugt worden sey und daher die letzteren diese Fähigkeit der Wärmeerzeugung noch haben könnten, ohne wegen ihrer geringen Intensität das Auge zu afficiren.

Es ist schwer, die Meinungen der Physiker über diese Sache genau zu ermitteln, denn sie reden meistens von einem sich bestehenden Wärmestoffe, zugleich aber von einer engen Verbindung zwischen Licht und Wärme, und stellen eine Sonderung der Wärmestralen von den Lichtstrahlen Spectrum nicht eigentlich in Abrede, ohne sich jedoch über den Unterschied beider und die eigenthümliche Art, wie Wärme durch die Lichtstrahlen der Sonne erzeugt wird, bestimmt und auszudrücken, daß eine eigentliche kritische Beurtheilung der Meinung dadurch möglich würde. Die Ursache hiervon liegt zum Theil in der Unbestimmtheit eines unendlich oft gebrauchten Wortes, der sogenannten Strahlung, ohne daß man sich den Begriff, welcher hiermit verbunden werden soll, deutlich angegeben findet. Erregen die Lichtstrahlen Wärme, nennt man dieses *Wärmestralung* und das Product *strahlende Wärme*, ohne deren Wesen näher anzugeben, als daß es mit dem Lichte verbunden ist, was übrigens durch die Erfahrung selbst gegeben wird und daher nur als eine Annahme der Thatsache, aber nicht als eine Erklärung derselben angesehen kann. So redet LESLIE<sup>2</sup> viel von strahlender Wärme, er erwähnt sogar auch *Kältestralen* an, stellt außerdem die Erzeugung der Wärme durch Sonnenlicht keineswegs in Abrede, jedoch in die Aetiologie des letzteren Processes tiefer ein-

Annals of Philos. T. VIII. p. 81. 238 ff.

Inquiry into the Nature of Heat. Edinb. 1804. 8.

zugehn<sup>1</sup>. Beispielsweise führe ich nur Einiges an. So sa H. DAVY<sup>2</sup>: „Es ergibt sich, daß die von der Sonne in B „wegung gesetzte Materie das Vermögen besitze, Wärme oh „Licht zu erregen, und daß die Wärmestrahlen weniger brech „bar sind, als die Lichtstrahlen. Einige Naturforscher schloss „hieraus, daß alle Strahlen, welche im Sonnenlichte Wär „erregen, von denen verschieden sind, durch welche die En „pfindung des Lichts hervorgebracht wird; allein dann würde „sie wahrscheinlich durch das Prisma ebenso von den farbige „Strahlen abgesondert werden, als dieses die letzteren scheidet Selbst HENSCHEL d. J. in seiner classischen Bearbeitung der Wä „melchre<sup>3</sup> sagt: „es geht klar aus den (eben erwähnten) Ver „suchen hervor, sofern die erwärmenden Strahlen von den er „leuchtenden getrennt werden, daß beide einer Ablenkung vo „ihrer Bahn unterworfen sind, und daß sich die erwärmende „über eine größere Fläche, als die erleuchtenden verbreiten „so muß ein Wärmestrahle (beam of radiant caloric) au „Strahlen von verschiedener Brechbarkeit bestehn, auch mu „die Brechbarkeit der letztern eine größere Ausdehnung haben „als die der erstern.“ Allein hiermit ist das eigentliche We „sen dieser Strahlen, und auf welche bestimmte Weise sie durc „die Sonne erregt werden, zwar keineswegs genügend angege „ben, es geht jedoch aus der hier wörtlich mitgetheilten Aeufse „rung evident hervor, daß in den von der Sonne aus „gehenden, durch das Prisma aufgefangenen Sonnenstrahlen zw „von einander verschiedene Strahlen, leuchtende und erwär „mende, vereint sind, die nach der Brechung als getrennt er „scheinen. Noch unzweideutiger äußert sich MELLOW<sup>4</sup> hier „über. Aus einer langen Reihe von Versuchen fand er, daß in „den durch ein Prisma von Steinsalz gehenden Sonnenstrahlen „das Maximum der Temperatur nicht stets an der nämliche „Stelle in dem dunklen Raume vorhanden ist, welcher über di

---

1 Beiläufig möge hier bemerkt werden, daß ich die Wärmestrahlung keineswegs in Abrede stelle. Die Wärme strahlt allerdings aber als Wärme und nach eigenthümlichen Gesetzen, wie später zu erörtern ist.

2 Beiträge zur Erweiterung des chemischen Theils der Naturlehre. S. 177.

3 Heat. In Encyclopaedia metrop. p. 291.

4 L'Institut. 1840. N. 315. p. 10.



Grenze des Roth hinausgeht, sondern sich bald mehr bald weniger von den Farben entfernt, wenn auch die Bedingungen, die die Stärke der Strahlung und die Durchsichtigkeit der Atmosphäre, dieselben sind. Hieraus schließt er, „dafs die des Lichts beraubten Wärmestrahlen (*rayons calorifiques dénués de lumière*) in gröfserer oder geringerer Quantität zu uns gelangen, je nach dem Zustande gewisser atmosphärischer Beschaffenheiten, welche keinen Einflufs auf die Durchlassung der leuchtenden Strahlen ausüben.“ Ein ähnliches Verhalten der chemischen Wirkungen<sup>1</sup> glaubt er auch Daguerré's Versuchen folgern zu dürfen. Es ist für die Untersuchung des vorliegenden Problems von gröfster Wichtigkeit, zuvor den Beweis festzustellen, dafs die Physiker von Wärmestrahlen reden, die keine Lichtstrahlen, sondern eigentliche Wärmestrahlen sind, von der Sonne ausgehen und auf jeden Fall atmosphärische Luft durchdringen, ehe sie auf das Prima fallen.

73) Die ältere Hypothese, wonach Wärmetheilchen, so wie Lichttheilchen, von der Sonne ausgesandt auf die Erde fallen und selbst von den Körpern aufgenommen werden, läfst sich falls gegen die zu machenden Einwürfe vertheidigen, wenn das schlechte Hülfsmittel anzuwenden sich nicht scheuet, welche Hypothesen stets durch neue, noch minder feste, zu ersetzen. Hiernach müfste angenommen werden, dafs nach einem unbekannten Gesetze gerade so viel des höchst elastischen Lichtstoffes aus der Sonne stets ausströmte, um in der unendlichen Sphäre das erforderliche Licht zu verbreiten, und gleichzeitig und in Begleitung des Lichtes das gegebene Wärmequantum gleichfalls ausströmte. Letzteres müfste dann die nämliche Geschwindigkeit haben, als das Licht, da die Wärme dem Lichte weder vorausseilt, noch hinter demselben zurückbleibt. Ist eine solche absolute Gleichheit der Bewegung zweier, sich anderweitig sehr verschieden äufsernder, Kräfte schon an sich sehr unnatürlich, so läfst sich noch weniger darüber entscheiden, ob bei diesem Prozesse das Licht die Wärme oder die Wärme das Licht mit sich fortreift. Fer-

---

Il y a une très grande analogie entre ce phénomène et celui par M. Daguerre relativement à l'action diverse des radiations correspondantes à des hauteurs égales du Soleil au dessus de l'horizon.

sität, sey ein Licht von zu geringer Stärke, als dafs es vom Auge empfunden werde, wie denn auch ein stärker glühender Körper mehr Licht verbreite, als ein minder stark glühender; also dann müfste ein beleuchteter Körper stets genau so warm seyn als ihn die Erhitzung bis zu dem jedesmal beobachteten Helligkeitsgrade zu bringen vermöchte, und namentlich müfste Leuchtholz die Wärme schwacher Glühhitze haben. Nehmen wir die chemischen Eigenschaften des Lichtes hinzu<sup>1</sup>, welche durch Wärme nicht erzeugt werden, und die Veränderung der Körper durch Wärme, die das Licht hervorzubringen nicht vermag, so kann von einer absoluten Identität nicht wohl die Rede seyn.

Untersucht man die Aeußerungen der Physiker etwas genauer, so überzeugt man sich bald, dafs sie sich über die beiden andern Arten der Vorstellung keineswegs bestimmt ausdrücken<sup>2</sup>. Ist die Rede vom Uebergange der Wärme aus einem Körper in einen andern, von der specifischen und latenten Wärme, von den Wirkungen der Wärme, wie sich diese durch die Ausdehnung, Flüssigmachung und Gasification äufsern, ist unverkennbar von einem eigenthümlichen, dem Lichte weder ähnlichen noch ihm verwandten Wärmestoffe die Rede, wozu es müfste demnach, wenn durch Licht Wärme erzeugt wird, nothwendig eine eigentliche Umwandlung, ein Uebergang in einen verschiedenartigen Stoff statt finden. Sofern aber die Erzeugung der sogenannten dunklen Wärme durch sogenannte leuchtende Wärme (Licht) statt findet und beide Arten der Wärme sich strahlend zeigen, geht die Eigenthümlichkeit des Lichtes nicht ganz verloren; eigentliche Umwandlung wird nicht angenommen, sondern nur eine Modification des Lichtstoffes. Dieses geht dem Wesen nach aus den Aeußerungen der Gelehrten hervor; wir wollen die verschiedenen Modificationen derselben in einigen Beispielen näher erläutern.

76) Nur im Allgemeinen reden LINK<sup>3</sup> und BERTHOLLET von einer Gleichheit beider Stoffe, die sie aus der Aehnlichkeit

1 S. Art. *Licht*. *Chemische Wirkungen*. Bd. VI. S. 803.

2 WURTIC's Hypothesen in G. XXII. 415, wornach Licht und Wärme identisch und doch verschieden in ihren Wirkungen seyn sollen, überhebe ich mich näher zu erörtern.

3 Beiträge zur Physik u. Chemie. Rostock 1797.

4 *Statique chimique*. T. I. p. 194.



des Verhaltens beider folgern, DIZÉ<sup>1</sup> aber will aus eigenen Erfahrungen darthun, daß beide ein und derselbe Stoff sind; in-  
zwischen beziehen sich diese bloß darauf, daß gebrannter Kalk,  
mit Wasser oder Säuren benetzt, Wärme und Licht entwickelt,  
letzteres nachdem er durch das Brennen bloß Wärme aufge-  
nommen hat, die hier als Licht erscheinen soll, wonach beide  
so identisch seyn müßten. Der Beweis ist, wie man leicht  
sieht, ebenso wenig begründet, als ein anderer, daraus ent-  
nommener, daß leuchtender Phosphor das Thermometer etliche  
Hundertstel eines Grades steigen macht und elektrische Funken  
Wärme erzeugen.

Die Hypothese von der Identität des Lichts und der  
Wärme ist von keinem Andern, so viel ich weiß, so klar und  
scharfsinnig entwickelt worden, als von PRECHTL<sup>2</sup>. Wir müssen  
den *Wärmestoff* als eine äußerst feine und höchst ela-  
stisch-flüssige Materie betrachten, deren Theile sich in großer  
Entfernung abstossen, und die daher in Vergleichung mit andern  
Materien als inponderabel zu betrachten ist, obgleich sie auch  
Anziehung gegen andere Körper hat und sich in ihrem Ver-  
halten durchaus als materiell zeigt. Der Wärmestoff ist daher  
durch das Universum verbreitet, um die Weltkörper aber an-  
geordnet, auch in einzelnen Körpern bis zu einem hohen Grade  
Verdichtung vorhanden, und sucht sich vermöge seiner  
Leichtigkeit von diesen Körpern wieder zu entfernen, um mit  
der Umgebung ins Gleichgewicht zu kommen. Er ist  
nach einer verschiedenen Bewegung fähig, von der stärksten,  
welche die Empfindung des *Lichts* mit seinen Abstufungen  
verursacht, bis zu der geringeren, welche die Erscheinungen der  
Wärme hervorruft. Wird der Wärmestoff durch die Umwäl-  
lung der Sonne oder auf jeden Fall durch irgend eine Kraft  
eines Himmelskörpers in Bewegung gesetzt und pflanzt sich  
in seiner Bewegung bis zur Erde fort, so erhalten wir einen Son-  
nenstrahl, welcher nicht erwärmend wirkt, so lange er in der  
gleichen Geschwindigkeit verharret, dagegen in Wärme  
umgewandelt, sobald diese Geschwindigkeit seiner Bewegung durch  
die Anziehung irgend eines Körpers aufgehoben wird. Die  
abstoßende Kraft der Luft gegen die Lichtstrahlen ist beim

Journ. de Phys. T. VI. p. 177. G. IV. 410.

G. XX, 305.



Durchgange derselben geringer, wird aber stärker, wenn strahlende Kraft des Lichts durch die Anziehung der Erde gegen dieselben geschwächt ist<sup>1</sup>, und daher erwärmt sich die Luft stärker in der Nähe der Erdoberfläche. Spiegelnde Körper werfen die Lichtstrahlen zurück, ohne ihre strahlende Kraft zu elidiren und können sich daher nicht erwärmen, dunkle dagegen werden erwärmt, weil durch Elision der strahlenden Kraft das Licht zur Wärme wird, und ein ähnliches Verhalten findet bei durchsichtigen Körpern statt<sup>2</sup>. Das Klima der Planeten wird dadurch durch die Höhe ihrer Atmosphären und ihre Masse bedingt. Die chemischen Wirkungen der Lichtstrahlen beruhen im Allgemeinen auf einer größeren Verwandtschaft des Sauerstoffs zum Wärmestoff, dessen strahlende Kraft durch ihn stärker, durch die andern Bestandtheile der Körper elidirt wird, so daß der Sauerstoff vorzugsweise Wärme aus dem Lichte bindet, statt daß die nicht strahlende, und daher nicht leuchtende Wärme an alle Bestandtheile in gleicher Menge übergeht. Lichtstrahlen werden dadurch in Farben zerlegt, daß ihre strahlende Kraft vermindert wird; diejenigen müssen daher am stärksten erwärmen, bei denen dieses bereits der Fall war, die dann elidirt werden, daher am wenigsten reflectirt werden, also die rothen, und nach diesen müssen noch andere, minder schnell bewegte liegen, die nicht so stark erwärmen. Durch Zuführung der Wärme in einen Körper wächst die Elasticität des Wärmestoffes, bis sie zur Strahlung übergeht und der Körper erst roth, dann weiß glüht, weil der Uebergang zu schnell erfolgt, als daß andere Farben entstehen könnten.

Es würde überflüssig seyn, noch weiter zu erwähnen, in welcher Weise die Erscheinungen des irdischen Leuchtens zu erklären sind.

1 Ist die strahlende Kraft des Lichtes eine Folge seiner schnellen Bewegung, so muß beides durch die hinzukommende Anziehung der Erde verstärkt, aber nicht geschwächt werden; die Ursache der Schwächung durch diese Ursache ist also nicht deutlich angegeben.

2 Wenn PNECHTL die größere Helligkeit außerhalb unserer Erde in Zweifel stellt, so scheint mir hierin eine unnöthige Inconsequenz zu liegen; denn eben die bekannte außerordentliche Geschwindigkeit des elastischen Stoffes bedingt seine Leuchtkraft, auch streitet dies gegen die mit der Erhebung zunehmende Helligkeit. Ebenso wie kann ein Meteorstein bei seinem Eintritt in die weniger dichte Luft und seinem Durchgange durch die Atmosphäre aus dieser Glühhitze annehmen, da er sie bei der Berührung der Erde, also unter günstigen Bedingungen, wieder verliert. Hiernach müßte die nämliche Ursache erst Wärme erzeugen und dann wieder vernichten.

wärmens mit dieser Theorie zusammenhängen, da in Gemäßheit der neuerdings aufgefundenen Thatsachen die Unhaltbarkeit dieser Hypothese, ihrer anscheinend grossen innern Consequenz ungeachtet, gegenwärtig sich leicht nachweisen läßt.

77) Wollen wir zuerst die Schwierigkeiten aufsuchen, die ihr selbst liegen, so wird angenommen, daß die schnellere Bewegung des Stoffes, welcher die Erscheinungen des Lichts und der Wärme erzeugt, die Phänomene des Lichtes, die langsame aber die Phänomene der Wärme hervorruft. Nach den mechanischen Gesetzen ist aber die Kraft, welche ein Körper besitzt, eine Function der Geschwindigkeit; das ätherische Fluidum müßte also als Licht die grösste Gewalt ausüben, allein es dehnt das Licht weder die transparenten noch die opaken Körper beträchtlich aus, wohl aber bewirkt dieses die Wärme. Liefse sich auch diesem Einwurfe begegnen, so steht das Verhalten der im Sonnenlichte erhitzten Körper ohne Zusammenhang da. Die strahlende Kraft, eine Folge der Elasticität, wird aufgehoben und es entsteht Wärme dadurch, daß der Stoff durch Anziehung in Körpern gebunden wird, woher aber nimmt eben dieser Stoff, der nur durch sein Vorhandenseyn zur Wärme wird und um so mehr Wärme seyn je mehr er gebunden ist, das Vermögen der irdischen Anziehung? Es genügt hierbei nicht zu sagen: der Wärmestoff wird eingeführt, denn dieser Ausdruck, aus einer andern Hypothese genommen, paßt in diese neue nicht. Das Licht wird Wärme durch Vorhandenseyn, und die Intensität der Wärme muß der Stärke des Vorhandenseyns proportional seyn; die einmal gebundene Wärme vermag nicht ohne Grund das Bestreben, sich wieder zu bewegen, aufzuheben, um zum Lichte überzugehen, annehmen. Die Spiegelung und überhaupt die Erscheinungen der Reflexion, aus der Natur der Wellen so leicht erklärbar, bleiben nach PRECHTL noch räthselhaft. Da die Molecüle des angenommenen Lichtstrahlung, d. h. schnelle Bewegung, leuchtenden Stoffes sehr klein sind, so trifft ein jedes derselben als unmeßbares Element ein ebenso kleines des spiegelnden Körpers und warum sollte dieses dasselbe nicht anziehen? Wir erklären uns durch das Zurückprallen elastischer Kugeln nicht zufrieden lassen, denn hierbei werden die 'Theilchen' der elastischen Körper einander näher gerückt, springen wieder in ihre frühere Lage und bewirken dadurch einen Rückgang; ist



aber ein bewegtes Molecül einmal in Bewegung (Strahlung), kann diese nicht negativ (entgegengesetzt) werden, ohne vor  $= 0$  zu werden; der Uebergang von positiver zu negativer Bewegung geht nothwendig durch 0, und da die Aufhebung der gegebenen Bewegung eine Verwandlung in Wärme bedingen soll, muß alles auf Körper jeder Art fallende Licht zu Wärme werden. Im rothen Lichte soll die Bewegung des Aethers am geringsten, daher die Wärme am stärksten seyn, die schnelle Bewegung des weißen Lichts wird aber langsamer durch Wirkung des Prisma's; aber wenn das erste Prisma die Bewegung des weißen Lichtes so weit schwächt, daß langsam rothe Strahlen entstehen, so müßten die durch das erste mindestens etwas aufgehaltenen blauen Strahlen durch ein zweites oder drittes u. s. w. so weit verzögert werden, daß sie ebenfalls roth würden, was gegen die Erfahrung streitet. Die Hypothese läßt ferner die Frage ganz unbeantwortet, wie es geht, daß das wenig helle, nicht röthliche, vielmehr etw. bläuliche, Licht des Knallgasgebläses eine ungleich stärkere Helligkeit im Quarz, Kalk, blanken Platin u. s. w. erzeugt, als das Sonnenlicht von der größten bis zur geringsten Helligkeit und dessen Farbe immer seyn mag<sup>1</sup>.

Vor allen Dingen aber kommt dasjenige in Betracht, was aus der neuesten Erweiterung der Optik hervorgeht. PRECHTL ist zwar in seiner Hypothese auf gewisse Weise Anhänger der Undulationstheorie, denn er leidet die Lichterscheinungen aus Bewegung ab, allein diese Theorie war noch nicht in ihrer gegenwärtigen vollständigen Ausbildung vorhanden. Nehmen wir sie so, wie sie jetzt besteht, so wäre es nicht bloß ein wahrhaft überflüssiges, sondern auch ein zweckloses Bemühen, die Identität von Licht und Wärme darthun zu wollen. Ueberflüssig wäre dieses Bestreben, weil sich doch in der That überhaupt kein Grund, viel weniger ein triftiger oder genügender, auffinden läßt, welcher uns abhalten könnte, ein eigenthümlichen, vom Lichte verschiedenen, Wärmestoff anzunehmen, vielmehr werden wir hierzu gezwungen, wenn die auffallende Verschiedenheit der Wärmephänomene und des Lichts scharf ins Auge fassen. Als zwecklos aber ist

<sup>1</sup> Vergl. PARROT *Entretiens sur la Physique* T. IV. p. 306. LAMONT'S *Versuche* in *Phil. Trans.* 1827. P. II. p. 139.



dasselbe erscheinen, wenn man berücksichtigt, daß die Lichtphänomene sich so einfach und genügend erklären lassen, sobald man sie für sich allein nimmt und sie nicht gewaltsam mit den Wärmephänomenen verbinden will. Die Erscheinungen des Lichts sind die Wirkungen des durch das Universum verbreiteten Lichtäthers, welcher so fein ist, daß seine stärksten Vibrationen nur durch die eigenthümlichen zarten Gesichtsnerven empfunden werden. Die gleiche Geschwindigkeit, womit die Modulationen dieses Aethers als sogenannte Lichtstrahlen die entferntesten Räume durchlaufen, ohne durch Hinstreifen neben andern Körpern merklich verzögert oder beschleunigt zu werden, beweiset wohl genügend, daß derselbe der Anziehung gegen andere Körper wenig oder gar nicht unterworfen ist. Mir scheint dieses nichts weniger als schwer begreiflich, da auch die Luft, obwohl sie von einigen Körpern absorbirt, auch als gröbere und bei weitem minder elastische Flüssigkeit von allen andern angezogen wird, dennoch in den Körpern im Allgemeinen nicht verdichtet wird und keine Atmosphären um sie bildet. Es lächerlich würde es uns aber erscheinen, wenn jemand behaupten wollte, die aus der Luft in feste Körper übergehenden Schallwellen würden in diesen verdichtet und brächten eine Menge vom Schalle gänzlich verschiedener Erscheinungen hierdurch hervor, und doch tragen Manche kein Bedenken, dieses vom Lichtäther zu behaupten. Wird letzterer in einigen Körpern durch Anziehung verdichtet, was übrigens gar nicht erwiesen und zur Erklärung der Phänomene keineswegs erforderlich ist, so kann diese Verdichtung nur eine geringe, die Lichtwellen unbedeutend afficirende, auf keine Weise die Ursache der Verwandlung in ein Wesen heterogener seyn.

78) Unter die Anhänger der Hypothese von der Identität des Lichts und der Wärme gehört vorzüglich auch Biot<sup>1</sup>, und er muß hauptsächlich genannt werden, weil so Viele, durch seine Autorität geleitet, ihm hierin gefolgt sind. Es würde überflüssig seyn, im Einzelnen nachzuweisen, wie er die verschiedenen Erscheinungen des Lichts und der Wärme mit dieser Hypothese in Einklang zu bringen sucht, und es genügt daher nur nachzuweisen, daß er wirklich beide dem Wesen

Traité de Physique. T. IV. p. 612 u. a. v. a. O.

nach für identisch hält, indem das Licht zur Wärme werden soll, wenn seine große Geschwindigkeit zur langsameren Bewegung oder zur Ruhe übergeht<sup>1</sup>. Man darf hierbei nicht übersehen, daß BROWNE zu dieser Hypothese auf gewisse Weise gezwungen war; denn da er das Licht als materielles Wesen von der Sonne ausgehen und auf der Erde anlangen liefs, mußte er nothwendig, um die Wärmeerregung im Brennpunkt zu erklären, entweder die oben (§. 73) bereits als naturwidrig dargestellte Hypothese von eigenthümlichen, die Lichtstrahlen begleitenden, Wärmestrahlen annehmen, oder eine Verwandlung des Lichts in Wärme zugestehn.

Es liefsen sich noch weit mehrere Gelehrte anführen, durch die Aehnlichkeit beider Phänomene, der Lichtstrahlung und der Wärmestrahlung, veranlaßt wurden, eine Identität beider Potenzen anzunehmen, wenn sie auch Bedenken trug diese Ansicht bestimmt auszusprechen; inzwischen wollen wir unter diesen doch LESLIE<sup>2</sup> nennen, welcher noch obendrein viel über Wärme geschrieben hat.

79) Mit der Hypothese einer Gleichheit der Wärme und des Lichts ist eine andere gleichsam nothwendig verbunden die wir hier näher prüfen wollen, um so mehr, da sie schon früher gelegentlich erwähnt werden mußte. Wird das Licht in Wärme verwandelt, auf welche Weise dieses auch geschehen mag, so muß nothwendig die Wärme durch das unermesslich zur Erde gelangende Licht bedeutend und weit stärker vermehrt werden, als sich mit der Erfahrung vereinigen läßt. Um dieser Schwierigkeit auszuweichen, nahm man zur sogenannten *Strahlung* seine Zuflucht, die man die irdische nannte, wobei Täuschungen um so weniger zu vermeiden waren, je gewisser und ohne Widerrede es eine *Wärmestrahlung* giebt. Letztere einfach aufgefaßt besteht darin, daß die in irgend einem Körper aufgehäufte stärkere Wärme an einen minder stark erwärmten Körper, ohne Zwischenmittel und unmittel-

---

<sup>1</sup> La transmission plus abondante à mesure, que le rayonnement calorifique s'approche de l'état de lumière, semble indiquer le progrès d'un même phénomène qui, dans ses modifications diverses agit sur nous inégalement, comme si les émanations calorifiques n'étoient que de la lumière obscure, et la lumière du calorique lumineux.

<sup>2</sup> Inquiry into the nature of Heat. 1804. Philos. Trans. 18 P. I. prop. 40.



Berührung beider Körper, übergeht. Man glaubte sich hierdurch berechtigt, anzunehmen, daß die auf der Erdoberfläche erzeugte, aus dem Lichte entstandene Wärme nach eintretender Dunkelheit wieder zum leeren Himmelsraume zurückkehre. Wo sie dort bleibe, ob sie sich im Weltenraume zerstreue und die-  
 nach und nach erwärme, diese nicht bloß natürliche, sondern wohl nothwendige Frage blieb unbeantwortet; bloß Biot hat beiläufig an, die Wärme möge wohl auf irgend eine unbekannte Weise der Sonne wieder zuströmen und so abwechselnd zwischen Sonne und Erde kreisen. Autoritäten für diese Meinung anzuführen würde unnöthige Weitläufigkeit veranlassen, die um so mehr vermieden werden kann, da wohl in äußerst wenigen Ausnahmen alle Physiker diese sogenannte lichte Wärme abstrahlung annehmen und in der durch WELLS<sup>1)</sup> aufgestellten Theorie des Thauens eine schöne Anwendung und Bestätigung derselben finden. Zweckmäßiger wird es seyn, die Thatsache, wie sie allein vorstellbar seyn kann und nothwendig seyn muß, deutlich im Einzelnen zu entwickeln, hauptsächlich um den unbestimmten Ausdruck *Strahlung* von magisch wirkenden Achtung zu entkleiden, die ihm zu Theil geworden ist und die gewiß in dem umgebenden Dunkel viele zu Anhängern der Theorie gemacht hat, von denen ich keiner, so viel mir bekannt, sich jemals zu einer Anerkennung der Thatsache verstanden hat. Außerdem ist es nothwendig, den Apparat hier zu beschreiben, dessen man sich vorzugsweise zur Wahrnehmung dieser Strahlung bediente.

80) Die ganze Hypothese, den Uebergang des Lichts zur Wärme und die Strahlung der letztern betreffend, wird stets kurz angegeben. Das Licht, namentlich das der Sonnenstrahlung erzeugt Wärme. Dieses ist Thatsache, die nicht wider-  
 werden kann. Hiernach ist die Wärme einmal vorhanden und sie müßte ohne Unterlaß zunehmen, allein sie kehrt wieder zurück und zwar vorzugsweise gegen den heissen Himmel, wobei diejenigen Bedingungen und Modificationen stattfinden, die im Artikel *Thau* bereits erwähnt worden sind und welche hier zu wiederholen nicht nöthig scheint. Daraus wird stillschweigend vorausgesetzt, daß die Quantitäten des abstrahlenden Wärmestoffs, einige Schwankungen nicht ge-



rechnet, welche die ungleichen Wechsel größerer Hitze oder Kälte einzelner Jahre und Jahreszeiten bedingen, sich stets d. Gleichgewicht halten, obgleich es mit großen Schwierigkeit verbunden seyn dürfte, den oft so enormen Unterschied d. intensivsten und geringsten Kälte der Winter und Wärme der Sommer an den nämlichen Orten hiermit in Einklang zu bringen.

Das Instrument, wodurch die statt findende Strahlung d. Wärme von der Erde gegen den heitern Himmel oft bestätigt gefunden wurde, soll von WOLLASTON erfunden worden seyn welcher damit schon vor 1814, also vor dem Erscheinen d. Werkes von WELLS über den Thau, Versuche anstellte und BIOT<sup>2</sup> eine Nachricht davon mittheilte, die von diesem öffentlich bekannt gemacht wurde. Auch LESLIE macht auf die Entdeckung Anspruch, allein dieser machte von seinem Instrument erst im Jahre 1817 Gebrauch<sup>3</sup>. Der Apparat, *Aethrioskop* (*αἰθήρ* die helle Luft und *σκοπέω* ich sehe) genannt, besteht aus einem Hohlspiegel mit einem empfindlichen Thermometer in seinem Brennpuncte, den man gegen den heitern Himmel richtet, und wenn dann das Thermometer sinkt, so betrachtet man dieses als Folge einer Entfernung der Wärme gegen d. Himmel, der sogenannten irdischen Strahlung. MURRAY<sup>4</sup> gibt ein tragbares Aethrioskop angegeben. Dieses besteht aus einer Glaskugel B auf einem kleinen hölzernen Gestelle, welche zu Hälfte mit Weingeist gefüllt ist. In diese wird das Ende einer Thermometerröhre CD eingeschliffen, deren Scale zugleich als Säule dient, um den Hohlspiegel A zu tragen. Im Brennpuncte des letztern befindet sich die kleine Kugel b des Luftthermometers, und zugleich ist er mit einem Deckel verschlossen, den man wegnimmt, um die Strahlung zu beobachten. LESLIE<sup>5</sup> hat die anfängliche Einrichtung beibehalten.

1 Edinburgh Philos. Journ. N. IX. p. 176.

2 Bulletin des Sciences par la Soc. Philom. Nov. 1816. Verh. Journ. of the Royal Instit. T. III. p. 184.

3 Edinburgh Philos. Trans. T. VIII. p. 484.

4 Edinburgh Phil. Journ. N. XII. p. 356.

5 Description of Instruments, designed for extending and improving meteorological observations. Edinburgh 1820. 8. Uebers. von BRANDES. Leipz. 1823. Darin ist indeß das Aethrioskop nicht genau beschrieben, wohl aber in ROBERT NICHOLSON's Anweisung

ten<sup>1</sup>, inzwischen ist, wo nicht bei den frühern, mindestens bei den spätern Instrumenten die unterste Kugel mit einer auswärts blank messingnen so umgeben, daß zwischen beiden ein kleiner Zwischenraum bleibt; bei andern Exemplaren ist die untere Kugel, etwa doppelt so groß als die obere, mit einer Hülle von Leinwand umgeben, um die Strahlung derselben zu verhüten. NOBILI<sup>2</sup> verglich ein von NEWMAN in London gefertigtes Exemplar mit seinem Thermomultiplikator, wobei jedoch das Uebergewicht sehr auf die Seite des letztern Instrumentes fiel. Hiernach ist die Scale des Aethrioskops tausendtheilig; es lassen sich dabei noch halbe Grade füglich schätzen und diese entsprechen 0,05 Grad des Centesimalthermometers. Wird der Deckel geöffnet, so steigt die Flüssigkeit um 30 bis 40 Grade der tausendtheiligen Scale, ja unter günstigen Umständen wohl bis 50 Grade<sup>3</sup>. Dennoch war NOBILI's Thermomultiplikator<sup>4</sup> so viel empfindlicher, daß er, mit seinem Spiegel gegen den heitern Himmel gerichtet, schon eine Ablenkung der Nadel um 120 Grade gab, worauf die Nadel nahe bei 90°, also dem Maximum der Ablenkung, stehn blieb. Beim Richten beider Instrumente gegen eine Wärmequelle, die allmählig abnahm, kam das Aethrioskop zum Stillstande, während die Nadel des Thermomultiplikators noch von 25° bis 30° durchlief. Vorher ergab die Beobach-

Antoni's, Prüfung, Anwendung und Verfertigung aller Arten Thermometer, Barometer, Hygrometer, Pyrometer, Aräometer, Hydro-  
meter u. s. w. 2te Aufl. 1833. 8. S. 72.

<sup>1</sup> Er bedient sich dazu desjenigen seiner Differentialthermometer, welches Bd. II. S. 539 beschrieben und Fig. 168 gezeichnet worden ist.

<sup>2</sup> Antologia di Firenze N. 196. Poggeendorff's Ann. XXVII. 455.

<sup>3</sup> Die Reduction ist leicht, da 10 Grade des Aethrioskops auf 1 Grad der Centesimalscale gehn. Ob es aber möglich sey, eine un-  
veränderten Umständen sich gleichbleibende Correspondenz zwischen den  
den des Aethrioskops und eines genauen Thermometers zu erhal-  
ten, muß ich nach meinen Versuchen mit Leslie'schen Differential-  
thermometern bezweifeln; ein Aethrioskop habe ich nie gebraucht.  
Vermuthlich könnte man statt dessen sich auch füglich gewöhnlicher  
Thermometer bedienen, die sich für die hierzu erforderlichen Tem-  
peraturen füglich so verfertigen lassen, daß man an ihnen noch halbe  
Gradgrade unterscheiden kann.

<sup>4</sup> S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 999.



tung, daß eine Ablenkung von  $66^\circ$  ungefähr 1 Grade und eine Ablenkung von  $44^\circ$  ungefähr 0,5 Grad des Aethrioskops zugehörte, woraus die unglaubliche Empfindlichkeit des ersten Instrumentes genügend hervorgeht. Bedient man sich aber des Kunstgriffes, die leitenden Drähte umzukehren, wenn die Nadel eine gewisse Entfernung vom Nullpunkte angenommen hat, so geht sie dann nach der andern Seite, und die Empfindlichkeit des Apparates wird dadurch verdoppelt, so daß man nach NOBILI wohl im Stande ist, den 6000sten Theil eines Grades der achtzigtheiligen Scale wahrzunehmen. MELLONI<sup>1</sup> bedient sich gleichfalls seines Thermomultiplicators zu Strahlungsversuchen, und sah die Magnetnadel augenblicklich auf Kälte zeigen, wenn er sich jenes feinem Instrumentes statt des Thermometers bei dem Versuche bediente. Inzwischen genügt schon, die Säule bloß auf eine Fensterbank zu stellen und den Reflector gegen den Himmelsraum zu richten, um die auf Kälte deutende Abweichung der Magnetnadel wahrzunehmen, und zwar eine desto stärkere, je ruhiger die Luft und je freier von Dämpfen sie ist. Kommen Wolken in diejenige Gegend des Himmels, gegen welche die Axe des Reflectors gerichtet ist, nähert sich die Nadel sofort dem Nullpunkte wieder. Die Versuche MELLONI's, wonach es der verticalen Stellung des Aethrioskops nicht bedarf, sondern nur einer Richtung gegen den Himmel, um Strahlungsphänomene wahrzunehmen, sind unter Voraussetzung der Zuverlässigkeit der erhaltenen Resultate und der Abwesenheit anderweitig bedingender Einflüsse meistens für eine Strahlung entscheidend; dennoch aber erfordert die Wichtigkeit der Sache eine strenge Prüfung des ganzen Problems.

81) Wie groß und allgemein auch der Beifall seyn mag, womit die durch WELLS zur Erklärung der Phänomene des Thauens aufgestellte Hypothese von einer Strahlung der auf der Erdoberfläche durch die Sonnenstrahlen erzeugten Wärme gegen den heitern Himmel aufgenommen worden ist, so lassen sich doch die sehr gewichtigen und nach meiner Ansicht unwiderleglichen Argumente gegen dieselbe bei unparteiischer und gründlicher Prüfung durchaus nicht verkennen; ich habe mich da

1 L'Institut 1835, N. 89. Poggendorff's Ann. XXXV. 570.



schon früher als Gegner derselben bekannt<sup>1</sup>, und erlaube mir jetzt die Sache abermals etwas näher zu beleuchten. Zuvörderst darf nicht übersehen werden, daß man auf einige That- sachen gestützt diese Strahlung wie eine *qualitas occulta* hin- gestellt hat, ohne die Aetiologie derselben nachzuweisen und sie mit dem übrigen gesammten Verhalten der Wärme in Ein- klang zu bringen. Existirt eine solche Strahlung, so muß sie durch irgend eine Ursache erzeugt werden, und diese Ursache muß entweder im Wesen der Wärme selbst, oder in der Erde, welche die erhaltene Wärme wieder zurückstößt, oder im lee- ren Himmelsraume, welcher sie anzieht, oder endlich in der vereinten Wirkung einiger von diesen gegründet seyn<sup>2</sup>. Wird wirklich in der Theorie des Thauens das durchaus naturwidrige Verhalten der Erde so hingestellt, als ob sie die aufgenommene Wärme wieder von sich stieße und gleichzeitig den dadurch erzeugten Mangel durch Aufnahme von Wasserdämpfen wieder compensiren suchte, so kann doch ein solcher innerer Wi- derspruch unmöglich bei näherer Prüfung als statthaft gelten. In dem Raume, wohin man die Wärme entweichen läßt, kann keine Ursache unmöglich liegen, denn nicht zu gedenken, daß die Grenze oder der eigentliche Ort, wohin die Wärme ent- weichen soll, gar nicht bestimmt angegeben wird, mithin jeder Haltpunct für die Untersuchung fehlt, ob daselbst eine sol- che anziehende Kraft vorhanden seyn könne, führt der weitere Erfolg dieser Hypothese zu einer Menge innerer Widersprü- che. Strahlt die Wärme wirklich mit solcher Geschwindigkeit, daß sie in einer Nacht oder wohl gar in wenigen Stunden über die Grenze der Atmosphäre hinaus gelangt, so ist kein Hinderniß vorhanden, wodurch diese ihre Bewegung aufgehoben wird, sie muß sich also in den unermessbar großen Räumen streuen, und während man die Anhäufung derselben auf der Erde beseitigt, geräth man in eine noch größere Schwierigkeit des fortdauernden Verlustes der Sonne, die nach Jahrtausenden ohne Erfolg bleiben könnte, wenn man berechnet, was ein geringer Theil der von der Sonne nach allen Seiten

<sup>1</sup> In meinem Programm: *Sacra patilitia Divi Caroli Friderici cet.* 1819. 4. Vergl. Schweigger's Journ. Th. XXX. 1819. Handbuch d. Naturlehre. Th. I. S. 704.

<sup>2</sup> Vergl. Baumgartner's Zeitschrift. Th. III. S. 55.

ausgesandten Wärme von der Erde aufgefangen wird. Diese Argument bewog vermuthlich BIOT zu äußern, die von der Erde ausgestrahlte Wärme möge wohl durch einen gewissen unbekannten Proceß wieder zur Sonne zurückkehren, allein dieses wäre dann immer nur ein unmerklich kleiner Theil des gesammten Verlustes. Tritt am Tage eine Wolke vor die Sonne, so behält der beschattete Theil der Erde seine erhaltene Wärme nicht etwa ohne Vermehrung bei, sondern er verliert sie augenblicklich. Wollte man diesen Verlust gleichfalls eine Folge der Strahlung betrachten<sup>1</sup>, so müßte die Wolke am Tage das Gegentheil bewirken, als bei Nacht, denn während der Nacht hindert sie die Strahlung und hebt sie ganz auf und nähme man, um dieser Schwierigkeit zu entgehen, eine andere Ursache dieses Verlustes, etwa das Aufsteigen der erhitzten Luft und der Dämpfe, an, so ließe sich diese Ursache auch für die nächtliche Abkühlung in Anspruch nehmen.

82) Hiernach kann also die Ursache der nächtlichen Strahlung nicht in der Erde liegen, denn diese nimmt vielmehr übereinstimmend mit dem Verhalten aller Körper überhaupt, ihr dargebotene Wärme in Folge der allgemeinen Anziehungskraft der Materie auf und bindet sie, kann sie daher unmöglich in einem solchen Grade wieder von sich stoßen, daß dadurch gleichzeitig die an die Wasserdämpfe gebundene Feuchtigkeit wieder anziehen sollte, mindestens ist nirgends nachgewiesen worden, ob und wie sie durch das Licht und dessen Abwesenheit hierzu disponirt werden könnte. In den Himmelsräumen darf diese Ursache gleichfalls nicht gesucht werden, denn man kann unmöglich einem unbekannten Leeren eine solche Kraft beilegen, und sie müßte daher in der Wärme selbst vermöge deren eigenthümlicher Beschaffenheit liegen.

---

1 Hierzu scheint BOUSSINGAULT, ein eifriger Anhänger der Strahlungshypothese, geneigt. Er erzählt in Ann. de Chim. et Phys. T. LVII. p. 113, daß zu Guallabamba in Quito auf dem sandigen und hochliegenden Boden die Wärme am Tage und die Kälte am Tage so stark sey, weil es für die Strahlung so günstig liege. Wenn bei Tage die Hitze unerträglich sey und eine Wolke vor die Sonne trete, so entstehe plötzlich eine empfindliche Kälte (on froid au vif). Er klingt dieses fast, als nehme die Wärme den Augenblick der Nichtbeachtung durch die Sonne wahr, um sofort wieder in den Himmelsraum zu entweichen.



erst bemerkt werden, daß bei vorausgesetzt wird, es sey ein Wärme vorhanden, indem diese Erde zuströme, oder das von dem Licht in Wärme verwandelt und aus den angegebenen Gründen von der Wichtigkeit ist, in dem das Phänomen der Erwärmung am Tage und ihrer Abkühlung vorhanden, die Existenz sich nicht in Abrede stellen, gut, als jeder andere Körper gegen die sie umgebende von liege in der eigenthümlichen der wir, wenn auch ohne einen Grundes, die Eigenschaft zweifelhafter Erfahrungen bei-

tes läßt sich keinen Augenblick eben in Beziehung auf das zu sehen werden. Zuerst strahlt ein Ueberschuß gegen kalte auch wirklich durch den leeren Raum wollen, zu Körpern in der über, das Stattfinden einer *leeren Raum* ist aber durch der Erde selbst statt findende, sich selbst bewiesen werden wir allerdings, daß die Wärme einen kaltern strahlt, allein zu sehen, daß ein wärmerer Körper ein kälteres Medium dem kaltern Medium zusendet, wie man die Wärmestrahlen die mehr durchdringen und dem höhern zuweilen sollen. Eine solche, man sie bisher aufgefaßt hat, diese muß man daher entgegen einen genügenden Erklärungen des Verhaltens aufsuchen. Ehe



dieses aber mit einiger Sicherheit geschehn kann, müssen erst die Gesetze der Wärmestrahlung, des Durchganges Wärmestrahlen durch die verschiedenen Körper und das Verhältniß derselben zu den Lichtstrahlen näher untersucht werden, und wir verlassen daher diese Betrachtungen, um nachdem dieses geschehn seyn wird, wieder anzuknüpfen (§. 363).

83) c) Nach einer dritten Hypothese, welche mehrere tere und auch wohl einige neuere Anhänger zählt, sind Lichtstrahlen nicht an sich warm, sondern erregen, ohne in Wärme umgewandelt zu werden, nur die in den Körpern selbst vorhandene, in einem Zustande der Ruhe oder des Verbundenseyns befindliche Wärme. Um von den verschiedenen Autoritäten nur einige der bedeutendsten anzuführen, erwähne ich J. A. DE LUC<sup>1</sup>. Dieser nimmt an, die Lichtstrahlen sind nicht an sich warm, sondern würden erst durch ihre Verbindung mit dem Feuerstoffe zur Wärme umgewandelt. Es ist inzwischen schon oben (§. 3) erwähnt worden, daß seine, auf launigen unbegründeten Hypothesen gestützte Theorie eine genauere Prüfung nicht verdient. Auch FLAUGERGUES<sup>2</sup> hält die Sonnenstrahlen an sich nicht für warm, sondern nur für wärmeregend. Am wichtigsten ist wohl die Hypothese, welche W. MARSCHALL V. BIEBERSTEIN<sup>3</sup> hierüber aufgestellt hat. Dieser entlehnte aus seinen astronomischen Forschungen eine sich ziemlich consequente Hypothese über das Wesen des Lichts und der Wärme. Beide sind nach ihm eigenthümliche materielle Stoffe, von denen das Licht sich stets im Weltraume bewegt, die Wärme aber durch eine Art von Anziehung mit den Körpern in Verbindung bleibt. So ist die Wärme unserer Erde an diese gebunden und erhebt sich nur bis zu einer gewissen Höhe über ihre Oberfläche. Das Licht entbindet die Wärme auf unserer Erde, entfernt sich aber der Schnelligkeit seiner Bewegung gemäß augenblicklich wieder und läßt die Wärme an manchen Orten stark angehäuft zurück. Diesem ganz zeigt sich an jedem Orte eine tägliche und jährliche Ebbe und Fluth des Wärmestoffs, jene in Folge der täglichen Axend-

<sup>1</sup> Lettres physiques et mor. T. V. L. 142.

<sup>2</sup> Journ. de Phys. T. LXXXVII. p. 270.

<sup>3</sup> V. Zach monatliche Correspondenz. Th. XX. S. 515.

lung, diese des jährlichen Umlaufs der Erde um die Sonne. Außerdem können manche sich zeigende Verschiedenheiten der Temperatur aus dem chemischen Verhalten der Wärme gegen die Atmosphäre und gegen irdische Körper erklärt werden. Auf ähnliche Weise, als unsere Erde, verhalten sich auch andere Weltkörper, und wir können daher nicht schliessen, daß die der Sonne nähern oder entfernten eine diesem Abstände proportionale grössere oder geringere Wärme haben.

Diese Hypothese ist von den Physikern kaum überhaupt beachtet worden und dennoch hat sie allerdings viel für sich; sie vermeidet eine Menge von Schwierigkeiten, die einer jeden andern entgegenstehn, und wollte man auch anstehn, sie thatsächlich genügend begründet zu betrachten, so dürfte es doch nichts schwieriger als leicht seyn, sie genügend als mit der Erfahrung im Widerspruch stehend zu widerlegen. Auf jeden Fall ist der Satz, daß die eigenthümliche Beschaffenheit der Himmelskörper ihre Temperatur bedinge, welcher damals noch mehr den Reiz der Neuheit hatte, sicher sehr wohl begründet, und was man hierher, bloß aus den Entfernungen entnommen, aufzustellen pflegt, gehört gänzlich in das Gebiet unerwiesener und unerprobter Hypothesen. Wir müssen auch diese Theorie später noch in den Kreis der nähern Untersuchungen ziehn.

84) Früher war ich selbst entschiedener Anhänger der eben behandelten Hypothese, und ich gestehe, daß ich noch jetzt an dieser und einer andern, demnächst zu erwähnenden Hypothese, sofern man überhaupt bei einer allseitig so schwierigen und dunklen Aufgabe wagen darf, sich zu irgend einer Meinung zu bekennen. Hierzu bewog mich insbesondere ein in der neuesten Zeit übersehenes, allerdings höchst merkwürdiges Phänomen, welches ich mir erlaubt habe durch den Ausdruck: *Row's Problem* zu bezeichnen, weil dieser berühmte Astronom dasselbe bei der Versammlung der Naturforscher und Aerzte in Hamburg zuerst einer nähern Discussion unterwarf<sup>1</sup>. Die Schwierigkeit ist einfach keine andere, als zu erklären, wie es zu-  
kommt, daß die Spinnefäden im Focus der stärksten Refractoren das stärkste, concentrirteste Sonnenlicht nicht zerstört werden. Schon früher waren Physiker auf diese auffallende

<sup>1</sup> Baumgartner's Zeitschr. Th. II. S. 53. Poggendorff's Ann. 467.



Thatsache aufmerksam geworden, unter denen MARAT<sup>1</sup> erste seyn dürfte, denn er fand bei seinen Versuchen mit dem Mikroskop, daß sehr kleine Körper im Focus nicht warm wurden, und folgerte hieraus, daß die Sonnenstrahlen an sich nicht warm seyn könnten, sondern nur aus den getroffenen Körpern Wärme entwickelten. Auch v. TSCHIRSHAUSE nahm die geringe Wärmeerregung wahr, welche seine großen Brennlinen in sehr feinen Drähten erzeugten. Als v. LUTROW die Lösung dieses Problems in Anregung gebracht hatte, erfuhr ich durch MOLL, daß WOLLASTON und ARAGO sich hierüber unterhalten hätten, ihre Erklärung aber war seinem Gedächtnis entfallen, jedoch erhielt ich dieselbe später durch Capitain KATER, welcher sie von WOLLASTON erhalten hatte. Hiernach soll jeder Körper im Verhältniß seiner Masse Wärme aufnehmen, aber im Verhältniß seiner Oberfläche ausstrahlen. Ein Spinnfaden ist als ein Cylinder zu betrachten, und wenn bei Cylindern von gleicher Länge sich die Oberfläche der Masse wie  $2r:r^2$  verhält, mithin die Masse im quadratischen, die Oberfläche aber im einfachen Verhältnisse abnimmt, so läßt sich eine Abnahme denken, wobei die Masse gegen die Oberfläche eine verschwindende Größe wird; wie bei einem Spinnfaden, dessen Wärmestrahlung der Oberfläche proportional, daher überwiegend groß gegen die der Masse proportionale Aufnahme der Wärme seyn muß, so daß derselbe zu wenig Wärme ausstrahlt, als daß er im Focus zerstört werden könnte.

85) Genau genommen leuchtet mir diese Erklärung nicht ein; denn der Spinnfaden ist anfänglich kalt, die Wärmestraahlen der Sonne werden ihm erst zugeführt, ehe seine Temperatur zunimmt, sie werden von der Oberfläche aufgenommen und zwar dieser proportional; diese Aufnahme geht aber der Ausstrahlung nothwendig voraus, und wenn letztere stark seyn soll, muß auch erstere im gleichen Verhältniß stark seyn, mithin immer eine Zerstörung durch erhöhte Temperatur stattfinden. KATER gestand die Gültigkeit dieser Argumentation, wie nicht minder auch die Folgerung, daß ein gleiches Verhalten bei andern Wärmequellen gleichfalls statt finden müßte.

<sup>1</sup> Découvertes sur le feu, l'électricité et la lumière. Sec. éd. Paris 1779 8.

<sup>2</sup> Acta Erud. Lips. 1691. p. 517. 1697. p. 414.



Es läßt sich aber leicht zeigen, daß ein Spinnenfaden in der erhitzten Luft über einer Weingeistlampe da zerstört wird, wo man ohne Nachtheil die auf die Hand wirkende Hitze ertragen kann. Zur nähern Prüfung des Thatsächlichen faßte ich eine Brennlinse von 7 Zoll Durchmesser und 27 Z. Brennweite in einen schmalen Reif und befestigte sie über einer auf einem Stativ beweglichen Regel, welche eine Drehung nach der Sonne gestattete; am andern Ende war eine Gabel von Draht aufgestellt, zwischen welche, genau im Brennraume, die zu prüfende Substanz befestigt oder gehalten wurde. Zu den Versuchen wählte ich wolkenfreien Himmel um Mittag im Sommer 1831, und erhielt folgende Resultate. Feinstes Blattgold gab einen unerträglichen Glanz, blieb aber unversehrt oder schrumpfte zusammen; Letzteres erfolgte bei Blattsilber sogleich. Ein schwarzes Pferdehaar verbrannte sofort, ein weißes schwieriger, mehrere vereint augenblicklich. Menschenhaare verbrannten nur zum Theil; ein Spinnengewebe blieb Stunden lang unversehrt, obgleich weißes Papier in 1,5 Zoll Entfernung vor oder hinter demselben augenblicklich verbrannte; englische Metallgaze von einem Eisendraht und noch feinerem Kupferdraht wurde heiß, schmolz aber nicht, obgleich weißes Papier bis 0,75 Z. hinter demselben verbrannte; ein Quecksilberkügelchen auf Glas liegend verdampfte, eine Uhrfeder wurde glühend, massiver Schwefel schmolz und tröpfelte herab, chemische Zündhölzchen entzündeten sich augenblicklich; ein Strom Wasserstoffgas aus einem Röhrchen durch den Brennraum geblasen wurde entzündet, jedoch erfolgte dieses sogleich, wenn er auf einem Holzspahn geleitet wurde. Fäden aus Schellack, die mit dem Mikrometer eines Plössl'schen Mikroskops gemessen 0,0035 Lin. Durchmesser zeigten, wurden im Brennpunkte einmal so erweicht, daß sie sich durch ihr eigenes Gewicht bogen, dieses geschah aber, wenn sie 0,017 Lin. dick waren; bei 0,059 Lin. Dicke rollten sie zu kleinen Kügelchen zusammen und bei 0,3135 Lin. Dicke fingen diese Knöpfchen sogleich an zu rauchen. Der Durchmesser eines im Brennpunkte nicht zerstörten Spinnenfadens, von einer großen Winkelspinne zum Netze ihres Netzes gesponnen, dessen Zusammensetzung aus 57 einzelnen Fädchen bei 255facher Vergrößerung sich erkennen liefs, betrug nur 0,0043 Lin., bei einem Menschenhaare, welches zerstört wurde, 0,0215 Lin.

und bei einem Wollaston'schen versilberten Platindrahte 0,0195 Lin.

86) Gegen die aus diesen Versuchen entnommene Folgerung, daß die Lichtstrahlen weder in Wärme verwandelt werden, noch eigene Wärmestrahlen mit sich führen, vielmehr Wärme in den Körpern bloß erregen, hat sich ein eben gelehrter als scharfsinniger Physiker, PRECHTL<sup>1</sup>, erklärt, indem er die ausbleibende Erhitzung solcher feiner Fädchen vielmehr aus einer Abkühlung durch aufsteigende Luftströmung ableitet. Um von bestimmten Größen auszugehen, nimmt die Temperatur des Spinnenfadens zu 20° R. an, und derselbe soll dann durch die Lichtstrahlen eine Wärme von 30° R. erhalten, die nicht höher steigt, weil die mit 12,5 Fufs Geschwindigkeit zuströmende Luft von 20° R. ihm nach den Verhältnisse seiner Masse und Oberfläche stets so viele Wärme entzieht, daß seine Temperatur nie über 30° R. hinausgeht. Inzwischen habe ich dieser, wenn gleich auf den Calcul gegründeten, Erklärung nach meiner Ansicht unwiderlegliche Argumente entgegengesetzt<sup>2</sup>. Zuerst streitet eine Luftströmung von 12,5 Fufs Geschwindigkeit gegen alle Wahrscheinlichkeit ist bei weitem größer als diejenige, womit der Rauch von Focus brennenden Körpern aufsteigt, und muß in dem engen Raume eines allseitig abgeschlossenen Refractors als ganz unmöglich erscheinen. Eine solche Geschwindigkeit kann abgesehen zweitens gar nicht hervorgebracht werden. Es wird nämlich angenommen, daß ohne Ableitung der Wärme eine Hitze von 600° R. = T entstehen würde, folglich um die Temperaturerhöhung innerhalb der Grenze von 10° = t zu erhalten  $\frac{T}{t} = 60$  Luftwechsel in einer gegebenen Zeit erforderlich seyen, woraus dann folgt, daß 12,5 Fufs Geschwindigkeit der Luft diesen zur genügenden Abkühlung erforderlichen steten Wechsel geben, wenn man die Zeitdauer, während welcher die Luft mit dem Spinnenfaden in Berührung bleibt, auf 0,1 Sec. setzt. Es ergibt sich nämlich die in dem genannten Zeitraume stattfindende Höhe des Aufsteigens der Luft =  $2y\frac{T}{t}$ , worin y d

1 Baumgartner's Zeitschrift. Th. II. S. 154.

2 Ebendasselbat. Th. III. S. 49.



Halbmesser des Brennraumes = 0,125 Zoll bezeichnet, also für 1 Sec. =  $0,25 \times 60$  Zoll und für 1 Sec. = 12,5 Fufs. Allein diese Geschwindigkeit kann unmöglich eine Folge der hohen Temperatur seyn, welche der Spinnenfaden ohne diesen Luftstrom erhalten würde, also der angenommenen  $600^\circ$ , denn wäre diese im Spinnenfaden oder der ihn umgebenden Luft im Brennraume wirklich vorhanden, so würde der Spinnenfaden augenblicklich ebenso zerstört werden, als in der weit entfernten heissen Luft über der Flamme einer Weingeistlampe. Die Geschwindigkeit der Luftströmung kann nur durch die wirkliche Temperaturerhöhung der Luft im Focus bedingt werden, und beträgt also  $0,5 \times 0,00375 (t - t') 2\sqrt{h}$  für Centesimalgrade<sup>1</sup>, oder  $0,01452375 (t - t') \sqrt{h}$  nach der achtheiligen Scale. Behalten wir die angenommenen Gröfsen bei, ist in Centesimalgraden  $t - t' = 12^\circ,5$ ;  $h = 2y = 0,25$  Zoll = 0,02083 Fufs, und es beträgt daher die hierdurch erzeugte Geschwindigkeit nur 0,0262 Fufs, eine verschwindende Gröfse, welche jedoch im Innern eines Fernrohrs wohl kaum erreicht wird. Dieses Resultat stimmt drittens genau mit einer andern beachtenswerthen Thatsache überein. Erzeugt man nämlich mittelst einer gröfsen Brennlinse einen Focus in einem Zimmer, so bewegen sich in dem Lichtkegel die Sonnenstäubchen nach allen Seiten sowohl aufwärts als auch abwärts, je nachdem die Richtung der vorhandenen Luftströmung dieses bewirkt. Wenn aber die Lichtstrahlen die Luft und diese Sonnenstäubchen beträchtlich und bis zur Glühhitze erwärmen, so müfste man ein Aufsteigen der ersteren und ein Zerstörtwerden der letztern beobachten, was jedoch nicht im Mindesten wahrnehmbar ist. Auch aber giebt die Erfahrung einen directen Beweis gegen die Unlassigkeit der vorliegenden Erklärung, da die Erscheinung im luftverdünnten Raume auf gleiche Weise statt findet. Um dieses darzuthun, spannte ich durch Ankleben mit etwas Wachs zwei sich kreuzende Spinnenfäden im obern Theile einer kleinen Campana aus dünnem, sehr hellem Glase, von 1 1/2 Höhe und 2 Z. unterm Durchmesser, aus, exantlirte die Campana bis zur 400fachen Verdünnung und brachte die Spinnenfäden in den Focus der genannten Linse, allein sie wurden nicht zerstört, obgleich ein Holzspahn, sowohl vor als auch

<sup>1</sup> S. Art. *Heizung*, *Lufttheizung*. Bd. V. S. 208.



hinter der Campane in den Lichtkegel gehalten, sich entzete. Hiernach findet also eine Abkühlung durch die nicht statt, und es kann im Focus der Sonnenstrahlen einige Glühhitze nicht vorhanden seyn, wie in der he Luft über einer Weingeistlampe, oder wie sie in dem Körper vorhanden ist, welcher im Focus zum Glühen geb wird.

87) MELLONI<sup>1</sup>, dessen Urtheil wegen seiner bedeutenden Leistungen im Gebiete der Wärmelehre vorzügliche Beach verdient, verwirft gleichfalls die Erklärung, welche aus Dünne des Spinnenfadens hergenommen ist. Zuerst er er die Behauptung für falsch, daß dünne Körper in den V mestralen weniger erhitzt werden, als dicke, da vielmehr seinen Versuchen die Erhitzung, wenn man sie nach der der hintern Fläche abgegebenen, nicht durchgestrahlten W misst, bei dünnen Körpern stärker, als bei dickern ist. E seiner Ansicht ist in Folge vieler Analogieen die Substanz Spinnenfäden sehr durchgänglich für die strahlende Wärme überdiess geht im Allgemeinen die Sonnenwärme leichter, jede andere, durch diathermane Körper. Beide Ursachen sammen scheinen ihm hinreichend, um die Unverbrennlich der Spinnenfäden in den concentrirten Strahlen der Sonn erklären. Wir müssen hierbei den allgemeinen Satz der kern Erwärmung kleinerer Massen ganz aus dem Spiele la der sich nur auf dünne Platten bezieht, in denen sich Wärme weniger ausbreiten kann, als in dickern. Wollte diesen Satz als allgemein gültig betrachten, so würde er Thatsache selbst aufheben, die einmal constatirt ist. A hiervon abgesehn ist die Erklärung unzulänglich und MELL würde sie nicht aufgestellt haben, wenn er die Erscheinung Ganzen berücksichtigt hätte. Das Phänomen findet nicht bei Spinnenfäden, sondern auch bei feinen Fäden aus G milack und selbst bei sehr feinen Metalldrähten statt, d wir doch unmöglich insgesamt eine vorzügliche Diatherm beilegen können, da sie ohnehin bei dunkeln Fäden von S lack und schwarzen Haaren gering ist, bei Metalldrähten gänzlich wegfällt.

88) Zu dem bereits Erwähnten kann ich noch einen sp

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIII. 26.

angestellten interessanten Versuch hinzufügen. An einem hellen Wintertage, wo die erhitzende Kraft der Sonnenstrahlen übrigens stets schwächer von mir gefunden wurde, als im Sommer, erzeugte ich in einem Ringe aus Messingdraht von etwa 1,5 Z. Durchmesser eine sehr dünne und klare Eisscheibe, und hielt diese in etwa 0,75 Z. Abstand vor einen im Focus der genannten Linse befindlichen Holzspahn, so daß der Lichtstrahl vorher durch das Eisblättchen dringen mußte, ehe er den Spahn erreichte. Hierbei glückte es mir einigemal bei einer Lufttemperatur von nicht mehr als  $-3^{\circ}$  C., daß sich der Spahn früher entzündete, als das Eisscheibchen geschmolzen war. Dieses und andere ähnliche Phänomene erklären sich übrigens leicht aus der großen *Diathermanie* des Eises, welches die Wärmestrahlen, hauptsächlich die sogenannten leuchtenden, zu sehr durchläßt, als daß es dadurch erhitzt werden könnte.

89) Da es sich hier vorzugsweise um die Erzeugung der Wärme auf unserer Erde durch die Sonnenstrahlen handelt, so seien die interessanten Versuche von MARCET über das Verhältniß des täglichen Wechsels der Temperatur in einiger Entfernung und nahe über der Erdoberfläche nicht übergangen werden, die eine Ergänzung zu demjenigen liefern, was in dieser Beziehung früher durch PICTET und SIX geschehn und bereits an einem andern Orte<sup>1</sup> erwähnt worden ist. MARCET<sup>2</sup> bediente sich zur Erforschung dieses täglichen Wechsels eines Mastes von 114 Fufs Höhe, welcher auf einer großen Wiese, fern von Gebäuden, aufgepflanzt war. An diesem befanden sich in Abständen von 10 zu 10 Fufs horizontale Latten, jede mit einer Rolle an ihrem Ende, die zum Hinaufziehen und Herablassen der Thermometer dienten, deren Kugeln mit schlecht leitenden Substanzen umgeben waren, um eine Ableitung ihrer Wärme während des Herablassens zu verhüten. Bei jeder Beobachtung wurden zugleich der Zustand des Himmels und vorzüglich die Angaben des Aethrioskops und des Hygrometers aufgezeichnet. Die Beobachtungen fallen in das Jahr 1837 und in die ersten Mo-

<sup>1</sup> S. Art. *Temperatur*. Bd. IX. S. 345.

<sup>2</sup> Mém. de la Soc. de Phys. et d'Hist. nat. de Genève. T. VIII. Entzogen in Bibl. univ. Nouv. Sér. T. XV. p. 398. Edinb. New Journ. N. L. p. 353.

des Thermometers auf; in der 5ten Minute stellt man das Instrument hinter einen Schirm so, daß man am Ende der Minute den Schirm wegnehmen kann, damit die Sonnenstrahlen direct auf die geschwärzte Scheibe fallen. Indem durch stetes Umdrehen der Röhre das Wasser in steter Bewegung gehalten wird, zeichnet man während 5 Minuten Minute zu Minute den Stand des Thermometers auf, bringt dann den Apparat wieder in seine frühere Stellung und beobachtet auf gleiche Weise in den nächsten 5 Minuten seine Erkaltung. Heißt dann  $R$  die Erwärmung, welche das Instrument während der 5 Minuten in den Sonnenstrahlen genommen hat,  $r$  und  $r'$  die Erkaltungen vorher und nachher, so ist die durch die Sonnenstrahlen erhaltene Temperaturerhöhung  $t$

$$t = R + \frac{r + r'}{2}.$$

Heißt ferner  $d$  der Durchmesser des Cylinders  $vv$  in Centimetern,  $p$  das Gewicht des Wassers in Grammen,  $p'$  das Gewicht des Gefäßes und des in ihm befindlichen Theiles des Thermometers, nach seiner specifischen Wärmecapacität auf Wasser reducirt, so entspricht die beobachtete Temperaturerhöhung einer Wärmemenge  $= t(p + p')$ , und da diese während 5 Minuten auf eine Fläche  $= \frac{1}{4} \pi d^2$  fiel, so wurde in dieser Zeit für jede Flächeneinheit

$$\frac{4(p + p')}{\pi d^2} t, \text{ also in 1 Minute } \frac{4(p + p')}{5 \pi d^2} t.$$

erzeugt. Für das gebrauchte Instrument betrug die in 1 Minute auf einem Quadratoentimeter erhaltene Wärmemenge 0,2624.

Das *Linse-Pyrheliometer* hatte bei ähnlicher Einrichtung eine Linse von 24 bis 25 Centim. Durchmesser und bis 70 Centim. Brennweite; ihr Brennpunct fiel auf einen Cylinder mit ungefähr 600 Gramm Wasser. Die dadurch erhaltene Wärme wird durch eine ähnliche Formel berechnet, doch kommt eine Correction für die Verschluckung durch Glas hinzu, die durch Vergleichung mit dem gewöhnlichen Pyrheliometer erhalten wird. Man muß den letztern Apparat bei stärkerem Winde anwenden, geringe Luftbewegungen haben auf die nur etwa 4 bis 5 Grad über die Umgebung erwärmte Wassermasse keinen Einfluß.



einigen auf einander folgenden  
gen erhaltenen Resultate wurden  
gemeinschaftliche Gröſſe gebracht.

die Dicke der Atmosphäre =  $\epsilon$   
nde Formel gefunden wird:

$$r^2 \cos. z - r \cos. z,$$

messer = 80, h die Höhe der  
zenithdistanz der Sonne bezeich-  
er Messung sich leichter aus der  
s Versuchs fällt, berechnen läßt,

$$+ \cos. \nu \cos. d \cos. H$$

Beobachtungsortes, d die Decli-  
und H den Stundenwinkel zur

Eine Vergleichung der Tem-  
sen der Atmosphäre ergab, daſs  
die Formel

$$Ap^\epsilon$$

p zwei Constanten sind. Wur-  
ungen aus jeder Reihe bestimmt,  
hr nahe wieder denselben Werth  
he von p, wonach also A eine  
Atmosphäre unabhängige, p aber  
erkeit verschiedene Constante ist.

= 6°,72, p aber variirt zwischen  
im Wintersolstitium. Die hier-  
nten mit den beobachteten genau

Mai die durchlaufene Dicke der  
ues und Abends um 6 Uhr 86  
on selbst versteht, daſs nur bei  
it des Himmels für einen ganzen  
p in Anwendung kommen kann.  
el  $p = 1$  und  $\epsilon = 0$ , so erhält

Wärme, welche erhalten würde,  
ammte Wärmemenge durchliefse  
an der Grenze der Atmosphäre  
er oben gefundenen Zahl 0,2624  
als diejenige Wärmemenge, wel-  
auf eine Fläche von 1 Quadrat-

centimeter an der Grenze der Atmosphäre, oder wenn keine Wärme durch die Luft verschluckt wird, absetzen müßte. Aus den Beobachtungen folgt, daß die Atmosphäre, auch senkrecht auffallenden Sonnenstrahlen, mindestens 0,21 höchstens 0,27 der auffallenden Wärme verschluckt, doch bei der letzteren GröÙe eine sehr leichte Trübung bemerkbar und einmal bei ausgezeichneter Heiterkeit wurde nur 0,18 Minimum gefunden. Wendet man dieses auf die ganze beleuchtete Erdoberfläche an, so gelangt man zu dem Resultat, daß der die Erde erreichende Antheil zwischen 0,5 und 0,4 liegt, aber sehr nahe an 0,4 grenzt. Berechnet man hiernach die Gesammtmenge der Wärme, welche überhaupt auf die Erde fällt und theils von der Atmosphäre, theils von der Erde aufgenommen wird, so ist für den Halbmesser  $R$  der Erde der Beleuchtungsquantität  $= \pi R^2$ , mithin die erhaltene Wärmemenge

$$1^{\circ},7633 \pi R^2.$$

Würde diese Wärmemenge auf alle Punkte der Erde gleichmäÙig vertheilt, so empfinde jedes Quadratcentimeter

$$\frac{1^{\circ},7633 \pi R^2}{4 \pi R^2} = 0^{\circ},4408$$

in jeder Minute, also im ganzen Jahre 231675 Einheiten, und diese Wärme wäre im Stande, eine Eisschicht von 30,89 Meter zu schmelzen.

92) Es scheint mir überflüssig, die Betrachtungen mitzutheilen, welche POUILLET für den Fall anstellt, wenn die Sonne als glühender Körper diese Wärme aus sich ausstrahlte, eine solche Ausstrahlung, als wirkliche Abgabe der Wärme, angegebenen Gründen nicht wohl vorstellbar ist, auch geht die Wichtigkeit aus den gefundenen Resultaten von selbst hervor. Wird nämlich die specifische Wärmecapacität der Sonne das 133fache des Wassers gesetzt, eine an sich nach unserm Kenntniß irdischer Körper übermäßige GröÙe, so würde die Sonne in 10000 Jahren um  $100^{\circ}$  C. erkalten, also in 5000 Jahren um  $50^{\circ}$ , und da die obige Annahme mindestens um Hundertfache zu groß ist, so müÙte die Sonne während der geschichtlichen Periode um  $5000^{\circ}$  erkaltet seyn, so daß ihre ursprüngliche Temperatur, die POUILLET auf  $1461^{\circ}$  bis  $1761^{\circ}$  berechnet<sup>1</sup>, nicht bloß verloren haben, sondern sch

<sup>1</sup> Vergl. Edinburgh Phil. Journ. N. XXIV. p. 405.



en Nullpunct herabgesunken seyn  
 h die Betrachtungen, welche POUIL-  
 mit diathermanen Hüllen umgeben  
 er inzwischen den Satz ausspricht,  
 einen Lichtstrahl oder ein eigent-  
 Wärmestrahle verwandelt sey, wes-  
 nach beide als verschieden, aber  
 sonne ausgesandt werden, eine mit  
 Lichte doch wohl ohne Widerrede  
 Diese Untersuchungen hängen aber  
 uesten Zeiten viel ventilirten, Frage  
 melsraumes zusammen. FOURIER  
 n gelehrten Calcül zu dem Resultat  
 peratur des Weltraumes sehr wenig  
 dpole liege und etwa  $-50$  bis  $-$   
 e gesammte Wärme, welche von  
 n, mit Ausnahme der Sonne, zur  
 erjenigen gleich seyn soll, welche  
 des Emissionsvermögens und von  
 en, Temperatur auf die Erde sen-  
 Satz aufgestellt war, fand SWAN-  
 ung, daß die Wärme des Planeten-  
 rage. Auch POISSON nimmt die  
 s zu etwa  $-52^{\circ}$  C. an, und als  
 ungen des Capitain BACK, welcher  
 's wohl nicht die größtmögliche  
 abliche von  $-56^{\circ},7$  C. maß, fol-  
 des Himmelsraumes nothwendig nie-  
 sse, weil nach allen Beobachtungen  
 ng über die Meeresfläche zunimmt,  
 erung nicht zugestehen, sondern be-  
 es Himmelsraumes müsse nothwen-  
 der oberen Atmosphäre, die sonach  
 größere Wärme, als die untere ge-  
 r leitet er dieses Resultat theils aus  
 estimmung der Wärme des Planeten-

1830. S. 54.

24. p. 575. Poggendorff's Ann. XXXVIII,  
 IX. 8. 491.



raumes her, theils aus den mechanischen Bedingungen des Gleichgewichts, nach denen die Luft an ihrer Grenze einen solchen Kältegrad besitzen muß, daß sie ihre Elasticität gänzlich verliert<sup>1</sup>. Auch POUILLET unterwirft die Gleichgewichtsbedingungen diathermaner Hüllen einer näheren Untersuchung, die er dann auf die Wärmeabsorption der Luft und die Temperatur des Weltraumes anwendet. Nach ihm sind die Absorptionskräfte einer gegebenen elastischen Flüssigkeit, als diathermane Substanzen betrachtet, ihrer Masse und Wärmecapacität proportional. Nach diesem nämlichen Princip läßt sich die gesammte Menge der strahlenden Wärme auffinden, welche in einer gegebenen Zeit von der Flächeneinheit irgend einer atmosphärischen Schicht ausgesandt wird; sie hängt ab von der eigenen Temperatur  $t$  dieser Schicht, von der Wärmecapacität  $c$ , der Masse  $m$  derselben und von der Constante<sup>2</sup>  $B =$

1 Nach einer einfachen Theorie folgt naturgemäß, daß die Grenze der Atmosphäre mit dem absoluten Nullpunkte zusammenfallen muß; denn so lange noch Wärme vorhanden ist, wird diese auf die Molecüle der Luft abstoßend wirken, und dieses ist auch eigentlich Poisson's Ansicht. An der Grenze der Atmosphäre muß also der absolute Nullpunkt der Wärme statt finden, weil die Wärme durch Anziehung der Erde festgehalten wird, in Gemäßheit ihrer Repulsivkraft mit der Entfernung vom Erdkerne, wo sie ihr Maximum haben würde, abnimmt, und endlich da ihre Grenze erreicht, wo die Materie, die sie festzuhalten vermöchte, aufhört vorhanden zu seyn. Wär uns also der absolute Nullpunkt der Wärme und das Gesetz der Wärmeabnahme bei zunehmender Höhe bekannt, so könnten wir die Höhe der Atmosphäre genau bestimmen. Dem bekannten Verhalten der Wärme zuwider scheint mir aber die Hypothese zu seyn, wonach bei der großen Repulsivkraft, dem Strahlungsvermögen, der Wärme, ungeachtet sie stets von der Sonne und den Himmelskörpern zur Erde gelangen soll, dennoch zwischen den etwas erwärmten Planetenraum und die weit wärmere Atmosphäre ein absolut kalter Kugelkreis gesetzt wird, der die Grenze der Atmosphäre bildet.

2 Diese Constante ist aus den Versuchen von DULONG und PETIT über das Erkalten der Körper im leeren Raume entnommen. Danach ist die absolute Wärmemenge  $e$ , welche in einer gegebenen Zeit an einer gegebenen Fläche eines Körpers strahlt, dessen Temperatur durch  $t + \Theta$  und Strahlungsvermögen durch  $f$  bezeichnet wird,  $e = B \cdot f \cdot a^{t + \Theta}$ . Nimmt man die Zeit  $= 1$  Min. und die Fläche  $= 1$  Quadratcentimeter, so ist  $B = 1,146$ . Vergl. §. 244, wo diese GröÙe jedoch  $= 1,16$  angegeben wird. POUILLET findet diese GröÙe aus der a. a. O. angegebenen Formel, wonach  $m \cdot a^{\Theta} = 2,037$  ist. Letzterer Werth, in seinen Formeln substituirt, giebt  $B = 1,146$ , wenig abweichend von  $1,16$ .

bekannte Größe  $k$  kommt, welche in Flüssigkeit abhängt. Die Wärmegegebenen Größen

$$k m c a^t$$

ist  $= c'$  und eine Temperatur  $= t'$

$$k m c' a^{t'}.$$

inen Ort unter dem Aequator, wo Heiterkeit geherrscht hat, so muß Temperatur des Bodens, als auch die einer ungleich hohen Luftschicht constant Wärme stets wieder abgegeben wird. Nicht erhaltene Temperatur hängt ab Absorptionsvermögen und von der der Erde, als auch von der Sonne zuströmt. Eben dieses ist der Fall jedoch wird erstere mehr Wärme von der Sonne und dem Welt-Durchdringen der Luft allezeit einströmt. Es läßt sich daher die Menge oberer oder tiefer liegenden Luftschichten nähernd berechnen, und man kann annehmen setzen, wenn man nicht solche Grenze der Atmosphäre sehr nahe annehmen, eine sehr nahe und eine sehr weit sich befindend, absorbieren an der einen Seite Wärme, aber da sie beide Abstrahlung, wieder verlieren, so ist klar, daß sie gleiche Wärmemengen verlieren.

$$t = B k m c' a^{t'},$$

$$= \frac{1}{\text{Log. } a} \cdot \text{Log. } \frac{c'}{c}.$$

Nach das Gesetz der Wärmeabnahme in der Luft ausgedrückt und bis zur Grenze der Abstrahlung scheint, muß durch das Exponentialgesetz

den Untersuchungen von LAPLACE über die Wärmecapacitäten elastischer Flüssig-

keiten in einem gewissen Verhältniß stehen, welches durch die Formel

$$\frac{c'}{c} = \left(\frac{p}{p'}\right)^{1 - \frac{1}{k}}$$

ausgedrückt wird, die für trockne Luft

$$\frac{c'}{c} = \left(\frac{p}{p'}\right)^{\frac{1}{\gamma}}$$

gibt, wie die genauen Versuche von GAY-LUSSAC und WELTER beweisen, die sich auf Drucke von 144 Millim. bis 1460 Millim. und auf Temperaturen von 40° bis — 20° C. erstrecken, so daß hiermit schon die Wärmecapacitäten bis zu der gesamten Luftschichten sich berechnen lassen, obgleich es wünschenswerth wäre, jene Versuche noch bis auf Temperaturen von — 60° oder — 80° C. auszudehnen. Nimmt man aber vorläufig an, daß diese Formel von POISSON bis zu 0,01 des atmosphärischen Druckes gültig sey, so ergibt sich, daß die Temperatur einer Luftschicht von diesem Drucke 163° C. unter der mittleren Temperatur der die Erde berührenden Schicht liege, und da letztere 27° C. beträgt, so muß jene = — 136° C. seyn. Berechnet man die Temperaturen von 100 Schichten, deren jede um 0,01 des atmosphärischen Druckes weniger zusammengedrückt ist, so erhält man annähernd die mittlere Temperatur der Luftsäule = — 8° C., welche diejenige ist, vermöge welcher die ganze Luftsäule strahlende Wärme aussendet. Nach dieser Formel würde die Abnahme der Wärme 1° C. für eine Erhebung von 225 Meter betragen, statt daß v. HUMBOLDT 200 Meter fand, was nicht sehr von einander abweicht<sup>1</sup>.

94) Ein am Erdboden der nächtlichen Strahlung ausgesetztes Thermometer empfängt Wärme aus dem Weltraume und aus der Atmosphäre; von der ersteren gelangen jedoch nur 0,3 bis 0,4 zum Thermometer, wenn sich dieses nicht auf sehr hohen Bergen befindet; die letztere ist das Ergebniß der Strahlung der einzelnen concentrischen Schichten vom Meeresspiegel bis zur Grenze der Atmosphäre und demnach abhängig von der Wärmevertheilung in der ganzen Höhe der atmosphä-

<sup>1</sup> Ueber diese stets sehr unsichere Bestimmung vergl. *Erde*. Bd. III. S. 1008. *Höhenmessung*. Bd. V. S. 311. *Temperatur*. Bd. IX. S. 349.



das Verhältniß der Intensität die-  
 3, so kann man sich beide in einer  
 mit einem Maximum des Emissions-  
 so viele Wärme dem Thermometer  
 genannte Quellen, der Weltraum  
 olche imaginäre Hülle nennt Pouil-  
 e Temperatur *Zenithaltemperatur*;  
 Ort und für jede Zeit veränderlich,  
 gleichmäßig wirkenden Ursache, der  
 s, und einer veränderlichen, der  
 en, abhängt. Dieses vorausgesetzt  
 r und wie oben  $t'$  die Temperatur  
 ere der atmosphärischen Säule,  $b$  und  
 auf die Wärme der Erde und die  
 es ausgeübte Absorptionsvermögen;

le in der Zeiteinheit von der Flä-  
 ge  $= Ba^2$  aussendet, worin  $B$  die  
 bezeichnet, das Strahlungsvermö-  
 wird,

e eine Wärmemenge  $= Bba^{t'}$  aus-  
 vermögen ihrem durch  $b$  bezeichneten  
 ist,

a eine Wärmemenge  $= Ba^{t'}$  aus-  
 der Antheil  $(1 - b')$  die Atmosphäre  
 rrometer gelangt, wonach also das  
 eltraums in Beziehung auf das Ther-  
 zt und die vom Weltraume ausge-  
 $- b')$   $Ba^{t'}$  ausgedrückt werden kann.

$$a^{t''} + (1 - b') Ba^{t'}$$

$$t'' + (1 - b') a^{t'},$$

elation gegeben wird, welche die Ze-  
 nüpft mit der Temperatur des Welt-  
 en veränderlichen der Luftsäule und  
 sorptionskräften der Atmosphäre.

temperatur in jedem Augenblicke der  
 aufstemperatur zu beobachten, wendet

POUILLET theils Spiegel, theils ein von ihm erfundenes *Aktinometer* an, welches von dem durch HERSCHEL angegebenen wesentlich abweicht und eigentlich *Aethrioskop* genannt werden müßte, sofern seine Bestimmung ist, die nächtliche Strahlung zu messen, aber auch den ihm gegebenen Namen insofern verdient, als man die Strahlung des Planetenraumes, so wie die der Sonne, damit messen kann. Die Spiegel vereinigen nach seinen Erfahrungen die Strahlen nicht im Brennpunkte, können daher durch hohle Kegel oder bloße Reflectoren ersetzt werden, die weit bequemer sind; inzwischen hält POUILLET die Versuche überhaupt für delicat und die Formeln für verwickelt, weil sie die wirkliche Temperatur der Luft und das Verhältniß der Erkaltung, die aus ihrem Contacte entspringt, zu der, welches aus der Strahlung hervorgeht, enthalten, wobei sie einige Ungewißheit unmöglich vermeiden läßt. Das *Aktinometer* besteht aus 4 Ringen von 2 Decimeter im Durchmesser mit Schwanenflaum so ausgefüllt, daß sie nicht zusammengedrückt werden, indem die Haut des Schwans den Boden bildet. Dieses System steht in einem ersten Cylinder c von Silberblech, welcher gleichfalls mit Schwanenhaut umhüllt und von einem zweiten weiteren Cylinder c' eingeschlossen ist. Auf der Mitte der oberen Flaumen ruhet die Kugel eines empfindlichen Thermometers, der Rand aber steht so weit über, daß nur zwei Drittheile der hohlen Himmelshalbkugel übersehn werden, und ist in der Ebene der Flaumen mit Löchern versehen, damit die kalte Luft abfließe. Richtet man diesen Apparat, dessen weitere Construction aus der Figur ersichtlich ist, während der Nacht gegen den heiteren Himmel, und beobachtet man von Stunde zu Stunde sein Thermometer und ein anderes, 4 Fuß über dem Boden frei in der Luft hängendes, so giebt der Unterschied beider ein Mittel, die Zenithaltemperatur zu finden, wozu aber eine eigene Gradnirung gehört. Hätte nämlich das Aktinometer eine unbegrenzte Oberfläche und befände es sich im Vacuum unter einer hemisphärischen Hülle von constanter Temperatur, so würde es die Temperatur derselben annehmen, da es aber nur zwei Drittheile der Himmelshemisphäre überseht, und sich in einer Luftumgebung befindet, die es erwärmt, so wird seine Temperatur stets die der Hülle übertreffen. Die Graduation bezweckt daher, aus seiner Temperatur und der der umgebenden Luft die der Hülle zu entnehmen, mit welcher es



ht. Um das einfache Verhältniß  
verfertigte POUILLET einen künstli-  
fäße von 1 Met. Durchmesser, wel-  
a drei dünnen Stäbchen gehalten  
n Boden geschwärzt und mit einer  
shung gefüllt; das Aktinometer stand  
den darunter, daß das Thermometer  
ein Drittel und zwei Drittel der  
r Lage wurde das Temperaturgleich-  
r Stand beider Thermometer aufge-  
ise wurde bei einer Erkaltung des  
vischenliegenden Temperaturen ver-  
u folgendem Resultate: *Wenn man*  
*Umgebung  $\frac{2}{3}$  des Sinkens des Akti-*  
*man die Temperatur des künst-*  
*esetz auf die Wärme des Himmels*

$$= t - \frac{2}{3} d,$$

fttemperatur und d das Sinken des  
s die erforderliche Graduation.  
windstillen Nächten angestellte Ver-  
s die Zenithaltemperatur fast wie die  
a Luft sinkt, welches vom Unter-  
r Sonne statt findend zu einer wich-  
ist nämlich gezeigt worden, daß die  
i Bedingungen abhängt, der constanten  
ames und der veränderlichen middle-  
h nun die Zenithaltemperatur in ei-  
rt, so folgt hieraus, daß ihre con-  
hr kleinen Werth hat in Bezug auf  
daher die Wärme des Weltraumes  
en mit der von der Strahlung der

des Himmelsraumes zu finden, geht  
n Grundlage aus. Unter der äqua-  
berfläche der Erde, die sie bedeckende  
n Cylinder betrachtet werden, dessen  
Endekreise bilden und dessen Hälfte  
chienen wird. Dieser Cylinder em-  
ke alle die Wärme, welche auf das



Rectangel seiner Projection fällt, dessen Oberfläche  $= 2rh$  ist und er erhält daher in jeder Minute eine Wärmemenge  $= 1,76 \times 2rh$ . Da aber diese Wärme auf die ganze Seitenfläche oder auf  $2\pi rh$  vertheilt ist, so empfängt jede Einheit nur

$$\frac{1,7633}{\pi} = 0,56$$

als die Menge der Sonnenwärme, die in jeder Minute täglich auf jedes Quadratcentimeter der Aequatorialzone fällt. Gleichzeitig ist auch die Himmelswärme thätig, und wenn die unbekannte Temperatur des Himmelsraumes durch  $t'$  bezeichnet wird, so folgt, daß die von einem Quadratcentimeter in 1 Minute aufgenommene Wärmemenge  $= Ba^{t'}$  ist. Diesemnach beträgt die Menge der aufgenommenen Wärme

$$Ba^{t'} + 0,56.$$

Es können aber die vereinten Wirkungen des Himmelsraum und der Sonne durch eine einzige Hülle mit Maximum-Emissionsvermögen ersetzt werden, und wenn die unbekannte Temperatur dieser Hülle  $v$  heißt, so erhält man

$$Ba^v = Ba^{t'} + 0,56.$$

Diese Temperatur  $v$  muß eine solche seyn, daß sie an der Oberfläche der Erde in der tropischen Zone die mittlere Temperatur von  $27^{\circ},5$  erzeugt. Der Ueberschuß der Temperatur einer Kugel über die einer ihn einschließenden Hülle läßt sich aus der Formel<sup>1</sup>

$$a^{t-t'} = \frac{2-b'}{2-b}$$

ableiten, worin  $t$  die Temperatur der Kugel und  $t'$  die der Hülle bezeichnet. Da aber hier der Werth von  $t$  gegeben ist, so hat man

$$a^{27,5-v} = \frac{2-b'}{2-b}.$$

Nimmt man den hieraus hervorgehenden Werth von  $v$  an, so setzt man für  $B$  seinen Werth  $= 1,146$ , so erhält man

1 Der Kürze halber habe ich übergangen mitzutheilen, wie POUILLIEN zu dieser Gleichung gelangt, indem er sich eine Kugel von einer diathermanen Hülle, und diese wieder durch eine Sphäre umgeben denkt. Es wird aber hier genügen zu bemerken, daß  $b$  das Absorptionsvermögen bezeichnet, welches die diathermane Hülle gegen die von der Kugel ausströmende Wärme, und  $b'$  dasjenige, welches dieselbe gegen die von der einschließenden Sphäre ausströmende Wärme ausübt.

$$,235 \frac{2 - b}{2 - b'}$$

Sonnenstrahlen im Mittel  $b' = 0,35$   
Gleichung

$$008 - 0,748 b,$$

Größen sind,  $t'$  die Temperatur  
Absorptionsvermögen, welches die  
Wärme ausübt. Der größte Werth  
Wärme des Weltraumes, und da  $b$   
so, so kann auch die Temperatur  
über als  $-175^{\circ}$  C. seyn. Für  
 $-187^{\circ}$  und für  $b' = 0,4$  bloß  
te Werth von  $t'$  einmal gefunden,  
h den größten zu finden, welcher  
he von  $b$  entspricht, und da dieser  
ann, so ist die Wärme des Raumes  
genaueren Bestimmung des zwi-  
liegenden mehr genäherten Wer-  
unter den verschiedensten Breiten  
erforderlich seyn; inzwischen geben  
en schon eine sehr wahrscheinliche  
 $2^{\circ}$  C., welche einem Werthe von

Dieser Untersuchungen ergibt sich  
le eine Temperatur  $= 1^{\circ},7633$  für  
ratcentimeter Fläche mittheilt, daß  
die Atmosphäre hiervon  $0,4$  dieser  
s Raumes entzieht, von der durch  
 $,9$ , und daß die Temperatur des  
 $142^{\circ}$  C. beträgt. **POUILLET** glaubt,  
er Apparate und durch anhaltende  
angegebenen Größen richtiger be-  
scheint es gleich, als ob die ver-  
limmels, die nach einander durch  
Wärmemengen ausstrahlen, so ist doch  
nur aus der Unvollkommenheit un-  
r die Gruppierung der Sterne ist so  
die verschiedenen Hemisphären der  
h ungleiche Wärmemengen geben

müssen. Zu Untersuchungen dieses Problems würde sich die äquatorische Zone am besten eignen.

98) Weitere Folgerungen, welche aus diesen Untersuchungen hervorgehn, sind, daß die Menge der Wärme, welche der Himmelsraum der Erde und der Atmosphäre zusendet, hinreichend seyn würde, während eines Jahres eine Eisdecke von 57 Meter Dicke zu schmelzen, die von der Sonne herkommen vermag aber eine solche von 31 Meter Dicke zu schmelzen und die Summe beider giebt also die Schmelzung einer Eisdecke von 57 Meter Dicke. Die Wärme, welche vom Weltraume kommt, beträgt also  $\frac{5}{8}$  der von der Sonne kommenden. Unter den Tropen beträgt die Wärme des Himmelsraumes nur  $\frac{1}{3}$  soviel als die der Sonne, denn daselbst wird die letztere durch eine schmelzende Eisschicht von 39 Meter Dicke dargestellt. POUILLET meint, es müsse auffallen, daß der Himmelsraum bei einer Temperatur von  $-142^{\circ}$  der Erde beinahe ebenso viel Wärme zusende, als die Sonne; aber man müsse bedenken, daß in Beziehung auf die Erde die Sonne nur den 5millionsten Theil des Himmelsgewölbes einnimmt und daher 200000 mal mehr Wärme hergeben müsse, um einen gleichen Effect hervorzubringen. Von einer andern Seite betrachtet scheint vielmehr der Einfluß der Sonne noch zu hoch angegeben; denn ohne diesen würde die überall gleichmäßige Temperatur des Bodens  $-89^{\circ}$  seyn, und da die mittlere Temperatur unter dem Aequator  $27^{\circ},5$  beträgt, so wird diese durch die Sonne um  $116^{\circ},5$  erhöht. Auf gleiche Weise würde ohne den Einfluß der Sonne die mittlere Temperatur der Luft unter dem Aequator  $-149^{\circ}$  seyn, und da sie nach den Formeln  $-10^{\circ}$  gefunden worden ist, so wird sie durch die Sonne um  $139^{\circ}$  erhöht. POUILLET bemerkt ferner, daß diese Resultate bedeutend von denen abweichen, die POISSON gefunden hat, indem er die mit der Tiefe zunehmende Bodentemperatur mit in Rechnung brachte, glaubt aber, daß beide Methoden mehr übereinstimmende Resultate geben würden, wenn man den bedeutenden Einfluß der Atmosphäre auf eine mehr directe Weise mit in die Formeln aufnehmen könnte. Wollte man endlich den Calcul auf Gegenden unter höheren Breiten anwenden, so müßte man zugleich die mit der Breite abnehmende Bodentemperatur mit berücksichtigen; es sey aber leicht zu übersehen, daß die Winde die Temperatur der Polarzonen merklich erhöhen, in



1 Zonen nicht wenig vermindern;  
heinen sie dagegen keinen bedeu-

lt bei seinen Untersuchungen so  
he sind mit so zweckmäßigen Ap-  
it angestellt, daß seine Abhandlung  
er wörtlichen, Auszug verdiente;  
daß seine Theorie viele Anhänger  
s die Grundlagen derselben in der  
OURIER und POISSON aufgestellten  
erkennbar stehen ihr aber gewich-  
en einige wir hier beibringen wol-  
der Voraussetzung ausgehen, daß  
mission, einen Ausfluß der Wärme  
melskörpern annimmt, wie aller-  
hervorzugehen scheint. Ist dieses  
hiermit ebenso gehn, als mit der  
te, die man allseitig abgerundet  
gantesten Calcül scheinbar begrün-  
einfacher Ansicht der Sache ent-  
solches stetes Ausströmen eines  
as naturwidrig sey, obsiegte und  
orzug verschaffte. Warum wurde  
Lichts nicht gleichzeitig die der  
Argument wird bedeutend gewich-  
igt, daß die Emissionshypothese  
egreiflichen oder vielmehr natur-  
ständigen vor- und rückwärtsge-  
vieder hergestellten Bewegung be-  
rme soll ohne Unterlaß von der  
ume zur Erde und wieder rück-  
irgendwo die Ursache dieser Be-

Die Elektrizität kommt zum  
er ruht, bis er durch die Hitze  
h sonstige Ursachen in Schwin-  
Wärme aber soll in steter Bewe-  
seltsamerweise mit gleicher Ge-  
ie Lichtwellen fortschreiten, zur  
h gleich bleiben und ohne Licht  
amelsraume strömen, während sie

von diesem gleichzeitig wieder zur Erde strömt. Ist schon diese Voraussetzung an sich ganz unbegründet, so wird es noch obendrein ganz naturwidrig, wenn zugleich die Grenze unserer Atmosphäre bis zum absoluten Nullpunkte kalt seyn soll, obgleich nicht bloß die Wärme der Sonne und des Weltraumes, sondern auch die von der Erde strahlende unaufhörlich durch sie strömt; denn genau genommen heist dieses nichts anderes, als: in der unsere Atmosphäre begrenzenden Sphäre ist stete Wärme vorhanden, aber es ist auch keine vorhanden; vorhanden muß sie seyn, weil sie hindurchströmt, sie ist aber nicht vorhanden, weil sie sonst den Lufttheilchen Expansion geben, und damit die Grenze der Atmosphäre weiter rücken würde. Die Schwäche dieser Hypothese stellt sich immer mehr heraus, wenn man sie von verschiedenen Seiten beleuchtet. Dasjenige Theilchen des Lichtäthers, welches in einem gegebenen Momente den Sehnerv unseres Auges afficirt, war nicht vor ungefähr 8,5 Minuten noch bei der Sonne, sondern so wie das in dem Schenkel einer tönenden Stimmgabel in Berührung befindliche Lufttheilchen seinen Ort nicht verläßt, und dennoch dasjenige, welches unser Gehörorgan berührt, gegen letzteres vibriert, ebenso verläßt auch das bei dem leuchtenden Körper namentlich der Sonne, befindliche Molecül des Lichtäthers seine Stelle nicht, wohl aber gelangt die durch den Lichtäther fortgehende Undulation zum Nerv des Auges. Nehmen wir eine Emission als Grund der Wärmestrahlung an, so müßte die von der Sonne ausströmende Wärmemolecül muthmaßlich mit gleicher Geschwindigkeit, als womit die Lichtundulation fortschreiten, die ungeheuren Himmelsräume durchströmen. So lange hierbei das Licht als Vehikel dient, könnte man sich leicht vorstellen, wie es auch wirklich geschieht, hierin die wirkende Ursache einer solchen Bewegung gegeben denken, allein bei der nächtlichen Strahlung fällt dieses Hülfsmittel weg. Wir dürfen aber bei dieser letzteren, sofern die Wärme von unserer Erde sich erhebt, einen Umstand nicht übersehen, welcher auf keinen Fall gänzlich unberücksichtigt bleiben darf, nämlich die gemeine Fortpflanzung durch Leitung oder secundäre Strahlung und durch Luftbewegung. Man betrachtet den gesamten Wärmeverlust bloß als Wirkung der Strahlung, allein die später zu erwähnenden Versuche von DULON und PETIT über Wärmestrahlung zeigen evident, daß bei der An-



itung durch diese an sich und  
eilchen gleichzeitig statt findet.  
leich auch gegen die Resultate  
ET vermittelt seines künstlichen  
nicht als absolut genau gelten  
s, welche diesen störenden Ein-  
ngten eben dadurch zu so ge-  
ffenbar wirkte bei dem künst-  
Strahlung auf das Thermometer,  
Himmelssphäre als allein wirk-  
ie sich bewegende und die auf-  
führende Luft.

nzwischen zunächst nur gegen  
ler Wärme von der Sonne und  
rde und von dieser wieder ge-  
iernach nicht wohl statt finden  
angt aber unverkennbar Wärme  
Körpern an und wird von die-  
uch bleibend festgehalten. Die-  
dem der Lichtwellen und der  
Annahme blofser Undulationen,  
anomene so fruchtbar war, genügt  
lehre nicht, und wir müssen es  
riedigende Theorie hierfür aufzu-  
p aufsuchen, um alle Wärme-  
vereinigen; ein Versuch hierzu  
werden, wenn wir die gesammten  
en gelernt haben (§. 363).

noch die Frage erörtert werden,  
nde reflectirten Lichtes Wärme  
so oft bejahet, als verneint hat.  
ahmen, dafs die erzeugte Wärme  
ortional sey, und da nach Bou-  
300000 mal schwächer, als das  
läfst sich nicht wohl eine Con-  
lligen, die ein Steigen des ge-  
verursachen vermöchte. Dieses  
ache des DE LA HIRE<sup>1</sup>, welcher



fand, daß die mittelst eines Spiegels 360 mal concentrirte Mondstrahlen keine Wärme verursachten. Im Widersprache hiermit will HOWARD<sup>1</sup> gefunden haben, daß die mit einem 13zölligen Hohlspiegel aufgefangenen und concentrirten Mondstrahlen das Differentialthermometer allerdings afficiren, eben will auch WATT<sup>2</sup> einen erwärmenden Einfluß der Strahlen nicht sowohl des Vollmonds, als noch mehr der Phasen desselben, auf seinen Apparat wahrgenommen haben. Im Widersprache hiermit beobachteten PICTET und PRAVOST<sup>3</sup> vielmehr eine Erkaltung und leiteten diese Ersterer von den höher kälteren Luftschichten, Letzterer von der Wärmestrahlung. Auf jeden Fall ist die erwärmende Kraft des Mondes so gering, daß man dieselbe wohl nie durch Versuche, die durch anderweitige unvermeidliche Einflüsse bedingt sind, mit Sicherheit auszumitteln im Stande seyn wird; denn wenn die möglich wäre, so würden sicher NOBILI und MELLOSI<sup>4</sup> ihren feinen Instrumenten ein anderes, als ein negatives Resultat erhalten haben. Mit größter Genauigkeit und wohl nicht leicht übertreffender Feinheit der angewandten Instrumente hat endlich auch FORBES<sup>5</sup> die Beantwortung dieser lange streitigen Frage versucht. Hierzu bediente er sich nicht nur eines sehr feinen Thermomultiplikators, sondern concentrirte auch die Strahlen durch eine 30 Zoll im Durchmesser haltende Polygonallinse des SOLEIL in Paris bis zum 6000 fachen, so daß, wenn die Härte für Reflexion, Absorption und Dispersion abgerechnet wird, stets noch eine 3000 fache Concentration übrig bleibt. Ob die Messungen einzeln zu beschreiben, wird es genügen zu merken, daß er nicht den kleinsten erwärmenden Effect der Mondstrahlen wahrzunehmen vermochte. Wird dieses mit der Grenze der Feinheit zusammengekommen, bis zu welcher die Anzeigen seines Apparates reichten, so führt dieses zu dem Resultate, daß die directen Mondstrahlen nicht ein Dreimalhunderttausendstel eines hunderttheiligen Thermometergrades Wärme

1 Silliman Amer. Journ. of Sc. T. II. p. 829.

2 Edinburgh New Phil. Journ. N. IX. p. 825.

3 Biblioth. univ. T. XIX. p. 85.

4 Poggendorff's Ann. XXVII. 449.

5 On the Refraction and Polarisation of Heat. p. 7. In Edinburgh Phil. Tr. T. XIII.

also dieses Problem wohl für  
aten seyn dürfte.

### reih Zusammendrückung übung.

es Mittel der Wärmeerzeugung  
r und expansibeler Körper, das  
Metalle und Hölzer, das Pressen  
Schleifen, Reiben, Klopfen und  
ien Processe. Um die verschie-  
inungen, wovon nur die bedeu-  
gehörig zu sondern, wollen wir  
ksichtigen.

er, im Gegensatze der tropfbar-  
at oder gerieben, so erfolgt stets  
i sofort, wenn man einen höl-  
oder selbst ein Band, ein Seil,  
durch die Hand zieht. Maschi-  
Vagenaxen beim schnellen Fahren,  
folge geeigneter Schmiere leicht  
n Beispiel dieser Art zeigt die  
elche neu gemacht war und sich  
iben sollte, dabei aber bis zum  
mit mehreren aufgegossenen Kü-  
hlt werden mußte. Wird ein  
ink schnell umgedreht und ein  
tritt Verkohlung beider ein, es  
r Geruch verräth beginnende Ver-  
glich oder mindestens sehr schwie-  
Entzündung hervorzubringen oder  
rhitzten und zuletzt wirklich ver-  
en werden. Weit praktischer für  
den der wilden Völker, durch die-  
, dessen sie sich in Ermangelung  
ngen zu diesem Zwecke ausschliefs-  
ilde in Brasilien, namentlich die  
ei getrocknete Holzstäbchen, unge-

fähr einen Finger dick, das eine versehen sie mit Vertiefung dem andern geben sie eine Spitze, stecken letzteres in das hohle Rohr eines Pfeiles, stemmen die Spitze in eine der Vertiefungen und drehen das obere Ende schnell, wie einen Quers zwischen den Händen, wodurch Schabsel in der Grube entsteht. Dieses wird erst braun und fällt zum Theil herab, zuletzt abentzündet es sich und wird zur brennenden Kohle<sup>1</sup>. Ähnliche Stäbe sah CAMPBELL<sup>2</sup> bei den Betschuanen in Africa die sich derselben als eines gewöhnlichen Feuerzeuges bedienen. Auch die Neuholländer in King-George's Port machen dadurch Feuer an, daß sie zwei Hölzer an einander reiben, bis eine Verkohlung und zuletzt eine wirkliche Entzündung entsteht<sup>3</sup>, nicht minder die Bewohner von Tahaity, welche eine der Hölzer gegen die Brust stemmen und mit dessen weiterem Ende in dem zweiten eine Furche erzeugen, worin sie feine abgeriebene Holztheilchen sammeln, die sich durch stark Reiben erhitzen und endlich entzünden<sup>4</sup>. Sehr lange bekannt ist, daß sich die Araber gleichfalls dieses Mittels bedienen, wozu ihnen die gebrauchten Hölzer eigne Namen haben, *Mar* und *Aphar*, auch beide zusammen *Zabdan* (die Reiber)<sup>5</sup>. Demnach endlich diese Methode auch den Alten bekannt war und sich derselben bedienten, unterliegt nach glaubhaften Zeugnissen keinem Zweifel<sup>6</sup>. Es ist daher die große Hitze gar nicht zu bewundern, welche die Hemmschuhe annahmen, wenn sie auf Blackfriar's Brücke unter den Rädern schwerer Lastwagen geschleift wurden<sup>7</sup>. Hierher gehört auch die Methode, Glasröhren oder Stäbe abzusprengen, indem man einen Bindfaden um sie schlingt und diesen durch Bewegung der Röhre stets an ihnen reibt, sie dadurch partiell erhitzt und dann auch wieder durch einen Wassertropfen abkühlt, denn wenn der durch eine Harpune getroffene Wallfisch sich schnell in die Tiefe stürzt und das über den Bord des Kahnes gleitende Seil mit großer Geschwindigkeit nach sich zieht, so muß diese Stelle stets mit Wa-

1 Eschwege Journal von Brasilien. Weim. 1818. Ht. I. S. 149.

2 Reise in Africa. Weim. 1823. S. 87.

3 DUMONT D'URVILLE Voyage.

4 KOTZEBUE Neue Reise um die Welt. Weim. 1830. S. 118.

5 J. D. MICHAELIS verm. Schriften. S. 97.

6 PLINIUS H. Nat. Lib. XVI. cap. 40.

7 Ann. of Philos. N. 3. T. VII. p. 142.



keine Entzündung entsteht, da ohne-  
n Rauch oft das ganze Boot einge-  
bemerkte, daß ein Stück Fenster-  
um Schleifen bei verstärktem Drucke  
en Stelle bis zum Rothglühen erhitzt  
te, die Schiefspulver zu zünden ver-  
uch das *Entzünden der Kohlen*, na-  
Faulbaumholz, durch Reiben<sup>2</sup>, wel-  
780 bei einer Pulvermühle auf Isle  
h gelang es ihm, Kohlenpulver durch  
Brand zu setzen, weswegen man die  
pulvers einzeln zu zermahlen pflegt.  
ete sich, nach einer Erzählung von  
ich die auf einem horizontalen Mar-  
e unter dem Läufer.

ise, als beim Reiben, wozu auch das  
Wärme durch schnelle Zusammen-  
B. in einem Schraubstocke oder beim  
ckelt. Auch weiche Körper, als Le-  
zeug, trockne Pflanzenstoffe u. s. w.,  
es Hämmern, vorzugsweise aber Me-  
dieser Beziehung ist die Erzählung  
st die gesammte Schiffsmannschaft mit  
ne Feuer und künstliches Licht hin-  
Sturme alle Gegenstände durchnäst  
hher ein gemeiner Schmidt belehrte,  
Hammer die Spitze eines Nagels auf  
rk schlagen und schnell an Schwefel  
n Brennen zu bringen. Als wissen-  
Bestimmung der Wärmemenge, die  
te Zusammendrückung erzeugt wird,  
n BERTHOLLET<sup>5</sup> angestellten bekannt.  
einer zur Münze gehörigen Prägema-  
priefste mittelst derselben geeignete

p. 45.

ung des Kohlenpulvers als pyrophorischer  
ede seyn.

KX. 620.

reibung. Th. II.

Arcueil. T. II. p. 441.

Metallscheiben, warf sie dann sogleich in Wasser und bestimmte aus dessen Temperaturzunahme die Menge der erzeugten Wärme. Es ergab sich hieraus, daß selbst durch starke Pressung bei weitem nicht so große Hitze, als durch Reiben erzeugt wird und daß die erhaltene Quantität bei fortgesetzten Pressungen des nämlichen Stückes abnimmt, vermuthlich bis zum gänzlichen Verschwinden. So betrug die Wärmevermehrung bei zwei Stücken Kupfer

beim ersten Stofse	{	1. Stück . . . . .	9°,69
		2. Stück . . . . .	11,56
beim zweiten Stofse	{	1. Stück . . . . .	4,06
		2. Stück . . . . .	2,50
beim dritten Stofse	{	1. Stück . . . . .	1,06
		2. Stück . . . . .	0,81

im Ganzen also beim ersten Stücke 14°,81, beim zweiten 14°,87 bei beiden also bis zur unvermeidlichen Fehlergrenze gleich viel. Nicht ganz so genaue Gleichheit gaben zwei Stücke Silber, nämlich 8°,19 und 6°,37 C. Hiernach gab außerdem Kupfer mehr Wärme als Silber und dieses mehr als Gold. Uebereinstimmend hiermit wurde das spec. Gewicht der Metalle durch das Pressen ungleich vermehrt, beim Golde von 19,2240 zu 19,2357; beim Silber von 10,4667 zu 10,4838; beim Kupfer von 8,8529 zu 8,9081. BERTHOLLET schließt hieraus, daß die erhaltene Wärme eine Folge verminderter Wärmecapazität der Körper sey. Wird Eisen oder Stahl auf einem Sandsteine stark geschliffen, so reißen sich kleine Stückchen des Metalles los und verbrennen beim Fortliegen durch Aufnahme von Sauerstoffgas aus der Luft in Folge der starken Erhitzung, die in den kleinen Stückchen vorzugsweise gesteigert wird. Diesem ähnlich sind die Funken des Stahls beim gewöhnlichen Feuerschlagen, indem dann gleichfalls die feinen abgerissenen Stahltheilchen in der Luft verbrennen. Hiernach können diese Splitter im luftleeren Raume nicht zum Verbrennen kommen und daher auch das Schießpulver nicht entzünden, denn obgleich sie einen bedeutenden Grad von Wärme erhalten, so werden sie doch, ehe sie das Schießpulver erreichen, zu sehr

---

1 Auch beim Schleifen des Glases, besonders auf trocknen Steinen, bemerkt man Lichtfunken und Lichtscheine, die aber eine Folge der Phosphorescenz seyn dürften.



ieselbe entzünden könnten. Nach man übrigens schliesen, daß sie bis zur Glühhitze gebracht wür- um einen Lichtschein verbreiten; es als dieser bloß Folge des Phospho- enn die schärfsten Feuersteine geben kiesen dagegen, wenn diese den Feuer-

Nicht bloß diesen Lichtschein, son- en geben auch zwei an einander ge- Quarzstücke, ungeachtet dabei kein anden ist. Die abgerissenen, auf en, kleinen Stückchen erscheinen nan davon ableitet, daß sie beim andenen brennbaren Theilchen ver- ch die Funken auch beim Zusam- zeigen<sup>2</sup>, so kann hierin die Ursache schwärzung ist vielleicht aus opti-

Daß übrigens auch hierbei große cht zu bezweifeln, da die Einwoh- nzünden sollen, indem sie die Fun- agenen Quarzstücke, die vorher mit a trockenem Grase auffangen<sup>3</sup>.

ch sollte man schliesen, daß auf i Zusammendrückung fester Körper urch ihre Ausdehnung Kälte entste- ten expansibeler Flüssigkeiten unter- noch aber zeigt die Erfahrung das en, Drähte u. s. w. schnell zerbro- ere einen Eisendraht durch schnelles m Abreißen bringt, so entsteht alle- ch zeigen sich die abgerissenen En- ter geeigneten Bedingungen durch gt man einen Streifen Federharz an mpfindlichen Theil des Gesichts und zliches Anziehen seiner beiden Enden

XXII. p. 335.  
gründe d. Physik. 3. Aufl. Wien 1827.

dans le Nord de la Russie. Par Sa-



stark aus, so wird Wärme empfunden<sup>1</sup>. Inzwischen ist dieses Verhalten den Naturgesetzen keineswegs zuwider. Durch solche Ausdehnungen wird auf jeden Fall eine Reibung der Theile an einander bewirkt, weswegen auch BARLOW<sup>2</sup> die beim Zerreißen der Eisendrähte entstehende Wärme aus einer Reibung der inneren Theile ableitet; allein außerdem ist die Ausdehnung, absolut genommen, nur scheinbar, indem zwar eine Verlängerung der Körper, keineswegs aber eine allgemeine größere Entfernung ihrer Molecüle eintritt; überhaupt aber ist dieser Proceß, in Beziehung auf das stabile Gleichgewicht der Molecularkräfte betrachtet, ein sehr zusammengesetzter, insofern ein durch Gewichte beschwerter Draht sich ausdehnt, also an GröÙe seines Querschnittes abnimmt, aber dennoch der ihn zum Abreißen bringenden Kraft einen stets zunehmenden Widerstand entgegensetzt<sup>3</sup>.

104) Aufser diesen zahlreichen Erfahrungen über Wärmeentwicklung durch Reiben giebt es noch eine Menge für wissenschaftliche Zwecke angestellte Versuche. Zu den bereits erwähnten von RUMFORD<sup>4</sup> und DAVY gehören vorzüglich noch die von PICTET<sup>5</sup> angestellten, welcher die durch Reiben erzeugte Wärme aus einer Zersetzung der Luft ableiten wollte, weil er die vom Stahle abgerissenen Partikeln im luftleeren Raume nicht so verbrannt sah, als im luftefüllten. Er richtete daher einen Apparat so ein, daß kleine Schalen sich durch ein Uhrwerk gedreht an verschiedenen Substanzen mit ungleicher Geschwindigkeit rieben, ein Thermometer aber, welches in die Vertiefung der Schälchen hinabreichte, ohne deren Fläche zu berühren, das Maß der erzeugten Wärme angab, und da die

1 Thomson System cet. T. IV. p. 197.

2 Annals of Philos. T. X. p. 311.

3 LAGERHJELM bemerkt, daß sich Wärme aus abgerissenen Eisenstangen entwickelt, und dennoch geht ihr spec. Gewicht von 7,821 bis 7,777 herunter, wonach also keine Vermehrung der Dichtigkeit statt findet. Berzelius Jahresbericht Th. VIII. S. 77. Vergl. Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. p. 384. Die Verminderung des spec. Gew. würde wohl zweifelsohne noch größer seyn, wenn alle Theile durch die mechanische Gewalt mehr von einander entfernt und nicht auch einige genähert würden.

4 Vollständig mitgetheilt nebst Zeichnungen der gebrauchten Apparate in Scherer's Journ. Th. I. S. 1.

5 Versuch über das Feuer. Tüb. 1790. Cap. 9. S. 184.

den Recipienten einer Luftpumpe  
Einfluß der Luft bequem dadurch  
sah PICTET, als eine Schale von  
gerieben wurde, in der Luft ein  
4mal verdünnter Luft aber nur im  
Schein; das Thermometer zeigte  
einem zweiten Versuche eine Mes-  
sen und die Thermometerkugel tie-  
kt wurde, stieg das Thermometer  
ger Reibung, in 28mal verdünnt-  
d des Reibens. Als Messing an-  
das Thermometer höher, und noch  
olz rieb, mehr aber im luftver-  
en Raume. Weit stärkere Ent-  
e sich, als die Schale nicht selbst  
as Baumwolle enthielt, die sich  
der Thermometerkugel selbst rieb,  
dünnten Raume die Wärme am

atigte, die durch RUMFORD ange-  
nderten Bedingungen und mit ver-  
wiederholen, weswegen auch die  
n Apparate eine gewisse Quantität  
schen gesteht er selbst, daß die  
iese Aufgabe umhüllt, durch seine  
ehellet worden sey, obgleich sie aller-  
schen genauer festzustellen. Vor allen  
erwartet große Menge von Wärme,  
ickelt wird und sehr von der Be-  
Körper abhängt, aber nicht von  
lei gab weniger Wärme als Zink.  
des Druckes von großem Einfluß;  
eilenartig rauh gemachter Stahl, auf  
ne beträchtliche Menge vom letzte-  
le, kaum halb so viel Wärme, als  
che, und ebenso gab das Plattschla-

gen eines Drahtes mit einem Hammer weniger Wärme, als da einfache Reiben. HALDAT wirft die Frage auf, warum die Metalle, wenn sie beim Zusammendrücken viele Wärme (aus ihren Poren?) hergeben, diese bei ihrer Wiederausdehnung nicht wieder verschlucken? Die Erfahrung ist dagegen, indem gerade das elastischere Zink die gröfsere Hitze erzeugte, und dann bliebe die grofse Menge der durch blofses Reiben hervorgerufenen Wärme immer noch durchaus räthselhaft (§. 14).

106) An diese Versuche lassen sich zunächst die von J. MOROSI<sup>1</sup> anreihen, welcher gleichfalls einen hölzernen Cylinder an verschiedenen Metallen reiben liefs und die den Wasser dadurch mitgetheilte Wärme mafs. Da die absolute Menge des angewandten Wassers nicht angegeben ist, so sind die erhaltenen Resultate nur unter sich vergleichbar. Hieraus ergibt sich dann, dafs Holz an verschiedenen Metallen gerieben unter gleichen Bedingungen fast gleiche Mengen von Wärme giebt, Blei aber auffallend mehr als die übrigen, Stahl mehr als Eisen. Im Ganzen folgten die Metalle vom ergiebigsten zum mindest ergiebigen in folgender Ordnung: Blei, Zink, Stahl, Messing, Kupfer, Eisen, Zinn. Durch Vermehrung des Druckes von 2 ℔. zu 4 ℔. wuchs die Wärmeerzeugung zwischen 1 zu 1,15 bis 1 zu 1,52.

107) Die neuesten beachtenswerthen Versuche über Reibung sind durch BECQUEREL<sup>2</sup> angestellt worden, welcher nicht blofs die geringsten Wärmeerzeugungen aufzufinden strebte und sich dazu einer thermoelektrischen Säule bediente, die für 0°,01 noch eine merkliche Abweichung der Magnetnadel gab sondern auch das gleichzeitige elektrische Verhalten der geriebenen Körper zu bestimmen suchte. Diesemnach befestigte er die geriebenen Körper an isolirenden Glasstangen und prüfte dann zugleich die erzeugte Wärme und Elektrizität. Zu besserer Vergleichung war die Dauer und Stärke der Reibung jederzeit gleich. Von welcher Art die geriebenen Körper seyr

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XII. 195. Entnommen aus Bullet. univ. des Sciences, Sect. 1. T. V. p. 36. Ursprünglich beschrieben in: Alcuni Sperimenti cet. Milano 1822. 4. Vergl. Biblioth. univ. T. XXII. p. 91.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXX. p. 324. Edinb. New Phil. Journ. N. L. p. 363. Vergl. l'Inst. VI. Ann. N. 248. p. 319.



l, wenn ihre Abweichung nicht über 10 Sec. ihr Maximum, betrug sie 1 Sec., betrug sie aber von 75 bis DECQUEREL betrachtet hiernach die el wie Pendelschwingungen, mit der Wirkung der Schwere die längern, hier aber einer kürzern. Zwei Körper mit ungleichen Oberflächen, so erhält mit zunehmender Stärke rauhe Fläche die größte Wärme, an, die eine mit polirter, die andere Fläche an einander gerieben werden, mehr Wärme; ebenso zwei Kork- die andere glatt ist. Bei ungleich- verwickelter, z. B. polirtes Glas Verhältniß von 34 zu 5 des ersteren eines Glas an Kork von 40 zu 7; 12; Federharz und Kork von 29 setzt läßt sich daher nicht aufstellen der Substanz, als auch die Beeinflussung haben.

Theorie dieser Erscheinungen geht von gelehrten, namentlich den französischen allein richtigen Ansicht aus, welches Princip, unter dem Einflusse steht, an sich aber und gegen ihre Wirkung, daher durch alles dasjenige was stabile Gleichgewicht der Moleculen. Als Beispiel führt er an, daß 1 Th. Eisen und 2 Th. Antimon giebt, also eine ähnliche Erscheinung. Zugleich aber sucht er die der Elektrizität zu ziehen, weil die Veränderung der Lage der Moleculen Elektrizität frei werden läßt. Zwischen seiner Ansicht ein Zusammenstoß ist schwer, diesen aufzufinden, na-

die erzeugte Wärmemenge weniger durch Reibung, als durch verstärkten Druck.

mentlich sofern man noch nicht weiß, welches von beiden dem andern vorausgeht. Vermuthlich entspringt aber, wie er meint, die Wärme aus der Elektrizität, wenn beide Körper von gleicher Natur, schlechte Wärmeleiter und bloß durch die Beschaffenheit ihrer Oberflächen verschieden sind, wobei dann die sich am stärksten erhitzende Oberfläche negative Elektrizität annimmt. Bei ungleichen Körpern hält BECQUEREL die Bestimmung für sehr schwierig, was übrigens ein sehr gewichtiges Argument gegen die Zulässigkeit der Hypothese ist, die sich im Fall ihrer Richtigkeit den verschieden modificirten Phänomenen leicht müßte anpassen lassen. Einige Aufklärung glaubt er aus der Phosphorescenz der Körper entnehmen zu können, sofern alle Ursachen, welche diese erzeugen, auch Elektrizität hervorrufen sollen. Man dürfe demnach die Phosphorescenz von einer unendlichen Menge kleiner elektrischer Funken ableiten, welche die Molecüle der Körper geben. Dieses gehe auch aus EHRENBERG's Versuchen hervor, welcher aus den phosphorescirenden Seethierchen lauter kleine Fünkchen entspringen sah. Hiermit wird der Umstand in Verbindung gebracht, daß das Leuchten als bedingt durch die Willkür der Thierchen erscheint, wenn sie gereizt werden, analog den elektrischen Schlägen der Fische. BECQUEREL dehnt dieses so weit aus, daß nach BERZELIUS und Andern das Licht beim Verbrennen der Körper das Resultat einer unendlichen Menge fre werdender elektrischer Funken seyn soll. Hiernach wäre also die Elektrizität, die Wärme und das Licht aus einer gemeinschaftlichen Quelle, einem gewissen Aether, abzuleiten. Es dürfte sich indess kaum der Mühe lohnen, die vielen Argumente aufzuzählen, welche dieser Hypothese entgegenstehen, denn so leicht es auch ist, die drei Inponderabilien, die ihren Wesenheit nach große Aehnlichkeit mit einander haben müssen, gleichartig zu nennen, weil die Erscheinungen, die sie uns darbieten, viel zu zahlreich sind, als daß eine solche Hypothese nicht durch einige scheinbare Analogieen unterstützt werden könnte, so wird doch dadurch gar nichts gewonnen, weil uns noch keiner von diesen ätherischen Stoffen seiner eigentlichen Beschaffenheit nach bekannt ist und daher bei einem Erklärungsversuche dieser Art allezeit ein dunkles Etwas auf ein nicht minder dunkles zurückgeführt wird. Auf der andern Seite aber wachsen die Schwierigkeiten bedeutend, indem



ungen, welche eine jede dieser ätheri-  
 t, auf allgemeine Gesetze zurückzu-  
 enn noch obendrein die bedeutend he-  
 derselben, wie sie sich bei allen dreien  
 n, ein einziges allgemeines Princip als  
 age erfordern. Namentlich dürfte es  
 , den unverkennbaren Unterschied der  
 Elektrizität mit den einfachen Undula-  
 i vereinigen. Wie leicht es übrigens  
 mit einigem Scheine hinzustellen, da-  
 2. GRAHAM<sup>1</sup> ein auffallendes Beispiel.  
 veder im Zustande mit starker Kraft  
 ls strahlend vorhanden, oder im Zu-  
 ls Oberflächenwärme (*superficial heat*).  
 tztere in die erstere verwandelt wer-  
 ch andere aus der Umgebung zufließt.  
 gel dieser Oberflächenwärme sollen dann  
 Erscheinungen hervorgerufen werden.  
 veitem nicht so schwierig seyn, als  
 die Wärmeerzeugung durch Reiben,  
 ter Körper zu erklären, sobald man  
 gestellte Hypothese von den Undula-  
 darauf anzuwenden, und diese gewinnt  
 hkeit um so mehr, je leichter sich  
 ten Wärmephänomene der Erklärung  
 erigkeit, woher die große Menge der  
 Ursprung nehme, fällt hiernach von  
 nichtig, als wenn man sich abmühen  
 d die Ursache der mechanischen Be-  
 zukommend betrachteten Luftmassen  
 rzeugtem Schalle massive Mauern er-  
 wird auch bei den genannten Processen  
 Körper nicht direct vermehrt, wohl  
 etzt, und zwar nicht bloß die des ei-  
 sondern beider, obgleich nach ihrer  
 nheit in ungleicher Stärke. Diese  
 den benachbarten Körpern mit, de-  
 chfalls an diesen Schwingungen Theil



nimmt, weswegen die vermeintliche Wärmequelle eine unerschöpfliche seyn muß. Diese Erklärung läßt sich übrigens den Thatsachen noch genauer anpassen, und BECQUEREL war allerdings auf dem richtigen Wege, als er die Wärmeerzeugung durch Reiben auf das stabile Gleichgewicht der Molecularkräfte zurückzuführen suchte. Wir dürfen bei diesen, wie bei vielen andern Erscheinungen, von dem unbestreitbaren Hauptsatze als einer sichern Grundlage ausgehn, daß die Molecul der Körper durch den Conflict der Attractions- und Repulsionskraft im stabilen Gleichgewichte gehalten werden, und daß diese Repulsivkraft, wenn sie nicht lediglich durch den Wärmestoff gegeben wird, doch sehr von ihm abhängt, sofern dieser, mit Abstossung seiner Elemente versehen, durch die Molecul der Körper angezogen, zugleich aber auch, unter geeigneten Bedingungen, von ihnen wieder getrennt wird. Hieraus folgt von selbst, daß alles, was die Attraction der Molecul afficirt, auch auf die abstossende Wärme einen Einfluß haben und nach der Natur expansibeler Flüssigkeiten den Wärmeäther ebenso in schwingende Bewegung setzen muß, als der Stoß eines festen Körpers gegen ruhende Lufttheilchen die sich fort pflanzenden Undulationen in dieser elastischen Flüssigkeit erzeugt. Die Schallwellen, deren genauere Kenntniß uns so großen Vorschub bei der Erklärung der optischen Erscheinungen geleistet hat, können uns auch zur klarern und richtigern Einsicht der Wärmephänomene verhelfen. Sobald feste Körper einander bis auf verschwindende Entfernung genähert werden, was wir Berührung nennen, so muß zwischen den sich berührenden Theilchen die Anziehungskraft thätig und dadurch schon von selbst die durch sie im Gleichgewicht gehaltene repulsiv wirkende Wärme afficirt werden. Die somit erzeugten Undulationen des Wärmeäthers müßten sich sofort durch die gesammte Masse der Körper fortpflanzen, wenn nicht die Wärme durch ihre Anziehung gegen die Molecul der Körper zu sehr gebunden wäre; an der Grenze der berührenden Flächen ist aber diese Anziehung weit schwächer, und die Schwingungen treten daher nicht bloß leichter ein, sondern verbreiten sich auch von hier aus in das Innere der Körper, wenn die Bedingungen hierzu günstig sind. Wird daher ein fester Körper gestossen, geschlagen oder zusammengedrückt, so treten die Oscillationen seines Wärmestoffes momentan ein. Am deut-

erwähnte Erfahrung und die von es Feuerschlagens auf Unalaschka dung, welche den leicht entzünd- bringt, wohin auch das Feuer- t. Ungeachtet dieser momentan Compression aus leicht begreifli- Wärme, als das Reiben, wie auch ls eben beim Reiben die Attraction en Theilchen beider Körper in je- Zeitmomente eingeleitet und wie- rch dann die Vibrationen des der enden Wärmestoffs nothwendig be- die durch Reiben erzeugte Wärme n des Wärmeäthers ist, welcher r geriebenen Körper zugehört, die in das Innere derselben fortpflan- eben in Folge dieser Wellenbewe- aus den entfernten Theilen der ese Vibrationen statt finden, wozu handen ist. Uebrigens zeigt die bestimmt zu beantworten, daß die ei der Annahme von Wellenbewe- noch immer in Dunkel gehüllt t berücksichtigt, daß die durch Rei- örpern bleibend inhärrt.

igkeiten widerstehn jeder zusam- ehr, daß ihr Volumen selbst durch ermindert und zugleich keine mels- eugt wird<sup>1</sup>. Die, so viel mir be- ndene Ursache dieser Abweichung dürfte darin zu suchen seyn, daß n das stabile Gleichgewicht beider liche Weise statt findet, indem bei de Wärme in einem hohen Grade

in Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. II. S. 489. Die dort erwähnten Versu- die erzeugte Wärme mals ausnehmend izes sie wahrgenommen und gemessen e. et Phys. T. XX. p. 141.

angehäuft ist, sofern jedes Molecül sich in jeder Lage zu den umgebenden im Gleichgewichte befindet. Jeder angewandte Druck wirkt daher nicht auf einzelne Molecüle, um sie den angrenzenden mehr zu nähern, wodurch dann, indem die Kräfte ihr Gleichgewicht wieder herzustellen streben, die Wärmeoscillationen entstehen, sondern der Druck pflanzt sich durch die gesammte Masse gleichmäfsig fort und die Gegenwirkung der unendlich vielen, gleichzeitig in Conflict kommenden Molecüle macht eine stärkere Annäherung derselben und ein Ausscheiden von Wärme unmöglich. Wird ihnen dagegen ein Theil Wärme entzogen, so dafs hierdurch die Molecüle einander näher kommen, so nehmen sie eine andere gegenseitige Lage an und Wärme wird frei. Dieses zeigt sich überhaupt bei allen Erscheinungen des *Gestehns* oder *Gefrierens* und insbesondere auch beim Coaguliren des Blutes. Letzter Thatsache ist schwer zu ermitteln; denn da beim Versuche die Wärme des Blutes die der Umgebung übertrifft, so hindert die allmälige Abkühlung sehr die Genauigkeit der feinen Messungen. Inzwischen giebt schon FOURCROY<sup>1</sup> an, dafs das Gestehn des Ochsenblutes 5° Wärme erzeugt habe. HUNTER gelangte durch seine Versuche mit Blute von einer Taube zu einem gleichen Resultate; am entscheidensten aber sind die Erfahrungen von GORDON<sup>3</sup>. Als das Blut aus der Arterie eines Hundes, in einem Becher aufgefangen, an der Oberfläche zu coaguliren anfang, wurde mit einem empfindlichen Thermometer jedesmal eine Minute lang zuerst die Temperatur des ober coagulirenden und dann des untern Theiles gemessen; die Temperatur des Zimmers war 7°,8 C. Im obern Theile zeigt das Thermometer 34°, im untern sank es bis 30°,5; wieder in die Höhe gehoben stieg es bis 33°,5 und sank unten bis 30°; abermals in die Höhe gehoben stieg es bis 32° und sank unten bis 28°,8; bei der nächsten Erhebung stieg es bis 31° und ging unten bis 28°,5 herab. Nach 18,5 Minuten seit dem Auffangen des Blutes zeigte es oben 25°,5, unten 24°, ging dann in 2 Minuten auch oben bis 24° herab, und im durchaus coagulirten Blute war die Temperatur überall gleich. Bei

1 Annales de Chimie. T. VII. p. 147.

2 Treatise on blood cet. 4. p. 47.

3 Annals of Philos. T. IV. p. 139.



als GORDON Venenblut eines anes in einem länglichen Glase aufgemehrten Minuten, als oben ein Coa- mit seiner Kugel den Boden des Glases 22°,8 C., stieg aber sofort auf das Coagulum gehoben wurde, und zurückgebracht wieder bis 22°,8 zu-

pression der Gase nicht blofs Wärme, im Erglühen erzeuge, ist gegenwärtig, indess scheint DALTON<sup>2</sup> der welcher diese Erscheinung einer näher; wenigstens finde ich diese Wärmen Sammler GEHLER nicht angegeben, bewies nicht blofs die Erhöhung der pression der Luft, sondern auch ihre Dünnung derselben, welches beides angenommen, aber für eine Folge des auf das Thermometer gehalten hatte. Versuche des englischen Gelehrten, theilen jetzt überflüssig seyn würde, bestätigende herbei. Dahin gehören LA RIVE und MARCET<sup>4</sup>. Läßt man ein solches Thermometer in einem grofsen durch ein feines Rohr Luft strömen, Elasticität der Luft 4 Zoll Barometer stationär, bis zu 6 Z. Barometer bedeutend. Die Wirkung ist der Grade der Compression der hinein-, auch kann man leicht eine gröfsere bringen, wenn man die hineingebrachte wegschafft. Die Ursache liegt of-

entbindungen dieser Art wird im Ab- die Rede seyn.

Manchester. T. V. p. 515. G. XIV. 101. em. Chem. T. II. p. 480 sagt, die zu- Wärme von sich, wie ein nasser Schwamm nicht bekannt, dafs man später dieses

fenbar darin, daß die anfangs hineingelassene Luft sich ausdehnt und hierzu Wärme bedarf. Auch TILLOCH<sup>1</sup> nahm wahr, daß durch beträchtliche Zusammendrückung der Luft Wärme und durch ihre Verdünnung Kälte erzeugt wurde. GAY-LUSSAC<sup>2</sup> benutzte nach DALTON's Aeußerung die hierdurch erzeugte Erhöhung und Verminderung der Temperatur bei seiner classischen Untersuchung der Wärmecapacität der Luft unter verschiedenem Drucke, das Problem der Wärmeerzeugung durch Compression aber wurde bedeutend erweitert und unerwartet weit über die erforderliche Grenze hinaus bestätigt durch die Erfindung des *Tachopyrion* oder *pneumatische Feuerzeugs*, wovon bereits oben<sup>3</sup> ausführlicher die Rede war. Es möge daher hier nur nachträglich bemerkt werden, daß die sogenannten *briquets pneumatiques* zuerst durch DUMOTIER<sup>4</sup> 6 Lin. lang und von 2 Lin. innerem Durchmesser verfertigt wurden. LE BOUVIER-DESMORTIER aber verfertigte sie aus Glas, und entdeckte dann den Nebel, welcher in denselben beim schnellen Comprimiren der Luft entsteht und den er für freien Warmestoff hält<sup>5</sup>. Als er nachher fand, daß die Luft durch starkes Comprimiren ohne Schwamm und unter Wasser, um gegen das Entweichen eines Theiles derselben gesichert zu seyn, an Volumen verringert werde, glaubte er hierin eine Bestätigung seiner Hypothese vom Entweichen der Wärme zu finden<sup>6</sup>. Nach THÉNARD's<sup>7</sup> Versuchen wird jede Gasart im Tachopyrion durch Comprimiren erhitzt, und die erzeugte Wärme übersteigt 205° C., das Leuchten aber, welches bloß bei Anwesenheit von Sauerstoffgas oder Chlor statt findet, hält er für eine Folge davon, daß sich etwas Wasser und Salzsäure bil-

---

1 Philos. Magaz. T. VIII. p. 216.

2 Mém. de Phys. et Chim. de la Soc. d'Arcueil. T. I. p. 18.  
Gehlen N. Journ. Th. VI. S. 392.

3 S. Art. *Feuerzeug*. Bd. IV. S. 232. MOLLET machte dasselbe im J. 1803 zu Paris bekannt, s. Journ. de Phys. T. LVIII. p. 457, doch behauptet PICTET in Bibl. brit. 1803. Juli p. 331, daß ein gewisser FLETCHER in England schon anderthalb Jahre früher durch Compression der Luft Entzündung hervorgebracht habe.

4 Journ. de Phys. T. LXII. p. 189.

5 Ebendasselbst T. LXVII. p. 130.

6 Ebend. T. LXVIII.

7 Ann. de Chim. et Phys. T. XLIV. p. 181.



in Anwesenheit von Sauerstoffgas sehr nafs ist. Holz und Papier wenn die Compression so stark meter Quecksilberhöhe zu tragen eine Folge davon, dafs sich das letztere nur mit Papier, welches mit der verbrennlichen Substanz

ung durch Luftcompression hat rung der Hitze benutzt, welche ntritt in die Atmosphäre aus der len, inzwischen ist die Unhaltbar- achgewiesen worden<sup>1</sup>. Auch die Erhitzen des geschleuderten Bleies und PREVOST aufgesucht worden der dichterischen Phantasie wohl der Thatsachen dienen. Auffal- nur von Blei, nie aber von an- : Rede ist. Uebrigens wollen der Kanonenkugeln, namentlich en Rauch und eine Verkohlung kommen haben, was man aller- r Luft, wo nicht der vegetabili- ten könnte, allein zuvor müfste atirt seyn, da der vermeintliche rkohlung blofs eine Schwärzung n könnten. Die Angaben des welcher in Aegypten abgeschos- behauptet, die durch den Luft- dern sogar dem Schmelzen nahe u anderweitiger Bestätigung auf

nige Wärme zu finden, wel- arten entbunden wird, geben zwar

<sup>1</sup> S. 2148.

VI. v. 177 u. 305. Ovidius Metam.  
Aen. L. IX. v. 586.

<sup>2</sup> XXXIII, p. 336.



keine absolute Entscheidung dieser schwierigen Frage, verdienen aber dennoch nicht unbeachtet zu bleiben. Er hing nämlich in einem Ballon ein empfindliches Thermometer auf, exantlirte, bis die Dichtigkeit der Luft noch 0,8, 0,6, 0,4, 0,2 der äußern betrug, ließ die Luft dann einströmen, beobachtete die Grade, um welche das Thermometer stieg, und fand hieraus, daß die Zunahme der Temperatur  $= y$  allgemein durch die Formel  $y = 45^{\circ} \left( \frac{1}{d} - d \right)$  in Graden der Fahrenheit'scher Scale ausgedrückt werden kann, wenn  $d$  den Grad der Dichtigkeit der Luft, die der äußern  $= 1$  gesetzt, bezeichnet, oder noch besser  $y = 45^{\circ} \times \left( \frac{2-x}{1-x} \right)$ , wenn  $1 - d = x$  ist<sup>1</sup>.

113) Wenn durch Verdichtung der Luft Wärme erzeugt wird, so veranlaßt dieses zu dem Schlusse, daß die Verdünnung derselben Kälte zur Folge haben müsse. Die Erfahrung bestätigt dieses vollkommen, obgleich ich die Aeußerung von GAY-LUSSAC<sup>2</sup>, daß eine fünffache Verdichtung der Luft 250° C. Wärme erzeuge, eine gleich starke Verdünnung daher ebenso viele Kältegrade hervorrufen müsse, weder durch Theorie noch durch Erfahrung begründet finden kann. Schon DALTON nahm bei seinen erwähnten Versuchen beide einander entgegengesetzte Erscheinungen wahr, und auf gleiche Weise erhielten spätere Experimentatoren mit feinen Quecksilberthermometer ähnliche Resultate; am auffallendsten aber zeigt sich die Erscheinung bei der Anwendung eines Breguet'schen Metallthermometers, weil die Menge der in der dünnen schraubenförmig gewundenen Lamelle der drei Metalle enthaltenen Wärme so ausnehmend gering ist und daher von der sich ausdehnende Luft schnell absorbirt wird. Stellt man ein solches Thermometer unter die Campana einer schnell exantlirenden Luftpumpe, und sorgt man dafür, daß die Verdünnung ungefähr in gleicher Zeit erfolgt, als die Luft nachher wieder einströmt, so geht das Thermometer vorzüglich gleich anfangs, wenn die Verdünnung am schnellsten bewerkstelligt wird, auf einen bedeutenden Grad der Kälte, und kehrt, wenn die Verdünnung langsamer erfolgt oder man mit dem Exantliren aufhört, wie

<sup>1</sup> Ann. of Phil. XIV. 17.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. IX. p. 305.

de zurück; läßt man hierauf Luft  
zeiger auf der andern Seite wieder  
zuweilen noch mehr Wärme an-  
suche und aus theoretischen Grün-  
ke Verdichtungen und Verdünnun-  
Wärmemengen zu erzeugen und zu  
e dieses durch die Erfahrung nicht  
ef wohl mit Sicherheit annehmen,  
8fache oder auch nur 12fache Ver-  
e, um Schwamm zu entzünden<sup>1</sup>,  
n Werthe gegen 300° C. Wärme  
eine gleich starke Verdünnung eine  
angenommenen absoluten Nullpunct  
t<sup>2</sup>, allein es ist mir nie gelungen,  
ch schnelles Aufziehen des Embolus  
es erklärt sich leicht daraus, daß  
nantität Wasser beim Gefrieren eine  
eben würde, als erforderlich wäre,  
dehnten Luft auf eine Temperatur  
bringen.

santer Apparat zeigt aber sehr auf-  
wartet große Menge Wärme durch  
osorbirt werde<sup>3</sup>. Nimmt man ein

IV. S. 238. Vergl. Nicholson's Journ.

e Chim. et Phys. T. XVIII. p. 372.

. de Chim. et Phys. T. XXXV. p. 34.

ter will auch bemerkt haben, daß ein  
, aus welchem die vermittelst einer  
imirt Luft entweicht, zu Eis gefriert.

. 186. Scherer's Journ. Ht. XVI. S.

1 dieses Versuches sehr unsicher seyn.

entlichen, durch Verdunstung erzeugten

ng ein Thermometer zum Sinken brin-

nd er, daß Luft aus einer Windbüchse

eterkugel strömend das Thermometer

auch gewährte er einen gleichen Er-

lirten Recipienten einströmte, und er

steigende und dadurch verdünnte Luft

euge. S. Phil. Trans. T. LXXVIII. p.

Gaen dagegen war der Ansicht, die

cylindrisches Gefäß aus fast 1 Lin. dickem Eisenblech hart gelöthet und mit zwei nahe halbkugelförmigen Enden, versieht es mit einem Hahn und preßt mittelst einer Compressionspumpe Luft bis zur dreifachen atmosphärischen Dichtigkeit oder darüber hinein, so erzeugt die Ausströmung derselben nach dem Oeffnen des Hahns nicht bloß merkliche Kälte, sondern vermag auch, wenn der Behälter hinlänglich groß ist, also etwa 6 Zoll Durchmesser bei 18 Zoll Höhe hat, Wasser zum Gefrieren zu bringen. Für diesen Zweck darf nach meinen Erfahrungen die Oeffnung im Hahn nicht zu klein, nicht unter 0,5 Lin. im Durchmesser seyn, dann aber tritt die Eisbildung unfehlbar ein, wenn man einen Spahn, an dessen Ende sich ein in Wasser getränkter Wulst Baumwolle befindet, vor die Oeffnung hält; auch bemerkt man, wenn sich in der Röhre des Hahns etwas Wasser befindet oder die Luft im Innern sehr feucht ist, daß kleine Eisstückchen aus der Oeffnung fliegen. Dasselbe Phänomen zeigt sich in sehr vergrößertem Maßstabe bei der bekannten Wasserhebungsmaschine zu Schemnitz in Ungarn<sup>1</sup>, wenn nach der Ausleerung des Wassers die zum Emporpressen desselben dienende sehr comprimirt Luft entweicht. Hält man in den Strom dieser sich stark ausdehnenden Luft ein nasses Stück Zeug, so gefriert es sogleich, auch fliegen Eisstückchen, die aus der Feuchtigkeit im Rohre erzeugt sind, mit großer Gewalt heraus<sup>2</sup>.

115) Da durch Compression der Luft Wärme erzeugt wird, so fragt sich, ob diese nämliche Wirkung auch dann erfolgt, wenn die aus einem Blasebalge strömende Luft gegen ein Thermometer stößt. PICTET<sup>3</sup> behauptet dieses, und er will sogar durch einen solchen Strom verdichteter Luft ein Steigen des Thermometers von 18° bis 33° wahrgenommen haben; inzwischen haben andere Versuche dieses nicht bestätigt, und es geht vielmehr aus den zahlreichen, durch GAY-LUSSAC und WELTER angestellten hervor<sup>4</sup>, daß gar keine oder nur eine un-

---

Bindung und Entbindung der Wärme durch Verdünnung und Verdichtung der Luft sey bloß Folge der expandirten und präcipitirten Wasserdämpfe. S. dessen Journal Th. III. S. 197.

1 S. Art. *Pumpe*. Bd. VII. S. 976.

2 S. Journ. de Phys. T. XLVIII. p. 166.

3 Bibliothèque britannique T. XXXIII. p. 331.

4 Annales de Chim. et Phys. T. XIX. p. 436.



erung durch dieses Mittel hervor-  
sammendrückung der Luft Wärme  
der Kälte, und beide hierbei ver-  
angen einander aufheben. Daher  
bei der Schemnitzer Maschine so  
aprimirte, dann nach einem Zeit-  
m Ganzen sich so bedeutend aus-  
Windkessel der Dampfmaschine zu  
ist stets durch den Druck von 2,6  
ird und sich sofort wieder aus-  
Temperaturveränderung hervor<sup>1</sup>.

ller dieser Phänomene ist nicht  
anzen alle Physiker hierüber ein-  
raft des repulsiv in den Gasarten  
ch mechanische Gewalt überwun-  
lecüle dagegen durch ihre gröfsere  
als Wärme ausgeschieden werden;  
isfern Druckes dagegen entfernen  
on einander, die Attractionskraft  
ärmeatome haben leichtern Zutritt,  
ellung des stabilen Gleichgewichts  
die so verdünnten Gasarten den  
n. Dafs aber durch Verdünnung  
gen Wärme absorbirt, als durch  
werden, scheint nicht blofs nicht  
liegt sogar in der Natur der Sa-  
ten Körpern ausgeschiedene Wär-  
anden und wirft sich auf die ihr  
anzen, die von den expandirten  
den umgebenden Körpern; durch  
atzogen werden, wozu einige Zeit  
elcher sie von allen Seiten herzu-  
Grund vorhanden zu vermuthen,  
frei gewordene Wärme in Undu-  
ch stärkere Wirkungen äufsert, als  
ist; wenigstens führen zu diesem

Chim. et Phys. T. XXXV. p. 34. G.

1 of Chemistry. T. I. p. 150.

Schlusse die Versuche von LE BOUVIER DESMORTIERS<sup>1</sup>, welcher einen Lichtschein im gläsernen Tachopyrion wahrnahm einen Funken aber nur dann, wenn sich ein entzündlicher Körper darin befand. Weil man nun diese Undulationen nicht mit in Rechnung nehmen kann, die den theoretischen Bestimmungen der Wärmemengen, die durch Compression frei, durch Expansion aber gebunden werden, zum Grunde liegenden Versuche aber nur mit geringen und langsam bewerkstelligten Verdichtungen und Verdünnungen angestellt wurden, bei denen diese vibratorische Bewegung nicht eintritt oder zu bald aufhört, als daß sie einen meßbaren Effect hervorbringen könnte, so dürfte hierin der Grund liegen, warum die Resultate der theoretischen Untersuchungen über die Menge der durch Compression frei gemachten, durch Expansion dagegen gebundenen Wärme mit der Erfahrung nicht übereinstimmen und deren Prüfung daher hier besser übergangen wird<sup>2</sup>.

### 3) Wärmeerzeugung durch Verdichtung, durch Vereinigung und chemische Verbindung heterogener Körper.

117) Daß durch die Verbindung verschiedener Körper Wärme entbunden wird, die nicht selten sehr bedeutend ist und oft sogar bis zum Erglühen steigt, wußte man seit den ältesten Zeiten; auch kommen diese Erscheinungen in so zahlloser Menge vor, daß man sie als allgemein bekannt betrachten darf. Fassen wir aber das Gemeinsame aller dieser Erscheinungen zusammen, so kommen sie alle darauf zurück, daß heterogene Substanzen sich mit einander verbinden, ihre Molecüle dadurch eine andere Lage annehmen, mithin in ein anderes Verhältniß zu den Atomen des Wärmestoffes kommen und diese daher aus ihrem bestehenden stabilen Gleichgewichte mit der Attractivkraft gesetzt werden. Im Ganzen darf man nach theoretischen Gründen annehmen, daß die Molecüle eines gegebenen Körpers sich nicht trennen und mit denen eines andern Körpers sich nicht verbinden würden, wenn letztere sie

<sup>1</sup> Journ. de Phys. 1809. Mai. G. XXXIII. 228.

<sup>2</sup> Vergl. Ivory in Phil. Mag. and Ann. T. I. p. 89 u. 165. MEIKLE in Edinb. New Phil. Journ. N. V. p. 149 u. a. a. O.



ende Kraft anzögen, wovon dann scheidung des repulsiven Wärme-eyn muß. Eben dieser Erfolg muß bundene Körper sich trennen, selbst nzugehn; allein eine Trennung in der Natur der Sache nach nicht Mitwirkung anderweitiger beson-ificirender Einfluß daher besondere

Endlich darf man theoretisch an-indung um so viel stärker seyn wird, er mit einander verbinden, und ja

Alle diese aus der aufgestellten upassenden Theorie folgenden Sätze

bestätigt, es ist aber sehr natür-änomene, welche zu dieser Classe schiedenheiten zeigen müssen, die n des allgemeinen Erklärungsprin- mit demselben im Widerspruch solcher Widerspruch nirgend vor-gliche Beachtung, sobald es sich der Theorie handelt; inzwischen achung zeigen, daß dieses keines-der Aufgabe sey, da es vielmehr losen Phänomene nach ihren Ei-: Classen zu ordnen und die zu-vereinigen. Man könnte auch im Gestehn, Gefrieren und Kry- u dieser Classe rechnen, da aber Abschnitte die Rede seyn wird, so angen werden.

Körper oder ihre Partikeln eine ohne gleichzeitige Trennung ein-ezeit durch die Wirkung der At-liese aber in denjenigen Fällen entstandene Verbindung so genau ähnliche und gleichartig wirkende kann. Da aber der Scharfsinn e Grenze zwischen sogenannten Verbindungen bis jetzt kaum oder amen vermochte, so wird dieser



Unterschied hier billig vernachlässigt und allgemein von den Wärmephänomenen bei Verbindungen gehandelt, ja man darf wohl unbedenklich, eine scharfe Grenze als nicht existirend vorausgesetzt, sobald nur die Molecüle oder die kleinsten Partikeln der Körper, nicht aber grössere Theile oder Massen derselben sich verbinden, alle diese Erscheinungen der Kürze halber unter den gemeinsamen Ausdruck der *Wärmeerzeugung durch Chemismus* zusammenfassen.

- 118) Eine Reihe höchst merkwürdiger Versuche über die Erzeugung der Wärme durch das Eindringen von Flüssigkeiten in lockere Körper der verschiedensten Art hat POUILLET<sup>1</sup> bekannt gemacht. Er bediente sich hierzu sehr feiner Thermometer, welche die geringsten Wärmeveränderungen angeben, doch erhielt er zuweilen Temperaturerhöhungen von 6° bis 7°, ja sogar bis 10° C. Der Erfolg findet statt bei der Aufnahme von Wasser, Alkohol, den verschiedenen Oelen, Essigäther u. s. w., doch geben nicht alle lockere Körper mit allen Flüssigkeiten gleich grosse Wärmemengen, dagegen aber läßt sich behaupten, daß alle Körper durch Flüssigkeiten, die leicht in sie eindringen, eine Erhöhung der Temperatur erfahren. Mit gepulverten Metallen, Metalloxyden und Mineralien der verschiedensten Art, ebenso mit organischen Körpern, als Holz, Rinden, Wurzeln, Früchten, verschiedenartigen Körnern, Schwamm, Seide, Haaren, Wolle, Elfenbein, Sehnen
- Membranen u. s. w., welche alle Wasser in sich aufnehmen, hat er die Versuche angestellt, und dabei zugleich noch die Erfahrung gemacht, daß die organischen Körper mehr erwärmt werden, als die unorganischen, was er sehr richtig als eine Folge grösserer Feinheit ihrer Theilchen betrachtet. Auffallender ist dagegen, daß die nämlichen Körper, z. B. Sehnen, ungefähr ebenso viel Wärme entwickeln, sie mögen Wasser, Oel, Alkohol oder Essigäther verschlucken. Nach diesen Resultaten ist wohl nicht zu bezweifeln, daß die schon früher durch FARADAY<sup>2</sup> wahrgenommenen Erscheinungen gleichfalls unter diese Classe gehören. Er hielt eine Thermometerkugel in Wasserdämpfe, worin sie bleibend 100° C. zeigte; streute

1 Annales de Chim. et Phys. T. XX. p. 141. Bulletin des Sciences 1822. G. LXXIII. 336.

2 Annales de Chimie. T. XX. p. 329.

Salmiak auf die Kugel, so stieg C., und eine gleiche Vermehrung in Leinen oder Flanell gehüllt war, ne Salze, Alkalien, Zucker u. s. w.

gen einer bedeutenden Wärme- in Folge der Aufnahme von Was- seiten, insbesondere von Säuren, Zeiten, ohne sie jedoch aus der Ursache abzuleiten. Vor allen Erhitzung des gebrannten Kalkes um Glühen steigt, so daß sie Ent- wirkt<sup>1</sup>. Wenn man nach einer 0,5 Unze gebrannten salinischen t einem feinen Wasserstrahle be- Erglühn der Masse. Ehemals lei- tsame Weise davon ab, daß der sich aufnehme und dieses durch und brachte überhaupt dieses Phäno- Phlogistons in Verbindung, allein der begierigen Verschluckung des Brennen sein Krystallwasser ver- ge in ihm vorhanden ist, daß es entweichenden Kohlensäure nahe gt. Benetzt man den gebrannten noch besser mit Schwefelsäure, so ärker, weil die Anziehung zu die- . Frisch geglühte Magnesia mit zeigt sogleich glühende Stellen; re aufgenommen, so wird diese uch geräth weniger gut oder gar eine merkwürdige Erscheinung zu us<sup>3</sup> wahrgenommen hat. Wenn nzsäuren Metallen, z. B. die von ad Manganoxyd, erhitzt, so geben r her, dann aber, wenn sie zum

vollen Rothglühn oder anfangenden Weissglühn gekommen sind, entzündeten sie sich, und verglimmen mit grosser Lebhaftigkeit während einer oder einiger weniger Secunden. Da die Metalle dann schon auf der höchsten Stufe der Oxydation waren und die Erscheinung<sup>1</sup> auch ohne Zutritt der Luft sich zeigt so kann sie nicht als ein Verbrennen betrachtet werden, und kann also nicht wohl für etwas anderes, als eine Folge der Wärmeentwicklung durch Verdichtung gelten, was dadurch wahrscheinlich wird, dass die Metallsalze an Gewicht weder zunehmen noch abnehmen, wohl aber ihre Farbe fast gänzlich verlieren und in Säuren so gut wie unlöslich sind, statt dass sie vorher mit Hinterlassung von Spiessglantzäure leicht zerlegt werden.

120) Werden Flüssigkeiten, die sich leicht und innig verbinden, mit einander gemischt, so erleiden sie im Ganzen eine Verminderung ihres Volumens und entbinden Wärme, wie bei Weingeist und Wasser, Säuren und Wasser, Oelen und Säuren u. s. w. der Fall ist, wobei um so grössere Wärme frei wird, je energischer, bis zur eigentlichen chemischen Umwandlung, sie sich verbinden. Eigentliche Versuche hierüber sind vorzüglich mit Weingeist und Wasser angestellt worden, zuerst wohl durch G. G. SCHMIDT<sup>1</sup> in der Absicht, um das Verhältniss der Verdichtung zur Menge der frei werdenden Wärme auszumitteln. Die Resultate seiner Versuche sind in folgender Tabelle enthalten, worin D und d die beobachteten und die berechneten Dichtigkeiten  $\Delta d$  die in Tausendsteln ausgedrückten Aenderungen der Dichtigkeiten, und  $\Delta t$  die Erhöhungen der Temperatur in Centesimalgraden bezeichnen; das spec. Gewicht des Weingeistes war 0,8894.

Weingeist	Wasser	D	d	$\Delta d$	$\Delta t$
4 Theile	1 Theil	0,9195	0,9095	10,9	3°,62
3 —	1 —	0,9280	0,9147	14,3	3,75
2 —	1 —	0,9380	0,9234	15,6	5,00
1 —	1 —	0,9570	0,9414	16,3	6,25
1 —	2 —	0,9720	0,9602	12,1	6,00
1 —	3 —	0,9785	0,9698	8,4	5,31
1 —	4 —	0,9820	0,9757	6,4	4,70
1 —	5 —	0,9860	0,9797	6,4	4,00

1 Gren N. Journ. Th. I. S. 192.



eiten geschah vor und nach der Temperatur von 15° R. und die Mischung ohne Aenderung des wurde nach der Formel

$$= \frac{(M + m) D d}{d M + D m}$$

e Massen, D und d die Dichtig-  
 hieraus, dafs die Zunahme der  
 gleichen Mengen ist und dann  
 at, allein hierauf ist keine all-  
 n, weil der gebrauchte Alkohol  
 n diesen Mischungen fand aber  
 it statt, und hierin könnte also  
 lung gesucht werden.

von THILLAYE<sup>1</sup> führten zu Re-  
 ndes zu haben scheinen, doch ist  
 viel weniger absolutem Alko-  
 oben erwähnten. Bei der ersten  
 Gewicht des Alkohol 0,9544 bei  
 der eben gebrauchten Bezeich-  
 dafs  $\Delta d$  nicht in Tausendsteln  
 irößen gefunden.

D	d	$\Delta d$
0,9598	0,9590	+ 8
0,9646	0,9635	11
0,9690	0,9681	9
0,9731	0,9725	6
0,9768	0,9772	— 4
0,9807	0,9818	11
0,9850	0,9863	13
0,9890	0,9904	14
0,9943	0,9954	11

hsreihe war das spec. Gewicht  
 ie Resultate folgende:

Weingeist	Wasser	D	d	$\Delta d$
9 Theile	1 Theile	0,9648	0,9640	+ 8
8 —	2 —	0,9689	0,9680	9
7 —	3 —	0,9724	0,9720	4
6 —	4 —	0,9760	0,9760	0
5 —	5 —	0,9792	0,9800	— 8
4 —	6 —	0,9828	0,9840	12
3 —	7 —	0,9867	0,9880	13
2 —	8 —	0,9907	0,9920	13
1 —	9 —	0,9950	0,9960	10

Das Auffallende hierbei ist, daß mit der Zunahme der Menger des Wassers Raumvermehrung statt Verminderung eintrat, und zwar früher, wenn der Weingeist minder rein war, ja in andern Versuchen mit Alkohol von 0,9688 und 0,9750 spec Gewichte fand gar keine Verdichtung, sondern bloß Raumvermehrung statt. Genau genommen steht dieses mit den durch G. G. SCHMIDT erhaltenen Resultaten nicht im absoluten Widerstreite, denn auch in dessen Versuchen nahm die Vermehrung der Dichtigkeit ab, wenn mehr Wasser und weniger Alkohol vereinigt wurden, und zwar in einer starken Progression, so daß sich ein Uebergang zum Negativen denken läßt. Auffallend dagegen ist, daß selbst bei Vergrößerung des Volumens den noch Wärme entbunden worden seyn soll, weswegen auch die Richtigkeit dieses Resultates mehrseitig in Zweifel gezogen wurde.

122) Neuerdings ist aber dieser Zweifel durch RUDBERG beseitigt worden, welcher diesen Gegenstand mit der ihm eigenthümlichen Schärfe und Genauigkeit behandelt hat. Seine eigene Versuche wurden mit Alkohol von 0,83991 spec. Gewicht bei 15° C. angestellt und gaben folgende Resultate.

Versuche	Wasser	Alkohol	spec. Gew. d. Mischung	Contraction
1	36,253	136,860	0,88783	1,648
2	41,907	133,674	0,89413	1,823
3	45,070	130,205	0,89795	1,916
4	49,525	126,573	0,90314	2,056
5	55,271	124,267	0,90845	2,166
6	59,574	114,761	0,91511	2,291
7	62,137	110,138	0,91907	2,387
8	66,832	105,923	0,92375	2,430
9	72,812	102,821	0,92895	2,501
10	76,336	97,970	0,93309	2,536
11	80,217	93,832	0,93713	2,566
12	82,358	85,877	0,94187	2,569
13	91,697	80,531	0,94882	2,560
14	99,111	76,693	0,95319	2,477

Alkohol erhaltenen Contractionen  
nen, welche absoluter geben würde.  
a gemischten Alkohols aus einem  
= v und einem Volumen Wasser  
olumen Wasser = V gesetzt und  
ischung U, so findet man die be-

$$\left( \frac{u+V}{U} - 1 \right).$$

C der Mischung ist aber

$$\left( \frac{v+w+V}{U} - 1 \right),$$

Alkohol schon statt gefundene Con-

$$\left( \frac{v+w}{u} - 1 \right),$$

$$+ c \frac{u}{U}.$$

ischung zu finden, mögen p und  
olutem Alkohol in der Mischung  
nten Weingeist bezeichnen<sup>1</sup>, und

$$= P \frac{u}{U}.$$

die Contraction c = 2,120 und  
und hiermit erhält man in der

$$\frac{1}{p} \text{ und } p = 88,30 \frac{u}{U}.$$

an aus den durch die genannten  
folgende Procente und Contractio-

ch aus der im Art. Gewicht Bd. IV.



Versuche	Procente	Contractionen
1	70,96	3,351
2	68,45	3,466
3	66,85	3,521
4	64,77	3,601
5	62,44	3,665
6	59,46	3,718
7	57,80	3,774
8	55,45	3,761
9	52,98	3,773
10	50,89	3,758
11	48,82	3,738
12	46,23	3,679
13	42,34	3,576
14	39,47	3,424

Man sieht hieraus, daß die Contractionen mit den Procenten des Alkohols erst wachsen und dann wieder abnehmen. Um das hierbei zum Grunde liegende Gesetz genauer aufzufinden, wählt **RUDBERG** die auch anderweitig angewandte Gleichung zwischen den Contractionen  $c$  und den Procenten  $p$ , wonach

$$c = A + Bp + Cp^2 + Dp^3 + \dots$$

gesetzt wird. Für die Coefficienten wählt er die Versuche 1, 5, 10, 14 und erhält hieraus die Gleichung

$$c = -17,427 + 22,1751 p - 2,5381 p^2 + 0,059865 p^3,$$

aus welcher zur Bestimmung des Maximums

$$\partial c = 22,1751 \partial p - 5,0762 \partial p^2 + 0,17959 \partial p^3,$$

$$\text{und für } \frac{\partial c}{\partial p} = 0$$

$$0 = 22,1751 - 5,0762 p + 0,17959 p^2$$

wird. Die eine Wurzel dieser Gleichung ist 5,40 und giebt  $c = 37,75$ . Die größte Zusammenziehung liegt hiernach bei 54,00 Procent und beträgt 3,775, oder 103,775 haben sich zu 100 zusammengezogen. **RUDBERG** meint, das Maximum der Zusammenziehung finde bei einem gewissen einfachen Verhältnisse des Sauerstoffgehaltes beider Flüssigkeiten statt, indem schon **UNZ** gezeigt habe, daß bei den Mischungen von Schwefelsäure mit Wasser die größte Contraction bei der Gleichheit der Sauerstoffmengen beider Flüssigkeiten eintrete. Sollte dieses allgemein der Fall seyn, so wäre es allerdings ein beachtenswerther Umstand. Der Alkohol enthält nach dem Gewichte 34,454 Procente Sauerstoff; die 54 Volumenprocente oder 42,913

halten also 14,785 und die 49,778 Procente Sauerstoff, welches letztes ersteren ist. Die grösste Zusammen 3 Atomen Wasser und 1 Atom he Mischung enthält 49,836 Volumen 9 Volumentheile absoluten Alkohol. Mischung gilt für 15° C. und nimmt ; denn nach TRALLES ist die Con- 17°,5 = 3,60, bei 37°,7 = 3,31, menhängt, dafs bei niedrigeren Tem- ander näher liegen und daher die

Die von THILLAYE beobachtete einfach erklärlich. Der von ihm bei 15° ein spec. Gew. = 0,9544 er schon eine totale Contraction von . Heifst diese C, die beobachtete e, geistes u, das der Mischung U,

$$- 3,35 \frac{u}{U}.$$

gemachten Mischungen nach die- hält man

Alkohol	e
1 Theile	+ 0,11
3 —	+ 0,10
7 —	+ 0,09
3 —	+ 0,02
3 —	— 0,04
1 —	— 0,09
3 —	— 0,14
2 —	— 0,19
1 —	— 0,10

r angegebenen Versuche erhellet. erung der Dichtigkeit freiverdende e seyn.

die grosse Hitze, welche bei der entlich der Schwefelsäure, mit Was- CHMIDT<sup>1</sup> hat auch hierüber Ver- tate folgende Tabelle zeigt, worin

die oberen Bezeichnungen beibehalten sind. Das spec. Gewicht des nordhäuser Vitriolöls war 1,866, der rauchenden Salpetersäure 1,428 und der concentrirten Salzsäure 1,181.

Vitriolöl	Wasser	D	d	$\Delta d$	$\Delta t$
1 Theil	15 Theile	1,043	1,030	12,4	13°,75
1 —	3 —	1,183	1,131	43,9	68,75
1 —	1 —	1,412	1,302	77,9	93,75
3 —	1 —	1,622	1,534	54,3	100,00
Salps.					
3 —	1 —	1,336	1,289	35,2	23,75
1 —	3 —	1,084	1,064	18,7	11,25
Salzs.					
3 —	1 —	1,132	1,130	1,8	11,25
1 —	3 —	1,042	1,040	1,9	7,50

Man ersieht hieraus, namentlich bei der Schwefelsäure, eine starke Erhitzung, welche zu den Quantitäten des Wassers umgekehrten Verhältnisse steht, weswegen die bekannte Regel gilt, daß man stets die Säure zum Wasser, nie aber umgekehrt schütten muß, weil sonst ein Theil des durch mechanische Gewalt niederfallenden Wassers in Dampf verwandelt die Säure emporschleudert. Hess<sup>1</sup> fand durch eine Reihe von Versuchen, daß die Wärmeentbindung hierbei nach bestimmten Verhältnissen erfolgt. Dabei bediente er sich der Schwefelsäure, die von 1 bis 6 Atome Wasser auf 1 Atom Säure enthielt, vermischte sie mit einem Ueberschuß Wasser, führte die dabei entwickelten Wärmemengen auf gleiche Mengen wasserfreier Säure zurück, und fand, daß die dabei entwickelten Wärmemengen nahe genau Multipla in ganzen Zahlen waren.

Auf 1 At. wasserf. S. entwickelt gefunden berechnet Multipl. Unterschied

$\text{H}^6\text{S}$	43,8	43,8	2	1
$\text{H}^4\text{S}$	67,2	65,7	3	1
$\text{H}^3\text{S}$	93,5	87,6	4	2
$\text{H}^2\text{S}$	132,6	131,4	6	4
$\text{H}^1\text{S}$	222,5	217,8	10	

Es liegt in der Natur der Sache, daß das erste Atom Wasser stärker als das zweite u. s. w. angezogen wird, und die gefundenen Gröfsen zeigen, daß die entwickelte Wärmemenge desto größer ist, je innigere Verbindung statt findet.

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLVII. 210.



124) Eine der auffallendsten Erscheinungen von Wärme-  
bindung bei der Mischung verschiedenartiger Flüssigkeiten  
ist die Verbindung von Schwefelsäure mit rauchender Sal-  
petersäure, wenn man sie zu Terpentinöl schüttet. Schon die  
Säure allein giebt mit ätherischen und fetten Oelen ver-  
bunden eine Hitze mit Aufbrausen, einen interessanten und diese  
Wärmeerzeugung auffallend zeigenden Versuch kann  
angestellt, wenn man ungefähr gleiche Theile con-  
centrirter Schwefelsäure und rauchender Salpetersäure zusam-  
men gießt, die sich hierbei gleichfalls erhitzen, und dann diese  
Mischung eine ungefähr gleiche Menge Terpentinöl schüttet,  
so sogleich zu einer hellen Flamme mit dickem,  
weißem Rauch entzündet. Auch die rauchende Salpeter-  
säure mit den meisten ätherischen Oelen vereint, bringt für  
sich eine lebhaftere Entzündung hervor, ein Phänomen,  
welches BORRICHIUS<sup>1</sup> beim Terpentinöle zuerst wahr-  
nahm, aber, z. B. SLARE<sup>2</sup>, BEAUMÉ<sup>3</sup> und PROUST<sup>4</sup>,  
ohne Erfolg wiederholten, bis DIPPEL, HOFF-  
MANN<sup>5</sup> auffanden, daß der Versuch jederzeit  
eine Mischung von Salpetersäure und Schwe-  
fel- oder Salpetersäure giebt.  
Diese Erscheinung ist das, was man *Ver-  
brennung* nennt, und es unterliegt keinem Zweifel, daß alle hierzu  
gehörigen unter diese allgemeine Classe zu bringen  
wir daher zuvor näher betrachten, ehe wir  
erörtern, ob Wärmeentbindung auch bei  
dieser stattfinden könne.

festgestellt werden, was man unter *Ver-  
brennung* kann man sagen: Verbrennen heißt jede  
Zertheilung oder Trennung der Körper, die mit Aus-  
breitung von Wärme verbunden ist. Hiernach  
gehören *Verbrennungen* unter die allgemeine Classe  
bei denen Wärme durch Chemismus  
entsteht. Die nähere Beschränkung muß aber nicht  
zugleich auch ein mehr oder minder

1) Ros. Hafniensium. 1671. p. 133.

2) N. 213. T. XVIII. p. 200.

3) p. 340.

4) T. XIII. p. 432.

5) de l'Acad. 1747. p. 34.

starkes Leuchten dabei zum Vorschein kommen. Da in d Natur überall keine scharfe Begrenzung statt findet, so geh auch die unter diese Classe gehörigen Phänomene in diejenig nahe liegenden verwandten über, bei denen ein hoher Grad v Wärme in Folge chemischer Verbindung frei wird, wie m denn auch nicht ganz mit Unrecht die Entwicklung der thi rischen Wärme ein langsames Verbrennen genannt hat; e Uebersicht des Ganzen wird aber durch die gewählte Festste lung des Begriffes ausnehmend erleichtert. Um aber die zahl losen Phänomene des Verbrennens noch leichter zu übersehe wollen wir auch diese unter verschiedene Abtheilungen ordne

#### a) Selbstzündungen.

126) Werden Körper mit einander vereint, welche d Bedingungen des Verbrennens in sich enthalten, und wirken : mit großer Energie auf einander, so erfolgt ihre Entzündu und nachherige Verbrennung von selbst. Hierher gehört d alte Versuch von LEMERY<sup>1</sup>, welcher von BEAUMÉ und Ande wiederholt wurde, hauptsächlich weil man die Erscheinung der feuerspeienden Berge durchaus erklären wollte. Inzwischen zeigt sich dieses eigenthümliche, zur Classe der Verbrennung zu rechnende, Phänomen nicht bloß bei der Vereinigung d Schwefels mit Eisen, sondern auch mit andern Metallen<sup>2</sup>, n mentlich mit Kupfer. Letzteren Versuch haben PFAFF u LENTIN wiederholt<sup>3</sup>. Sie nahmen 15 Gran Schwefel und 4 Gran Kupferfeilicht, thaten das Gemenge in eine Glasröhre u erhitzten diese, wobei die Masse zuerst zusammensinterte, d sich aufblähte, und zuletzt unter Entwicklung einiger Däm pfe in lebhaftes Glühen, jedoch ohne Flamme, gerieth. M Zink ist die Wirkung noch größer und bei minderer Vorsic mit einer leicht gefährlichen Explosion verbunden<sup>4</sup>. Eben die ses ist leicht der Fall bei der bekannten Reduction des Queck silbers durch Eisen, wo die Explosion leicht im Augenblick des Ueberganges des Schwefels an das Eisen eintritt, auc

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. de Par. 1700. Vergl. *Vulcan*. Bd. I. S. 2278.

<sup>2</sup> VAN MOES in *Gren's Journ. d. Phys. Th.* VIII. S. 19.

<sup>3</sup> Ebendasselbst S. 280.

<sup>4</sup> Recherches physico-chimiques par MM. Deiman cet. Mém III. Amst. 1794. V. *Crell chem. Ann. St.* XI. S. 383. St. XII. S. 532.

bei GENLES<sup>1</sup> beim Uebertritt des Arseniks an Platin plötzliche Entzündung von leuchtender Glühhitze wahr. Wenn man es im feuchten Zustande pulvert, so wird es beim Zutritt erst langsam heiß und entzündet sich zuletzt<sup>2</sup>, ein Phänomen, welches sich dem eigentlichen Verbrennen durch Sauerstoffreihen läßt. Eine sehr alte Erfahrung ist die von HIGGINS<sup>3</sup>, daß feuchtes salpetersaures Kupfer etwas in ein Stanniolblättchen gewickelt, dann etwas eine Entzündung bewirkt, wobei Funken umhersprühen. Diese Erscheinung läßt sich auffallender, aber nicht wissenschaftlich interessanter machen, wenn man kleine Bröckchen zusammenmengt, auch theilt sich die Entzündung leicht vertheilbar in Körpern, als Sägemehl u. s. w., mit, wenn man es darunter legt; die Anwesenheit von Feuchtigkeit ist die nöthige Bedingung<sup>4</sup>.

Sehr häufiger sind die von selbst sich entzündenden, in denen sich Bestandtheile aus dem Thierreich befinden<sup>5</sup>. Schon im J. 1764 ergab sich, daß öfters mehrmals Feuer da entstand, wo sich mit Hanf und dann fest gepackter Hanf befunden hatte, woran DOMAN<sup>6</sup> ein Beispiel, daß mit Leinöl getränktes Hanf binnen 3 Stunden entzündete. Die Aufklärung dieses Gegenstandes wurde aber vorzugsweise auf einer Insel in der Neva gelegenen, bloß aus Holz erbaueten Magazine zur Nachtzeit Feuer ausbrach, da niemand darin befindlich war und keine andere Tätigkeit Ursache seyn konnte. Man vermuthete, daß das mit Leinöl genäßter und eingewickelter Hanf sich so mehr, als im J. 1781 der Brand auf dem Ufer einer Hängmatte, worin Kienruß sich befand, abgeleitet wurde<sup>7</sup>. Dieser Brand veranlaßte im J. 1757 das Entzünden der

Ann. d. Chemie. Th. I. S. 1425.

Ann. 1827. Sept. p. 433.

Ann. XIII, P. I. p. 137. Journ. de Phys. T. XIII.

Ann. Th. XLI. S. 430.

Mém. de Turin. T. III. p. 478.

Ann. XXXIV. p. 426.

Ann. XX. p. 3 ff.



Segel im Arsénale zu Brest<sup>1</sup>, die öftere Wiederkehr solcher Fälle zu Petersburg veranlaßte aber eine nähere Untersuchung der Sache durch CZERNISCHEF<sup>2</sup>, wobei sich zeigte, daß 40 Kienrufs, auf welchem eine Stunde lang 35  $\mathcal{R}$ . Hanfölfirm gestanden hatten, nach dem Abgießen des Oelfirnisses in eine Hängmatte eingewickelt, nach 19 Stunden Rauch und Feuer entwickelten, welches nach dem Oeffnen einer Thür sofort lichte Flammen ausbrach. Aus den fortgesetzten Untersuchungen von GEORGI<sup>3</sup> ergibt sich, daß der russische gröbere, sattere und schwerere Malerrufs mit fetten trocknenden Oel etwa 5 Stunden lang getränkt, dann in Leinwand eingewickelt bei trockenem Wetter sich binnen 16 Stunden unfehlbar entzündet, wogegen bei nasser Witterung die schon begonnene Erhitzung wenigstens wieder aufhört. Hanf mit Hanföl und Unschlitt begossen, dann eine Stunde im Backofen getrocknet und in eine erwärmte Bastmatte gewickelt, wurde in einer Stunde warm und entzündete sich nach drei Stunden. Eben verhielt sich Schafwolle und sogar ein alter wollener Rock und ein Pack Kuhhaare, als sie auf gleiche Weise behandelt waren. GEORGI'S Versuche erstrecken sich noch ferner auf eine Menge anderer Substanzen, indem er fand, daß Kleie, Mehl, Grütz, Reis, Erbsen, Bohnen, Kaffee, Sägespäne und sonstige vegetabilische Substanzen, wenn sie geröstet und noch warm in Leinwand fest eingewickelt sind, sich bald erhitzen und entzünden<sup>4</sup>. Fest zusammengelegte Packete gefirnissten Taffens gerathen leicht in Brand, auch wird dieses von seidenen Strümpfen angegeben<sup>5</sup>, am bekanntesten aber ist die Selbstentzündung des feucht zusammengeballten Strohes, Heues, des Düngers und sonstiger vegetabilischer und thierischer Substanzen, wenn sie in großen Massen aufgehäuft sind, indem der vorhandene Kohlenstoff um so leichter, wenn dieser Proceß durch vorausgegangenenes Rösten eingeleitet ist, das Wasser zersetzt und den Sauerstoff desselben aufnimmt, wobei dann die erzeugte Wärme zuletzt bis zur Entzündung steigt, weil sie nicht entweichen

1 Mém. de l'Acad. de Par. 1760.

2 Acta Acad. Petrop. T. III. P. I. p. 311.

3 Neue nordische Beiträge. Th. III. S. 37. Th. IV. S. 309.

4 Vergl. BUCHHOLZ in v. Crell chem. Ann. 1784. Th. I. S. 411. 48.

5 Aus American medic. Repository. T. V. in Biblioth. Brit. XXVI. p. 331.

suche erhaltene und gelegentlich über haben CARETTE<sup>1</sup>, PROUST<sup>2</sup> auch kommen stets noch neue Er-  
 sche aber nur dann bekannt gemacht besondere Umstände auszeichnen.  
 Entzündung der Steinkohlen, wenn und Feuchtigkeit Zutritt zu ihnen einung im Ganzen genommen zu an dagegen' erregte die Beobach-  
 te *pyritösen Torfs*, welcher als milder compacte, vom Eisen und e im Aisne-Departement gelagert ler Luft entzündet und beim Ver-  
 isen bildet<sup>5</sup>. Schätzbare Beiträge r hat SOMMER<sup>6</sup> geliefert, die sich ng beziehen, inwiefern die Son-  
 signeten Substanzen eine bis zur zu erzeugen, da vielfache Erfah-  
 sen und trocknen Jahren Feuers- vorzukommen pflegen, wobei auf als mitwirkend zu betrachten ist.  
 e der Umstand, dafs zu Königs- am 2. Juli sich das Moos und en hatten, und am 4. Juli an ei-  
 ohne Verdacht von Bosheit oder wie dieses auch im J. 1814 bei bei den Kleidern der Oelmesser it Oel getränkt und zusammenge-  
 er erhitzte daher mit Oel getränkte nem Dache bis zu 65° C., wickelte

av. 1785. Août.

Suppl. p. 432.

irn. Th. XXXV. S. 213.

werden erzählt in Silliman Amer. Journ.  
 : entzündete sich eine große Menge  
 Zutritt der freien Luft. S. DUHAMEL in

Phys. T. LI. p. 292. T. LIII. p. 1. T.  
 IV. 469.

beides fest zusammen, legte es in Stroh, welches gleichfalls der Sonnenhitze ausgesetzt gewesen war, und bedeckte das Ganze, in einem Kessel befindlich, mit einem Federkissen. Ungeachtet im Versuchszimmer die Wärme nur  $25^{\circ}$  C. betrug, erhitzte sich die Masse im Innern bedeutend, verbreitete einen brennlichen Geruch, war am folgenden Tage im Innern verkohlt und brannte nach Wegnahme des Kissens mit heller Flamme. Auf ähnliche Weise mit Oel befeuchtete Sägespäähne, in einem katonenen Sacke mit einer wollenen Decke und Stroh umgeben, nachdem dieses alles bis  $44^{\circ}$  C. in der Sonne erhitzt, zusammengeballet, in einen Kessel gelegt und mit einem Federkissen bedeckt worden war, geriethen in Brand und loderten nach Wegnahme des zum Theil verkohlten Kissens mit Flamme auf. Als dieses Pack mit Wasser gelöscht, dann aber auf eine trockne Stelle im Garten geworfen worden und bei  $24^{\circ}$  Temperatur der Luft der Mittagssonne ausgesetzt gewesen war, entzündete es sich abermals, woraus also die Möglichkeit solcher Selbstzündungen augenfällig hervorgeht.

128) Selbstzünder sind nirgend gefährlicher als in Pulverfabriken, und es war daher eine wichtige Frage, ob Kohlen, deren man zum Schießpulver in beträchtlicher Menge bedarf, so aufbewahrt, wie dieses für den gegebenen Zweck zu geschehen pflegt, sich freiwillig entzünden, um zugleich die Mittel kennen zu lernen, wodurch dieses verhütet wird. Veranlassung zur näheren Untersuchung der Sache gab die im Jahre 1799 in der Pulverfabrik zu Essanne beobachtete, durch ROBIN<sup>1</sup> beschriebene Selbstentzündung des Kohlenpulvers im Beutelkasten, als dieser geöffnet wurde. Zum Schießpulver nimmt man bekanntlich nur Kohlen von weichem Holze, namentlich vom Faulbaum, und von dieser Art war auch das Kohlenpulver, welches im genannten Falle sich entzündete und selbst durch zugegossenes Wasser nicht gelöscht wurde, bis es mit einem Besen untergetaucht war. B. G. SAËE<sup>2</sup> meint, das Aufsaugen der feuchten Luft gebe Veranlassung zu der Erhitzung, wodurch dann eine Zersetzung des Wassers und nachfolgende Entzündung herbeigeführt werde; auch erzählt er von Fällen, in denen sich aufgeschüttete große Massen von Kohlen von selbst

<sup>1</sup> Ann. de Chim. T. XXXV. p. 93.

<sup>2</sup> Journ. de Phys. 1807. p. 423. G. XXIX. 93.



zündeten. Die genauesten Untersuchungen über diesen Gegenstand hat AURENT<sup>1</sup> angestellt. Hiernach nimmt die mittelst Kugeln sehr fein zerriebene Kohle, welche das Aussehen dickflüssigen Flüssigkeit hat, einen dreimal kleineren Raum als in Stangen von 15 bis 16 Centim. Länge, absorbirt Luft und erhöht dadurch ihre Wärme bis 170° oder Hierdurch wird die Entzündung bewirkt, welche in ungefähr 12 bis 15 Centim. unter der Oberfläche und in der geringen Leitungsfähigkeit der Umgebung dieses Beförderungsmittel findet. Es muß nothwendig eine größere Masse vorhanden seyn, denn die schwarze, zerriebene Kohle, die sich am leichtesten entzündet, muß 10 Kilogramm betragen, wenn eine Entzündung eintreten soll, die um so leichter entsteht, je kürzere Zeit Zerreibung und Zertheilung verfließt, weil sonst in Zwischenzeit schon feuchte Luft absorbirt wird; Zutritt der Luft überhaupt und zur Oberfläche der Kohle ist nothwendige Bedingung. Der Zusatz von Salpeter hebt die Fähigkeit der Selbstentzündung nicht auf, es ist es rathsam, dieses Gemenge nicht in zu großen Haufen aufzubewahren, weil die Luftabsorption vermindert, die demnach dennoch eine Entzündung bewirkt. Genau hiermit übereinstimmend sind die Resultate der Versuche, welche WILLIAM LAMM<sup>2</sup> hat. Aus seiner 25jährigen Praxis in der Kohlenföhrung führt er einige entscheidende Erfahrungen an. Kohlen gewiß nicht durch rückbleibendes Pulver gleichfalls sich ereignet, sondern durch stehende Erhitzung sich entzündeten, wobei vorzüglich der Umstand mitwirkte, daß die Kohlen teilweise zu Pulver zerrieben waren. Nach Versuchen sich oberflächlich pulverisirte Kohlen jederzeit, aber nicht bis zur Temperatur des Wassers. Als aber größere Haufen fein zerrieben lagen, entstand Entzündung nahe der Oberfläche und bei einem Versuche trat diese ein,

<sup>1</sup>Phys. T. XLV. p. 73. Poggendorff's Ann. Chem. Phys. Mag. and Ann. N. S. T. IX. p. 148.  
<sup>2</sup>Philos. Mag. N. XIII, p. 1.

obgleich die ganze Masse mehrere Tage hindurch in einzelnen Haufen der Luft ausgesetzt gelegen hatte; einige Tage nach dem Auslöschen des brennenden Theiles durch Wasser entstand abermals Entzündung in dem nämlichen Haufen<sup>1</sup>. HADFIELD sperrte Kohlenpulver unter Sauerstoffgas ab, fand aber keine Absorption dieser Gasart und Erzeugung von Kohlensäure.

129) Unter die sich selbst entzündenden Körper gehören unzweifelhaft vorzugsweise die so genannten *Selbstzünder* oder *Pyrophore*. Da hierüber schon in einem eigenen Artikel<sup>2</sup> gehandelt und darin die Ursache des Entzündens angegeben worden ist, so wird es genügen, hier nur noch einige praktische Bemerkungen hinzuzufügen. Der gebräuchlichste Pyrophor, den man gewöhnlich zu bereiten pflegt, der sogenannte *Homborg'sche* besteht dem Gewichte nach aus gleichen Theilen gebrannter Alaun, kohlensäuerlichem Kali (gereinigte Pottasche in nicht feuchtem Zustande) und Kienrufs. Um ihn zu verfertigen, erhitzt man Alaunkrystalle in einem geeigneten metallenen Gefäße, in Ermangelung eines andern auf einer Ofenschaufel. Der Alaun blähet sich stark auf, das Wasser entweicht in Dampfform und man erhält zuletzt eine weiße, trockne, leicht zerreibliche Masse, welche man in ein gehörig feines Pulver verwandelt und mit dem abgewogenen Kali und dem Kienruf hinlänglich mengt. Am besten füllt man ein Medicinglas<sup>3</sup> von dünnem Glase, etwa 2 bis 3 Zoll hoch und 1 bis 1,5 Zoll weit, mit diesem Pulver zu  $\frac{3}{4}$  bis  $\frac{1}{2}$  voll, setzt dieses in einen Schmelztiegel und umgiebt es mit trockenem Sande bis zur Mündung, setzt diesen Tiegel in einen Windofen und bringt ihn allmählig zum Glühen, welches man eine gehörige Zeit unterhalten muß. Geschähe dieses allzulange, so würde die enthaltene Kohle gänzlich verbrennen und das Product unbrauchbar seyn, doch ist dieses nicht leicht zu fürchten; meistens ist man geneigt, es zu früh zu unterbrechen, in welchem Falle der Pyrophor sich nicht entzündet. Meistens steigt anfangs etwas Rauch aus der Mündung des Glases, verschwindet aber, wenn das Glühen vollständig statt findet. Von dieser Zeit an muß man

1 Ueber die Entzündung der Kohle durch Reiben ist oben §. 101 geredet worden, da diese Erscheinung einer andern Classe zugehört.

2 S. Art. *Pyrophor*. Bd. VII. S. 1014.

3 Fürchtet man das Zerspringen des Glases, so thut auch ein kleiner irdener Krug gute Dienste.

den, ob eine kurze hellbläuliche Flamme aus der Oeffnung  
 des Glases aufsteigt, deren Beginn man wahrnimmt, wenn  
 etwas bläst oder einen brennenden Spahn der Oeffnung  
 das Flämmchen erlischt zuweilen und entzündet sich  
 von selbst mit einer geringen, kaum hörbaren Explo-  
 sion. In jedem Fall kann man es 5 bis 10 Minuten brennen  
 lassen. Alsdann muß ein vorher eingepaßter Kreidestöpsel  
 in, womit man die Oeffnung des Glases verschließt;  
 ent die Kohlen, nimmt den Tiegel heraus, setzt ihn  
 auf die Springen an einem trocknen Orte auf einen  
 wenn er genügend erkaltet ist, steckt man statt des  
 einen Korkstöpsel auf, den man später gehörig  
 und mit Wachs oder Pech übergießt, wenn man  
 länger aufheben will, da dieses ein und mehrere  
 Mal kann. Ein gut gerathener Pyrophor entzün-  
 det beim Ausschütten in der Luft, auf jeden Fall  
 Holz liegend beim Zutritte der feuchten Luft,  
 vollständig zu Asche.

BERG<sup>1</sup> nahm zufällig die Entzündung dieses  
 Pyrophors wahr, als er Menschenkoth mit  
 untersuchte, und LEMERY<sup>2</sup> fand nachher, daß alle viel-  
 e Kärper, als Honig, Mehl, Zucker u. s. w.,  
 so wie SAVIGNY<sup>3</sup> nachwies, daß man  
 felsaure Salze, als Glaubersalz oder schwe-  
 nehmen könne. SCHEELE und BERGMANN  
 Untersuchungen zu dem richtigen Resul-  
 dabei eine wichtige Rolle spielt und man  
 i, 0,25 Schwefel und  $\frac{1}{3}$  Kohlenstaub einen  
 ne. Nach SILLIMAN<sup>4</sup> geben 3 Th. Lam-  
 ter Alaun und 8 Th. Perlasche, gemengt  
 , mit einem Kreidestöpsel verstopfen,  
 ühen erhitzt, einen Pyrophor; welcher  
 ost entzündet, sondern mit einem eiser-  
 zuweilen eine Explosion, wie Schiefs-

D. u. 1711.

n. 1715.

III.

en 1786. Bd. I. Journ. de Phys. T. XXIX. p. 330.

X. p. 367.



Außer diesen sämmtlich auf fast gleichmäßige Weise bereiteten Pyrophoren giebt es aber noch eine Menge Selbstzündender, deren Bekanntwerdung das Feld der Untersuchung dieser Entzündungen bedeutend erweitert hat<sup>1</sup>. Die älteren zum Theil falschen, zum Theil ungenügenden Erklärungen, z. B. von SCHEEL, BERGMANN, LEMERY, WIEGLEB, GÖTTLING und Anderen, beziehen sich zunächst nur auf den beschriebenen Homberg'schen Pyrophor, und sind nebst eigenen Ansichten durch GREN<sup>2</sup> zusammengestellt worden; nach DÖBEREINER<sup>3</sup> ist die Entzündung eine Folge des vorhandenen Kalis oder Natrons, welche in fein zertheiltem Zustande mit Schwefel und Kohle verbunden sich entzündeten, BERZELIUS<sup>4</sup> aber findet die Ursache darin, daßs von zwe vereinten Körpern der eine den andern disponirt, sich mit Sauerstoff zu verbinden, woraus dann die durch COOPER, ARFREDSON, WÖHLER und Anderen erhaltenen Pyrophore aus Kohle und einem Metalle, namentlich Platin, Antimon u. a., erklär würden. Von großer Wichtigkeit sind die genauen Untersuchungen von GAY-LUSSAC<sup>5</sup>, woraus hervorgeht, daßs kein freies Kalium oder Natrium vorhanden ist, weil durch Hinzukommen von Wasser kein Wasserstoffgas frei wird. Nach ihm ist die Kohle kein nothwendiger Bestandtheil; denn 75 Gr. Alaun mit 3,33 Gr. Kienrufs, durch Weißglühhitze in eine rothbraune Masse verwandelt, entzündeten sich ohne eine Spur vorhandene Kohle. Auch die Thonerde ist nicht nothwendig, denn 1 Atom schwefels. Kali mit 3 At. schwefelsaurer Magnesia geglüht gab einen guten Pyrophor, und daher scheinen Thonerde und Magnesia nur zur besseren Zertheilung des Schwefelkaliums zu dienen. Ein Gemenge aus 27,3 Gr. schwefelsaures Kali mit 7,5 Gr. Kohle geglühet gab keinen Pyrophor, als aber die doppelte Quantität Kohle genommen worden war, zeigte sich eine mit Gefahr verbundene Entzündlichkeit, wozu die Anwesenheit der feuchten Luft nicht erforderlich war, und ebenso verhielt sich ein Gemenge aus schwefelsaurem Natron mit Kienrufs. Die

1 Eine große Zahl wird beschrieben durch PROUST im Journ. de Phys. T. XIII. p. 432. Uebers. in Gehlen's Journ. Th. VI. S. 365.

2 System. Handbuch d. gesammten Chemie. Th. I. §. 787.

3 Schweigger's Journ. Th. XVI. S. 118.

4 Jahresbericht 1825. S. 70.

5 Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVII. p. 415. Poggendorff's Ann. XIII. 299.

Die Entzündlichkeit dieser Pyrophore, verglichen mit der der ähnlichen, scheint von der stärkeren Vertheilung, von der Anwesenheit einer unwirksamen erdigen Substanz und ohne von einer geringeren Menge von Schwefel abzuhängen. POGGENDORFF zeigt, indem er dieser Erklärung beiträgt, zugleich, auch auf die verschiedenen sonstigen Pyrophore Anleitet, in denen das Brennbare aus fein vertheiltem Nickel oder Kobalt besteht, z. B. die von MAGNUS<sup>1</sup> beschrieben, wie gleichfalls nicht minder auf die Selbstentzündung der Uran-Metallsalze<sup>2</sup>, des aus Realgar durch Kali erhaltenen Schwefelarseniks<sup>3</sup> und des feingepulverten Arsen<sup>4</sup>. Mit Recht erinnert POGGENDORFF zugleich an die Bildung, die durch Verdichtung des Wasserstoffgases mit fein vertheilten Metallen erzeugt wird, wohin gehören mögen, die man durch Glühen von Platin-Korkspähnen, durch Zersetzung des weinsteinammoniaks und durch Glühen von Grünspan in Wasserstoffgas erhält. Die Zahl der Pyrophore leicht noch bedeutend vermehren, wenn man darüber aufsuchen wollte. So erwähnt WALLER<sup>5</sup> von ihres Krystallisationswassers beraubter einem trocknen Behälter genau gemengt mit trocknem und pulverisirtem Bleiperoxyd, und lange lebhaft glühend bleiben. Böttger dehnte diese Versuche und dehnte sie auf andere aus, wobei er fand, daß 5,25 Th. Bleiperoxyd in heißer Luft getrockneter Oxalsäure gebunden sich beinahe augenblicklich entzündet, das Glühen kürzere Zeit, weil die Säure enthält. Ein Atom Citronensäure, einige Tropfen dann getrocknet und pulverisirt, dann mit Bleiperoxyd gemengt, entzündet sich sofort ohne Zeit<sup>6</sup>.

II. 81.

267.

5.

1794. Th. II. S. 179. BOULLAY in Journ.

März in London and Edinb. Phil. Mag.

131) Unter die Classe der Selbstzündungen gehört auch ein im Ganzen glücklicherweise seltenes, aber doch schon vorgekommenes Phänomen, nämlich das, ohne Hinzukommen des Feuers von außen, vielmehr von innen ausgehende *Selbstverbrennen der Menschen*. Gänzliche Abwesenheit einer Einwirkung des Feuers von außen ist bei der hier zu betrachtenden Thatsache nothwendige Bedingung, weswegen man sich viele Mühe gegeben hat, bei den einzelnen vorgekommenen Fällen den Beweis hierüber zu führen. Da solche Katastrophen selten sind, Feuerzeuge und Feuer aber zu den gewöhnlichsten Umgebungen der Menschen gehören, so war dieses allerdings mit einigen Schwierigkeiten verbunden, es läßt sich aber annehmen, daß in einigen Fällen die Abwesenheit jedes äußerlich einwirkenden Feuers mindestens höchst wahrscheinlich, in einigen anderen Fällen völlig erwiesen war. Das Selbstverbrennen der Menschen besteht in einer von innen ausgehenden, mit äußerlich auflodernder leichter Flamme verbundenen Zersetzung der weichen Theile des menschlichen Körpers, wodurch diese in eine höchst widerlich riechende, dickflüssige Jauche mit Zurücklassung der härteren Knochen verwandelt werden, zuweilen geht aber die Zersetzung nur bis zu einer schwärzenden Verkohlung. Besonders sind Personen weiblichen Geschlechts und namentlich sehr corpulente, durch anhaltenden übermäßigen Genuß geistiger Getränke zerrüttete diesem Schicksal ausgesetzt und es sollen aus dieser Ursache bei den Samojeeden, die viel Brantwein trinken, nach MALTE-BRUN<sup>1</sup> verhältnißmäßig viele Fälle dieser Art vorkommen. Eins der ältesten bekannten Beispiele ist das der Gräfin ZANGARI<sup>2</sup>, außerdem aber erwähnt MAROZZO<sup>3</sup> das der Gräfin CORNELIA BANDI, welche bis an die Beine in Asche verwandelt wurde, so wie einer gewissen GRACE PITT, bei welcher die Entzündung von dem Innern der Eingeweide auszugehen schien, und eines gewissen Priesters von Bergamo, welcher auf gleiche Weise verzehrt wurde. Diese und noch andere Beispiele hat SOCQUET<sup>4</sup> gesammelt, ausführlich aber ist dieser Gegenstand behandelt worden durch

---

1 Précis de la Géographie universelle. T. V. p. 477.

2 Philos. Trans. 1731. N. 476.

3 Mém. de l'Acad. de Turin. T. III. p. 483.

4 Essay sur le Calorique. Par. An IX.



vollständigsten durch J. H. Kopp<sup>3</sup>,  
 nt gewordenen Fälle aufzählt und  
 e mit den begleitenden Umständen  
 sehr interessanter und genau con-  
 rennung des Priesters G. MARIA  
 n der Arzt BATTAGLIA<sup>4</sup> beschrie-  
 weder corpulent, noch dem über-  
 stränke ergeben, kam ermüdet von  
 m heißen Tage bei einem Be-

Filetto an, wünschte einige Zeit  
 kleiden und sein Abendgebet zu  
 ein Nachtessen erquickte, und war  
 r. Nach einiger Zeit hörte sein  
 hrei desselben, ging zu ihm und  
 estreckt; er bemerkte eine leichte  
 r Schultern, welche sogleich er-  
 Hemdärmel verbrannt, aber die  
 upthaar nicht einmal versengt, auch  
 icken Geruch im Zimmer. Am  
 Patient dem herbeigerufenen Arzte  
 er habe einen plötzlichen Schlag,  
 rechten Arm bekommen und da-  
 inem Hemde gewahrt, wodurch  
 ut des rechten Vorderarmes, die  
 eiles und des Rückens bis zu den  
 Fleische abgelöset und hingen in  
 Stellen wurden schnell brandig,  
 n, anhaltendes Erbrechen, fauliger  
 ge erfolgte der Tod mit Zeichen  
 eine Lampe in seinem Zimmer  
 von aussen einwirkenden Entzün-  
 ähnlichen Falle, welchen SCHERF<sup>5</sup>  
 starker Branntweintrinker wurde

m. produites par l'abus des liqueurs

l. Hamb. 1804.

ler Selbstverbrennungen des menschl.

taire. Par. 1801.

tsarzneikunde. 1815. S. 333.

Abends berauscht ins Bette gelegt, am andern Morgen ab fand man die unbedeckten Theile, das Gesicht, die rechte Hand und die große Zehe des rechten Fusses verkohlt oder verzehrt alle vom Bette oder Kleidungsstücken bedeckten Theile aber unversehrt. Bette und Decke hatten wenig gelitten, doch war letztere mit einer rufsig, schmierigen Masse überzogen und das Zimmer mit einem undurchsichtigen stinkenden Dampf erfüllt. Ein anderes Beispiel ist das von einem Manne, welcher leicht gekleidet in Hemdärmeln stand und plötzlich eine Flamme am Mittelfinger seiner rechten Hand wahrnahm, durch welche seine leinenen Beinkleider und nachher sein Hemd entzündet wurden, als er den Finger daran rieb. Die Personen seiner Umgebung sandten zu einem Priester, um den vermeintlichen Teufel auszutreiben, dieser aber erklärte vernünftig, daß der Fall vor den Arzt gehöre, und der Patient wurde geheilt. Diesem ähnlich ist der Fall bei einem Mädchen, welches im ganzen Körper Hitze spürte, vorzüglich in der linken Hand, deren Temperatur während dessen stets höher war. Zweimal fing der Zeigefinger dieser Hand mit einer blauen, nur im Dunklen sichtbaren Flamme an zu brennen und verbreitete einen Geruch nach Schwefel. In Wasser getaucht schien die ganze Hand zu brennen (?), welche in die Schürze gewickelt, und als sie aus einem fremden Hause nach ihrem eigenen zurückgelaufen war, erst nach dem Eintauchen in Milch keine weitere Spur des Brennens zeigte. Später erhielt das Mädchen einige Blasen an der inneren Seite dieser Hand, und als sie wegen Unbehagens in das Hospital ging, kehrte dort das Brennen zum zweiten Male wieder; sie wurde indess geheilt. Äußere Verletzungen waren nicht angerichtet, auch zeigte sich keine Spur von Elektrizität<sup>2</sup>. Die neuesten ausführlichen Untersuchungen über diesen Gegenstand sind von JULIA FONTENELLE<sup>3</sup>, welche

1 Nouveau Journ. de Médec. 1822. Dec. Hufeland's Journ. 18 Juni. S. 119.

2 Aus Hecker's Zeitschrift 1825. Aug. in London medical repository. T. III. p. 79. Vergl. RUDOLPH Physiologie Th. I. S. 212. ganze Erzählung klingt übrigens etwas verdächtig, namentlich die Angabe, daß das Brennen nicht durch Wasser, sondern nur durch Milch gelöscht werden konnte.

3 Edinburgh New Phil. Journ. N. IX. p. 164.



frühere Literatur nicht vollständig. Nach seiner Ansicht trifft dieses Verfall die Person, und bei einem die Verbrennung bloß partiell. Theile verbrennen, die Extremitäten bleiben, was jedoch mit andern das Feuer soll ferner anderweitig nicht ergreifen, wie namentlich gewesen seyn soll, worin zwei, — ein allerdings kaum glaublicher scheint die Flamme eher zu und nach dem Aufhören derselben Zersetzung von innen. Ferner im Winter häufiger seyn, als im Sommer widerspricht, indem nicht alle Zersetzungsprocesse in der That man glauben sollte, wenn im Winter häufiger vorkommen, wie im Sommer Feuers gewesen, womit man übereinstimmt. Gegen die allgemeinen Mittel es endlich kein Mittel geben, tödtlich eintritt und der Körper verzehrt wird, so daß bloß fetterlich riechende Jauche zurückbleibt, die bloß einzelne Glieder treffen, sind mindestens nicht tödtlich.

gegebenen, von so vielen verschiedenen Thatsachen, die Erhitzungen, Ursachen des ganzen menschlichen Lebens u. s. w. gegründet sind, so daß diese Erscheinungen zur Zündung gehören. Inzwischen Zündung erfolge bloß durch äußerer, wobei dann die Jauche ein Fett sey, eine Ansicht, die Zählungen sich nicht wohl vertragen. Die Erscheinung als Folge des Getränks ansah, suchte die



Ursache des seltsamen Phänomens in einer Entzündung des Weingeistes durch thierische Wärme. MARC, KOPF und die meisten Andern glauben, es entwickle sich viel Wasserstoffgas, welches durch Elektricität oder aufgelösten Phosphor entzündet werde; FONTANELLE verwirft Beides und auch die Hypothese, daß eine unverhältnißmäßig starke Verbindung mit Sauerstoff eintrete, weil keine außerordentliche Hitze stattfinden und weder Kohle noch Ammoniak erzeugt werde, vielmehr hält er den ganzen Proceß für eine Zersetzung der weichen animalischen Theile. H. F. THYSSSEN<sup>1</sup> leitet die Selbstverbrennung von Phosphorwasserstoffgas ab, zu welchem Sauerstoffgas aus den Lungen tritt; sie soll daher von der Brust ausgehen und der brennende Athem der Brantweintrinker daraus erklärlich seyn, Dr. BALLY<sup>2</sup> dagegen führt sie auf bloßes Wasserstoffgas zurück, welches durch einen elektrischen Funken entzündet werde. Auf diese Idee führte ihn der Umstand, daß er bei einer Section eines am Typhus verstorbenen Patienten eine Menge dieses Gases in den innern Höhlungen fand.

Vor allen Dingen muß wohl bei diesen Erklärungen die Elektricität ganz aus dem Spiele bleiben, deren vermehrte Entbindung durch nichts bedingt, vielmehr bei fehlender Isolirung ganz unmöglich ist, so wie ein eigentlicher, zur Entzündung erforderlicher, elektrischer Funke. Abstrahiren wir hiervon, so wird durch den animalischen Lebensproceß stets eine bedeutende Menge Wärme entwickelt, welche durch ungewöhnliche Energie leicht bis zu einem Grade gesteigert werden kann wie er zur Entzündung der Pyrophore nach den angegebenen Beispielen erforderlich ist. Außerdem gehört reichliche Entbindung von unreinem, kohlenstoff-, schwefel- und phosphorhaltigem Wasserstoffgas zu den nicht ungewöhnlichen Erscheinungen des menschlichen Lebensprocesses, weswegen TREVIRANUS<sup>3</sup> das im Zellgewebe enthaltene Phosphorwasserstoffgas als wesentlich mitwirkend betrachtet, und da mit dem thierischen Leben die Aufnahme von Sauerstoffgas stets ver-

<sup>1</sup> Bydragen to de natuorkund. Wetenschappen. Amst. 1826. N. I. p. 214.

<sup>2</sup> Gaz. méd. 1831. N. 2. Dublin Journ. N. IX. p. 811.

<sup>3</sup> Biologie. T. V. p. 193.

Steigerung dieser Prozesse bis zu  
 je eine wirkliche Flamme erscheint  
 mmtlichen weichen Theile darauf  
 nicht vorstellbaren Erscheinungen,  
 yrophoren anreihen lassen.

je Menge von Körpern werden  
 nentlich durch Erwärmung oder  
 vermocht, neue chemische Verbin-  
 on Licht und Wärme einzugehn,  
 lich die *detonirenden Substanzen*  
 ier zu erwähnende Verbindung ist  
 er, wovon jedoch bereits ausführ-  
 es möge daher hier nur nachträg-  
 nach  $Unx^2$  dasselbe bestehn soll

e,	9,0	Schwefel,	0,5	Wasser,
	8,5	—	0,6	—
	9,0	—	1,1	—
	8,0	—	0,8	—

hältnissen aber aus 75,0 Salpeter,  
 Kohle; das daraus entbundene Gas  
 einung einen 787,3mal so großen  
 reihet sich das seit langen Zeiten

. VIII. S. 324.

t. 1830. Oct. N. I. p. 121.

n interessanten Gegenstände füge ich  
 ist, daß ROGER BACO (geb. 1216, gest.  
 illitate magiae sagt, man könne nach  
 gen, wenn man Salpeter, Schwefel und  
 1 machte SCHWARZ im Jahre 1800 den  
 en Venetianern bekannt, die sich dessen  
 enuesen bedienten. In der Schlacht bei

ssigkeiten, welche durch das Verbren-  
 kelt werden und Ursache seiner Wurf-  
 re Untersuchungen, z. B. von NEWTON  
 e, HAWKSBEE, MARIOTTE, PAPIN, JOH.  
 t, SALUCE in Miscell. Tautin. T. I. p. 1  
 . Eine ausführliche Erörterung seiner  
 Luft und der Wasserdämpfe hat VAN-  
 T. IV. p. 106 mitgetheilt. HUTTON in

bekannte *Knallpulver*<sup>1</sup> (*Pulvis tonans*; poudre fulminante), desgleichen die nach den enthaltenen Metallen benannten explodirenden Mischungen, das *Knallgold* (*Aurum fulminans*; Orfulminant)<sup>2</sup>, HOWARD'S *Knallquecksilber* und HOWARD'S, BRUGNATELLI'S und BERTHOLLET'S noch stärkeres *Knallsilber*<sup>3</sup> (*Argentum fulminans*; Argent fulminant), nach den neuesten Untersuchungen sämmtlich sogenannte *knallsaure Salze*. Insbesondere giebt das *chlorsaure Kali*, anfangs *hyperoxygenirt-salzsaures Kali* genannt, eine Menge Verbindungen, welche durch chemische Zersetzung oder durch mechanischen Druck sich entzünden und meistens stark detoniren<sup>5</sup>. Am auffallendsten zeigt sich dieses, wenn man dünne Plättchen Phosphor mit chlorsaurem Kali bestreuet und auf einem Ambos liegend mit einem schweren Hammer schlägt. Die mit furchtbarem Knalle verbundene heftige Explosion ist eine Folge davon, daß der Phosphor mit dem entbundenen Sauerstoffgas verbrennt und Chlorphosphor gebildet wird. Dieser Versuch ist zwar imposant und wegen der momentan erfolgenden, unerwartet heftigen Verbindung mit Erzeugung v

Tracts T. III. p. 201 giebt an, daß nach ROBINET der Raum der aus dem Pulver entwickelten elast. Flüssigkeiten 244mal der des Pulvers sey; durch Glühhitze würden diese dann  $4\frac{1}{4}$ mal ausgedehnt, und haben daher eine Kraft von  $244 \times 4\frac{1}{4} = 998$  oder in runder Zahl von 1000 Atmosphären. Die neuern Untersuchungen geben hierüber genauere Resultate. SALZEN Vers. über d. Schießpulver. Carlsr. 1808. S. 18 erhielt aus 0,25 Gr. Schießpulver, wovon 350 Körner 100 wogen, 0,19 Cub. Z. Gas, aus 0,09 Kohlensäure, 0,04 Sauerstoffgas und 0,03 Stickgas bestehend.

1 S. Art. *Kalium*. Bd. V. S. 840. Vergl. INGENHOUS'S vermischte Schriften. Th. I. S. 335.

2 S. Art. *Gold*. Bd. IV. S. 1610.

3 S. Art. *Quecksilber*. Bd. VII. S. 1021. Vergl. GMELIN'S Handbuch d. Chemie. Th. I. S. 1316.

4 S. Art. *Silber*. Bd. VIII. S. 799. Vergl. GMELIN'S Handbuch. Th. I. S. 1352 u. 1357.

5 S. Art. *Kalium*. Bd. V. S. 841. Die Zahl der auf diese Weise sich entzündenden Substanzen ließe sich noch bedeutend vermehren, wenn es der Mühe werth wäre, die einzelnen aufzusuchen. So entzündeten sich 4 Th. braunes Bleioxyd mit 1 Th. Schwefel nach VAQUELIX in ANN. de Chim. T. LXII. p. 221, wenn sie heftig in einen Mörser gerieben werden; auch entzündet sich jenes Oxyd nach VOGEL in schwefligsaurem Gas. S. KASTNER'S Archiv. Th. IV. S. 436.



in Interesse, läßt sich am grofs-  
 n den Phosphor mit mindestens  
 alzes vereint in Papier einwickelt  
 nung wegen mit einem schweren  
 dann auch sehr gefährlich, weil  
 ge Explosion allseitig umherge-  
 ann. Ohne Gefahr läßt sich der  
 dafs man eine kleine Quantität  
 einer sehr dünnen Lage mit ei-  
 lem Salze bestreuet und dann mit  
 gt; der diesernach festklebende  
 Quantitäten zur Seite, doch ist  
 s Schlagens die Augen zu schlie-  
 erwärmten Mörser von Serpen-  
 schwefelblumen so, dafs blofs ein  
 Wandungen hängen bleibt, in-  
 , auch sogar den Mörser mit ei-  
 en kann, schüttet man demnächst  
 es hinein und reibt mit dem Pi-  
 endes, mit Funkensprühen ver-  
 dn, welches bei etwas gröfserer  
 ich werdenden Detonation über-  
 iese Weise nicht mehr als 1,5  
 lich ein betäubender Knall mit  
 e, die einen Theil seiner Klei-  
 eb noch 0,5 Gran der Substanz

ndbarkeit dieser Substanzen durch  
 e zum sogenannten *Zündpulver*  
 a *Percussionsgewehren* oder den  
 henen Geschützen. Es ist bereits  
 pulver aus chlorsaurem Kali mit  
 ub und Salpeter gemengt besteht,  
 er Ort seyn, die verschiedenen,  
 a Mischungs- und Verfertigungs-  
 ird vielmehr genügen, beispiels-  
 ungen derselben namhaft zu ma-

chen. Die *Knallkügelchen*, deren man sich bei den Percussionsschlössern bedient, bestehn aus 100 Th. chloresäurem Kali 12 Th. Schwefel und 10 Th. Kohlenpulver oder aus 100 Th. des Salzes, 42 Th. Salpeter, 36 Th. Schwefel und 14 Theil Hexenmehl. Man bedient sich außerdem häufig der *Zündhütchen*, kleiner Hütchen von sehr dünnem Kupfer, in welche ein Tropfen Knallquecksilber mit etwas Benzoe oder ein sonstigen Bindemittel vereint gebracht ist<sup>1</sup>. Die jetzt allgemein bekannten und in unermesslicher Menge fabrikmäßig verfertigten sogenannten *chemischen Zündhölzchen* sind von zweierlei Art, entweder solche, die in etwas Schwefelsäure getaucht oder leicht damit benetzt durch chemische Zersetzung sich entzünden, oder die etwa seit 1835 weit mehr gebräuchlichen, die durch Reiben in Brand gesetzt werden. Die gewöhnliche Beschaffenheit der erstern ist bereits<sup>2</sup> angegeben worden, sie haben die Unbequemlichkeit, daß das stets erforderliche Gläschen mit Schwefelsäure leicht Sachen beschädigt, wenn man es nicht vorsichtig aufbewahrt; außerdem aber zieht die Schwefelsäure, welche nur in kleiner Quantität vorhanden seyn darf, wobei man noch außerdem in das Gläschen Kiessand oder besser Asbest bringt und diese mit der Schwefelsäure tränkt, begierig Wasser aus der Luft an und wird dadurch zur Erregung der Entzündung untauglich. Hierin liegt hauptsächlich der Grund, daß diese Art Feuerzeuge sobald fast ganz außer Gebrauch gekommen ist. Sehr brauchbar, aber zu kostspielig sind die Zündhölzchen, welche SAM. JONES<sup>3</sup> in Vorschlag gebracht hat. Sie bestehn aus kleinen Glaskügelchen in denen eine geringe Quantität Schwefelsäure enthalten ist. Diese sind mit der Mischung der chemischen Zündhölzchen umgeben, dann mit einem Streifen Papier oder dem Ende eines Doctes umwickelt, und die Entzündung erfolgt durch das Zerschlagen des Kügelchens. Bei den neuerdings am meisten gebräuchlichen Zündhölzchen ist Phosphor diejenige Substanz

<sup>1</sup> Vergl. P. W. SCHMIDT in Schweigger's Journ. Th. XLI. S. 66. E. G. WRIGHT scheint sie zuerst angewandt zu haben. S. G. LXXVI. 73. Ausführliche Untersuchungen über die Bestandtheile der Zündpulver und die für sie geeigneten Schlösser von KARL MARSH findet man in den Jahrbüchern des Wiener polytechnischen Instit. Th. XII. S. 107.

<sup>2</sup> S. Art. *Kalium*. Bd. V. S. 4.

<sup>3</sup> Repertory of Patent Inventions, 1829. Mart. p. 147.

st. Um die Entzündbarkeit desselben er sich im Zustande feiner Ver-  
körpern verbunden, welchen die  
wird, und mit andern harten und  
liche Wirkung des Reibens ver-  
andtheile werden von den Fabri-

Der *detonirenden Mischungen*  
erordentliche Menge, welche hier  
t zweckmäfsig seyn dürfte, und es  
iniger der interessantesten und am  
nenden Verbindungen genügen.  
1 zwei Theile salpetersaures Zink-  
saures Kobaltoxydul mengt und das  
kurzhalsigen Glaskugel oder in ei-  
ner Weingeistlampe aussetzt, so  
und erscheint zuerst rosenroth,  
und geht endlich unter plötzlicher  
en trocknen grünfarbigen Zustand  
gleich einem kleinen Vulcane aus.  
. Die Kenntnifs anderer Beispiele  
ie in Menge.

e Art der Wärmeentwicklung bis  
findet bei dem nach seinem Er-  
*Platinsalmiak* statt, die hier um  
verdient, je sicherer jetzt wohl  
ntzündung auf einer Verdichtung  
ruht, und nicht auf elektrischem  
iker anzunehmen geneigt waren.  
lie im Jahre 1823 gemacht wurde,  
ch zu einer eigenthümlichen Art  
t bereits berichtet<sup>2</sup>, auch ist die  
*Platinschwammes* oder *Platinsal-*  
ter feiner Partikelchen regulinischen  
und es kann daher hier nur von

3. 86.

. 590. Nach Plüsch in Schweigger's  
nmt auch geglühetes Palladiumcyanit  
lügen.



der Ursache dieser Erscheinung die Rede seyn, um zu bestimmen, unter welche Classe von Wärmeerzeugungen diese specielle Art gehört und inwiefern sie sich mit der allgemeinen Wärmethorie vereinigen läßt. Zuvor verdient hier bemerkt zu werden, daß auch das sogenannte *Platinmohr* oder *LINBIG'S Platin-schwarz*<sup>1</sup> und das *Iridmohr* ähnliche Erhitzungen zeigen<sup>2</sup>, die zunächst unter die später (§. 138) zu erwähnenden Wärmeentbindungen gehören. Nach *PLEISCHL*<sup>3</sup> giebt Löschpapier in salzsaure Platinauflösung getaucht und verbrannt eine Asche, welche noch besser als Platinschwamm zünden soll. Nach *DE LA RIVE* und *MARCEY*<sup>4</sup> findet die Fähigkeit zu entzünden noch statt bei  $-20^{\circ}$  C., es wird aber längere Zeit erfordert, bis die Entzündung erfolgt, und sie hört unter  $-20^{\circ}$  C. ganz auf; *Palladium*, auf gleiche Weise bereitet bewirkt die Entzündung des Knallgases fast gleich stark, *Gold* aber muß eine Temperatur von  $50^{\circ}$  C. haben, wenn es die Wirkung hervorbringen soll, die beim Platin nie aufhört. Die Ursache der Entzündung des Knallgases durch diese Substanzen setzten die genannten Gelehrten in die starke Verdichtung namentlich des Wasserstoffgases durch dieselben, in deren Folge Wärme ausgeschieden und die Verbindung mit Sauerstoff eingeleitet wird, die mit zunehmender Hitze wächst, bis Entzündung erfolgt, später aber meinte *DE LA RIVE*<sup>5</sup>, die Ursache liege in dem schnellen Wechseln der Oxydation und der Reduction der Oberfläche des Metalles, wie dieses auch bei der *Lampe ohne Flamme* der Fall sey. *G. G. SCHMIDT*<sup>6</sup> meint es sey dadurch, daß das Platin in der Reihe der negativ elektrischen Körper eine der ersten Stellen einnimmt, der Wasserstoff aber in der der positiv elektrischen, schon eine starke Wahlanziehung beider bedingt. Wenn aber diese elektrische Anziehung zugleich durch die physische Adhäsionskraft in Folge der lockern und porösen, viele Oberfläche und Spitzen darbietenden Form der Körper erhöht werde, so müsse die anfangs

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XVII. 106.

<sup>2</sup> DÖBEREINER in Schweigger-Seidel n. Jahrb. Th. III. S. 361 u. 466.

<sup>3</sup> Biblioth. univ. T. XXV. p. 122.

<sup>4</sup> Mém. de la Soc. de Genève. T. II. P. II. p. 240.

<sup>5</sup> L'Institut. 1838. N. 260.

<sup>6</sup> Hand- und Lehrbuch der Naturlehre. Giefs. 1826. S. 353.

und die dadurch frei werdende  
 iselwirkung der Gase so sehr er-  
 asser vereinigen und ihre latente  
 eine meßbare Elektricität hierbei  
 e SCHMIDT meint, nicht befrem-  
 i allen chemischen Actionen nur  
 im Vorschein kommt; allein ab-  
 othwendig unwahrscheinlich seyn  
 lauptursache wirkende Elektricität  
 ;, darf zugleich das elektroche-  
 dem Sauerstoff und Wasserstoff  
 ern die positive Elektricität des  
 ative des Sauerstoffgases um so  
 hr sie durch die des Platins be-  
 h dann die nothwendige Bedin-  
 en würde. Inzwischen hat LIE-  
 viderlegt. Zuvörderst verdichtet  
 m das Wasserstoffgas durch Ab-  
 geschieht auch durch die Kohle  
 rem Gas, welche beide einander  
 ganz entgegengesetzt sind; das  
 dem des Platinschwammes auch  
 nach den Versuchen THÉNARD's  
 elwasserstoffgas und Sauerstoffgas  
 et und Schwefel abgesetzt wird,  
 stand hinzu, daß nicht Platin al-  
 etalle, fein zertheiltes Glas und  
 auch durch höhere Temperatur  
 en. Dagegen zeigt LIEBIG über-  
 amm zwar, wie die ausgeglühte  
 besitze, die Gase zu verdichten,  
 ern Grade. Nach DÖBEREINER's  
 vamm 20 Kubikzoll Wasserstoff-

112.

bachtung dieses Gelehrten nehmen  
 im beim Trocknen an der Luft das  
 Sauerstoffgas auf, ohne sich che-  
 erdichten es mit einer Kraft von 800  
 lie Entzündung leicht erklärbar wird.

gas. Nimmt man hiervon nur 15, indem die übrigen 5 an Rechnung des Sauerstoffgases gebracht werden, welches vorher aus der Luft absorbirt war und mit dem Wasserstoffgas Wasser gebildet hatte, und wird hiernach das Volumen des Wasserstoffgases mit dem Volumen des Platinschwammes, das mittlere spec. Gewicht des letztern zu 16 angenommen, verglichen, so erhält man das ungeheure Volumen von 728 Kubikzoll Wasserstoffgas, die durch 1 Kubikzoll Platinschwamm verdichtet werden, woraus dann die bis zur Glühhitze steigende Erwärmung von selbst hervorgeht, wenn noch obendrein die geringe Wärmecapacität des Platins in Anschlag gebracht wird.

#### b) Das Verbrennen oder das sogenannte Küchenfeuer.

Es ließen sich hieran sofort andere, wegen ihrer großen Aehnlichkeit kaum zu trennende, Erscheinungen knüpfen, allein da sie gleich nahe einer andern Classe von Phänomenen zugehören, so wollen wir sie in diesen neuen Abschnitt herüberziehen. Ueberhaupt sind in der Natur keine scharfen Begrenzungen vorhanden und die Anordnung unter einzelne Abtheilungen dient daher bloß dazu, die Sache übersichtlicher zu machen und ihre Auffassung zu erleichtern. Zudem haben wir die Frage noch nicht erörtert, ob die Phänomene der Wärmeerzeugung durch Chemismus wirklich unter eine besondere Classe zu ordnen sind oder vielmehr der allgemeinen angehören, welche die Wärmeerzeugung durch Verdichtung einschließt.

135) Der Begriff, den wir mit dem Ausdruck *Verbrennen* verbinden, ist oben angegeben worden, und die Richtigkeit dieser Bestimmung, nämlich einer energischen Verbindung von Körpern mit Ausscheidung von Licht und Wärme, unterliegt wohl keinem eigentlichen Zweifel. Stellen wir denselben in diese Allgemeinheit auf, so gehören alle die angegebenen Processen wobei Licht und Wärme ausgeschieden werden, unter eine gemeinschaftliche Classe, ja sofern die Lichtentwicklung nur einen höhern Grad von Wärmeerzeugung, einer bis zum Glüh gesteigerten, voraussetzt, hierdurch aber eine Grenze zu ziehen keineswegs nothwendig ist, und da man ohnehin selbst den



entwicklung mehrfach als ein  
 n wollte, so würden alle bisher  
 meerzeugung durch Verbindung  
 ernen unter die allgemeine Classe  
 eyn, was in rein wissenschaft-  
 werflich wäre. Dem Sprachge-  
 : unter Verbrennungsprocessen in  
 en, wobei der eine oder beide  
 rt werden, als sie ihre wesent-  
 und zur Erzeugung eines oder  
 bweichender Beschaffenheit die-  
 ick in noch engerer Bedeutung,  
 rennen *diejenigen Phänomene,*  
*durch Sauerstoff gesäuert wird,*  
*der Verbindung oder Säuerung*  
*und meistens auch von Licht*  
 wir uns bloß auf die hierher

zung unstatthaft sey, ergiebt sich  
 erstellung einiger Thatsachen. Wenn  
 uhlendraht unten zuspitzt, mit einem  
 s versieht und in eine Flasche mit  
 isches Verbrennen mit Funkensprühen  
 n einer Flasche mit erwärmtem Chlor-  
 dieses Phänomen als ein wirkliches  
 et kein Sauerstoffgas vorhanden ist.  
 icken Versuche, welche H. Davy über  
 t verschiedenen Metallen angestellt  
 n Schweigger's Journ. Th. III. S. 205,  
 RTEN und S. STRATING über das Ver-  
 er Substanzen in diesem Gase. S.  
 437. Auch auf Phosphor wirkt das  
 tritt also das Sauerstoffgas. Appa-  
 man beschrieben in: Laboratorium  
 die durch BERZELIUS in G. XXXVII.  
 Schwefels mit Kupfer in den von ihm  
 eiläufig mit den im J. 1793 von den  
 lten identisch sind, s. v. Crell's  
 ls ein wirkliches Verbrennen betrach-  
 kupferblechen mit Schwefel in einer  
 sider Körper noch vor Eintritt der  
 das Metall in Sauerstoffgas verbrannt  
 sah HALL Eisendraht in Schwefeldampf  
 efelisen verwandeln. Er füllte Schwe-

gehörigen Phänomene, so ist deren Zahl so ungemein groß, sie sind so vielseitig bedingt und so vielfach modificirt, daß sie allerdings die ihnen hier bestimmte nähere Betrachtung verdienen. Wir wollen daher von diesem Standpunkte aus die Bedingungen des Verbrennens in diesem engeren Sinne näher kennen lernen.

136) a) Die erste wesentliche Bedingung des Verbrennens ist die größere oder geringere *Verwandtschaft zum Sauerstoff*, die zwar zugleich sehr von der Temperatur abhängt, doch wollen wir den Einfluß der letztern für sich betrachten. Die Abhängigkeit des Verbrennens von der Verwandtschaft des Körpers zum Sauerstoff zeigt sich nach H. DAVY<sup>1</sup> durch folgenden Versuch. Wenn man in eine Flasche mit langem engem Halse eine brennende Wachskerze senkt, so wird sie bald ausgehen und keine andere wegen Mangels an Sauerstoffgas darin weiter brennen. Senkt man demnächst eine enge Röhre in einem Strome brennenden Wasserstoffgases hinein, so wird dieselbe noch eine Zeit lang brennen und dann aus gleicher Ursache erlöschen. Dennoch brennt Schwefel auch nachher darin etwas, und wenn dieser erloschen ist, noch Phosphor mit wenigem Lichte. Welche Körper die größte Verwandtschaft zum Sauerstoff haben und in welcher Reihenfolge diese abnimmt dürfte schwer zu bestimmen seyn, sofern hierbei die Wärme von großem Einfluß ist, indem namentlich das Eisen in starker Glühhitze dem Kali seinen Sauerstoff entzieht, obgleich in niedrigerer Temperatur das Wasser nicht zersetzt, was durch Kalium geschieht; inzwischen kommt es hier auf eine scharfe Grenzscheidung nicht an, sofern sich in mittlerer Temperatur die größere Verwandtschaft zu Sauerstoff und die hierdurch bedingte leichtere Verbrennung auffallend herausstellt. Zu den leichtesten verbrennenden Körpern gehören die Metalloide, das *Kalium* und *Natrium*, die schwer oder gar nicht reducirbare Metalle, als Magnium, die zum Theil noch nicht für sich dar

---

fel in einen Flintenlauf, brachte das untere Ende desselben zum Glühen, verschloß das obere Ende mit einem Kork oder blies hinein, es wurde dadurch ein Strom Schwefeldampf aus dem Zündloche getrieben und ein Bündel hineingehaltenen Eisendrahtes verbrannte augenblicklich. S. Philos. Magaz. 1824. Apr. p. 245.

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1817. p. 63.

n, das Boron und andere. Setzt Zutritte der atmosphärischen Luft stoffgas auf, allein nicht schnell erhitzt zu werden, wirft man es so lebhaft, daß es mit unter heftiger Bewegung schnell

andtschaft zum Sauerstoff zeigt auch der *Phosphor*, welcher bei einer Temperatur von 7° C. Sauerstoffsäure bildet und, indem er, mit schwachem, nur im Wasser so lange verzehrt wird, bis der Zutritt der Luft hindert. Die Flamme (§. 166), weil die entzündete Dampfform der gebildeten Säure daher ohne Gefahr bei nicht Entzündung der ganzen Phosphor-Verletzung der

Hände und Gesicht mit Phosphorampf aufsteigt und im Dunkeln leuchtet wird. Uebrigens entzündet man durch Reiben an rauhen Flächen, wolpapiere u. s. w. und theilt dann die entzündeten Körpern mit, weswegen man es bedient. Die Mischungen, welche auf Stäbchen angebracht sind, um auf gewöhnlichen Fußboden, and, selbst wenn sie tapezirt ist, in der Umgebung raub gemachten Theile der dienenden Feuerzeuge her- Fabricanten verschieden ge- ein Geheimniß daraus, im darauf an, daß der Phosphor seine erste Substanz bei diesen höchst dann zugleich besser zündet. Enden der Hölzchen in ge- hler in die zum Anhalten vor- Mischung, welche im Wesentli- besteht. Der entzündete Phos-



phor setzt den Schwefel in Brand und dieser das Holz, verbreitet aber einen unangenehmen Geruch, und man läßt ihn daher bei den bessern weg, die deswegen geruchlose oder wohlriechende heißen. Eine geeignete Mischung, die ich angegeben finde<sup>1</sup>, besteht aus 1 Th. trocknes Korkfeilicht, 1 Th. gelbes Wachs, 8 Th. gewöhnliches Petroleum und 4 Th. Phosphor. Ist der geschmolzene Phosphor wieder erkaltet und nimmt man mit einem Schwefelhölzchen etwas von dieser Masse heraus, so erfolgt Entzündung des fein vertheilten Phosphors. Diese neuern, ungleich bequemern Feuerzeuge haben die ältern, obendrein etwas gefährlichen, verdrängt, namentlich das sogenannte *tragbare Feuer* und die *Turiner Kerzen*. Erstes ist ein Fläschchen mit Eisenfeilicht, Sand und Knochenasche, oben mit einer dünnen Schicht fest angedrückten Phosphors, auf welcher man den in ein Pulver von Schwefel und Barlappsamen getauchten Docht einer Kerze reibt, die letztere von PAIRLA in Turin erfunden<sup>2</sup>, sind dünne, polirte Wachskerzen, die in einer oben und unten zugeschmolzenen Glasröhre stecken, in welche man zuvor etwas Phosphor und Schwefel gebracht hat. Beim Gebrauche zerbricht man die Röhre und zieht die Kerze heraus, die sich durch das Losreißen ihres mit der brennbaren Mischung vereinten Dochtes entzündet, auch erfolgt dieses mehrmals nach einander, wenn man die Kerze schnell wieder in die Röhre steckt, jedoch nur so lange, bis der Phosphor verzehrt ist. Nach DRIESSEN entzündet sich der Phosphor, wenn er an der Oberfläche etwas oxydirt ist, beim Zutritt atmosphärischer Luft selbst in einer Kälte unter dem Gefrierpuncte. Hiernach werden Feuerzeuge bereitet, indem man etwas Phosphor in einem Gläschen sich entzünden läßt, das Gläschen aber sofort durch einen genau schließenden, mit etwas Unschlitt überstrichenen Glasstöpsel verschließt, in einer eisernen Büchse verwahrt und beim Gebrauche nur kurze Zeit geöffnet läßt. Nimmt man mit einem Schwefelhölzchen etwas Phosphor heraus, so entzündet sich dieser sogleich beim Zutritt der Luft; doch steht die Gefah-

1 Schweigger's Journ. 1830. St. 111. S. 129.

2 V. Crell's neueste Entdeckungen. Th. IX. S. 88. INGENHOUTZ verm. Schr. von MOLITOR. Th. I. S. 228.

3 G. LIX. 255.

nicht feuerfangenden Substanz und  
 en bessern Mitteln dem prakti-  
 Phosphor verbindet sich in ge-  
 Iod unter beträchtlicher Wärme-  
 Entzündung zur Folge hat<sup>1</sup>, und  
 s auffallend, dafs diese auch bei  
 welche Meinung jedoch Andere<sup>3</sup>

ung machte VAN MARUM<sup>4</sup> bereits  
 Phosphor lose in Baumwolle ge-  
 estreuet unter der Campana einer  
 ch entzündet, und zwar wenn das  
 einen halben Zoll hergestellt ist,  
 res Leuchten und dann ein Ver-  
 h nach dem Wiedereinlassen von  
 es durch Mangel an vorhandenem

Später machte VAN BEMMELEN<sup>5</sup>  
 the bekannt, welche, wie die  
 mit denen des ersten Entdeckers  
 Beide erhielten die Entzündung  
 i Phosphorstangen in Baumwolle  
 arzstaub oder Schwefelpulver be-  
 ie Bestreuung auch ohne Baum-  
 wiederholte BACHE<sup>7</sup> diese Ver-  
 ndung auch ohne Baumwolle und  
 Schwefelpulver, leichter erfolgte  
 g dieser und anderer theils me-  
 scher Körper.

f. VIII. p. 153.

gno Lomb. Ven. 1833.

ct, p. 130.

eningen. T. III. p. 249. V. MARUM

ils chimiques du Musée de Teyler.

: Chim. T. XXI. p. 158 u. in Gren

len's Journ. Th. I. S. 144. Th. II.

van Zeeuwisch Genootschap. T. IV.

f Sc. N. XXXVIII. p. 372. Ediab.

VIII. p. 370.

Man hat mehrseitig Schwierigkeiten gefunden, die eine genügenden Erklärung dieses Phänomens entgegenstehn, und die sich auf den ersten Anblick darbieten, wenn man von einem anderweitig richtigen Grundsatz ausgeht, daß die vorhandene grössere Menge von Sauerstoffgas das Brennen befördert, mithin die verdünnte Luft einen geringern Antheil desselben darbietet und einen entgegengesetzten Effect hervorbringen muß; allein schon VAN MARUM betrachtete die Sache aus dem richtigen Gesichtspuncte, daß zwar diese Hindernisse des Verbrennens allerdings vorhanden sind, aber durch ander sich neu erzeugende Beförderungsmittel bedeutend überwogen werden. Der Phosphor verdampft schon bei mittlerer Temperatur<sup>1</sup>, diese Verdampfung erfolgt aber im luftverdünnten Raume nicht bloß leichter, sondern der Dampf ist auch wegen schneller Ausbreitung dünner, die darin enthaltenen Partikelchen sind kleiner, bieten dem geringen Antheil des vorhandenen Sauerstoffgases verhältnißmässig mehr Oberfläche dar und entzündeten sich daher leichter. Die Richtigkeit dieser Ansicht geht überzeugend aus verschiedenen, von VAN MARUM nicht unbeachtet gelassenen Nebenbedingungen der Erscheinung hervor. Ein bedeutendes Beförderungsmittel des Entzündens geben dann aber die lockern Substanzen, als Baumwolle, deren Fäden nach DAVY dem feinen Platindraht ähnlich wirken, sowie auch Schwefel, Harz und die sonstigen von BACHE angewandten Substanzen in Pulverform. Der Phosphordampf legt sich an dieselben an, und nicht zu gedenken, daß der Phosphor durch seine Vertheilung zwischen andere Körper, als Schwefel, Iod u. s. w., überhaupt entzündlicher wird, legt sich der Phosphordampf an die kleinen, nur eine geringe Wärmecapacität besitzenden Partikelchen in sehr dünnen Lagen an diese nehmen den in geringer Menge vorhandenen Sauerstoff begierig auf und bewirken die Entzündung um so leichter je weniger die erzeugte Wärme durch dickere Luft entzogen wird. Zudem geht man stets von der Voraussetzung aus, daß erst nach statt gefundener Verdünnung die Verbindung mit dem in geringer Menge vorhandenen Sauerstoffgas beginne, allein bei der innigen Verwandtschaft beider Körper zu einander hat der Phosphor schon vorher eine gewisse Menge Sauerstoff auf

1 L. GÜBELIN'S Handbuch der Chemie. Th. I. S. 271.



inden sich aber inniger im Augen-  
ng, und hierdurch wird die Aus-  
rennung bewirkt. Es hängt dieses  
auf ähnlichen Gründen beruhen-  
fs der Phosphor in verdünntem  
ch Beimischung anderer Gas-  
, leichter und stärker leuchtet,

viel Wasserstoff enthaltende Kör-  
tschaft zum Sauerstoff, und eine  
Wasserstoffgas mit 1 Volumen  
zu den Selbstzündern durch me-  
werden, denn das sogenannte  
achopyrion mit heftiger Explo-  
rch den elektrischen Funken ge-  
lebhaftes Verbrennen derjenigen  
erstoff enthalten; am auffallend-  
reinigung des Wasserstoffs mit  
nenen, welche sich dem Glühn  
reihen lassen. Die Construction  
gistic Lamp) ist am gehörigen  
r müssen aber die Erscheinungen,  
gemeinen Gesetzen der Wärme in-  
en. Der Proceß des Verbrennens  
ne unter Ausscheidung von Licht  
ndung der verschiedenen brenn-  
allein diese Verbindung geht auch  
und mit so geringer Energie vor  
irne dabei frei wird, wie dieses  
irung der Metalle zeigt. Wärme  
Beförderungsmittel dieser Verbin-  
igt hat, welcher Knallgas bis et-  
ilbers erhitzte und fand, daß es

ich auch ein geringer Theil verdich-  
enzen angehäuft, die den Phosphor  
dienen.

KL. S. 16.

72.

sich dann zu Wasser verdichtete, so wie Kohle und Sauerstoff in einer etwas höhern Temperatur zur Kohlensäure. Hierbei ist jedoch stets die Geneigtheit zum eigentlichere Verbrennen unverkennbar vorhanden, und wenn man daher einen Körper von geringer Wärmecapacität, wozu sich Platin vorzugsweise eignet, dem Einflusse dieser Verbindungen aussetzt, indem man ihn zugleich fähig macht, dieselben seinerseits zu befördern, so wird die erzeugte Wärme hierdurch sichtbar zum Vorschein kommen, wie dieses namentlich bei den Glühlämpchen der Fall ist. H. DAVY<sup>1</sup> entdeckte dieses bei seinen Versuchen, die Explosionen des entzündlichen Gases der Kohlenminen zu verhüten, indem er fand, daß heifsgewordene Gewebe von feinem Platindraht in solchen Gasarten zu glühen fortführen und wieder anfangen, wenn sie auch etwas abgekühlt waren. Andere explodirende Gasgemenge zeigten einen gleichen Erfolg, und ebenso die Dämpfe von Aether, Alkohol, Terpentinöl und Naphtha, unter denen die beiden ersten sich zu Versuchen am besten eignen. Gieft man daher einige Tropfen Aether in ein kaltes oder Alkohol in ein warmes Glas, und hält einige Windungen Platindraht von  $\frac{1}{16}$  oder  $\frac{1}{8}$  Zoll Durchmesser nach vorgängiger Erhitzung darüber, so werden diese zu glühen anfangen und fortfahren, bis die Flüssigkeit verdunstet ist, mit einem im Finstern sichtbaren zarten Lichte über dem Drahte und unter Erzeugung einer eigenen Säure. Der Versuch gelang ihm blofs mit Platin- und Palladiumdraht, welche beide eine geringe Wärmecapacität haben, doch kann man statt des Drahtes auch dünne Bleche nehmen.

Die ursprüngliche Erfindung DAVY's hat im Verlaufe der Zeit eine Menge Anwendungen und Abänderungen gefunden, wozu auch DÖBEREINER's<sup>2</sup> *Platinschwamm* und dessen *Feuerzeug* gehören, wovon wir aber hier nur die meisten und wichtigsten, mitunter blofs historisch, erwähnen wollen, da die Hauptsache, nämlich die Beziehung zur Wärmelehre, bereits (§. 134) aufgestellt worden ist. ERMAN<sup>3</sup> vergrößerte den kleinen Glühapparat bedeutend, indem er auf einen frisch abgeschnit-

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1817. p. 78. Journ. de Phys. T. LXXXVI. p. 303.

<sup>2</sup> G. LXXIV. 269.

<sup>3</sup> Berliner Denkschriften 1818. S. 362.

en Docht einen Ring von 4 Lin.  
öhe aus Gewinden des feinsten  
en Rost aus dünnem Platinblech  
4 bis 5 concentrische Cylinder  
er oder geringerer Dicke, deren  
n Drahtenden ausgefüllt waren.

Stichflamme einer Weingeistlam-  
gerieth der Weingeist ins Sieden,  
lete Schwamm in 2 Lin. Entfer-  
achte Wasser zum Sieden und  
nen Bleche eine Menge saurer  
ndungen von feinem Platindraht  
ihre Wirkung nicht blofs auf  
nten Dämpfe, sondern auch auf  
ende Mischungen und leicht ver-  
ung auf verdampfenden Kampher  
s 1818, STRATING<sup>2</sup> aber giebt  
Platinschwamm auf Kampher le-

beim Glühen des Schwammes  
tglühn und der Kampher durch-  
t, dafs der Platinschwamm, wel-  
Knallgas zeigt, auf andere was-  
geringerer Kraft wirkt, als er-  
EREINER<sup>3</sup> bemerkt hat, HENRY<sup>4</sup>  
e Einwirkung des Platinschwam-  
örmigen Mischungen, wozu noch  
n kann, dafs kleine Kügelchen  
chen Platin als *audiometrisches*

Gelehrten erstreckten sich nicht  
asarten und Dämpfe, die sich  
DAVY oder durch Platinschwamm  
offgas vereinigen lassen, sondern  
, welche andere Körper, wenn

. Avril. p. 195.

. XXIV. et XXVI.

p. 266. Vergl. *Annals of Philos.* T.



auch mit einigen Modificationen, die nämliche Wirkung hervorbringen. SCHÜBLER<sup>1</sup> fand, daß Alkohol von 0,85 spec. Gewicht 32° oder 38° C. Temperatur haben müsse, wenn sein Dampf dünnes Platinblech glühend erhalten sollte, und daß andere Metalle sich hierzu nicht eigneten, ANDERN<sup>2</sup> gelang der Versuch mit Alkohol, Schwefeläther und Naphtha von AMIAN, nur durfte der Aether nicht höchst rectificirt seyn, und Schwefelkohlenstoff entzündete sich selbst durch den glühenden Platindraht. V. YELIN<sup>3</sup> liefs ein Löckchen des feinsten Platindrahtes vermittelst eines Korkes auf Alkohol schwimmen, KARMARSCHE<sup>4</sup> stellte dasselbe sehr zweckmäfsig auf einen Docht, welcher über den Rand eines kleinen Medicinglases hervorragte, und erhielt befriedigende Resultate mit Weingeist, Aether, Terpentinöl, rectificirtem Petroleum, Bergamottöl und Kampher. Schon früher wollte JUCH<sup>5</sup> gefunden haben, daß aufser Platin kein Metall die Erscheinung zeige, KARMARSCHE aber erhielt dieselbe mit Silberdraht, jedoch nur schwer mit Messing-, Kupfer-, Eisen- und Stahldraht; Golddraht abschmolz augenblicklich. DÖBEREINER selbst fand<sup>7</sup>, daß auch andere fein vertheilte Metalle im Dampfe des absoluten Alkohols zu glühen fortfahren, als gepulverter Braunstein, Nickelstaub oder Nickeloxyd, Kobaltstaub oder Kobaltoxyd, Uranoxyd, Zinnoxid und andere; ja er bemerkte<sup>8</sup>, daß das etwa verkohlte Ende des Dochtes einer Weingeistlampe zu glühen fortfuhr, nachdem die Lampe aus Mangel an Weingeist erloschen war; als er aber vorsichtig neuen absoluten Alkohol in die Lampe gebracht hatte, dauerte dieses Glühen 24 Stunden fort.

Mit gebührender Aufmerksamkeit wurden von den verschiedensten Gelehrten die interessanten Eigenschaften des durch DÖBEREINER entdeckten Platinschwammes beachtet. Unter An-

---

<sup>1</sup> Schweigger's Journ. Th. XX. S. 199.

<sup>2</sup> Bibliothèque univ. 1817. Févr.

<sup>3</sup> Hermbstädt's Museum. Th. XV. Heft 2.

<sup>4</sup> G. LXXV. 83.

<sup>5</sup> Dingler's polyt. Journ. Th. I. Heft 1.

<sup>6</sup> G. LXXV. 83.

<sup>7</sup> Schweigger's Journ. Th. XXXIV. S. 91.

<sup>8</sup> G. LXXIV. 274.

THÉNARD<sup>1</sup> seine Versuche schon bekanntwerdend, und fanden, daß ein Stückchen dieses Metalles bei Explosion des Knallgases, wohl nicht zu Wasser bewirken, und daß dasselbe dem Platin in seiner Wirksamkeit, Iridium, Osmium, Kobalt, aber nur durch höhere Temperaturen überlegen. Selbst nichtmetallische Körper, Glas, Porcellan und Bergkry-  
stall, den Siedepunct des Quecksilbers, die Temperatur in geringerem Grade in Beziehung auf diese Eigenschaften. PLEISCHL<sup>2</sup>, GARDEN<sup>3</sup> nahmen die Wirkung von Iridium, FISCHER<sup>4</sup> die durch verschiedene andere Gasgemenge, als gasförmiges, ölbildendes Gas und Sauerstoffgas, sich zu verbinden, sich aber in Wasser und Ammoniakgas und Wasserstoffgas einer Einwirkung, entdeckten DULONG und THÉNARD<sup>5</sup> suchen. So wurden also die inter-  
essanten und DÖBEREINER's überall, auch mit der ihrer Wichtigkeit gebührend genommen, rücksichtlich ihrer Er-  
forschung der elektrischen und der Wärme. BERZELIUS<sup>6</sup> war geneigt, sich für die Untersuchung und im Ganzen wohl  
Andere; allein die überwiegende

XXIII. p. 442. T. XXIV. p. 380.  
L. S. 229.

no. p. 466, Schweigger's Journ. Th.

an der schles. Ges. für vaterländ.

26. p. 46.

8. S. 270 u. 271.

KIX. S. 2.

1 ff.

den Gründe, welche für die letztere entscheiden, sind oben bereits nach LIEBIG angegeben worden. Ohne bei der anfänglichen Entdeckung stehn zu bleiben, hat DÖBEREINER<sup>1</sup> später die auf diese Weise statt findende unerwartet grofse Wärmeentbindung, welche sich bei dem fast noch wirksameren Iridmoir am auffallendsten dadurch zeigt, dafs dasselbe in feinsten Pulverform auf mit Alkohol benetztes Papier gestreuet fast augenblicklich mit Zischen erglüht, so wie nicht minder die Bereitungsart der hierzu am meisten geeigneten Formen der entzündenden Metalle und die Zusammensetzung der erzeugten Producte mit gewohnter Gründlichkeit untersucht und auf die technische Bereitung des Essigs angewandt.

140) Zum Schlusse dieser Untersuchungen mögen hier noch einige nahe liegende Bemerkungen Platz finden. Wasserstoffgas und viel Wasserstoff enthaltende Körper, namentlich in Dampfform, zeigen ein vorzügliches Bestreben, sich mit Sauerstoff zu verbinden, wobei dann wegen grofser chemischer Energie Wärme in geringerem oder (meistens) in höherem Grade frei wird. Wenn man daher nach DÖBEREINER<sup>2</sup> Aether in eine Schale tröpfelt, die in siedendem Wasser steht oder durch siedendheifse Wasserdämpfe warm erhalten wird, so gewahrt man im Dunkeln eine sehr blasse, wenig leuchtende und nicht zündende Flamme. Die Tropfen rotiren, wie in LEIDENFROST'S Versuche, und der Geruch zeigt, dafs durch die Flamme *Sauerstoffäther* und *Aetherlampensäure* gebildet wird. Diesem ähnlich ist eine Beobachtung von WILLIAMS<sup>3</sup>, dafs bei gewöhnlichen Kerzen, wenn man dem langen Dochte derselben etwas Fett zuführt, wodurch die Flamme wächst ohne vorhandene Verkohlung, und sie dann ausbläst, ein Phosphoresciren statt findet und eine Säure sich durch den Geruch kenntlich macht. MARTENS<sup>4</sup> giebt folgende Vorrichtung an, durch die ein Platinlöckchen lange glühend erhalten wird. Man nimmt eine Phiole von 2 bis 4 Pinten Inhalt mit weiter Oeffnung, erwärmt ihren Boden zwischen 30° bis 50° C., giefst

<sup>1</sup> Schweigger-Seidel's n. Jahrbuch Th. III. S. 363. Vergl. Poggendorff's Ann. XXIV. 603.

<sup>2</sup> Journal für praktische Chemie. N. I. S. 75.

<sup>3</sup> Annals of Philos. T. VI. p. 44.

<sup>4</sup> Bulletin de l'Acad. R. de Bruxelles. 1836. N. XI. p. 420.



inein, und senkt bis etwa 1 Zoll  
 tindrahtlöckchen aus Draht von  
 an einem dickeren Drahte be-  
 le in einem Stückchen Karte  
 selben hinab, dafs das Karten-  
 ist das Löckchen vorher in einer  
 erhitzt, so fährt es fort zu glühn,  
 entsteht, wenn der Alkohol zu  
 eine nicht eben gefährliche Ex-  
 einige Stunden fort, wenn der  
 5° warm erhalten und zuweilen  
 n den innern Wandungen sam-  
 rzüglich wenn die Flasche oben  
 genäfst, Leinwand kalt erhalten  
 ine Lampensäure enthält<sup>1</sup>. Will  
 ameln, sondern ist es blofs um  
 zu thun, so wählt man eine  
 tubulus versehn ist, damit stets  
 und neues Sauerstoffgas zufüh-  
 ATHER<sup>2</sup> endlich hat DÖBEREI-  
 onstruction einer *Lampe ohne*  
*tischen Lampe* benutzt, und es  
 l, dafs diese unter allen angege-

Die blofse Zeichnung derselben <sup>Fig.</sup>  
 dafs es kaum einer Beschreibung<sup>42</sup>.  
 ene Lampe mit einem obern, des  
 Ringe wird durch die Röhre B  
 itte erhebt sich eine kleine hohle  
 D befindet, den man am obern  
 den Rand legt. In seine Mitte  
 eckt, welcher am obern Ende die  
 rägt, die nach dem Entzünden  
 ingeists zu glühen fortfahrt und  
 len übergestürzten Glaskegel AB

INER in Poggendorff's Ann. XXIV.

1. N. XX. p. 359.

72.

141) Unter die dem Sauerstoff sehr verwandten und daher leicht verbrennlichen Körper gehört ferner der *Schwefel*, welcher eben daher in kleinen Massen häufig zur Entzündung kleiner Hölzchen dient; weil er aber das Sauerstoffgas in grosser Menge sehr begierig aufnimmt und die sich in Dampfgestalt verbreitende schweflige Säure, die beim Verbrennen desselben den erstickenden Geruch erzeugt, das vorhandene Sauerstoffgas mit grosser Energie an sich reißt, um in Schwefelsäure verwandelt zu werden, so wird dadurch der Proceß des Verbrennens wieder gehindert und Schwefel, in grösseren Massen entzündet, erlischt daher von selbst. Wird er in kleinen Quantitäten im Sauerstoffgas entzündet, so gewahrt man sein starkes Verbrennen mit gelbem weissen, ins Blaue übergehenden Lichte. Die *Kohle* gehört unter die am stärksten verbrennlichen Substanzen, weil sie den Sauerstoff mit grosser Begierde aufnimmt. Bei ihr kommt aber die Temperatur sehr in Betrachtung und zugleich auch der Aggregatzustand, worin sich der Kohlenstoff befindet. Ist letzterer ein lockerer, wie beim Kohlenpulver und Kienruß, so verbreitet sich das Brennen begierig durch die ganze Masse; ist er aber ein fester, wie bei den härteren Kohlen, dem Anthracit und noch mehr bei Diamant, so hat das Verbrennen grosse Schwierigkeiten, und die Kohlen erlöschen von selbst, ungeachtet viel Kohlenstoff im lockeren Zustande enthaltende Körper, als Dünger, feuchtes Stroh u. s. w., zu den oben (§. 127) angegebenen Selbstzündern gehören. *Diamant* dagegen und *Graphit*, obgleich aus reiner Kohlenstoff, sind im höchsten Grade unverbrennlich und können nur im Focus grosser Brenngläser oder im Knallgasgebläse verbrannt werden. Unter den *Metallen* haben einige eine so grosse Verwandtschaft zum Sauerstoff, daß sie sich kaum oder gar nicht davon trennen lassen, andere verbrennen leichter, z. B. Wismuth, Antimon, *Eisen* u. s. w. Letzteres Metall hat eine durch Hitze sehr zu steigende Verwandtschaft zum Sauerstoff, und verbrennt daher, wenn es weiss glühend gemacht ist, in einem starken Luftstrome von selbst. BEYERLEY<sup>1</sup> in London entdeckte dieses und fand es auffallend, daß ein kalter Luftstrom eine solche Wirkung haben könne.

<sup>1</sup> Journal de Chimie médicale 1834. Avril. p. 212. L'Institut N. XLII. p. 71. Poggendorff's Ann. XXXI. 496.



meldete die Thatsache an D'ANCET, welcher den Versuch mit Erfolg wiederholte, ja das Verbrennen eines weisßglühenden Eisenstabes mit Funkensprühen dauert fort, wenn man ihn schnell in der Luft herumschwingt. Beide Methoden, entweder einen starken kalten Luftstrom gegen das Eisen zu blasen, oder dasselbe schnell in der Luft herumzuschwingen, sind seitdem mit günstigem Erfolge mehrseitig durch RICHARD PHILLIPS und ROBERT ADDAMS wiederholt worden<sup>1</sup>, jedoch muß das Eisen sehr stark weißglühen, um im Zustande des Verbrennens zu bleiben und stark Funken zu sprühen, weil es im Gegentheil sonst schnell erkaltet. Die Ursache liegt offenbar darin, daß stark weißglühendes Eisen große Affinität zum Sauerstoff hat und daher durch rasches Verbrennen die abkühlende Wirkung des Luftstroms aufhebt. Die äußerste Grenze bildet wohl ohne Zweifel das Platin, welches zwar im Knallgasgebläse mit Funkensprühen im Flusse bleibt, aber dennoch seinen Metallglanz nicht verliert.

142) β) Die zweite Bedingung des Verbrennens, in der wir genommenen engeren Bedeutung, ist die *Menge des vorhandenen oder entwickelten Sauerstoffgases*. Ist gar kein Sauerstoffgas vorhanden und der Zutritt desselben gänzlich abgeschnitten, so ist schon der Natur der Sache nach gar kein Verbrennen, auch selbst der verbrennlichsten Substanzen, mehr möglich und selbst Phosphor, Kalium, so wie die sonstigen verbrennlichsten Substanzen können daher im reinen Stickstoff- und Wasserstoffgas nicht verbrannt werden. Für Wasserstoffgas läßt sich dieses durch einen artigen Versuch anschaulich machen. Füllt man eine etwas große gläserne Flasche mit kurzem Halse und etwas weiter Oeffnung voll Wasserstoffgas, und hält man sie mit der Mündung nach unten gestellt so, daß das leichtere Gas in ihr ohne eindringende atmosphärische Luft bleibt, so kann man mit einer brennenden Kerze das Gas am unteren Rande der Oeffnung entzünden; im Augenblicke der Entzündung wird die Kerze erlöschen, beim Herausziehen aber an dem unten fortbrennenden Wasserstoffgas wieder entzündet werden, und so kann man dieses Entzünden und Auslöschen mit Vorsicht etliche Male wiederholen, muß

<sup>1</sup> London and Edinb. Phil. Mag. N. LXVIII. p. 407. N. LXIX. 1845. Bibl. univ. 1838, Janv. p. 195.



dann aber die Mündung der stets lothrecht gehaltenen Flasche wieder unter das Sperrwasser bringen, um eine sonst erfolgende Explosion zu vermeiden. Füllt man umgekehrt ein etwas wettes Glas mit Kohlensäure und bedeckt man dasselbe vor dem Wegnehmen aus der pneumatischen Wanne mit einer geschließenden Glasplatte so, daß es sich umkehren und die Platte wegziehen läßt, ohne Eindringen von atmosphärischer Luft, so wird die Flamme einer in das schwerere Gas eingesenkten Kerze erlöschen, ja das schwerere Gas läßt sich mit Vorsicht aus dem ersten Glase in ein zweites gießen und diesem der Versuch wiederholen. Ebenso wird ein Stück Phosphor in einem kleinen Platinlöffel liegend, wenn man schnell in die Mitte der großen und breiten Flamme einer Weingeistlampe bringt, zwar schmelzen und stark verdampfen sich aber nicht entzünden, weil die umgebende Flamme als von außen zuströmende Sauerstoffgas verzehrt. Aus gleicher Ursache ist der leicht zu verkohlende Docht einer Kerze mitten in der Flamme schwarz und nicht glühend, denn nirgend sagt LICHTENBERG, um durch einen paradoxen Ausdruck die Sache anschaulicher zu machen, findet das Verbrennen wenig statt, als mitten in einer brennenden Flamme. Bloß das mehr hervorragende Ende des Dochtes fängt an zu glühen und muß abgeschnitten werden, wenn es zu lang ist. WALKER schlug daher vor, man solle die Unschlittkerzen nicht gerade stellen, sondern in einem Winkel von  $30^\circ$  gegen die Verticale geneigt, damit der aus der Flamme herausstehende Docht durch Zutritt von Sauerstoffgas verzehrt und das lästige Schmelzen überflüssig würde. Ebendaher können Körper, die bereits mit Sauerstoff gesättigt sind, als Wasserdämpfe, Metalloxyde, Erde u. s. w., zwar zum Glühen gebracht, geschmolzen und verflüchtigt werden, aber ein Brennen derselben ist unmöglich.

Es liegt sehr nahe bei der Sache, daß Zuführung von Luft, noch mehr aber von Sauerstoffgas, das Brennen erhöht, weil dadurch die nothwendig erforderliche Bedingung desselben verstärkt und somit die Wirkung erhöht wird. Hierher gehören die Versuche der Londoner Societät, wonach auf einer glühenden Kohle, wogegen ein Strom Sauerstoff

---

1 Bibliothèque britann. T. XXV. p. 352. Nicholson's Journ. III. p. 272. G. XIII. 240.

geblasen wird, Diamant sich verflüchtigt, Wedgwood'sche Thon-  
 kugeln schmelzen und aus Kieselerde bestehende Fossilien,  
 z. B. Amethyste, Sapphire, Topase, Rubine, Granaten u. s. w.,  
 in Flufs bringen lassen<sup>1</sup>. Hieran schließt sich *Marcel's*  
*Lampe*<sup>2</sup> und das *Knallgasgebläse*, jedoch kann ich dem, was hier-  
 über bereits gesagt worden ist<sup>3</sup>, nichts Wesentliches hinzusetzen,  
 wenn ich auch die weiteren Versuche von SILLIMAN<sup>4</sup> und  
 MURRAY<sup>5</sup> noch erzählen wollte. Eine minder intensive Wir-  
 kung erzeugt freier Zutritt der atmosphärischen Luft, besser ein  
 künstlicher Luftstrom, und dieses führt dann zu der Betrach-  
 tung der verschiedenen Gebläse vom einfachen *Löthrohre* der  
 Mineralogen bis zu den großen Gebläsen der Hohöfen, wovon bereits  
 gehandelt worden ist<sup>6</sup>. In Beziehung auf das Löthrohr möge  
 hier noch erwähnt werden, daß seitdem zwei Vorschläge gemacht  
 worden sind, das nur für Einige, für die Meisten nicht beschwer-  
 liche anhaltende Blasen aus den Lungen zu vermeiden. DAN-  
 TON<sup>7</sup> rath, die zum Ausströmen der Luft bestimmte Spitze in  
 eine Thierblase zu stecken und letztere durch ein anderes  
 eingehendes Rohr mit Luft zu füllen, zugleich aber, um ei-  
 nen stärkeren Luftstrom zu erhalten, die Blase durch vier her-  
 vorgezogene Schnüre mit Gewichten zu pressen; eine etwas  
 laufftichtige und unbequeme Einrichtung. Zweckmäßiger ist  
 der Vorschlag von K. T. KEMP<sup>8</sup>. Hiernach wird die Luft  
 durch das Rohr D in das Gefäß AB geblasen, und ihre Rück-  
 kehr durch das Quecksilber d im inneren Behälter E ge-  
 hindert, so daß sie dann einige Zeit, allerdings aber mit ab-  
 nehmender Stärke, aus dem Röhrchen C gegen die Flamme der  
 Lampe bläst.

143) 7) Eine dritte Bedingung, die auf das Verbrennen

<sup>1</sup> Tillich's philos. Magaz. T. VIII. p. 21. 262. 322. Scherer's  
 Th. VIII. S. 501.

<sup>2</sup> S. Art. *Gebläse*. Bd. IV. S. 1158.

<sup>3</sup> S. ebend. S. 1159. Vergl. The Gasblow-pipe, by CLARKE. Lond.

<sup>4</sup> Aus Amer. Journ. of Science in Tillich's philos. Mag. T. L.  
 9.

<sup>5</sup> Tillich's philos. Mag. T. XLVIII. p. 433. T. XLIX. p. 47.

<sup>6</sup> S. Art. *Gebläse*. Bd. IV. S. 1153 ff. Vergl. Laboratorium. Ht. I.  
 er's polyt. Journ. Th. XXXVIII. S. 123.

<sup>7</sup> Journ. de Pharmac. 1829. Janv. p. 12.

<sup>8</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. XII. p. 340.

Fig.  
48.

einen nicht geringen Einfluss äussert, ist eine grössere Ausbreitung der verbrennlichen Substanzen in der Art, dass sie dem Sauerstoffgas mehr Oberfläche darbieten und dadurch der Zutritt desselben erleichtern. Hierher gehörige Erscheinungen giebt es in Menge; ihre Erklärung ist aber durchaus nicht schwierig. Große Massen Schwefel erlöschen von selbst, klein an Hölzchen setzen diese in Brand; ebenso verhalten sich große Massen Pech, statt dass Pechfackeln und Pechkränze begierig verbrennen. Wachs, Oel, Unschlitt u. s. w. lassen sie in Massen nicht entzünden, werden sie aber in kleinen Quantitäten durch die Capillarität der Dochte gehoben und in großer Oberfläche der Flamme dargeboten, so unterhalten sie diese fortwährend. Zweckmässig machte daher ALSTRÖMER die Lampendochte bandförmig, und eine große Verbesserung war die des Bürgers d'ARCADE aus Genf, dem aus einem hohlen Cylinder bestehenden Dochte von beiden Seiten frisch Luft zuzuführen. Ein die Sache erläuternder interessanter Versuch lässt sich anstellen, wenn man kleine sehr dünne Scheibchen von einer Stange *Phosphor* abschneidet und auf Baumwolle legt. Bei mittlerer Temperatur von etwa 15° C. schmelzen diese durch eigene Wärme zu kleinen Kügelchen und gerathen in Brand, besonders wenn man sie mit einem kleinen Hölzchen etwas aus einander zieht, während die daneben liegende Stange bloß verdampft, ohne in Brand zu gerathen.

144) δ) Wo nicht die wesentlichste, doch eine der wichtigsten Bedingungen des Brennens ist die *Temperatur*, wie schon daraus von selbst folgt, dass die Wärme nicht nur überhaupt von großem Einflusse auf chemische Verbindungen ist, sondern auch namentlich die Verwandtschaft des Sauerstoffs zu den verbrennlichen Körpern erhöht, jedoch bei den verschiedenen auf ungleiche Weise. Sehr hervorstechend ist dieses vorzüglich bei den Metallen, deren Oberfläche in höheren Temperaturen oxydirt wird und dadurch verschiedene Farben annimmt das sogenannte *Anlaufen*; vorzugsweise aber zeigt sich diese beim Eisen, welches nach der Dicke der oxydirten Oberfläche strohgelb, orange, blau und violett wird, überhaupt aber in einer Temperatur von etwa nur 200° bis 300° C. sich so schnell oxydirt, dass es eben daher zu Apparaten, die in solcher Wärme



angewandt werden sollen, sich  
3, Zink und Silber verhalten sich  
peraturen, die vom Punkte ihres  
hen, beim Eisen aber wird die  
durch Hitze so gesteigert, daß  
ens selbst das Kali zerlegt. So  
uerstoffgas nur dann, wenn man  
s meistens durch ein aufgesteck-

Schwamm geschieht, aber auch  
henschlag bewirkt werden kann.  
n, einzeln im Zustande des Glü-  
n gelegt, erlöschen, löchte Stein-  
Luft; wird ihnen aber in größe-  
e nicht entzogen, so verbrennen  
t der Diamant unter einer mit  
durch den Focus großer Brenn-  
rden, so verbrennt er von selbst<sup>1</sup>,  
höchst wichtigen Versuch ein ei-  
angegeben worden ist. Oel brennt  
peratur; ist es aber bis auf etwa  
so brennt es mit großer Heftigkeit  
worauf die Gefahr bei der Be-  
er Buchdruckerschwärze durch

ng hat diese Aufgabe viel Auf-  
geführten Streit erregt. Theo-  
1 Satz auf, daß die Verbrenn-  
e der Luftverdichtung abhängt  
von etwa 35000 Fufs gar kein  
rde. Nach weiteren Versuchen  
Gemenge aus Hydrogengas und  
ischem Drucke leicht durch den  
lasse, keineswegs aber bei einer

von LANDBRIANT in Ann. de Chimie  
S. 428 und den späteren von H.  
weigger's Journ. Th. XII. S. 200.  
72.

C. p. 615.

2.

S. 130. Vergl. G. LVIII. 345.

T

nicht genau angegebenen, ungefähr aber das Sechsfache erreichenden Verdünnung, worauf er den Schluss gründete, daß manche nicht leicht verbrennliche Körper, namentlich Gas unter stärkerem atmosphärischen Drucke verbrennen würden. Als er eine Mischung aus Wasserstoffgas und Luft durch Hitze ausgedehnt hatte, war es ihm unmöglich, durch einen elektrischen Funken Entzündung hervorzubringen, auch entzündete sich dasselbe nicht durch einen genäherten brennenden Spahn, worauf er den Schluss gründete, daß das etwa 4- bis 5m durch verminderten Druck oder Hitze ausgedehnte Wasserstoffgas weder durch den elektrischen Funken noch durch eine Flamme entzündet werden könne. Aufser einigen andern entnimmt er hieraus auch die Erklärung, warum das Wasserstoffgas in Berührung mit atmosphärischer Luft nicht durch eine glühende Kohle, sondern nur durch einen flammenden Körper entzündet werden könne. Wie GROTHUSS diese Aufgabe noch weit verfolgte und mit anderweitigen Naturgesetzen in Einklang zu bringen suchte<sup>1</sup>, scheint mir überflüssig, hier auseinanderzusetzen.

146) Bald nachher, als diese Resultate bekannt geworden waren, stellte H. DAVY seine Untersuchungen über die Mittel an, die Entzündung der schlagenden Wetter in den Bergwerken zu hindern, die ihn dann zur Erfindung seiner *Sicherheitslampe* führten<sup>2</sup>, wozu er nicht, wie zur Entdeckung der Metallöde durch zufällige Anwendung eines nur Wenigen zu Gebote stehenden mächtigen Apparates, sondern durch scharfsinnige Combinationen gelangte. Zuerst leitete ihn die Erfahrung, daß entzündliche Gasarten nicht explodiren, wenn sie aus einem Röhrchen von 0,2 Zoll Durchmesser ausströmend am Ende desselben verbrennen, und er betrachtete dieses als eine Folge der Abkühlung durch das Metall, woraus er dann weiter folgerte, daß man nur für genügende Abkühlung sorgen müsse, um die Entzündung solcher Gasarten zu hindern. Fortgesetzte Untersuchungen zeigten dann wirklich, daß ein Drahtgeflecht von Messingdraht 0,02 Zoll dick mit 100 Oeffnungen auf einen Quadratzoll einem Gemenge von 1 Th. Kohlenwasserstoffgas und 12 Th. atmosphärischer Luft die Entzündung mittheilte, wenn

1 Schweigger's Journal. Th. IV. S. 238. Th. IX. S. 327.

2 S. Art. *Lampe*. Bd. VI. S. 62 ff.



es heiß wurde oder wenn man eine damit umgebene Lampe in der Mengung bewegte; enthielt dagegen ein solches Geflecht 196 Oeffnungen auf einen Quadratzoll, so fand die Entzündung erst beim Rothglühen, aber nicht bei der Bewegung statt. Ein Geflecht von Eisendraht,  $\frac{1}{10}$  Zoll dick und 240 Oeffnungen auf 1 Quadratzoll enthaltend, sicherte so lange, als es nicht stark rothglühend wurde, war dasselbe aber von  $\frac{1}{30}$  Zoll dickem Eisendrahte verfertigt und 576 Oeffnungen auf 1 Quadratzoll enthaltend, so fand bei der stärksten Zuströmung aller Arten von Mengungen der entzündlichen Gasarten, selbst bei starker Glühhitze, keine Explosion statt, ja sogar Knallgas entzündete sich nicht, wenn die Flamme der Lampe von einem solchen Gewebe aus Messingdraht umgeben war, obgleich das Drahtgeflecht weiß glühete und der Versuch zur Verhütung seines Schmelzens abgebrochen werden mußte<sup>1</sup>.

H. DAVY<sup>2</sup> unterstützte die hieraus entlehnte Folgerung, als die Abkühlung das Entzünden selbst der verbrennlichsten Körper, sogar der explodirenden Gasmengung, unmöglich mache, durch eine weitere Reihe interessanter Versuche. Legt man einen einfachen Baumwollenfaden in Oel<sup>3</sup> und entzündet man ihn auf der Oberfläche desselben, so erhält man ein Flämmchen von  $\frac{1}{10}$  Zoll Durchmesser. Biegt man einen Eisendraht von  $\frac{1}{10}$  Zoll Dicke<sup>4</sup> in einen Ring von  $\frac{1}{10}$  Zoll Durchmesser und schiebt ihn über das Flämmchen, so wird er es auslöschen, so lange er kalt ist, nicht aber dann, wenn er durch dieselbe genügend erhitzt ist; ein gleicher gläserner Ring löscht die Flamme nicht aus, auch wenn er noch keine höhere Temperatur angenommen hat, woraus hervorgeht, daß die Ursache im ungleichen Ableitungsvermögen liegt. Nähert man ein metallenes Knöpfchen von  $\frac{1}{10}$  Z. Durchmesser dem Flämmchen bis auf die Weite seines Durchmessers, so wird sie auslöschen, wenn jenes nicht einen bedeutenden Hitzegrad erreicht.

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1816. p. 1 ff.

<sup>2</sup> Ebendasselbst 1817. p. 71 ff.

<sup>3</sup> Bequemer bedient man sich hierzu ganz dünner Wachskerzen, man in Glasröhren selbst gießen kann.

<sup>4</sup> Bequemer ist es, statt eines so dünnen Drahtes einen dickeren von etwa 0,3 Lin. Durchmesser anzuwenden.



147) Diesen ähnliche Versuche machte G. OSWALD SYM<sup>2</sup> und zwar nicht mit einem Faden im Oel, sondern mit kleinen, sehr dünnen Wachskerzen. Hält man in die Flamme derselben einen einzelnen Draht, so wird der obere Theil derselben vermindert, und dieses zunehmend, wenn man zu mehreren Drahten und zu stets engeren Geflechten übergeht. Hält man über die durch ein Metallgeflecht unterbrochene Flamme die Hand oder ein Thermometer, so gewahrt man nach Wegnahme des Geflechtes sofort eine grössere Wärme. Die Verminderung der Wärme dauert jedoch bloß so lange in ihrer ganzen Stärke fort, bis das Netz glühet, doch kann die Hitze über dem Geflechte nie höher, als die des Geflechtes ist, steigen, wonach also bis zu einer gewissen Grenze das Entflammen der Gasarten aufserhalb des Geflechtes unmöglich bleibt. Wird das Metallnetz horizontal in die Flamme gehalten, so wird sie dadurch abgeschnitten, wobei ein Theil des verflüchtigten Wachses durch das Geflecht entweicht, sich zum Theil an dasselbe legt, zum Theil über demselben verbrannt werden kann, so daß die Flamme hiernach aus zwei Theilen mit einem mittleren nicht glühenden, folglich dunklen, besteht<sup>2</sup>; ja es läßt sich sogar eine Flamme durch zwei, etwas mehr als 0,5 Z. von einander abstehende, Drahtgeflechte in drei Theile theilen. Fehlt der oberste Theil der Flamme, so gewahrt man, von oben herabsehend in derselben am deutlichsten einen dunklen Cylinder, welcher auch im gewöhnlichen Zustande in der Flamme vorhanden zu seyn pflegt und den man für verflüchtigtes Wachs hält. Die Flamme einer Argand'schen Lampe, durch ein Drahtgeflecht in der Mitte durchschnitten, giebt daher zwei leuchtende, einen mittleren dunklen umgebende concentrische Ringe, indess fehlt der dunkle Theil der Flammen bei allen mit Sauerstoffgas gemischten brennbaren Gasarten, weswegen diese auch einen weit höheren Grad der Hitze und des Leuchtens geben.

1 *Annals of Philos. T. VIII. p. 321. Biblioth. univ. T. IV. p. 165. Ann. de Chim. et Phys. T. IV. p. 385.* Die Einwendungen, welche MURRAY (s. G. LXIX. 236) hiergegen gemacht hat, und die von ihm gegebene Erklärung scheint mir nicht bedeutend genug, um hier besonders erörtert zu werden. Dieses dürfte auch der Fall seyn mit den Zweifeln, die GROTHUSS ebend. S. 241 dagegen aufgestellt hat.

2 Mit einem kleinen Drahtringe läßt sich dieser Versuch leicht auf eine interessante Weise anstellen.

148) H. DAVY<sup>1</sup> wandte die eben erwähnten Thatsachen dazu an, den durch GROTHUSS aufgestellten Satz, daß das Verbrennen, namentlich der Gasarten, durch Verdünnung unmöglich werde, zu widerlegen, und stellte ihm einen andern entgegen, daß nämlich die Verbrennung durch die Temperatur bedingt sey. Er brachte ein Gefäß, worin Wasserstoffgas entwickelt wurde und an der Oeffnung einer feinen Spitze mit einer  $\frac{1}{4}$  Zoll hohen Flamme verbrannte (*lumen philosophorum*), unter einen Recipienten von 200 bis 300 Kubikzoll Inhalt. Beim Exantlren bis zur fünffachen Verdünnung nahm die Flamme zu<sup>2</sup>, dann aber bis zur achtfachen ab, wobei sie erlosch. Daß die Ursache hiervon nicht am Mangel des Sauerstoffgases lag, zeigte sich, als er das nämliche Gefäß mit größerer Flamme anwandte, wobei die Spitze glühete und die Verdünnung der umgebenden Luft deswegen bis zur zehnfachen getrieben wurde, ehe die Flamme erlosch. Demnächst wickelte er um die Ausströmungsspitze des Gases einen Platindraht, dessen Ende in die  $\frac{1}{4}$  Zoll hohe Flamme endigte und daselbst glühend wurde, worauf sich die Verdünnung bis zur zehnfachen bringen liefs, indem die Flamme unten erlosch, am glühenden Platindraht aber weiter brannte, bis zur dreizehnfachen Verdünnung. Daraus wurde geschlossen, daß alle Körper nach Verhältniß ihrer leichtern Entzündlichkeit und größeren erzeugten Hitze in stärkeren Vacuum verbrennen würden, fand vollkommene Bestätigung, indem Schwefel in 20fach, Phosphor nach VAN MARUM in 60fach verdünnter Luft noch brannte, Phosphorwasserstoffgas aber im stärksten Vacuum einer Nairne'schen Luftpumpe noch einen Lichtschein gab. Daher entzündete sich auch bis zum 18fachen verdünntes Knallgas noch durch den elektrischen Funken, wenn die damit gefüllte Röhre bis nahe zum Schmelzen des Glases erhitzt war. DAVY glaubt daher auch gegen die Ansicht von HIGGINS, BERTHOLLET und andere annehmen zu müssen, daß die Entzündung der verbrennlichen Gasmischungen durch den elektrischen Funken nicht von der Verdichtung des Ganzen oder eines Theils derselben in

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1817, p. 45. G. LVI. 225.

<sup>2</sup> Ohne Zweifel war hierbei die erleichterte Entwicklung des Wasserstoffgases mitwirkend; auf jeden Fall darf dieser Umstand nicht übersehen werden.

Folge einer Ausdehnung eines andern Theiles durch Hitze abzuleiten sey, sondern lediglich von der Erhitzung, welche Ursache auch die Entzündung des Knallgases durch Compression herbeiführe. Die Erscheinungen, worauf GROTHUSS seine Folgerungen gebauet hatte, daß die Entzündung der verbrennlichen Gase durch ihre Ausdehnung gehindert werde, erklärte DAVY auf eine ganz andere Weise, indem er annahm, daß die Entzündung nicht in Folge der Ausdehnung, sondern der beigemengten Wasser- und Quecksilberdämpfe ausgeblieben sey, wonach also der ganze Beweis ungültig werde. DAVY dehnte, um dieses zu beweisen, Knallgas über trockenem Quecksilber bis zum 2,5fachen seines Volumens durch Hitze aus, machte dann das Ende der Röhre rothglühend, und es erfolgte sogleich Explosion. Wurde Knallgas langsam durch eine lange stark erhitze Glasröhre geleitet, so erfolgte die Explosion vor dem Rothglühen derselben. Eine glühende Kohle soll nach GROTHUSS das Knallgas bloß ausdehnen, aber nicht entzünden, allein nach DAVY findet die Entzündung allerdings statt, wenn die Kohle hinlänglich glühet und frei von Asche ist<sup>1</sup>; glühet dagegen weniger, so erfolgt eine langsame Verbindung des Gases zu Wasser. Um das aufgestellte Argument noch mehr zu unterstützen und zu zeigen, daß in den Versuchen von GROTHUSS die Beimischung heterogener expansibeler Flüssigkeiten, nicht aber die Ausdehnung, die Entzündung gehindert habe, zeigte DAVY, daß die Explosion des Knallgases durch einen kräftigen elektrischen Funken in Folge der Beimischung von 8 Theilen Wasserstoffgas, 9 Th. Sauerstoffgas, 11 Th. Sauerstoffsäuregas, 1 Th. Kohlenwasserstoffgas, 2 Th. Schwefelwasserstoffgas, 0,5 Th. ätherisches Gas, 2 Th. salzsaures Gas, 1,2 Th. kieselhaltiges flüßsaures Gas aufgehoben werde. Aus der Dichtigkeit und specifischen Wärmecapacität dieser Gasarten läßt sich dieses Verhalten nicht erklären, indess vertragen diejenigen Gasarten, welche eine geringere Hitze zu ihrer Entzündung bedürfen, eine größere Menge zugesetzter Gasarten, ohne daß ihre Explosion gehindert wird. So werden z. B. gleiche Theile Chlor- und Wasserstoffgas nach Beimischung von 18 Theilen Sauerstoffgas noch entzündet, aber Kohlenwasserstoff- und Sauerstoffgas im gehörigen Verhältniß, nämlich 1 und 2, g

<sup>1</sup> Dieses bestätigen die Erfahrungen PARROT's in G. LXIII. 76



stet werden schon durch Beimischung von 3 Theilen Sauerstoffgas an der Explosion gehindert. Wasserdampf mufste in grofser Menge der Luft beigemischt seyn, wenn er das Brennen des Schwefels hindern sollte. Knallgas wurde noch durch den elektrischen Funken entzündet, obgleich ein fünffaches Volumen Wasserdampf beigemischt war, kohlenstoffhaltiges Wasserstoffgas mit Luft gemischt erforderte  $\frac{1}{4}$  seines Volumens Wasserdampf und nur  $\frac{1}{4}$  Stickgas, um die Explosion zu hindern<sup>1</sup>. Endlich fand DAVY, dafs ein durch die Volta'sche Säule weifs- und gelb gemachter Eisendraht und glühende Kohle in 5mal verdichteter Luft nur wenig stärker brannten, als in gewöhnlicher Luft, auch nicht zu brennen fortführen, wie im Sauerstoffgas, woraus er folgert, dafs die Verbrennung in allen Höhen über der Meeresfläche und bei jedem Barometerstande auf eben so gute Weise vor sich gehe.

149) Man bewundert in der That den Fleifs bei der Anstellung dieser vielen Versuche und den Scharfsinn bei der Combination der erhaltenen Resultate in dieser classischen Arbeit des berühmten Britten. Sofern aber noch neuerdings mitunter behauptet worden ist, die durch v. GAORTHUS aufgestellten Sätze seien wohl noch nicht vollständig widerlegt, könnte man vermuthen, das unparteiische kritische Urtheil sey durch die überwältigende Masse der von seinem Gegner aufgehäuften Thatsaachen gleichsam erdrückt und befangen gemacht, indess mufs eine genaue Prüfung doch die Entscheidung zu Gunsten seines eigenen Gegners wenden. Abgerechnet dafs durch DAVY's Versuche der Grund der unrichtigen Ansicht, wozu v. GAORTHUS geführt wurde, nachgewiesen worden ist, und dafs die Versuche letzteren weder so zahlreich noch so genau und allseitig begründet sind, steht seinem Satze schon das allgemeine Argument entgegen, dafs die chemischen Anziehungen weit mächtiger, als mechanische Mittel wirken. Sofern wir das Verbrennen im Allgemeinen als eine Folge des Chemismus betrachten und dieser durch Wärme so bedeutend verstärkt wird, erwächst hierdurch ein neues gewichtiges Ar-

WALDIE in seinen Untersuchungen über die Flamme gelangt zu dem Resultate, dafs unverbrennliche Gasarten das Verbrennen im Verhältnifs ihrer Dichtigkeiten hindern und dafs diese hindernde Wirkung eine Folge der gröfseren Diffusion der Flamme in den dichteren Gasen ist. S. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. LXXX. p. 93.

gument. Allerdings scheint der Versuch mit dem Tachopyric für GAOTTHUSS zu entscheiden, allein es folgt hieraus blofs die Erzeugung der Wärme, nicht aber das leichtere Verbrennen durch Compression. Dagegen beweiset die neuere Erscheinung mit DÖBEREINER's Platinschwamm, dafs die durch Compression des Knallgases erzeugte Hitze hinreicht, um dasselbe zu entzünden, und dafs es eben die erhöhte Wärme ist, welche die Vereinigung beider Gase zu Wasser herbeiführt.

150) H. DAVY entnahm aus seiner Theorie die Construction der nach ihm benannten *Sicherheitslampen*<sup>1</sup> (*Lampe de Sûreté; Savety-Lamps*). Hierüber möge hier noch nachträglich bemerkt werden, dafs die Construction derselben zwar verschiedentlich abgeändert worden ist<sup>2</sup>, ohne jedoch im Wesentlichen von dem die Sicherung bedingenden Principe abzuweichen. Inzwischen hatte schon DAVY bemerkt, dafs seine Lampe nicht schützt, wenn die schlagenden Wetter sehr bewegt sind, wenn dann die Flamme durch die Oeffnungen des Geflechtes getrieben wird. DR. GURNEY<sup>3</sup> zeigte später durch Versuche, dafs bei einer Geschwindigkeit des bewegten Gases von 5 engl. Fuß in 1 Sec. die Geflechte von 120 bis 140 Oeffnungen auf Quadratoentimeter von der Flamme durchdrungen werden, und COMBES führt mehrere Beispiele an, dafs Explosionen auf diese Weise statt fanden. Ein englischer Bergmann, ROBERTS, gab daher den Lampen die Einrichtung, dafs er sie von aufsen in einen gläsernen Cylinder einschlofs, unten aber einen abgekürzten hohlen Kegel von Kupfer anbrachte, durch dessen oberer etwa einen Zoll weite Oeffnung die Flamme aufsteigt, dessen untere Fläche aber durch Metallgaze geschützt ist. Auch Baron DU MESNIL<sup>4</sup> in Birmingham läfst diese Lampen aus einem Cylinder von Flintglas verfertigen, welcher durch 12 Eisenstäbchen geschützt ist und unten zwei durch Drahtgeflechte verschlossene Oeffnungen, oben aber einen offenen, nur mit einer gebogenen Bleche bedeckten Schornstein hat. Verbrennt da unten einströmende Kohlenwasserstoffgas, so fängt der gläserne Schornstein an zu tönen und zeigt dadurch dessen Anwesen-

<sup>1</sup> H. DAVY on the Savety-Lamp. Lond. 1818.

<sup>2</sup> S. Laboratorium. Ht. XXV. Taf. XCIX.

<sup>3</sup> L'Institut. 1836. N. 186.

<sup>4</sup> Fresiep Notizen. N. XI. S. 21.

1. Im Allgemeinen scheint jedoch die ursprüngliche Einrichtung in der praktischen Anwendung beibehalten worden zu seyn, und den eben angegebenen Constructionen steht auch offenbar das leichte Zerspringen und die Zerbrechlichkeit der Glascylin-  
ter entgegen<sup>2</sup>. Eine eigenthümliche Anwendung des durch LAY aufgefundenen Schutzmittels gegen die Einwirkung der Flamme hat ALDINI<sup>3</sup> in Vorschlag gebracht, indem er rieth, die Personen, welche bei Feuersbrünsten die Spritzen bedienen oder Sachen aus brennenden Häusern retten, so wie diese Sa-  
men selbst mit einem Drahtgeflechte zu umgeben. Unter ei-  
nem solchen Panzer sollten die Personen außerdem mit einer  
Bekleidung von Amianth oder noch besser von vielfachem,  
mit Salmiak und Borax unverbrennlich gemachten Wollen-  
ge<sup>4</sup> umgeben seyn. Einige höchst gefährlich scheinende  
Versuche, um dieses Mittel zu prüfen, gaben sehr genügende  
Resultate.

151) Endlich möge hier noch bemerkt werden, daß die  
Einwirkung der Drahtgeflechte nach LIBRI<sup>5</sup> nicht auf der durch  
erzeugten Abkühlung, sondern auf einer Repulsion derselben  
von der Flamme beruhen soll, weil die Wärme allgemein  
auswirke. LIBRI gründet diesen Widerspruch gegen die  
bekannte Theorie hauptsächlich auf die Versuche DEUCHAN's<sup>6</sup>,  
nach denen die Flamme der zum Entzünden des Schießpulvers von  
ihm angewandten explodirenden Gemenge selbst durch 12  
Zollgewebe auf eine Strecke von ungefähr 3 Fuß hindurch-  
ging, und auf seine eigenen Beobachtungen, daß die Flammen  
um einen ihnen genäherten Körper ohne Einfluß seiner  
Leitung umbiegen. POGGENDORFF mit seinem gewöhn-

Vergl. Art. *Harmonica*, chemische. Bd. V. S. 97.

Eine reichliche Nachlese zu dem, was hierüber bekannt gewor-  
den ist, findet man in den jetzt erschienenen Abhandlungen, welche  
von der Societät zu Brüssel für das Jahr 1840 ausgesetzt  
concurrirten und in einem Bande vereint sind, unter dem Titel: Des  
moyens de soustraire l'exploitation des mines de houille aux chances  
de la spéculation. Recueil de mémoires et de rapports publié par l'Acad.  
des sciences et belles lettres de Bruxelles. 1840. 8.

Bibliothèque univ. T. XXXVII. p. 159. Ann. de Chim. et Phys.  
T. II. p. 214.

Nach einem Vorschlage in Ann. de Chim. T. XVIII. p. 211.

Biblioth. univ. T. XXXIV. p. 173. Poggendorff's Ann. X. 294.

Annals of Philos. New Ser. T. I. p. 93. 206.



ten Scharfsinn bemerkt, daß sich gegen die aufgestellte neue Hypothese manches einwenden lasse, was auch allerdings der Fall ist. Zuvörderst hat DAVY ausdrücklich bemerkt, daß die schützende Kraft der Metallgeflechte durch Bewegung der Luft geschwächt oder ganz aufgehoben werde, und so darf es nicht auffallen, daß die mit außerordentlicher Geschwindigkeit fortgeschleuderte glühende Luft der explodirenden Mengen ohne Abkühlung die Gewebe durchdringt und zündet. Wenn aber DRÜCHAR'S Versuche gegen DAVY'S Hypothese beweisend wären, so müßten sie es auch gegen LIBRI'S seyn, denn es ist nicht abzusehen, wenn ein einzelner Draht Repulsion ausübt, warum dieses nicht noch mehr durch 12 Geflechte geschehen sollte, und zwar um so mehr, da die Repulsion eine stetig wirkende Kraft ist, die Abkühlung aber auf jeden Fall Zeit erfordert. Wenn aber ferner die Wärme der Flamme repulsiv wirkt, so muß dieses durch die Wärme der ihr genäherten Körper noch mehr geschehen, und die Abstossung müßte daher mit der Erhitzung der genäherten Körper wachsen, was LIBRI nicht gefunden zu haben gesteht; andere bekannte Versuche zeigen aber, daß genügend erhitzte Geflechte die Flamme wirklich durchlassen, wodurch die neue Hypothese direct widerlegt wird. Endlich läßt sich die Repulsivkraft der Wärme zwar nicht in Abrede stellen, allein sie wirkt nur auf verschwindende Entfernungen, wie schon daraus hervorgeht, daß die heftigst weißglühenden Theile vieler Körper, z. B. der Kreide im Knallgasgebläse, sich nicht abstossen, indem sie vielmehr zusammenschmelzen oder zusammensintern. Das Umbiegen der Flamme um genäherte Körper ist übrigens leicht erklärlich, sobald man nicht übersieht, daß die sie bildenden brennenden Gasarten in stark aufsteigender Bewegung sind und daher von genäherten Körpern zurückgestossen werden.

152) An die Betrachtung, daß das Brennen hauptsächlich durch die Temperatur bedingt werde, läßt sich noch eine nicht unwichtige Untersuchung knüpfen, nämlich über die Wirkung der heißen Luft bei Schmelzöfen. NELSON<sup>1</sup>, in der Nähe von Glasgow, erhitzte zuerst die Gebläseluft in eisernen Röhren und erzielte dadurch eine bedeutende Ersparung an Brennmate-

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIV. 164. Biblioth. univ. de Genève. T. VII. p. 429.

mal, weswegen dieses Verfahren sofort auf den schottischen Hütten und bald nachher auch, in Folge schneller Bekanntwerdung, sehr allgemein nachgeahmt wurde. Gegenwärtig gilt es für eine vielseitig bestätigte Thatsache<sup>1</sup>, daß die Anwendung heißer, bis 300° C. und noch darüber erhitzter, Luft das Schmelzen der Erze in Hohöfen nicht bloß im Allgemeinen befördert, selbst in der Art, daß das erforderliche Brennmaterial für diesen Zweck, wenn man zuvor die Luft erhitzt und dann das Erz schmelzt, nicht so viel beträgt, als wenn die Schmelzung mit Anwendung kalter Luft geschieht, wonach daher schon bei dieser Art der Anwendung ein Vorthail hervorgehen würde; allein ungleich größer wird letzterer, wenn man die ohnehin in den Schmelzöfen vorhandene Wärme dazu benutzt, die Luft vorher zu erhitzen, indem man sie durch Röhren, die sich im Ofen selbst befinden, auf- und absteigen läßt, ehe sie zum Gebläse verwandt wird, weswegen auch bei den meisten Hohöfen Einrichtungen dieser Art jetzt statt finden. Die Thatsache unterliegt keinem Zweifel, die Erklärungen aber und die angegebenen Ursachen dieses Verhaltens sind verschieden. Nach der Bekanntwerdung mehrfacher Aeußerungen hierüber<sup>2</sup> und zunächst veranlaßt durch ein Memoire von HUART aus Charleroi erklärten sich die Berichterstatter MARTENS, CAUCHY und DE HEMPTIENNE Wesentlichen dahin<sup>3</sup>, daß der aus der Anwendung heißer Luft entspringende Vorthail hauptsächlich aus zwei Ursachen zu leiten sey. Zuerst erfolgte die Verbrennung in kürzerer Zeit und es gehe somit weit weniger Wärme verloren; zweitens aber würden Kohlen statt Cokes angewandt, deren mit verbrennender Wasserstoff nach den Untersuchungen von LAPLACE und LAPLACE, bestätigt durch H. DAVY, dreimal mehr Wärme gebe, als ihr Kohlenstoff. Wollte man bei der Anwendung kalter Luft gleichfalls Kohlen gebrauchen, so würde Wasserstoff derselben größtentheils als Kohlenwasserstoff- oder als öliger Dampf (*vapeur huileuse*) entweichen

<sup>1</sup> Nachricht über viele gelungene Versuche giebt Dr. CLARKE in *Ann. Phil. Trans. T. XIII.*, daraus in *Bibl. univ. de Genève, T. VII.* 1829.

<sup>2</sup> *Ann. des Mines 3me Sér. T. VI. p. 467. Ann. de Chim. et de Phys. T. LIX. p. 264.*

<sup>3</sup> *Bulletin de la Soc. R. de Brux. 1836. N. 9. p. 800. Vergl. Bulletin 1836. N. 188. p. 416.*

und dadurch eher Wärme entziehen, als erzeugen. Ein Versuch gab gleiche Schmelzungen mit 2 Kilogramm Kohlen und Luft von 322° C. und mit 7 Kilogramm Cokes bei Anwendung kalter Luft.

153) Eine Menge theils eigener, theils fremder Erfahrungen über dieses Problem hat SOBOLEWSKOY<sup>1</sup> zusammengestellt, ist aber der Ansicht, daß die Ursache der günstigen Erfolge nicht in der Anwendung heißer Luft, sondern in andern gleichzeitigen Bedingungen zu suchen sey. Gegen die von NEILSON aufgestellte Erklärung, wonach die Gesamtmenge der Wärme im Hohofen durch diejenige vermehrt werde, welche der Luft vorher mitgetheilt worden sey, läßt sich leicht die Geringfügigkeit dieser GröÙe geltend machen; die Sache selbst betreffend soll aber die Ursache in einer besseren Regulirung der Gebläse, namentlich in der Anwendung von weniger, aber unter höherem Drucke schneller strömender Luft liegen. Unter andern habe KNAUF bei seinen angestellten Versuchen gefunden, daß 100 Kubikfuß Luft, unter einem Drucke von 2 Zoll Quecksilberhöhe einströmend, ebenso viel Hitze erzeugen, als 200 K. F. unter einem Drucke von 1 Zoll, und so habe auch DUFRENOY, als er Luft von 322° C. anwandte, die Menge derselben von 3500 K. F. auf 2626 K. F. vermindert. Im Wesentlichen beruhe also die ganze Sache auf dem Umstande, daß durch schnelleres Zuströmen der Luft ein stärkerer Zug und dadurch ein besseres Verbrennen der Kohlen in den Hohöfen erzeugt werde. Hiergegen erinnert BUFF<sup>2</sup>, daß allerdings das gute Ziehen bei Hohöfen nothwendiges Erforderniß sey, allein keineswegs genüge, um die Resultate der Erfahrungen darauf zu erklären, die man über die Gebläse mit heißer Luft erhalten habe.

Es steht dem letztgenannten Physiker um so mehr ein Urtheil in dieser Sache zu, als die Versuche, die er selbst in Gemeinschaft mit dem Hütten-Inspector PROUT anstellte<sup>3</sup>, zu den wichtigsten gehören, die wir über dieses Problem besitzen.

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIV. 163.

<sup>2</sup> Ebend. XXXVII. 196.

<sup>3</sup> Aus den Studien des göttingischen Vereins bergm. Freunde in Poggendorff's Ann. XXXVII. 173. Vergl. Ann. de Pharmac. T. XIII. p. 129.



Sie sind mit Umsicht und mit genauer Beachtung des dabei sich zeigenden Verhaltens angestellt worden, und der grofse Vorthail, den das Gebläse mit heißer Luft gewährt, geht klar daraus hervor. Die Versuche, welche im Kleinen über die Verbrennung der Kohlen in Glasröhren beim Zuströmen kalter oder heißer Luft gemacht wurden, geben leicht durch Nebenbedingungen verwickelte Resultate, im Ganzen aber zeigen sie, daß da, wo heiße Luft zu den entzündeten Kohlen tritt, das Brennen rascher und mit größserer Energie statt findet. Die im Ganzen richtige Erklärung läuft also darauf hinaus, daß die bereits glühenden Kohlen durch die hinzukommende kalte Luft in ihrem raschen Brennen nicht zurückgehalten werden, daher an der Stelle dieses Zuströmens energischer brennen und eine größere, die Schmelzung des Erzes herbeiführende, Hitze entwickeln. Um sich die Sache zu versinnlichen, dürfte man sich nur vorstellen, daß eine geraume Zeit eine beträchtliche, zum Schmelzen des Erzes aber ungenügende Hitze erzeugt würde, wodurch begreiflicher Weise eine große Quantität Brennmaterial unnütz verschwendet werden müßte; die Wärme erhöht gegen die Anziehung des Kohlenstoffs zum Sauerstoffgas der atmosphärischen Luft, es wird keine Zeit, und somit keine nütze Consumption des Brennmaterials, verloren, um die kalte erst zu erwärmen, wodurch der Schmelzproceß nothwendig erhöht werden muß. Darum ist an der Stelle des Zutritts heißer Luft das Brennen so energisch; dort schmelzt das Erze rascher, die Gicht geht aber langsamer nieder und es wird mit Brennmaterial erspart. Bleibt bei der Anwendung heißer Luft der Druck und die Oeffnung der Düsen unverändert, so geht in gleichen Zeiten weniger Luft in den Ofen, denn die durch Hitze ausgedehnte Luft gewinnt zwar an Fluidität und geht daher in größerer Menge durch die Düsen, zugleich aber ist ihr Volumen in einem größeren Verhältniß vermehrt, da bei 267° C. schon um das Doppelte, und sonach ist die ausströmende Masse in gleichen Zeiten geringer<sup>1</sup>.

154) Eine der heißen Luft auf gewisse Weise ähnliche Mischung ist diejenige, welche nach den Versuchen von An-

Ueber diesen Gegenstand verweisen wir auf unsern ausführlichen Art. *Pneumatik*. Bd. VII. S. 602.

DREW FYFE<sup>1</sup> Wasserdämpfe hervorbringen, die man brennende Cokes zuführt. Hiernach siedeten unter gleichen Bedingungen gleiche Quantitäten von Wasser ohne Dampf in 20, mit Dampf in 14 Minuten; in einem anderen Versuche ohne Dampf in 10, mit Dampf in 9 Minuten. Aehnliche Versuche gaben ferner 8 und 6,5, so wie 6,25 und 5 Minuten. Ferner verloren gleiche Quantitäten Wasser durch Verdunstung ohne Dampf in 8 Minuten 4 Unzen, mit Dampf 5 Unzen; in zwei andern Versuchen in 15 Minuten 4,5 und 7 Unzen; in 12 Minuten 6,7 und 7,25 Unzen. FYFE zeigt durch Berechnung, daß die in Wasserdämpfe enthaltene Wärme zur Erklärung dieser Resultate nicht hinreicht, und da das Wasser, also auch dessen Dampf als schon verbrannter Körper nicht nochmals verbrennen kann, so muß angenommen werden, daß der Wasserdampf eine Zersetzung erleide, indem sein Sauerstoff an die brennenden Kohlen übergeht, der Wasserstoff aber mit dem Sauerstoff der atmosphärischen Luft als Flamme verbrennt, die sich wirklich auch deutlich zeigt. Hierbei findet also gleichzeitig Wasserezersetzung und Wasserbildung statt, die Wirkungen beider entgegengesetzten Processe heben sich aber nicht auf, sondern es ist durch die schnellere und energischere Verbrennung der Kohlen eine stärkere Erzeugung von Hitze vorhanden.

155) Auf das Princip, daß die Leichtigkeit des Verbrennens durch Abkühlung zunehmend vermindert und endlich ganz unmöglich gemacht wird, sind die verschiedenen *Mittel der Feuerlöschung* gegründet. Kann durch Entziehung des Sauerstoffgases das Brennen ganz unmöglich gemacht werden, wie dies im hohen Grade durch Verbrennung von Schwefel bei entzündeten Caminen geschieht<sup>2</sup>, weswegen auch die Anwendung dieses Mittels in Folge gemachter Erfahrungen dem Polizeipräsidenten zu Paris durch den Gesundheitsrath im Jahre 1828 empfohlen worden ist<sup>3</sup>, so muß dieses als eine nicht hierher gehörige Sache betrachtet werden, im Allgemeinen aber wird das Feuer erstickt und das Weiterumsichgreifen desselben dadurch unmöglich gemacht, daß man die verbrennlichen Sachen unter diejenige Temperatur ab-

<sup>1</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. XLV. p. 177. Vergl. §. 157.

<sup>2</sup> Vergl. Art. *Feuer*. B. IV. S. 203.

<sup>3</sup> Vergl. ebend. S. 202.

<sup>4</sup> Recueil Industriel. T. XII. p. 127. Dingler polyt. Journ. Th. XXXV. S. 320.



kühlt, welche zu ihrer Entzündung erfordert wird. Hierüber ist indess bereits gehandelt worden<sup>1</sup>, und daher möge nur nachträglich Folgendes bemerkt werden. Neuerdings sind Häckerlinge (in kurze, etwa 0,5 bis 0,75 Z. lange Enden zerschnittenes Stroh) als ein vorzügliches Mittel zum Feuerlöschen empfohlen worden und eigens deswegen angestellte Versuche haben sehr günstige Resultate gegeben<sup>2</sup>. Die ganze Sache besteht darin, daß man eine genügende Menge dieser anscheinend so sehr entzündlichen Substanz auf brennende Gegenstände wirft und das Feuer dadurch, dem gemeinen Sprachgebrauche nach, erstickt. Die Ursache dieser Erscheinung ist nicht schwierig. Eine Decke dieser leichten Substanz genügt, den Zutritt der äusseren, sauerstoffgashaltigen Luft zu den brennenden Körpern, von denen vonweh die Luft und die Flamme aufsteigt, zu hindern, wodurch das bestehende Verbrennen vermindert oder aufgehoben wird. Ausserdem aber ist zwar diese löschende Substanz leicht verbrennlich, allein jedes einzelne Stückchen muß doch zuvor die erforderliche Hitze erhalten, ehe es sich entzünden kann, und da bei den zahllosen Stückchen die Summe der Oberflächen sehr groß ist, die brennende Masse der einzelnen entzündeten aber sehr klein, so wird hierdurch keine hinlängliche Quantität Wärme zur gleichzeitigen Entzündung vieler entwickelt. Aus diesem Grunde verkohlen Sägespäne und Papierhasen nur langsam, und es hält schwer, selbst wenn man sich absichtlich darum bemühet, sie vollständig zu verbrennen. Weil ferner die spezifische Wärmecapazität des Wassers größer ist, als die der Substanzen, die man darin auflöst, wenn man auch die zur Dampfbildung erforderliche Wärmemenge unbeachtet läßt, so geht schon hieraus die Richtigkeit der durch PARROT<sup>3</sup> aufgestellten Behauptung hervor, daß reines Wasser zum Feuerlöschen geeigneter ist, als die hierzu vorgeschlagenen Mischungen, namentlich die viel besprochene des v. AKEN<sup>4</sup>. Auch von einem später pomphaft angekündigten feuerlöschenden Pulver aus 1 Pf. Schwefel, 1 Pf. rothem Ocker und 6 Pf. Eisenvitriol,

<sup>1</sup> S. Art. *Feuer* u. a. O.

<sup>2</sup> Baumgartner's Zeitschrift. Th. II. S. 379.

<sup>3</sup> Voigt's Magazin. Th. II. S. 709. Th. III. S. 388.

<sup>4</sup> Ueber den zwischen VAN MARUM und DESCHONVILLE's stattgefundenen Streit vergl. Ann. de Chim. T. XLVI, p. 3 ff. T. LI, p. 27. T. LII, p. 150. Gehlen N. Journ. Th. IV, S. 331. Th. V. S. 127.



welches fein gestossen in Patronen mittelst Pfeilen an die brennenden Orte geworfen werden sollte, wie ein gewisser G. PALMER<sup>1</sup> in Vorschlag brachte, hat man nie eigentlich Gebrauch gemacht, ebenso wenig als von den in dem Löschwasser aufzulösenden Substanzen, die durch NILS NYSTRÖM<sup>2</sup> sehr empfohlen wurden.

156) Die dem Wasser beigemischten Substanzen sollen nicht sowohl dazu dienen, das Feuer auszulöschen, als vielmehr die brennbaren Stoffe mit unverbrennlichen zu vereinigen und dadurch das Entzünden derselben unmöglich zu machen. Sie sollten auch die durch PALMER angegebenen Substanzen zu diesem Zwecke in Wasser verdünnt und Wände, Balken, Gefäße Holzwerk u. s. w. damit überstrichen werden. Allerdings werden alle leicht verbrennliche Körper sehr wenig entzündlich oder widerstehn der Entzündung vollständig, wenn sie von Salzen und sonstigen geeigneten Substanzen durchdrungen sind. Unter andern hat FUCHS<sup>3</sup> einen namentlich Holz gegen das Verbrennen sichernden Ueberzug angegeben, nämlich ein in siedendem Wasser auflösliches Glas aus 70 Theilen Kieselerde und 30 Th. Kali oder Natron, welches in die Holzfasern dringen und eine oberflächliche Art der Versteinerung hervorbringen soll. Das Mittel scheint ausnehmend geeignet, mir sind jedoch keine damit angestellten Versuche, mindestens keine größeren, bekannt; dagegen berichtet KRAFT<sup>4</sup> einen sehr gelungenen Versuch, welchen die Petersburger Societät mit einem hölzernen, nach LORD MAHON'S und HARTLEY'S Method feuersicher gemachten Hause angestellt habe, wobei das auf den Dache und im Innern angebrachte Feuer über eine Stunde brannte, dann von selbst erlosch, dennoch aber waren die Bretter und Balken bloß oberflächlich verkohlt. A. ROCHON schlug vor, ein mit Thon überzogenes Drahtgeflecht zur Sicher-

1 Beschreibung eines neu erfundenen Mittels gegen Feuersbrünste u. s. w. A. d. Fr. Leipz. 1803. 8. Vergl. Scherer's Journ. Th. X. S. 445.

2 V. Crell's chem. Ann. 1793. P. II. S. 519.

3 Vergl. über die zweckmäßigsten Mittel, Feuersbrünste zu vermeiden, nebst Versuchen über einige Substanzen, mittelst welcher leicht verbrennliche Körper gegen die Flamme geschützt werden können. Von D. A. VOGEL. München 1823. 8.

4 Acta Acad. Petrop. T. III. P. 2. p. 9.

5 Journal de Physique. T. LXXIII. p. 393.

gegen Brand zu benutzen. GAY-LUSSAC<sup>1</sup> hat die Auf-  
 sache ausführlich untersucht, selbst Leinen und gewebte Zeuge  
 mit solchen Stoffen zu imprägniren, die ihre Biegsamkeit nicht  
 verlieren und dennoch ihre leichte Entzündlichkeit hindern,  
 wozu ihm verschiedene Salze am geeignetsten scheinen, welche  
 Einzelnen anzugeben hier zu weit führen würde. Endlich  
 ist hier auch gelegentlich die *Steinpappe* erwähnt werden,  
 welche ANFOLD FAXE<sup>2</sup> aus Carlsrona im J. 1785 erfunden  
 und ohne Angabe ihrer Bestandtheile bekannt gemacht hat.  
 Sie bestand aus dickeren und dünneren, auch *Steinpapier* ge-  
 nannten, röhlichen Platten, die zu feuerfesten Bedachungen und  
 gleich als Ueberzüge über Kasten- und Actenschränke die-  
 nen sollten. D'ARNO<sup>3</sup> untersuchte sie und glaubte, daß 2 Th.  
 Thonerde (Eisenoxydhydrat), 1 Th. thierisches Oel und 2 Th.  
 röhliche Pappsubstanz ihre Bestandtheile bildeten. CHRI-  
 STIAN in Bergen machte sie von noch besserer Güte nach<sup>4</sup>, auch  
 in Berlin wurden ähnliche Tafeln gefertigt<sup>5</sup>; am ausführlich-  
 sten aber liefs GEORGE<sup>6</sup> ihre Bestandtheile untersuchen, und  
 bestätigte nach den Resultaten solche Steinpappe aus verschie-  
 den ähnlichen, ihm vorzüglich geeignet scheinenden Stoffen,  
 denen nur eine Zusammensetzung aus erweichten Papier-  
 zellen, Leimwasser, rothem oder weissem Bolus, sogenann-  
 ter Todtenkopf und Kreide hier genannt werden möge. Die  
 Pappe widerstanden sehr gut der Nässe, wurden zwar im  
 Verkohlt, ohne jedoch zu verbrennen, und würden sich  
 in ihrer Leichtigkeit sehr gut zur Bedachung eignen, in-  
 dem steht ihre geringe Harte entgegen, indem nicht eben  
 harte Steine beim Auffallen sie leicht zerschlagen<sup>6</sup>.

Ann. de Chim. et Phys. T. XVIII. p. 211.

Lichtenberg's Magazin. Th. IV. Ht. 4. S. 40.

Fabri's allgem. polit. Zeitung 1787. N. 8.

WERNER vom Papier. S. 564.

Nova Acta Petrop. T. IV. p. 266.

GLASER's feuerfester Anstrich aus 3 Th. Lehm, 1 Th. Thon  
 Th. Mehlkleister (s. nützliche und durch d. Erfahrung bewährte  
 Mische u. s. w. 4. Aufl. Hildburgh. 1777), LORD MAHON's Vor-  
 alle Holzwerk mit einem Mörtel aus Sand, Kalk und zerhack-  
 ten zu überziehen, HANTLEY's Rath, alles Holzwerk durch Eisen-  
 en einander zu trennen, und andere der Art sind ungeachtet  
 dessen, durch sie erregten Aufsehens kaum beachtenswerth.  
 méthodes inventées jusqu'à présent

157) Beim Verbrennen kommen noch einige speciell zu erörternde Gegenstände in Betrachtung. Zuerst findet das Verbrennen entweder mit oder ohne Flamme statt, und eine nähere Untersuchung der *Flamme* ist daher hier an geeigneter Stelle. Manche Körper erlangen einen sehr hohen Grad des Glühens, verbreiten dadurch ein Licht, wie das Scintilliren der Fixsterne, sprühen auch nicht selten kleine, hellleuchtende Partikelchen umher, z. B. Eisen, Platin und andere strengflüssige Metalle im Knallgasgebläse; allein es darf dennoch nicht gesagt werden, daß sie mit Flamme verbrennen. Letzteres ist dagegen der Fall bei einfachen und zusammengesetzten Körpern, doch im Allgemeinen mehr bei den zusammengesetzten. So verbrennen Phosphor, Schwefel, einige Metalle, als Zink, Antimon u. s. w., mit Flamme, noch mehr aber und eigentlicher Weingeist, Aether, die ätherischen und fetten Oele, Thierfett, Kampher, Wachs, Pech, die verschiedenen Körper aus dem Pflanzenreiche u. s. w.

Die Alten hielten die Flamme für eine eigenthümliche, aus den Körpern ausgehende Substanz, jedoch ist schon v. HERMONT<sup>1</sup>, obgleich er das Feuer als ein Mittelding zwischen Körper und Eigenschaft ansieht, geneigt, die Flamme als einen Zustand zu betrachten, in welchen die Theile des brennenden Körpers versetzt werden, und MORGAN<sup>2</sup> hält das Licht des Flammen für einen Bestandtheil der verbrennenden Körper und aus ihnen entwickelt. Bei einiger genaueren Untersuchung erkannte man bald, daß die Flamme durch die Entzündung und das Glühen der in Dampfform aufsteigenden Bestandtheile verbrennlicher Körper entstehe. Hieraus erklärte daher NOLLET<sup>3</sup> die kegelförmige Gestalt der Flamme und einige sonstige Eigenthümlichkeiten derselben; indeß konnte weder dieser noch die ihm unmittelbar nachfolgenden Physiker eine genaue Vorstellung von der eigentlichen Wesenheit der Flamme haben weil ihnen, in der Hypothese von einem vorhandenen Phlogiston befangen, die Kenntniß des Sauerstoffs fehlte und sie daher namentlich die Nothwendigkeit des Zutritts der äußerer

pour garantir les édifices d'incendies par M. l'Abbé MANN. BRUX  
1778. Deutsch Frankf. a. M. 1790.

1 Opera omn. Fre. 1707. 4. p. 120.

2 Philos. Trans. T. LXXV. p. 190.

3 Leçons de Physique. T. IV. p. 471.



ist nicht zu folgern und richtig zu deuten wußten. Es war aber nur halb richtig, daß STAHL<sup>1</sup> annahm, jede Flamme enthalte wässerige Theile in Dampfform und ein mit Flamme verbrennender Körper müsse daher Wasser als Bestandtheil haben oder wie Kohle und Zink von außen aufnehmen. BERT<sup>2</sup> bestätigte diesen Satz durch Versuche, wonach die Flamme desto breiter und mit einer desto größeren Atmosphäre umgeben seyn sollten, je mehr Wässeriges sie enthielten, wegen KLIPSTEIN<sup>3</sup> die Gebläse der Schmelzöfen durch Zuführung von Wasserdämpfen zu verstärken rieth. Die wunderlichen Meinungen von EULER, LOZERAN DE FIESC und dem COMTE DE CREQUY über die Flamme<sup>4</sup> zu wiederholen ist nicht Mühe werth, doch kommen alle mit WEIGEL<sup>5</sup> darin überein, daß die Flamme das eigentliche Feuerwesen selbst sey. Nachdem die Natur der Gase besser erkannt worden war, gelangte man bald zu der Ansicht, die Flamme bestehe, einige beigemischte Theile abgerechnet, aus verbrennendem Wasserstoffgas, das sich mit der sogenannten dephlogistisirten Luft verbinde, wie zuerst VOLTA<sup>6</sup> äußerte, bis die Untersuchungen von CAVENDISH, LAVOISIER und LAPLACE über die Zusammensetzung des Wassers das Ganze in ein helleres Licht stellten. Dennoch brachten SCHEELÉ<sup>7</sup>, RICHARD KIRWAN<sup>8</sup>, selbst DE LUC<sup>9</sup> ihre Ideen über das Phlogiston mit in die Erklärung der Flamme, bis die allgemeiner aufgenommene, insbesondere aber die antiphlogistische Chemie richtige Begriffe über das Wesen der Flammen begründete.

(158) Ein verbrennender Körper erzeugt nur dann eine Flamme, wenn glühende Theile von demselben in Dampfgestalt

1. GE. ERN. STAHL *Experimenta, observationes et animadverss.* Berol. 1731. 8. §. 81.

*Lithogeognosie.* Berl. 1746. 4.

*Voigt's Magaz. Th. III. St. 2. S. 169.*

*Recueil des Pièces qui ont remp. le prix cet. 1738—1747.*

*Grundriß der reinen u. angew. Chemie.* §. 315.

*Lettere sull' aria nativa delle Paludi.* Como 1776. 8. Briefe über die natürlich entstehende Sumpfluft. Winterth. 1778. 8.

*Chemische Abh. von d. Luft und d. Feuer.* Ups. u. Leipz. 1778.

*Experim. and Observ. on the spec. gravities and attractive powers of saline substances.* Lond. 1781. 4. Deutsch von v. CRELL.

Stettin 1783. 8.

*Neue Ideen über die Meteorologie.* Th. I. §. 180.

aufsteigen, und die Flamme wird um so viel leuchtender seyn, man kann sagen die *Weisse der Flamme* (*albedo*) ist um so gröfser, je mehr Theile in ihnen weifsglühn, ohne Beimischung anderer nicht glühender Theile<sup>1</sup>. Die Flammen verbrennender Metalle sind daher meistens dunkel und nähern sich in ihren oberen Theilen dem Rauche, weil sich die dicht vereinten glühenden Theilchen zu schnell abkühlen. Die zum Leuchten dienenden Flammen sind vorzüglich durch H. DAVY<sup>2</sup> untersucht worden. Zu ihrer Erzeugung dienen hauptsächlich organische Körper und sie können demnach als Producte des Verbrennens von Mischungen explodirender Gasarten betrachtet werden. Besteht die Flamme blofs aus reinen verbrennenden Gasarten, so ist sie wenig leuchtend, wie die Flamme des Wasserstoffgases und des Knallgasgebläses, und diese würde, ungeachtet der unglaublichen durch sie erzeugten Hitze, fast ganz unsichtbar seyn, wenn man beide Gasarten im ganz reinen Zustande anwendete. Die Helligkeit der Flammen hängt ab von der geeigneten Menge des zuerst abgesetzten und dann verbrennenden Kohlenstoffs, welcher in der, die eigentliche Flamme bildenden Mischung explodirender Gasarten aufsteigt und weifsglühet. Daher wird die Flamme des Wasserstoffgases und des Weingeists durch einen Zusatz von etwas Terpentinöl nach HARE<sup>3</sup> heller leuchtend; überhaupt aber wird die Helligkeit der Flamme dadurch bedingt, dafs gerade nicht mehr Kohlenstoff vorhanden ist, als welcher durch die explodirende Gasmischung im Zustande des vollkommenen Weifsglühens erhalten werden kann, ohne dafs zugleich seine Dichtigkeit zu gering sein darf, wodurch an vielen Stellen ungenügend erhellet seyn würden. Die Weifsigkeit und Leuchtkraft der Flammen hängt also vom richtigen Mischungsverhältnisse des feinst vertheilten Kohlenstoffs mit den explodirenden Gasarten ab, was bei der Gasbeleuchtung vorzugsweise in Betrachtung kommt<sup>4</sup>. Eine Kerzenflamme, genau besehen, zeigt die dunkle Stelle, wo der Kohlenstoff ausgeschie-

1 Vergl. PÉCLET *Traité de la chaleur*. Par. 1828. 2 T. 8. 1. p. 134.

2 Phil. Trans. 1815. p. 116. 1817. p. 75. Journ. de Phys. T. LXXXIV. p. 148. G. LVI. 141.

3 Silliman Amer. Journ. 1820. Apr. p. 172. Schweigger's Journ. Th. XXX. S. 374.

4 Vergl. *Gasbeleuchtung*. Bd. IV. S. 1082.



den wird, kenntlich durch den Contrast damit, wo er verbrennt. Gegen die Spitze nimmt die Hitze ab, weil dort der Zutritt des Sauerstoffgases, durch die aufsteigende heisse Luft abgehalten, sehr fehlt. Wenn der Docht durch angesammelten Kohlenstoff wächst, so soll er nach DAVY die Flamme abkühlen und eher nur zum dunklen Rothglühen kommen. Aus diesen allgemeinen Principien lassen sich leicht die ins Einzelne gehenden Regeln und Bemerkungen ableiten. Unter andern gehört dahin die Vermehrung der Helligkeit, welche durch geeignete, die Flamme umgebende gläserne Schornsteine erreicht werden kann. Halten diese den freien Zutritt des in der äusseren Luft enthaltenen Sauerstoffgases mehr ab, so brennt die Flamme dunkler; dienen sie aber dazu, den Luftzug in Folge der in ihnen her strömenden heissen Luft zu vermehren, ohne eine zu starke Abkühlung zu bewirken, so befördern sie sehr den Helligkeit der Flamme. Man bemerkt daher bei den Liverpool-Lampen, bei denen die Flamme sich um ein rundes horizontales Rohr biegt, dass die ohne den gläsernen Schornstein lange dunkel brennende Flamme nach dem Aufsetzen dieses Schornsteins sich sofort verkürzt, stark flimmert und mit bedeutender vermehrter Helligkeit brennt. Dahin gehören die Untersuchungen von HOLTHOUSE<sup>1</sup> über die geeignetsten Dimensionen und Formen der gläsernen Schornsteine für die verschiedenen Oele, wie nicht minder JOHN HERSCHEL's<sup>2</sup> Bemerkung, dass eine gewöhnliche Argand'sche Lampe nur bei einer gewissen Höhe des Schornsteins die grösste Helligkeit gewährt, dass nicht eben bedeutender Vermehrung oder Verminderung der Helligkeit abnimmt, und auch eine so eben gemachte sehr interessante und nützliche Erfindung, welche dazu dient, die Leuchte von gewöhnlicher Lampen auch bei Anwendung des schlechten Oeles bedeutend zu vermehren, und im Wesentlichen auf den oben genannten Principien beruht. Die Flamme wird in einiger Entfernung mit einem kurzen, stark und fein durchlöchernten, metallenen Rohre umgeben, welches oben durch eine Scheibe verstopft ist. In der Mitte der letzteren befindet sich ein Rohr, welches den oberen Theil der Flamme eben durchlässt, durch dieses selbst stark erhitzt wird. Dieses vermehrt

London and Edinb. Phil. Mag. N. CVII. p. 40.  
 Ebendasselbst N. CII. p. 194.



nicht bloß den Luftzug im Allgemeinen, sondern insbesondere den der sehr erhitzten, durch die engen Löcher eingedrungenen Luft, befördert daher das Verbrennen und das Weißglühen des in der Flamme befindlichen Kohlenstoffs, und diese Bedingungen, verstärkt durch einen geeigneten Schornstein, erhöhen die Leuchtkraft bedeutend<sup>1</sup>.

Aehnliche Untersuchungen über die Flammen, als DAVY, hat auch PORRET<sup>2</sup> angestellt. Jede Kerzenflamme, am meisten die größten und hellsten, ist mit einer schwach leuchtenden Hülle umgeben, welche wegen des hellen inneren Theiles weniger sichtbar erscheint, sehr leicht aber wahrgenommen wird, wenn man ihr Bild in einem Spiegel betrachtet. Diese Hülle, welche unten am dicksten ist, wird durch die weniger kohlenstoffhaltigen Bestandtheile der verbrennlichen Substanzen durch die Hitze erzeugten Gasarten gebildet. Man sieht dieses deutlich daraus, daß ein Metallnetz in diesem Theile der Flamme am stärksten glüht und sich ein Ring oder eine Scheibe von Kohlenstoff ansetzt, statt daß letzterer im hellleuchtenden Theile der Flamme verbrannt wird. Hält man eine Glasröhre von etlichen Zoll Längen deren innere Weite der des Doctes ungefähr gleich ist, über den brennenden Docht, so werden die verbrennenden Substanzen in derselben niedergeschlagen und lassen sich an der oberen Mündung entzünden, auswärts aber setzt sich Kohle an. Man ersieht übrigens ohne künstliche Versuche alles das, was die Flamme gewöhnlicher Kerzen betrifft, wenn man sie anbläst und den aufsteigenden Rauch wahrnimmt, dessen Brennvorher die Flamme gab. Indem nämlich das durch die Flamme selbst flüssig gemachte, oder an sich flüssige, thierische oder vegetabilische Fett nach den Gesetzen der Capillarität im Docht aufsteigt, wird es durch die den letzteren umgebende Flamme mit Kohlenwasserstoffgas mit einem Ueberschuß von mechanis-

<sup>1</sup> Hierher gehören die Untersuchungen von CHRISTISON und TENNANT über die Intensität des Lichtes, welches die verschiedenen Leuchtgasarten geben, und die Mittel, dieselbe zu vermehren, in *Edinburgh Phil. Journ.* N. XXV. p. 1, vergl. *Art. Gasbeleuchtung* Bd. IV. S. 1114, und die neueren über denselben Gegenstand von ANDREW FIRE in *Edinburgh New Phil. Journ.* N. LVIII. p. 214.

<sup>2</sup> *Annals of Philos.* T. IX. p. 337. *Bibl. univ. T. V. p. 97.*

fortgerissenem Kohlenstoff verwandelt, welches aufsteigt und die Flamme fortdauernd nährt. Ist die Menge des Kohlenstoffes gerade genügend, um fortdauernd im stärksten Weissglühen erhalten zu werden, so ist die Flamme weiss und hell, ist aber die Menge desselben zu gross, so wird ein Theil mechanisch fortgerissen und setzt sich als Lampenrufs, Kienrufs, Glanzrufs u. s. w. an kalte Körper an. Wird eine Flamme durch Blasen von kalter Luft ausgelöscht, was durch Abkühlung des brennenden Gases leicht geschehen kann, so lassen sich die aufsteigenden Theile wieder entzünden, wenn man ihnen eine Flamme nähert; ist aber der Docht am oberen Ende stark verkohlt, so bewirkt das Blasen der Luft gegen denselben das Wiederentzünden der Flamme, so dass man sie abwechselnd durch geeignetes Blasen auslöschen und wieder anfachen kann. Will man eine inflammabele Gasart durch glühendes Metall entzünden, so wird dazu eine grosse Masse desselben erfordert. Nach H. DAVY<sup>1</sup> wurde ein Strom des aus Kohlen bereiteten Gases nicht entzündet, als er einen glühenden Eisendraht 0,05 Zoll dick und 8 Zoll lang lothrecht hineinhielt, auch nicht durch einen horizontal gehaltenen 0,17 Zoll dicken Draht; es wurde aber 6 Zoll des letzteren lothrecht in eine Flasche mit Wasser gehalten, so fand Entzündung statt, indem sich das Gas allmählig und anhaltend erhitzte. Man überzeugt sich von der Anwesenheit des Kohlenstoffs in der Flamme nicht bloß durch das Ausblasen derselben, sondern noch einfacher, wenn man einen blanken Platindraht horizontal in die Flamme hält. Nach Abkühlung setzt sich der Kohlenstoff an den Draht und derselbe wird schwarz; schiebt man ihn aber durch die Flamme, so verbrennt der Kohlenstoff an dem hervorragenden Ende durch den von aussen zutretenden Sauerstoff, erhält aber der Draht eine grössere Hitze, so wird die Gesamtmenge des an ihn gesetzten Kohlenstoffs verbrannt und der Draht erscheint wieder blank. LIBRI<sup>2</sup> in seinen gehaltreichen Untersuchungen über die Flamme hat zwar unsere Kenntniss der Sache nicht wohl erweitert, sehr zweckmässig ist aber der Vorschlag, zur genaueren Betrachtung derselben ihren Schatten im hellen Sonnenlichte auf einem Blatte weissen Papiers aufzufangen.

<sup>1</sup> Philosoph. Trans. 1816. p. 117.

<sup>2</sup> Bibliothèque univ. T. XXXIV. p. 173. Poggendorff's Ann. X. 294.

159) In dem hier Mitgetheilten ist wohl genügend vollständig alles dasjenige enthalten, was man über die verschiedenen Flammen zu wissen verlangen möchte, mit Uebergang der zahlreichen Modificationen, die sich aus den eigenthümlichen Bedingungen leicht erklären lassen. Dahin gehören die Verschiedenheiten der Flammen des Leuchtgases, dessen ganze Masse durch Zutritt des Sauerstoffgases von außen verbrennt, des Weingeistes, der Aetherarten und der ätherischen Oele, die keines Doctes bedürfen und doch verbrennen, des Schwefelphosphors, der verschiedenen vegetabilischen Substanzen u. s. w. Inzwischen giebt es noch zahlreiche Untersuchungen über das beim Verbrennen mit Flamme sich zeigenden Eigenthümlichkeiten, die ohne tiefer eingehende Erörterungen wenigstens eine Allgemeinen Erwähnung verdienen<sup>1</sup>. Dahin gehören vorzüglich die von BLACKADDER<sup>2</sup>, welche hauptsächlich die ungleiche vom Blauen zum Gelben übergehende Farbe der Weingeistflamme, so wie auch sonstige bekannte Färbungen der Flamme berücksichtigen. Eine Reihe von Versuchen, welche DAVIES anstellte, und die ihm zeigten, daß das Glühen und die dadurch erzeugte Hitze in der äußeren Umgebung einer Kerzenflamme wegen des daselbst statt findenden freiesten Zutritts des Sauerstoffgases am stärksten sey, wurden so verstanden, als ob im Innern der Flamme gar kein Glühen statt finde, was aber nur bei einer solchen der Fall seyn könnte, in deren Inneren wegen übergroßer Dicke gar kein Sauerstoffgas zu dringen vermöchte. Dieses veranlaßte eine abermalige interessante Reihe von Untersuchungen, welche BLACKADDER<sup>4</sup> anstellte, in denen er diejenigen expansibelen Substanzen, welche in der Flamme verbrennen, durch sinnreiche Vorrichtungen vor ihrer Entzündung erhielt, so daß man auf die angegebene Weise in Stande seyn würde, diese genauer chemisch zu bestimmen, und hieraus die Verschiedenheiten der Flammen sicherer zu erklären. WALDIE<sup>5</sup> bestreitet zuerst den Satz, daß man nie

<sup>1</sup> Unter andern R. MALLET's Versuche in London and Edin. Phil. Mag. N. XLI. p. 404, die nur beiläufig hier erwähnt werden mögen.

<sup>2</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. I. p. 56.

<sup>3</sup> Annals of Philos. N. LX. Dec. 1825. p. 447.

<sup>4</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. II. p. 224.

<sup>5</sup> London and Edinb. Phil. Mag. N. LXXX. p. 86. Seine R



brennliche Körper verbrenne in dem und durch denselben, indem vielmehr häufig seyen, was sich jedoch schon l man das Verbrennen überhaupt als rachtet. Diese specielle Rücksicht onstruction eines kleinen Apparates, hiedene Gasarten in einander ver- e Formen und Farben der erzeugten brennt zuerst ein Strom von Leucht- t, so besteht die erzeugte Flamme, aus einem in der Mitte befindli- rsetzten Gases; 2) aus einem sehr genden, sehr leuchtenden und wei- lenstoff weiß glühet; 3) aus einer einschließenden und in den leuch- welche aus brennendem, aber nicht s einer Hülle von blauer, ins Röthliche unten am dünnsten und nach oben r eigentlich verbrennenden Mischung e Hitze, begreiflich am meisten im ist, und 5) aus einer gelblich brau- ch den oberen Theil umgebenden ten Producten der Verbrennung be- n sieht man am besten bei einer t der Intensität ihres Verbrennens.

je nach der Gasart, welche ver- i sie verbrennt, wobei hauptsächlich e bedingend wirkt, welche nach den Quadraten ihrer Dichtigkeiten

Auch KEMP<sup>1</sup> fand Anstofs an dem ntlichen Unterschied zwischen ver- nen bedingenden Körpern anstellt, s in Wasserstoffgas verbrennen, wie mit gleichem Erfolge geschah, wel- die Flamme des Sauerstoffgases im

ien genau mit denen überein, welche älteren erhielt. S. Philos. Trans. T.

nie. Th. III, S. 44.

IV. 536.

reinen Wasserstoffgase größer ist, als im Kohlenwasserstoffgas weil nach seiner Ansicht vom ersten Gase mehr als vom letzten zur Neutralisirung des Sauerstoffgases erfordert wird.

160) Die *Farbe der Flammen* sollte eigentlich weiß seyn denn wenn die Hitze so stark ist, daß der Lichtäther dadurch in Schwingungen versetzt wird, und wenn sich außerdem beweisen läßt, daß die Flamme erst beim starken Glühen der Körper, beim sogenannten Weißglühen, brennt, so führt dies auf die Voraussetzung einer weißen Flamme; es folgt jedoch schon aus dem Vorhergehenden, daß nicht alle Theile in diesen Zustand des Weißglühens gesetzt werden, indem namentlich oft beim Brennen harzreicher Hölzer und stark mit Oel oder Fett getränkter Körper dicke Massen nicht glühende Kohlenstoffe als Rauch aufsteigen, und die weiß leuchtende Theile der Flammen sind daher fast allezeit mit Partikeln gemengt, welche die Flamme trüben, und mit andern, die ihnen eine eigenthümliche Farbe geben. Die nicht eigentlich gefärbten gewöhnlichen Flammen haben außer dem weißen Haupttheile einige mehr farbig spielende Parteen, wie so eben erwähnt wurde, die aber wegen der geringen Intensität dieses Lichtes von keinem merklichen Einfluß sind, sobald nur die Flamme im Ganzen die bereits bezeichnete Weise hat, die man ihr zu geben sucht, weil sie dadurch zur Beleuchtung am geeignetsten wird. Unter modificirenden Bedingungen treten indeß stärker auffallende Färbungen hervor. So bemerkt HESS, daß Sauerstoffgas im Wasserstoffgas verbrennend eine grünliche Farbe giebt, selbst wenn es aus Röhren von Glas oder Platin ausströmt, statt daß im umgekehrten Falle eine bleiche, etwa gelbliche Flamme zum Vorschein kommt, da doch in beiden Fällen eine weiße und auf jeden Fall eine gleiche Flamme entstehen müßte, weswegen er meint, die Farbe der Flamme hänge von der Atmosphäre ab, worin sie brennt. Inzwischen ist dieses keine Erklärung und die Sache verdient allerdings näher untersucht zu werden. Nach den unverkennbar interessanten Versuchen von BLACKADDER<sup>2</sup>, welcher zur Vermeidung anderweitiger Bedingungen Weingeist und Oel ohne Docht verbrennen ließ, wechseln die Flammen dieser Körper zwi-

1 Poggendorff's Ann. 2. 2. O.

2 Edinburgh New Philos. Journ. N. 1. p. 58.

len mit Weifs, inzwischen läfst Angaben kein kurzes Resultat ent- die bei der *monochromatischen* amende gelbe Flamme eine Folge nung seyn soll. Das Licht dieser ist von geringer Intensität, es vernach einer Angabe von TALBOT<sup>2</sup> igkeit gesteigert wird, wenn man stlampe ein Stück Kochsalz legt dagegen bläfst. Legt man statt lz oder Barytsalz auf den Docht, gehörigen farbigen Flammen von urch die sonst üblichen Verfah- en die Färbungen der Flammen, d bei Illuminationen anwendet<sup>3</sup>, ik, als dafs hier ausführlich dar- wegen nur einige wenige Angaben lt sie meistens dadurch, dafs Al- Substanzen aufgelöst sind, ver-, Baryt oder Strontian geben eine schön rothe Flamme, am besten, Strontianchlorid in Weingeist auf- stdochtes oder in einem Platin- ine schöne blaue Flamme erhält nes Gemenges aus 2 Th. gebrann- ifsem Pech und 1 Th. Salmiak auf ner Weingeistflamme, auch wenn ocht einer Kerze bringt; ebenso pan, 1 Th. Salmiak und 2 Th. h eine grüne Flamme durch Kali- en<sup>6</sup>, oder noch einfacher mittelst saurem Kupfer in Weingeist, oder verisirtem salpetersauren Baryt und

3. 62.

Mag. N. XIII. p. 35.

häufig durch gefärbte Gläser fallen,

LX. S. 383.

risten Th. VII. S. 364.

S. 483.



Kohlen<sup>1</sup>. Nach HERSCHEL<sup>2</sup> wird das Rothfeuer, dessen man sich in den Theatern bedient, durch Verbrennung von salpetersäurem Strontian hervorgebracht.

161) Es dürfte hier der Ort seyn, des *indischen Weisfeuers* zu gedenken, welches zu nächtlichen Signalen sehr geeignet ist und insofern wissenschaftliche Bedeutsamkeit hat. Die Engländer bedienten sich dessen bei ihren Gradmessungen theilten es den Franzosen mit, und diese brachten die Bestandtheile durch chemische Analyse heraus<sup>3</sup>. Diese sind hiernach 24 Th. Salpeter, 7 Th. Schwefel und 2 Th. rother Arsenik die werden zu einem feinen Pulver gestossen und genau gemengt in runde Schachteln von der Höhe ihres Halbmessers gepackt. Diese werden mit einem Deckel von Schachtelholz versehen, worin sich ein rundes Loch zum Anzünden befindet. Schachtel und Deckel werden mit Papier verklebt, um das Zerstreuen beim Transporte zu verhüten. Beim Gebrauche öffnet man das Loch im Deckel, um die Masse zu entzünden, schneidet den Deckel rundherum los, damit er leicht wegfliege, und entzündet durch eine gewöhnliche *Zündruthe*, welche von den französischen Artilleristen<sup>4</sup> aus 4 Th. fein gestossenem, gereinigtem Salpeter, 2 Th. Schießpulver, 2 Th. Kohlenpulver und 1 Th. Schwefelblumen, wohl pulverisirt, gemengt und durch ein Haarsieb gebeutelt, gemacht werden. Diese Masse befindet sich in papiernen Patronen von der Dicke eines Federkiels, worin dieselbe fest eingestampft wird. Man schneidet die verklebte Spitze mit einer Scheere ab, entzündet mittelst einer Lunte oder Kohle die an einem Stocke befestigte Zündruthe, die dann das Weisfeuer leicht und schnell in Brand setzt, ohne jemals zu verfehlen, das brennende Ende der Zündruthe muß aber, um das gänzliche Verzehren zu verhüten, mit einer Scheere abgeschnitten werden. Eine Schachtel mit indischem Weisfeuer von 6 Z. Durchmesser und 3 Z. Höhe brennt gewöhnlich 3 Minuten und verbreitet ein so helles Licht, daß

<sup>1</sup> Edinburgh N. Phil. Journ. N. VI. p. 393.

<sup>2</sup> Aus Correspond. math. et phys. T. V. p. 254 in Poggendorff's Ann. XVI. 186.

<sup>3</sup> S. v. Zach monatl. Corresp. Th. XV. S. 523. Th. XVI. S. 13. Vergl. allg. geogr. Ephem. Th. III. S. 87.

<sup>4</sup> Eine andere Zusammensetzung ist 8 Th. Schwefelblumen, 4 Th. Salpeter und 2 Th. Schießpulver.

untergang bis auf 36000 Toisen  
ann.

keinem endlichen Resultate füh-  
as *griechische Feuer* hier aufzu-  
wahrscheinlich war dasselbe eine  
wegen Neuheit der Sache mehr  
Würdigung ergeben konnte<sup>1</sup>.  
hten über die Wirkungen dieses  
da von den dazu verwendeten  
äußern Beschaffenheit der Masse  
wird, so bleibt die Sache stets  
, und es ist keine Hoffnung vor-  
twa durch Auffindung einer bis  
hen Quelle zu einer genauern  
en, wie dieses MAC CULLOCH<sup>2</sup>  
ach diesem bestand dasselbe ei-  
, vielleicht Naphtha enthaltenden  
irenden, von denen Salpeter ein

reits gelegentlich über das *Licht*  
*mit Flamme verbrennenden Kör-*  
nachträglich Einiges hinzugefügt  
abe sich hauptsächlich auf die  
ten dienenden Lampen bezieht,  
en Artikel<sup>3</sup> gehandelt worden ist.

welchen die technischen Bestre-  
en erhalten haben, bemächtigen  
durch die Forschungen der Phy-  
und man lernt daher gegenwär-  
en Ausführungen früher kennen,

gaz. Th. XI. S. 347. Th. XII. S.  
in einer Handschrift der Münche-  
S. SONNINI in Biblioth. phys. deon.  
V. p. 376. Viel ist enthalten in:  
ostes auctore Marco Graeco, ou  
re les ennemis cet. publié d'après  
nationale. Par. 1804. 4.  
IV. p. 390. Aus Journ. of the Royal

59 ff.

als die wissenschaftlichen Erörterungen allgemeiner bekannt werden. Viel konnte indess zu dem über diesen Gegenstand bereits Bekannten neuerdings nicht hinzukommen, da diese Aufgabe durch den Grafen RUMFORD so erschöpfend behandelt worden war. Will man auf ältere Bemühungen zurückgehn, so enthalten WILD's<sup>1</sup> Versuche über die Substanz der Dochte und die Anwendung der verschiedenen Combustibilien zur Beleuchtung einige Belehrungen; denen jedoch genauere photometrische Bestimmungen abgehn. Letzteres ist nicht der Fall bei den bereits erwähnten Versuchen des Grafen RUMFORD<sup>2</sup>, die daher einen vorzüglichen Werth haben und aus denen hervorgeht, daß die Stärke des Lichts wächst, wenn durch grössere Intensität der erzeugten Hitze ein höherer Grad des Weissglühns des in der Flamme enthaltenen Kohlenstoffs hervorgebracht wird. Hiermit stimmt H. DAVY's<sup>3</sup> Ansicht überein, wonach die große Helligkeit der Argand'schen und Liverpool-Lampen auf der grossen Hitze beruht, welche der Flamme derselben eigen ist und den verbrennlichen Substanzen mitgetheilt wird. Hierauf beruhen auch die durch REID<sup>4</sup> aus seinen Versuchen entnommenen Regeln für die Beschaffenheit der Kerzendochte wonach sie weder zu dick noch zu dünn seyn dürfen und am besten aus einzelnen neben einander geordneten Strängen bestehen. HASSENFRATZ<sup>5</sup> mußte im Auftrage der Regierung (im 3ten Jahr d. Republ.) die Intensität des durch verschiedene Körper gegebenen Lichtes und die hieraus folgende sparsamste Methode der Beleuchtung untersuchen. Auch dieser brachte hierbei die Photometrie durch den Schatten in Anwendung, erhielt aber von den durch RUMFORD gefundenen sehr abweichende Resultate, denen wohl die wenigsten beipflichten dürften; denn nach ihnen wird von weissen Wachskerzen dreimal so viel verzehrt, als von Rübsamenöl in einer Zugluftlampe verbrennend, um gleiche Mengen Licht zu geben, und doppelt so viel

<sup>1</sup> Voigt's Magazin. Th. II. S. 652.

<sup>2</sup> Aus Philos. Trans. 1812. in Bibl. Brit. T. LIV. p. 3. Schweigger's Journ. Th. IX. S. 240.

<sup>3</sup> Philosoph. Trans. 1817. p. 74. Vergl. oben §. 157 und daselbst angegebene Mittel zur Verstärkung des Lichtes.

<sup>4</sup> Wiener Zeitschrift. Th. IX. S. 230.

<sup>5</sup> Ann. de Chim. T. XXIV. Daraus in Scherer's Journ. Th. I. S. 453.



von sehr abweichende Ergebnisse vor, die von HERMBSTÄDT<sup>1</sup> in it verschiedenen Arten von Ker-chen sind seine photometrischen als daß sich genaue Bestimmungen

1, was in dem genannten Artikel *open* gesagt worden ist, kann hier lung über diesen Gegenstand von t werden. Hieraus ersieht man, ngegebenen Lampen, bei denen uck stets gleich erhalten wird, Jahrhunderts durch CARDANUS<sup>2</sup> ARD verfertigten aber durch CA-essert worden seyen. CRIVELLI hnliche, und zwar verbesserte, in aber für den vorliegenden Zweck eswegen ich mich begnüge, auf e Aufzählung der verschiedenen ampen bezüglich auf ihre Form hier nicht suchen<sup>3</sup>. In wissen-ür den Chemiker und in vielen ind die *Weigeistlampen*, deren Abdampfen, Verflüchtigen u. s. w. en gewöhnlichen ist vorzüglich , mit einem Argand'schen Dochte, verth; Verbesserungen derselben nd BATKA<sup>7</sup> in Vorschlag ge- indels der Chemie in Beziehung

. 40.

it. in Wien. Th. XIV. S. 1.

onale et étrangère 1825. Sept.

über mehrere parallele Dochte und r in Ann. de Chim. et Phys. T. XVI. Nicholson's Journ. N. II. über Lam- . p. 104.

98.

auf chemische Geräthschaften anheim. Schließlich möge aber noch einer Erfindung gedacht werden, die sich auf eine Angabe BLACKADDER's<sup>1</sup> gründet, daß man statt eines Docthes auch ein enges Röhrchen benutzen könne, worin das Oel durch Capillarität aufsteigt und an der obern Spitze entzündet weiter brennt. Wenn man daher ein enges, kaum 0,5 Lin. weites Röhrchen von dünnem Glase oder von Metall durch ein dünnes Blech und dann durch einen Kork steckt, letzteren auf gereinigtem Oele schwimmen läßt und das Oel an der Spitze des Röhrchens entzündet, so brennt es mit einer kleinen, ausnehmend weissen Flamme, der des Leuchtgases ähnlich, weswegen man eine solche Vorrichtung auch *Gaslampe* genannt hat. Leider steht dem Gebrauche entgegen, daß das obere Ende des Röhrchens sich durch erhärteten Kohlenstoff verstopft, welcher am Rande und im Innern so fest ansitzt, daß man ihn nur selten wegnehmen kann, ohne das Röhrchen zu zerbrechen.

Eine sehr wichtige Aufgabe ist die Bestimmung der *Wärmemenge*, welche durch das Verbrennen der verschiedenen Körper erzeugt wird, wobei nur im Vorbeigehn bemerkt werden kann, daß man sich hierbei zum Messen eigener Apparate bedient, *Calorimeter* genannt<sup>2</sup>, und zwar neuerdings in der Regel des Wassercalorimeters, mit denjenigen Abänderungen und Modificationen, welche die jedesmaligen Zwecke erfordern.

165) Soll ein Verbrennen statt finden, so muß nach dem aufgestellten Begriffe ein *Glühen* vorhanden seyn, welches vom Dunkelrothglühn durch Kirschroth zum Weissglühn übergeht. Im Allgemeinen ist die vorhandene Hitze der Stärke des Glühns proportional, allein es giebt sehr viele Abweichungen von dieser Regel. Die zunächst liegende Frage, wie groß die Hitze seyn müsse, um überhaupt das Glühn hervorzubringen, ist noch keineswegs genügend beantwortet worden, auch steht einer bestimmten Entscheidung der Umstand entgegen, daß dieses bei ungleichen Körpern verschieden ist. Schon FORDYCE<sup>3</sup> wollte gefunden haben, daß wenn Körper ungefähr von 160° bis 200°

1 Edinburgh New Phil. Journ. N. I. p. 52.

2 S. Art. *Calorimeter*. Bd. II. S. 9.

3 Philos. Trans. T. LXVI. p. 504.

n beginne, allein der brennende  
se Hitze nicht, und THÉNARD<sup>1</sup>  
n mit dem *Tachopyrion*, daß  
hem Drucke in Sauerstoffgas bloß  
ennen, unter einem Drucke von  
schon bei 252° C. in Brand ge-  
lpunct des Bleies bei ungefähr  
Blei sich in Papier schmelzen  
kohlt wird, welches Verkohlen  
wenn man es in geschmolzenes  
estehn taucht, so ist hieraus zu  
n des Papiers bei noch höherer  
ET<sup>2</sup> meint, zur Erzeugung des  
wenigstens 500° C. erforderlich,  
von POUILLET<sup>3</sup> mit seinem Luft-  
genauere Bestimmungen hier-

dunkel Orange . .	1100° C.
hell Orange . . . .	1200 —
Weiß . . . . .	1300 —
hell Weiß . . . .	1400 —
blendend Weiß ..	1500 —

Flamme des Phosphors, welche  
int, eine Ausnahme, und auch  
als selbst zum Weißglühn er-  
upt zu glühn, denn nach H.  
es glühenden Glases durch die  
zu 557° C. annimmt, ist ein  
ichte weißglühend werden, nicht  
t die Flamme des Knallgasge-  
nd würde noch weniger leuch-  
ase anwendete; dennoch aber  
o unermesslich groß. Wich-

[LIV. p. 181.

1828. T. I. p. 151.

782. Poggendorff's Ann. XXXIX.

e. Par. 1837. T. I. p. 298.

67.



tig in dieser Beziehung sind die Versuche, welche **ANONRY FRYE**<sup>1</sup> angestellt hat, um die verhältnißmäßigen Mengen von Licht und Wärme zu ermitteln, welche durch Leuchtgas erzeugt werden, wenn es aus den verschiedenen in England gebräuchlichen Apparaten ausströmend verbrennt. Die Intensitäten des Lichts zeigten sich hierbei bedeutend verschieden, den gleichen Mengen verbrannten Gases gaben als einfacher Stroß verbrannt 100, mit zwei andern Vorrichtungen 140 und 160 mit einem Glasschornsteine nach Art einer Argand'schen Lampe verbrannt 180, also bedeutend ungleiche Quantitäten Licht. Ganz anders aber verhielt es sich mit der erzeugten Wärme. Um diese zu messen, diente ein sehr einfacher Apparat.

**Fig. 44.** Ein einfacher hohler Cylinder von Blech B, oben zum Verhüten der Verdampfung mit einem Deckel verschlossen, hatte in seinem Innern einen andern A von etwas geringerm Durchmesser und nicht ganz bis zur Mitte des größern hinaufragend, welcher unten offen und mit der Röhre cc zum Abführen des etwa entstehenden Rauches versehen war. Verbrannte die Flamme im Innern des kleinen Cylinders A, so theilte sie dem größeren befindlichen Wasser die erzeugte Wärme mit. Hierbei zeigte sich, daß gleiche Mengen verbrannten Gases, obgleich sie zwischen 15 und 40 Minuten Zeit zum Verbrennen bedurften und sehr ungleiche Mengen Licht entwickelten, gleiche Erwärmungen des Wassers erzeugten. Noch auffallend zeigte sich dieses Resultat, als die Argand'sche Lampe, in welcher das Gas aus 42 kleinen Oeffnungen ausströmte, angewandt wurde. War die Flamme 3 Zoll hoch und nur 4 Minuten brennend, mit einem Glasschornsteine, so erwärmte das Wasser um 55° F., und um ebenso viel, wenn sie nur ein Zoll hoch ohne oder mit einem Schornsteine 12 Minuten brannte ja auch dann, wenn sie kaum sichtbar 30 Minuten zum Verbrennen der gleichen Menge von Gas bedurfte. Hiernach kann man also sagen, daß die erzeugte Hitze allezeit, ohne Rücksicht auf die Menge des erzeugten Lichtes, der Quantität des verzehrten Gases proportional ist. Es scheint daher eine bloß starren Körpern zukommende Eigenschaft zu seyn, ein ihr Glühhitze proportionales helleres Licht zu erzeugen, und dies theoretisch höchst wichtige, meistens ohne genauere Prüfung

<sup>1</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. LVIII. p. 227.

Intensität der Wärme der Intensität sey, ist nicht als allgemein

che, durch die Intensität des des Glühns wirklich vorhanden, dadurch zu einer gleichen Glüh- sie nicht durch ihre Masse zu zu viel Wärme erfordern, um einer gewöhnlichen Lichtflamme wie man namentlich zuweilen ile der Flamme sich erstrecken-

Theilchen des Dochtes sieht, örper zu gleicher Hitze bringen, te Glasfäden in ihr schmelzen, überdrähte verflüchtigt wird undält man das Ende einer Clavier- in eine Kerzenflamme, so wird tensprühn verbrennen, ja Ten- eise sogar feinsten Platindraht, urch die kaum sichtbare Flamme itze.

sien's anthiphlogistischem Sy- das Verbrennen auf einer Ver- brennlichen Grundlagen beruhe, g der Wärme bei diesem Pro- s Sauerstoffgases abzuleiten, die er der Quantität des verzehrten etzen, und WELTER<sup>3</sup> behauptet i Sauerstoffgas erzeugte Wärme brennbaren Stoffe dasselbe auch dieses stimmt weder mit der rein. H. DAVY<sup>4</sup> erklärt sich tlich, unter den Gasarten gebe lenoxydgas dagegen die gering- Verbindung des Sauerstoffs mit

S. 95.

KIX. p. 415. T. XXVII. p. 223.  
Biblioth. univ. T. IV. p. 153.

X 2

Phosphor unter nicht unbedeutender Lichtentbindung ist die erzeugte Wärmemenge sehr gering; ja man hat geglaubt, es werde dadurch gar keine Wärme frei. Letzteres ist inzwischen nicht der Fall, obgleich die geringe Quantität mit gewöhnlichen Thermometern nicht leicht wahrgenommen wird. NOBILI und MELLOXI<sup>1</sup> brachten aber in einem kleinen Reflector ein Stück verleuchtenden Phosphor an, stellten ihn der thermoelektrischen Säule gegenüber und erhielten allerdings Ablenkungen der Magnetnadel, welche Wärmeentbindung anzeigten, obgleich eine weit geringere, als das man sie der Menge des verzehrten Sauerstoffgases, wenn man andere Processe damit vergleicht, proportional setzen könnte<sup>2</sup>. Wenn es also kein allgemeines Princip giebt, woraus die Menge der erzeugten Wärme sich entnehmen läßt, oder ein solches bis jetzt wenigstens nicht aufgefunden worden ist, so muß dieselbe durch Erfahrung gefunden werden. Hierüber besitzen wir eine zahllose Menge Versuche, von denen hier nur einige der wichtigsten aufzuzählen sind; allein die verschiedenen Resultate stimmen untereinander nicht vollkommen, mitunter sogar sehr wenig überein, weil die Versuche schwer und mannigfaltig bedingt sind<sup>3</sup>. Die Messungen mit dem Calorimeter gehören zu den sehr schwierigen rücksichtlich der genau zu bestimmenden mittleren Temperatur der gesamten Wassermasse oder der Menge des geschmolzenen Eises, der Einfluß der Wärmestrahlung von oben nach außen ist nicht leicht zu bestimmen, und außerdem kann die raschere oder langsamere Verbrennung und die vollständige Mittheilung aller dadurch erzeugten Wärme an das Calorimeter nicht unbedeutende Fehler herbeiführen, so daß aus diesen allen die Verschiedenheit der erhaltenen Resultate leicht erklärbar wird.

167). Wissenschaftlich würde es vom größten Interesse seyn, zuvor die Wärmemenge genau auszumitteln, welche durch die Verbindung des Sauerstoffs mit *einfachen* Körpern erzeugt wird, und dann bei zusammengesetzten Körpern

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XLVIII. p. 198. Poggendorff's Ann. XXVII. 449.

<sup>2</sup> Es ließe sich annehmen, daß zwar eine größere Menge Wärme erzeugt, aber durch die Expansion des Phosphordampfes wieder gebunden würde.

<sup>3</sup> Vergl. GUYTON DE MORVEAU in Ann. de Chim. T. XC. p. 127.



durch Berechnung zu prüfen, ob und wie weit die erzeugten Wärmemengen der Summe der durch die einfachen Bestandtheile derselben hervorgerufenen gleich sind. In einigen Fällen ist dieses durch den Grafen RUMFORD, durch PÉCLET und andere geschehn, keineswegs aber vollständig genug, um zu den Gesetzen zu gelangen, und überhaupt sind die meisten früher gehörigen Versuche blofs zu dem Ende angestellt worden, auszumitteln, welche Brennstoffe technisch mit dem grössten Vortheil verwandt werden. Unter die wichtigsten ältern Versuche dieser Art gehören die von LAVOISIER<sup>1</sup> mit seinem Eiscalorimeter angestellten, um die Heizkraft der in Paris gangbaren Combustibilien auszumitteln, die von HASSENFRATZ<sup>2</sup>, wobei er sich ebenfalls des Eiscalorimeters bediente, desgleichen die von LAMBERT und DESORMES<sup>3</sup> über die verhältnifsmässige Wärmeerzeugung durch Verbrennung der Holzkohle, der Steinkohle, des Holzes und Torfs, insbesondere aber die des Grafen RUMFORD<sup>4</sup>, wobei er sich des nach ihm benannten Wassercalorimeters bediente. In diesen ist zunächst eine rein wissenschaftliche Tendenz vorherrschend, inzwischen war auch dieser Gegenstand durch die Bemühungen, die Heizapparate in München praktischer zu verbessern, zur nähern Untersuchung dieses Problems verwandt worden, weswegen sich dann aus seinen Versuchen auch die ungleichen Wärmemengen ergeben, die man durch das Verbrennen verschiedener Combustibilien zu erhalten vermag.

Unter die ältesten, aber stets noch der Beachtung werthende Versuche, die eben daher gewöhnlich neben denen von LAVOISIER und RUMFORD genannt zu werden pflegen, gehören die von CRAWFORD<sup>5</sup>, ungleich vorzüglicher sind die von DALTON<sup>6</sup>, welcher sich dabei eines Wassercalorimeters be-

Histoire de l'Acad. 1781. p. 379.

Ann. de Chimie T. XXIV. p. 78.

Recherches physico-chimiques de MM. GAY-LUSSAC et THÉNARD. T. II. p. 344.

Ann. Nicholson's Journ. 1812. Juni in G. XLIV. 1. XLV. 28

Experimental Essays political, economical and philosophical. G. III. 309. IV. 85. 222. 330.

On animal heat and combustion. Second ed. Lond. 1788.

Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. Berl. 1812. Th. I. S. 87.

diente, dessen Inhalt genau 30000 Grän Wasser betrug, die Menge der verbrennenden Gase aber, die in einer Blase mit einem Hahn befindlich waren, wurde so gewählt, daß das Volumen derselben unter atmosphärischem Drucke so groß war als das von 30000 Grän Wasser; die sonstigen Substanzen verbrannten in einer Lampe so, daß die Spitze der Flamme genau den Boden des Calorimeters berührte. Bei allen Verbrennungen diente die Temperaturerhöhung des Wassers als vergleichbares Maß. Eine von dieser fast allgemein in Anwendung gebrachten abweichende Methode wählte MARCUS BULL um die verhältnismäßige Heizkraft der in America gebräuchlichen Brennmaterialien, namentlich der verschiedenen Holzarten, zu messen. In einem gut verschlossenen größern Zimmer erbaute er ein kleineres bloß aus Holz, als schlecht wärmeleitender Substanz, setzte ein kleines Oefchen hinein, worin die Stoffe möglichst gleichmäßig verbrannten, sorgte dafür, daß der Raum beim Durchgange durch ein sehr langes, im Innern des kleinern Zimmers herumgeführtes Rohr sich gehörig abkühlte, und maß die erzeugte Wärme vermittelst mehrerer Thermometer.

168) Die Vergleichung der erhaltenen Resultate läßt sich auf zweierlei Weise anstellen, entweder indem man die Menge des zum Verbrennen erforderlichen Sauerstoffgases als Einheit annimmt und die durch die Verbindung mit derselben erzeugte Wärme der verschiedenen Combustibilen bestimmt, oder wenn man das Gewicht der letztern als Einheit betrachtet und ohne Rücksicht auf die Menge des verzehrten Sauerstoffgases die erzeugte Wärme mißt. Die Bestimmungen nach der erstern Methode sind wichtig zur Entscheidung der Frage, ob die erzeugte Hitze der Quantität des verzehrten Sauerstoffgases allezeit proportional ist, nach der zweiten aber haben sie ein mehr ökonomisches Interesse, sofern beim gewöhnlichen Verbrennen die atmosphärische Luft das erforderliche Sauerstoffgas ohne Aufwand von selbst hergibt und es sich daher bloß um die

---

1 Aus Transactions of the Phil. Soc. at Philadelphia T. III. p. in Bulletin de la Société d'Encouragement pour l'Industrie nationale XXVI. ann. 1827. Darans in Jahrbücher des Wiener polyt. Institute Th. XVI. S. 344 u. Péclet Traité de la Chaleur. T. I. p. 144. Aus Trans. of the Amer. Phil. Soc. New Ser, 1826. in Dingler's polyt. Journ. Th. XXIV. S. 251, 336.



stoffs handelt. Nach der letzten Zusammenstellung gegeben, die mittheile, und zugleich bemerke, wogten Hitze nur einen relativen, ertheilen haben, die brennbaren Substanzen Sauerstoffgas, in Gewicht-

Verzehrtes Oxygen	Erzeugte Hitze	Beobachter
1,377	3500	RUMFORD
1,033	2600	RUMFORD
2,655	7300	LAVOISIER
2,234	6000	CLEMENT
2,655	6500	MARCUS BULL
...	3000	CLEMENT
...	6400	PÉCLET
{ 8,038	23400	LAVOISIER
	22125	CLEMENT
	23640	DESPRETZ
3,923	6375	DALTON
3,370	6600	DALTON
0,572	1857	DALTON
{ 3,020	9044	RUMFORD
	11196	LAVOISIER
...	9307	RUMFORD
2,520	8030	RUMFORD
2,470	6195	RUMFORD
...	5261	RUMFORD
{ 3,109	8639	RUMFORD
	7186	LAVOISIER
{ 3,129	9479	RUMFORD
	10500	LAVOISIER
3,228	7338	RUMFORD
1,380	7500	LAVOISIER
3,228	4500	DALTON
1,005	1462	DALTON
1,180	9475	RUMFORD

liesse sich leicht finden, wie ist, welche durch die Verbindung mit den verschiedenen brenn-



baren Substanzen erzeugt wird, wenn anders jene so genau wären, daß es sich der Mühe lohnte, diese Berechnung anzustellen, um ein allgemeines Gesetz darauf zu gründen, nicht zu gedenken, daß die durch die verschiedenen Gelehrten gefundenen Resultate merklich von einander abweichen. Beispielsweise mögen nur einige dieser Angaben hier angeführt werden<sup>1</sup>. Nach DESPRETZ verhält sich die durch gleiche Mengen Sauerstoff mit Wasserstoff und Kohle erzeugte Wärme wie 1:1,012, nach DALTON die durch 1 Th. Sauerstoff mit ölerzeugendem Gas, mit Kohlenwasserstoffgas, mit Kohlenoxydgas und mit Phosphor erzeugte Wärme wie 1:0,819:1,695:1,85. H. DAVY<sup>2</sup> fand beiläufig, daß bei gleichen Theilen Sauerstoffgas die Wärmemenge mit Kohlenoxydgas = 1, mit hydrothionsaurem Gas = 1,12, mit ölerzeugendem Gas = 1,6, mit Wasserstoffgas = 4,3 ist. Nach einer spätern Versuchsreihe von DESPRETZ<sup>3</sup>, wovon jedoch nur einige Notizen bekannt geworden sind, entwickelt 1 Gramm Sauerstoff mit Wasserstoff 2578°, mit Kohlenstoff 2967°, mit Eisen 5325° C. Wärme, und dem Eisen kommen Phosphor, Zink und Zinn sehr nahe<sup>4</sup>.

169) Wir besitzen aus der neuesten Zeit eine Arbeit, welche leider nicht vollendet worden ist, denn sonst würde sie vermuthlich alle diesen Gegenstand betreffende Fragen erledigt haben; der für die Wissenschaft zu früh verstorbene Dutor hatte sie begonnen, es sind aber nur einzelne von ihm gefundene Resultate aus seinen Papieren zu unserer Kenntniß gelangt<sup>5</sup>. Das von ihm gebrauchte *Calorimeter*<sup>6</sup> war dem Wesen nach ein Wassercalorimeter und bestand aus einem rechteckigen kupfernen Kasten, 10 Cent. lang, 7,5 Cent. breit un-

1 Vergl. L. Gmelin Handbuch der Chemie. Th. I. S. 149. Edinburgh Journ. of Science. N. XVII. p. 161.

2 Schweigger's Journ. Th. XX. S. 12.

3 Ann. Chim. et Phys. T. XXXVII. p. 180. Poggendorff Ann. XII. 519.

4 Für technische und ökonomische Benutzung des Brennumaterials ist belehrend: BUCHANAN practical and descriptive Essays etc. Glasgow 1810. Ein Auszug in Bibl. Brit. T. XLVI. p. 105.

5 Aus compte rend. T. VII. p. 871 in Poggendorff's Ann. XLV. 451.

6 Die Beschreibung ist etwas undeutlich, doch läßt sich das Wesentliche der Construction daraus entnehmen.

25 Cent. tief. Die zu verbrennenden Substanzen wurden in diesen geleitet durch zwei Röhren, deren eine parallel an der Wand herabgehend etwas über dem Boden einmündete, die andere, zuerst vertical herabgehend, dann unter dem Boden hinlaufend, mündete vertical aufsteigend in demselben, und beider Öffnungen hatte man mit Dillen versehen. Waren die hierdurch herbeigeführten Substanzen verbrannt, so entwichen die dadurch erzeugten gasigen Producte und die erhitzte Luft aus dem Kasten durch einen rechteckigen Canal von 5 Cent. Weite, dessen Mündung etwas über dem Boden in der dem Eintritt der zum Verbrennen bestimmten Substanzen gegenüber liegenden Wand befindlich war. Dieser Canal, in fast horizontaler Richtung sieben- bis achtmal hin und her gebogen, ging dann fast senkrecht herab und stieg demnächst wieder herauf, um in zwei cylindrischen Dillen zu endigen, deren eine, in der Axe des Rohrs befindlich, das Thermometer aufnahm, um die Temperatur des Gases zu messen, welches durch die andere Nille in ein Gasometer geführt wurde. Durch ein mittelst einer Glasscheibe bedecktes, in einer der Ecken aufgelöthetes Rohr lassen sich die Erscheinungen des Verbrennens beobachten. Ein horizontales, auf der Ebene der Zuleitungsröhren befindliches Rohr sollte wahrscheinlich zur Verbrennung von Flüssigkeiten dienen. Der obere Rand des Kastens war mit einer Rinne versehen, in welche die Ränder eines kupfernen Beckens gesenkt und durch Quecksilber abgesperrt wurden; der Deckel aber trug ein zwei Cent. weites kupfernes Rohr. Der ganze Kasten nebst Zubehör, mit Ausnahme der Dillen, stand in einen andern mit Wasser gefüllten Kasten von 11 Liter Rauminhalt eingeschlossen und zur Messung der Temperatur des stets umgerührten Wassers dienten zwei Thermometer. Beim Experimentiren verbrannten die Gase an den Enden der Zuleitungsröhren, die Flüssigkeiten mittelst Baumenfäden in einem sie enthaltenden Röhrchen, das Eisen als spiralförmiger Draht verbrannt, die übrigen Metalle in Pulverform in einer Kapsel von Kupfer oder Platin, und sie wurden mit einer indifferenten Masse gemengt, wenn man ihr Verunreinigen fürchtete; die Entzündung geschah durch einen Schwamm, die Kohlencylinder mit scharf zulaufender Spitze wurden in Kohlenpulver stark geglüht, nach langsamem Erhitzen brauchte man nur ihre Spitze in einer Weingeistlampe

glühend zu machen, worauf sie in Sauerstoffgas weiter brannten. Vor allen Dingen benutzte Dulong die durch Rumford angegebene Vorsicht, den Apparat vor dem Anfange des Versuches ebenso weit unter die Temperatur der Umgebung abzukühlen, als seine Wärme beim Ende desselben mehr betrug, und die Zeitdauer bis zur Erreichung des Mittels und die nach dem Eintritt desselben einander möglichst gleich zu machen.

Als allgemeine Resultate, welche Dulong aus den bekannt gewordenen und den vielleicht noch in seinen Papieren verborgenen Versuchen entnommen hat, werden folgende angegeben: 1) die entwickelten Wärmemengen sind für gleiche Substanzen fast gleich bei verschiedenen Temperaturen.

2) Gleiche Volumina von allen Gasen entwickeln bei ihrer Verbindung mit Sauerstoff gleiche Wärmemengen.

3) Auf eine gleiche Sauerstoffmenge entwickelt sich eine gleiche Wärmemenge, es mag sich eine Verbindung wie  $R + O$  oder  $R + 2 O$  bilden.

4) Bei den starren Substanzen sind die entwickelten Wärmemengen sehr ungleich.

Der erste dieser Sätze ist sehr wichtig und es läßt sich gegen denselben, so wie gegen den vierten nicht wohl etwas einwenden; der zweite und dritte, wenn man den letzteren genau nimmt, scheinen mir unter sich im Widerspruche zu stehen, stimmen aber auch mit den von Dulong selbst angegebenen einzelnen Resultaten nicht überein. Hierbei wird als Wärmeeinheit diejenige angenommen, welche 1 Gramm flüssigen Wassers bei mittlerer Temperatur um  $1^{\circ} C.$  zu erwärmen vermag; die Dichtigkeit der Gase ist auf  $0^{\circ}$  Temperatur und 0,76 Met. Barometerstand reducirt. Die folgende Tabelle enthält die mittleren Resultate aus mehreren Versuchen, und zwar zuerst die Wärmemengen, welche ein bestimmtes Maß der brennbaren Substanz durch Aufnahme des erforderlichen Sauerstoffs entwickelt, und dann diejenige, die durch Verbindung von einem bestimmten Maße Sauerstoff mit dieser Substanz erregt wird.



e	Ein Liter	Wärme
14	Sauerstoff . . . . .	6207,28
17	Sauerstoff . . . . .	4695,32
13	- - - - -	.....
0	- - - - -	.....
5	- - - - -	.....
0	- - - - -	.....
5	- - - - -	.....
3	- - - - -	.....
	- - - - -	2601,16

ab die zur Sättigung erforderliche  
itäten:

5	Antimon . . .	5365,8
6	Zink . . . . .	7576,6
6	Kobalt . . . .	5721,0
3	Nickel . . . .	5333,0
0		

zu haben, daß zwischen den  
offe und der durch gleiche, beim  
stoffmengen erzeugten Wärme ein

hier noch eine Behauptung erwähnt  
as MAC KEEVER<sup>2</sup> auf eine Reihe  
he gründet. Hiernach soll der  
rascher erfolgen, als im Schatten,

non wird die Sauerstoffmenge nach  
da ich mir aber nicht vorzustellen  
nach Maß und Gewicht verschieden  
daß das, was nach Maß heißt, die  
nach Gewicht aber die corrigirte be-  
mung des Sauerstoffgases wird 0° C.  
meterhöhe angenommen, wonach also  
irt werden mußte. Die von mir auf-  
die nach Gewicht mit Benutzung der  
POGGENDORFF angegebenen Verbes-

p. 344. Daraus in Poggendorff's Ann.

und die Ursache dieses Einflusses in der desoxydirenden Wirkung der Sonnenstrahlen liegen. Diese letztere Vermuthung baut er auf eine Versuchsreihe, wonach gleiche Mengen gleicher Kerzen unter übrigens gleichen Bedingungen in den violetten Strahlen in kürzerer Zeit verzehrt wurden, als in den rothen und gelben. Die Thatsache hat etwas sehr Auffallendes denn statt der sehr entfernt liegenden Erklärung, daß durch die desoxydirende Wirkung der Sonnenstrahlen der Verbrennungsproceß als eine Art Oxydation merklich gehindert werden könne, sollte man vermuthen, daß umgekehrt das Verbrennen im Sonnenlichte rascher erfolgen müsse, da nach allen Erfahrungen die Wärme den Verbrennungsproceß bedeutend befördert und auch in den vorliegenden Versuchen die Temperatur in den Sonnenstrahlen merklich höher war, als im Schatten. Inzwischen gesteht KEEVER selbst, daß er auf seine Versuche nicht die nöthige genaue Sorgfalt verwandt habe, wodurch die Resultate den erforderlichen Grad der Zuverlässigkeit erhalten haben könnten; und wir müssen also mit POGGENDORFF die mitgetheilten Thatsachen für nicht genügend erachten, um eine physikalische Wahrheit darauf zu gründen, um so mehr, als weder der erste Experimentator noch auch irgend ein anderer Physiker seitdem diesen Gegenstand weiter geprüft hat.

171) Wenn es sich darum handelt, die Erscheinungen des Verbrennens mit den allgemeinen Gesetzen der Wärmelehre in Einklang zu bringen, so lassen sich die hierüber aufgestellten Hypothesen unter vier Classen ordnen. Nach BERZELIUS<sup>1</sup> sind im Allgemeinen alle Wärmephänomene zugleich auch elektrische, sofern durch Verbindung beider Elektricitäten Wärme erzeugt wird, wonach dann die durch das Verbrennen zum Vorschein kommende nichts anderes als das Resultat der Vereinigung der Elektricitäten zweier Körper seyn kann, deren einer negativ, der andere positiv elektrisch ist. Diese Erklärung muß mit der ganzen Hypothese, wonach die Wärme überhaupt nichts anderes als eine Verbindung beider Elektricitäten ist, stehn oder fallen, und da sie später in diesem Abschnitte (§. 218) zur Untersuchung kommen wird, so ist es am besten hierauf zu verweisen<sup>2</sup>. Nach einer zweiten Hy-

<sup>1</sup> Versuch über die chemischen Proportionen. S. 79.

<sup>2</sup> Die sogenannte elektrische Hypothese ist in dieser Gestalt klar



hypothese, die man dem Wesen nach als von LAVOISIER stammend betrachten könnte, giebt der Sauerstoff oder eigentlicher das Sauerstoffgas die Wärme her, welche beim Verbrennen zum Vorschein kommt, während der verbrennende Körper sich neutral verhält. Es würde ungerecht seyn, durch strenges Festhalten am Worte diese Ansicht dadurch zu widerlegen, daß der Sauerstoff, wie oben (§. 135) gezeigt wurde, nicht nothwendige Bedingung des Brennens im weitern Sinne des Wortes ist, denn man könnte hierauf erwidern, daß namentlich das Chlor die Stelle des Sauerstoffs vertrete, obgleich, wenn man auch dieses zugeben wollte, die Erklärung mancher der genannten Phänomene nicht ohne vielfache gezwungene Hypothesen statt finden könnte; allein es müßte doch auf jeden Fall, die Sache mit der unerläßlichen Strenge genommen, bei den gewöhnlichen Verbrennungen die erzeugte Hitze den Quantitäten des absorbirten Sauerstoffs direct proportional seyn, was öfter der Erfahrung widerstreitet. Hiermit innig zusammenhängend ist diejenige Hypothese, welche sich nicht bloß auf die Verbrennungen speciell, sondern auf alle zu dieser Classe gehörigen Wärmeerzeugungen durch Chemismus erstreckt, wozu auch die Quelle dieser Wärme in einer Verdichtung der verdichteten Substanzen liegen soll. Hiernach würde diese Art der Wärmeproduction mit der durch Compression erzeugten zusammenfallen. Liefse sich dieses durchführen, so fände es eine bedeutende Stütze in der Vereinfachung des Erklärungsprincips, welches gleichzeitig auf mehrere Classen von Phänomenen der Wärmeerzeugung anwendbar wäre, und es ist daher von großer Wichtigkeit, zur sichern Entscheidung der Frage zu gelangen, ob bei allen mit Wärmeerzeugung verbundenen Processen chemischer Verbindungen zugleich eine Volumensverminderung statt findet. Es ist indess vielseitig, am endlichsten durch BERZELIUS<sup>1</sup>, gezeigt worden, daß dieses nicht statt findet, und daß demnach weder LAVOISIER's, noch die ältere, etwas modificirte Hypothese mit anerkannten unzweideu-

bestimmt. Weniger läßt sich dieses sagen von einer durch DULONG und PETIT geäußerten Meinung, wonach Wärme überall so erzeugt werden soll, als beim Glühn der Kohlenspitzen durch den elektr. Strom in mephitischen Gasarten ohne chemische Veränderung nach DAVY's Versuchen. S. Ann. Chim. et Phys. T. X. p. 412.

<sup>1</sup> Lehrbuch der Chemie. Th. III. S. 49.



tigen Thatsachen bestehen kann, obgleich DUFLOS<sup>1</sup> sich große Mühe gegeben hat, jene Theorie aufrecht zu halten, wobei man jedoch das Gezwungene seiner Erklärungen keinen Augenblick verkennen kann. Als auffallendes Beispiel kann erwähnt werden, daß beim Verbrennen von Kohle in Sauerstoffgas das Volumen des letztern nicht vermehrt und dennoch eine so enorme Hitze erzeugt wird. Allerdings ist das Product, die Kohlensäure, dichter, als das verzehrte Sauerstoffgas, aber nur im Verhältniß von 1,3716:1, und eine Zusammendrückung um nicht völlig 0,38 müßte daher eine gleiche Hitze erzeugen als das Verbrennen der Kohle, was gegen alle Erfahrung streitet. Wenn sich Schwefel und Kupfer verbinden, so geschieht dieses mit Ausscheidung von Licht und Wärme, es findet ein eigentlicher Verbrennungsproceß statt; dennoch aber ist das spec. Gewicht des Schwefelkupfers geringer, als das mittlerer der vereinten Körper, und die Quelle der Wärme kann daher in einer Verdichtung nicht liegen, weswegen BERZELIUS<sup>2</sup> zu elektrischen Hypothese seine Zuflucht nahm, sofern der sehr positiv elektrische Schwefel mit dem sehr negativen Kupfer in Verbindung kommt. Beispiele dieser Art, welche zeigen, daß die Quelle der durch Chemismus erzeugten Wärme nicht in der gleichzeitig statt findenden Verdichtung liegen könne, ließen sich noch mehrere aufzählen, allein es muß hierbei noch eine andere Bedingung berücksichtigt werden. Nach einer vierten Hypothese nämlich wird durch jede chemische Verbindung, und also auch die im Verbrennungsproceß statt findende, ein neuer Körper erzeugt. Soll hierbei gar keine Wärme frei werden, so müßte die specifische Wärme des neuen Körpers dem Mittel der specifischen Wärme beider vereinter Körper gleich seyn im entgegengesetzten Falle aber entweder Wärme frei oder gebunden werden. Dieses vorausgesetzt wird also angenommen, daß beide durch Verbrennen vereinte Körper so viel von ihrem Wärmestoffe hergeben, als erforderlich ist, den neugebildeten auf die bei der Vereinigung beider Stoffe vorhandene Temperatur zu bringen, und daß der Ueberschuß als freie Wärme entweichen muß.

172) Diese letztere Hypothese ist unter der Voraussetzung

<sup>1</sup> Kastner's Archiv. Th. XVII. S. 336.

<sup>2</sup> G. XXXVII. 279.

des Vorhandenseyns eines materiellen Wärmestoffes so natürlich, so nahe bei der Sache liegend, man dürfte sagen so nothwendig bedingt, daß sie nicht wohl anders als durch ganz entscheidende Gegengründe aufgegeben werden kann, und dennoch stehn ihr solche in dieser ihrer einfachen, nicht modificirten Gestalt allerdings entgegen. Es wäre ein Leichtes zu untersuchen, ob die specifische Wärme der durch Verbrennen unter Ausscheidung von Licht und Wärme erzeugten Producte um so viel geringer ist, als die mittlere der vereinten Körper, um hieraus die Menge der entwickelten Wärme zu erklären; allein man muß hierbei wohl berücksichtigen, daß die verbrennenden Körper mehrere Stadien eines wechselnden Aggregatzustandes durchlaufen, ehe sie bleibend in die neue Form versetzt werden. Vorzugsweise hat PRECHTL<sup>1</sup> scharfsinnig nachgewiesen, daß die beim Verbrennen des Wasserstoffs und der Kohle durch den Sauerstoff gegebene Wärme allerdings unzureichend, um die bei diesem Processe frei werdende Hitze zu erklären, was zwar zunächst zur Unterstützung der dritten Hypothese dienen würde, füglich aber erst hier zur Erörterung kommen kann, weil sich bald zeigen wird, daß die verbrennenden Substanzen zugehörige Wärme, genau genommen, nicht vernachlässigt werden darf.

173) Zuvörderst bemerkt PRECHTL, daß die Größenbestimmungen der specifischen Wärme zwar angeben, wie viel Wärme erforderlich ist, um gleiche Gewichte der Körper auf dieselbe Temperatur zu bringen, zugleich aber keine Kenntniss der absoluten Wärmemengen der Gasarten gewähren, welche letztere sich vielmehr aus der durch Compression entwickelten Wärme finden läßt. Atmosphärische Luft entwickelt nach Versuchen von PRECHTL selbst bei fünffacher Verdichtung 290° während Wasserdampf, um aus dem tropfbaren Zustand in Dampfform überzugehen, nur 550° C. Wärme bedarf und also, sofern er hierdurch eine 1700fache Ausdehnung erhält, auch umgekehrt durch eine gleiche Zusammendrückung nur 550° Wärme entwickeln kann. Wenn dann die für Luft gefundene Wärmeentwicklung durch Compression auch für Sauerstoffgas, so würde in Gemäßheit dessen, daß 290° einer fünffachen

<sup>1</sup> Jahrbücher des polytechnischen Instituts in Wien. Th. XIV. 1856.

Compression zugehören, eine Wärmeentbindung von  $550^{\circ}$  C eine 9,46fache Zusammendrückung erfordern. Die Gröſsen dieſer für gleiche Wärmeentbindung erforderlichen Zusammenrückungen geben aber das umgekehrte Verhältniß der absoluten vorhandenen Wärmemengen, und es iſt alſo die Wärme welche bei der Verbrennung des Waſſerſtoffgaſes im Sauerſtoffgaſ durch den gebildeten Waſſerdampf abſorbirt wird,  $= \frac{9,4}{170}$

oder nahe  $\frac{1}{180}$  derjenigen Wärme, die aus dem Sauerſtoffgaſ durch Verdichtung in der chemiſchen Verbindung entwickelt worden iſt. Zu einem ähnlichen Reſultate führt das Verbrennen der Kohle. Nach früheren Verſuchen von PNECHT<sup>1</sup> enthalten 288,5 Kubikfuß Waſſerdampf ebenſo viel Wärme, als 473 Kubikfuß kohlenſaures Gaſ. Da aber durch Verbrennung von 1 Kubikfuß Sauerſtoffgaſ mit Waſſerſtoffgaſ 2 Kubikfuß Waſſerdampf gebildet werden, ſo entſprechen  $\frac{473 \times 2}{288,5} = 3,2$

Kubikfuß kohlenſaures Gaſ den 2 Kubikfuß Waſſerdampf, und da durch Verbrennung der Kohle in 1 Kubikfuß Sauerſtoffgaſ 1 Kubikfuß kohlenſaures Gaſ entſteht, ſo enthalten 3,28 Kubikfuß dieſes Gaſes ebenſalls nur  $\frac{1}{180}$  des aus 1 Kubikfuß Sauerſtoffgaſ durch Verbrennung entbundenen Wärmestoffes, oder die Wärme, welche durch Verbrennung der Kohle in Sauerſtoffgaſ durch Bildung des kohlenſauren Gaſes latent wird, beträgt nur

$\frac{1}{180 \times 3,28} = \frac{1}{590}$  oder nahe nur den 600ſten Theil der überhaupt erzeugten, wonach alſo die gleichzeitig zum Vorſchein kommende Hitze leicht erklärbar wird.

174) Dieſer ſehr ſcharfsinnigen Deduction kann man die gebührende Anerkennung nicht verſagen, dennoch aber laſſen ſich durch allſeitige Beleuchtung der Thatſachen mehrere Zweifel dagegen nicht verkennen, die zuletzt in eine förmliche Widerlegung übergehen dürften. Zuvörderſt darf nicht überſehen werden, daß der Satz: die Wärmeentbindung durch Compression iſt der Zusammendrückung direct proportional, theoretisch nicht wohl genügend begründet erſcheint, in der Erfahrung aber eine beſtimmte Widerlegung findet. Denken wir uns ein gewiſſes Luftvolumen, zum beſſern Anhalten eine Kugel aus

<sup>1</sup> Jahrbücher des k. k. polyt. Instituts. Th. IX. S. 112.



einer beliebigen Menge Kugelschichten von gleichem Inhalte bestehend, und setzen wir die absoluten Wärmemengen jeder einzelnen  $= s, s', s'', s''' \dots s^{n-1}$ , die Summe der gesamten Wärmemenge aber  $= S$ , so würde der Satz, daß nach der Zusammendrückung der ganzen Kugel um die Größe einer Kugelschicht die entbundene Wärme  $= s$  und nach abermaliger Zusammendrückung  $= s'$ , also im ersten Falle der übrige Rest der Wärme  $S_1 = S - s$  und im zweiten  $= S - (s + s')$  wäre, nur in dem Falle theoretisch begründet seyn, wenn die Kugelschichten  $s$  und  $s'$  ganz weggenommen würden, und man ihren dadurch frei werdenden Wärmeeff quantitativ unverändert zu erhalten vermöchte; da aber die Theile der ersten, dann die der zweiten u. s. w. in die übrigen hineingepreßt werden, wodurch deren Dichtigkeit und Wärmecapacität geändert wird, so muß  $S_1 = S - s \pm x$  und  $= S - (s + s') \pm x'$  seyn, je nachdem der Rest der Kugelschichten durch die Verdichtung Wärme abgibt oder verliert. Hiernach kann also  $s$  nicht wohl  $= s'$  seyn, weil durch Hineindrücken der einen Kugelschicht in die andern die Dichtigkeit und somit zugleich der Erfahrung nach deren relative Wärmecapacität sich ändert<sup>1</sup>.

175) Wird das Gewicht der aufgestellten Beweisgründe durch diese Argumentation mindestens geschwächt, so geschieht es noch mehr durch folgende Betrachtung. Wenn Wasserdampf eine 1700fache Verdichtung erleidet, so entsteht tropfbares Wasser, und es werden  $550^\circ$  C. Wärme ausgeschieden. Daß hieraus nicht mit Sicherheit zu schließen sey, es werde durch 5fache Verdichtung  $\frac{5}{1700} \cdot 550^\circ$  C. ausgeschieden, wir so eben gesehn. Aber wenn man dieses auch zuwollte, so würde daraus noch keineswegs folgen, daß durch erhaltene geringe Wärme das vollständige Erfolge der bloßen Compression sey, da vielmehr Wasser gewird, welches einen großen Theil der erzeugten Wärme aufnehme und nur einen geringen Theil übrig lassen. Die Zusammendrückung des gesättigten Wasserdampfes ist daher mit der der Gasarten nicht unbedingt ver-

Vergl. relative Wärme.

gleichen, noch weniger aber kann aus der Wärme, welche erfordert wird, um das schon vorhandene Wasser in Dampf zu verwandeln, unbedingt auf die durch Compression des Dampfes frei werdende in der Art geschlossen werden, daß letztere mit der durch Compression der Gase entbundenen vergleichen könnte, denn beim Wasserdampfe findet ein Punct der größten Dichtigkeit statt, welcher bei den Gasen fehlt, und wenn Dämpfe vom Puncte dieser größten Dichtigkeit an durch Wärme ausgedehnt werden, so muß für gleiche Ausdehnungen bei ihnen mehr Wärme erforderlich seyn, als bei den Gasarten, weil die specifische Wärme des Wasserdampfes größer ist, als die irgend einer Gasart. Hieraus würde aber folgen, daß durch Compression des über den Punct seiner größten Dichtigkeit durch Wärme ausgedehnten Wasserdampfes bis zu einem den Punct der größten Dichtigkeit nicht erreichenden Grade mehr Wärme, als aus gleich stark verdichteten Gasarten ausgeschieden werde. Ein Versuch dieser Art würde schwer seyn, wäre aber allein geeignet, um eine genügende Vergleichung zu geben.

176) Ohne jedoch die Entscheidung auf diesem Wege abzuwarten, läßt sich durch eine andere Betrachtung die Unzulässigkeit der Hypothese leicht anschaulich machen, und nebenbei paßt diese Argumentation auf beide vorliegende Beispiele. PRECHTL nimmt an, die exorbitante Hitze der Verbrennung sey das Resultat einer gänzlichen Verdichtung des Sauerstoffgases, indem er die Wärme des erzeugten Wasserdampfes den 180sten und der gebildeten Kohlensäure den 600sten Theil der durch Verdichtung des Sauerstoffgases erzeugten Hitze nennt; allein dann müßte diese Verdichtung notwendig auch wirklich vorhanden seyn. Setzen wir aber<sup>1</sup> die Dichtigkeit des Sauerstoffgases = 1,10319, die des Wasserdampfes nach eben diesen Autoritäten = 0,07101, die der atmosphärischen Luft = 1 angenommen, so ist die mittlere Dichtigkeit eines Gemenges aus 2 Volumen Wasserstoffgas und 1 Volumen Sauerstoffgas = 0,41506, die Dichtigkeit des erzeugten Wasserdampfes aber nach meinen eigenen Versuchen am höchsten = 0,63619, und die Verdichtung ist daher nur eine 0,53

<sup>1</sup> Vergl. Gewicht, specif. Bd. IV. S. 1506.



sache, durch welche nicht mehr als  $80^{\circ}$  C. Wärme erzeugt werden könnte, wenn eine 5fache  $290^{\circ}$  C. giebt, vorausgesetzt, daß durch Verdichtung des Wasserstoffgases gleich viel Wärme, als durch die des Sauerstoffgases frei würde, was sich mit Grund bezweifeln läßt. Ein ebenso ungünstiges Resultat giebt das Verbrennen der Kohle in Sauerstoffgas. Da aus 1 Volumen Sauerstoff durch Aufnahme des Kohlenstoffes ein Volumen Kohlensäure erzeugt wird und beider Dichtigkeiten sich verhalten wie 1,10319 : 1,52181, so entsteht durch das Verbrennen nur eine 0,38fache Verdichtung, wodurch also nur  $22^{\circ}$  C. Wärme frei werden könnten. BERZELIUS<sup>1</sup> bezweifelt daher mit vollem Rechte, daß eine so geringe Verdichtung den Grund der außerordentlichen erzeugten Hitze abgeben könnte.

177) Die einfache Würdigung offen vorliegender That- sachen führt uns indess zu einem unwiderleglichen Argumente, woraus die Unzulässigkeit der bisherigen Hypothesen zur Evi- denz hervorgeht und welches uns zugleich nöthigt, die Sache aus einem veränderten Gesichtspuncte zu betrachten. Sollen die Verbrennungsprocesse vollständig erklärt werden, so sind vor allen die, viele derselben begleitenden, *Explosionen* wohl zu berücksichtigen. Wird eine Stahlfeder in Sauerstoffgas ver- brannt, so entwickelt sich zwar eine unglaubliche Hitze, so wie durch ein Essenfeuer; entweicht der Dampf aus größeren Maschinen, so ist dieses mit einer außerordentlichen Ausdeh- nung verbunden, allein es fehlt das Wesentliche der Explosio- nen, welches darin besteht, daß plötzlich eine nicht wohl an- ders als durch größte Hitze erzeugte Ausdehnung eintritt, die eben so schnell wieder schwindet, so daß die Luft in den erzeugten leeren Raum mit Heftigkeit eindringt und dadurch ein eigenthümliche platzende Getöse hervorruft. Um einen fe- steren Anhaltspunct zu haben, dürfen wir nur ein allseitig be- kanntes Phänomen, das Verpuffen des Knallgases, in nähere Betrachtung ziehen, welches ohnehin schon vielfach dazu ge- dient hat, die gangbaren Theorien des Verbrennens anzufechten. Bei der Verpuffung des Knallgases verbindet sich dem Ge- mische nach 1 & Wasserstoffgas mit 8 & Sauerstoffgas und bildet Wasser. Setzen wir die specifische Wärme des letzteren = 1, die des Wasserstoffgases = 3,2936 und die des Sauer-

<sup>1</sup> Jahresbericht. 1831. S. 60.



stoffgases = 0,2361, so ist die mittlere specifische Wärme des Erzeugnisses

$$\frac{3,2936 + 8 \times 0,2361}{9} = 0,5758.$$

Waren also die Temperaturen der Gase anfänglich = 100° C. so müßte die des entstandenen Wassers = 57°,58 werden also eine Temperaturverminderung von 42°,42 C. erfolgen, stat daß die Erfahrung eine bedeutende Wärmezunahme giebt! Die Einwendung, daß kein eigentliches Wasser, sondern nur Wasserdampf gebildet werde, hilft nicht genügend, denn die specifische Wärme des Wasserdampfes ist 0,8470 und es müßte daher unter den angegebenen Bedingungen doch immer noch eine Temperaturverminderung von 27°,12 C. eintreten. Es findet zwar allerdings eine Verdichtung statt, wie so eben gezeigt wurde, allein diese ist so gering, daß daraus keine Quelle der enormen erzeugten Hitze abgeleitet werden kann. Wie groß die bei dieser Verbrennung erzeugte Hitze eigentlich sei ist zwar schwer zu messen, allein auf jeden Fall müssen wir sie als sehr groß annehmen, da sich Glühhitze vorhanden zeigt und der blendend weißen Glühhitze am Tage nach *POUILLE* 1500° C. zugehören (§. 165). Wollen wir aus Rücksicht auf die enormen Wirkungen des Knallgasgebläses die durch dessen Verbrennung bewirkte doppelt so groß, also zu 3000° C. annehmen, so würde es unmöglich seyn, den Ursprung einer solchen Hitze aus irgend einer quantitativen Anhäufung der gegebenen Wärme abzuleiten. *H. DAVY*<sup>2</sup> schlägt indeß sehr sinnreich vor, die durch Verbrennung der Gase erzeugte Wärme aus der Expansion zu bestimmen. Wenn Cyanogen und Sauerstoffgas im Verhältniß von 1 und 2 in einer Glasröhre verpuffen, so dehnen sie sich um das 15fache ihres anfänglichen Volumens aus, wonach er annimmt, daß zu dieser Ausdehnung eine Temperaturerhöhung von 5000° F. = 2778° C. erfordert werde. Wollen wir diese nur näherungsweise angegebene GröÙe genauer bestimmen, so giebt, das ursprüngliche Volumen abgezogen,

1 Vergl. *SCHOLZ* Physik. 2. Aufl. S. 284. *L. GRIMALDI* Handbuch d. Chemie Th. I, S. 150 setzt hinzu, daß sich die Verbindungen des Zinks, Bleis und Kupfers mit Sauerstoff und ohne Zweifel noch viele andere ebenso verhalten.

2 *Philos. Trans.* 1817. p. 67.

$$\frac{14}{0,00375} = 3733^{\circ} \text{ C.}$$

die im Momente des Verbrennens statt findende Wärme, die beim Verpuffen des Knallgases noch gröfser seyn müfste.

178) Diese Betrachtungen beziehen sich indess blofs auf den Procefs des Verbrennens, die Erscheinungen des Explodirens sind aber hiervon noch wesentlich verschieden. Die entwickelte Hitze erzeugt eine unglaubliche Expansion, allein diese ist nur momentan vorhanden; es tritt sofort ein leerer Raum ein, den die zurückgedrängte, dadurch verdichtete und mit vermehrter Heftigkeit zurückströmende Luft wieder einnimmt, worauf der entstehende heftige Knall beruht. Dafs sich dieses wirklich so verhalte, zeigt die Erfahrung; denn man hat elektrische Pistolen, welche im Augenblicke nach der Explosion verschlossen werden und daher nicht knallen. Soll daher das Phänomen der Verpuffung vollständig erklärt werden, so darf die Frage, wo der erzeugte Wärmestoff bleibe, und wie er so augenblicklich wieder verschwinden könne, um diese Erscheinung hervorzubringen, dabei nicht übersehen werden. Wollte man daher, um dieses genauer zu analysiren, die durch Verpuffung des Knallgases entstehende Wärme aus der gröfseren Dichtigkeit des gebildeten Wasserdampfes, verglichen mit der des Gasgemenges, ableiten, so müfste Wasserdampf von dieser Dichtigkeit wirklich vorhanden seyn und der Ueberschufs der Wärme könnte dann genau nur ausreichen, um den Dampf zu der ursprünglichen geringeren Dichtigkeit des Gasgemenges auszudehnen; statt dessen aber findet eine momentan vorübergehende so enorme Ausdehnung statt, wie sie nur durch eine Temperaturerhöhung um mehrere Tausende von Graden bewirkt werden kann, und verschwindet ebenso schnell wieder, ohne dafs sich ihr Entstehen und ihr Verschwinden aus den gewöhnlichen Gesetzen ableiten läfst. Bei diesen Explosionen fällt auch das Argument weg, welches in vielen Fällen gemacht wird, nämlich dafs die sogenannte Expansionswärme, wodurch die Gasarten ihre bedeutende Ausdehnung erhalten, bei ihrer Verdichtung zum Vorschein komme, denn bei den Explosionen, z. B. des Schiefspulvers, der Knallsalze u. s. w., findet vielmehr eine bedeutende Expansion statt und ist zugleich von einer unermesslichen Wärmeentbindung begleitet.

179) Nach der oben aufgestellten, für alle Wärmephäno-

mene als zureichend angegebenen Hypothese müssen sich auch diese Resultate erklären lassen. Wenn wir annehmen, daß die Atome der Körper durch den Conflict zweier Kräfte, der Anziehung und Abstossung, im stabilen Gleichgewichte gehalten werden, und wenn wir zugleich die Wärme für diese repulsive Kraft selbst oder ihren Träger halten, so muß nothwendig dieses Gleichgewicht durch jede chemische Wirkung gestört werden und somit zugleich ein verändertes Verhältniß der Thätigkeiten beider Kräfte statt finden. Denken wir uns also, um in einem gegebenen Falle einen besseren Anhaltspunkt zu haben, die Molecüle der beiden Gasarten im Gemenge des Knallgases einzeln bestehend als Kügelchen des Sauerstoffs und Wasserstoffradicals mit Wärmesphären so umgeben, daß der Attractionskraft ungeachtet durch überwiegende Stärke der Abstossungskraft (Wärme) Repulsion statt findet; es erhält dann ferner durch mechanischen Druck oder Glühhitze die Attractionskraft zwischen den Atomen des Sauerstoffs und Wasserstoffs ein solches Uebergewicht, daß diese mit einander eine neue Verbindung eingehen, so muß nothwendig durch die überwiegende Thätigkeit der Attraction dieser Atome gegen einander ihre Attraction gegen die umgebenden Wärmesphären geschwächt, vielleicht gar  $= 0$  werden und dieser Moment ist dann derjenige, in welchem die frei gewordene Wärme die neu gebildeten Molecüle gewaltsam aus einander treibt. In einem gleichfalls verschwindend kleinen Zeitmomente tritt aber die Attractionskraft der neuen Molecüle gegen die frei gewordene Wärme wieder in Thätigkeit, die Wärme wird abermals gebunden, und zwar im Verhältniß der specifischen Capacitäten der ursprünglichen und des neu entstandenen Körpers, es wird das stabile Gleichgewicht wieder hergestellt, und es kann eben so gut ein Ueberschuß als ein Mangel an Wärme erfolgen, wobei dann zugleich zu berücksichtigen ist, daß die an die Umgebung übergegangene Wärme von diesen nicht so schnell wieder hergegeben wird. Eine absolute Verminderung der Wärme entsteht höchst wahrscheinlich bei der Verpuffung des Knallgases, weswegen die erzeugten Wasserdämpfe nicht in der theoretisch vorauszusetzenden Expansion vorhanden sind, sondern nach einer weit stärkeren Expansion gleichsam verschwinden der atmosphärischen Luft den Eintritt in den leeren Raum gestatten. Es ließen sich diese, auf alle Verbrennungsprocesse



anwendbaren Sätze beim Knallgase durch allerdings schwierige, aber dennoch gewiss nicht unmögliche Versuche sogar auf experimentalem Wege prüfen.

180) Zwei bei diesen Betrachtungen sich nothwendig aufdringende Fragen lassen sich ohne Schwierigkeit so beantworten, daß man aus ihnen nicht wohl Argumente gegen die aufgestellten Sätze hernehmen kann. Zuerst begreift man zwar sofort, daß eine Entzündung des Knallgases durch Compression eingeleitet werde, sofern die Molecüle der Gase dadurch einander näher kommen und ihre Anziehung das Uebergewicht erhält; dagegen aber könnte man fragen, wie diese Wirkung auch durch Wärme möglich werde, die im Gegentheil die Molecüle weiter von einander zu entfernen diene. Die Antwort liegt sehr nahe bei der Sache. Allerdings wird die Repulsion der Molecüle durch Wärme vermehrt, allein ihre chemische Anziehung wird dadurch zugleich in einem so überwiegenden Grade gesteigert, daß sie mit gänzlicher Ueberwindung der vermehrten Repulsion sich dennoch mit einander verbinden. Hiermit stimmt die Erfahrung vollkommen überein, denn geringe Hitze dehnt das Knallgas aus, stark gesteigerte leitet die Vereinigung zu Wasser ein (§. 148), eigentliche Glühitze bewirkt eine momentane Verbindung. Wie stark die Wärme in dieser Beziehung wirke, zeigt unter andern der Diamant, welcher genügend erhitzt im Sauerstoffgas weiter brennt, das weißglühende Eisen, welches im Luftstrome verbrennt und sogar dem Kali seinen Sauerstoff entreißt, anderer zahlloser Beispiele nicht zu gedenken. Die Beantwortung einer zweiten Frage, welche PÄCHTL<sup>1</sup> keineswegs übersehen hat, nämlich wie es zugehe, daß bei chemischen Verbindungen unter Ausscheidung von Wärme Vergrößerung des Volumens eintrete, da doch die Trennung bestehender Verbindungen und die Bildung neuer eine in letzteren vorhandene stärkere Anziehungskraft voraussetze, ist gleichfalls nicht schwierig. Zuerst endet diese Argumentation auf verschiedene chemische Verbindungen, namentlich das Verbrennen des Knallgases, des Kohlendampfes im Sauerstoffgas u. s. w. keine Anwendung, weil hierbei keine bestehenden Verbindungen getrennt werden; allein wenn Letzteres auch statt findet, so müssen allerdings die Mo-

lecüle in der neuen Verbindung einander näher seyn, weil die Attractionskraft (die chemische Verwandtschaft als mechanisch wirkend gedacht) zwischen ihnen gröfser ist; jedoch folgt hieraus keineswegs, dafs die neu gebildeten Partikelchen, die Verbindungen der einfachen Molecüle zu zusammengesetzten, einander näher liegen müssen, und daher kann allerdings der aus der neuen Verbindung hervorgegangene Körper ein gröfseres Volumen erhalten. Im Allgemeinen ist übrigens Letzteres der theoretischen Argumentation allerdings zuwider, und wirklich findet es auch bei den einfachsten Verbindungen nicht statt, indem z. B. die Dichtigkeit des Wasserdampfes gröfser ist, als die mittlere der constituirenden Gasarten, und die Dichtigkeit der Kohlensäure gröfser, als die des Sauerstoffgases, andere Beispiele nicht zu erwähnen,

#### 4) Wärmeerzeugung durch den Lebensprocefs der Vegetabilien und Animalien.

181) Die Processe des Lebens und Wachsens, so wie die Veränderungen der Vegetabilien und Animalien, gehören ihrem Wesen nach zu den chemischen, obgleich sie durch eine eigenthümliche Kraft, die wir *Lebenskraft* nennen, ohne sie genau zu bestimmen, bedingt sind; denn im Ganzen kommen sie aus Verbindungen und Trennungen einfacher und zusammengesetzter Körperelemente oder Partikelchen zurück, und sofern chemische Processe so häufig, wenn nicht vielmehr allgemein, mit Erzeugung von Wärme verbunden sind, bieten sich Gründe dar, auch bei diesen chemischen Actionen im Allgemeinen Wärmeerzeugung zu vermuthen, wenn gleich andere bedingende Umstände die erzeugte Wärme wieder binden und daher ihr mefbares Hervorkommen aufheben können. Hinsichtlich der Thiere stimmt diese Theorie mit der Erfahrung vollkommen überein, in einem wahrhaft überraschenden Grade, sofern man die animalische Wärmeerzeugung einen Verbrennungsprocefs nennen könnte, weil Sauerstoffgas absorbirt wird, nicht zu gedenken dafs die erzeugte Wärmemenge der Quantität des gebundenen Sauerstoffgases und der Leichtigkeit seiner Aufnahme im Ganzen proportional ist; bei den Vegetabilien gab die Erfahrung sehr abweichende Resultate, was aus theoretischen Gründen schon zu ahnen war, weil im unverkennbaren Gegensatze der



animalische Lebensproceß Bindung des Sauerstoffgases fordert, während im Gegentheil die Pflanzen dieses Gas aushauchen.

182) a) Den *Vegetabilien* legten schon ARISTOTELES<sup>1</sup>, THEOPHRAST<sup>2</sup>, CICERO<sup>3</sup> und PLINIUS<sup>4</sup> eine eigenthümliche innere Wärme bei, BACON<sup>5</sup> dagegen sprach sie ihnen ab. Ueber die vorausgehende Hauptfrage, ob die Vegetabilien, gleich den organischen Körpern, stets die Temperatur ihrer Umgebung annehmen, kann nicht wohl ein Streit obwalten. Täglichen Erfahrungen nach findet man saftreiche und kühle Pflanzen an heißen Planken und Mauern, woraus jedoch nicht folgt, daß sie die Wärme durch ihren Organismus binden, weil sie erstlich stark ausdünsten und hierdurch viel Wärme verlieren, und zweitens weil ihre feinen Wurzelfasern beträchtlich tief in den feuchten, kühlen Boden gesenkt sind, aus welchem sie den kühleren Saft um so viel begieriger aufnehmen, je stärker ihre Verdunstung ist. Ebenso bekannt ist die Erfahrung, daß die Säfte in lebenden Pflanzen weniger leicht gefrieren, als Wasser, daß lebende Pflanzentheile der Kälte länger und sicherer widerstehen, als abgeschnittene; auch sieht man sie oft ungefroren in gefrorener Erde stehen. Hierauf läßt sich aber erwidern, daß der Gefrierpunct der Pflanzensäfte noch nicht genau ermittelt worden ist, wahrscheinlich aber etwa einen Grad oder mitunter sogar einige Grade tiefer liegt, als der des Wassers, vorzüglich weil sie sich nach einem weisen Naturgesetze im Herbste zu verdicken pflegen<sup>6</sup>. Ausserdem aber läßt sich dieses aus dem Aufsteigen des wärmeren Saftes herleiten, welches im Winter nicht aufhört, da einzelne in ein Treibhaus gezogene Pflanzentheile, ungeachtet der Erstarrung der äußern, zu grünen fortfahren.

183) Ausser diesen allgemeinen Erfahrungen haben mehrere Physiker die Frage über eine eigenthümliche Wärmeerzeugung der Pflanzen durch umfassende Versuche zu beantworten

<sup>1</sup> In dem ihm zugeschriebenen Werke de plantis. L. I. cap. 2.

<sup>2</sup> Opera ed. J. G. SCHNEIDER SAXO. T. II. L. V. c. 18.

<sup>3</sup> De nat. Deor. L. II. c. 9.

<sup>4</sup> Hist. Nat. L. XVI. c. 76.

<sup>5</sup> Nov. Organon. aph. 12.

<sup>6</sup> Vergl. STRÖMEN in Schwed. Abhandl. 1739 n. 40. S. 116. SENNA Physiol. végét. T. III. p. 316. Journ. de Phys. T. XL. p. 173.



gestucht. Nach den früheren Untersuchungen von J. HUNTER und J. D. SCHÖFF<sup>2</sup>, die für eine eigenthümliche Wärme der Vegetabilien sprachen, schienen die weitumfassenden von HERBSTÄDT<sup>3</sup> im Garten zu Harpke bei Helmstädt angestellten, sowie die von SALOMÉ<sup>4</sup> und SLEVOGT<sup>5</sup> die Sache außer Zweifel zu setzen. Die in die Bäume eingesenkten Thermometer blieben nach fortgesetzten, übereinstimmenden Beobachtungen bei der Hitze stets hinter der äußeren Temperatur zurück und übertrafen dieselbe im Winter bei der Kälte, woraus man mit Sicherheit auf eine Bindung und Entbindung der Wärme schließen wollte<sup>6</sup>. Diese Ansicht suchte NAU<sup>7</sup> durch Entkräftung der Gründe, so wie durch eine große Reihe neuer Versuche zu widerlegen, indem er die Abweichungen der Temperatur der Vegetabilien von der der Umgebung als eine Folge der stets aufsteigenden Saftes betrachtete, welcher im Winter aus der wärmeren Erde aufsteigend die Temperatur auf gleiche Weise zu erhöhen, als im Sommer aus dem kälteren Boden kommend sie zu vermindern vermöge. Für diese letztere Ansicht erklärte sich unter Andern auch TREVIRANUS<sup>8</sup>, statt daß RUDOLPHI<sup>9</sup> geneigt ist, den Pflanzen eine eigene Wärmeproductionskraft beizulegen. Um den unbestimmbaren Einfluß der Erdwärme auszuschließen, brachte FONTANA<sup>10</sup> in eine ausnehmend zahlreichen Reihe von Versuchen die in Töpfe befindlichen Pflanzen in einen Keller, und fand mittelst eines feinen Thermometers ihre Temperatur der äußeren vollkommen gleich. Hierbei muß jedoch wohl berücksichtigt werden, daß die Pflanzen sich dabei in einem ihrer Natur nicht angemessenen Zustande befanden, woraus eine Beschränkung

1 Philos. Trans. 1778. P. I. p. 7. Journ. de Phys. T. IX. p. 294

2 Der Naturforscher. St. XXIII. S. 1.

3 Magazin d. Ges. naturf. Freunde. Jahrg. II. S. 316. Ann. de Chim. T. XL. p. 113.

4 DE LA METHERIE Considérations sur les êtres organisés. T. II p. 296. HERBSTÄDT's Archiv der Agriculturchemie. Th. II. S. 154.

5 Herbststädt's Bulletin. Th. III. S. 46.

6 Ann. de Chim. T. XL. p. 113. Journ. de Phys. T. LXX. p. 22

7 Schriften der Wetterauer Gesellschaft. Th. I. Abth. I. S. 27. Journ. de Phys. T. LXXII. p. 193.

8 Biologie. Th. V. S. 14.

9 Physiologie. Th. I. S. 168.

10 Charles u. Ritter Neues Jahrb. der ausländ. med. chir. Lit. Th. V. St. 2. Aus Efemeridi chemico-mediche, 1805.

ihr natürlichen Lebensfunctionen erwachsen konnte. Inzwischen wurde dieser Frage nochmals eine sehr ausführliche Untersuchung durch FRANZ VON PAULA SCHRANK<sup>1</sup> zu Theil, welcher die Gründe für und wider prüfte, zugleich aber eine Menge eigener Beobachtungen, insbesondere über Pflanzen, zusammenstellte, die sich unter dem Schnee ungefroren erhalten und nicht selten, wie namentlich die Brunnenkresse, durch Erwärmung kleine Gewölbe um sich her bilden, oder im Wasser stehend beim Gefrieren desselben den sie umgebenden Theil flüssig erhalten. In Gemäßheit dessen entschied er dafür, daß allerdings in den Pflanzen eine eigene Wärmequelle zu finden sey.

184) Bei dieser Lage der Sachen war es verdienstlich, daß SCHÜBLER<sup>2</sup> die Widersprüche in den bis dahin erhaltenen Resultaten durch abermalige genaue Versuche zu beseitigen suchte, wozu ihn insbesondere der Umstand vermochte, daß nach früheren, an einem Kastanienbaume zu Genf gemachten Beobachtungen die mittlere Temperatur desselben, wie ein in ihn eingesenktes Thermometer sie gegeben hatte, für ein ganzes Jahr sogar etwas geringer war, als die der umgebenden Luft<sup>3</sup>. In die Bäume, sowohl der Nadelhölzer als auch der Laubbölzer, wurden an der Nordseite Thermometer bis in das Centrum eingesenkt, zu verschiedenen Tageszeiten beobachtet und mit correspondirenden, in freier Luft hängenden verglichen. Hieraus ergab sich, daß die Bäume in allen Jahreszeiten bei Sonnenaufgang eine höhere Wärme zeigen, als ihre Umgebung<sup>4</sup>, um Mittag aber findet das Gegentheil statt; überhaupt aber zeigen die Bäume nicht auf gleiche Weise, als die Luft, die täglichen Schwankungen, und zwar um so weniger, je tiefer und je näher den Wurzeln die Thermometer eingesenkt sind, oder je schneller und stärker die täglichen Wechsel erfolgen; im Ganzen fallen die Temperaturen beider zweimal täg-

<sup>1</sup> Münchener Denkschriften. Th. II. Jahr 1809 u. 10. Vergl. Gött. gel. Anz. 1813. St. 123.

<sup>2</sup> Beobachtungen über d. Temperatur der Vegetabilien u. s. w. von F. G. SCHÜBLER u. F. A. HALLER. Tüb. 1826. Auch in Poggen-dorff's Ann. X. 581.

<sup>3</sup> Aus Bibl. Brit. T. I. in Schweigger's Journ. Th. II. S. 189. Landwirthschaftl. Blätter von Hofwyl. Aarau 1817. Hft. V. S. 5.

<sup>4</sup> Dieses ist ohne Zweifel eine Folge davon, daß dann gerade die Temperatur der Luft sinkt.

lich zusammen und sind einander im ganzen Jahre gleich,<sup>1</sup> bis auf einen unbedeutenden,  $0^{\circ},1$  bis  $0^{\circ},4$  C. betragenden Unterschied, welcher, wie es scheint, als Folge von Beobachtungsfehlern oder von Zufälligkeiten zu betrachten ist. Hieraus ergibt sich also evident, daß den Vegetabilien eine eigenthümliche Kraft der Erzeugung und Bindung der Wärme abzusprechen und die Abweichung ihrer Temperatur von der sie umgebenden lediglich durch die schlechtere Leitung, das Aufsteigen des Saftes und die Ausdünstung abzuleiten sey. Eben dieses Resultat geht aus einer abermaligen Reihe von Versuchen hervor<sup>2</sup>, welche entscheiden sollten, ob die Säfte der Pflanzen der Kälte Widerstand leisten und ihre Wärme daher längere Zeit, ohne zu gefrieren, beibehalten. Es ergab sich daraus, daß die Bäume sehr langsam erkalten, wenn die Temperatur unter den Gefrierpunct herabgeht, ohne Zweifel weil die gefrierenden Säfte Wärme entwickeln; allein das umgekehrte Verhalten findet statt, wenn die Wärme wieder steigt, und es ist daher klar, daß neben andern bekannten Gesetzen hierbei bloß die Wärmeleitung sich wirksam zeigt. Hieraus und aus der starken Verdunstung wird dann auch erklärlich, daß die Temperatur der Bäume im Sommer meistens etwas niedriger ist, als die der äußeren Luft. Auffallend war der Umstand, daß die Bäume im Frühling, namentlich im März, etwas wärmer, als ihre Umgebung waren, was man zwar von der höheren Temperatur des aus tieferen Erdschichten in ihnen aufsteigenden Saftes abzuleiten geneigt ist, allein hiergegen streitet die wirklich dann noch statt findende größere Kälte des Bodens, wie sie aus den Messungen mit Thermometern evident hervorgeht<sup>3</sup>. Diese durch die genannten Genfer Beobachtungen gleichfalls bestätigte Thatsache ist daher nicht wohl anders, als aus einer eigenthümlichen, durch die höhere Lebensthätigkeit beim Aufsteigen der Säfte herbeigeführten Wärmeproduction abzuleiten. Ob man daher berechtigt ist, mit GÖPFERT<sup>3</sup>, welcher dieses Problem so umsichtig geprüft und zugleich viele belehrende Versuche über das Gefrieren der Pflanzensäfte angestellt hat, den lebenden Pflanzen jede Art ei-

1 W. NEUFER Inauguraldissert. Unter dem Präs. von SCHÜBLER. Tüb. 1829.

2 S. Art. *Temperatur*. Bd. IX. 307.

3 Ueber die Wärmeentwicklung in Pflanzen u. s. w. Bresl. 1830. S. S. 133 ff.



enthümlicher Wärmeerzeugung abzusprechen, bleibt noch immer fraglich, und die neuesten Versuche berechtigen vielmehr, ihnen eine solche beizulegen. Inzwischen läßt sich mit Gewißheit annehmen, daß die in den erwähnten zahlreichen Versuchen gefundenen Abweichungen ihrer Temperaturen von der ihrer Umgebungen im Ganzen als eine Folge ihres schlechteren Leistungsvermögens, der Verdunstung und des in ihnen aufsteigenden Saftes zu betrachten sind.

Ganz neuerdings hat DUTROCHET<sup>1</sup> mit Anwendung eines thermoelektrischen Thermometers Versuche angestellt, wonach die Pflanzen allerdings Wärme entwickeln, die ihnen aber zu einem so großen Theile durch Verdunstung entzogen wird, daß sie dadurch unter ihre Umgebung herabgehn. Hebt man den letzteren Einfluss auf, so zeigt sich eine Wärmeerzeugung von 2,25 bis 1° C. und wohl noch mehr, wonach sie also in dieser Beziehung selbst die sogenannten kaltblütigen Thiere überreffen, z. B. den grünen Frosch (*rana esculenta*), den Flußkrebs (*astacus fluviatilis*) und die rothe Schnecke (*limax* *flavus*). Die Wärmeerzeugung findet in den grünen Theilen der Pflanzen statt, ist allen Vegetabilien eigen, und zugleich veränderlich, indem sie von Morgens 10 Uhr bis Mittags 3 Uhr in den verschiedenen Pflanzen ihr Maximum erreicht und dann wieder sinkt. Auch die Dunkelheit unterbricht diesen Proceß nicht, schwächt ihn aber allmähig, bis er in einigen Tagen ganz aufhört. VAN BECK<sup>2</sup> wiederholte diese Versuche mit einem gleichen Apparate und erhielt im Ganzen eine Bestätigung der gefundenen Resultate. Beide wählten aber nicht Bäume, sondern Pflanzen, Ersterer *sempervivum tectorum*, *horbia lathyrus*, *vicia faba* u. a., Letzterer *sempervivum tectatum*, *sedum cotyledon* u. s. w.

Wenn man überlegt, wie gering die Wärmeerzeugung in Pflanzen ist, und wie ausnehmend vielfache Umstände sie beeinflussen, so darf man sich nicht wundern, daß der Streit über dieses Problem so lange dauerte und so verschiedene Resultate zu Vorschein brachte. DUTROCHET bezweifelt daher auch,

<sup>1</sup> L'Institut. 7me Ann. N. 308. Edinburgh New Phil. Journ. N. 1. p. 103.

<sup>2</sup> Comptes rend. 1840. N. I. Jan. 6 u. 13. Edinburgh New Phil. Journ. N. XLVI. p. 331.

dafs die von BECQUEREL und MIRBEL an einem Baumaste wahrgenommene Temperaturerhöhung von 3° C. eine durch den Lebensproceß erzeugte gewesen sey; auch konnte er nie irgend eine Wärmeproduction in den holzigen Pflanzentheilen wahrnehmen.

185) Wenn schon die Frage über eine eigenthümliche Wärme der Vegetabilien so widersprechend beantwortet wurde, so ist dieses noch mehr der Fall bei einer andern, nahe verwandten, über aufsergewöhnliche Wärmeproduction der Blüten einiger Pflanzen in der kurzen Periode ihres Ausblühens oder der Befruchtung, indem hierbei kaum zu bezweifelnde entgegengesetzte Angaben einander so grell entgegenstehn, dafs die daraus entspringende Ungewifsheit auf eine unangenehme Weise afficirt<sup>1</sup>. Einer der Ersten, welcher diese spontane Wärmeentwicklung an den Kolben des *arum italicum* gewährte, ohne jedoch den Grad der Wärme thermometrisch zu bestimmen, war LAMARK<sup>2</sup>. Diese Beobachtung wurde bestätigt und näher bestimmt durch SENNEBIER<sup>3</sup>, welcher in die aufblühenden Kolben der Arum-Arten die Kugel eines feinen Thermometers senkte. Die Wärme stieg von 3 Uhr Nachmittags an, erhob sich über die der äufseren Luft und erreichte zwischen 6 bis 8 Uhr ihr Maximum von 8°,75. Wenig Gewicht kann die Bemerkung von DESFONTAINES<sup>4</sup> haben, dafs man diese Wärme schon durch das Gefühl wahrnehmen könne, und wenn C. C. GMELIN und SCHWEYKERT<sup>5</sup> versichern, die erwähnte Erscheinung am *arum italicum* 18 Jahre beobachtet zu haben, SCHULTES<sup>6</sup> aber eigene 10jährige Beobachtungen am *arum maculatum* erwähnt, so mufs man bedauern, dafs der Mangel thermometrischer Bestimmungen diese Angaben zweifelhaft macht. Das gewichtigste Zeugniß für eine sehr mefsbare Wärmeentwicke-

1 Eine sehr vollständige Zusammenstellung der früheren Beobachtungen findet man in GÖPPERT über die Wärmeentwicklung u. s. w. S. 178.

2 Encyclop. method. T. III. p. 9. Grundlehren der Anatomie und Physiologie der Pflanzen. Gött. 1807. S. 229.

3 Physiologie végétale. T. III. p. 313.

4 Flora atlantica. T. II. p. 328.

5 Flora badensis. T. III. p. 585. Nach GÖPPERT's Wärmeentwicklung. S. 179.

6 J. C. SMITH Anleitung zum Studium der Botanik. S. 71. Ebend.



lang der Blüthenkolben einer auf der Insel Bourbon sehr häufig vorkommenden Arum-Species ist das von HUBERT, welches BORY DE ST. VINCENT<sup>1</sup> bekannt gemacht hat. Hierin ist die Erscheinung mit allen Nebenbedingungen so einfach und durchaus glaubwürdig beschrieben, daß man keiner Beobachtung fern-er Glauben schenken dürfte, wenn man diese in Zweifel ziehen wollte. Inzwischen mußte es auffallen, daß TH. DE SAUSSURE<sup>2</sup>, der Erzählung von SENNEBIER zuwider, am *arum italicum* keine Erhöhung der Temperatur wahrzunehmen versuchte, welches er jedoch davon ableitet, daß diese Pflanze zu dem keine reifen Früchte bringt; doch beobachtete er dieselbe bei 4 Exemplaren des *arum maculatum*, und setzte die Pflanze in eine stärkere Bindung des Sauerstoffgases während dieser Periode, weil die Blüthen gleichzeitig vieles Wasser verdunsteten. Um auch geringere Wärmegrade messen zu können, bediente sich derselbe eines feinen *Luftthermometers*, eines Glaskugel an einer langen engen Röhre, in welcher letztere ein kleiner Wassercylinder durch die Ausdehnung der Luft weggedrückt wird. Vermittelst dieses Mikrocalorimeters gewährte er eine höhere Temperatur an der Blüthe des Kürbis, der *bignonia dicans* und der Tuberose. Nicht minder beobachtete auch H. SCHULTZ<sup>3</sup> bei einem im botanischen Garten zu Berlin befindlichen kräftigen Exemplare von *Caladium pinnatifidum*, daß die Temperatur der Blüthe die der Luft um 4° bis 5° übertraf.

186) Alle diese Thatsachen kannte GÖPPER, wie nicht anders die mehrere Jahre fortgesetzten Beobachtungen, welche L. TRAVIRANUS<sup>4</sup> an den verschiedensten Arum-Arten gemacht hatte, die aber alle ein negatives Resultat gaben, indem sie keine Erhöhung der Temperatur wahrnehmen konnten: GÖPPER entschloß sich daher gleichfalls zu einer Reihe von Versuchen, wobei er ein noch empfindlicheres Mikrocalorimeter benutzte, als welches DE SAUSSURE gebraucht hatte; allein es

<sup>1</sup> Voyage dans les quatre principales îles d'Afrique. 3 T. 8. Par. T. II. p. 68. Daraus in Journ. de Phys. T. LIX. 280.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXI. p. 279.

<sup>3</sup> Die Natur der lebendigen Pflanze. 2 Th. 1828. S. 185. Nachtrag a. a. O. Edinburgh New Phil. Journ. N. XXXI. p. 88.

<sup>4</sup> Zeitschrift für Physiologie u. s. w. von F. Tiedemann u. s. w. Bd. 1829. Th. III. S. 257.



gelang ihm nicht, bei den verschiedenen Arum-Arten, so wie bei 87 andern Pflanzen irgend eine Wärmeentwicklung zu finden. Hiernach bezweifelte also auch dieser Gelehrte die spontane Wärmeproduction der Pflanzen, als Folge ihres Lebensprocesses, selbst wenn dieser zur Zeit des Aufblühens am meisten gesteigert ist. Bleibt dieses immerhin noch zweifelhaft, so ist dagegen die Bemerkung völlig gegründet, daß manche Beobachter, namentlich auch BERNHARDI<sup>1</sup>, durch das Gefühl getäuscht wurden, wonach die Staubbeutel wegen besserer Wärmeleitung vor dem Aufplatzen kälter zu seyn scheinen als nachher. Inzwischen sind noch einige spätere Beobachtungen erhöhter Wärme der Blüthen bekannt geworden, z. B. von G. VROLIK und W. H. DE VRIESE<sup>2</sup>, welche dieses bei dem Spadix einer *colocasia odora* im April 1835 wahrnahmen. GÖRRENT<sup>3</sup> selbst aber beobachtete später bei *arum dracunculifolium* eine bis 8°,75 C. steigende höhere Wärme, als die der Umgebung; sie trat in der 17. Stunde nach der Entwicklung der Blume ein, dauerte 32 bis 36 Stunden und hatte ihren Hauptsitz in den Staubgefäßen. Ebenso maßen VAN BECK und BERGSMAN<sup>4</sup> mittelst eines thermomagnetischen Apparates die Wärme im Spadix der *colocasia odora*<sup>5</sup> = 43° C., während die der Umgebung nur 21° C. betrug. Das Nämliche beobachtete BRONGNIART, DUTROCHET aber bediente sich zu seinen Versuchen gleichfalls eines thermoelektrischen Apparates, und fand mit demselben, daß der Spadix von *arum maculatum* eine Wärmezunahme zeigt, welche ungefähr zwei Tage vor seinem Oeffnen anfängt, fortwährend zunimmt und im Augenblicke des Oeffnens ihr Maximum von 11° bis 12° C. über die der Umgebung erreicht. Hierbei erhält sie sich ungefähr zwei Stunden, nimmt dann ab und verschwindet nach etwa zwölf Stunden gänzlich<sup>6</sup>. Uebrigens entwickeln sowohl die männlichen, als auch die weiblichen Blüthentheile dieser Pflanzen

1 Römer's Archiv d. Botanik. Th. III. S. 446.

2 Tijdschrift voor Natuurlijke Geschiedenis en Physiologie. Amsterdam 1835. T. II. p. 396.

3 Froriep Notizen. Th. XLIX. S. 136.

4 L'Institut. 1839. N. 275. p. 111.

5 Diese Pflanze hieß früher *arum cordifolium*, an welcher BONP. DE ST. VINCENT seine erwähnten Beobachtungen machte. S. ebend.

6 L'Institut. 1839. N. 280. p. 151.

Wärme, welche am Tage größer ist, als während der Nacht, in der ersten Nacht hält sie jedoch, wenn auch im geschwächteren Grade, an und verschwindet in der zweiten gänzlich<sup>1</sup>.

Hiernach müssen wir also den Pflanzen im Allgemeinen eine durch ihr vegetabilisches Leben bedingte Kraft der Wärmeerzeugung beilegen und eine höhere durch den gesteigerten Lebensproceß während ihres Blühens hervorgerufene. Da wir das eigentliche Wesen des Lebens nicht kennen, so läßt sich nicht wohl mit Sicherheit entscheiden, ob dieses an sich und unmittelbar die Ursache dieses Vermögens der Wärmeerzeugung sey, oder ob diese durch die chemische Assimilation der Säfte zu neuen Bildungen hervorgerufen werde; für die stärkere Wirkung während des Blühens gilt das Nämliche, es sey denn, als hierbei nach den erwähnten Versuchen von DE SAUSSURE eine bedeutende Aufnahme des Sauerstoffgases statt finde, um mit dem ausgehauchten Wasserstoff der Blumen Wasser zu bilden, und dafs in diesem langsamen Verbrennungsprocesse die Ursache der so bedeutenden Wärmeproduction zu suchen sey. In jedem Fall dürfen wir diese Wärmequelle mit der durch Chemismus in Parallele setzen.

187) b) Alle *lebende Thiere* besitzen das Vermögen der Wärmeerzeugung und die Kraft, einer bedeutenden äußeren kälteren oder niedrigeren Temperatur zu widerstehen, allein in einem so ungleichen Grade, dafs man diese Fähigkeit bei einzeln Thieren ebenso lange, als bei den Vegetabilien in Zweifel gezogen hat. DUTROCHET<sup>2</sup> hat das Ganze auf eine interessante Weise unter einen allgemeinen Gesichtspunct zurückgebracht. Die eigenthümliche Wärme ist am größten bei Thieren, welche elastische Luft athmen, mit Ausnahme der Gasteropoden, deren Lungen sehr klein sind. Bei Thieren, welche durch Kiemen im Wasser enthaltene Luft athmen, so wie bei den Molchen, ist die Wärme sehr gering, und steht selbst der bei den Insekten wahrgenommenen nach, deren Ursache er in einer Art Bewegung des aus ihren grünen Theilen entweichenden Sauerstoffgases findet, was wohl sehr bestritten werden könnte; richtig aber setzt er ihr Wärmeproduktionsvermögen im gesteigerten

<sup>1</sup> L'Institut. 1839. N. 281. p. 158.

<sup>2</sup> L'Institut. 8me Ann. N. 324. p. 93. Edinburgh New Phil. Mag. N. LVI. p. 152.

gerten Zustände unmittelbar nach dem der warmblütigen Thiere, denn die *euphorbia lathyrus* erzeugte zehnmal so viele Wärme als ein Frosch, und die Arum-Arten noch mehr. Nach einem allerdings höchst merkwürdigen Naturgesetze ist übrigens bei Thieren und Pflanzen die durch ihren Lebensproceß erzeugte Wärme entweder unmerklich, oder so, daß sie sich namentlich bei den warmblütigen Thieren dem Grade nähert, wobei das Leben aufhören muß, welchen Punct man bei 50° C. annehmen kann, dem sich die Vögel mit 44° nähern<sup>1</sup>. Nach einem andern höchst merkwürdigen Gesetze entnehmen die Thiere von geringer Wärmeproduction Wärme aus ihrer Umgebung, Thiere von hoher Wärmeproduction dagegen geben an dieselbe ab; letztere können nicht leben in Temperaturen, welche die ihrige übertreffen, und erstere nicht in solchen, welche niedriger sind, als die ihrige, wohl aber in viel höheren, z. B. Fische in 40° C., doch schwerlich in solchen, welche dies übersteigen<sup>2</sup>.

Ohne es bei dieser Aufgabe gerade auf Vollständigkeit abzusehen, welche in das Gebiet der Physiologie gehört, scheint es mir angemessen, einige hierher gehörige nähere Bestimmungen beizubringen, wobei dasjenige, was zur Wärmeproduction der Menschen gehört, vom vorzüglichsten Interesse seyn dürfte.

188) α) Bei den niederen Thierclassen ist im Allgemeinen die Wärmeproduction so gering, daß es schwer fällt, sie überhaupt nur wahrzunehmen. Die Temperatur der *Wärme* weicht in der Regel nur wenig von der sehr ungleichen der Medien ab, worin sie leben; manche erstarren bei geringer Vermehrung der Kälte, andere, in höheren Temperaturen lebend, sollen nach HUNTER<sup>3</sup> und RUDOLPH<sup>4</sup> etwas weniger warm seyn, als die Medien, worin sie sich befinden. Auf Ceylon z. B. fand JOHN DAVY<sup>5</sup> die Temperatur der Blutegel genau

<sup>1</sup> Diese Angabe dürfte wohl zu hoch seyn, wie sich aus den nachfolgenden Messungen ergeben wird.

<sup>2</sup> L'Institut. 8me Ann. N. 324. p. 93. Die Angaben noch höherer Temperaturen, worin Fische leben sollen, zieht DURNACHET in Zweifel. Dieses dürfte auch auf die Angabe anwendbar seyn, daß Fische namentlich Goldfische, im Wasser von 75° C. Wärme leben sollen. S. FRIEPE Not. Th. XXXVI. S. 57.

<sup>3</sup> Philosophical Trans. 1775. 1776.

<sup>4</sup> Physiologie. Th. I. S. 171.

<sup>5</sup> Edinburgh Philos. Journ. N. XXVII. 44.



den Medien gleich, worin sie sich befanden. Die Schnecken ziehen sich bei zunehmender äußerer Kälte in die Erde zurück, und erscheinen selbst bei nur mäßiger äußerer Wärme dem Gefühle kalt<sup>1</sup>. JOHN DAVY maß die Temperatur großer Schnecken auf Ceylon und fand sie = 24°,45 C., etwas weniger geringer, als die Luft der Schachtel, worin sie sich befanden; die der gemeinen Austern war genau die des Meeres und eben dieses fand sowohl beim Krebse als auch bei den Krabben statt. Nach den Untersuchungen von DUTROCHET<sup>2</sup> erscheinen alle diese Thiere leicht kälter als ihre Umgebung, weil sie in der Regel feucht sind und ihre Temperatur daher durch Verdunstung herabgeht, weswegen man sie bei anzustellenden Versuchen in Luft bringen muß, die mit Wasserdampf gesättigt ist; allein selbst dann konnte weder er selbst, nach BRATHOLD irgend eine Wärmezeugung bei den Mollusken und Anneliden wahrnehmen. Ein sehr geringes Wärmeproductionsvermögen wollen Einige bei den *Crustaceen* und *Testaceen* gefunden haben<sup>3</sup>, DUTROCHET aber giebt an, daß alle früheren Beobachter so wenig, als er selbst, bei den *Crustaceen* irgend eine Eigenwärme entdecken konnten. Die *Amphibien* besitzen in einem nicht unbedeutenden Grade das Vermögen, ihrer äußeren höheren Temperatur zu widerstehen<sup>4</sup>, und erzeugen, namentlich die Schildkröten, nach HUNTER einige grade Wärme, wenn sie sich in kälteren Medien befinden, als welche der für sie geeigneten Temperatur angemessen ist. Inzwischen fand JOHN DAVY auch in wärmeren Gegenden die Temperatur der Schildkröten höher, als die ihrer Umgebung, B. unter 2° 27' N. B. jene 28°,89, diese 26°,35 und unter 29' S. B. jene 31°,3, diese 26°,67 C.; dagegen in der Kapstadt jene nur 16°,9, diese 16°,11 und zu Colombo jene 29°,45, diese 30°, bei einem größeren Exemplare aber jene 30°,56, diese 26°,67. Bei den *Reptilien* ist es schon leichter, eine Wärmeproduction wahrzunehmen, auch ist diese ihnen wohl ohne Ausnahme eigenthümlich zugehörend. DUTROCHET<sup>5</sup> erwähnt,

1 SPALLANZANI Mém. sur la respiration. p. 256.  
 2 L'Institut. 8me Ann. N. 324. p. 93.  
 3 POLI Testacea utriusque Siciliae eorumque historia. T. I. P. cap. 5. 6.  
 4 DE LA ROCHE in Journ. de Phys. T. LXXI. p. 292.  
 5 A. a. O.

dafs BERTHOLD die Frösche in trockner Luft kälter als ihre Umgebung gefunden habe, was jedoch eine Folge der Verdunstung seyn muß, denn wenn die Luft mit Wasserdampf gesättigt ist, zeigten sie ihm etwa  $1^{\circ}$  C. Wärme über die der Umgebung; DUTROCHET selbst aber fand nicht mehr als  $0^{\circ},03$  bis  $0^{\circ},05$  und bei einer Kröte  $0^{\circ},12$  C., welche geringe Grösse nur mittelst des thermomagnetischen Apparates meßbar ist. Uebereinstimmend hiermit behauptet G. R. TREVIRANUS<sup>1</sup>, bei seinen Versuchen mit Fröschen, die in einem Glase aufbewahrt wurden, keine Eigenwärme derselben wahrgenommen zu haben. JOHN DAVY aber fand zu Kandy die Wärme einer *rana ventricosa* nur  $25^{\circ}$  in Luft von  $26^{\circ},67$ , wahrscheinlich als Folge der Verdunstung. Ebenso erhielt CZERMAK bei der *Lacerta agilis*  $1^{\circ},25$  bis  $8^{\circ},12$  C., DUTROCHET nur  $0^{\circ},21$ , RUDOLPH dagegen fand die innere Wärme der *Lacerta maculata* =  $18^{\circ},75$  bei  $12^{\circ},5$  und die eines *proteus anguinus* =  $18^{\circ},75$  bei  $16^{\circ},25$  äußerer Temperatur. Die Temperatur der Schlangen\* fand JOHN DAVY stets höher, als die der Luft, und zwar nicht bloß unmerklich, z. B. bei einer Species *Coluber* =  $31^{\circ},32$  in Luft von  $27^{\circ},45$  und bei einer Species der braunen Schlange  $32^{\circ},23$  in Luft von  $28^{\circ},34$ , bei einem andern kleineren Exemplare aber nur  $29^{\circ},1$  in Luft von  $27^{\circ},98$  C. Von den Fischen behauptete BRAUN<sup>2</sup>, dafs sie stets genau die Temperatur des Wassers haben, worin sie leben, und eben dieses fand auch DUTROCHET jedoch gesteht Letzterer zu, dafs v. HUMBOLDT und PROVENZAL PREVOST und DUMAS, so wie BERTHOLD einen geringen Wärmeüberschuß bei ihnen beobachtet haben. Nach v. HUMBOLDT und PROVENZAL<sup>4</sup> beträgt der Ueberschuß ihrer Wärme über die des Wassers nicht mehr, als  $1^{\circ}$  bis  $1^{\circ},5$  C., und JOHN DAVY<sup>5</sup> giebt an, dafs er diesen geringen Unterschied constant bei allen von ihm untersuchten Exemplaren gefunden habe. Bei einigen, namentlich dem Haifische, muß indess der Unterschied gröfser seyn, denn nach PERRINS<sup>6</sup> betrug die Wärme

1 Die Erscheinungen und Gesetze des organischen Lebens. Bremen 1831. Th. I. S. 419.

2 Physiologie. Th. I. S. 178.

3 Nov. Comm. Soc. Petrop. T. XIII. p. 419.

4 Mém. de la Soc. d'Arcueil. T. II. p. 598.

5 G. LXVI. 129.

6 G. XIX. 448.



des letzteren  $27^{\circ},75$  C., die des Wassers aber nur  $24^{\circ}$ , jedoch meint G. R. TAEVIRANUS<sup>1</sup>, daß die von JOHN DAVY am Haisfische wahrgenommene höhere Temperatur eine Folge schlechter Leitung gewesen sey; auch leitet dieser selbst sie von anderweitigen Bedingungen des zur Untersuchung dienenden Exemplars ab. Nach den Beobachtungen von KING<sup>2</sup> bei der Expedition des Capitain BACK betrug am Sklavensee die Wärme im Bauche einer Forelle  $2^{\circ},22$  C. in einer Umgebung von  $-0^{\circ},55$  und in einem andern Falle  $1^{\circ},12$  C. bei  $0^{\circ}$  der Umgebung; ein Weißfisch zeigte aber  $6^{\circ},12$  bei  $2^{\circ},78$  äußerer Wärme. Auf jeden Fall ist die Eigenwärme der Fische sehr gering, weswegen CUVIER<sup>3</sup> sie geradezu kaltblütig nennt, weil die geringe Menge Sauerstoffgas, die sie aus dem Wasser aufnehmen, ihre Wärme nicht bedeutend steigern kann. BECQUEREL und BRESCHET<sup>4</sup> fanden bei ihren sorgfältigen Versuchen die Wärme eines Karpfen (*cyprinus carpio*) nur  $13^{\circ},5$  in Wasser von  $13^{\circ}$  C.; doch hat man Beispiele, daß eingefrorene Fische nach vorsichtigem Aufthauen lebendig erhalten wurden, selbst aber sah einigemal zufällig Fische, in wenigem, ihrer um anpassenden, Wasser, welches völlig in Eis eingeschlossen war, eine Erscheinung, die man nur von ihrer eigenthümlichen Wärmeproduction oder minder wahrscheinlich vom schlechten Leitungsvermögen ableiten kann<sup>5</sup>.

Von dieser allgemeinen Regel weicht indess der *Walfisch* ab, gehört aber auch zu den höheren Thierclassen, in er durch Lungen athmet. Ungeachtet seines Aufenthalts mitten dem Eise in den Polarmeeren ist seine Wärme ausnehmend groß, denn SCORESBY<sup>6</sup> maß bei einem eben getödteten gemeinen Walfische (*balaena mysticetus*)  $38^{\circ},77$  C., aber die innere Wärme eines vor anderthalb Stunden getödteten Narwals (*monodon monoceros*) fand er  $35^{\circ},2$  C. Minder wichtig war die Beobachtung einer ungewöhnlichen Eigen-

Die Erscheinungen und Gesetze des organischen Lebens. Th. I. 117.

Edinburgh New Phil. Journ. N. XLII. p. 150.

Histoire naturelle des Poissons. T. I. p. 275.

Ann. des Sciences nat. T. III. 1835. Zool. p. 257.

Viele Beispiele nebst Angaben der Quellen findet man in TAEVIRANUS Biologie. Th. V. S. 25 und RUDOLPH Physiologie. Th. I. p. 174.

Account of the arctic Regions. T. I. p. 477.



wärme, welche JOHN DAVY<sup>1</sup> bei einigen Species des Thunfisches wahrnahm, wobei immer merkwürdig ist, daß schon ARISTOTELES<sup>2</sup> diesen Fischen eine aufsergewöhnliche Wärme beilegt. Auf einer Reise nach Ceylon zeigte ein in den dicken Muskel eines frisch gefangenen Thunfisches eingesenktes Thermometer 37°,23 C., obgleich die Oberfläche des Meeres da wo er gefangen war, nur 26°,9 C. warm war. Bei späteren Untersuchungen anderer Species dieser Gattung fand JOHN DAVY die Sache bestätigt und erfuhr von den Fischern, daß ihnen dieses nicht unbekannt sey, indem sie vielmehr die Eigenwärme dieser Fische der bei warmblütigen Thieren gleich setzten. Die große Eigenwärme des Narwals, so wie der Wallfische und Delphine, die durch Lungen athmen, hat gerade nichts Auffallendes, vielmehr ist eine starke Wärmeproduction wegen des kalten Mediums, worin sie leben, ihnen nothwendig die der Thunfische aber sucht JOHN DAVY aus ihrem sehr ausgebildeten Nervensystem zu erklären, worüber zu entscheiden außer meinem Bereiche liegt.

189) Den *Insecten* sprechen manche Physiologen alle Wärmeproduction ab, und glauben, daß die wenigen etwa beobachteten Grade durch Reibung und mechanische Bewegung, z. B. der Flügel, erzeugt würden. Anhänger dieser Meinung sind unter andern BRAUN<sup>3</sup>, MARALDI<sup>4</sup>, RENGGER<sup>5</sup> und TREVI-ANUS<sup>6</sup>; inzwischen haben REAUMUR's<sup>7</sup> gehaltreiche Beobachtungen unlängst dargethan, daß die von diesen Thieren erzeugte Wärme im Verhältniß zur Größe ihres Körpers und der hiernach um so viel stärkeren Ableitung keineswegs unbedeutend ist was auch aus der nicht geringen Menge des durch sie in Gasform verzehrten Sauerstoffs sich leicht erklären läßt. Am auffallendsten gewahrt man eine starke Wärmeproduction bei

---

<sup>1</sup> Edinburgh New philos. Journ. N. XXXVII. p. 192. XXXVIII. p. 325.

<sup>2</sup> Hist. anim. Lib. VIII. cap. 19.

<sup>3</sup> Nov. Comm. Soc. Petrop. T. XIII. p. 419.

<sup>4</sup> Mém. de l'Acad. de Par. 1712. p. 423.

<sup>5</sup> Physiologische Untersuchungen über d. thierische Haushaltung d. Insecten. Tüb. 1817. S. 40.

<sup>6</sup> Biologie. Th. V. S. 30. Erscheinungen und Ges. Th. I. S. 421.

<sup>7</sup> Hist. nat. des Insectes. éd. 8. T. V. P. II. p. 360.

den Bienen<sup>1</sup>, weil diese in großen Mengen vereint sind und daher die sonst statt findende starke Ableitung ihre Wirkung nicht äufsern kann. Mit Recht muß man daher den Insecten das Vermögen der Wärmeerzeugung durch den Lebensproceßs beilegen<sup>2</sup>, auch geben RENGGER und MARALDI dieses zu, obgleich sie, wie auch REAUMUR, die Ursache minder richtig in der Bewegung finden, ja nach den Versuchen von TREVIANUS soll dieselbe, obgleich aus dieser Ursache entspringend oder mindestens dadurch bedingt, selbst an einzelnen Individuen wahrnehmbar seyn. Dafs übrigens die Ursache nicht in der Bewegung, sondern in der Respiration zu suchen sey, geht aus zahlreichen Versuchen hervor. J. HUNTER<sup>3</sup> maß bei einer inneren Temperatur von 12°,25 C. in einem Bienenkorbe 27°,75 und bei 1°,6 äußerer 22°,75, nach HAUSMANN<sup>4</sup> aber überstieg die Wärme der Heuschrecke die äußere um 3°,75. Nach den schätzbaren Versuchen von M. G. NEWPORT<sup>5</sup> produziren alle Insecten Wärme und die Menge derselben ist durch ihre Nahrung bedingt, indem sie so viel tiefer herabgeht, je mehr das Thier hungert. Im Ganzen ist also das Verhalten der Insecten in dieser Beziehung genau so, wie bei warmblütigen Thieren, jedoch geht die erzeugte Wärme um so viel schneller verloren, weil kein Blutumlauf statt findet, da ihr Blut kein eigentliches arterielles und venöses ist. Man wird dieser Ansicht um so leichter beitreten, wenn man berücksichtigt, dafs alle Thierclassen nach der oben mitgetheilten allgemeinen Bemerkung Sauerstoffgas verzehren und Kohlensäure aushauchen. Ich selbst habe dieses durch Versuche mit gemeinen Stuben-

<sup>1</sup> C. W. JUCH Ideen zu einer Zoochemie. Erf. 1800. Th. I. S. 1. HUNTER in Phil. Trans. T. LXXXII, p. 136. Wenn in der Lüneburger Heide die Bienenkörbe, besserer Nahrung halber, verfahren werden, so geschieht dieses, hauptsächlich wegen Vermeidung zu großer Wärme, bei Nacht. Dennoch ist es nöthig, am andern Morgen die Körbe zeitig zu öffnen, damit die Bienen nicht verbrunnen, wie man sagt; denn wirklich steigt aus dem Drahtgitter im Boden der Körbe eine Hitze auf, die man kaum mit der Hand zu ertragen mag.

<sup>2</sup> REIDOLPH Physiologie. Th. I. S. 179.

<sup>3</sup> Phil. Trans. 1792. p. 671.

<sup>4</sup> De animal. exsang. respiratione. p. 63.

<sup>5</sup> L'Institut. 5me Ann. N. 211. p. 356. Philos. Trans. 1836. P. II.

529. London and Edinb. Phil. Mag. N. LXVI. p. 189.

fliegen oftmals versucht, und man hat hierin ein bequemes Mittel, nach Wegnahme der Kohlensäure reines Stickgas zu erhalten; auch stimmen zahlreiche andere Beobachter hiermit überein, namentlich REAUMUR, BONNET, SCHEELE, HUBER, EDWARD AUDOIN und Andere, wie NEWPORT versichert, welcher noch weiter durch zahlreiche Versuche dargethan hat, daß die Menge des verzehrten Sauerstoffgases nach dem Lebensalter, der Constitution und den äußern Bedingungen verschieden ist. Auf diesem hat derselbe die Functionen der Respirationswerkzeuge bei den Insecten nachgewiesen und die in gegebenen Zeiten erhaltenen Quantitäten der durch verschiedene Insecten erzeugte Kohlensäure tabellarisch zusammengestellt. Mit dieser Ansicht stimmen endlich NOBILI und MELLONI, so wie auch DUTROCHET überein. NOBILI und MELLONI<sup>2</sup> bedienten sich bei ihren Versuchen der thermoelektrischen Säule, deren beiden Enden gegenüber sie kleine metallene Hohlspiegel stellten, in deren einem die zu prüfenden Insecten durch ein sehr feines Drahtnetz frei beweglich festgehalten wurden. Alle Insecten zeigten durch Ablenkung der Magnetnadel freie Entwicklung der Wärme, einige eine nicht unbedeutende; auch ergab sich bei den *Lepidopteren*, daß die Raupen stets eine höhere Temperatur besitzen, als die Puppen und Schmetterlinge. Sofern aber das Respirationssystem der Raupen weit entwickelter ist, als das der Puppen und Schmetterlinge, so läßt sich hieraus folgen, daß die Insecten in der ersten Periode ihres Lebens, wo sie viel fressen und rasch wachsen, eine größere Menge Sauerstoff in Kohlensäure verwandeln, als in ihren späteren Lebensperioden, und daß also die Wärme auch dieser Thierarten auf gewisse Weise mit der Menge des verzehrten Sauerstoffgases zunimmt. Hierdurch zeigen sie eine unverkennbare Aehnlichkeit mit den warmblütigen Thieren; endlich aber wird aus JOHN DAVY's Versuchen sogar wahrscheinlich, daß sie eine gewisse Normaltemperatur in höherer äußerer Wärme beibehalten. Er fand nämlich

<sup>1</sup> L'Institut, 8me Ann. N. 324. p. 93.

<sup>2</sup> Aus Ann. de Chim. et Phys. T. XLVIII, p. 198 in Poggendorff's Ann. XXVII. 446.



Species	Temperatur		Species	Temperatur	
	Thier	Luft		Thier	Luft
Scarab. pilul.	25°,00	24°,45	Apis ichneum . . .	24°,45	23°,89
Blatta orient.	23,89	28,33	Scorpio afer . . . .	25,25	26,11
		23,34	Juhus . . . . .	25,75	26,67
Gryllus haemat.	22,43	16,66	Glühwurm . . . . .	23,34	22,78

190)  $\beta$ ) Dafs. die höheren, durch Lungen athmenden Thierclassen ein Wärmeproductionsvermögen besitzen, unterliegt keinem Zweifel, denn ihre Eigenwärme ist mit seltenen kurzdauernden Ausnahmen gröfser, als die ihrer Umgebung; die genaue Bestimmung ihrer Gröfse aber und der Bedingungen, denen sie unterworfen ist, haben eine zahllose Menge Untersuchungen veranlafst. Hiernach ist die Wärme bei den Vögeln am gröfsten, denn sie beträgt nach BRAUN<sup>1</sup> zwischen 37°,5 und 43°,75 C., nach den zahlreichen und genauen Versuchen von PALLAS<sup>2</sup> aber ist ihr Minimum 39°,25 und ihr Maximum 43°,8 C. Einige nähere Bestimmungen hierüber hat DUMAS<sup>3</sup> angegeben, woraus sich zugleich ergibt, dafs diese höhere Wärme mit der Zahl der Pulsschläge in der Minute nemlich, nicht aber mit der Frequenz des Athmens correspondirt. Hiernach ist

Gattung	Temperatur	Puls-schlag	Athmung
Taube	40°,0	136	34
Huhn	41,5	140	30
Ente	42,5	110	21
Fischreiher	41,0	200	20

Auch JOHN DAVY<sup>4</sup> hat bei verschiedenen Vögeln die Eigenwärme gemessen, namentlich auch bei solchen, die unter niederen Breiten leben. Zur leichteren Uebersicht stelle ich eben die untersuchten Species zugleich die Aufenthaltsorte, nebst der Temperatur der Luft, und die der Vögel nebeneinander.

<sup>1</sup> Nov. Comm. Petrop. T. XIII. p. 419.

<sup>2</sup> S. REDOLPHI Physiologie. Th. I. S. 181.

<sup>3</sup> Ann. de Chimie. T. XXII. p. 50.

<sup>4</sup> A. o. u. O.

Species	Aufenthalt	Temperatur	
		Luft	Thie
Falke <sup>1</sup> . . . . .	Colombo . . . . .	25°,25	37°,2
Todteneule . . . . .	London . . . . .	15,56	40,0
Papagei . . . . .	Ceylon . . . . .	24,44	41,1
Dohle . . . . .	Ceylon . . . . .	29,44	42,0
Gemeine Drossel . . . . .	London . . . . .	15,55	42,7
Gemeiner Sperling <sup>2</sup> . . . . .	Ceylon . . . . .	26,67	42,2
Gemeine Taube . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	43,0
	London . . . . .	15,56	42,2
Indisches Huhn . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	42,2
Gemeines Huhn . . . . .	Edinburgh . . . . .	4 44	42,5
	Ceylon . . . . .	25,56	43,8
Perlhuhn . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	43,3
Welsches Huhn . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	42,7
Procellar. aequinoct. . . . .	2° 3' N. B. . . . .	26,11	40,7
Procell. capensis . . . . .	34° 1' S. B. . . . .	15,00	40,7
Gemeine Gans . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	41,6
Gemeine Ente . . . . .	Ceylon . . . . .	25,56	43,3

Die Vögel können ausserdem in sehr grosser Kälte ausdauern und ihre Eigenwärme scheint darin nicht merklich herabzugehen, denn KING<sup>3</sup> beobachtete am Sklavensee beim Waldrebhuhn, sowohl Männchen als auch Weibchen, übereinstimmen 43°,33 C. in einer Umgebung von — 8°,33 bis — 15°; beim weissen Rebhuhn gleichfalls 43°,33 in einer Kälte von — 35°,5 C., bei einem Schneehuhn aber nur 41°,2 in einer Kälte von — 40°,55 C., bei einem braunen Taucher 41°,4 und beim Eistaucher 35°,0 in einer Atmosphäre von 10°, bei der Blaumeise 37°,78 in — 8°,89, beim Blutfinken 37°,22 in — 21°,67 endlich bei einem Sandläufer (Schnepfe) 41°,66 in einer Umgebung von 15°,55. Hieraus geht zugleich hervor, dass die Vögel grosse Kältegrade ertragen können, indess findet man dass Sperlinge und Raben bei strengstem Froste ungewöhnlich kalter Winter, vermuthlich aber hauptsächlich wegen Mangel an Nahrung aus der Luft herabfallen; auch erzählt J. G. Gmelin<sup>4</sup>, dass Elstern und Sperlinge bei einer Kälte unter dem

1 Dieser Vogel war einige Stunden vorher geschossen.

2 Beim Spatzen fand EDWARDS im Februar 40°,66, im April 41°,94 und im Juli 43°,75 C. S. De l'influence des agents phys. sur la Vie. Sect. III.

3 Edinburgh New Phil. Journ. N. XLI. p. 150.

4 Flora Sibirica. Petrop. 1747. 4. Praef. p. LI.



Gefrierpunkte des Quecksilbers zu Jeniseisk todt niederfielen, aber sich wieder erholten, wenn sie zeitig genug in die Wärme gebracht wurden.

191) Ueber die Eigenwärme der Säugethiere giebt es eine unglaubliche Menge von Beobachtungen, von denen einige der wichtigsten zu erwähnen genügen wird. Unter die älteren gehören die von MARTINE<sup>1</sup>, BRAUN<sup>2</sup>, HUNTER<sup>3</sup> und vorzüglich PALLAS<sup>4</sup>. Hiernach nähern sich die kleinern Thiere mehr den Vögeln, indess weicht ihre Temperatur nicht sehr von derjenigen ab, welche bei Menschen constant gefunden wird, die größern Thiere dagegen haben die letztere mit unbedeutenden Abweichungen. DUMAS<sup>5</sup> hat, wie bei den Vögeln, so auch bei den Säugethiern die Eigenwärme derselben mit den Mengen der Pulsschläge und der Athmungen in einer Minute zusammengestellt.

Gattung	Temp.	Pulsschläge	Athmung
Affe . . . . .	35°,5	90	30
Schwein . . . . .	38,0	140	36
Hund . . . . .	37,4	90	28
Katze . . . . .	38,5	100	24
Ziege . . . . .	39,2	84	24
Kaninchen . . . . .	38,0	120	36
Pferd . . . . .	36,8	56	16
Schaf . . . . .	38,0	—	—

So wie bei den Vögeln, verdienen auch die durch JOHN HAY bei den Säugethiern angestellten Messungen vorzugsweise Beachtung, und ich theile sie daher auf gleiche Weise, wie jene, hier mit.

<sup>1</sup> Dissertations sur la chaleur. Par. 1751. 8.

<sup>2</sup> Nov. Comm. Petrop. T. XIII. p. 419.

<sup>3</sup> Philos. Trans. 1792. p. 671.

<sup>4</sup> RUDOLPHI Physiol. Th. I. S. 183.

<sup>5</sup> Ann. de Chim. T. XXII. p. 50.



Species	Aufenthalt	Temperatur	
		der Luft	des Thiers
<i>Simia Aygula</i> . . .	Colombo . . .	30°,00	40°,00
<i>Manis pentedactyla</i> <sup>1</sup>	Colombo . . .	26,66	32,22
Fledermaus . . .	Colombo . . .	27,78	38,00
Vesp. Vampirus . . .	Colombo . . .	21,11	37,78
Eichhörnchen . . .	Colombo . . .	27,22	38,89
gem. Ratte . . .	Colombo . . .	26,67	38,89
Hase . . .	Colombo . . .	26,67	37,78
Ichneumon . . .	Colombo . . .	27,22	39,44
Frettel . . .	Colombo . . .	26,67	37,78
Hofhund . . .	Ceylon . . .	....	39,44
Schakal . . .	Colombo . . .	28,89	38,33
gem. Katze . . .	London . . .	15,56	38,33
Parther . . .	Colombo . . .	27,22	38,89
Pferd . . .	Ceylon . . .	27,78	37,45
Schaaf . . .	Schottland . . .	....	{ 38,33 40,00
Ziege . . .	Colombo . . .	25,56	39,50
Ochse . . .	{ Edinburgh . . . Ceylon . . .	.... 26,67	37,78 38,89
Elenthier . . .	Ceylon . . .	25,56	39,44
wildes Schwein . . .	Ceylon . . .	23,88	40,55
Elephant . . .	Colombo . . .	26,67	37,45
Meerschwein . . .	8° 23' nördl. Br.	22,22	37,77

Aus verschiedenen Messungen von JOHN DAVY geht hervor oder wird mindestens sehr wahrscheinlich, daß die Wärme der genannten Thiere durch das heißere Klima um 1 bis 2 Grad und wohl noch mehr gesteigert wird. Dieses ist allerdings merkwürdig, denn ARAGO<sup>2</sup> bemerkt, daß nach den Resultaten der Messungen während der Expedition des Capitain BACK die Temperatur warmblütiger Thiere durch eine Kälte von 0° bis — 32° nicht abnimmt, und noch augenfälliger ergibt sich dieses aus denen, welche während PALLAS's zweiter Reise angestellt wurden<sup>3</sup>. Hiernach waren

1 Das Thier war merklich krank.

2 L'Institut 1836, N. 164. p. 205.

3 Ann. Chim. et Phys. T. XXVIII. p. 223.

Thiere	Temperaturen	
	Luft	Thiere
arktischer Fuchs .	— 25°,6	41°,5
derselbe . . . .	— 23,3	36,6
weißer Hase . . .	— 29,4	38,3
Fuchs . . . . .	— 35,6	41,1
derselbe . . . . .	— 26,2	37,8
Wolf . . . . .	— 32,8	40,5

Ebenso nach KIRK's<sup>1</sup> Messungen bei der Expedition des Captain BACK.

Thiere	Temperaturen	
	Luft	Thiere
männl. Eichhörnchen	— 40°,56	38°,89
weibl. Eichhörnchen	— 8,83	38,89
Moschusochse . . . .	+ 5°,00	40,00
Lemming . . . . .	+ 3,89	33,89

192) Bei der Untersuchung der thierischen Wärme darf zugleich diejenige nicht übersehn werden, welche bei einigen Thierclassen im Winterschlaf statt findet. Uebergehn wir das- selbe, was diesen höchst merkwürdigen Zustand im Allgemeinen betrifft, wie es nach den frühern Untersuchungen von HEROLD, RAFFIN, SPALLANZANI, MANGILI, SAISSY, PRU- D'OMALLE und Anderen durch FLOURENS<sup>2</sup> zusammengestellt worden ist, so unterscheidet Letzterer den Zustand der vollkommenen und unvollkommenen Lethargie; im ersteren findet weder Athmung noch Blutumlauf statt, im letzteren wird das Athmen durch Zwischenräume von Minuten und selbst Stunden unterbrochen, die Temperatur geht aber bis 5°, 4° und selbst 3° C. herab. Sehr genaue Untersuchungen über die eigenthümliche Beschaffenheit des Winterschlafes nach lange fortgesetzten Beobachtungen und vielfach modificirten Versuchen hat MARSCHALL HALL<sup>3</sup> be- merkt gemacht. Dieser Zustand ist hiernach ein eigentlicher Schlaf, jedoch vom gewöhnlichen dem Grade nach verschieden. Durch Kälte fallen die Thiere in gewöhnlichen Schlaf, und dieser geht allmählig in den eigentlichen Winterschlaf über, in

<sup>1</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. XLI. p. 151.

<sup>2</sup> Ebendas. N. XIV. p. 219.

<sup>3</sup> Philosoph. Transact. 1832. p. 395 ff.

welchem das Blut wegen mangelnder Respiration seinen art-  
 riellen Charakter verliert. Die Irritabilität ist vermehrt, die R-  
 spiration geschwächt oder ganz fehlend, die Sensibilität d-  
 Nerven aber und die Muskelbeweglichkeit sind unvermindert  
 wird das Thier gereizt, so erfolgt Respiration und die Wärm-  
 steigt; mit aufhörendem Reize tritt der frühere Zustand wie-  
 ein. Der Winterschlaf ist vom Torpor verschieden, in we-  
 chen das Thier durch heftige Kälte und andere dasselbe sta-  
 afficirende Leiden verfällt. Im Ganzen ist die Lebensthätigkeit  
 so gering, daß das Thier fast genau die Temperatur der Um-  
 gebung annimmt. Letztere Thatfachen ermittelte MARSCHALL  
 HALL dadurch, daß er ein feines Thermometer unter de-  
 Bauche einer in den Winterschlaf verfallenen, durch schlech-  
 Wärmeleitung von der äußern Luft abgesonderten Fledermaus  
 liegen liefs und die Scale von aussen beobachtete. Vom 6ten  
 bis 31sten Januar erhielt er folgende Temperaturen.

Thier	Luft	Thier	Luft	Thier	Luft	Thier	Luft
4°,65	4°,44	3°,00	2°,78	2°,22	2°,22	5°,00	5°,00
6,11	6,11	2,78	2,78	3,89	3,89	2,78	2,78
5,25	5,50	4,44	4,44	4,44	4,44	1,36	1,36
7,78	8,33	2,78	2,78	6,66	6,66	2,78	2,78
7,78	7,78	1,67	1,67	5,80	5,80	5,56	5,56
8,33	8,33	2,78	2,78	4,68	4,68	6,11	6,11
7,22	7,22	5,56	5,56	6,36	6,36	5,56	5,56
7,22	7,22	4,44	4,44	5,56	5,56	4,13	4,13

Es muß hierbei noch bemerkt werden, daß nach wiederholt  
 Versuchen die innere Wärme des Thieres im Mittel etwa 1°,  
 höher ist, als die auf die angegebene Weise gefundene. Da  
 übrigens die Winterschläfer nicht respiriren, ist nicht bloß  
 durch ihren Aufenthalt in mephitischen Gasarten, sondern auch  
 durch Untertauchen unter Wasser genugsam erwiesen<sup>1</sup>.

193) Die Eigenwärme der Menschen ist vielfach untersucht

<sup>1</sup> Interessante Erfahrungen über die verschiedenen Mittel, w-  
 durch nicht bloß die Winterschläfer, sondern die Thiere überhaupt  
 im Winter die äußere Kälte abzuhalten suchen, von J. RENNIE find  
 man in Journ. of the Roy. Inst. N. III. p. 496. Ueber den Winte-  
 schlaf der Insecten, s. Suckow in Heusinger's Zeitschrift für die o-  
 ganische Physik. Th. I. S. 597.



worden, allein die verschiedenen Bestimmungen hierüber weichen nicht unbedeutend von einander ab, was eine Folge unrichtiger Thermometer oder nicht hinlänglich genauer Messungen seyn muß. Dafs dabei allezeit nur von der Wärme der innern Theile, namentlich des Blutes, die Rede seyn könne, versteht sich wohl von selbst, denn die der äufsern Theile ist von unbestimmbaren Bedingungen abhängig. Einige der wichtigsten Bestimmungen sind folgende. Nach BRISSON<sup>1</sup> ist die menschliche Wärme  $37^{\circ},37$  C., nach MARTINE<sup>2</sup>  $37^{\circ},22$ , welche Gröfse seitdem sehr allgemein angenommen wurde. BRAUN<sup>3</sup> fand im Mittel aus mehreren Beobachtungen eines im Munde gehaltenen Thermometers  $36^{\circ},25$  bis  $36^{\circ},75$ , HUNTER<sup>4</sup> dagegen unter seiner eigenen Zunge  $36^{\circ},11$ , im Innern des Mastdarms aber  $36^{\circ},78$ . Wiederholte Beobachtungen an einem feinen Thermometer, welche aber mindestens 10 Minuten unter der Zunge gehalten werden muß, um die höchste Temperatur anzunehmen, brachten WAHLENBERG<sup>5</sup> zu der Ueberzeugung, dafs die menschliche Wärme vermöge ihrer Unveränderlichkeit sogar zum Graduiren der Thermometer gebraucht werden könne und  $36^{\circ},87$  betrage. Mit dieser Bestimmung kommen alle weitere genauere so nahe überein, dafs der Unterschied wohl innerhalb der Fehlergrenze liegend zu betrachten ist, denn später andern beobachtete RUDOLPH<sup>6</sup> an sich selbst sowohl in Berlin als auch in Neapel und zugleich in verschiedenen Jahreszeiten  $29^{\circ}$  bis  $29^{\circ},5$  R., also  $36^{\circ},25$  bis  $36^{\circ},86$  C.

194) Im weitesten Umfange hat JOHN DAVY<sup>7</sup> die Wärme des Menschen zu bestimmen sich bemüht, wozu ihm seine Reise nach Ceylon eine vorzüglich günstige Gelegenheit darbot. Nach seiner allgemeinen Bestimmung setzt er die Eigenwärme der Menschen in Europa auf  $36^{\circ},66$  C., fand aber zugleich, dafs unter der Linie um  $1^{\circ}$  bis  $1^{\circ},5$  zunahm, und unter  $12^{\circ}$  n. Br.,  $37^{\circ},7$  C. betrug. Nachdem dieselben Menschen sich 4 Wochen zwischen  $30^{\circ}$  und  $35^{\circ}$  südl. Br. aufgehalten hat-

<sup>1</sup> Dict. rais. de Phys. art. Chaleur anim.

<sup>2</sup> Dissert. sur la Chaleur. p. 174.

<sup>3</sup> Nov. Comm. Petrop. T. XIII. p. 419.

<sup>4</sup> Philos. Trans. T. LXVIII. p. 7.

<sup>5</sup> G. XLI. 117.

<sup>6</sup> Physiologie Th. I. 3. 185.

<sup>7</sup> Ann. Chim. et Phys. T. XXII. p. 435.



ten, war ihre Wärme bei  $15^{\circ}$  äußerer Temperatur nicht höher als  $36^{\circ},42$ . Zu Colombo auf Ceylon fand er die Wärme sechs Singalesen =  $38^{\circ},23$  in einer äußern Temperatur von  $25^{\circ},11$  und später die der Mestizen ebendasselbst =  $38^{\circ}$ , der Weissen =  $38^{\circ},54$ . Später hat JOHN DAVY<sup>1</sup> seine sämtlichen Beobachtungen zusammengestellt, die sich zuerst auf veränderliche Wärme der nämlichen Menschen unter verschiedenen Bedingungen, und zweitens auf die der verschiedenen Menschenrassen beziehen. Rücksichtlich des ersteren maß er die Wärme bei verschiedenen Individuen der Schiffsmannschaft auf seiner Reise nach Ceylon mittelst eines unter die Zunge gehaltenen Thermometers. Die Wärme, die er in Europa als Mittel zu  $36^{\circ},67$  C. angiebt, fand er bei 7 gesunden Individuen unter  $9^{\circ} 42'$  nördl. Br., bei  $25^{\circ},56$  äußerer Temperatur zwischen  $36^{\circ},67$  und  $37^{\circ},45$ ; unter  $0^{\circ} 12'$  nördl. Br. bei  $26^{\circ}$  äußerer Temperatur zwischen  $36^{\circ},87$  und  $37^{\circ},78$ ; unter  $2^{\circ} 44'$  südl. Br. bei  $26^{\circ},67$  äußerer Temperatur zwischen  $37^{\circ}$  und  $38^{\circ},33$ ; nach einem Aufenthalte von drei Wochen zwischen  $30^{\circ}$  und  $35^{\circ}$  südl. Br. bei einer äußeren Temperatur von  $15^{\circ},56$  unter  $35^{\circ} 22'$  südl. Br. zwischen  $36^{\circ},67$  und  $37^{\circ},0$ . Um den Einfluß eines schnellen Wechsels der äußeren Temperatur zu ermitteln, maß er bei den nämlichen Individuen die Wärme zuerst in Kandy, der Hauptstadt von Ceylon, und dann im Hafen zu Trincomalie, wohin sie reiseten. Jenes liegt unter  $7^{\circ} 17'$ , dieses unter  $8^{\circ} 34'$  nördl. Br.; dort war wegen der Erhebung von 1500 Fuß über die Meeresfläche die mittlere Temperatur  $23^{\circ}$  C., hier  $28^{\circ}$ , und so fand er dort zwischen  $36^{\circ},67$  und  $37^{\circ},22$ , hier zwischen  $37^{\circ},22$  und  $37^{\circ},66$ . Nach 16 Tagen müssigen Lebens zu Trincomalie fand er zwischen  $36^{\circ},94$  und  $38^{\circ},89$ ; nachdem sie aber zwei Tage wieder in Kandy gewesen waren, fand er zwischen  $36^{\circ},66$  und  $36^{\circ},9$ . Da die Temperatur zu Kandy stark wechselte, so untersuchte er endlich den Einfluß dieses Wechsels bei einem Individuum und fand

1 Edinburgh Philos. Journ. N. XXVI. p. 800.



## Temperatur

Stunde	der Luft	des Menschen	Empfindung
6 <sup>h</sup> Morg.	15°,83	36°,67	Kühle
9 —	18,88	36,39	Kälte
1 Mitt.	25,56	36,95	Kühle
4 —	26,11	36,95	Wärme
6 —	21,66	37,22	Wärme
11 —	20,56	36,67	Kühle

Um zweitens die Eigenwärme der verschiedenen Menschenracen auszumitteln, stellte er auf dem Cap, auf Isle de France und auf Ceylon die erforderlichen Messungen an. Bei den Hottentotten fand er zwischen 35°,83 und 37°,50, wobei die beobachtete sehr geringe Wärme wohl Folge des zu kurze Zeit dauernden Versuchs seyn möchte, doch waren die Individuen, welche die geringere Wärme zeigten, sehr mager und schwächlich, drei robuste Engländer dagegen zeigten gleichzeitig zwischen 37°,22 und 37°,5. Zu Isle de France bei 23°,33 äufserer Wärme zeigten drei robuste Neger zwischen 37°,22 und 37°,5, drei Engländer daselbst zeigten 36°,94. Bei sechs Singalesen auf Ceylon war die Wärme mit geringen Unterschieden zwischen 37°,78 und 38°,61; bei vier Albinos zwischen 38°,33 und 38°,61; bei Kindern von singalesischen Müttern und Engländern war die Wärme zwischen 37°,78 und 38°,89, bei an europäischen Abkunft, zwischen 38°,33 und 38°,89. Zu Trinagan auf Ceylon zeigte ein fast hundert Jahr alter Einwohner bei 22°,22 äufserer Temperatur nicht mehr als 35°, eigens aber schwankte die Eigenwärme der Bewohner jener Insel zwischen 36°,67 und 37°,22. Auch drei Vaidas, gänzlich nackt, welche zufällig aus den Wäldern am See nach Ceylon gekommen waren, zeigten zwischen 36°,67 und 36°,95. Genau ebenso zeigten vier Malayen bei 22° äufserer Temperatur zwischen 36°,94 und 37°,22; sechs Malays bei 26°,67 äufserer Temperatur zwischen 36°,67 und 37°,78 und die englischen Soldaten bei ungefähr 24° äufserer Temperatur zwischen 36°,67 und 38°,33.

195) Die hier mitgetheilten Resultate geben eine sehr vollständige Uebersicht, und sie sind um so schätzbarer, weil durch ein Thermometer unter der Zunge erhalten wurden. Aber die Einflüsse verschiedener äufserer Bedingungen noch



näher kennen zu lernen, wollen wir außerdem einige and  
Erfahrungen mittheilen. Nach CHISHOLM's<sup>1</sup> Beobachtung  
auf Demerary unter 6° nördl. Br. war bei zwei eben aus Er  
land angekommenen Personen die Wärme unter den Achs  
35°,6, der Puls 98; bei zwölf länger dort anwesenden Weiß  
35°,6, der Puls 70; bei zwölf kürzlich angekommenen Neg  
von der Goldküste 36°,4, der Puls 98; bei zwölf länger d  
anwesenden Negern 35°,8, der Puls 82; bei zwölf Creolen 36°  
der Puls 85. Ferner war bei

einem weissen Kinde von 6 Mon.	Temp.	37°,2	Puls	128
— — — — 15 — —	—	36,7	—	128
— — — — 30 — —	—	36,7	—	132
— schwarzen — — 42 — —	—	36,2	—	112
— Mulatten — — 4,5 Jahr — —	—	36,2	—	112
— Muslee — — 5 — —	—	36,7	—	112
einer Negerin — — 80 — —	—	36,7	—	94

Die mittlere Wärme von 60 erwachsenen Individuen war 36°  
gerade wie in England. Auch DOUVILLE<sup>2</sup> hat auf seiner Re  
in Africa viele Beobachtungen angestellt, welche zwar ni  
absolut genaue Resultate geben konnten, da er die Thermo  
terkugel in der Hand halten ließ, doch aber wegen ihrer V  
gleichbarkeit unter sich viel Interesse gewähren. Es zeigten  
Morgen früh vor dem Ausgehn

ein Weißer von 12 Jahren	36°,56
— Neger — 12 —	39,35
— Weißer — 20 —	36,25
— Neger — 20 —	38,75
Mädchen weiß — 14 —	37,50
— schwarz — 14 —	40,31.

Auf einer Höhe von 2150 Metern fand er im Juli folgen  
Einfluß des Temperaments.

Ein Neger, faul und dumm von 18 Jahren	37°,36
— — — — 18 —	37,15
— — — — 18 —	36,66
— — — — 18 —	36,35.

<sup>1</sup> Biblioth. univ. T. XV. p. 159.

<sup>2</sup> Journ. de Chim. médic. VIII<sup>me</sup> Ann. Fevr. p. 97.

Bei Unthätigkeit im Schatten, aber auch durch Thätigkeit in der Hitze, scheint die Temperatur herabzugehen; denn er fand bei einem

Neger, faul und unthätig in der Cabane . . 37°,15  
 — — — — in der Sonne . . . 40,20  
 — thätig in der Sonne . . . 39,75.

Endlich glaubt er gefunden zu haben, daßs bei den Negern, die sich früh entwickeln und selten über 40 Jahre alt werden, die Wärme mit den Jahren merklich abnimmt. Er fand bei

einem Neger von 15 Jahren . . . 40°,30  
 einer Negerin — 15 — . . . 40,90  
 einem Weissen — 20 — . . . 37,80  
 einem Neger — 20 — . . . 39,05  
 einer Negerin — 20 — . . . 39,45  
 einem Neger — 25 — . . . 38,85  
 einer Negerin — 25 — . . . 38,61  
 Neger von Loande 54 — . . . 37,91

196) Einen sehr schätzbaren Beitrag zur Bestimmung der menschlichen Wärme verdanken wir den Beobachtungen, welche REYNAUD und DE BLOSSEVILLE auf der Corvette La Chette anstellten. Sie wurden an 12 Personen der Schiffsmannschaft 3 Stunden nach dem Essen gemacht, indem die Thermometerkugel bei verschlossenen Lippen wenigstens 15 Minuten der Zunge blieb, die Thermometer aber waren vor und nach der Expedition auf der Sternwarte genau geprüft, und die mittlern Resultate, welche zwischen dem Maximum von 37,2 und dem Minimum von 36°,7 liegen, zeigt folgende Tabelle.

Zeit	Breite		Länge von Par.		Temperatur	
					der Luft	d. Menschen
Juli 1827	10°	4' N.	23°	28' W.	26°,00	37°,34
September 1827	0	10 S.	65	23 O.	30,00	37,72
Mai 1828	7	1 S.	102	41 O.	30,80	37,51
October 1828	0	30 N.	22	36 W.	26,00	37,51
August 1827	36	10 S.	26	0 O.	17,03	37,01
October 1828	32	23 S.	12	26 O.	17,03	37,15
December 1828	46	0 N.	12	0 W.	12,02	37,17

Nach im Ganzen 77 Beobachtungen war die mittlere Wärme von 8 Individuen bei äußerer Temperatur zwischen  $26^{\circ}$  b  $30^{\circ},8$  C. =  $37^{\circ},58$  und von den nämlichen bei einer äußerer Temperatur zwischen  $12^{\circ}$  bis  $17^{\circ}$  C. =  $37^{\circ},11$ . Die bei Aethiopiern und Hindus gemachten Messungen sind für eine genügende Entscheidung nicht hinlänglich sicher, doch weicht die gefundene Wärme derselben von der der Europäer nicht merklich ab.

197) Nehmen wir alle diese Angaben, die sich leicht noch um viele vermehren ließen, zusammen, so erscheint es allerdings fraglich, ob wir die von WAHLENBERG angegebene Bestimmung von  $36^{\circ},87$  als allgemeine Normalgröße annehmen können, was jedoch für mittlere Breiten und ohne bedingende Nebenumstände im Mittel zulässig seyn dürfte. Eine andere sich darbietende Frage ist die, ob die menschliche Wärme in allen Theilen des Körpers dieselbe sey, was schon insofern nicht wohl der Fall seyn kann, als die Extremitäten durch Ableitung einen Verlust erleiden müssen, wenn gleich ein Thermometer unter der Zunge hinlänglich lange gehalten die Wärme des menschlichen Körpers genau genug angeben wird, obschon die des Blutes im Herzen und in den Lungen noch eine Kleinigkeit höher seyn dürfte. Wenn wir übrigens die Fehlergrenze auch möglichst groß annehmen, so können wir doch nicht wohl umhin zuzugestehn, daß die menschliche Wärme unter mittlern und höhern Breiten zu  $36^{\circ},87$  bis  $37^{\circ}$  angenommen unter dem dauernden Einflusse höherer Temperatur etwa um  $1^{\circ}$  bis höchstens  $1^{\circ},5$  steige, und bei den Negern  $39^{\circ}$  und selbst noch darüber erreiche. Sollten aber auch einzelne Individuen einen geringen Unterschied zeigen, so ist auf jeden Fall ihre Wärme eine constante Größe, die sich im Ganzen kaum einige Grade ändert. Hierüber sind gleichfalls eine Menge Beobachtungen vorhanden. Namentlich überzeugte sich FR. HOME<sup>1</sup>, welcher die Wärmegrade mit der Zahl der Pulsschläge verglich, daß  $41^{\circ},62$  das Maximum der Wärme sey, welches bei Patienten in der heftigsten Fieberhitze eintritt<sup>2</sup>. Ebenso

<sup>1</sup> Medical Facts and Experiments. Lond. 1759. 8. p. 217 bis 228.

<sup>2</sup> Ich wage nicht zu entscheiden, was von der Angabe GAVARRET's zu halten sey, welcher durch Versuche gefunden zu haben behauptet, daß ein Thermometer in der Achselhöhle beim Wechselstieber



hoch steigt nach JOHN THOMSON<sup>1</sup> die Hitze des Blutes im Herzen, und dieses ist als das Maximum für den Zustand der Entzündung anzusehn. Wie weit die Temperatur in Ohnmachten herabgeht, finde ich nicht angegeben, denn die Beobachtung von JAMES CURRIE<sup>2</sup>, in dessen Hand das Thermometer während einer Ohnmacht nach einem Aderlaß bis 28°,33 herabging, ist zu wenig entscheidend, indem hierbei das Zurücktreten des Blutes in die innern Theile von entscheidendem Einfluß seyn konnte. Außere Einflüsse der Wärme und Kälte scheinen minder geeignet, die natürliche Temperatur der Menschen zu erhöhen und zu vermindern, mehr aber dürfte dieses durch den innern Zustand größserer Aufregung oder ungewöhnlicher Atonie geschehn. So ergeben die Versuche von W. F. EDWARDS<sup>3</sup>, daß die warmblütigen Thiere in kalten Jahreszeiten mehr Wärme produciiren und mehr Sauerstoffgas verzehren, als in kalten. Bei neugeborenen Kindern fand er eine sehr geringe Wärmeproduction; sie wird aber nach einigen Tagen schon so stark, als bei Erwachsenen. Nach den Beobachtungen englischer Aerzte<sup>4</sup> steigt die Temperatur in heftigen Krankheiten sehr selten höher, als 40°,56 C. und nie über 42° C.

198) Vorzügliche Beachtung verdienen die Untersuchungen von BECQUEREL und BRECHET über die thierische Wärme, wobei sie sich des Thermomultipliers bedienten<sup>5</sup>. Bei zwei Personen männlichen Geschlechts von 20 Jahren und einer ältern von 55 Jahren fanden sie die mittlere Temperatur der Muskeln 36°,77 C., übereinstimmend mit der bei verschiedenen Thieren. Diese Wärme ist etwas größer als die des Zellgewebes, und zwar beträgt der Unterschied, welcher aus der Abgabe an die äußere Umgebung entspringt, etwa 1°,25 bis

1° bis 4° C. über und in der Fieberhitze 1° bis 2° weniger als die mittlere Temperatur zeigt. S. *Froriep Not. Th.* XI. N. 9.

<sup>1</sup> *Lectures on Inflammation.* Edinb. 1813. 8. p. 46.

<sup>2</sup> *Ueber die Wirkungen des kalten und warmen Wassers.* Leipz. 1806. 2 Voll. 8. Th. II. S. 349.

<sup>3</sup> *De l'influence des Agents physiques sur la Vie ect.* Par. 1824. Sect. 3.

<sup>4</sup> *Edinburgh Med. and Surg. Journ.* T. XXII. p. 363.

<sup>5</sup> *Annales des Sciences naturelles.* T. III. 1835. p. 257. Vergl. *Thermometer.* Bd. IX. S. 1003.

höchstens  $2^{\circ}$  C., die mittlere Temperatur der Muskeln bei verschiedenen Hunden war  $38^{\circ},3$ , erreichte aber nie  $39^{\circ},48$ , wie DESPRETZ gefunden zu haben behauptet. Beim gesunden Hund ist die Wärme der Brust, des Abdomen und des Gehirns dänämliche, als die der Muskeln; beim Einsenken der thermoelektrischen Nadel in das Gehirn ging dieselbe jedoch sogleich um einige Grade herab, und der Hund starb nach wenigen Minuten. Als merkwürdiges Resultat verdient beachtet zu werden, daß die Temperatur der Muskeln sich durch verschieden Ursachen merklich ändert, namentlich durch die Contraction die Bewegung und die Zusammendrückung. Fällt die Contraction des Muskels mit den wiederholten Oscillationen der Nadel des Multiplicators zusammen und werden letztere dadurch vergrößert, so nimmt man wahr, daß die Temperatur hierdurch um  $0^{\circ},5$  C. wächst. Wird der Arm, in dessen Muskel die thermoskopische Nadel (aus Stahl und Kupfer) eingesenkt ist, bewegt, z. B. beim Sägen eines Bretes, so steigt die Temperatur durch den Andrang des Blutes um  $1^{\circ}$  C., während die *arteria humeralis* stark mit dem Finger zusammengedrückt, während die thermoskopische Nadel im *biceps* oder noch besser im Muskel des Vorderarms eingesenkt ist, so zeigt sich sogleich eine Verminderung der Temperatur um einige Zehntel eines Grades. Mit einem etwas abgeänderten Apparate fanden dieselben Gelehrten nachher<sup>1</sup> im Fieberzustande die Wärme der Muskeln bis  $3^{\circ}$  C. erhöht, sehr entzündete Scrofelgeschwülste zeigten keine Erhöhung, Krebschäden, so weit sie untersucht werden konnten, eine kaum merkliche Verringerung. Ebenso war die Wärme an der vom Schläge gerührten Seite nicht verschieden von der der andern. Bei einem eben verstorbenen Menschen war die Temperatur des *biceps brachialis* erst  $1^{\circ},5$  niedriger, nachdem die der Hand schon um  $5^{\circ}$  C. gesunken war. Durch noch weiter fortgesetzte Versuche fanden dieselben<sup>2</sup>, daß bei Menschen und Hunden die Wärme der Muskeln im Rhonethale und auf dem St. Bernhard keinen Unterschied zeigt. JOHN DAVY will gefunden haben, daß im Mittel bei fünf Lämmern die Temperatur des arteriellen und venösen Blutes um  $0^{\circ},74$  C. ver-

<sup>1</sup> L'Institut. 1835. N. 118. p. 359.

<sup>2</sup> Ebendasselbst 1836. N. 190. p. 435.



schieden ist, bei vier Hunden fanden die erstgenannten Gelehrten aber einen Unterschied von  $0^{\circ},84$  und in andern Versuchen von  $1^{\circ},01$ . Bei der Messung der absoluten Wärme der *vena jugularis* und der *arteria cruralis* fanden sie die Wärme jener  $38^{\circ},0$ , dieser  $38^{\circ},9$ , statt daß JOHN DAVY einen Unterschied von  $1^{\circ},1$  gefunden hat. Eine kleine Entfernung vom Herzen giebt keinen merklichen Unterschied, wohl aber eine größere. Bei einem welschen Hahn (*meleagris gallo-pavo*) fanden sie die Wärme des *pectoralis*  $40^{\circ}$ , des Zellgewebes unter der Haut  $38^{\circ},5$  und die linke Herzkammer übertraf die rechte um  $0^{\circ},9$  C.

199) Der Mensch kann vorzugsweise sehr hohe Grade der Hitze und Kälte ertragen, wenn er in beiden Fällen durch Bekleidung gegen zu große Zuleitung oder Ableitung der Wärme geschützt ist, weil sonst sein Organismus der Aufnahme der zugeführten oder der Entziehung seiner eigenen Wärme nicht genügend widersteht. Ist der Mensch ohne Schutz und Bekleidung in trockener Luft einer anhaltenden Kälte von  $2^{\circ}$  bis  $6^{\circ}$  über dem Gefrierpunkte oder im Wasser und feuchter Luft von  $6^{\circ}$  bis  $10^{\circ}$  ausgesetzt, so erliegt sein Lebensorganismus in 6 bis 12 Stunden<sup>1</sup>. Durch Kleider geschützt kann der Mensch in trockener Luft unglaublichen Graden der Kälte widerstehn. Die Grönländer, Lappen und Bewohner des östlichen Sibiriens ertragen oft im Freien eine Kälte unter dem Gefrierpunkte des Quecksilbers, welche selbst in Petersburg und Moskau nicht zu den großen Seltenheiten gehört. Am genauesten sind hierüber die Beobachtungen des Capitains PARRY bei seinem Winteraufenthalte auf der Insel Melville. Der hohen Kälte ungeachtet bewegte sich die Mannschaft täglich im Freien und fand es unangenehmer und mehr afficirend, sobald bei verminderter Kälte der Wind wehete, als wenn bei den höchsten Graden derselben die Luft ruhig und trocken war, in welchem Falle eine Temperatur von  $-47^{\circ},5$  C. leicht ertragen und also, die natürliche Wärme zu  $37^{\circ},5$  angenommen, eine

<sup>1</sup> Ein Beispiel liefert der Tod aller Menschen auf einem getrandeten Schiffe, von denen bloß eine Frau und ein Neger erhalten wurden, die den untersten Platz im Schiffe einnehmen mußten und bis an den Hals im Wasser standen. S. Philos. Trans. T. LXXXII. 199.



Temperaturdifferenz von  $85^{\circ}$  C. erzeugt wurde<sup>1</sup>. Wenn ab jemand bei einer solchen Kälte dem geringsten Winde entgegen ging, so empfand er ein beissendes Gefühl im ganzen Gesichte, verbunden mit einem Schmerze mitten auf der Stirn welcher bald sehr heftig wurde. War jemand dem Einfluss dieser Kälte mehrere Stunden oder einen ganzen Tag ausgesetzt, wie sich zuweilen bei Verirrungen auf der Jagd ereignete, so erzeugte dieses den Zustand der Betäubung, welcher völlig dem der Berausung glich, indem die auf solche Weise Afficirten irre redeten, bis sie in wärmerer Umgebung wieder hergestellt waren. PARRY versichert, er würde einige Individuen in dieser Lage für berauscht gehalten haben, wenn nicht vom Gegentheil bestimmt überzeugt gewesen wäre, und er glaube, daß oft in ähnlichen Fällen Trunkenheit bestraft worden sey, wo es nur Betäubung durch Kälte war.

200) Die warmblütigen Thiere können dauernd nicht in einer Temperatur leben, welche ihre natürliche übersteigt; kleinere Thiere sterben in einer solchen bald, mit größern Thieren lassen sich nicht wohl Versuche hierüber anstellen, Menschen aber ertragen kurze Zeit eine Wärme, welche selbst die Siedehitze des Wassers übersteigt. BOERHAVE<sup>2</sup> stellte den Satz auf, der Mensch und überhaupt die warmblütigen Thiere seyen außer Stande, auch nur während einer unbedeutend langen Zeit eine höhere Temperatur, als die der Blutwärme, zu ertragen. Als diesemnach FAHRENHEIT und PREVOST eine Hund und eine Katze in einer Trockenstube für Zucker eine Hitze von  $63^{\circ},44$  C. aussetzten und diese nach 28 Minuten starben, wurde die Meinung angenommen, daß es für warmblütige Thiere überhaupt unmöglich sey, einen Hitzegrad über die Blutwärme auszuhalten. Allein im J. 1748 fand LINNÉ zu Charlestown die Hitze in der Sonne  $51^{\circ}$  C., ADANSON am Senegal in den heißen Nächten  $32^{\circ},5$ , am Tage  $40^{\circ}$ , in Sande an der Sonne  $75^{\circ}$ , in der Cajüte auf dem Ströme während der Nacht  $37^{\circ},5$  bis  $40^{\circ}$ , am Tage  $50^{\circ}$  bis  $56^{\circ}$ , und doch hielten die Menschen dieses aus; GMELIN<sup>5</sup> fand die Temperatur

<sup>1</sup> Parry's zweite Reise. D. Ueb. S. 245 u. 187.

<sup>2</sup> Elem. chem. L. B. 1782. T. I. p. 275. T. II. p. 353.

<sup>3</sup> S. Philos. Trans. 1748. p. 536.

<sup>4</sup> Hist. natur. du Sénégal, Par. 1757. 4. p. 53 ff.

<sup>5</sup> Flora Sibirica. T. I. praef. p. 81.

der russischen Dampfbäder  $42^{\circ},25$  bis  $46^{\circ},25$ , und ELLIS<sup>1</sup> berichtete aus Savannah, daß ein unter einem Schirme getragenes Thermometer  $40^{\circ},44$  zeigte, gegen seinen Körper gehalten aber auf  $35^{\circ},88$  herabging. Deswegen stellte ANX. DUNTZE<sup>2</sup> abermals Versuche mit kleinen Thieren an, welche aber in einer Wärme von  $45^{\circ}$  starben und auf etwas längere Zeit nicht mehr als  $40^{\circ}$  bis  $42^{\circ},5$  auszuhalten vermochten. Gegen die hieraus gezogenen Folgerungen entschied eine Beobachtung von TIL-LETT<sup>3</sup> und DUHAMEL, welche im J. 1760 eine Bäckerstochter 12 Minuten in einem Backofen verweilen sahn, dessen Hitze mit einem Weingeistthermometer auf  $128^{\circ},75$  C. geschätzt wurde; der Erstere wiederholte daher die Versuche abermals mit kleinen Thieren, welche aber nur kurze Zeit in  $62^{\circ}$  bis  $75^{\circ}$  aushielten und etwas länger, wenn sie in Leinen eingewickelt waren. Dennoch berichtete DOBSON<sup>4</sup>, daß er gesehen habe, wie mehrere Personen eine Hitze von  $94^{\circ}$  bis  $106^{\circ}$  C. etwa 10 bis 12 Min. ertrugen, wobei ihre Eigenwärme bis  $48^{\circ}$  stieg und ihr Puls 145 Schläge hatte.

201) Nach diesen einander widersprechenden Erfahrungen wählten endlich im J. 1775 FORDYCE, BANKS, BLAGDEN, DOBSON und SOLANDER das zweckmässigste Mittel zur Entscheidung dieser zunächst in Beziehung auf die Menschen aufgeworfenen Frage, indem sie sich selbst höhern Hitzegraden aussetzten<sup>5</sup>. FORDYCE liefs Zimmer durch Wasserdämpfe heizen, und in diesen hielt er aus 5 Min. in  $32^{\circ},5$ ; 10 Min. in  $43^{\circ},75$ ; 20 Min. in  $48^{\circ},75$ ; 15 Min. in  $55^{\circ}$  C. Hitze, ohne Vermehrung seiner Wärme, aber mit Beschleunigung seiner Pulsschläge bis zur Zahl von 145 in einer Minute. Einige von ihnen, durch die ersten Versuche dreist gemacht, ertrugen nachher 20 Min.  $66^{\circ},25$ ; 10 Min.  $92^{\circ},5$ ; SOLANDER allein 7 Min.  $98^{\circ},75$ ; BANKS 7 Min.  $99^{\circ},35$  und BLAGDEN 7 Min.  $126^{\circ},68$ , ein Hund endlich ertrug 30 Min. 100 bis  $112^{\circ}$ . In den von

<sup>1</sup> Philos. Trans. T. L. p. 755.

<sup>2</sup> Dissert. compl. varia exper. calorem animalium spect. L. B. 1754. 4.

<sup>3</sup> Mém. de l'Acad. 1764. p. 186.

<sup>4</sup> Phil. Trans. 1775. T. LXV. P. II. p. 463.

<sup>5</sup> Philos. Trans. T. LXV. p. 111 u. 434. Ueb. in: Versuche über d. Vermögen d. Pflanzen und Thiere, Wärme zu erzeugen und zu vernichten. Von L. v. Crell. Helmst. 1778. 8.

FOTHERGILL angestellten Versuchen ertrag Einer eine Hitze von  $94^{\circ},5$ , wobei sein Puls von 65 auf 120, seine Wärme auf  $37^{\circ},5$  stieg; ein Anderer ertrag 20 Min.  $99^{\circ}$ , während sein Puls von 75 auf 164 und die Blutwärme auf  $42^{\circ}$  stieg, ein Dritter endlich, bei welchem der Versuch Ermattung und endlich Erbrechen verursachte, ertrag 10 Min.  $106^{\circ},5$ , während sein Puls von 80 auf 145, die Blutwärme auf  $42^{\circ}$  stieg. Spätere Beobachtungen stimmten vollkommen darin überein, daß der Mensch einige Zeit eine die Blutwärme weit übersteigende Hitze zu ertragen vermag. Von natürlicher Hitze erzählen dieses ELLIS<sup>1</sup>, TUCKEY<sup>2</sup>, HAAFNER<sup>3</sup> und Andere, RUDDOLPHI<sup>4</sup> empfand keine Beschwerden in den Dampfstuben am See Avignano bei Neapel bei  $43^{\circ},75$  Temperatur, noch auch FRIED. GREGORIUS<sup>5</sup> in den Berliner Dampfbädern bei 50 bis  $62^{\circ}$  C., wobei ihre Eigenwärme um  $3^{\circ}$  bis  $4^{\circ}$  vermehrt wurde.

Die neuesten, sehr werthvollen Versuche, wodurch man diese Aufgabe als erledigt betrachten kann, sind von DE LA ROCHE und BERGER<sup>6</sup>. Die stärkste Hitze ertrugen sie in trocknen Stuben und mit einem leinenen Schirme gegen die Strahlen der Wärme geschützt. Hier hielten sie 8 Min. in einer Temperatur von  $87^{\circ},5$  bis  $90^{\circ}$  aus, anfangs mit einer unangenehmen Empfindung, nach dem Ausbruche des Schweißes aber mit einem solchen Gefühle von Schwäche, daß sie weggehren mußten. Nachher ertrugen sie nochmals kurze Zeit eine Hitze von  $109^{\circ},35$  C., empfanden ein heftiges Brennen gegen das Gesicht, geriethen in starken Schweiß und konnten ihren Puls wegen Schnelligkeit nicht zählen, waren aber dennoch nach 45 Minuten wieder in ihrem natürlichen Zustande. Durch Wasserdämpfe erzeugte Hitze fanden sie viel unerträglicher,

1 Philos. Trans. T. L. p. 755.

2 Relation d'une expédition pour reconnaître le Zaire. Trad. de l'Angl. Par. 1818. 8. T. I. p. 84.

3 Dessen Reise.

4 Physiologie Th. I. S. 193.

5 Dissert. de Sudationibus Rossicis. Berol. 1819. 4.

6 Expériences sur les effets qu'une forte chaleur produit dans l'économie animale. Par. 1806. Journ. de Phys. T. LXXIII. p. 207. LXXI. p. 289. Zum Theil in Nicholson's Journ. N. 72, daraus in Bibl. Brit. T. XXXVI. p. 142.



als die trockne, auch brachte jene eine viel größere Verminderung ihres Gewichtes durch Ausdünstung hervor, als diese. Bei kleinen Thieren brachten  $62^{\circ}$ , ja sogar  $56^{\circ}$  schon den Tod hervor, wobei ihre eigene Wärme meistens die der Umgebung überstieg. Noch weiter kann man es durch Schutzmittel gegen die Zuleitung der Wärme bringen. Ein gewisser MARTINEZ blieb 14 Min. in einem Ofen, worin das Thermometer  $170^{\circ}$  C. zeigte. Sein Puls hatte vorher 76, nachher 136 Schläge. Hernach hielt er noch 7 Min. in  $152^{\circ}$  aus. Er bekleidete vorzüglich den Kopf mit vielem Wollenzeuge und stürzte sich nach dem Herauskommen in kaltes Wasser. Der Versuch erschöpft sehr und kann wöchentlich nur einmal angestellt werden<sup>1</sup>.

202) Die Ausdünstung ist ein vorzügliches Hülfsmittel, so große Hitzegrade erträglich zu machen, indem die Eigenwärme dadurch gehindert wird, bedeutend über ihre normale Größe zu steigen. Aus dieser Ursache wird heißes Wasser weit weniger leicht ertragen, eine längst bekannte Wahrheit, die aber neuerdings dadurch wieder zur Sprache gebracht worden ist, daß Marschall MARMONT zu Brussa einen Türken gesehn zu haben berichtet, welcher in einem Bade von  $78^{\circ}$  C. lange Zeit verweilte<sup>2</sup>, und daß er auch dann bei seiner Aussage beharrte, als ihm verschiedene andere Erfahrungen entgegengesetzt wurden. Nach NEWTON soll man Wasser von  $50^{\circ}$  Wärme an der Hand ertragen, wenn man sie ruhig hält, aber nur von  $42^{\circ}$ , wenn man sie bewegt. Die genannten englischen Aerzte, welche eine so große Hitze in trockner Luft ertragen, konnten in Quecksilber nur  $47^{\circ}$ , in Wasser  $50^{\circ},5$ , in Oel  $54^{\circ}$  und in Alkohol  $54^{\circ},5$  C. aushalten; Dr. CARRÈRE, ein rüstiger Mann, konnte in den warmen Bädern von Roussillon, deren Wärme  $50^{\circ}$  C. beträgt, nur drei Minuten verweilen, LEMONNIER ertrug zu Barèges Wasser von  $38^{\circ}$  ohne große Unbequemlichkeit, von  $45^{\circ}$  aber nur acht Minuten, weil er roth wurde und anschwell und eine Betäubung ihn nöthigte, das

<sup>1</sup> La Clinique. 1828. N. 82.

<sup>2</sup> Das Mineralbad zu Kukurkli soll  $84^{\circ}$  C. und das zu Yeni-Kaplidja  $64^{\circ}$  C. haben. Uebrigens steht MARMONT's Beobachtung mit der Theorie und vielen Erfahrungen so sehr im Widerspruch, daß sie vor der Hand noch als zweifelhaft gelten muß.

Bad zu verlassen. Endlich setzt Dr. BERGEN 42° C. als das Maximum der Temperatur eines Bades aus reinem Wasser welches der Mensch zu ertragen vermag<sup>1</sup>. Die Ursache dieses Unterschiedes liegt übrigens nicht fern; in der Luft, vorzüglich in der trocknen, wird stets etwas Wärme durch Verdunstung entzogen, im Wasser aber die erzeugte durch zugeführt vermehrt.

203) Die Quelle der thierischen Wärme liegt dem Anschein nach zunächst im Blute, denn sie wird durch dieses in ganzen Körper verbreitet; diejenigen Theile sind die wärmsten welche den stärksten Zuflufs des Blutes haben, die Extremitäten aber sind am kältesten, auch kälter und absterbend, wenn das Blut aus ihnen zurücktritt<sup>2</sup>. Woher aber das Blut stets aufs Neue diese Wärme nehme, darüber sind die Meinungen allezeit sehr verschieden gewesen. HIPPOKRATES<sup>3</sup> und GALENUS<sup>4</sup> legten dem Herzen eine natürliche, angeborene Wärme bei, welche sich von hier aus durch den ganzen Körper verbreite. Ihnen folgte CARTESIUS<sup>5</sup>, und noch kürzlich meinte CALDANI<sup>6</sup>, die Wärme werde angeboren, erbe von der Mutter auf das Kind, und es sey daher blofs ihre Erhaltung zu erklären. Dafs solche Phantasieen keiner Widerlegung bedürfen, versteht sich von selbst. Die besser unterrichteten Physiologen der spätern Zeit theilten sich in zwei Schulen, die mechanische und die chemische, und beide suchten ihre Hypothesen zu vertheidigen.

204) Die *mechanische Schule* suchte die Ursache der thierischen Wärme in der Bewegung des Blutes und der Reibung desselben an den Wandungen der Gefäße. Anhänger dersel-

---

<sup>1</sup> Aus Comptes rendus 1836. T. I. p. 211 in Poggendorff's Ann. XXXVIII. 479.

<sup>2</sup> S. JOHN DAVY in Phil. Trans. 1814. P. II. p. 598.

<sup>3</sup> De Diaeta L. I. Tract. de corde.

<sup>4</sup> De usu partium L. VII. c. 9. 21. De Temperamentis. L. II. c. 8.

<sup>5</sup> De Homine. p. 5. De formatione foetus. p. 197.

<sup>6</sup> Mem. di matem. e di fisica T. XIII. p. 296. Die ältern Anhänger einer angeborenen Wärme, als TH. BARTHOLINUS de flammula cordis 1667, SCHNELHAMMER de febres curandi methodo. 1693. S. II. 6. 33 und APINUS in Fascic. Diss. acad. 1718. p. 14, übergehe ich mit Stillschweigen.



ben waren unter andern BOERHAVE<sup>1</sup>, MARTINE<sup>2</sup> und VAN SWIETEN<sup>3</sup>, welche ihre Meinung vorzüglich auf das Argument gründeten, daß die Bewegung des Körpers die Wärme bedeutend vermehre und im Winter einziges Mittel zur Erhaltung derselben sey; sie werde ferner durch vermehrten Pulsschlag größer, sey daher im hohen Alter geringer, im mittleren wegen größerer Festigkeit der Gefäße am größten, und bei den warmblütigen Thieren, ungeachtet der ungleich weiten Gefäße, nahe gleich, weil sie im geraden Verhältniß zur Geschwindigkeit der Bewegung und im umgekehrten der Weite der Gefäße stehe.

Gegen diese Hypothese wurden verschiedene Einwendungen gemacht, indem man namentlich zeigte, daß alle Arten Flüssigkeiten bei noch schnellerer Bewegung und ungleich stärkerer Reibung gar nicht erwärmt würden. Außerdem ist die Wärme der Zahl der Pulsschläge keineswegs proportional, denn diese steigen leicht auf das Doppelte, ohne meßbare Vermehrung jener, und praktische Aerzte<sup>4</sup> wollten bei Fiebern sogar Verminderung der Wärme bei Vermehrung der Pulsschläge gefunden haben. HUNTER<sup>5</sup> findet einen gewichtigen Gegenbeweis in dem Umstande, daß auch solche Thiere der Kälte widerstehen, in denen kein Kreislauf des Blutes statt findet. Dennoch suchte ROBERT DOUGLAS<sup>6</sup> die Hypothese zu vertheidigen, indem er annahm, die Reibung finde hauptsächlich zwischen den Blutkügelchen statt und gäbe im Sommer geringere Wärme wegen der Erweiterung der Gefäße durch äußere höhere Temperatur. BRISSON<sup>7</sup> zeigt hiergegen sehr gründlich, daß die angenommene Zusammenziehung der Gefäße im Winter durch Kälte und dadurch vermehrte Reibung keinen Sinn habe, weil die Gefäße, im Winter wie im Sommer, stets wär-

<sup>1</sup> Institut. rei med.

<sup>2</sup> De animalibus simil. et de animalium calore Libb. II. Lond. 720. S.

<sup>3</sup> Comment. in Boerhaviæ Aphor. P. II. §. 675.

<sup>4</sup> A. R. MARTIN in Schwed. Abh. Th. XXVI. S. 209. Hæm Ratio credendi. 15 T. ed. alt. Vind. 1760. 8. T. XI. p. 163.

<sup>5</sup> Philos. Trans. T. LXV. P. II. n. 43.

<sup>6</sup> Essay sur la génération de la chaleur des animaux. Trad. de Angl. Par. 1751. 8.

<sup>7</sup> Dict. rais. de Phys. Art. Chaleur anim.



mer als die äufsere Temperatur seyen; auch führt v. HALLER<sup>1</sup> an, dafs die Gefäfse bei Fischen und Fröschen am engsten sind, diese daher die grösste Wärme haben müßten, da noch oben-  
 drein die Zahl der Pulsschläge bei letzteren fast doppelt so  
 grofs ist, als bei Ochsen. Aus eben diesen Gründen ist auch  
 die von FRYER<sup>2</sup> aufgestellte Hypothese, wonach die thierische  
 Wärme durch das Reiben der festen Bestandtheile des stets  
 bewegten Körpers erzeugt werden soll, ganz unhaltbar.

205) Die *chemische Schule* dagegen leitete früher die  
 thierische Wärme aus Gährungen und Effervescenzen ab, wel-  
 che aus der Mischung der Säfte und des Blutes entstehen soll-  
 ten. Dieser Ansicht waren WILLIS<sup>3</sup>, VIEUSSSENS<sup>4</sup>, ETTMÜL-  
 LER<sup>5</sup>, v. HELMONT<sup>6</sup>, SYLVIVS<sup>7</sup>, BAZZICALUVE<sup>8</sup>, STEVENSON<sup>9</sup>  
 und Andere<sup>10</sup>. Den unmittelbar sich aufdringenden Einwurf,  
 dafs man am Blute gar keine Gährung wahrnehme, suchte  
 HOMBERG<sup>11</sup> durch Erfahrungen zu widerlegen, welche bewie-  
 sen, dafs das Aufbrausen mancher Mischungen erst beim Zutritt  
 der Luft bemerkbar würden. CROMWELL MORTIMER<sup>12</sup> glaubt, die  
 Gährung entwickle Luft aus dem Blute und diese setze das Feuer  
 in Bewegung. HAMBERGER<sup>13</sup> kam indess wieder auf die  
 Gährungen zurück, welche durch die Verbindung von schwe-  
 felartigen und laugenartigen Theilen entstehen sollten und der  
 Wärmeentbindung in Taubenmist, feuchtem Heu und andern

---

1 De partium corp. hum. fabrica et functionibus. Bernae et Laus.  
 1778. 8. T. IV. L. VI. sect. 3. §. 8.

2 Diss. cogitationes quas. phys. de vita anim. et veget. com-  
 plectens. L. B. 1785.

3 De fermentatione c. 5. De febribus cap. 2.

4 De remotis et proximis mixti principiiis Cap. 15. 16.

5 Opera medica. 1696. p. 72.

6 Opera omn. 1682. p. 734.

7 Disput. med. Disp. X. §. 54.

8 Novum systema medico-mechanicum. 1701. 4. p. 12.

9 Medic. Bemerk. von einer Ges. zu Edinburg 1752. Th. V. S.  
 1099.

10 Vergl. SPRENGEL pragm. Gesch. d. Arzneikunde. Th. IV. Ab-  
 schn. 13.

11 Mém. de Paris. 1709.

12 Philos. Trans. N. 464. Ueb. in Hamb. Mag. Th. I. S. 291.

13 Physiologia medica. Jen. 1751. 4. p. 24.

Selbstzündern ähnlich seyen. Auch RIGBY<sup>1</sup> nähert sich dieser Idee, indem er den Sitz der Gährungen hauptsächlich in der Gegend des Magens annimmt und somit die Ursache der Wärmeerzeugung auf die Mischung des Chylus mit dem Blute zurückführt. Selbst später noch kam STRNADT<sup>2</sup> auf diese ältere Meinung von Gährungen und Effervescenzen zurück, als die Physiologen vollkommen überzeugt waren, daß durch die Mischung der Säfte und des Blutes weder Gährung noch Fäulnis entsteht, so daß die ganze Hypothese daher keiner weiteren Widerlegung bedarf.

206) STAHL<sup>3</sup> will schon seit 1684 die Idee gehegt haben, daß die Wärme durch die Respiration in den Lungen erzeugt werde, wofür die vollkommen ausgebildeten Lungen bei den warmblütigen Thieren, insbesondere den Vögeln, entscheiden. Eine Verdichtung des Blutes in den Lungen und dadurch entstehende Erwärmung hatten schon BOERHAVE, HALES, ARNETTIOT u. A. angenommen, setzten aber der unmittelbaren Empfindung nach voraus, daß die Luft dasselbe wieder abkühle. Ueber die eigentliche Art, wie durch Athmen Wärme erzeugt werde, war man nicht einig, indem nach PRIESTLEY<sup>4</sup> die ausgeathmete Luft unter die phlogistisirten gehören, mithin Phlogiston der Brennstoff aus dem Körper ausführen, nach SCHEEL<sup>5</sup> die sogenannte reine Luft vielmehr Brennbare in den Körper bringen sollte. LESLIE<sup>6</sup> mit mehreren Andern schloß sich dieser Meinung an, mit der Modification, daß das Phlogiston in allen kleinen Blutgefäßen ausgeschieden und dadurch Wärme erzeugt werde. Hierdurch entledigte sich, wie man glaubte, der Körper der Menge des sonst zerstörend wirkenden Phlogistons, welches durch die Nahrungsmittel in denselben komme.

<sup>1</sup> An Essay on the Theory of the production of animal Heat. Lond. 1785.

<sup>2</sup> Mayer's Sammlung phys. Aufsätze, bes. die böhmische Naturgesch. betr. Dresd. 1791.

<sup>3</sup> Theoria medica. p. 238.

<sup>4</sup> Exper. and observ. on different kinds of air. T. I. sect. 4. T. II. sect. 5. Exper. and Observ. relating to various branches of nat. philos. Sect. XXXIX. N. 9.

<sup>5</sup> Chem. Abhandl. von Luft u. Feuer. Ueb. von H. LEOHARDT. p. 1782. 8.

<sup>6</sup> A philos. Inquiry into the cause of animal heat. Lond. and Leipz. 1778. 8. In Leipz. Samml. Th. II. S. 97.

207) Bei diesen herrschenden, sehr vagen Ansichten muß **ADAIR CRAWFORD's**<sup>1</sup> Theorie mit großem Beifalle aufgenommen werden, und ihr Ansehen erhielt sich auch, einiger Gegner ungeachtet, sehr lange Zeit. Hiernach verbindet sich in den Lungen die reine Luft mit dem Phlogiston und es wird fast der sechste Theil derselben in Wasserdampf, das Uebrig in fixe Luft verwandelt. Es ist aber die specifische Wärme der reinen Luft = 4,75, des Wasserdampfes = 1,5, der fixe Luft = 1,05, wodurch also ein großer Ueberschuß von Wärme dem Blute in den Lungen mitgetheilt werden muß. Indes das Blut diese aufnimmt und sich im Körper verbreitet, giebt es sie gegen Aufnahme des Phlogistons wieder ab, wie sie auch aus der specifischen Wärme des arteriellen und venösen Blutes = 57 zu 55 nach seinen Versuchen an Hunden bestätigte. Die Beständigkeit der Blutwärme erklärte er mit **LESLIE** übereinstimmend aus dem durch Verdunstung entstandene Verluste, nicht aber mit **BLAGDEN**<sup>2</sup> aus einer Kälte erzeugende animalischen Kraft.

208) Diese Theorie, obgleich sehr allgemein mit großem Beifalle aufgenommen, wurde zugleich wechselseitig bestritten. Zuerst machte **MORGAN**<sup>3</sup> Einwendungen gegen die angestellte Versuche zur Bestimmung der specifischen Wärme der verschiedenen Luftarten, welche allerdings anfangs auffallend unrichtig angegeben waren. Auch **EDUARD FRYER**<sup>4</sup> zog die Richtigkeit dieser Bestimmungen, welche **CRAWFORD** selbst später als zu groß erkannte, in Zweifel, hauptsächlich aber zeigte **THOMSON**<sup>5</sup> gegen **DALTON**<sup>6</sup>, welcher diese Theorie abermals hervor gehoben hatte, daß nach den Bestimmungen der spec. Wärme der Gase von **LAROCHE** und **BERARD** sie ganz unhaltbar sey indem hiernach nicht so viel Wärme entstehen könne, als erfordert werde, um die geathmete Luft allein auf die Blutwärme

1 Experiments and Observations on animal heat. Lond. 1779. 8. sec. edit. 1783. Versuche u. Beob. über thierische Wärme und die Entzündung brennbarer Körper. Leipz. 1785. 2te verm. Aufl. auf Veranstaltung des v. **CRELL**. Leipz. 1789. 8.

2 Philos. Trans. T. LXXI. P. II.

3 Crawford a. a. O. Deutsche Uebers. 1785. S. 175.

4 Dissert. de vita anim. et vegetantium. L. B. 1785. 8.

5 Ann. of Philosophy. T. I. p. 461.

6 Manchester Mem. 1813. T. II. p. 484.



zu erheben; GREY<sup>1</sup> aber gründete seine Zweifel darauf, daß die Theile des Körpers, welche das Phlogiston aufnehmen, hierdurch in gleichem Grade an Wärmecapacität zunehmen müßten, wonach also die ganze Wirkung durch sich selbst wieder aufgehoben würde. Er selbst leitete daher anfangs die animalische Wärme aus der Verdauung her, eine Theorie, welche unter Andern auch EDUARD RIGBY<sup>2</sup> aufstellte und mit einer Menge aus dem Zusammenhange der Verdauung mit der Erzeugung und Erhaltung der thierischen Wärme leicht aufzufindender Gründe unterstützte. Als Anhänger dieser Hypothese dürfen auch JOHN HUNTER<sup>3</sup> und HERMBSTÄDT<sup>4</sup> genannt werden. Nach Letzterem zerlegen die Nahrungsmittel im Magen das Wasser, rauben ihm den Sauerstoff und machen dadurch Wärme frei. Man kann hiergegen indess einfach erinnern, daß es hiernach gar keine kaltblütigen Thiere geben könne, indem der Magen das allgemeinst vorhandene Organ in der Thierwelt ist. Auch Dr. STEVENSON<sup>5</sup> hegte im Allgemeinen die Meinung, daß die animalische Wärme aus der Verdauung entspringe, und der berühmte FRANKLIN<sup>6</sup> sagte, daß sowohl, als auch die Luft würden von den Pflanzen in ihrem Wachsthum angezogen, verdichteten sich in ihnen und machten einen Theil ihrer Substanz aus. Bei der Verdauung und Assimilation ihrer Theile mit dem thierischen Körper, dem sie zur Ernährung gedient hätten, werde beides wieder frei und theile sich diesem mit. Der so nahe liegende Einwurf, welcher von den fleischfressenden Thieren hergenommen werden muß, denen hiernach die aus den vegetabilischen Nahrungsmitteln hervorgehende Wärmequelle fehlen müßte, ist hierbei übersehen oder dadurch beseitigt worden zu seyn, man annahm, es finde im ganzen Körper der grasfressenden

<sup>1</sup> Dessen Journ. der Phys. Th. I. S. 5 u. 189. Später trat der Theorie LAVOISIER's bei. S. Syst. Handb. d. Chemie. 1794 6. 4 Bde. 8. Th. II. §. 1674.

<sup>2</sup> Essay on the production of animal heat cet. Lond. 1785. Lich-  
terg's Mag. Th. IV. St. 4. S. 82.

<sup>3</sup> A Treatise on the blood cet. Publ. by E. HOME. Lond. 1794.  
31.

<sup>4</sup> PLESKE Hygrologie d. menschl. Körpers. Ueb. von DAVIDSON.  
Hrsg. von HERMBSTÄDT. Berl. 1796. S. 40.

<sup>5</sup> Edinburgh medical Essays. T. V. art. 77.

<sup>6</sup> Exper. and Observations on Electricity. p. 346.

Thiere eine stete Wärmeerzeugung statt und gehe von diesen an die fleischfressenden über. Unbefriedigt läßt gleichfalls die Hypothese CASTBERG's<sup>1</sup>, als deren Anhänger SKJELDERUP<sup>2</sup> und mit einiger Beschränkung auch SPRENGEL<sup>3</sup>, AUTENRIETH und REIL<sup>4</sup> gelten können, wonach die Wärme aus den Nahrungsmitteln durch ihre Verdickung im thierischen Körper entstehen soll, denn TREVIRANUS<sup>5</sup>, welcher diese Ansicht im Allgemeinen mit Recht bezweifelt, zeigt deutlich, daß sie in specieller Beziehung auf den Zustand der Auszehrung als durch aus unzulässig zu verwerfen sey. Ganz unbefriedigt läßt aber MORTIMER's<sup>7</sup> Hypothese, wonach die stete Verbindung des in den thierischen Flüssigkeiten enthaltenen Phosphors mit der Luft die animalische Wärme frei machen soll. Ueberhaupt läßt sich leicht zeigen, daß zwar der Verdauungs- und Assimilationsproceß der Nahrungsmittel, als den Lebensproceß im Allgemeinen unterstützend und befördernd, die Erzeugung der normalen Wärme unzweifelhaft bedingt, jedoch nicht als einzige oder erste Ursache und nur in einem untergeordneten Grade mitwirkend; denn beide Processe sind bei vielen kaltblütigen Thieren mindestens ebenso stark, als bei warmblütigen, z. B. bei den Larven der Schmetterlinge, welche so viel verdauen und dennoch kalt sind, wogegen die Schmetterlinge selbst bei weniger Nahrung, eine größere Wärme besitzen<sup>8</sup>.

209) Unter den Gegnern CRAWFORD's möge endlich noch LEOP. VACCA BERLINGHIERI<sup>9</sup> genannt werden, welcher durch Rechnung zeigte, daß der in der eingeathmeten Luft enthaltene Wasserdampf vermöge seiner großen Wärmecapacität allein mehr Wärme erfordere, als die größere specifische der reinen Luft betrage, und zwar in einem solchen Maße, daß hiernach

1 Rafn's Biblioth. for Physik, Medicin og Oekonomie. T. XVII p. 76.

2 Dissert. de vi frigoris incitante.

3 Instit. med. T. II, p. 121.

4 Handbuch d. Physiologie 1801. Th. I. S. 351.

5 Archiv für Physiol. Th. I. H. 3. S. 100.

6 Biologie. T. V. p. 57.

7 Philosophical Transact. N. 476.

8 Vergl. RUDOLPH's Physiologie Th. I. S. 191.

9 Esame della teoria del calore del cel. Inglese Crawford col Pisa 1787. 4.



vielmehr Kälte bis zum Gefrieren des Quecksilbers durch den Athmungsproceß entstehen müsse. Allerdings ist unverkennbar, daß CRAWFORD's Theorie in dieser ältern Form zur Erklärung des fraglichen Problems nicht genügt, inzwischen darf nicht vergessen werden, daß er der Erste war, welcher der herrschenden Ansicht zuwider aus dem Einathmen der Luft keine Abkühlung, sondern vielmehr eine Wärmeerzeugung ableitete. In der spätern Auflage seiner Schrift modificirte er seine Hypothese so, daß sie sich mehr der antiphlogistischen Theorie anschloß, indem er die Ursache der erzeugten Wärme in die geathmete reine Luft setzte, welche hierbei, wie beim Verbrennen und Verkalken, wirke und Phlogiston wegführe.

210) LAVOISIER<sup>1</sup> erklärt den Ursprung der thierischen Wärme übereinstimmend mit der nach ihm benannten *antiphlogistischen Theorie*. Hiernach ist das Sauerstoffgas der atmosphärischen Luft die eigentliche Quelle der erzeugten Wärme, indem der Kohlenstoff in den Lungen durch dasselbe gesäuert wird und also gleichsam verbrennt. Um diesen Satz durch Versuche zu prüfen, maß er in Verbindung mit LAPLACE mittelst seines Calorimeters die Wärme, welche ein Meerschweinchen während der Erzeugung von 224 Gr. kohlen-sauren Gases abgab, verglich sie mit der durch Verbrennung von Kohle bis zur Bildung einer gleichen Quantität Kohlen-säure hervorgebrachten und fand, daß jene 13 Unzen Eis, diese dagegen nur 10,4 schmolz. Man darf also mit Rücksicht auf die bedingenden Nebenumstände annehmen, daß durch diese Versuche und die seitdem bestimmt ausgemittelten Gesetze der Verbrennung die Quelle der thierischen Wärme aufgefunden sey, insbesondere wenn man dasjenige berücksichtigt, was man über Wärmeerzeugung durch Chemismus beigebracht worden ist<sup>2</sup>. Als einen vorzüglichen Beweis für die Richtigkeit dieser Hypothese hat man oft die größere Röthe des arteriellen Blutes im Vergleich mit dem venösen angeführt, wodurch ein höherer Grad der Säuerung dargethan würde. Mit Uebergang

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. 1777. p. 590.

<sup>2</sup> Vergl. KLÜGEL's Encyklop. Th. II. S. 471. GIRTANNER in Journ. Phys. 1790. Juin. p. 422. Ueb. in Gren's Journ. d. Phys. Th. III. S. 17 u. 507. Anfangsgründe der antiphlogistischen Chemie. Berl. 18. S. 236 ff.



mancher früherer Behauptungen mag es genügen, die Resultate der genauen Untersuchungen JOHN DAVY's<sup>1</sup> über diesen Gegenstand hier zu erwähnen. Dieser fand erstlich keinen wesentlichen Unterschied der Wärme des Venen- und des Arterienblutes, aufser was vom specif. Gewichte herrührt. Inzwischen ist das Arterienblut etwas wärmer, und auch die linke Seite des Herzens mehr als die rechte. Zweitens aber nimmt die Temperatur mit der Entfernung vom Herzen ab. Hiernach ist er mit BLACK der Ansicht, daß die Wärme in den Lungen erzeugt werde.

211) Diese im Wesentlichen genügende Theorie ist seit ihrer Bekanntwerdung mit verschiedenen bald mehr bald weniger bedeutenden, mitunter ganz nichtigen Gründen bestritten worden. Einige setzten ihr entgegen, daß die Häute der Lungen für Luft undurchdringlich seyen und das Sauerstoffgas daher gar nicht zum Blute gelangen könne. Inzwischen dringt dieses Gas bekanntlich selbst durch die dicksten Rindsblasen<sup>2</sup>, um so mehr also durch die dünnen Häutchen der Lungen. Es ist indeß eine ganz falsche Vorstellung, wenn man die Lungen gleichsam als den Heerd der Verbrennung und die gesamt entstehende Wärme als unmittelbares Product dieses Processes betrachtet. Vielmehr hat VAN MONS<sup>3</sup> gründlich gezeigt, daß das Sauerstoffgas zwar dem Blute in den Lungen mitgetheilt werde, die Zersetzung desselben aber in den feinem Gefäßen des ganzen Körpers geschehe<sup>4</sup>. Hiernach hält er die thierische Wärme für ein Product der Lebensthätigkeit und setzt sie dieser letztern allezeit proportional, welches mit der Ansicht G. F. PARROT's<sup>5</sup> übereinstimmt, daß das Fieber ein wärmeerregender Process sey und die Temperatur auch wirklich erhöhe. Noch mehr modificirt und näher bestimmt ist diese Ansicht durch MADAI<sup>6</sup>, DARWIN<sup>7</sup> und vorzüglich HILDEBRANDT<sup>8</sup>.

1 Philos. Trans. 1814. p. 590.

2 Vergl. *Adhäsion*. Bd. I. S. 200.

3 *Théorie de la combustion*. Brux. 1802. p. 77. *Journ. de Phys. T. LXVIII.* p. 121.

4 Vergl. BRANDIS über die Lebenskraft. S. 74.

5 Ueber den Einfluß der Physik u. Chemie auf die Arzneikunde. Dorpat 1807. 4.

6 Reil Archiv für die Physiol. Th. III. S. 110.

7 Ebendaselbst. S. 26.

8 Lehrbuch d. Physiologie. 2te Aufl. §. 580.

nach welchem Letzteren insbesondere alle aus dem Blute gebildete festere Theile mehr Sauerstoff enthalten, als das Blut selbst, so daß also hiernach durch alle feste Theile dem Blute Sauerstoff entzogen, seine Capacität dadurch vermindert und somit die Wärme vermehrt wird. Hiernach ist es unzulässig, die Menge der erzeugten Wärme nach CRAWFORD und SUCKOW<sup>1</sup> bloß auf die spezifische Wärme des verzehrten Sauerstoffgases und der gebildeten Kohlensäure zurückzuführen. Nach Letzterem ist in Beziehung auf das Volumen die spezifische Wärme des Sauerstoffgases = 4,749 und des kohlensauren Gases = 1,045, so daß also bei der neuen Verbindung ein Ueberschuß von 3,704 bleiben würde, allein nach den genauern Bestimmungen von DE LA ROCHE und BERARD<sup>2</sup> sind diese, das Volumen genommen, = 0,9765 und 1,2583, so daß also vielmehr Kälte entstehen müßte. Diese Betrachtungen haben auch verschiedene Gelehrte, z. B. LE GALLOIS<sup>3</sup>, BUNTZEN<sup>4</sup>, NASSE<sup>5</sup> und Andere erwogen, diese sonst gangbare Theorie zu bezweifeln; allein hierzu ist durchaus kein genügender Grund vorhanden, da oben nachgewiesen worden ist, daß sich die durch Verbrennungsprocess erzeugte Wärme nicht allezeit aus den specifischen Wärmecapacitäten der verzehrten Gase, namentlich des Sauerstoffgases, ableiten läßt, und dennoch ist auf keine Weite zu bezweifeln, daß die freiwerdende Wärme ein Erzeugniß der Verbrennung sey, letztere gehört aber ebenso gewiß unter die Klasse der chemischen Verbindungen, deren viele, ja wohl die meisten, gleichfalls Wärme erzeugen. Sofern daher die Säuerung des Blutes durch das Athmen die auffallendste Aehnlichkeit mit einem langsamen Verbrennen hat, die Functionen des thierischen Lebens aber sich zum großen Theile auf Chemismus zurückführen lassen, so müssen wir um so mehr in der Bildung der Kohlensäure aus dem geathmeten Sauerstoffgas und zum Chemismus gehörigen Functionen des thierischen Or-

<sup>1</sup> Anfangsgründe der Physik u. Chemie nach den neuesten Entdeckungen. 2 Th. 8. Th. I. S. 365.

<sup>2</sup> Journ. de Physique T. LXXVI. p. 155. Vergl. unten §. 386.

<sup>3</sup> Le sang est-il identique dans tous les vaisseaux qu'il parcourt? Par. 1802. p. 44.

<sup>4</sup> Beitrag zu einer künftigen Physiologie. Kopenhagen 1805.

<sup>5</sup> Beil's u. Autenrieth's Archiv. Th. XII. S. 409.

ganismus die Ursache der thierischen Wärme suchen, je mehr diese bei den verschiedenen Thierclassen, bei einzelnen Individuen und in verschiedenen Zuständen der Intensität dieser Prozesse proportional ist<sup>1</sup>.

212) Im Allgemeinen wurde diese Theorie von den Physiologen angenommen; inzwischen müssen wir noch einige Modificationen erwähnen, wodurch einige dieselbe verändert und scheinbar oder wirklich verworfen haben. Gleichzeitig mit LAVOISIER stellte Dr. PEART<sup>2</sup> seine Theorie auf, wonach das Phlogiston und ein gewisser Aether sich mit der fixen Materie auf vielfache Weise verbinden und dadurch sowohl Wärme als auch Bewegung erzeugen sollen, wobei er annahm, daß das Phlogiston den Nerven, der Aether aber dem Blute angehöre. Gehaltreicher, obgleich nichts weniger als genügend klar, wegen der Darstellung in der Sprache der damals gangbaren sogenannten Naturphilosophie, ist die durch BÜNTZEN<sup>3</sup> aufgestellte Hypothese. Nach ungenügenden Versuchen über den Einfluß galvanischer Reize auf die Muskelbewegung und dadurch scheinbar entbundene Wärme will er den Ursprung der letzteren aus einer erhöhten Thätigkeit der Muskelkraft in den Animalien, verbunden mit gleichzeitiger Einwirkung galvanischer Kräfte, ableiten, was aber im Ganzen auf ein Spiel mit eingebildeten elektrischen Wirkungen hinausläuft. Auch DE LA METHERIE<sup>4</sup> ist geneigt, der Muskelbewegung einen Antheil an der Erzeugung der thierischen Wärme beizulegen, die er jedoch der Hauptsache nach auf einen Verbrennungsproceß in der Art zurückführt, daß sie durch die Verbindung des Wasserstoffs mit dem Sauerstoff erzeugt werde, wie denn auch beim gewöhnlichen Verbrennen die erzeugte Hitze aus dem Wasserstoff entstehe, welcher nach den Versuchen von DE LA ROCHE und BERAUD eine so große specifische Wärmecapacität habe.

---

<sup>1</sup> Vergl. RUDOLPHI Physiologie Th. I. S. 189. De la chaleur animale et de ses divers rapports. Par F. JOSSE DE RENNES. Par. an IX. 8. EVERARD HOME über die Structur d. Lungen in Philos. Trans. 1827. p. 60.

<sup>2</sup> The generation of animal Heat investigated. Gainsborough 1788. 8.

<sup>3</sup> Beitrag zu einer künftigen Physiologie. Kopenh. 1805. 8. Vergl. G. XXV. 147.

<sup>4</sup> Journ. de Phys. LXVI. p. 142 u. 278.



Inzwischen ist die Erzeugung von Wasser im thierischen Körper durch einen Verbrennungsproceß dieser Art gar nicht nachweisbar und bei einer großen Menge von Verbrennungen Wasserstoff gar nicht vorhanden. Mit Uebergang der Hypothesen von DE LA RIVE und CROSSAT<sup>1</sup> mögen noch die Ansichten MATTEUCCI's<sup>2</sup> erwähnt werden. Dieser verwirft die Hypothese DE LA RIVE's, wonach die Wärmeentwicklung in den Nerven auf gleiche Art geschehn soll, als im Rheophore, weil eine hierzu genügende elektrische Strömung in den Nerven gar nicht vorhanden sey; auch genügt ihm nicht, daß CROSSAT die Erzeugung der thierischen Wärme von der Nerven-thätigkeit ableitet. Um durch Versuche zu entscheiden, machte er ein feines Thermometer in den Schenkelmuskel eines Kaninchens, nachdem er die dahin führenden Arterien und Venen unterbunden hatte, ohne Unterbrechung der Nerven. Bei 7° unserer Temperatur zeigte das Thermometer 36°,3, ging er in einer halben Stunde auf 25° herab. In Folge eines nach verschiedenen Richtungen durchgeleiteten elektrischen Stromes zeigten sich Muskelcontractionen, aber die Temperatur sank dennoch bis etwa 1° über die der Umgebung. Bei einem andern Kaninchen durchschnitt er den Crural- und Ischiaticus-Nerv, ließ aber den Blutumlauf frei, worauf das Thermometer binnen 15 Minuten nur um 1° herabging und dann unverändert blieb. Hiernach schließt er die Mitwirkung der Nerven aus, leitet dagegen die Wärme aus dem Blute ab, bezieht sich dabei aber auf POUILLET's erwähnte Erfahrungen (118), wonach durch Benetzung lockerer Substanzen Wärme erzeugt wird. Er selbst pulverisirte animalische Theile, fand diese Erfahrungen bestätigt, und glaubte daher, daß die thierische Wärme durch die im ganzen Körper vorgehende Nutrition als physikalischer und chemischer Proceß erzeugt werde, schon deswegen in diesem Sinne unmöglich ist, weil die verbindenden Theile nicht trocken sind.

213) Großes Aufsehn machte seiner Zeit eine Reihe von Versuchs- und Beobachtungen, wozu hauptsächlich BRODIE Veranlassung gab.

<sup>1</sup> Biblioth. univ. T. XV. p. 87.

<sup>2</sup> Quetelet Corresp. math. et phys. T. VIII. p. 223. Vergl. L'Institut 1834. N. 69.

Schon früher hatten BRANDIS<sup>1</sup> und ROOSE<sup>2</sup> die Entstehung der thierischen Wärme auf die Nerventhätigkeit zurückzuführen gesucht, und noch bestimmter geschah dieses durch B. C. BRODIE<sup>3</sup>. Dieser fand, daß bei einem Kaninchen nach getrennten Nerven bei künstlich unterhaltener Respiration keine Wärme entbunden werde, und er betrachtete sonach die Nerven als alleinige Ursache der thierischen Wärme, ohne jedoch den Zusammenhang zwischen Ursache und Wirkung nachzuweisen. Er selbst und seine Anhänger übersahen hierbei die so nahe vor Augen liegende Täuschung, daß nämlich der Proceß der Respiration mit der Wirkung derselben, nämlich der Wärmeerzeugung, verwechselt worden sey, und daß die letztere unmöglich eine Folge des mechanischen Ein- und Ausströmens der Luft seyn könne, sondern des Chemismus der verschiedenen Verbindungen und Zersetzungen, welche zugleich damit verbunden seyn müssen. Wäre dieses nicht, so müßte auch Wärme in einem toten Thiere erregt werden, wenn man durch Compression abwechselnd Luft in seine Lungen presste und wieder herausdrückte. Daß übrigens ein Causalzusammenhang zwischen der Respiration und dem Gehirn statt finde, wußte man schon lange, namentlich durch BLUMENBACH<sup>4</sup>.

214) Inzwischen wurde von mehreren Seiten wiederholt daß die Respiration vom Gehirne abhängt, mit der mehr oder weniger bestimmten Andeutung, daß sonach auch die thierische Wärme ein Product der Nerventhätigkeit sey<sup>5</sup>. Sofern es sich bloß um die Bewegung handelt, welche den Athmungsproceß bedingt, zeigt eine lange und schöne Reihe von Versuchen, die LE GALLOIS<sup>6</sup> anstellte, evident, daß das Athmen eine Wirkung der Nerventhätigkeit sey, und daß mit dem Aufhören der letzteren auch die Wärme abnehme, welches mit den Resultaten anderer, durch DUPUYTREN, BLAINVILLE und

---

<sup>1</sup> Journ. d. Erfindungen u. s. w. in Natur- und Araneiw. St. 17. S. 8.

<sup>2</sup> Ueber die Lebenskraft. S. 359.

<sup>3</sup> Philos. Trans. 1810. p. 36. 1812. P. II. G. LXVI. 80.

<sup>4</sup> Comm. Soc. Reg. Gott. T. VIII. Vergl. dessen Institutiones physiol. Gott. 1787. ed. 3. ib. 1810.

<sup>5</sup> Die Respiration, als vom Gehirn abhängige Bewegung u. s. w. von BARTELS. Bresl. 1813.

<sup>6</sup> Expériences sur le principe de la Vie. p. 248.



DUMAS angestellter Versuche<sup>1</sup> genau übereinstimmt. Sehr richtig zeigt aber EMMERT<sup>2</sup>, daß BRODIE das Hauptforderniß, nämlich eine Untersuchung der chemischen Veränderung der künstlich geathmeten Luftarten, gänzlich vernachlässigt habe; ja er selbst will gefunden haben, daß sogar nach dem Tode durch künstliche Respiration noch einige Wärme erzeugt werde, sobald noch eine geringe Zersetzung der geathmeten Luft statt finde. Mehrere Gelehrte machten bei ihren Untersuchungen über das Athmen auf die Menge der erzeugten Kohlensäure und die hieraus hervorgehende unverkennbare Aehnlichkeit des Athmungsprocesses mit einem wirklichen Verbrennen aufmerksam, z. B. THOMSON<sup>3</sup>, PROUT<sup>4</sup> und Andere. Indem dann ferner PROVENÇAL<sup>5</sup> zeigte, wie die Wärme bei verminderter Respiration abnimmt, und JOHN DAVY aus seinen oben erwähnten Versuchen folgerte, daß die Wärme zunächst in den Lungen erzeugt und von hier aus durch den ganzen Körper verbreitet werde, so mußte LAVOISIER's Theorie gehörig modificirt durch dieses alles sehr an Ansehn gewinnen. Am genügendsten und vollständigsten ist indess die ganze Aufgabe erörtert worden durch eine Reihe ebenso zweckmäßiger als genauer Versuche von LE GALLOIS<sup>6</sup>, woraus sich ergibt, daß die erzeugte Wärme allezeit der Menge des verzehrten Sauerstoffgases proportional ist, welche mit der größern oder geringern Munterkeit, dem Wohlseyn und überhaupt der Lebensthätigkeit der Thiere in verschiedenen Zeiten wechselt und im Allgemeinen nur GröÙe derselben in einem nahen Verhältnisse steht, ohne ihrem Gewichte genau proportional zu seyn. Sonach läßt sich die thierische Wärme allerdings als eine Wirkung der Respiration betrachten und gehört unter die Classe der Verrennungen, modificirt durch die Eigenthümlichkeiten des Lebensprocesses. Daß dabei die Nerventhätigkeit, welche auf den ganzen Organismus und die Respiration selbst einen so großen Einfluß hat, bedingend einwirke, daß auch nachtheilige Ner-

<sup>1</sup> Mém. de l'Inst. T. XII. LXXX.

<sup>2</sup> Hufeland und Harles Journ. d. prakt. Heilkunde 1815. St. 3. 55.

<sup>3</sup> Annals of Philos. 1815. Jun. N. XXX. art. 4.

<sup>4</sup> Schweigger's Journ. Th. XV. S. 56.

<sup>5</sup> Mém. de l'Institut. T. X. p. 86

<sup>6</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. IV. p. 1.



venaectionen die Wärme herabstimmen können, ist nicht zu bezweifeln; als einzige und unmittelbare Wirkung der Nerven kann aber die Erzeugung der thierischen Wärme schon deswegen nicht betrachtet werden, weil kein Verhältniß des Nervensystems zur Wärme vorhanden ist. Hiernach müßte nämlich der Mensch die größte Wärme haben, die Säugethiere müßten den Vögeln voranstehn; und diese sich wenig von den Amphibien unterscheiden, die Insecten endlich tief unter den Fischen stehn; alles der Erfahrung widerstreitend<sup>1</sup>. Dennoch wird diese Ansicht noch von einigen Physiologen in Schutz genommen, indem sie entweder die Nerventhätigkeit unbestimmt als unmittelbare Ursache der thierischen Wärme darstellen, oder sie als eine mittelbare betrachten, wie z. B. P. WILSON PHILLIP<sup>2</sup>, nach dessen Meinung die Wärme durch den Einfluß der Nerven auf das Blut entsteht und nach der Analogie anderer Absonderungen von Flüssigkeiten gleichfalls als eine Absonderung erscheint.

215) Einen nicht unwichtigen Beitrag zur Bestätigung von LAVOISIER's Hypothese haben DULONG und PETIT geliefert<sup>3</sup>. Durch Versuche mit einem Calorimeter fanden sie: 1) daß die pflanzenfressenden Thiere viele Kohlensäure erzeugen, welche beinahe der Menge des verzehrten Sauerstoffgases gleich ist. 2) Fleischfressende Thiere verzehren weit mehr Sauerstoffgas, die erzeugte Kohlensäure beträgt aber nur etwa die Hälfte des verzehrten Sauerstoffgases. 3) Bei diesem letzteren beträgt die durch verzehrtes Sauerstoffgas und erzeugte Kohlensäure entbundene Wärme, wenn wir sie als bloßes Product der Verbrennung betrachten, 40, 49 und 55 Procent der gesamten animalischen Wärme, 4) bei den pflanzenfressenden Thieren aber 60 bis 75 Procent. 5) Wenn man nach LAVOISIER und LAPLACE die durch Wasserbildung erzeugte Wärme zu der durch Kohlensäurebildung hervorgebrachten addirt, so erhält man die Summe der durch Athmung erzeugten, die bei den Herbivoren

<sup>1</sup> RUDOLPHI Physiologie. Th. I. S. 189. TREVIRANUS Biologie. Th. V. S. 1. JOHN DAVY in Edinburgh Philos. Journ. N. XXVII. p. 45.

<sup>2</sup> Eine auf Versuche gegründete Untersuchung über die Gesetze und Functionen d. Lebens u. s. w. Aus d. Franz. von Sontheimer. Stuttg. 1822. 8. Cap. 8.

<sup>3</sup> Schweigger's Journ. Th. XXXVIII. S. 505. Th. XLV. S. 47.



70 bis 75 Procent, bei den Carnivoren 75 bis 80 Procent der gesamten thierischen Wärme beträgt; der Rest muß also durch sonstige organische Processe entwickelt werden.

216) Noch muß zum Beschlusse die Preisschrift erwähnt werden, worin DESPRETZ<sup>1</sup> diesen Gegenstand ausführlich behandelt hat und wofür er 1823 den Preis vom Nationalinstitute erhielt. Seine eigenen Bestimmungen der mittleren Temperatur der verschiedenen Animalien sind von keinem vorzüglichen Werthe und scheinen insgesamt etwas hoch, namentlich auch die des Hundes, wie oben bereits bemerkt wurde. Nur der Vollständigkeit wegen mögen daher einige hier Platz finden.

#### Mittlere Temperatur:

der Menschen zwischen 30 bis 68 Jahren	37°,13
— — von 18 Jahren . . . . .	36,99
der Kinder von 1 bis 2 Tagen . . . . .	35,06
erwachsene Raben . . . . .	42,91
vier Nachteulen . . . . .	40,91
Kanz, Männchen und Weibchen . . . . .	41,47
Tauben . . . . .	42,98
Sperling . . . . .	41,96
Katze . . . . .	39,78
Meerschweinchen . . . . .	35,76
zwei Karpfen im Wasser von 10°,83 . . . . .	11,69

zur genaueren Erörterung der Aufgabe wählte er das schon von VOISIER und LAPLACE angewandte Mittel, die durch Thiere durch verbrennende Kohlen bei gleicher Production von Kohlensäure erzeugten Wärmemengen zu vergleichen, wobei er das Wassercalorimeters bediente. Der zu verbrennende Kohlenstoff wurde aus verkohltem, ganz weißem Zucker gewonnen und enthielt durchaus keinen Wasserstoff. Aus mehr 200 Versuchen ging das Resultat hervor, daß die Respiration und die Erzeugung der Kohlensäure durch Absorption des Sauerstoffgases der Luft die hauptsächlichste Quelle der thierischen Wärme ist, indem die Assimilation, die Bewegung des Blutes und die Reibung der verschiedenen Theile(?) den genügenden zurückbleibenden Rest ersetzen können. Es wird

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXVI. p. 337.

indess außer dem zur Bildung der Kohlensäure dienende Sauerstoffgas noch eine Quantität desselben verzehrt, mitunt eine nicht unbedeutende im Verhältniß zur erstern, wovon man glaubt, sie verbinde sich mit dem Wasserstoff des Blute. Die durch die Respiration als Verbrennungsproceß betrachtete Wärmeproduction betrug nie weniger als 0,7 der gesammten thierischen Wärme und dieses nur bei jungen Individuen, sie überstieg aber nie 0,9 derselben.

217) Fassen wir das Ganze zusammen, so ergibt sich, daß die richtige Theorie über die Erzeugung der thierischen Wärme von CRAWFORD geahnet, durch LAVOISIER und LAPLACE begründet, durch DULONG und PETIT, so wie durch DESPRETZ und Andere nur bestätigt und etwas erweitert wurde, indem sie zeigten, daß der in den Lungen statt findende Verbrennungsproceß nicht die einzige Ursache sey, sondern daß die im ganzen Körper statt findenden Assimilationsprocesse zugleich als mitwirkend erscheinen müssen. Aus dem Umstande, daß nicht übereinstimmend mit sonstigen Verbrennungsprocessen die durch den animalischen erzeugte Wärme eine stet constante und nur unbedeutend wechselnde Größe ist, kann kein Einwurf gegen die Richtigkeit der Theorie hergenommen werden, denn dieses ist Folge des feinem Lebensprocesses, was um so weniger zweifelhaft seyn kann, als sich in vielen Stücken nachweisen läßt; inwiefern die gesteigerte oder deprimierte Lebensthätigkeit die Wärmeproduction modificirt, worüber wir hier aber nicht ausführlicher handeln können<sup>1</sup>.

### 5) Wärmeerzeugung durch Elektrizität.

Da die Elektrizität in einen hell leuchtenden Funken ausbricht, in feurigen Strahlen aus dem Conductor strömt, verschiedene Körper durch den einfachen Funken entzündet und durch den Flaschenschlag Metall verbrennt, so war es natürlich, daß man ihr eine wärmeerregende Kraft beilegte. Inzwischen sind die Phänomene, welche sie zeigt, keineswegs so einfach, als man hiernach vermuthen sollte, denn unter andern vermag

<sup>1</sup> Eine schätzbare Zusammenstellung der meisten bis dahin bekannten Thatsachen ist enthalten in: *De calore animali cet. auct. LEO. RAPHAELOWICZ GRUENBERG. 1820. 4.*



ein Batteriefunken, welcher die strengflüssigsten Metalle sofort in Dampf verwandelt, weder Zündschwamm noch Schießpulver zu entzünden. Es ist daher in Beziehung auf die Theorie der Wärme von großer Wichtigkeit, die Thatsachen zuvor genau zu erörtern<sup>1</sup>.

218) In Gemäßheit der angegebenen, bei der allmählig fortschreitenden Bearbeitung der Elektricitätslehre sehr bald bekannt gewordenen Thatsachen war man geneigt, das elektrische Fluidum als an sich erwärmend zu betrachten, und dieses mag den neuesten Erfahrungen zufolge auch allerdings wohl der Fall seyn, wenn gleich in manchen Fällen die Masse, welcher Elektricität mitgetheilt wird, so groß und die erregende Wärme so gering ist, daß man sie thermoskopisch wahrzunehmen nicht vermag. Letzteres ist namentlich der Fall bei elektrisirten Personen, an denen man nach den Versuchen von VAN MARUM<sup>2</sup> keine Erhöhung der Temperatur wahrnimmt. Einen wichtigen Beitrag zur Entscheidung dieser Frage lieferten die Versuche mit KINNERSLEY's *Luftthermometer*<sup>3</sup>, aus denen man folgerte, daß die Elektricität nicht allgemein, sondern nur dann Wärme erzeuge, wenn sie Widerstand findet. Zu bewundern ist indess, daß man auf diese, mit so großer Sorgfalt angestellten Versuche so wenig geachtet hat, denn sie verdienen nochmals mit der ganzen, gegenwärtig üblichen Genauigkeit wiederholt zu werden, um auszumitteln, ob wirklich in vollkommen genügender Leitung der Elektricität keine Wärme durch sie entbunden wird. Gewiß ist, daß weder ein Luftthermometer noch ein Quecksilberthermometer, deren Kugel einen elektrischen Conductor berühren, eine Erhöhung der Temperatur zeigen, auch selbst ein Quecksilberthermometer, in dessen Kugel ein Stahlstift eingeschmolzen ist, und ein anderes, in dessen Kugel zwei einander gegenüber stehende Platin-

<sup>1</sup> Da es hier nicht darauf abgesehen ist, alle zur Wärmeerregung durch Elektricität gehörigen Phänomene vollständig mitzutheilen, so weise ich auf FECHNER in: Lehrbuch d. Experimentalphysik. Leipz. 9. Th. II. S. 266 über die Erhitzung durch Reibungselektricität 10. Th. III. S. 304 über Wärmeerscheinungen der Kette, wo die Thatsachen sehr vollständig zu finden sind.

<sup>2</sup> G. L. 88.

<sup>3</sup> S. Art. *Luftthermometer*, Bd. VI. S. 620. Philos. Trans. 1763.

drähte eingeschmolzen sind, zeigen ersteres beim Eindringen der Elektricität aus einem geladenen Conductor, letzteres beim Durchströmen der Elektricität aus demselben die mindeste Erhöhung der Wärme, was jedoch die Folge der Schwäche des elektrischen Stromes und der ungenügenden Empfindlichkeit des Thermometer seyn mag. Dennoch entzündet ein kleiner elektrischer Funke das Knallgas, wie die *elektrische Lampe*<sup>1</sup> und die *elektrische Pistole*<sup>2</sup> zeigen. Durch einen Funken aus einer Flasche von nur etwas mehr als einem Quadratfuß Belegung läßt sich Hexenmehl oder Kolophonimpulver im sogenannten *Donnerhaus*<sup>3</sup> entzünden; Aether, Alkohol und Terpentinspiritus, die beiden letztern nach Erwärmung, geräth durch einen in sie schlagenden oder aus ihnen gezogenen einfachen Funken in Brand; legt man auf einen elektrischen Conductor einige Brocken Kampher und entzündet diese, so löscht eine genäherte Spitze durch den erregten Wind die Flamme aus, der elektrische Funke aber aus einer genäherten kleinen Kugel bringt sie wieder hervor; ein Stückchen Phosphor endlich, an einer Kugel klebend und dem ersten Conductor genähert, entzündet sich augenblicklich. Am interessantesten unter den bekannten Versuchen ist, daß der stärkste Flaschenfunke, durch Schießpulver geleitet, dasselbe zerstreuet, und es nur dann entzündet, wenn die vollständige Leitung durch einen nassen Bindfaden oder eine mit Wasser gefüllte Glasröhre die man in den leitenden Draht einschaltet, gehemmt wird wie nicht minder, daß die Spitze eines abgerissenen Stückchen Schwamm, die man auch mit den Fingern etwas zusammen-drehn kann, sich entzündet, wenn man sie dem Knopfe einer schwach geladenen Batterie oder selbst der Hand und sogar der Zunge einer mit der innern Belegung der Batterie verbundenen isolirten Person nähert, wobei letztere an der zündenden Stelle keine merkliche Hitze empfindet. Nehmen wir hierzu das Verbrennen der Metalle durch den Batteriefunken, das Erglühen der Metalldrähte im Kreise mächtiger Calorimotoren<sup>4</sup>, das Ver-

1 S. Art. *Lampe*, elektr. Bd. VI. S. 75.

2 S. Art. *Pistole*, elektr. Bd. VII. S. 578.

3 S. Art. *Donnerhaus*. Bd. II. S. 578.

4 Ueber die Anwendung dieses Mittels zur Entzündung des Schießpulvers in Minen oder beim Steinsprengen s. Sixth Report of the British Association. Lond. 1837. p. 45.



brennen der Metalle und namentlich des Quecksilbers im hydroelektrischen, thermoelektrischen und magnetoelektrischen Strome, so lässt sich die Wärmeerzeugung durch die elektrischen Ströme jeder Art, wenn sie von hinlänglicher Stärke sind, gar nicht bezweifeln, und die Frage ist nur, ob allezeit eine dem elektrischen Strome proportionale Wärme auch dann erzeugt wird, wenn eine hinlängliche Leitung vorhanden ist.

219) Zuerst scheint es allerdings, als ob der Widerstand gegen die freie elektrische Strömung ihre Wärmeerregung verstärke; denn wenn man mit dem einen Platindrahte des eben genannten Thermometers den Conductor einer Maschine, die etwa 4zollige Funken giebt, berührt und dem andern Platindrahte einen metallenen Leiter auf eine halbe bis 2 Lin. nähert, so bewirkt das anhaltende Durchströmen der Elektricität kein merkliches Steigen des Quecksilbers, ADAMS<sup>1</sup> dagegen oder NAIRNE<sup>2</sup> hielt ein bloßes Thermometer in den elektrischen Strom zwischen zwei hölzerne Kugeln und sah dadurch das Thermometer von 18°,33 bis 43°,33 steigen, und VAN MARUM<sup>3</sup> sogar von 7°,22 bis 66°,66 C. Inzwischen gilt dieser Satz nicht in der Ausdehnung, daß die Erwärmung der Größe des Widerstandes direct proportional zu nehmen wäre, wie schon daraus von selbst hervorgeht, daß der Leitungswiderstand die Menge der durchströmenden Elektricität vermindert und somit also die wirkende Ursache kleiner macht. Die neuesten, mit gehöriger Umsicht angestellten Versuche haben auch über dieses Problem des gehörige Licht verbreitet. Aus diesen geht hervor, daß mächtige elektrische Ströme, durch große calorimotoren erzeugt, eine Hitze geben, welche der des Knallgasgebläses nahe kommt<sup>4</sup>. Wärmeerregung durch starke Ströme der Reibungs- und Hydroelektricität war also schon seit langer Zeit als unbestreitbare Thatsache anerkannt worden; daß der magnetoelektrische Strom die nämliche Wirkung äußere, beweisen die Funken der verbrennenden Metalle, die man durch denselben erhält, noch auffallender und unbestreitbarer

1 Essay on Electricity. 2d. ed. Lond. 1785. p. 384.

2 Ann. of Philos. T. XX. p. 836.

3 Gren's neues Journ. d. Phys. Th. III, S. 7.

4 Vergl. G. LV. 118.



aber entscheidet hierfür das fortwährende Glühen eines feinen Platindrahts, welcher in den Rheophor dieses Stromes eingeschaltet ist, nach v. ETTINGSHAUSEN<sup>1</sup>. Vom thermoelektrischen Strome läßt sich das Nämliche aus dem Funken des verbrennenden Quecksilbers beim Oeffnen der Kette folgern allein dagegen würde die Einwendung gelten, daß diese Wirkung nicht vom ursprünglichen thermoelektrischen, sondern von Inductionsstrome herrühre. Inzwischen hat WATKINS<sup>2</sup> mittelst eines Breguet'schen Metallthermometers und eines nach HARRIS's Angabe verfertigten Luftthermometers neuerdings gefunden, daß auch der Leitungsdraht einer thermoelektrischen Säule von hinlänglicher Stärke unverkennbar Wärme entbindet<sup>3</sup>. Somit wäre also erwiesen, daß alle elektrische Ströme die Kraft besitzen, Wärme zu entbinden, und wenn diese bei manchen älteren Versuchen nicht wahrgenommen wurde, so lag die Ursache in ihrer geringen Menge und der Unvollkommenheit der angewandten Thermoskope. Sofern aber genügend erwiesen worden ist, daß alle elektrische Ströme, welches Ursprungs sie auch seyn mögen, einiger Modificationen ungeachtet dem Wesen nach identisch sind, so reducirt sich die Aufgabe darauf, die Bedingungen aufzufinden, durch welche und unter welchen Wärme durch elektrische Ströme entbunden wird, und die bei einer Art der elektrischen Strömung aufgefundenen Gesetze werden dann auf alle gleichmäßig anwendbar seyn.

220) Verschiedene lehrreiche Versuche über die Wärme-erregung durch den elektrischen Strom einer Volta'schen Säule hat DE LA RIVE<sup>4</sup> bekannt gemacht. Hierbei fand er das schon durch H. DAVY mit CHILDREN's Apparate erhaltene Resultat

<sup>1</sup> Bericht über die Versammlung deutscher Naturforscher u. Aerzte in Prag 1837. S. 293.

<sup>2</sup> Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. LXXXVI. p. 81. Poggendorff's Ann. XLVI. 496.

<sup>3</sup> Die Anwendung eines solchen Metallthermometers für diesen Zweck ist nicht geeignet, weil die Elektrizität außer dem erwärmenden noch einen andern Einfluß auf das Volumen der durchströmten Metalle ausübt. §. 227. Nach v. MANU verkürzte sich ein 18 Z. langer Draht durch einen elektr. Schlag um 0,25 Z. Aehnliche Resultate erhielt NAMM. S. Lichtenberg Mag. Th. I. St. 2. S. 22.

<sup>4</sup> Mém. de la Soc. de Phys. et d'Hist. Nat. de Genève T. III p. 128.

stängt, daß gleiche elektrische Ströme in gleich dicken und gleich langen Drähten um so mehr Wärme erregen, je besser sie leiten, und daß z. B. in einem aus Stücken von Silber und Platin zusammengesetzten Drahte bloß das Platin und nicht das Silber erglüht, daß ferner bei Schwächung des Stromes weilen nur die Enden des Platins und bei einer Kette aus solchen Drahtstücken nur die Stellen der Einhängung überhitzt oder stärker erglühen. Nach PELTSER<sup>1</sup> steht die Länge des erglühenden oder erhitzten Drahtes im hydroelektrischen Verhältnisse mit seiner magnetischen Kraft und also mit der Intensität der fortgeleiteten Elektrizität im genauesten Zusammenhange derart, daß ein Draht von gegebener Dicke und Länge, welcher eine Ablenkung der Thermometernadel von 20° bewirkt und eine Temperaturerhöhung von 10° erhalten hat, bei mehrernmal so langer Länge gleichfalls 10° Wärme annehmen wird, sobald der Strom so weit verstärkt ist, daß die Ablenkung der Magnetnadel wieder 20° beträgt. Bei gleicher Intensität des elektrischen Stromes erhält also ein Draht in seiner ganzen Länge dieselbe Temperaturerhöhung, wie groß auch seine Länge bei verschiedener Dicke seyn mag, selbst auch wenn seine Enden in eine kalte Flüssigkeit getaucht sind. Ein anderes Resultat, welches die Temperatur eines gegebenen Drahtes, mittelst der Skala eines thermoelektrischen Thermometers gemessen, im gleichen Verhältnisse steigt, wenn die Ablenkung der Magnetnadel um das Doppelte der Grade wächst, schien ihm mit der Wirkung sonstiger Wärmequellen nicht übereinzustimmen; er wiederholte daher diese Versuche<sup>2</sup>, fand aber dasselbe bestätigte. Hiernach ist es daher als ausgemacht anzusehn, daß magnetoelektrischen, thermoelektrischen und hydroelektrischen Ströme eine ihrer Intensität nach einem gewissen, hier- noch nicht völlig ausgemachten Gesetze proportionale Wärme erzeugen.

(21) In Beziehung auf den Strom aus einer Leidener Flasche ist die vorliegende Frage durch eine lange Reihe schätzbarer Versuche sehr gründlich und vollständig beantwortet worden, es wird erlaubt seyn, aus den angegebenen Gründen die

Ann. de Chim. et Phys. T. LVI. p. 371. Poggendorff's Ann. 324.

5. Ann. de Chim. et Phys. T. LXXI. p. 301.

hierdurch gefundenen Gesetze auch auf die andern Ströme an zuwenden. Zuerst hat OHM<sup>1</sup> aus dem von ihm aufgefundenen Gesetze der elektrischen Strömungen einen allgemeinen Ausdruck für das Gesetz des Erglühens der Rheophore abgeleitet. Unter der Voraussetzung, daß die Intensität des Erglühens eines in der elektrischen Kette befindlichen Leiters der Intensität des ihn durchlaufenden Stromes direct proportional ist, außerdem aber durch die Natur dieses Leiters bedingt wird, erhält man

$$G = \frac{I}{x},$$

worin  $G$  die Stärke des Erglühens,  $I$  die Intensität des elektrischen Stromes und  $x$  den Glühungscoefficienten ausdrückt, welcher dem Leitungsvermögen, und sofern dieses das Erglühn hindert, der Glühkraft umgekehrt proportional ist.  $I$  kann aber

$$I = \frac{A}{(L + \mathcal{A})\omega}$$

gesetzt werden, wenn  $A$  die elektromotorische Kraft des Apparates,  $L$  den Leitungswiderstand des nicht erglühenden, aber den des erglühenden Theiles und  $\omega$  den Querschnitt bezeichnet. Wird dann endlich der Leitungswiderstand des erglühenden Theiles  $\mathcal{A} = \frac{l}{k\omega}$  ausgedrückt, worin  $k$  das Leitungsvermögen und  $l$  die Länge bezeichnet, so erhält man durch Substitution die von OHM gegebene Formel

$$G = \frac{A}{\left(L\omega + \frac{l}{k}\right)x},$$

deren Coefficienten  $k$  und  $x$ , obgleich von einander abhängig, dennoch vielseitig bedingt, durch Versuche für die einzelnen Körper auszumitteln sind.

Insbesondere hat RIKSS in mehreren gediegenen Abhandlungen die Resultate seiner schätzbaren Versuche über die erwärmende Kraft der Flaschenschläge bekannt gemacht. Zur Messen der Temperatur bediente er sich eines *Luftthermo*

<sup>1</sup> Kastner's Archiv. Th. XVI. S. I. Fechner's Repert. Th. S. 466.



mers<sup>1</sup>, welches dem von HARRIS<sup>2</sup> für ähnliche Zwecke angewandten ähnlich war; sofern aber dasselbe nach den jeweiligen Zwecken verschieden modificirt werden kann, wird eine allgemeine Beschreibung genügen<sup>3</sup>. Eine fast 3 Z. weite Fig. Glaskugel war an zwei einander diametral gegenüberstehenden<sup>45</sup> Stellen durchbohrt und mit messingnen Hülzen aa' versehen, um die jedesmal in Anwendung zu bringenden Drähte durch die Kugel zu führen, anzuspannen und die Kugel mittelst Hülzen wieder luftdicht zu verschließen. An einer dritten, mit den beiden genannten in einem größten Kreise liegenden, 90° von ihnen abstehenden Stelle war die Kugel gleichfalls durchbohrt und mit einer Fassung versehen, die durch einen genau abgeschliffenen Stöpsel b schnell verschlossen und geöffnet werden konnte. Unten endete die Kugel in eine mehrere Zoll lange, 0,45 Lin. weite Glasröhre, deren anderes Ende mit einem aufgebogenen weitem Gefäße c versehen war, um irgend eine, die Luft absperrende, Flüssigkeit hineinzubringen. Die Röhre nebst der Kugel ruht auf einem Brete mit einer Scale, aus der Ausdehnung der Luft die erzeugte Wärme zu messen, wobei man die Vorrichtung so trifft, daß das Brett der Scale um einige Grade gegen den Horizont geneigt werden kann. Es versteht sich von selbst, daß die vermittelst des Apparates gefundenen Werthe gehörig corrigirt werden müssen, was in der Abhandlung genügend erörtert worden ist, da es hier nicht darauf ankommt, die erhaltenen Resultate kritisch zu würdigen, so genügt es, nur die Hauptsachen anzugeben. Für die Erwärmung eines Platindrahtes, durch welchen ein Flaschenfunke geleitet wurde, ist wichtig zu bemerken, daß gar keine Erwärmung statt fand, wenn der Leitdraht durch einen kleinen Cylinder von feuchtem Holze gebrochen wurde, im entgegengesetzten Falle aber war bei Drahten von gleicher Dicke die erzeugte Wärme dem Producte der Quantität in die Dichtigkeit der angehäuften Elektricität proportional, bei Drähten von gleicher Länge und ungleicher

Beschrieben und durch Zeichnung versinnlicht in Dove's Repertorium der Physik. Th. II. S. 98. Fig. 8 u. 9. Vergl. Poggendorff's Ann. XLIII. 49.

Philos. Trans. 1834. p. 225.

Poggendorff's Ann. XL. 335 ff. Dove's Repertorium. Th. II.

Dicke aber verhielten sich die Temperaturerhöhungen bei gleichen elektrischen Entladungen umgekehrt wie die Biquadra ihrer Halbmesser oder waren den Querschnitten umgekehrt proportional. Durch eine zweite Reihe von Versuchen fand Rixss<sup>1</sup> mittelst verschieden langer eingeschalteter Drähte, daß die Erwärmung von der Länge der leitenden Drähte unabhängig ist, woraus hervorgeht, daß diejenige Veränderung, welche in irgend einem Elemente des Rheophors hervorgebracht wird, in allen übrigen Elementen desselben gleichfalls stattfindet. Die wesentlichste, durch diese Versuche aufgefundene neue Thatsache ist, daß die Erwärmung bedeutend geschwächt oder ganz aufgehoben wird, sobald irgend ein schlecht leitender Körper den freien Durchgang des elektrischen Stromes hindert. Die in Anwendung gebrachten Nichtleiter waren eine Luftschicht, ein oder zwei Kartenblätter und ein dünnes Glimmerblatt. Es läßt sich hierbei die Ursache nicht in einer angemessenen Verminderung des elektrischen Stromes suchen, denn das Residuum der entladenen Flaschen war in allen Fällen nach Schätzung gleich groß, und dennoch hätte es, namentlich bei Anwendung des Glimmerblättchens, noch die Hälfte der ganzen Ladung betragen müssen, was der Beobachtung nicht entgehen konnte. Durch eine dritte Reihe von Versuchen bestimmte Rixss<sup>2</sup> die Verzögerungskraft und das Erwärmungsvermögen verschiedener Metalle, die des Platins als Einheit angenommen, und erhielt folgende Werthe:

---

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIII. 47.

<sup>2</sup> Ebendaselbst XLV. 1.



Metalle.	Verzögerungs- kraft.	Erwärmungs- vermögen.
Silber . . . .	0,1043 . . . .	0,1267
Kupfer . . . .	0,1552 . . . .	0,1133
Gold . . . .	0,1746 . . . .	0,2112
Cadmium . . . .	0,4047 . . . .	—
Messing . . . .	0,5602 . . . .	0,3861
Palladium . . . .	0,8535 . . . .	—
Eisen . . . .	0,8798 . . . .	0,7080
Platin . . . .	1,0000 . . . .	1,0000
Zinn . . . .	1,0530 . . . .	1,5700
Nickel . . . .	1,1800 . . . .	0,8727
Blei . . . .	1,5030 . . . .	2,867
Neusilber . . . .	1,7520 . . . .	—

Die gesammten Versuche führten zu folgendem Hauptsatze: In einem mit einander verbundenen Metalldraht, der gleich einer elektrischen Batterie entladen, werden Wärmemengen frei, die genau proportional den Verzögerungen sind, welche diese Drähte einzeln bei irgend einer elektrischen Entladung verursachen würden. Das Ganze läßt sich dann durch folgende Formel ausdrücken:

$$W = \frac{a \times l}{r^2} \left( \frac{1}{1 + \frac{b \times \lambda}{\rho^2}} \right) \frac{q^2}{s},$$

W die entwickelte Wärmemenge, l die Länge, r den Radius, x die Verzögerungskraft,  $\lambda$  die Länge und  $\rho$  den Radius des ganzen Schließungsbogens, s die Größe der Querschnittsfläche und q die in ihr enthaltene Elektricitätsmenge, a und b Constanten bezeichnen, indem a von der Beschaffenheit des Metalles im untersuchten Schließungsbogen, b aber von der Beschaffenheit des Metalles im hinzugesetzten Drahte abhängt.

22) Nehmen wir alle diese Erfahrungen zusammen, zu denen noch die von DE LA RIVE<sup>2</sup> namentlich über die Wär-

Ueber diese Versuche ist noch zu vergleichen VORSELMAN DE VRIES in Poggendorff's Ann. XLVIII. 292 und die Bemerkungen von POISSON hierüber ebend. S. 320.

Biblioth. universelle. T. XL. p. 40. Poggendorff's Ann. XV. 257.



meerzeugungen in Flüssigkeiten zusammengestellten kommen könnten, so ergibt sich, daß alle elektrische Ströme Wärme erzeugen, deren Menge der in gegebener Zeit durch den Querschnitt eines Leiters strömenden Quantität und dem Raum proportional ist, welchen diese Masse einnimmt, zugleich aber vermehrt wird durch die Verzögerungskraft der Rheophormasse. Ist die Masse des elektrischen Stromes zu gering und zu wenig zusammengedrängt, mag dieses von der spärlichen Ergiebigkeit der Elektrizitätsquelle oder der zu großen Ausbreitung über dem als ihr Reservoir dienenden Behälter oder dem zu großen Querschnitte des Rheophors oder endlich von der zu sehr gestörten Geschwindigkeit der Strömung herrühren, so vermindert sich die erregte Wärmemenge zunehmend so sehr, daß sie zuletzt gar nicht mehr wahrgenommen wird. Hierin liegt ohne Zweifel die Ursache, daß die englischen Experimentatoren in Gemäßheit ihrer Versuche mit KINZERSLEY's Luftthermometer den Satz aufstellten, bei vollständiger Leitung der Elektrizität werde gar keine Wärme frei, was jedoch nur in der angegebenen Beschränkung gültig ist. Hieraus lassen sich förmlich einige längst bekannte Erscheinungen erklären, namentlich die Entzündung des Zündschwammes und des Schießpulvers durch Verzögerung des Stromes. Nähert man namentlich die feinen Fasern des Zündschwammes, so ist die Masse der aus dem Knopfe der Flasche, vorzüglich einer großen Batterie ausströmenden und in einen kleinen Raum zusammengedrängten Elektrizität sehr bedeutend, und die Entzündung tritt sofort ein, erfolgt auch in der Regel um so sicherer, je schneller man den Schwamm nähert. Beim Durchgange des Flammenschlages durch Schießpulver finde ich es wahrscheinlich, daß der elektrische Strom überhaupt nicht durch die neben einander gelagerten Körner fließt, sondern durch die Luft, in dem die positive der negativen und umgekehrt auf die kürzeste und schnellste Weise zu begegnen sucht; entzündet man aber Schießpulver durch den Strom einer Volta'schen Batterie, dann erfolgt dieses nach meiner Ansicht in der Regel nur durch das Verbrennen des Metalls, weil die Kohle des Schießpulvers als schlechter Leiter den Strom nur schwer durchläßt. Alles dieses steht in ziemlich genauem Zusammenhange mit den Resultaten der neuesten, durch EDMOND BECQUEREL<sup>1</sup> angestellten

<sup>1</sup> Aus Compt. rend. T. VIII. p. 334 in Poggendorff's Ann. XLIX. 57

Versuche. Hiernach bringt der elektrische Flaschenfunke, selbst wenn er in 2 Millim. Abstand vor einer thermoelektrischen Säule überspringt, ebenso wie ein fortdauernder elektrischer Strom keine thermischen Wirkungen hervor, vermuthlich weil der Vorübergang zu schnell erfolgt, als daß eine Wärmestrahlung entstehen könnte.

223) Die Summe der Erfahrungen über Wärmeerzeugung durch Elektricität wurde kürzlich durch einen höchst interessanten Beitrag vermehrt, welcher jedoch keineswegs geeignet ist, die Erklärung aller dieser Phänomene zu erleichtern. PELTIER<sup>1</sup> fand nämlich, daß der hydroelektrische Strom bei einem Durchgange durch die Löthstelle zweier Metalle je nach einer Richtung nicht bloß ungleiche Wärme, sondern sogar auch Kälte erzeugt. Der Satz, allgemein ausgedrückt, heißt<sup>2</sup>: *wenn der positive Strom vom besseren Leiter zum schlechteren übergeht, so wird die Löthstelle erwärmt, im entgegengesetzten Falle wird sie weniger warm oder gar kalt*; die Löthstelle hat hiernach also eine andere Temperatur, als die übrigen Theile des Rheophors<sup>3</sup>. Auffallend zeigt sich dieses namentlich bei den Verbindungen von Kupfer mit Antimon oder Wismuth, am auffallendsten aber bei einer Verbindung der beiden letztern Metalle, woraus man ersieht, daß die thermoelektrischen Säulen geeignetsten Metalle auch hierbei die stärkste Wirkung zeigen. PELTIER machte seine ersten Versuche mit einem sehr complicirten Apparate, dann mit zwei Verbindungen von Antimon und Wismuth, die er kreuzweise Berührung ihrer Löthstellen über einander legte und wobei

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LVI. p. 371. Poggendorff's Ann. II. 371.

<sup>2</sup> Die scharfe Bestimmung dieses merkwürdigen Gesetzes verdanken wir den sogleich zu erwähnenden Versuchen von Mosza und

<sup>3</sup> Daß die Richtung des elektrischen Stromes auf die Wärmeerzeugung einen bedeutenden Einfluß habe, ist aus einem andern Phänomen ersichtlich. Legt man eine Scheibe Phosphor auf eine mit positiven Conductor einer Elektrisirmaschine liegende Metallscheibe, und nähert man ihr eine mit der Hand gehaltene kleine Metallspindel an einer Metallstange, so wird der durch den Phosphor fahrende Funke letzteren nicht entzünden, wohl aber geschieht dieses sogleich, wenn man die Scheibe Phosphor an die genäherte Metallspindel

die eine Verbindung in die Kette des elektrischen Stromes eingeschaltet wurde, während die andere als thermoelektrische Kette diente. Mit einem ähnlichen Apparate wiederholte Moser<sup>1</sup> die Versuche und fand die Resultate bestätigt. Weiter bediente sich Peltier eines Luftthermometers, durch dessen Kugel die durch Löthung verbundene Stange Antimon und Wismuth gezogen war. Die Anwendbarkeit des letzteren Apparates verwirft Lenz mit Recht deswegen, weil die eine Stange leicht so stark erhitzt wird, daß die erzeugte Wärme die Erkaltung der Löthstelle überwindet und man ein entgegengesetztes Resultat erhält. Inzwischen hat der Apparat den großen Vorzug der Bequemlichkeit und Empfindlichkeit und kann daher jetzt, nachdem die Thatsache außer Zweifel gesetzt worden ist, mit Nutzen angewandt werden. Nach der von mir

gewählten Construction läßt man an eine ungefähr 0,3 Lin. weite Glasröhre AB eine Kugel von etwa 1 Zoll Weite mit zwei einander gegenüber stehenden kurzen Hälsen w blasen, zieht die an einander gelötheten Stängelchen Antimon und Wismuth von etwa 1 Lin. Dicke durch die beiden kleinen Hälse, und verkittet sie luftdicht so, daß die Löthstelle sich in der Mitte befindet. Die aufwärts gebogene Glasröhre befestigt man auf einem verticalen Bretchen mit einer Scale, die auf einem geeigneten Fußgestelle ruht. Beim Gebrauche erwärmt man die Kugel etwas mit der Hand und bringt einen Tropfen Weingeist auf das obere Ende der Röhre, welcher beim Abkühlen ungefähr bis in die Mitte der Röhre herabsinkt und dann entweder steigt oder fällt, jenachdem man den Draht des positiven Poles mit dem einen oder dem andern der aus den Hälsen hervorragenden Metallenden in Berührung bringt, während der andere Draht das entgegenstehende Ende berührt. Mit diesem Apparate kann man die Thatsache auch bei der Anwendung schwächerer Säulen im Allgemeinen bestätigen finden, und es gewährt sogar eine interessante Erscheinung, wenn man bei ziemlich schnellem Wechsel der Berührung mit den Polardrähten das Thermometer steigen und fallen sieht<sup>2</sup>.

<sup>1</sup> Dove's Repertorium. Th. I. S. 349.

<sup>2</sup> Einst wandte ich eine so starke Säule an, daß das Wismuthende jederzeit bei der Berührung mit dem Schließungsdrahte an der Berührungsstelle schmolz, und dennoch blieb der Erfolg für eine



Allerdings muß man gestehn, daß Lenz<sup>1</sup> das Problem bedeutend weiter gefördert hat. Zuerst wiederholte er den Versuch mit den kreuzweise auf einander liegenden, zusammengelötheten Wismuth- und Antimonstangen, und gewährte eine entgegengesetzte Bewegung der Magnetnadel bei umgekehrter Richtung des galvanischen Stromes; demnächst zeigte ein feines, an die Löthstelle der Wismuth- und Antimonstange gehaltenes Thermometer bei der einen Richtung eine Temperaturverminderung von  $0^{\circ},88$ , bei der entgegengesetzten eine Erhöhung von  $4^{\circ},12$  C., endlich aber liefs derselbe Stangen von Wismuth und Antimon von 4,5 Z. Länge und 0,4 Z. Querschnitt an einander löthen, bohrte in die Löthstelle ein kleines Loch, senkte in dieses die Kugel eines feinen Thermometers und füllte den übrigen Raum mit Eisenfeilicht. Ward dieser Apparat in den Strom einer einfachen Volta'schen Kette aus Platin und Zink von 1 Quadratfuß Fläche gebracht, so sank das Thermometer, wenn der positive Strom vom Wismuth zum Antimon ging, um fast  $3^{\circ},75$  C., fing aber nach einiger Zeit wieder an zu steigen, was augenscheinlich von der Erhitzung der Wismuthstange herrührte, die dem Gefühle nach bedeutend erwärmt war, während die Antimonstange in Folge ihres besseren Leitungsvermögens sich kalt zeigte; ging der Strom dagegen umgekehrt vom Antimon zum Wismuth, so stieg das Thermometer  $45^{\circ}$  C. Noch auffallender aber war folgender Versuch. Lenz füllte das Loch in der Löthstelle mit Wasser, und legte die zusammengelöthete Stange auf schmelzenden Schnee, womit zugleich die beiden Enden bedeckt waren. Hierdurch ging sowohl die Stange, als auch das Wasser in dem Loche auf  $0^{\circ}$  herab, und letzteres zeigte auch diese Temperatur 10 Minuten lang an einem Thermometer. Als darauf der Strom vom Wismuth zum Antimon die Stange durchlief, vor das Wasser nach 5 Minuten vollständig; auch zeigte das Thermometer bei wiederholten Versuchen in diesem Wasser  $4^{\circ},38$  C., und dieses ist also die erste Eisbildung durch Galvanismus.

se Zeit nicht aus, indem das Thermometer der Bedingung gemäß rasch oder rascher stieg.

<sup>1</sup> Aus Bulletin scient. de Petersb. in Poggendorff's Ann. XLIV.

224) Dafs dieses merkwürdige Verhalten eine Folge der Leitungsfähigkeit der hierbei in Anwendung gebrachten Metall sey, unterliegt keinem Zweifel, sofern keine andere denkbar Ursache aufzufinden ist; allein es versteht sich von selbst, daf hiermit das Phänomen noch keineswegs als erklärt zu betrachten sey. Um aber auch in dieser Beziehung einen bessern Anhaltspunkt zu haben, verdanken wir den Versuchen von LEX: zugleich eine nähere Bestimmung des elektrischen Leistungsvermögens beider Metalle. Nach der früher von diesem Gelehrten angewandten Methode fand derselbe, die Leitungsfähigkeit des Kupfers zu 100 angenommen,

für Quecksilber . . .	4,66
— Antimon . . .	8,87
— Wismuth . . .	2,58

Wurden beide zusammengelöthete Metalle als Einheit in die Kette eingeschaltet, so war der Leitungswiderstand nur unmerklich verschieden, der Strom mochte die eine oder die entgegengesetzte Richtung haben.

225) Handelt es sich darum, diese Erscheinungen mit der Wärmetheorie in Einklang zu bringen, so zweifle ich in der That, ob es möglich seyn wird, eine genügend sichere und hinlänglich gegen jeden Einwand begründete Erklärung aufzufinden, was wohl davon herrührt, dafs wir das eigentliche Wesen der Elektricität und namentlich das eigenthümliche Verhalten ihrer Durchströmung der Rheophore, ungeachtet der zahllosen bekannten Thatsachen, immer noch nicht genügend kennen. Statt aber diese Schwierigkeiten unberührt zu übergehen, wird es doch rathsamer seyn, die bisher gemachten Versuche einer Erklärung zu erwähnen und diejenigen Hypothesen anzuführen, die sich den meisten Thatsachen am leichtesten anfügen lassen.

Zuvörderst darf nicht übergangen werden, dafs RISS<sup>1</sup> die Materialität der Elektricität deswegen bezweifelt, weil sie ihre erwärmende Kraft in jedem Elemente der durchströmten Drähte äufsert; allein mir scheint dieses Argument ganz unzulässig, weil jeder materielle Körper die ihm eigenthümlich zukommende Wirkung an jedem Orte äufsert, wo er sich befindet,

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIII. 62.



und daher auch die Elektricität an jeder Stelle des von ihr durchströmten Rheophors die ihr eigenthümlichen Wirkungen, Erregung von Wärme und Magnetismus, äußern muß, ebenso wie z. B. die eine Röhre durchströmende comprimirt Luft gegen jedes gleich große Element der Röhrenwandung einen gleich starken Druck ausübt. Dem erwähnten Argumente gerade entgegengesetzt war eine frühere Ansicht von DE LA RIVE<sup>1</sup>, wonach er die Wärmeerzeugung durch Elektricität derjenigen analog betrachtete, welche entsteht, wenn ein Gas in Folge eines starken Druckes durch eine enge Röhre geprefst wird, weil er die Elektricität für ein den Gasen ähnliches Fluidum zu halten geneigt war, eine Ansicht, die ihm später allzugewichtigen Einwürfen ausgesetzt zu seyn schien, als daß er sie nicht aufgeben sollte. BERTHOLLET<sup>2</sup> war anfangs geneigt, das elektrische Fluidum für Wärme selbst zu halten, wollte aber, ehe er sich hierfür entschied, noch einige Versuche anstellen, was denn auch unter Mitwirkung von GAY-LUSSAC mit den trefflichen Apparaten des Professors CHARLES geschah und zu einigen allerdings beachtenswerthen Resultaten führte. Dahin gehört die Bemerkung, daß der zum Glühen gebrachte Platin nicht schneller erkalten soll, als wenn er anderweitig bis zu gleicher Temperatur erhitzt war, eine Thatsache, die mir im Allgemeinen noch zu wenig begründet zu seyn scheint, als daß sie bei der Erklärung des Phänomens vorzugsweise Berücksichtigung verdiente. Wichtiger ist, daß der Flaschenschlag, wenn er zu schwach ist, den Zusammenhang aller Theile des Drahtes zu trennen, einige Theilchen von seiner Oberfläche löst, die als Rauch aufsteigen<sup>3</sup>, wogegen ein stärkerer Schlag ihn in lauter Fäserchen zerreißt. Ueberhaupt scheinen ihm diese Wirkungen des elektrischen Stromes nicht sowohl auf einer Temperaturerhöhung, wie durch gewöhnliche Erwärmung, sondern auf einer Art Compression oder auf einem Einflusse auf den Zusammenhang der Körperelemente zu beruhen, denn wenn derselbe durch gasförmige Körper geht, so findet nur eine momentane Ausdehnung derselben, nicht wie durch

1 Mém. de la Soc. de Phys. et d'hist. nat. de Genève. T. III. l. p. 123.

2 Aus Essay de Stat. chim. in G. XX. 894.

3 Diese Erfahrung ist wohl ziemlich allgemein bekannt.



Wärme, statt, und als die holländischen Physiker ihn durch einen Bleidraht in einem Gefäße voll Stickgas leiteten, zerstierte der Draht in metallisches Pulver, statt daß er durch Hitze in Kugeln geschmolzen seyn würde. BERTHOLLET unterscheidet daher sehr richtig die Wirkungen der Elektricität an sich von denen der Oxydation (des Verbrennens) und glaubt, daß die ersteren sich bloß auf Verminderung oder Vernichtung der Cohäsionskraft, auf Trennung und Zerstreuung der kleinsten Theilchen beziehen, wodurch dann zugleich die Oxydation eingeleitet und befördert wird.

226) Die durch BRAZZELIUS aufgestellte, bereits mehrmal (§. 29) erwähnte Hypothese hat wegen der großen Celebrität dieses berühmten Gelehrten viele Anhänger gefunden. Hiernach ist die Wärme gar kein einfaches Wesen, sondern eine Zusammensetzung aus positiver und negativer Elektricität. Diese Hypothese, die keiner weiteren Erläuterung bedarf und sich schon durch ihre Einfachheit empfiehlt, erklärt leicht manche Entzündungen, als des Phosphors, Aethers u. s. w. wenn man annimmt, daß in diesen Körpern beide Elektricitäten sich vereinigen und in Wärme verwandeln; scheinbar leicht soll sie auch das Erglühen der Metalledrähte erklären, allein bei näherer Untersuchung ergibt sich evident, daß nicht bloß in Beziehung auf dieses letztere, sondern auch im Allgemeinen unüberwindliche Schwierigkeiten entgegenstehn. Zunächst geht aus zahllosen Versuchen augenfällig hervor, daß alle elektrische Erscheinungen bloß auf einer Trennung oder Verbindung beider Elektricitäten zu einem neutralen OE. bestehn, ein Satz, welcher unter besonderer Modification sogar die Basis sowohl der Franklin'schen als auch der Symmer'schen Theorie bildete und daher von allen Physikern, auch von BRAZZELIUS selbst, als gültig anerkannt wird. Nach der Hypothese des Letztern müßte aber bei jeder Elektricitäts-erregung, bei jeder Trennung beider Elektricitäten aus dem OE. = Wärme auf gleiche Weise Kälte entstehn, als durch die Verbindung beider zu OE. Wärme erregt wird. Durch das Reiben der Glasscheibe einer Elektrisirmaschine und durch die Volta'sche Säule müßte daher Kälte erzeugt werden, statt daß bedeutende Wärme zum Vorschein kommt. Man beseitigt zwar diese Einwürfe durch die Annahme, daß das Reiben der Glasscheibe durch sich selbst Wärme, die Trennung der



Elektricitäten Kälte erzeugt, wobei aber erstere in solcher Menge vorhanden seyn soll, daß ein Theil derselben vorherrschend bleibt. Bei der Säule leidet dieses keine Anwendung, doch könnte man sagen, auch in dieser sey die durch chemische Wirkung erzeugte Hitze im Uebermaße vorhanden. Diese letztere Hypothese ist ohne Widerrede unwahrscheinlicher, als die erstere; auf jeden Fall ist es aber schlimm, eine auf wenige Thatfachen gegründete Hypothese bei ihrer Anwendung auf andere Phänomene stets durch neue, gleichfalls unbegründete Hypothesen unterstützen zu müssen, und also, nach einer sehr wahren Aeußerung von GAUSS, ein Verfahren in Anwendung zu bringen, ähnlich dem älteren, als man zur Erklärung der Bahnen der Himmelskörper stets neue Epicyklen hinzufügte. Wenn man im bekannten Versuche von BIOT einen geladenen isolirten Conductor einem anderen isolirten ohne Berührung nähert und das 0 E. des letzteren durch Induction trennt, so müßte hierdurch Kälte entstehen, bei der Entfernung des ersten aber Wärme. Beides ist zwar noch nicht durch Versuche ausgemittelt, auf jeden Fall aber höchst unwahrscheinlich. Es bedarf indeß keiner Anhäufung vieler Argumente, da ein unwiderlegliches entgegensteht. Wenn ein langer Draht erglüht, so müßte zur Wärmeerzeugung eine Verbindung beider Elektricitäten in allen Querschnitten des Drahtes statt finden, was jedoch unmöglich ist. Beide Elektricitäten durchströmen denselben in Gemäßheit der doppelten Durchbohrung eines Stanniolblättchens nach MOLL in entgegengesetzter Richtung, und schon dieser Versuch zeigt deutlich, was sich jedoch von selbst versteht, daß sich beide in entgegengesetzter Richtung strömende Elektricitäten unterwegs nicht verbinden, vielmehr geschieht bei der Batterie die Vereinigung erst bei beiden Belegungen, deren jede die der ihrigen entgegengesetzte aufnimmt und dadurch in den Zustand von 0 E. versetzt wird, bei der einfachen Volta'schen Kette aber nimmt das Zink die positive Elektricität des Kupfers und letzteres die negative des Zinks auf, der Reophor dient bloß als Vehikel der Strömung, eine Verbindung beider Elektricitäten kann in ihm nicht stattfinden, denn die zu 0 verbundene Elektricität strömt nicht, schon deswegen, weil sie sonst nach beiden Seiten zugleich strömen müßte, was an sich unmöglich ist. Ein Erglühen des Rheophors wäre also hiernach nicht möglich, am wenigsten ein

fortdauerndes, wollten wir nicht mit der Erklärung der gesamten elektrischen Erscheinungen in Widerspruch kommen.

227) Die Geschwindigkeit, womit die Elektrizität vollkommene Leiter durchströmt, und die außerordentliche mechanische Gewalt, die sie ausübt, führten leicht zu der Erklärung, daß die Wärme durch dieselbe auf gleiche Weise, als durch Compression, erzeugt werde, allein DE LA RIVE<sup>1</sup> bemerkt mit Recht, daß dieses wohl auf den momentan wirkenden Flaschenschlag, nicht aber auf den Strom der Volta'schen Säule anwendbar sey, welcher fortdauernd Glühhitze erzeuge. Diese Bemerkung ist zwar unbezweifelt richtig, es darf jedoch zugleich nicht übersehen werden, daß auch die Reibung fortdauernd Wärme erzeugt, wodurch jedoch, wie an sich klar, das Phänomen selbst keineswegs erklärt ist. Ebendieses ist der Fall, wenn man die Wärmeerzeugung der Elektrizität aus ihrer chemischen Wirksamkeit ableiten wollte. Es ergibt sich also, daß die Bemühungen der Physiker, dieses interessante, aber auch höchst schwierige Problem zu lösen, bisher vergeblich waren, und daher kann dieses auch hier nicht geradezu beabsichtigt werden, wie wichtig auch eine solche Lösung für die Wärmetheorie überhaupt seyn mag. Dessenungeachtet werden einige allgemeine Bemerkungen hier nicht am unrechten Orte seyn.

α) Es ist eine bekannte Sache, daß Metalldrähte durch den Batteriefunken eine merkliche Veränderung ihres Volumens erleiden<sup>2</sup>. VAN MARUM sah, daß ein 18 Z. langer Eisendraht durch einen einzigen Flaschenschlag um mehr als 0,25 Z. verkürzt wurde, und ähnliche Resultate erhielt NAINNE, woraus also folgt, daß das stabile Gleichgewicht der Molecüle durch den elektrischen Strom bedeutend afficirt wird.

β) Man hat noch nicht genügend die Frage erörtert, welche Rolle der Leitungsdraht beim Strömen der Elektrizität spielt. Für statische Elektrizität ist aus früheren Erfahrungen bekannt, neuerdings aber durch FARADAY's Versuche erwiesen worden, daß die Trennung beider Elektrizitäten bloß auf der Oberfläche der Conductoren statt findet, bei der dynamischen Elektrizität kann dieses jedoch nicht der Fall seyn, vielmehr geht aus

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XV, 258.

<sup>2</sup> RECHEN's Lehrbuch der Experimentalphysik. Th. II. S. 266.



allen Erscheinungen, namentlich aus der so eben erwähnten Volumensänderung der Rheophore evident hervor, daß die Elektricität durch die ganze Masse der Leiter strömt.

γ) Auch hierbei könnten die Leiter der Elektricität insofern passiv seyn, daß ihre eigene O Elektricität nicht getrennt würde, sondern beide Elektricitäten in ihnen in entgegengesetzter Richtung strömten, sie könnten aber auch insofern activ seyn, als ihre eigene O Elektricität durch den Elektrometer getrennt würde; in beiden Fällen würden die elektrischen Ströme in ihnen die bekannten Veränderungen hervorbringen können. Ohne im mindesten hierüber entscheiden zu wollen, da bis jetzt keine genügend bestimmende Erfahrung vorhanden ist, bin ich geneigt, der letztern Ansicht beizutreten, indem die neuesten Inductionsapparate (die durch *Naxx* sogenannten magnetoelektrischen Rollen) dieselben mindestens wahrscheinlich machen, wonach der elektrische Strom, welcher einen vollkommenen Leiter durchströmt, in einem ihm isolirt genäherten gleichfalls eine elektrische Strömung erregt.

δ) Es scheint mir ein allgemein gültiges Naturgesetz zu seyn, daß alle Flüssigkeiten, sobald sie bei ihrer Bewegung Hindernisse zu überwinden haben, in Undulationen versetzt werden, die dann mehr oder minder deutlich wahrnehmbar sind. Beispielsweise möge hier nur erwähnt werden, daß auch die Luftmassen im Sturme deutlich diesen wellenartigen Charakter zeigen. Hiernach wären also auch die elektrischen Ströme nicht als ein stilles Fortfließen, sondern als ein wellenartiges Fortschreiten zu betrachten, womit dann auch die Geschwindigkeit ihrer Bewegung bei unleugbar vorhandenem Widerstande besser vereinbar seyn würde.

Wir müssen uns hiernach, um die Naturgesetze mehr zu vereinfachen, folgende Vorstellung machen. Wenn die innere Belegung einer geladenen Flasche oder die Kupferscheibe der einfachen Volta'schen Kette mit einem Metalldrahte in Berührung kommt, so wird die aufgehäuften positive Elektricität die negative im nächsten Elemente des Drahtes trennen, die aber ihre eigene positive Elektricität nicht loslassen würde, wenn diese nicht gleichzeitig durch die negative der äußern Belegung hierzu bewogen würde. Die trennende Kraft schreitet dann durch die ganze Drahtlänge vermittelst der jedes Element treffenden Einwirkung unglaublich schnell fort, die wirkliche

Trennung findet aber erst dann statt, wenn alle einzelne Theile des Rheophors und beide Belegungen der Flasche mit einander in Conflict gekommen sind. Mit den nöthigen Modificationen gilt dieses von beiden Polen der Volta'schen Säule und der sie verbindenden Drahte. Man könnte dann annehmen, daß die mechanische Gewalt einer so unglaublich schnellen Strömung die Wärme durch Compression auspresste; es dürfte aber angemessener seyn zu einer Art chemischer Einwirkung seine Zuflucht zu nehmen. Allerdings scheint der Umstand, daß die Erhitzung mit zunehmendem Widerstande wächst, auf eine mechanische Wirkung zu deuten, allein man muß auch berücksichtigen, daß chemische Actionen gleichfalls eine gewisse Zeitdauer erfordern, weil eine so schnelle Strömung denkbar wäre, daß gar kein Einfluß auf die Molecüle der Körper statt finden könnte. Als Axiom darf zugleich der Satz von stabilen Gleichgewichte durch den Conflict der attractiven und repulsiven Kräfte auf die Molecüle der Körper angenommen werden, wobei dann die Wärme entweder mit der Repulsionskraft identisch oder doch innigst damit verbunden ist. Wenn man hiernach berücksichtigt, welchen Einfluß die Elektricität auf die Molecüle der durchströmten Körper ausübt, sofern das Volumen der Körper verändert, wie sie ferner im Allgemeinen so kräftig chemisch wirkt, so gewinnt sehr leicht die Vorstellung einen nicht unbedeutenden Grad der Wahrscheinlichkeit, daß durch diese beiden Wirkungen der getrennten Elektricitäten das stabile Gleichgewicht der Körper aufgehoben und Wärme auf gleiche Weise, als durch die Wirkung chemischer Kräfte bei den Verpuffungen, momentan frei wird.

PELTIER's Entdeckung scheint auf den ersten Blick jede Erklärung der Wärmeerzeugung durch Elektricität unmöglich zu machen, inzwischen dürfte folgende Hypothese doch einigen Schein der Möglichkeit gewähren. Die positive Elektricität hat nach vielen Indicien einen höhern Grad der Spannung als die negative; man könnte ihr daher verhältnißmäßig kräftigere Wellen beilegen, ohne daß diese dennoch im Ganzen den negativen vorausseilen, weswegen auch die Leitungsfähigkeit einer Verbindung von Wismuth und Antimon für jede Richtung der elektrischen Ströme gleich ist, denn beide werden durch das Gesamtverhalten der Elektromotoren und der Rheophore bedingt. Wenn daher die kräftigeren positiven Wellen



aus einem schlechteren Leiter in einen viel besseren übergehn, so kommen sie zu einer momentanen Ruhe, einem momentanen Fortgleiten durch eine kurze Strecke; ihre Wirkung hört auf, die Wärme wird gebunden und es tritt nur dicht an der Löthstelle Kälte ein. Uebrigens verdiente noch untersucht zu werden, ob auch dann Kälte eintritt, wenn die beiden Metalle nicht zusammengelöthet, sondern bloß in genauer Berührung sind, weil in dem Falle, daß dann die so höchst auffallende Wirkung wegfiel, auch der Einfluß des zum Löthen dienenden Metalles bei der Erklärung berücksichtigt werden müßte.

### E. Verhalten der Wärme.

Die sämtlichen Erscheinungen, welche in diesem Abschnitte zur Untersuchung kommen, pflegte man früher unter *Wärmeleitung* zusammenzufassen, allein es zeigten sich dann so auffallende Widersprüche in den Phänomenen, daß es nicht möglich wurde, sie zu einigen, noch viel weniger, sie auf bestimmte Gesetze zurückzuführen. So zeigten sich z. B. Körper, denen man auf der einen Seite ein starkes Wärmeleitungsvermögen zuschrieb, weil sie schnell erkalteten, von der andern als schlechte Leiter, weil sie die Wärme nur wenig durch sich hindurchließen. Im Allgemeinen kommt hier das Verhalten der Wärme insofern in Betrachtung, als es sich fragt, nach welchen Gesetzen sie einen Körper verläßt und von einem andern aufgenommen wird, in einigen Körpern sich schnell, in andern langsam ausbreitet, endlich wie sie in den verschiedenen Körpern eine mehr oder weniger hohe Temperatur erzeugt oder gänzlich verschwindet, ohne eine Temperaturerhöhung zu bewirken, obgleich sie durch anderweitige Motionen der Körper in unverminderter Menge wieder zum Vorschein kommt. Werden alle diese Erscheinungen gehörig gesondert, so lassen sich nicht bloß die einzelnen füglich unter allgemeine Gesetze bringen, sondern sie fügen sich auch insgesamt ohne Schwierigkeit dem bereits aufgestellten allgemeinen Erklärungsprincipe, ohne daß innere Widersprüche zurückbleiben, wie der Verfolg der Untersuchungen ergeben wird.



## 1) Wärmestrahlung.

228) Unter Wärmestrahlung verstehen die Physiker meistens ein bereits oben erwähntes Verhalten der Wärme, wonach dieselbe, wenn sie am Tage mit den Lichtstrahlen von der Sonne auf der Erde angelangt ist, schon bei Tage, noch mehr aber bei Nacht, dem leeren Himmelsraume wieder zueilen soll<sup>1</sup>. Gegen diese Hypothese, wie allgemein dieselbe auch von den berühmtesten Physikern angenommen und vertheidigt wird, habe ich mich aus mir unwiderleglich scheinenden Gründen erklärt, zu denen bei der Untersuchung der Wärmepolarisation noch andere gewichtige hinzukommen werden. Dennoch aber stelle ich eine Wärmestrahlung keineswegs in Abrede, wie auch schon nothwendig aus der Annahme von Wärmewellen folgt, jedoch in einem andern Sinne, als dem eben bezeichneten. Wärmestrahlung findet nämlich allezeit statt, wenn die Wärme irgend einer Wärmequelle durch den leeren Raum oder beliebige expansibele und tropfbare Flüssigkeiten und selbst feste Körper nach dem Grade ihrer Diathermanität oder in andere feste oder flüssige Körper übergeht oder auch sich anscheinend bloß zerstreuet, falls ein sie aufnehmender Körper zu entfernt seyn sollte. Wir wollen zuerst die vorzüglichsten Thatsachen beleuchten, wobei es jedoch schwer ist, die eigentliche Strahlung von der Durchleitung zu trennen, obgleich beide Erscheinungen von den bessern Experimentatoren zugleich berücksichtigt zu werden pflegen.

## a) Strahlung im Allgemeinen.

229) Der Erste, welcher die Aufmerksamkeit der Physik auf das Phänomen der Strahlung lenkte, war wohl MARIOTTI

---

1 Es scheint mir überflüssig, außer den oben §. 79 ff. bereits erwähnten Autoritäten noch die übrigen vollständig aufzuzählen; da es wird stets nur das Stattfinden eines Erkaltes bezeugt und dies hypothetisch von der Strahlung abgeleitet, ohne deren wirkliche Existenz nachzuweisen. Vorzugweise gelten in dieser Beziehung WERNE über den Thau, s. Art. Thau, Bd. IX. S. 686. ARAGO in *Annuaire* 1828. BOUSSINGAULT in *Ann. de Chim. et Phys.* T. LIII. p. 260. POGENDORFF's *Ann.* XXXI. 600 und viele Andere.

2 *Mém. de l'Acad.* 1682. Die noch älteren Versuche der Mitgli

indem er fand, daß die Strahlen eines Feuers in einem Hohlspiegel gesammelt auf die im Focus gehaltene Hand brennend einwirkten, was jedoch nicht statt fand, wenn sie durch eine Glastafel aufgehalten wurden. Diese Versuche mit Spiegeln wurden von DU FAY<sup>1</sup> und CASSINI<sup>2</sup> wiederholt. LAMBERT<sup>3</sup> aber unterschied mit seinem gewohnten Scharfsinn sogleich die Wirkungen des Lichts von denen der Wärme, indem er die Strahlen eines hell brennenden Feuers mit einer Glaslinse auffing, aber wenig Wärme im Focus derselben an seiner Hand empfand, wogegen es ihm gelang, durch die Hitze glühender Kohlen vermittelt zweier Brennspiegel leicht entzündliche Körper auf eine Entfernung von mehr als 24 Fusa in Brand zu setzen. Am interessantesten und belehrendsten sind die Versuche von SCHULZ<sup>4</sup>, welcher zuerst den Namen *strahlende Wärme* einführt und nachwies, daß die Wärmestrahlen nicht durch den Luftzug abgelenkt werden, durch starke Bewegung der Luft an Intensität nicht verlieren und die Luft selbst nicht erwärmen. Fing er die Strahlen eines Feuers durch eine Glasscheibe auf, so drangen die der Wärme nicht durch, wohl aber die des Lichtes, die sich auch nachher vermittelt einer Linse concentriren ließen. Hiernach stellte er den Satz auf, daß ein Glaspiegel zwar die Lichtstrahlen reflectire, nicht aber die Wärmestrahlen, eine polirte Metallfläche aber beide. Hielt er daher einen metallenen Hohlspiegel dem Feuer entgegen, so wurde dieser selbst nicht heiß und konnte fortdauernd ohne Nachtheil in der Hand gehalten werden, war aber die Oberfläche desselben geschwärzt, so nahm seine Hitze schon in vier Minuten so sehr zu, daß man ihn nicht mehr mit der Hand halten konnte. Diese wichtigen Versuche, an die sich die bisher bedeutenden von KING<sup>5</sup> anreihen lassen, erregten weit weniger Aufmerksamkeit, als sie eigentlich verdienten; mehr aber war dieses der Fall bei den allerdings ausgedehnteren,

der Akademie del Cimento, welche auszumitteln suchten, ob Calorstrahlen vom Eise ebenso als Wärme- und Lichtstrahlen von Metallspiegeln zurückgeworfen würden, scheinen wenig oder gar nicht beachtet worden zu seyn. S. Saggi di naturali esperienze. a cart. 176.

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. 1726.

<sup>2</sup> Ebendasselbst 1747. p. 25.

<sup>3</sup> Pyrometrie. S. 210. §. 378.

<sup>4</sup> Versuche über Luft und Feuer. S. 60.

<sup>5</sup> Moreels of Criticism. Lond. 1788. 4. p. 1.

welche PICTET<sup>1</sup> theils allein, theils mit DE SAUSSURE veranstaltete. Er stellte zwei Spiegel von polirtem Zinn, einen Fuß im Durchmesser haltend, deren Brennweite 4,5 Z. betrug, in 12 F. Abstand von einander, brachte in den Focus des einen die Kugel eines empfindlichen Thermometers, in den des andern eine eiserne Kugel von 2 Zoll Durchmesser, die anfangs rothglühend war, nachher sich aber so weit abkühlte, daß sie aufhörte am Tage sichtbar zu glühn. Ein zweites Thermometer wurde so aufgehangen, daß es sich in gleichem Abstände von der Kugel befand, als das erste, aber nicht im Focus des Brennspiegels. In 6 Minuten, nachdem die Kugel an ihren Ort gebracht war, stieg das erste Thermometer auf 13°,12, das zweite aber bloß auf 3°,12 C., woraus also hervorging, daß die Strahlen der Wärme, gleich denen des Lichts, vom Spiegel reflectirt werden mußten. Bei einer Wiederholung des Versuchs als statt der Kugel eine Kerzenflamme genommen wurde, stieg das erste Thermometer gleichfalls um fast 12° C. Wie früher SCHÆELE, wollte auch PICTET die Wärmestrahlen von den Lichtstrahlen trennen, und als das Thermometer durch eine Kerze im Focus von 2°,5 bis 16° C. gestiegen war, hielt er eine Glasscheibe zwischen die beiden Spiegel, wodurch das Thermometer sogleich bis 7°,12 herabging, nach Wegnahme derselben aber wieder zur vorigen Höhe stieg. Daß das Thermometer nach Einbringung der Glasscheibe nicht ganz wieder zu seinem anfänglichen Stande herabging, betrachtete er als eine Folge einiger das Glas durchdringender Wärmestrahlen und der früher aufgenommenen Wärme, die wieder gegen den Spiegel strahlen sollte. Weiter stellte PICTET in den Focus der einen der 10,5 Fuß von einander abstehenden Hohlspiegel eine kleine gläserne Phiole mit etwa 2 Unzen siedenden Wasser und ein empfindliches Thermometer in den des andern; in 6 Minuten stieg dasselbe von 8°,33 bis 10°,33 und fiel nach Wegnahme der Phiole auf seinen vorigen Stand. Als nachher die Kugel des Thermometers geschwärzt war, stieg das Thermometer in derselben Zeit von 10°,75 bis 12°,87. Wurde ein gläserner Hohlspiegel statt des metallenen angewandt, so war kein Steigen des Thermometers durch die heiße eiserne Kugel wahrnehmbar. PICTET wünschte auch die Geschwindigkeit der

<sup>1</sup> Versuch über das Feuer. Deutsche Ueb. Tüb. 1790, S. 56 ff. Vergl. Essais de Phys. T. I. p. 63.



Wärmestrahlung zu messen, stellte deswegen die beiden Spiegel 69 Fuß von einander, brachte in den Focus des einen die eiserne Kugel, in den des andern ein empfindliches Luftthermometer, und hielt einen Schirm zwischen beide. Nach Wegnahme des Schirmes stieg das Thermometer sofort, weswegen er die Geschwindigkeit für unmeßbar groß hielt, jedoch begreift man leicht, daß diese Art der Messung ungenügend ist. Solche Hohlspiegel werden seitdem sehr allgemein gebraucht und heißen die *Pictet'schen* Brennspiegel. In der Regel haben sie 18 Z. Chorde und 6 bis 8 Z. Brennweite; man legt in den Brennpunct des einen mit einem Blasebalge versehenen eine etliche Kubikzoll große Kohle, bringt in den des andern ein Stück Zündschwamm, entfernt beide auf 12 bis 36 Fuß von einander und entzündet den Schwamm durch Anblasen der Kohle. Die gewöhnlichen Spiegel dieser Art sind von getriebnem Messingblech und daher unvollkommen; könnte man sie aber ohne zu große Kosten von hoch polirtem Spiegelmetall oder Stahl erhalten, so ließen sich damit sicher viele belehrende Versuche anstellen. *PICRET* brachte auch eine kaltmachende Mischung in den Focus des einen seiner Spiegel und sah dann das Thermometer tief herabgehn, betrachtete dieses aber nicht als Kältestrahlung, sondern als eine vom Thermometer aus rückwärts gehende Wärmestrahlung<sup>1</sup>.

230) Die bisher erwähnten Versuche bezögen sich auf die Wärmestrahlen, sofern dieselben auf verschiedene Flächen fallen und von diesen verschluckt oder reflectirt werden, wenn wir vorläufig den Durchgang durch das Glas unberücksichtigt lassen; *RUMFORD*<sup>2</sup> berücksichtigte bei seinen Untersuchungen nicht bloß dieses, sondern auch den Einfluß, welchen die Flächen auf die durch sie dringenden Wärmestrahlen ausüben. Er wurde hierauf durch die Beobachtung geführt, daß blecherne Gefäße, wenn sie blanke Oberflächen haben, mit heißem Wasser gefüllt in ruhiger Luft langsamer erkalten und nach

<sup>1</sup> *HERSCHTEL* in *Encycl. Met. Art. Heat.* p. 293 giebt an, daß Mitglieder der Akad. del Cimento 500  $\text{Gr.}$  Eis vor einen Hohlspiegel brachten und das Thermometer im Focus dadurch sinken sahen.

<sup>2</sup> *Mémoires sur la Chaleur.* Par. 1804. 8. *Philos. Trans.* 1804. 77. Kurze Notitz in *G.* XVII. 85 u. 213.

tiefer Erkaltung in heißer Luft langsamer erwärmt werden als wenn ihre Oberfläche mit dünnem Zeuge überkleidet ist. RUMFORD bediente sich zu den feinern Versuchen seines *Thermoskops*<sup>1</sup>, mittelst dessen er die kleinen Unterschiede der Strahlung messen konnte, indem er zugleich zwischen die beiden Kugeln des Instrumentes Schirme aus Papier mit Goldschau überzogen brachte, um die eine oder die andere Kugel gegen den Einfluß der strahlenden Wärme oder auch gegen die von ihm angenommene Kältestrahlung zu schützen. Seine Versuche bezweckten zuerst den Beweis, daß wirklich eine Strahlung, bestehend in Undulationen, statt finde, weil die Wärme das Thermometer in einer Entfernung afficire, wohin sie durch Mittheilung nicht gelangen könne, eine Folgerung, die in Gemäßheit der sehr geringen Leitungsfähigkeit wohl als richtig gelten, zugleich aber auf keine Weise so weit ausgedehnt werden kann, daß zugleich die Materialität der Wärme dadurch widerlegt würde. RUMFORD füllte daher metallene Cylinder mit Wasser von 82°,22 C. Wärme, brachte sie in verschiedene Entfernungen von den Kugeln seines Calorimeters und beobachtete die Bewegung der Flüssigkeitssäule in der Röhre des letzteren. Alsdann ließ er gleiche Gefäße von verschiedenen Metallen verfertigen oder überzog das nämliche mit Goldschau, Silberschau u. s. w. und fand, daß bei gleichem Glänze die Strahlung nicht merklich verschieden war. Demnächst näherte er dieselben Cylinder mit Eis gefüllt oder mit eiskaltem Wasser gefüllte Gefäße den Kugeln des Thermoskops von oben, von unten und von der Seite und gewährte sogleich eine entgegengesetzte Bewegung der Flüssigkeitssäule. Zugleich entdeckte er, daß durch Lampenrufs geschwärzte Metallflächen sowohl die Wärmestrahlung als auch die Kältestralen weit leichter aussendeten, als polirte. War der Boden eines metallenen Cylinders mit Goldschlägerhaut bekleidet, so zeigte sich eine 25mal stärkere Wärmestrahlung; in einer Anmerkung wird jedoch hinzugefügt, daß diese Bestimmungen sehr variiren, je nachdem das Thermoskop empfindlicher ist, und zwar in der Art, daß ein empfindliches nur ein Verhältniß von 4:1, ein durch einen Ueberzug mit schwarzem Tusch unempfindlicher gemachtes

1 Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 996.



Verhältniß von 16:1 gab, denn das Thermoskop ist am empfindlichsten, wenn die Kugeln ganz rein sind. Die angegebenen Zahlenbestimmungen können auf jeden Fall nicht als völlig genau gelten. Ein interessanter Versuch unter vielen andern war der, wobei der Kugel des Thermoskops in gleicher Entfernung von beiden Seiten zwei Cylinder gleichzeitig genähert wurden, deren einer ebenso viel wärmer, der andere ebenso viel kälter war als die Temperatur der Kugel, und als sich kein merklicher Einfluß zeigte, glaubte RUMFORD hierin den Beweis zu finden, daß die Kältestrahlen von gleicher Intensität seyen, als die Wärmestrahlen. Durch Bekleidung der Cylinderflächen mit Goldschlägerhaut fand er ferner nicht bloß das Ausströmen der Wärme, sondern auch das Einströmen derselben bedeutend verstärkt, und noch mehr, wenn diese Bekleidung mit Tusch geschwärzt war. Gegen die Annahme eigener Kältestrahlen erklärte sich vorzüglich PREVOST, indem nach seiner Ansicht die stärkeren Wärmestrahlen heißerer Körper die schwächeren kälterer überwinden; inzwischen hat schon PICTET die Sache richtig aufgefaßt, und es bedarf zur Erläuterung dieser Phänomene keiner so ausführlicher Untersuchungen, als AINEN<sup>1</sup> ihr gewidmet hat.

In einem am 25ten Juni 1804 im Institute vorgelesenen Memoir wiederholt RUMFORD<sup>2</sup> die Resultate dieser seiner Versuche, hauptsächlich um zu beweisen, daß es keinen Wärmestoff gebe, sondern daß die diesem beigelegten Phänomene von Wärme- und Kältestrahlen herrühren, wobei er jedoch zugesteht, daß diese auch in Undulationen des Aethers bestehen können, welcher die Molecüle der Körper umgiebt und ihre Repulsion bewirkt. Als belehrender Zusatz ist aber zu betrachten, daß die Dicke der Ueberzüge blanker Metallflächen einen Einfluß auf die Zeit des Erkaltens ausübt. Ohne Ueberzug erfolgte die Erkaltung um gleiche Grade in 45 Min.; bei einer Lage Firniß in 31 Min., bei zwei Lagen in 26,25 Min., bei vier Lagen in 20,75 Min. und bei acht Lagen in 24 Minuten.

231) Gleichzeitig mit RUMFORD wandte sich auch LESLIE<sup>3</sup>

<sup>1</sup> The Quarterly Journ. New Ser. N. XIV. p. 378.

<sup>2</sup> Mémoires. p. 129.

<sup>3</sup> Inquiry into the nature of Heat. Lond. 1804. 8. Vergl. Phi-



zur Untersuchung dieser Aufgabe, wiederholte namentlich die durch PICTET angestellten Versuche, und erweiterte diese insofern, als er nicht bloß die Oberfläche der Spiegel, sowohl der metallenen als auch der gläsernen, sondern auch die Kugeln seines Differentialthermometers, dessen er sich auf gleiche Weise, als RUMFORD seines Thermoskops bediente, mit den verschiedensten Substanzen bekleidete, um deren Ein- und Ausstrahlungsvermögen zu bestimmen. Indem er die Wirkungen eines gläsernen Hohlspiegels untersuchte, den er foliirt und nicht foliirt, mit polirter und rauh gemachter Oberfläche anwandte, gelangte er zu der Ueberzeugung, daß nicht bloß die Oberfläche der Körper, sondern auch ihre eigentliche Beschaffenheit das Strahlungsvermögen bedinge, was jedoch schwerlich begründet seyn dürfte, wenn auch Glas, als transparenter Körper, hierauf führen sollte; überhaupt erfordert der Durchgang der Wärme durch transparente Körper eine specielle Untersuchung. Die bis dahin erhaltenen Resultate wurden bedeutend erweitert durch die Anwendung eines *hohlen Würfels* aus Metallblech, am besten Messing- oder Kupferblech, von 4 bis 6 Zoll Seite. Da die obere und untere Fläche solcher Würfel nicht in Betrachtung kommen, so sind bloß die vier Seitenflächen zu berücksichtigen. Diese werden in allen Beziehungen einander gleich gewählt, dann bleibt die eine äußere Fläche polirt, die drei andern werden aber mit verschiedenen Substanzen bedeckt, wozu LESLIE Lampenrufs, Schreibpapier und Kronglas wählte<sup>1</sup>. In der obern Fläche befindet sich eine Oeffnung mit konischer Röhre zum Eingießen des heißen oder eiskalten Wassers durch welche man zugleich ein Thermometer einsenken kann und auf der Mitte wird ein hölzerner Knopf zum bequemere

---

los. Trans. 1816. P. 1. Wiederholung seiner Versuche durch HENRI HUNSON in London and Edinb. Phil. Mag. N. XL. p. 297.

<sup>1</sup> Zweckmäßig ist die eine Seite polirt, die zweite mattgeschliffen, die dritte mit Lampenrufs und die vierte mit verschiedenfarbigen Stoffen überzogen zu wählen. Uebrigens habe ich gefunden, daß solche Würfel durch längeren Gebrauch weniger wirksam werden, vermuthlich weil die innern Flächen durch etwas Schmutz ihren Einfluß verlieren. Interessant ist bei einem solchen Würfel, daß bei gleichzeitiger Näherung zweier Finger in gleichen Abständen die polirte Seite kalt, die mit Papier beklebte heiß scheint, bei der Berührung aber das Gegentheil eintritt.

Manipuliren angebracht. Nähert man abwechselnd die verschiedenen Seiten einem Luftthermometer in gleichen Entfernungen, so gewahrt man den Unterschied des Strahlungsvermögens. LESLIE glaubt auch gefunden zu haben, daß der Focus der Wärmestrahlen näher am Spiegel liege, als der der Lichtstrahlen, was jedoch später nicht besonders beachtet und bestätigt worden ist. Derselbe hat die verschiedenen Substanzen nach ihrem Ausstrahlungsvermögen geordnet. Hiernach ist dasselbe in relativen Zahlenbestimmungen ausgedrückt folgendes:

Lampenschwarz . . . . .	100	Marienglas . . . . .	80
Schreibpapier . . . . .	98	Reifsblei . . . . .	75
Harz . . . . .	96	rauhes Blei . . . . .	45
Siegellack . . . . .	95	Quecksilber . . . . .	20
Kronglas . . . . .	90	blankes Blei . . . . .	19
Tusche . . . . .	88	polirtes Eisen . . . . .	15
Eis . . . . .	85	Zinnplatte . . . . .	12
Mennig . . . . .	80	Gold, Silber, Kupfer	12

Das Ausstrahlungsvermögen des Wassers nimmt er nach Schätzung zu 100 an, doch ist diese Bestimmung wohl sehr ungewiß, und überhaupt kommt es ohne Zweifel sehr auf die Dicke der Ueberzüge an. MELLONI<sup>1</sup> bestimmte mittelst seines Thermomultiplicators und der Anwendung eines Leslie'schen Würfels mit siedendem Wasser das relative Ausstrahlungsvermögen von sechs Substanzen, und fand dasselbe für Kienrufs = 100, Bleiweiß = 100, Hausenblase = 85, Gummilack = 72, Metallfläche = 12. Auf gleiche Weise hat LESLIE verschiedene Substanzen nach der verhältnißmäßigen Stärke ihres Reflexionsvermögens geordnet.

Messing . . . . .	100	Blei . . . . .	60
Silber . . . . .	90	Zinnfolie in Queck-	
Zinnfolie . . . . .	85	silber erweicht . . . . .	10
Blockzinn . . . . .	80	Glas . . . . .	10
Stahl . . . . .	70	Glas mit Wachs oder	
		Oel überzogen . . . . .	5

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXV. 572.

Inzwischen ist nicht zu bezweifeln, daß, wie beim Lichte, so auch bei der Wärme die Höhe der Politur einen großen Einfluß ausübt. Auf eine interessante Weise und zugleich mit Beziehung auf praktischen Nutzen hat R. W. Fox<sup>1</sup> das Strahlungsvermögen ungleicher Flächen durch die Menge des niedergeschlagenen Wasserdampfes bestimmt. Zwei gleiche hohle Würfel von Weisblech, 4 Zoll Seite haltend, waren mit einem Kessel so durch Röhren verbunden, daß das in ihnen niedergeschlagene Wasser durch einen geöffneten Hahn abließ, das in den Röhren verdichtete aber in den Kessel zurückfloß. Die Oberfläche des einen Gefäßes war blank, die des andern mit Lampenruß geschwärzt, und das Verhältniß der Strahlung beider war 972 zu 1736 oder wie 1:1,786. Aeltere Versuche ebendesselben<sup>2</sup>, wobei er metallene Gefäße mit heißem Oel gefüllt, theils blank, theils mit geschwärzter Oberfläche, für sich allein oder in andere etwas weitere Kästchen eingeschlossen, unter einer Campana in atmosphärischer Luft oder in exantlirter erkalten ließen, beweisen im Allgemeinen, daß die Erkaltung im Vacuum langsamer, als in der Luft erfolgt. Die Wirkung geschwärzter Oberflächen ist anderweitig genügend bekannt, weniger aber, daß das Hineinsetzen in die umgebenden Kästchen die Zeit des Erkaltens im Ganzen verkürzte.

232) Unter diejenigen, welche schätzbare Versuche über Wärmestrahlung anstellten, gehört auch MAYCOCK<sup>3</sup>, dessen Bemühungen zu ihrer Zeit mehr Anerkennung verdient hätten, als ihnen zu Theil wurde, da er den Einfluß des Lichtes gänzlich ausschloß, indem er ein Gefäß mit heißem Wasser in den Brennpunct des einen Spiegels stellte. Außerdem wandte er Tafeln von verschieden gefärbtem Glase zum Aufangen der Wärmestrahlen an, und bemerkte, daß diese eine ungleiche Menge derselben durchlassen, worauf wir hier bloß deswegen nicht weiter eingehen, weil dieser Gegenstand neuerdings viel gründlicher und in ungleich größerem Umfange behandelt worden ist. Eine große Menge Versuche über Wärme-

<sup>1</sup> Edinburgh Journ. of Science. N. XVIII. p. 232.

<sup>2</sup> Philosoph. Magaz. or Annals. T. XI. p. 345.

<sup>3</sup> Nicholson's Journ. T. XXVI. p. 75. Bibl. Brit. T. XLV. p. 218.



strahlung hat ferner PREVOST<sup>1</sup> angestellt; sie enthalten jedoch nicht sowohl nur Thatsachen, als vielmehr die Elemente zur Begründung seiner Theorie, von welcher weiter die Rede seyn wird. Die Versuche von DE LA ROCHE<sup>2</sup> waren hauptsächlich bestimmt, die Modificationen der Licht- und Wärmestrahlen kennen zu lernen, welche sie beim Durchgange durch verschiedene Arten Glas erleiden, inzwischen beweisen sie zugleich, man darf wohl sagen unzweifelhaft, einen allerdings hierher gehörigen Satz, daß nämlich die Quantität Wärme, welche ein erhitzter Körper in einer gegebenen Zeit gegen einen in gewissem Abstände entfernten Körper ausstrahlt, unter übrigens gleichen Umständen in einem gröfseren Verhältnisse wächst, als in dem des Temperaturunterschiedes beider Körper. Unter die minder ausführlichen Behandlungen des Problems der Strahlung gehören auch die Versuche von RITCHIE<sup>3</sup>. Das *Differentialthermometer*, dessen er sich dabei bediente, bestand aus 2 bis 6 oder gar 8 Zoll im Durchmesser haltenden 0,25 bis 1 Zoll dicken hohlen Cylindern von Messingblech oder dünnen Zinnplatten, die durch eine U-förmig gebogene Glasröhre verbunden waren. Die grofse Menge der in diesen Cylindern enthaltenen Luft mußte beim geringsten Wechsel ihrer Temperatur den kleinen Cylinder der in der Glasröhre eingeschlossenen gefärbten Flüssigkeit durch einen grofsen Raum bewegen, und zugleich waren die äufsern Flächen der Cylinder mit Lampenrufs überzogen. Es ergab sich bei der Anwendung von Gefäfsen mit heifsem Wasser und erhitzten Metallkugeln im Ganzen, daß die Intensität der Wärmestrahlung den Quadraten der Entfernung umgekehrt proportional ist. Man nimmt dieses Gesetz sehr allgemein als gültig an, und auch sonstige Versuche dienen zur Unterstützung desselben, da man es ohnehin als theoretisch wohl begründet betrachten muß. LESTER<sup>4</sup> fand jedoch aus seinen Versuchen mit dem Photometer, daß die Abnahme der Intensität dem einfachen Verhältnifs der Abstände sehr nahe proportional sey, und er sucht dieses

<sup>1</sup> Essay sur le Calorique rayonnant. Genève 1809.

<sup>2</sup> Journ. de Physique. T. LXXV. p. 201. Annals of Philos. T. II. p. 100.

<sup>3</sup> Edinburgh Journ. of Science. N. XIV. p. 350.

<sup>4</sup> An exper. Inquiry into the nature and propag. of Heat. exp. 15 a. 16.

mit seiner Theorie zu vereinigen, obwohl andere Versuche ihn auf das Gesetz der Abnahme nach dem umgekehrten quadratischen Verhältnisse führten. MELLONI<sup>1</sup> hat nicht bloß durch genaue Versuche die Gültigkeit dieses Gesetzes völlig erwiesen, sondern auch die Ursachen aufgefunden, welche LESLIE's Irrthum herbeiführten.

233) Bei allen diesen Untersuchungen bleibt die Frage unbeantwortet, ob durch gleiche Beschaffenheit der Oberflächen ebenso die *Einstrahlung* als die *Ausstrahlung* der Wärme bedingt wird. Zur Beantwortung derselben hat RITCHIE<sup>2</sup> Versuche mit einem eigens hierzu verfertigten, sehr zweckmäßigen Apparate angestellt. Dieser besteht aus einem großen Differentialthermometer mit Cylindern vom dünnsten Eisenblech 47. F und G, welche 3 bis 4 Z. hoch und 1 Z. dick auf die Enden einer an beiden Seiten rechtwinkelig aufgebogenen Glasröhre aufgesteckt sind. Der horizontale Theil AB dieser Glasröhre ist etwa 1 Fuß lang, jeder aufwärts gebogene Arm AD, BC vier bis fünf Z. hoch und oben in die Kugeln C und D aufgeblasen, um mehr Flüssigkeit aufzunehmen und ihr Eindringen in die hohlen Cylinder zu verhindern. Die innere Hälfte des einen der beiden Cylinder ist durch Lampenrufs geschwärzt oder mit einem sonstigen, die Strahlung befördernden Ueberzuge bedeckt, der andere behält seine blanke Oberfläche bei. In der Mitte der Glasröhre wird eine hölzerne Säule aufgerichtet und auf diese ein hohler Cylinder aus dünnstem Weißblech von gleicher Höhe und Dicke, als die beiden an den Enden der Glasröhre, gesteckt, dessen eine verticale Hälfte gleichfalls geschwärzt oder mit einem gleichen Ueberzuge versehen ist. Wird der mittlere Cylinder mit heißem Wasser gefüllt und seine geschwärzte Seite der blanken des äußeren Cylinders gegenüber gestellt, so bleibt die Flüssigkeit im Differentialthermometer unbeweglich, steigt aber augenblicklich, wenn die geschwärzte gegen die gleichfalls geschwärzte des äußeren Cylinders gerichtet ist, woraus also hervorgeht, daß die Stärke der Ausstrahlung von der Stärke der

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. T. XIII. p. 572. Bibl. univ. T. XIII. p. 371. Poggendorff's Ann. XXXIX. 566. XLIV. 124.

<sup>2</sup> Journ. of the Royal Inst. N. IV. p. 305. Poggendorff's Ann. XXVIII. 378.



Einstrahlung bei der Gleichheit der Oberfläche gleicher Körper nicht verschieden ist. Inzwischen beweiset dieser Versuch bloß für Kienrufs unter ganz gleichen Bedingungen, ist aber damit noch nicht für alle übrige Substanzen gültig, wie MEL-  
LON's<sup>1</sup> Versuche beweisen. Dieser überzog gleiche Kupfer-  
scheiben mit den Substanzen, deren Absorptionsvermögen er  
untersuchen wollte, stellte sie vor die thermoelektrische Säule,  
ließ die Strahlen einer Lampe ohne Schirm darauf fallen und  
beobachtete die Ablenkungen der Nadel. Auf diese Weise er-  
hielt er für Kienrufs 100, Bleiweiß 53, Hausenblase 52,  
Tusch 96, Gummilack 43, Metallfläche 14. Diese Größen  
stimmen mit den (§. 231) für die Ausstrahlung gefundenen  
nicht überein, auch ergeben später (§. 264) zu erwähnende  
Versuche, daß das Absorptionsvermögen der Körper anderen  
Bedingungen, als das Ausstrahlungsvermögen unterliegt, wes-  
wegen wir hier auf diese Untersuchungen verweisen.

234) Zuerst RUMFORD<sup>2</sup> und nach ihm mehrere Andere  
haben von dem Einflusse der Oberflächen der Körper auf die  
Aus- und Einstrahlung der Wärme Anwendungen auf technische  
und sonstige Einrichtungen gemacht. Es liegt nämlich sehr nahe,  
da man so oft ebensowohl die Ausstrahlung, als auch die Ein-  
strahlung der Wärme zu verhüten strebt, daß man hierzu die  
Glätte oder die Rauheit der Oberflächen benutzen könne. So  
werden glatte Küchengeschirre die Wärme weniger einströmen  
lassen und daher größern Aufwand an Feuerungsmaterial er-  
fordern, glatte Röhren dagegen die Wärme, die man den  
Zimmern zuzuführen wünscht, nicht genügend ausstrahlen las-  
sen, und Öfen mit rauher Oberfläche sind aus diesem Grunde  
vorteilhafter als mit glasierter. Benutzt man die durch Röhren  
geleiteten Wasserdämpfe zum *Heizen der Zimmer*<sup>3</sup>, so dürfen  
diese Röhren nicht blank seyn, denn TREDGOLD<sup>4</sup> findet das  
Ausstrahlungsvermögen von Weißblech = 100, von Glas  
= 155, von Eisenblech mit 'glatter schwarzer Oberfläche  
= 156 und von Eisenblech mit brauner Oberfläche = 180,

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXV. 572.

<sup>2</sup> Mémoires. p. 123.

<sup>3</sup> S. Art. Dampf. Bd. II. S. 406.

<sup>4</sup> Grundsätze der Dampfheizung u. s. w. Ueb. von Künz. Leipz.  
1826. S. 32.



weswegen letzteres für diesen Zweck am geeignetsten ist. RUMFORD<sup>1</sup> bemerkt auch, daß in silbernen Kannen ein besserer Thee gemacht wird, als in irdenen, weil das Wasser die zur Ausziehn der Blätter erforderliche Siedehitze länger behält. Vermuthlich beruht auf der schwierigen Einströmung der Wärme in blanke Flächen die allgemein beobachtete Thatsache, daß die Stubenfliegen sich zur Herbstzeit so gern auf blanken Gegenständen, vergoldete Rahmen u. s. w. zu setzen pflegen.

235) Obgleich eine Erklärung der bisher erörterten Thatsachen erst nach der Betrachtung aller damit zusammenhängender und verwandter Phänomene gegeben werden kann, so dürfte es doch angemessen seyn, dasjenige vorläufig hier beizubringen, was sich zunächst auf die Wirkungen der Oberflächen bezieht. Man nimmt allgemein an, und insbesondere ist dieses am bestimtesten durch LESLIE<sup>2</sup> ausgedrückt worden, daß die blanke Flächen, als solche, die Strahlung hindern, allein MELLORE<sup>3</sup> verwirft diese Ansicht. Zuerst fand er, daß Elfenbein, Marmor und Gagat durch die Politur keine Aenderung des Strahlungsvermögens erleiden und die Erscheinung also bloß bei Metallen statt findet, bei denen er dann die Ursache davon ableitete, daß polirte Flächen härter sind und durch die Politur härter werden, welche Härte dann der Strahlung widerstehen soll. Einen directen Beweis hierfür glaubte er durch Silber führen zu können, indem gegossene Platten, wenn sie mit möglichstster Vermeidung von Druck polirt waren, nach Wegnahme der Politur durch Schmirgelpapier sogar weniger strahlten, als die polirten, statt daß bei gehämmerten das Gegentheil stattfand. Wie scheinbar beweisend indess diese Versuche ausseyn mögen, so muß man doch wohl erwägen, daß die Härte der Metalle zwar nach Wegnahme der Politur durch Schmirgelpapier als verschwunden zu betrachten seyn könnte, aber nicht beim Ueberziehen mit Lampenruß, und sie müßte daher in diesem Falle nicht aufhören, die Strahlung zu hindern, wenn sie es überhaupt vermöchte.

236) LESLIE<sup>3</sup> nimmt an, daß die Wärme von strahlenden

<sup>1</sup> A. a. O. G. LI. 388.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXX. p. 485. Edinburgh New Philosophical Journ. N. LII. p. 299. l'Institut. 6me Ann. N. 241. Poggendorff's Ann. XLV. 57. Compt. rend. T. VII. p. 298.

<sup>3</sup> Hauptsächlich in: Relation of Air to Heat and Moisture. p. 214

den Körpern an entfernte durch Undulationen der Luft fortgeführt werde, wobei er sich auf die Analogie mit dem Schalle beruft, zugleich aber gesteht, daß es schwer sey, die eigentliche Art, wie die Strahlung geschehe, klar nachzuweisen, was auch unzweifelhaft der Fall ist. Nach seinen eigenen Worten geschieht die Fortpflanzung nicht durch ein Strömen der Luft, denn die Bewegung, selbst die gewaltsamste, hat keinen Einfluß darauf, und die Luft muß also, ohne ihren Ort zu verändern, die Eindrücke, die sie durch eine Art undulatorischer Bewegung erhält, auf gleiche Weise verbreiten, wie sie die Eindrücke des Schalles fortpflanzt. Wenn die Lufttheilchen, welche dem heißen Körper am nächsten sind, plötzlich Wärme von diesem aufnehmen, so dehnt sich die Luft aus und beginnt hiermit die Kette der Pulsationen. Indem diese die Oberfläche der Körper berührende Schicht sich wieder zusammenzieht, giebt sie ihren Ueberschuß von Wärme an die nächste ab, die dadurch zur Expansion kommt, und so gehn die Wellen nach allen Seiten fort.

Gegen diese Ansicht, daß die Luft hierbei als Vehikel *Gene*, streitet aber die durch LAMBERT<sup>1</sup> gemachte Erfahrung, daß die Strahlung in verdünnter Luft noch besser statt findet, worauf sich auch DE SAUSSURE<sup>2</sup> bezieht, insbesondere aber hat H. DAVY<sup>3</sup> durch einen eigenen Apparat dargethan, daß in 120mal verdünnter Luft die Strahlung dreimal stärker ist, als in solcher unter atmosphärischem Drucke. Wird nämlich der feine Platindraht a durch den Strom einer Volta'schen Säule Fig. glühend gemacht, so fängt der Spiegel S'S' die Wärmestrah-<sup>48</sup> len auf, sendet sie zum Spiegel SS und bringt das Thermometer t im Brennpuncte desselben zum Steigen. Um den Einfluß der Verschiedenheit der Flächen, z. B. der metallischen und nicht metallischen, der polirten und rauhen, mit seiner Hypothese in Einklang zu bringen, nimmt LESLIE seine Zuflucht zu einer mehr oder minder innigen Berührung der Luft und der Flächen, wonach z. B. die Luft von polirten Metallflächen mindestens 0,002 Z. Abstand haben soll. Hiergegen

<sup>1</sup> Pyrometrie. sect. 492.

<sup>2</sup> Essay sur l'Hygrométrie. p. 232.

<sup>3</sup> Library of useful knowledge. T. I. Heat. p. 31. Vergl. Henry Elements of Chemistry. T. I. p. 88.

erinnert aber RITCHIE<sup>1</sup> mit Recht, daß die Wärme, sobald sie sich einmal durch einen leeren Raum von 0,002 Z. bewegen kann, sich auch durch einen größern zu bewegen im Stande seyn müßte. Insbesondere aber stellte Letzterer ihm die Resultate seiner Versuche entgegen<sup>2</sup>, wonach die Wärmestrahlen, auch die nicht leuchtenden, sehr dünne, fast Newton'sche Farben zeigende Glasscheiben und Häutchen von Eiweiß oder etwas klebrig gemachtem Wasser durchdringen, was geradezu gegen eine Bewegung der Luft streite. LESLIE suchte zwar diesen Einwurf durch die Hypothese zu beseitigen, daß die Wärme sich der einen Seite der Schirme mittheile und von der andern dann wieder abgegeben werde, womit BREWSTER<sup>3</sup> insofern übereinstimmt, als nach ihm die Wärme gar nicht durch transparente Schirme dringen, sondern namentlich das Glas auf der einen Fläche erwärmen und dann von der andern durch secundäre Schwingungen wieder abgegeben werden soll; bekanntlich aber werden solche transparente Schirme selbst nicht warm. Die ganze künstlich selbst geschaffene Schwierigkeit liegt offenbar bloß darin, daß LESLIE Bedenken trug, dem überall verbreiteten Wärmestoffe Undulationen beizulegen, was doch bei der auffallenden Aehnlichkeit zwischen Licht und Wärme ebenso einfach als sachgemäß gewesen wäre. Bei dieser so nahe liegenden Hypothese ist man sogar vorläufig der Mühe überhoben, die Aetiologie der Wirkungen polirter Flächen und des Unterschiedes ihres Verhaltens von dem der rauhen nachzuweisen, da die Lichtwellen durch ebendiese auf gleiche Weise afficirt werden. Als genügend dürfte in dieser letzten Beziehung die Erklärung wohl nicht erscheinen, welche LEBLANC<sup>4</sup> giebt, wonach das stärkere Strahlungsvermögen rauher Oberflächen eine Folge davon seyn soll, daß sie eben durch die Rauheit mehr Berührungspuncte darbieten sollen.

---

<sup>1</sup> Edinburgh Journ. of Sc. N. XV. p. 137.

<sup>2</sup> Philos. Trans. 1826. Edinburgh Journ. of Science. N. XIV. p. 848.

<sup>3</sup> Philos. Trans. 1816. p. 106.

<sup>4</sup> L'Inst. 6me Ann. N. 252. p. 846.



## ß) Gesetze des Erkalten.

237) Wir haben bisher die Oberflächen der Körper nur insofern betrachtet, als sie ohne Rücksicht auf die durch dieselben eingeschlossenen Körper die Wärmestrahlen theils eindringen oder herausdringen lassen, theils zurückwerfen und zurückhalten; wir müssen sie aber nothwendig auch in ihrer Beziehung zu den eingeschlossenen Massen und die letzteren selbst rücksichtlich ihres Verhaltens zur Wärme betrachten, was dann zu den vielfach untersuchten Gesetzen der *Abkühlung* und der damit eng verbundenen, ihr entgegengesetzten *Erwärmung* führt. Sollen diese für sich und ohne Rücksicht auf den Einfluss der umgebenden Medien untersucht werden, was das eigentliche Ziel der Aufgabe seyn müßte, so würde erfordert werden, bloß die im luftleeren Raume angestellten Versuche zu berücksichtigen; da aber solche mit unüberwindlichen Schwierigkeiten verknüpft sind, so wurden die meisten in ruhiger und trockner Luft angestellt, unter der Voraussetzung, daß diese auf die Abkühlungsgesetze keinen bedeutenden Einfluss habe oder mindestens auf diesem Wege vergleichbare Resultate zu erlangen seyen. Erkalte ein Körper im absoluten Vacuum, so geschieht dieses bloß durch Strahlung, und die Gesetze hierüber können rein dargestellt werden; befindet er sich aber in irgend einer Umgebung, so entsteht diese ihm durch Berührung gleichfalls einen, nach ihrer eigenthümlichen Beschaffenheit verschiedenen Theil seiner Wärme und die Erscheinung wird verwickelter. Hieraus wird nicht erklärlich, warum die Resultate über dieses Problem so verschieden ausgefallen sind. Uebrigens ist diese Aufgabe von vielen bedeutenden Männern und in solcher Ausführlichkeit behandelt worden, daß es nicht leicht ist, sich bei einer übersichtlichen Zusammenstellung ihrer Arbeiten kurz zu fassen.

238) Theoretisch wurde diese Aufgabe zuerst behandelt durch NEWTON<sup>1</sup>. Dieser dachte sich, um einen besseren Anhaltspunkt zu haben, eine Kugel, und nahm an, daß diese, aus einer unendlichen Menge dünner Kugelschichten bestehend, zunächst die Wärme der äußersten abgebe, die dann durch die

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1701. N. 270. Princ. L. III. Prop. VIII. Coroll. Opusc. T. II. p. 428. opusc. XXI. X. Bd.



angrenzenden von der einen zur andern bis zum Centrum fort schreitend der Stärke der Spannung gemäß wieder ersetzt werde, woraus folgt, daß die Zeiten des Erkaltes die Logarithmen der Temperaturen welche die Körper im Verhältnis zu ihrer Umgebung haben, seyn müssen, oder daß letztere eine logarithmische Curve bilden. Hierbei blieb er jedoch nicht stehen, sondern seiner Gewohnheit nach prüfte er die Theorie durch die Erfahrung, wie unvollkommen auch seine Mittel hierzu waren. Zu diesem Ende benutzte er ein von PRINSE später angegebenes thermometrisches Mittel, nämlich die Schmelzpunkte verschiedener Metalle und sonstiger Körper, er hitzte eine hinlänglich große Eismasse bis zum Glühen, brachte sie an einen kühlen Ort, wo stets gleichmäßig frische Luft zug herrschte (und die Umgebung daher wahrscheinlich stets gleichbleibender Temperatur war), und beobachtete die Zeiten des Erstarrens der verschiedenen darauf geschmolzenen Substanzen. Hierdurch fand er, daß für die in arithmetischer Reihe zunehmenden Zeiten die Temperaturunterschiede zwischen der erkaltenden Masse und der Umgebung in einer geometrischen Reihe abnahmen, was man seitdem das *Newton'sche Gesetz des Erkaltes* genannt hat. Dieses Gesetz ist später durch FOURIER<sup>2</sup> und POISSON<sup>3</sup> vermittelst eines ebenso gelehrten als höchst eleganten Calculs ausführlich entwickelt worden, jedoch gestatten diese classischen, hauptsächlich für den Mathematiker höchst interessanten Arbeiten keinen kurzen Auszug. Die zahlreichen Bemühungen der übrigen Gelehrten beziehen sich vorzugsweise, wo nicht ausschließlich, darauf, jenes Gesetz durch die Erfahrung zu prüfen, und hiervon wollen wir das Wichtigste kurz mittheilen.

239) Zuerst wollte MARTINE<sup>4</sup> aus seinen Versuchen gefunden haben, daß das Newton'sche Gesetz mit der Erfahrung nicht übereinstimme, wie AMONTON<sup>5</sup> schon früher behauptet

1 S. Art. *Pyrometer*. Bd. VII. S. 109.

2 *Théorie analytique de la Chaleur*. Par. 1822. 4. Chap. IX. 428 ff.

3 *Théorie mathématique de la Chaleur*. Par. 1835. 4. Chap. et III.

4 *Dissertation sur la Chaleur*. Par. 1751. p. 69.

5 *Mém. de l'Acad. de Par.* 1702. p. 1 ff.



hatte, weil er den eigentlichen Sinn NEWTON's nicht verstand. BARNAART<sup>1</sup> folgerte anfangs aus seinen Versuchen, daß MUSSCHENBROEK der Wahrheit näher gekommen sey, indem er annehme, daß von der geometrischen Progression eine arithmetische abzuziehen sey, wenn man das Gesetz der Abkühlung genau bestimmen wolle. KRAFT und nach ihm RICHMANN<sup>2</sup> fanden, daß das Newton'sche Gesetz mindestens annähernd richtig sey, wenn der Ueberschuß der Wärme des erkaltenden Körpers über die der Umgebung nicht mehr als etwa 22° bis 27° C. betrage, für höhere Temperaturen aber nicht ausreiche. Dagegen zeigte LAMBERT<sup>3</sup> die Uebereinstimmung desselben, ohne diese Beschränkung, sowohl mit theoretischen Principien, als auch mit den Resultaten seiner eigenen Versuche, und entwickelte Formeln zur Berechnung der verschiedenen Größen; allein ERXLEBEN<sup>4</sup> folgerte aus seinen Versuchen, daß man sich stets weiter von der Wahrheit entfernen werde, je größer der Unterschied der Temperaturen des erkaltenden Körpers und seiner Umgebung sey, und daß man daher das fragliche Gesetz nicht weiter ausdehnen könne, als die Erfahrung reiche<sup>5</sup>. In seinen Untersuchungen über das Verhalten der Wärme berührte LESLIE<sup>6</sup> gleichfalls diese Aufgabe, und gelangte durch seine Versuche dahin, daß das Newton'sche Gesetz im Allgemeinen als gültig anzunehmen sey, jedoch erzeuge die Beschaffenheit der Oberfläche des abkühlenden Körpers einen merkbaren Unterschied. Nach ihm verliert der Körper seine Wärme theils durch die eigenthümliche ableitende Kraft der Luft, theils durch das Aufsteigen der durch Berührung erwärmten Luft, theils endlich durch wirkliche Strahlung, und da Letzteres die eigentliche Aufgabe betrifft, so sucht er die drei Größen zu trennen, ohne dabei auf Versuche, im luftleeren Raume angestellt, zu fussen. DALTON<sup>7</sup> prüfte LESLIE's

1 Dissert. inauguralis. Traj. ad Rhen. 1772.

2 Nov. Comm. Petrop. T. I. p. 174.

3 Pyrometrie §. 254 ff.

4 Nov. Comm. Soc. Gott. T. VIII. p. 74.

5 BUFFON's Versuche über das Erkalten von Kugeln in Hist. Nat. T. V. ed. SONNINI übergehe ich, weil die thermometrischen Bestimmungen zu wenig genau sind.

6 Inquiry into the nature of Heat. Lond. 1804.

7 Ein neues System des chemischen Theiles der Naturwissen-



Sätze, die er im Ganzen als gültig anerkennt, zum Theil aber widerlegt, den wesentlichsten Theil seiner Untersuchungen bilden aber vier Versuchsreihen, durch welche er selbst unter verschiedenen Modificationen das angegebene Gesetz bestätigte, wonach die Temperaturen für gleiche Zeitintervalle in einer geometrischen Progression abnehmen. Dieses Resultat ist aber nach DALTON nur dann richtig, aber auch absolut richtig, wenn die gewöhnliche Thermometerscale nach seiner Angabe abgeändert wird, worauf jedoch die Physiker bis jetzt noch nicht eingegangen sind.

240) Die französischen Gelehrten haben viel für die Aufhellung dieses Problems gethan; wir besitzen von ihnen drei sehr gehaltreiche Abhandlungen, unter denen die von DELAROCHE<sup>1</sup> den Anfang macht. Dieser folgerte aus seinen Versuchen, daß das Newton'sche Gesetz, wonach zwei Körper in verschwindend kleinen Zeiten sich wechselseitig von ihrer freien Wärme eine ihren ungleichen Wärmemengen oder den Unterschiede der Temperaturen beider proportionale Menge mittheilen müssen, nur annähernd, und zwar für geringe Temperaturunterschiede, nicht aber allgemein, gültig sey. Für Temperaturen unter 200° C. gebrauchte er ein eisernes, mit Quecksilber gefülltes Gefäß, dessen Temperatur er mittelst eines eingesenkten Thermometers maß, für höhere Temperaturen wählte er eine kupferne Kugel, die er bis zum Glühen erhitzen konnte und deren Wärme in einem solchen Zustand er aus derjenigen Quantität bestimmte, die sie, mit Rücksicht auf die verschiedene Wärmecapacität beider Körper, einer gemessenen Menge Wasser mittheilte. Zum Messen der ausgestrahlten Wärme diente ihm ein feines Thermometer mit geschwärzter Kugel, in andern Fällen aber wandte er kleine Würfel von Eis an, deren Gewicht genau bestimmt und dann die erhaltene Wärme aus dem Antheile, der von ihnen in gegebener Zeit geschmolzen war, gemessen wurde. Um auffal-

---

schaft. Th. I. S. 114 ff. W. RITCHIE in Edinb. Phil. Journ. N. XXI p. 281. XXIII. p. 15 stellt gleichfalls Betrachtungen über LESLIE's Behauptungen an, die mir aber von untergeordnetem Werthe zu seyn scheinen.

<sup>1</sup> Sur le calorique rayonnant. In Journ. de Phys. T. LXXV. p. 201. Nach der Darstellung in Biot Traité. T. IV. p. 623.

lendere Wirkungen zu erhalten, bediente er sich zweier Pictet'schen Spiegel, nachdem er sich überzeugt hatte, daß hierdurch kein anderer Effect, als durch directe Einwirkung erzeugt werde. Die hierbei erforderlichen Vorsichtsmafsregeln, um anderweitige störende Einflüsse, namentlich der umgebenden Luft, zu entfernen, blieben von ihm nicht unberücksichtigt. Bei jedem Versuche wartete er, bis das Thermometer, welches die Wärmestrahlen auffing, stationär wurde, und wenn dann die Grade dieses letzteren durch  $t$ , die Grade des hunderttheiligen Thermometers im Quecksilber durch  $T$  ausgedrückt werden, so gaben zwei Reihen von Versuchen folgende Gröfsen:

Erste Reihe.			Zweite Reihe.		
Nr.	T	t	Nr.	T	t
Versuch 1	81°	4,7	Versuch 1	41°,4	1°,69
2	89	4,5	2	42,3	1,69
3	131	9,1	3	42,4	1,46
4	172	13,1	4	80,2	3,56
5	175	14,6	5	80,8	3,56
6	205	17,4	6	82,4	3,56
			7	134,0	7,06
			8	135,3	7,57
			9	158,5	10,73
			10	162,1	9,66
			11	175,4	12,32
			12	187,5	13,52

Venn man die Werthe der  $T$  als Abscissen nimmt und die Werthe der  $t$  als Ordinaten darauf fällt, so läßt sich der un-  
meidlichen Abweichungen ungeachtet die erhaltene Curve  
nah die Gleichung

$$t = aT + bT^3$$

ausdrücken, worin  $a$  und  $b$  zu bestimmende Constanten sind.  
or hat dieselben bestimmt, und findet, daß hiernach die Be-  
achtungen mit der Theorie sehr gut übereinstimmen, indefs  
stätigt sich die Angabe des DELAROCHE, daß die Abwei-  
ang vom Newton'schen Gesetze sehr schnell abnimmt und  
Temperaturen, die 100° C. nicht übersteigen, gänzlich ver-  
windet. Die Berechnung einiger andern Versuchsreihen mit  
kupfernen Kugel, deren Temperatur auf die angegebene  
ise in dem Momente gefunden wurde, als das Thermome-  
stationär war, solcher, wobei Thermometer mit geschwärz-  
und freien Kugeln oder auch schmelzende Eisstücke die

Wärme anzeigten, sowohl bei der Anwendung von Spiegeln, als auch bei freier Strahlung, liefs die nämliche Formel zu, nur waren die Constanten  $a$  und  $b$  verschieden, wie sich schon in voraus vermuthen liefs<sup>1</sup>. Dafs übrigens der Einflufs der Luft auf die durchgehenden Wärmestrahlen nicht unbeachtet bleiben dürfe, konnte beiden Physikern nicht wohl entgehn.

241) Unter den (§. 230) erwähnten Versuchen, wodurch RUMFORD das Wesen der Wärmestrahlung auszumitteln suchte, befindet sich auch eine schätzbare Reihe, die er über die Gesetze des Erkaltens der Körper mit grofser Umsicht anstellte. Zu diesem Ende füllte er zwei der beschriebenen Gefäfsse, eins mit blanker Oberfläche, das andere mit dünnem Musselin überzogen, mit heifsem Wasser, senkte in jedes ein Thermometer, dessen Scale zum Ablesen herausstand, hing sie an dünnen Fäden in einem grofsen Zimmer auf, dessen Läden und Thüren verschlossen blieben, um Luftzug zu vermeiden und seine Temperatur während der ganzen Zeit der Beobachtung unverändert zu erhalten, und beobachtete dann den Gang des Thermometers mit einem Fernrohre von ausfen. Das blanke Gefäfs erkaltete ungleich langsamer, als das bekleidete; inzwischen zeigt BIOT, dafs die Resultate beider Versuchsreihen sich durch die Formel

$$\text{Log. } T = \text{Log. } T_0 - \frac{a}{M} t$$

sehr annähernd ausdrücken lassen, worin  $T$  den Ueberschufs der Temperatur des Gefäfses über die der Umgebung in der gegebenen Zeit bezeichnet,  $a$  einen beständigen Coefficienten und  $M$  den Modulus der gemeinen Logarithmen  $= 2,302585$  bezeichnen. Aus der Bestimmung von  $T_0 = 109^{\circ},5 - 43^{\circ},5 = 66^{\circ} \text{ F}$  wurde mit Weglassung der ersten, durch äufsere Einflüsse zu sehr bedingten Resultate der Werth von  $\frac{a}{M} = 0,00187785$  für die mit dem blanken Gefäfsse und  $\frac{a}{M} = 0,00264483$  für die mit

---

<sup>1</sup> Dulong und Petit haben in ihrer sogleich zu erwähnenden Abhandlung eine der Versuchsreihen von DELAROCHE nach ihrer Formel berechnet, und es ergibt sich daraus, dafs das von ihnen aufgefundene Gesetz auch auf diese Beobachtungen Anwendung leidet.



dem bekleideten erhaltenen Gröſſen gefunden. BIOT<sup>1</sup> machte selbst eine Versuchsreihe auf dem Hospitium des St. Bernhard, wozu er eine massive vergoldete Kugel von Kupfer nahm, die er in einem Etui von Weissblech liegend so lange in siedendem Wasser eingetaucht hielt, bis das in ihr steckende Thermometer stationär wurde, dann an drei Fäden in einem geräumigen Zimmer aufhing, dessen Temperatur sich nicht merklich änderte, und die Unterschiede der Temperaturen der Kugel und des Zimmers in gemessenen Zeiten aufzeichnete. Die dritte Beobachtung gab  $T_0 = 53^\circ - 12^\circ,2 = 40^\circ,8$  C. und diese mit der letzten  $T_0 = 32^\circ - 12^\circ,2 = 19^\circ,8$  für das Zeitintervall  $t = 66,83$  verbunden gab  $\frac{a}{M} = 0,00469841$ . Die berechneten Werthe stimmten mit den beobachteten bis auf die unvermeidliche Fehlergrenze genau überein. Aus frühern, schon in Paris angestellten Versuchen fand BIOT  $\frac{a}{M} = 0,00050936$ ; allein er hält diese Bestimmung für weniger genau, und bemerkt ausserdem, daſs die Werthe von  $a$  nicht stets gleich seyn können, weil die Zimmer, wie groſs sie auch seyn mögen, in Folge der Beschaffenheit ihrer Wände verschiedenen Einfluss äufsern, wozu noch der Umstand kommen dürfte, daſs die Kugel durch mehrmaligen Gebrauch einige Veränderung ihrer Politur erlitten hatte. RUMFORD brachte seine Gefäſse nach dem Abkühlen in ein heifses Zimmer und beobachtete die Zeit der Temperaturerhöhung, und BIOT zeigt, daſs auch hierauf das logarithmische Gesetz Anwendung leidet, jedoch muſs der Coefficient  $a$  anders bestimmt werden. Nicht minder zeigt sich dieses Gesetz anwendbar auf einige Versuchsreihen, welche BIOT in Gemeinschaft mit DECANDOLLE anstellte, indem Beide verschlossene, mit Flüssigkeiten gefüllte, Gefäſse in groſsen Behältern mit Wasser abkühlen lieſsen und die Verminderungen der Temperatur durch eingesenkte empfindliche Thermometer maſsen. Das erschlieſsen der die Flüssigkeiten enthaltenden Gefäſse ist deswegen nothwendig, weil sonst die Verdampfung eine nicht zu berechnende Bedingung herbeiführt, und zugleich muſs zur Abkühlung dienende Gefäſs von hinlänglicher Gröſse seyn, damit das Wasser in demselben seine Temperatur nicht

<sup>1</sup> Traité. T. III. p. 621.

ändert, indem es sonst durch anderes ersetzt werden müßte um es bei constanter Wärme zu erhalten. Bei zwei Versuchsreihen, in denen Schwefelsäure zuerst erwärmt und dann abgekühlt wurde, war für die erste der Werth von  $\frac{a}{M} = 0,001023936$

und für die zweite  $\frac{a}{M} = 0,0004841826$ , welches zeigt, daß die Erwärmung schneller, als das Erkalten fortschritt; da aber bei beiden die nach der angegebenen Formel berechneten Werthe mit den beobachteten bis auf geringe Unterschiede übereinstimmten, so liegt hierin ein Beweis, daß das durch NEWTON aufgestellte logarithmische Gesetz auf diese Phänomene innerhalb der Grenzen der in den Versuchen statt gefundenen Temperaturen anwendbar sey.

242) Die ausgedehnteste Reihe mit größter Umsicht angestellter Versuche haben DULONG und PETIT<sup>1</sup> in ihrer bekannten Preisschrift über dieses Problem geliefert. Sie unterscheiden zuvörderst die Gesetze der Abkühlung im leeren Raum von der in flüssigen Medien<sup>2</sup>, und bemerken zugleich richtig es müsse eigentlich ein so kleiner Körper untersucht werden daß alle seine Theilchen als gleich warm zu betrachten wären was aber eine unmögliche Aufgabe seyn würde. Um daher die Schwierigkeit möglichst zu umgehen und die Verbreitung der Wärme von seinem Centrum bis zur Oberfläche vorläufig auszumitteln, wählten sie Flüssigkeiten als diejenigen Substanzen, bei denen sie die Gesetze der Abkühlung aufzusuchen beabsichtigten, und zwar zuerst das in der Thermometerkugel eingeschlossene Quecksilber. Dabei wurde aber vorläufig erfordert, den Einfluß der GröÙe des erkaltenden Körpers auszumitteln und zu erforschen, ob die Gesetze des Erkaltens meh-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. VII. p. 225. Thomson's Annals of Philos. T. XIII. p. 113. Journ. de Phys. T. LXXXVI. Schweigger's Journ. XXV. 304.

<sup>2</sup> Da es zu weit führen würde, alle die älteren zahlreichen Versuche mitzutheilen, so begnüge ich mich, die von PICRET angestellten nur beiläufig zu erwähnen. Er hing ein Thermometer in einen gläsernen Ballon auf, erhitze dasselbe durch Wärme von Kerzen, die durch einen Metallspiegel reflectirt wurde, und maß die Zeit des Erkaltens im leeren Raume und in verschiedenen elastischen Flüssigkeiten. S. Versuch über das Feuer Cap. IV., V. u. VI. S. 81 ff.



von der Natur der Flüssigkeiten oder von der Gestalt und Beschaffenheit der Hülle abhängen, worin sie eingeschlossen sind. Zur Berechnung dienten folgende Elemente. Wäre der Unterschied der Temperaturen des erkaltenden Körpers und des umgebenden Mediums in den Zeiten  $0', 1', 2', 3', \dots t' = A, B, C, \dots T$ , so würde unter Voraussetzung der Richtigkeit einer geometrischen Progression  $B = Am$ ,  $C = Am^2$  seyn, worin  $m$  einen für verschiedene Flüssigkeiten besonders zu bestimmenden Coefficienten bezeichnet. Sie fanden jedoch bald, daß dieses Newton'sche Gesetz für höhere Temperaturen nicht genügt, und sie wählten daher den Ausdruck  $Am^{\alpha t + \beta t^2}$ , worin die Größen  $m$ ,  $\alpha$  und  $\beta$  zu bestimmen sind, um die Fehler der unmittelbaren Beobachtungen zu corrigiren. Zuerst verglichen sie 3 Thermometer A, B, C, deren Kugeln 2, 4 und 7 Millim. Durchmesser hatten, berechneten nach der angegebenen Formel die beobachteten Abkühlungen und erhielten hiernach folgende Größen:

Temperaturunterschied	Abkühlung des Therm. A.	Abkühlung des Therm. B.	Abkühlung des Therm. C.
100°	18°,92	8°,97	5°,00
80°	14,00	6,60	3,67
60°	9,58	4,56	2,52
40°	5,93	2,80	1,56
20°	2,75	1,30	0,73

Man beachte die Verhältnisse der zweiten zur dritten Columnne (A:B), so erhält man:

$$2,11 \dots 2,12 \dots 2,10 \dots 2,12 \dots 2,11;$$

und zweiten zur vierten Columnne:

$$3,78 \dots 3,81 \dots 3,80 \dots 3,80 \dots 3,77.$$

Es ergibt sich aus der Gleichheit dieser Verhältnisse, daß die gleiche Größe der Thermometer innerhalb derjenigen Grenzen, bis zu welcher die Versuche sich erstreckten, auf den Gang der Abkühlung keinen Einfluss ausübt. Zunächst suchen sie auszumitteln, ob die Gesetze der Abkühlung bei verschiedenen Flüssigkeiten ungleich sind, und da die damalige Unbekanntschaft mit dem Gange der Ausdehnung tropfbarer Flüssigkeiten durch Wärme nicht erlaubte, mit den zu unter-



suchenden Flüssigkeiten gefüllte Thermometer anzuwenden, so wählten sie ein anderes Verfahren, nämlich den Gang des Erkaltens<sup>1</sup> verschiedener Flüssigkeiten in der nämlichen Hülle zu beobachten. Ein eingesenktes Thermometer zeigte die jederzeitige Temperatur, und es ergab sich bald, daß diese an allen Stellen gleich war, was ihnen eine Folge der Wärmeleitung im Innern zu seyn schien<sup>1</sup>. In drei Versuchsreihen, in denen Quecksilber mit Wasser, absolutem Alkohol und concentrirter Schwefelsäure verglichen wurden, zeigte sich, daß bei allen Flüssigkeiten das nämliche Gesetz der Erkaltung stattfindet. Ferner suchten sie den Einfluß der Hüllen auf das Gesetz des Erkaltens auszumitteln und wählten daher Kugeln, eine von Glas, die andere von Zinnblech, mit Wasser gefüllt, welche folgende Resultate gaben:

Unterschied der Tempe- ratur	Abküh- lung der Glaskugel	Abküh- lung der Zinnkugel	Verhält- niss
60°	1°,39	0°,90	1,54
50	1,13	0,73	1,55
40	0,85	0,54	1,57
30	0,62	0,38	1,63
20	0,37	0,21	1,76

Die Zahlen der vierten Columne wachsen stets, und es ergibt sich hieraus, daß die Abkühlung in Glas langsamer fortschreitet. LESLIE hatte dieses bereits gefunden und daher als Regel aufgestellt, daß diejenigen Hüllen am schnellsten abkühlen, welche am wenigsten strahlen, DULONG und PETIT aber fanden, daß die Temperaturen hierbei einen Unterschied herbeiführen, indem der Gang der Erkaltung, welcher für geringere Temperaturen der schnellste ist, in höhern der langsamste wird. In der gegebenen Uebersicht nehmen die in der vierten Columne enthaltenen Verhältnisse ab, wie die Temperaturen höher

---

1 Dieses Resultat ist auffallend. Zwar beschränken die Beobachter diesen Satz bloß auf die geringen Massen, womit sie experimentirten, übrigens aber ist bekannt, daß bei Flüssigkeiten im Zustande der Ruhe, besonders bei Wasser, die wärmeren Theile stets emporsteigen, die kälteren herabsinken, worauf namentlich die Versuche zur Auffindung des Maximums der Dichtigkeit beruhen. §. 479.

werden, für noch höhere Temperaturen würden sie aber wieder wachsen, und da alle Gröfsen, welche im Fortschreiten ihr Zeichen ändern, in einem gewissen nicht grofsen Umfange sich nahe gleich bleiben, so finden sie hierin den Grund des Irrthums, wozu LESLIE verleitet wurde, und verkennen dabei zugleich nicht, dafs dieses ein sehr bedeutender Punct ist, welcher bei der Feststellung der Erkal tungsgesetze Berücksichtigung verdient. Als sie darauf vergleichende Versuche mit zinnernen Gefäfsen von gleichem Inhalte, aber verschiedener Form anstellten, ergab sich ein bei allen gleiches Verhältnifs des Erkal tens. Durch diese vorläufigen Versuche war also ausgemacht, dafs das Gesetz des Erkal tens der Flüssigkeiten, obgleich mit der einschließenden Hülle wechselnd, dennoch von der Natur der Flüssigkeit und der Form der Gefäße unabhängig sey.

243) Um den Gang des Erkal tens zu messen, bedienten sich DUCLOUX und PETIT zweier Thermometer, deren eins eine Kugel von etwa 2, das andere aber von etwa 6 Centimeter Durchmesser hatte, beide sehr genau und von der Kugel bis zum Anfange der Scale mit einem sehr engen Zwischenröhrchen versehen; das kleinere diente für höhere, das gröfsere für niedrigere Temperaturen, die Vergleichung beider gab aber das Gesetz des Erkal tens. Der Umfang der Versuche erforderte eine eigens hierfür hergestellte Vorrichtung. Die Hülle, in welcher die Abkühlung statt fand, war ein Ballon M'M'M'M" Fig. 49. von Kupferblech, ungefähr 3 Decimeter im Durchmesser haltend, dessen oberer Rand eben geschliffen war. Derselbe wurde bis an den Hals in ein cylindrisches, mit Wasser gefülltes eiser nes Gefäfs getaucht und in seiner Stellung durch diearken Holzstäbe RR', RR' festgehalten. Im Innern war der Ballon mit Lampenrufs geschwärzt, um Rückstrahlung zu hindern und zu bewirken, dafs alle erhaltene Wärme an das umgebende Wasser überging. Sollte letzteres erwärmt werden, geschah dieses mittelst Wasserdampf, welchen das Rohr V zuführte. Die Oeffnung des Ballons wurde durch eine dicke, genau aufgeschliffene Glasplatte AB mittelst etwas Petroleum luftdicht verschlossen, durch deren Mitte das eingekittete Thermometer mittelst eines Korkes eingesteckte Thermometer mit seiner Kugel bis genau in die Mitte des Ballons herabging. Über die Scale des Thermometers wurde ein mit seinem dünnen dicken Rande auf die Glasplatte AB aufgeschliffener

gläserner Cylinder gestürzt, dessen oberes Ende mit einer Fassung und einem Hahn versehen, zugleich aber mit dem biegsamen Bleirohre ET verbunden war. Das Ende des letzteren liefs sich in den Teller einer Luftpumpe HK schrauben, und eine Barometerröhre diente zugleich, den Luftdruck in der Kugel zu bestimmen. Ein Hahn T' war bestimmt, die Verbindung mit dem Glasrohre m'm, worin sich Chlorcalcium befand, herzustellen, die Campana V aber, in eine pneumatische Wanne gesenkt, diente dazu, verschiedene Gasarten in den vorher exantlirten Ballon zu bringen. Das Thermometer wurde bis nahe zum Siedepuncte des Quecksilbers erhitzt und sofort in den Ballon gesenkt. Sollten dann die Beobachtungen in Guericke'schen Vacuum oder in atmosphärischer Luft gemacht werden, so gingen die Vorbereitungen so schnell von statten, dafs das Thermometer nur bis 300° herabging, das Zulassen von Gasarten erforderte aber mehr Zeit und die Beobachtungen konnten daher erst bei 250° C. beginnen; die Zeiten wurden mittelst einer Secundenuhr gemessen, mußten dann aber corrigirt werden, und zwar zuerst wegen der Abkühlung der Scale des Thermometers, die sehr bald die Temperatur der äufsern Luft annahm, und dann wegen der ungleichmäfsigen Ausdehnung des Quecksilbers, wonach eine Reduction auf das Luftthermometer erforderlich war. Waren demnächst die Zeiten des Erkaltens und die ihnen zugehörigen Temperaturen gefunden, so theilten die Beobachter jede Reihe in zwei Theile, und berechneten jede nach der Formel  $m^{at + \beta t^2}$ , worin t die Zeit t bezeichnen, wobei jedoch eine Correction erforderlich war, die ihrer Geringfügigkeit ungeachtet doch nicht vernachlässigt werden durfte, nämlich die durch das Herabsinken des kälteren Quecksilbers aus der Scale in die Kugel entspringende. Endlich mußte das ungleiche Strahlungsvermögen der Oberfläche des erkaltenden Körpers berücksichtigt werden, und zugleich durfte ihre Beschaffenheit sich während der Dauer des Versuches nicht ändern. Hierfür schien ihnen Glas als am meisten und Silber als am wenigsten ausstrahlend am geeignetsten zu seyn, und sie liefsen daher die Kugel ihrer Thermometer entweder nackt oder überzogen sie mit einer dünnen Lage Silber, in der Erwartung, dafs die hiermit gefundenen Gesetze auf alle andere Körper anwendbar seyn würden.



Bei der Untersuchung der *Abkühlung im Vacuum* bedurften die gefundenen Werthe einer Correction, welche zwar geringfügig ist, aber doch nicht zu vernachlässigen schien, nämlich die aus dem zurückbleibenden Antheile von Luft entspringende. Es war leicht, diese GröÙe aufzufinden, da die Verdünnung in der Regel bis 2 Millim. hergestellt wurde; denn aus der Vergleichung der in verschieden dichter Luft erhaltenen Werthe ergab sich der Einfluss der Luft überhaupt und konnte dann für den jederzeit bei den Versuchen noch vorhandenen geringen Antheil abgezogen werden, vorzüglich da dieser Einfluss ein einfaches Gesetz befolgte.

244) Wenn das Erkalten eines Körpers im Vacuum durch Strahlung bloß vom Ueberschusse seiner Temperatur über die das Vacuum einschließende Hülle abhinge, so würde folgende Betrachtung zur Auffindung eines allgemeinen Gesetzes führen. Hieße  $\Theta$  die Temperatur der einschließenden Hülle,  $t + \Theta$  die des erkaltenden Körpers, die Geschwindigkeit der Abkühlung  $V$  (wobei  $V = 0$  für  $t = 0$  werden müßte), so wäre

$$V = F(t + \Theta) - F(\Theta),$$

worin  $F$  die unbekannte Function der absoluten Temperatur bezeichnet, welche das Gesetz der Strahlung darstellt. Wären dann die Functionen  $F(t + \Theta)$  und  $F(\Theta)$  den veränderlichen GröÙen direct proportional, so würden sie die Form  $m(t + \Theta)$  und  $m(\Theta)$  erhalten und die Geschwindigkeit der Abkühlung wäre  $mt$ . Dieses gäbe das *Richmann'sche Gesetz*, wonach die Geschwindigkeit der Abkühlung dem Ueberschusse der Temperatur des erkaltenden Körpers über die den Raum einschließende Hülle direct proportional ist, und einige Versuche würden hinreichen, den beständigen Coefficienten  $m$  auszumitteln; allein die Versuche ergaben, daß jenes Gesetz nicht für alle Temperaturen gültig ist, wie man bis dahin voraussetzte. Hiernach hängt also jene Function sowohl von dem Ueberschusse der Temperatur des erkaltenden Körpers über die den Raum umgebende Hülle ab, als auch von der absoluten Temperatur der letzteren, also von  $\Theta$ . Um dieses auszumitteln, hielten sie das die kupferne Kugel umgebende Wasser bei Temperaturen, die um 20° C. verschieden waren und während der Dauer der Beobachtungen unverändert blieben. Die hierbei beobachteten Geschwindigkeiten des Erkaltens  $= V$  sind in der folgenden Uebersicht enthalten.

t	V bei 0°	V' bei 20°	V'' bei 40°	V''' bei 60°	V'''' bei 80°
240°	10°,69	12°,40	14°,35	—	—
220	8,81	10,41	11,98	—	—
200	7,40	8,58	10,01	11,64	13°,45
180	6,10	7,04	8,20	9,55	11,05
160	4,89	5,67	6,61	7,68	8,95
140	3,88	4,57	5,32	6,14	7,19
120	3,02	3,56	4,15	4,84	5,64
100	2,30	2,74	3,16	3,68	4,29
80	1,74	1,99	2,30	2,73	3,18
60	—	1,40	1,62	1,88	2,17

Sucht man für die einzelnen Glieder dieser Columnen die Werthe von  $\frac{V'}{V}$ ,  $\frac{V''}{V'}$  u. s. w., so liegen diese Quotienten zwischen 1,15 und 1,18, wodurch also folgendes Gesetz begründet wird: *die Geschwindigkeit der Abkühlung eines Thermometers im Vacuum für einen beständigen Unterschied der Temperatur wächst im geometrischen Verhältnisse, wenn die Temperatur der Umgebung in einem arithmetischen Verhältnisse zunimmt, und jene geometrische Progression ist die nämliche, wie auch der Unterschied beider Temperaturen seyn mag.* Hiernach läßt sich also die oben aufgestellte Formel für die Geschwindigkeit des Erkaltens im Vacuum, nämlich

$$F(t + \Theta) - F(\Theta),$$

auf den einfachen Ausdruck

$$\varphi(t) \times a^{\Theta}$$

zurückbringen, worin  $a$  eine beständige Gröfse und  $\varphi(t)$  eine Function der veränderlichen Gröfse  $t$  ist, welche näher bestimmt werden muß. Aus der Gleichheit beider Functionen folgt

$$\frac{F(t + \Theta) - F(\Theta)}{a^{\Theta}} = \varphi(t).$$

Dieses in eine Reihe entwickelt giebt:

$$\varphi(t) = t \frac{F'(\Theta)}{a^{\Theta}} + \frac{t^2}{2} \cdot \frac{F''(\Theta)}{a^{\Theta}} + \frac{t^3}{2 \cdot 3} \cdot \frac{F'''(\Theta)}{a^{\Theta}} + \dots$$

und da diese Gleichung für alle Werthe von  $t$  gültig seyn muß, so erhält man

$$F'(\Theta) = n \cdot a^{\Theta},$$

worin  $n$  eine unbestimmte Zahl bezeichnet. Hieraus ergibt sich

$$F(\Theta) = m \cdot a^\Theta + \text{einer Constante.}$$

Wird dann der Kürze wegen  $\frac{n}{\text{Log. } a} = m$  gesetzt, so ist

$$F(t + \Theta) = m \cdot a^{t + \Theta} + \text{einer constanten Gröfse.}$$

Hieraus folgt endlich für den Werth der Geschwindigkeit

$$V = m \cdot a^\Theta (a^t - 1)$$

als der Ausdruck der Geschwindigkeit der Abkühlung im Vacuum. Bleibt  $\Theta$  unverändert, so ist dieses auf gleiche Weise der Fall bei  $m a^\Theta$ . Wenn also ein Körper im Vacuum erkaltet und die umgebende Hülle ihre Temperatur nicht ändert, so wächst die Geschwindigkeit des Erkalten für die in arithmetischer Progression steigenden Temperaturen in einer geometrischen Reihe. Das Verhältniß von  $a$  für diese Progression ist aus den Beobachtungen leicht aufzufinden, denn wenn nach der mitgetheilten Tabelle der Werth von  $\Theta$  um  $20^\circ \text{ C.}$  wächst;  $t$  aber sich gleich bleibt, so geben die gesammten Quotienten  $\frac{V}{V'}, \frac{V}{V''}, \dots$ , die zwischen 1,15 und 1,18 fallen, im Mittel 1,165, und man erhält also

$$a = \sqrt[20]{1,165} = 1,0077.$$

Dulong und Petit haben nach dieser Formel die beobachteten Gröfsen berechnet, wobei  $m \cdot a^\Theta$  für jede Reihe einen verschiedenen Werth erhalten muß. Für die erste Reihe, worin  $\Theta = 0$  war, ist  $a = 1,0077$  und  $m \cdot a^\Theta = 2,037$ , also

$$V = 2,037 (a^t - 1);$$

für die zweite Reihe, worin  $\Theta = 20$  war, muß der eben genannte Coefficient mit  $a^{20} = 1,165$  multiplicirt werden, und man hat

$$V = 2,374 (a^t - 1).$$

Wird dieser Coefficient wieder mit 1,165 multiplicirt, so erhält man für die dritte Reihe

$$V = 2,766 (a^t - 1)$$

und so fort für die folgenden



$$V = 3,222(a^t - 1)$$

und

$$V = 3,754(a^t - 1).$$

Die auf diese Weise durch Rechnung gefundenen Werthe stimmen mit den beobachteten so genau überein, als die Fehlergrenze bei solchen Versuchen gestattet, wie folgende Zusammenstellung der ersten Reihe zeigt:

10,69; 8,81; 7,40; 6,10; 4,89; 3,88; 3,02; 2,30; 1,74.

10,68; 8,89; 7,34; 6,03; 4,87; 3,89; 3,05; 2,33; 1,72.

245) Hiernächst wurden einige Beobachtungsreihen angestellt, wobei die Thermometerkugel übersilbert war. Es zeigte sich bald, daß hierbei das nämliche Gesetz statt fand und daher die erhaltenen Gröfsen nach der nämlichen Formel berechnet werden konnten, wobei  $a$  seinen Werth behielt,  $m$  aber  $= 0,357$  gefunden wurde, also  $ma^\Theta = 0,416$ , weil  $\Theta = 20^\circ$  war. Die Berechnung nach der Formel

$$V = 0,416(a^t - 1)$$

angestellt gab die folgenden, mit den beobachteten zusammengestellten Werthe für die Temperaturunterschiede der Thermometer und der umgebenden Hülle  $= t$ .

Werthe von $t$	$V$ beobachtet	$V$ berechnet
280°	3°,05	3°11
260	2,59	2,61
240	2,18	2,18
220	1,83	1,81
200	1,53	1,50
180	1,26	1,23
160	1,02	1,00
140	0,81	0,80
120	0,62	0,62
100	0,47	0,48
80	0,34	0,35
60	0,24	0,24
40	0,15	0,15
20	0,07	0,07

Für eine folgende Reihe, wobei  $\Theta = 80$  war, mußte der eben gefundene Coefficient mit  $a^{80}$  multiplicirt werden; es wurde daher

$$V = 0,658 (a^t - 1),$$

und auch hierbei zeigte sich eine gleiche Uebereinstimmung der beobachteten und der durch Rechnung gefundenen Werthe.

Die Resultate der Beobachtungen lassen sich also durch die einfache Formel

$$V = M (a^t - 1)$$

ausdrücken, wenn man  $M = m a^{\Theta}$  setzt. (Indem aber  $a$  von der Beschaffenheit der Oberfläche unabhängig ist, so folgt hieraus, daß das Gesetz des Erkaltes im Vacuum für alle Körper dasselbe ist und also das Strahlungsvermögen der verschiedensten Substanzen in allen Temperaturen das nämliche Verhältniß beibehält, während die Geschwindigkeit des Erkaltes durch das ungleiche Strahlungsvermögen der Oberfläche bedingt wird. Für Glas und Silber fanden DULONG und PETIT dieses Verhältniß = 5,7, etwas geringer als LESLIE, vermuthlich deswegen, weil die von ihnen angewandte silberne Oberfläche gefirnisset war.

Aus dem für die Geschwindigkeit des Erkaltes gefundenen Ausdrucke läßt sich leicht das Verhältniß zwischen den Temperaturen und den Zeiten herleiten. Heißt die Zeit  $x$ , so hat man

$$V = -\frac{\partial t}{\partial x} = M (a^t - 1), \text{ also } \partial x = \frac{-\partial t}{M (a^t - 1)}$$

$$x = \frac{1}{M \cdot \text{Log. } a} \left( \text{Log. } \frac{a^t - 1}{a} \right) + C,$$

worin  $M$  und die Constante bestimmt werden können, wenn man die beobachteten Werthe von  $t$  hat, welche zwei bekannten Werthen der Zeit  $x$  zugehören. Wird hierin  $t$  so klein genommen, daß bei der Kleinheit des Log.  $a$  man sich mit dem ersten Gliede der für  $a^t$  zu entwickelnden Reihe begnügen kann, so erhält man das Newton'sche Gesetz.

246) Die nächste Aufgabe war, den Einfluß auszumitteln, welchen die verschiedenen *umgebenden Medien* auf das Erkalten äußern. Um den Einfluß der Gase unter verschiedenem Drucke und von ungleichen Temperaturen zu finden, war bloß

X. Bd. Ff

erforderlich, die Grösse der durch die Strahlung allein oder die Strahlung im Vacuum abgegebenen Wärme von den bei der Anwesenheit einer Gasart beobachteten Werthen abzuziehen was jedoch, da sich die Untersuchung auf mehrere Gasarten erstreckte, eine grosse Menge Versuche erforderte, wobei die beobachteten Grössen auf die oben angegebene Weise berechnet und aus mehreren Reihen die mittleren Werthe genommen wurden.

247) Zuerst mußte die Frage beantwortet werden, ob die Beschaffenheit der Oberfläche, welche auf das Strahlungsvermögen einen so bedeutenden Einfluss hat, diesen auch beim Erkalten in verschiedenen Gasarten zeigt. Hierfür war erforderlich, die Erkaltung des nackten und bekleideten Thermometers in einer Gasart von bestimmter Dichtigkeit und Temperatur zu beobachten. Von den vielen Versuchsreihen werden nur die zwei wichtigsten, die eine mit dem grossen Thermometer, welches zuerst nackt, dann übersilbert angewandt wurde, in Luft unter 0,72 Met. Druck und bei 20° C. Wärme der Umgebung, die zweite mit dem kleinen Thermometer in Wasserstoffgas unter 0,74 Met. Druck und bei 20° C. Wärme der Umgebung angestellt, hier mitgetheilt, deren genaue Uebereinstimmung bei der so grossen Verschiedenheit der Bedingungen zu dem Schlusse berechtigt, *dass der Verlust der Wärme welcher durch die Berührung irgend einer Gasart bewirkt wird, unter übrigens gleichen Bedingungen von der Beschaffenheit der Oberfläche des erkaltenden Körpers ganz unabhängig ist.* Auf dieses wichtige Gesetz war LESLIE zwar indirect gleichfalls geführt worden, allein ohne eigentlichen Beweis welcher obendrein mit seiner Hypothese nicht wohl vereinbar ist wonach die Gase den Körpern Wärme theils durch ihre Leitung, theils durch das Aufsteigen derselben und den hierauf folgenden Zutritt stets neuer Theilchen zum erkaltenden Körper entziehen.

In Gemässheit des angegebenen Gesetzes war nichts weiter erforderlich, als die folgenden Versuche mit dem unbekleideten Thermometer anzustellen, welches auch geschah; in den mitgetheilten Uebersichten ist aber bloß derjenige Antheil der Erkaltens, welcher durch den Einfluss der Gasarten bewirkt wird, nach Abzug des durch die Strahlung erfolgenden, mitgetheilt. Die erste Versuchsreihe bezog sich auf die Beant-



wortung der Frage, ob die Temperatur der Hülle einen Einfluss auf die Geschwindigkeit des Erkalten habe. Als daher die Erkaltung in Luft unter 0,72 Met. Druck von 20°, 40°, 60° und 80° C. untersucht wurde, zeigte sich, dass die Geschwindigkeit des Erkalten in allen vier Reihen sich gleich blieb, und ebendieses ergab sich, als vier gleiche Reihen von Beobachtungen mit Wasserstoffgas unter gleichem Drucke und bei den genannten ungleichen Temperaturen angestellt wurden. Nicht minder ergab sich dieses aus gleichen Versuchsreihen mit kohlensaurem Gas unter 0,72 Met. und mit Luft unter 0,36 Met. Druck, woraus das Gesetz folgt, *dass die Geschwindigkeit der Abkühlung eines Körpers, welche bloß durch die Berührung des umgebenden Gases bewirkt wird, für gleiche Temperaturunterschiede abhängt von der Dichtigkeit und Temperatur des Gases; aber diese Abhängigkeit ist so, dass die Geschwindigkeit des Erkalten dieselbe bleibt, wenn die Dichtigkeit und Temperatur des Gases sich so ändern, dass die Elasticität unverändert bleibt.* Hiernach hat man, wenn es sich darum handelt, die Abkühlung eines Körpers durch bloßen Einfluss der berührenden Gasarten zu bestimmen, nur die Elasticität der letzteren zu beachten, worauf sich dann die folgenden Versuche bezogen. Zuerst wurden solche mit atmosphärischer Luft angestellt, deren Elasticität 0,72, 0,36, 0,18, 0,09, 0,045 Met. betrug, also in der geometrischen Progression  $1, \frac{1}{2}, \frac{1}{4}, \frac{1}{8}, \frac{1}{16}$  abnahm. Die für die Geschwindigkeiten des Erkalten durch bloße Einwirkung der Luft =  $V, V', V'' \dots$  gefundenen Werthe enthält die folgende Tabelle.

Temperaturunterschiede	$V=0,72$ M.	$V'=0,36$ M.	$V''=0,18$ M.	$V'''=0,09$ M.	$V^{iv}=0,045$ M.
200°	5°,48	4°,01	2°,95	2°,20	1°,59
180	4,75	3,52	2,61	1,90	1,37
160	4,17	3,03	2,21	1,62	1,20
140	3,51	2,62	1,91	1,40	1,02
120	2,90	2,12	1,57	1,15	0,84
100	2,27	1,69	1,23	0,90	0,65
80	1,77	1,29	0,96	0,70	0,52
60	1,23	0,90	0,65	0,48	0,35
40	0,75				
20	0,32				

Die Quotienten, die durch die Division von  $\frac{V}{V'}$ ,  $\frac{V}{V''}$  . . . . . erhalten werden, fallen zwischen 1,38 und 1,34, weshalb ihre Unterschiede innerhalb der unvermeidlichen Fehlergrenze liegen, was zu folgenden Schlüssen berechtigt: 1) *das Gesetz der Geschwindigkeit des Erkaltens eines Körpers durch die ihn berührende Luft bleibt für gleiche Temperaturunterschiede unverändert, wie verschieden auch die Dichtigkeit der Luft seyn mag*; 2) *wenn die Elasticität der Luft in einer geometrischen Reihe abnimmt, so nimmt ihr Abkühlungsvermögen gleichfalls in einer geometrischen Reihe ab, und zwar ist der Exponent des Verhältnisses bei jener Reihe = 2, bei dieser (im Mittel aus allen zwischen 1,38 und 1,34 liegenden Gröfsen) = 1,366*. Eben dieses Gesetz wurde bei Wasserstoffgas, Kohlensäure und ölerzeugendem Gas bestätigt gefunden, es waren aber die Exponenten der Reihe für Luft = 1,366, für Wasserstoffgas = 1,301, für Kohlensäure = 1,431 und für ölerzeugendes Gas = 1,415. Das Ganze läßt sich leicht auf einen allgemeinen Ausdruck zurückbringen. Heißt  $P$  die abkühlende Kraft einer Gasart unter dem Druck  $p$ , so erhält man für  $2p$  die Gröfse  $P(1,366)$  und für  $4p$  ebenso  $P(1,366)^2$ , also für  $p \cdot 2^n$  auch  $P(1,366)^n$ . Nennt man daher  $p \cdot 2^n = p'$  und  $P(1,366)^n = P'$ , so hat man

$$\frac{\text{Log. } P' - \text{Log. } P}{\text{Log. } (1,366)} = \frac{\text{Log. } p' - \text{Log. } p}{\text{Log. } 2},$$

also

$$\frac{P'}{P} = \left(\frac{p'}{p}\right)^{0,45};$$

der Exponent 0,45 ist aber nicht für alle Gasarten gleich, sondern wird für Wasserstoffgas = 0,38, für Kohlensäure = 0,51 und für ölerzeugendes Gas = 0,501. Die abkühlende Kraft eines Gases ist daher in einem gewissen Verhältnisse seine Elasticität proportional, allein der Exponent dieses Verhältnisses ist bei verschiedenen Gasarten verschieden. Bei der Luft der Kohlensäure und dem ölerzeugenden Gas weicht er wenig von 0,5 ab, was dahin führt, die abkühlende Kraft dieser Gase der Quadratwurzel ihrer Elasticität proportional anzunehmen.

248) Die nächste Aufgabe war, die abkühlende Kraft de

verschiedenen Gase von gleicher Elasticität für gleiche Temperaturunterschiede zu untersuchen. Die bei 0,72 Met. Druck für die vier genannten Gasarten gefundenen Werthe der durch sie allein (ohne Einfluss der Strahlung) bewirkten Abkühlungen zeigt folgende Tabelle.

Temperaturunterschiede	V für Luft	V' für Wasserstoffgas	V'' für Kohlensäure	V''' für öl-erzeugendes Gas
200°	5°,48	—	5°,25	7°,41
180	4,75	16°,59	4,57	6,45
160	4,17	14,26	4,04	5,41
140	3,51	12,11	3,39	4,70
120	2,90	10,10	2,82	3,84
100	2,27	7,98	2,22	3,12
80	1,77	6,66	1,69	2,34

Die Quotienten von  $\frac{V'}{V}$  schwanken zwischen 3,51 und 3,42,

die von  $\frac{V''}{V}$  zwischen 0,977 und 0,955 und die von  $\frac{V'''}{V}$

zwischen 1,37 und 1,30, woraus sich ergibt, daß das Gesetz der durch die verschiedenen Gasarten für sich allein bewirkten Abkühlung von der Beschaffenheit und Dichtigkeit der Gasarten unabhängig ist. Da es sich aber darum handelte, dieses Gesetz zu bestimmen, so führten die verschiedenen Bemühungen zu dem Resultate, daß die Abkühlung durch die Gase eine geometrische Reihe bildet, deren Exponent = 1,233 ist, wenn der Exponent der Reihe der Temperaturunterschiede = 2 ist. Wie genau hierbei Rechnungen und Beobachtungen übereinstimmen, zeigt folgende Zusammenstellung der erhaltenen Werthe für Luft unter 0,72 Met. Druck, worin  $t$  den Unterschied der Temperatur und  $V$  die Geschwindigkeit des Erkal- tens bezeichnen.



t	V beobach- tet	V berech- net	t	V beobach- tet	V berech- net
200°	5°,48	5°,45	100°	2°,27	2°,31
180	4,75	4,78	80	1,77	1,76
160	4,17	4,14	60	1,23	1,24
140	3,51	3,51	40	0,77	0,75
120	2,90	2,91	20	0,33	0,32

Eine gleiche Uebereinstimmung zeigte sich bei den übrigen Gasarten.

249) Aus allen diesen Untersuchungen ergibt sich daher, daß die Elasticität der Gasart und der Temperaturunterschied des erkaltenden Körpers und der Umgebung die einzigen Elemente sind, welche ein allgemeiner Ausdruck für die Geschwindigkeit des Erkaltens durch den bloßen Einfluß der umgebenden Gasart enthalten muß. Nennt man die erstere  $p$  und den letzteren  $t$ , so folgt:

$$V = m \cdot p^c \cdot t^b,$$

worin  $b$  für alle Gasarten und alle Körper  $= 1,233$ ,  $c$  für alle Körper gleich, aber für die einzelnen Gase verschieden,  $m$  nach der Natur der Gase und den Dimensionen der Körper veränderlich ist. Die bereits gefundenen Werthe von  $c$  sind für Luft  $= 0,45$ , für Wasserstoffgas  $0,38$ , für Kohlensäure  $0,517$ , für Sauerzeugendes Gas  $0,501$  und die von  $m$  bei den von Dulong und Petit angewandten Thermometer für Luft  $= 0,00919$ , für Wasserstoffgas  $= 0,3318$ , für Kohlensäure  $= 0,00887$ , für Sauerzeugendes Gas  $= 0,01227$ , wenn  $p$  in Metern und  $t$  in Centesimalgraden ausgedrückt werden.

250) Die Einfachheit dieses Ausdruckes erzeugte den Wunsch, die Gesetze der Abkühlung auch für höhere Temperaturen kennen zu lernen, und es schien hierfür das zuerst durch Leslie angewandte Verfahren am geeignetsten zu seyn. Wenn das Thermometer mit nackter Kugel in der Luft erkaltete, so war die ganze Geschwindigkeit die Summe der Wirkungen durch Strahlung und durch Berührung der Luft. Heißt die letztere  $v$ , die erstere  $v'$ , so ist deren Summe  $= v + v'$ . Für das mit Silber bedeckte Thermometer war  $v$  gleichbleibend,  $v'$  aber wurde  $\frac{v'}{5,707}$ , weil die Strahlung des Glases zu

der des Silbers sich wie 5,707 zu 1 verhält. Bezeichnet man beide Geschwindigkeiten durch a und b, so ist

$$a = v + v', \quad b = v + \frac{v'}{5,707}, \quad \text{und } v = \frac{5,707 \times b - a}{5,707}.$$

Wird dieser Ausdruck auf die beobachteten Werthe angewandt, so giebt folgende Tabelle eine Uebersicht der Resultate.

t	V für die nackte Kugel	V für die versilberte Kugel	v
260°	24°,42	10°,96	8°,10
240	21,12	9,82	7,41
220	17,92	8,59	6,61
200	15,30	7,57	5,92
180	13,04	6,57	5,19
160	10,70	5,59	4,50
140	8,75	4,61	3,73
120	6,82	3,80	3,11
100	5,57	3,06	2,58
80	4,15	2,32	1,93

Die Werthe von v oder der Erhaltung, welche blofs durch die Berührung der Luft herbeigeführt wird, lassen sich durch folgende Gleichung ausdrücken:

$$v = mt^{1,233},$$

worin n-jedesmal besonders bestimmt werden mufs. Für die Beobachtungen mit der versilberten Kugel ist  $m = 0,00857$  und die folgende Tabelle zeigt die genaue Uebereinstimmung der beobachteten und berechneten Werthe von v.

t	v beobachtet	v berechnet	t	v beobachtet	v berechnet
260°	8°,10	8°,14	160°	4°,50	4°,47
240	7,41	7,38	140	3,73	3,79
220	6,61	6,63	120	3,11	3,14
200	5,92	5,87	100	2,53	2,50
180	5,19	5,17	80	1,93	1,90

ant man hiernach die durch Berührung der Luft bewirkte Abkühlung, so ist es leicht, die im Vacuum durch Strahlung bewirkte Abkühlung zu finden, wenn man von den beobachteten Werthen

die für  $v$  durch Rechnung erhaltenen abzieht. Als erläuterndes Beispiel mögen die mit der nackten Kugel erhaltenen Werthe dienen, wenn die Geschwindigkeit des Erkalts im Vacuum durch die Formel

$$V = m(a^t - 1)$$

ausgedrückt wird, worin  $t$  den Unterschied der Temperaturen des Thermometers und der umgebenden Hülle,  $m$  einen beständigen, jederzeit zu bestimmenden Coefficienten bezeichnet, welcher in diesem Falle  $= 2,61$  ist,  $a$  aber den Exponenten  $= 1,0077$  bezeichnet, welcher bei allen Körpern derselbe bleibt. Wie genaue Uebereinstimmung auf diese Weise erhalten wird, zeigt die nachfolgende Tabelle, worin  $V$  die Geschwindigkeit des Erkalts im Vacuum, abgeleitet aus Beobachtungen in umgebender Luft,  $V'$  aber diese Geschwindigkeit durch Rechnung gefunden bezeichnet.

$t$	$V$	$V'$	$t$	$V$	$V'$
260°	16°,32	16°,40	160°	6°,20	6°,25
240	13,71	13,71	140	5,02	4,99
220	11,31	11,40	120	3,93	3,92
200	9,38	9,42	100	3,04	2,99
180	7,85	7,71	80	2,22	2,20

Die durch Strahlung und zugleich durch Berührung mit einer elastischen Flüssigkeit erzeugte Erkaltung eines Körpers läßt sich sonach durch folgenden Ausdruck darstellen:

$$v = m(a^t - 1) + nt^b,$$

worin für alle Körper und alle Flüssigkeiten  $a = 0,0077$  und  $b = 1,233$  sind; der Coefficient  $m$  hängt ab von der GröÙe und der Oberfläche des erkaltenden Körpers, so wie von der Beschaffenheit der umgebenden Gasart; der Exponent  $b$ , von der absoluten Temperatur und der Beschaffenheit des erkaltenden Körpers unabhängig, ist nach der Elasticität und der Beschaffenheit des umgebenden Gases, nach den bereits entwickelten Gesetzen, veränderlich. Wenn dieser Ausdruck durch die Beschaffenheit der Oberfläche des erkaltenden Körpers sich ändert, so behalten die GröÙen  $a$ ,  $b$ ,  $n$  ihren Werth,  $m$  aber verändert sich dem Strahlungsvermögen der Oberfläche proportional. Wird es hierdurch  $= m'$ , so wird



$$v = m'(a^t - 1) + nt^b.$$

Es sey zuerst  $m'$  größer als  $m$ , also das Strahlungsvermögen größer, so wird das Verhältniß

$$\frac{m(a^t - 1) + nt^b}{m'(a^t - 1) + nt^b} = \frac{m}{m'},$$

wenn  $t = 0$  oder  $t = \infty$  ist. Nimmt man  $t$  sehr klein an, so läßt sich die GröÙe  $a^t - 1$  durch  $t \cdot \text{Log. } a$  ausdrücken, und man erhält, wenn man durch  $t \text{ Log. } a$  dividirt,

$$\frac{m + \frac{n}{\text{Log. } a} \cdot t^b - 1}{m' + \frac{n}{\text{Log. } a} \cdot t^b - 1},$$

welches Verhältniß in dem Maße abnimmt, als  $t$  wächst, wenn  $b$  größer ist als 1; allein nach der Abnahme wird es wieder wachsen, weil es der Einheit gleich den Werth wieder erhalten muß, wie bei  $t = 0$ . Wenn man also die Gesetze des Erkalten bei zwei Körpern von verschiedener Oberfläche mit einander vergleicht, so erfolgt das Erkalten in geringen Temperaturen schneller bei denjenigen Körpern, welche ein geringeres Strahlungsvermögen haben, aber weniger schnell bei diesen nämlichen Körpern in höheren Temperaturen. Dieses ergibt sich leicht aus folgender Uebersicht, worin  $t$  die gewöhnliche Bedeutung hat,  $V$  die Geschwindigkeit der Abkühlung des unbedeckten und  $V'$  des versilberten bezeichnen.

$t$	$V$	$V'$	$V:V'$
260°	24°,42	10°,96	2°,23
240	21,12	9,82	2,15
220	17,92	8,59	2,09
200	15,30	7,57	2,02
180	13,04	6,57	1,98
160	10,70	5,59	1,91
140	8,75	4,61	1,89
120	6,82	3,80	1,80
100	5,56	3,06	1,81
80	4,15	2,32	1,78
60	2,86	1,60	1,79
40	1,74	0,96	1,81
20	0,77	0,42	1,85
10	0,37	0,19	1,90

Für die Temperaturunterschiede von  $40^\circ$  bis  $120^\circ$  sind die Verhältnisse fast gleich, was DALTON veranlaßte, das Gesetz des Erkaltens in der Luft bei allen Körpern als gleich anzunehmen. Würde die Reihe bis zu höheren Temperaturen weiter fortgesetzt, die für  $260^\circ$  schon 2,23 erreicht, so würde sie sich bald der GröÙe 5,705 nähern, der das Verhältniß  $\frac{m}{m}$ , in dem Falle gleich ist, wenn Glas mit Silber verglichen wird.

251) Noch bleibt zu untersuchen, wie sich das Gesetz des Erkaltens für den nämlichen Körper mit der Natur und Dichtigkeit der Gase ändert. Wenn man den Ausdruck

$$m(a^t - 1) + nt^b$$

nimmt und ihn auf ein anderes Gas oder auf dasselbe bei verschiedener Elasticität anwendet, so verwandelt er sich in

$$m(a^t - 1) + n't^b,$$

worin bloß  $n$  einen andern Werth erhält. Die Vergleichung beider Ausdrücke zeigt, daß das Verhältniß der Einheit gleich kommt, wenn wir  $t = 0$  oder  $t = x$  machen. Die gesammte Geschwindigkeit des Erkaltens in verschiedenen Gasen nähert sich also der Gleichheit in sehr hohen und sehr niedrigen Temperaturen, kann aber in den zwischenliegenden sehr verschieden seyn.

252) DULONG und PETIT geben noch zuletzt eine Uebersicht aller durch ihre Versuche gefundenen Resultate, mit dem Bemerkn, daß unter Geschwindigkeit des Abkühlens stets die Zahl der Thermometergrade zu verstehn sey, um welche die Temperatur des Körpers während eines unendlich kleinen und gleichbleibenden Zeitintervalls herabsinken würde. Hiernach stellen sie folgende Gesetze auf: 1) Wäre ein im Vacuum befindlicher Körper von einer aller Wärme beraubten und gar nicht strahlenden Hülle umgeben, so würden die Geschwindigkeiten des Erkaltens in einer geometrischen Progression abnehmen, wenn die Temperaturen sich in einer arithmetischen verringerten. 2) Wenn die Temperatur des einschließenden Vacuums constant bliebe, so würde die Geschwindigkeit des Erkaltens für die in arithmetischer Progression abnehmenden

Temperaturen sich vermindern, wie die Glieder einer geometrischen Reihe weniger einer beständigen GröÙe. Der Exponent dieser Reihe ist für alle Körper  $= 1,0077$ . 3) Die Geschwindigkeit des Erkalten im Vacuum für gleiche Temperaturunterschiede wächst in einer geometrischen Progression, wenn die Temperatur des Vacuums in einer arithmetischen Progression wächst; der Exponent dieses Verhältnisses ist gleichfalls  $= 1,0077$  für alle Körper. 4) Die Geschwindigkeit der bloß durch Berührung der Luft erzeugten Erkaltung ist von der Oberfläche der Körper unabhängig. 5) Die Geschwindigkeit der bloß durch die Berührung der Luft erzeugten Abkühlung bildet eine geometrische Progression, wenn die Temperaturunterschiede gleichfalls eine geometrische Reihe bilden, und wenn der Exponent dieser letzteren  $= 2$  ist, so ist der der ersteren  $= 2,35$  unabhängig von der Natur und Elasticität des Gases. Dieses Gesetz kann auch so ausgedrückt werden, daß die Quantität der durch eine Gasart fortgeführten Wärme in allen Fällen dem Unterschiede der Temperatur proportional ist, erhoben auf eine Potenz, deren Exponent  $= 1,233$  ist. 6) Die abkühlende Kraft einer Gasart nimmt ab in einer geometrischen Reihe, wenn die Elasticität derselben in einer geometrischen Reihe abnimmt. Ist der Exponent dieser letzteren  $= 2$ , so ist der der ersteren  $= 1,366$  für Luft;  $= 1,301$  für Wasserstoffgas;  $= 1,431$  für Kohlensäure und  $= 1,415$  für öl-erzeugendes Gas. Dieses Gesetz kann auch so ausgedrückt werden: die abkühlende Kraft eines Gases ist unter übrigens gleichen Bedingungen einer gewissen Potenz der Spannung proportional, deren Exponent von der Natur des Gases abhängt und für Luft  $= 0,45$ ; für Hydrogen  $= 0,315$ ; für Kohlensäure  $= 0,517$  und für öl-erzeugendes Gas  $= 0,501$  ist. 7) Die abkühlende Kraft eines Gases verändert sich mit der Temperatur auf eine solche Weise, daß, wenn dasselbe sich ausdehnen kann und stets die nämliche Spannung beibehält, die abkühlende Kraft um ebenso viel durch die Verdünnung des Gases vermindert, als durch die Vermehrung der Temperatur vergrößert wird, so daß sie gänzlich von seiner Spannung abhängt. Mit diesen Resultaten stimmen im Ganzen diejenigen genau überein, welche DALTON<sup>1</sup> erhalten hat, und auch die von H.

<sup>1</sup> Neues System. Th. I. S. 114.



DAVY<sup>1</sup> gefundenen, wonach das Erkalten am langsamsten im Chlorgas erfolgt.

253) Die gehaltreichsten Versuche über die Erhaltung des Körper sind die von G. Bischof<sup>2</sup>, die um so mehr allgemeine Anerkennung verdienen, je gröfser die darauf verwandte Mühe war, und weil es nur wenigen Forschern möglich seyn dürfte, solche grofsartige Mittel in Anwendung zu bringen, als hierbei durch die freundliche Mitwirkung des Hütteninspectors ALTTHANS zu Gebote standen, welcher den Gufs der zu den Versuchen dienenden Basaltkugeln besorgte. In einem 1,5 Z. dicken, durch Eisendraht zusammengehaltenen Lehm mantel wurde eine Basaltkugel von 21 Zoll rhein. Durchmesser gegossen und nach dem Erstarren in einen Trichter von Eisenblech gelegt, welcher in einem gufseisernen, auf zwei Unterlagen festliegenden Ringe ruhte. So viel als möglich wurde dafür gesorgt, dafs die Kugel mit ihrem Lehm mantel nach allen Seiten frei und während der langen Dauer der Beobachtungen stets gleichmäfsig ausstrahlte. Nach 5,75 Stunden war die Oberfläche noch so heifs, dafs Blei darauf schmolz; nach 8 Stunden war sie bis 240° R. herabgekommen, von wo aus die Beobachtungen anfangen und bis fast zum gänzlichen Erkalten fort dauerten. In den Mantel war nämlich eine kleine Vertiefung gemacht, in welche die Thermometerkugel gesenkt, mit etwas Messingfeilicht zur besseren Leitung umgeben und mit Sand bedeckt wurde. Um das Verhältnifs der Abkühlung im Innern und auf der Oberfläche zu vergleichen, wurden zwei Löcher hineingebohrt, allein dieses war bei der heifsen Masse zu schwierig; die hierauf bezüglichen Beobachtungen sind nicht genügend, und stimmen daher mit denen nicht überein, die eine später verfertigte noch gröfsere Kugel mit eingegossenen Löchern gab. Die Beobachtungen begannen am 30sten Dec. um 8 Uhr Abends und endigten am 4ten Jan. Mittags 12 Uhr.

254) Um das Gesetz der Abkühlung zu finden, können die Thermometerstände in Zeiträumen von 12 zu 12 Stunden dienen, indem die Temperatur der Umgebung während der ganzen Dauer von 9°,6 bis 5°,2 R. herabging. Es war, wenn

<sup>1</sup> Schweigger's Journ. Th. XX. S. 153.

<sup>2</sup> Die Wärmelehre des Innern unseres Erdkörpers u. s. w. Leipzig. 1837. S. 448 ff.

$T, T', T''$ .... die Temperaturen der Kugeloberfläche,  $t, t', t''$ .... die der Umgebung bezeichnen, vom 30sten Dec. 8<sup>h</sup> Morgens bis 2ten Jan. 8<sup>h</sup> Nachmittags

$$\frac{T - t}{T' - t'} = \frac{230,4}{106,55} = 2,16237$$

$$\frac{T' - t'}{T'' - t''} = \frac{106,55}{48} = 2,21979$$

$$\frac{T'' - t''}{T''' - t'''} = \frac{48}{23,2} = 2,06897$$

$$\frac{T''' - t'''}{T^{iv} - t^{iv}} = \frac{23,2}{10,55} = 2,19905$$

$$\frac{T^{iv} - t^{iv}}{T^v - t^v} = \frac{10,55}{5,2} = 2,02885$$

$$\frac{T^v - t^v}{T^vi - t^vi} = \frac{5,2}{2,35} = 2,21277.$$

Das arithmetische Mittel aus diesen 6 Werthen ist 2,14863. Werden hiernach die Beobachtungen berechnet, so erhält man folgende Werthe:

Zeit			$T_o - t_o$	
			beobachtet	berechnet
30. December	8 Uhr	Abends	230°,40	230°,40
31. —	8 —	Morgens	106,55	107,23
31. —	8 —	Abends	48,00	49,91
1. Januar	8 —	Morgens	23,20	23,23
1. —	8 —	Abends	10,55	10,81
2. —	8 —	Morgens	5,20	5,03
2. —	8 —	Abends	2,35	2,34

Da diese Versuche mit einem so großen Körper, als sonst niemals angestellt worden sind, so ist es sehr wichtig, NEWTON's Gesetz, wonach für eine arithmetische Reihe der Zeiten die Abkühlungen in einer geometrischen Reihe erfolgen, für Körper, bei denen Wärme aus dem Innern zur Oberfläche geleitet wird, bestätigt zu finden<sup>1</sup>. Bezeichnet  $V$  die Abkühlungsgeschwin-

<sup>1</sup> Alle übrige bisher erwähnte Versuche, außer die von NEW-

digkeit,  $T$  den Temperaturüberschuss und  $q$  den Erkaltungs-  
exponenten für irgend eine Zeiteinheit, so ist nach NEWTON:

$$V = T \left( 1 - \frac{1}{q} \right),$$

dieselbe Elasticität und Gasart vorausgesetzt. Hiernach ist  
dann

$$V : V' = T : T'$$

oder die Erkaltungsgeschwindigkeiten verhalten sich wie die  
Temperaturüberschüsse. Versuche mit zwei andern Basaltku-  
geln, deren eine 27,27 Zoll rhein., die andere 9,39 Zoll im  
Durchmesser hatten, bestätigten dieses, und gaben außerdem  
noch folgende Resultate: 1) die Abkühlungen beider Kugeln,  
in gleichen Zeiten und von gleichen Temperaturüberschüssen  
an gerechnet, verhalten sich genau umgekehrt wie die Durch-  
messer. 2) Die Zunahme der Temperatur in den erkaltenden  
Kugeln von aussen nach innen gab keine arithmetische, son-  
dern eine geometrische Progression. Bezeichnen  $a, b, c, d, \dots$   
zu einer gewissen Zeit die Abkühlung in Puncten von der  
Oberfläche der Basaltkugel nach ihrem Mittelpunkte, deren Ab-  
stände eine arithmetische Reihe bilden, und ist  $e$  der Erkaltungs-  
exponent für einen gewissen Zeitraum auf der Oberfläche, so  
scheinen die Temperaturüberschüsse in dem  $n$ -fachen Zeitraume  
zu seyn:

$$\frac{a}{e^{n-1}}; \frac{b}{e^{n-1} \varepsilon^{n-1}}; \frac{c}{e^{n-1} \varepsilon^{2(n-1)}}; \frac{d}{e^{n-1} \varepsilon^{3(n-1)}} \dots$$

worin  $\varepsilon$  ein aus den Beobachtungen zu ermittelnder Coefficient  
ist. Bei der grossen Basaltkugel z. B. wurden nach 48 Stun-  
den beobachtet:

9 Zoll vom Mittelpunkte	109°,8 R.
6,75 - - - -	124,9
4,5 - - - -	136,0
im Mittelpunkte . . . .	153,5,

ton, hauptsächlich auch die von DULONC und PETIT, wurden mit klei-  
neren Körpern, namentlich mit Flüssigkeiten in Glaskugeln, ange-  
stellt, deren Theile sämmtlich von innen nach aussen die nämliche  
Temperatur hatten. Auf diesem Umstande beruht vielleicht der Un-  
terschied der erhaltenen Resultate.



$\epsilon$  war für den Zeitraum einer Stunde = 1,0409 und  $\epsilon = 1,00067$ .

255) Die bisher erörterten Untersuchungen beziehen sich sämtlich darauf, die Gesetze des Erkaltes der Körper sowohl an sich, als auch in Beziehung auf ihre Grösse, die Beschaffenheit ihrer Oberfläche und den Einfluss der sie umgebenden elastischen Medien aufzufinden; es bleibt aber dabei noch eine andere Frage zu beantworten, nämlich die der Geschwindigkeit, in welcher Körper von verschiedener Natur ihre Wärme abgeben, oder über das specifische Erkaltungsvermögen ungleicher Körper. Bestimmungen hierüber können nicht anders erhalten werden, als wenn man gleich grosse Körper von gleicher Form erwärmt und die Zeiten des Erkaltes derselben unter gleichen Bedingungen nach Beobachtungen eines in sie eingesenkten Thermometers misst. Diesemnach müssen diejenigen Versuche hier ausgeschlossen werden, die man als gleichfalls zur Wärmeleitung gehörig angestellt hat, indem erhitze Thermometer mit verschiedenen Körpern umgeben und die ungleichen Zeiten ihres Erkaltes gemessen wurden.

256) Der Erste, welcher diese Aufgabe zu lösen versuchte, war RICHMANN<sup>1</sup>. Er nahm massive Kugeln, 4 Z. im Durchmesser haltend, von Blei, Zinn, Eisen, Kupfer und Messing, bohrte in diese ein cylindrisches Loch von 1 Z. Tiefe und 1 Z. Weite, senkte in dieses ein Thermometer, erhitze die Kugeln, hing sie mit zwei Fäden an einen Querbalken, in einigem Abstände aber ein anderes Thermometer auf, und beobachtete bei ruhiger Luft die Zeiten des Erkaltes. Inzwischen gingen die Thermometer nicht bis in den Mittelpunkt der Kugeln, die Oeffnungen waren zu weit, die Kugeln nicht gleich gross, was durch Rechnung corrigirt werden sollte; die Versuche wurden nicht oft genug wiederholt, um zufällige Fehler auszumerken, und sonach konnten die Resultate nicht befriedigend ausfallen. Auch ACHARD<sup>2</sup> untersuchte die ungleichen Erkaltungszeiten verschiedener Körper, allein diese seine Arbeiten sind durch spätere bessere in Schatten gestellt worden.

<sup>1</sup> Nov. Comm. Petrop. T. IV. p. 241. V. Crell neuestes chem. Archiv. Th. I. S. 242.

<sup>2</sup> Mém. de Berlin. 1783.

Von weit größerem Werthe sind einige Versuche, welche JON TOB. MAYER<sup>1</sup> mit Kugeln von Eben-, Eschen-, Apfelbaum-, Rothbuchen-, Weißbuchen-, Pflaumen-, Ulmen-, Sommererichen-, Wintererichen-, Birnbaum-, Birken-, Forlen-, Erlen-, Fichten-, Tannen- und Lindenholz anstellte. Sie hielten sämmtlich 2 Z. im Durchmesser, die Kugel des eingesenkten Thermometers befand sich im Mittelpuncte, der übrige Theil der Oeffnung wurde mit Sägemehl des nämlichen Holzes ausgefüllt und oben mit einem Korke verstopft, die Kugeln wurden in einem Ofenrohre bis 88° oder 94° C. erhitzt, in einen Zimmer von 6° bis 8°,5 Temperatur aufgehangen und die Thermometergrade von 56°,25 bis 37°,5 herab in bestimmten Zeitintervallen aufgeschrieben. Aehnliche Versuche stellte derselbe mit Wasser, Quecksilber, Leinöl und Essig an, die er in eine Glaskugel einschloß und ein Thermometer einsenkte. MAYER folgerte aus allerdings sehr wahrscheinlichen theoretischen Gründen, daß ein Körper seine Wärme um so schwerer verlieren werde, aus je mehr Wassertheilchen er besteht und je mehr Wärme diese vermöge ihrer specifischen Capacität enthalten, die sie eben deswegen auch um so stärker festhalten. Setzt man also das Wärmeleitungsvermögen der Zeit die sie zum Erkalten bedürfen, umgekehrt proportional, nenn dieses Vermögen  $L$ , das specifische Gewicht der Körper  $p$  und ihre Wärmecapacität  $c$ , so hat man

$$L = \frac{1}{pc}$$

für gleiche Volumina<sup>2</sup>. Da das specifische Gewicht der Körper sehr leicht genau bestimmbar ist, so kann diese Formel sowohl zur Auffindung des Erkaltungsvermögens, als auch der specifischen Wärmecapacität gebraucht werden. MAYER fand die Resultate seiner Versuche mit diesem Gesetze nahe übereinstimmend, und die wahrgenommenen Abweichungen lassen sich leicht erklären, wenn man berücksichtigt, daß namentlich nach DULONG und PETIT nicht bloß die Beschaffenheit der

---

<sup>1</sup> Gesetze und Modificationen des Wärmetoffs. Erlangen 1791. V. Crell chem. Ann. 1798. Th. I. S. 443.

<sup>2</sup> A. v. HUMBOLDT hat hiernach Tabellen für die Leitungsfähigkeiten verschiedener Körper berechnet. S. v. Crell's chem. Ann. 1792. Th. I. S. 423. Bergmann. Journ. 1792. Th. I. S. 120.

Oberfläche, sondern auch die Elasticität der umgebenden Luft auf die Zeit des Erkalten einen bedeutenden Einfluss ausüben.

257) Wenn ein Körper auf die bisher erörterte Weise erkalte, so muß seine Wärme nothwendig durch den ihn umgebenden Raum oder die in demselben sich befindenden Körper durchgehn, somit kommt also hier auf der einen Seite ebenso sehr das *Durchleitungsvermögen* seiner Umgebung in Betracht, welches später in einem eigenen Abschnitte untersucht werden soll, als das hier zu erörternde Strahlungsvermögen des Körpers, welcher die Wärme abgibt, ja selbst das Fortleitungsvermögen seiner Umgebung kann nicht unberücksichtigt bleiben. Sofern hiernach eine scharfe Begrenzung nicht möglich erreichbar ist, mögen hier einige Versuche erwähnt werden, welche wohl mit gleichem Rechte unter die Abtheilung der Durchleitung zu bringen wären. Dahin gehören die von PICTET<sup>1</sup> mit einem sehr zusammengesetzten Apparate angestellten. Dieser bestand aus einer großen Glaskugel, welche vermittelt einer Luftpumpe exantirt, zugleich aber mit trockener und feuchter Luft oder verschiedenen Gasarten angefüllt werden konnte. In dem Ballon befand sich ein empfindliches Thermometer, dessen Kugel das Centrum desselben einnahm, außerdem ein Elektrometer, ein Saussure'sches Haarhygrometer und ein abgekürztes Heberbarometer. War der Apparat für den eabsichtigten Versuch gehörig hergerichtet, so liefs PICTET die Strahlen einer Kerzenflamme mittelst eines Hohlspiegels auf die Thermometerkugel fallen, erwärmte diese dadurch und beobachtete dann die Zeiten ihres Erkalten unter den verschiedentlich abgeänderten Bedingungen, indem beiläufig auch die zum Erwärmen erforderlichen Zeiten berücksichtigt wurden. Der Einfluss der mehrfachen mitwirkenden Bedingungen nimmt in erhaltenen Resultaten einen bedeutenden Theil ihres Wertes, weswegen ich mich einer näheren Erörterung derselben enthalte. Auch LESLIE<sup>2</sup> hat die ungleichen Zeiten des Erkalten in atmosphärischer Luft und in Wasserstoffgas, auch in verschiedenen Dichtigkeiten dieser Gasarten untersucht; wichtiger aber ist dasjenige, was DALTON<sup>3</sup> aus eigenen Ver-

<sup>1</sup> Versuch über das Feuer. Cap. IV. V. VI.

<sup>2</sup> Inquiry into the nature of Heat. 1804.

<sup>3</sup> Ein neues System des chem. Theils der Naturw. Th. I. S. 182.



suchen entnommen hat. Sein Apparat bestand aus einer starken Flasche von etwa 15 bis 20 Kubikzoll Inhalt, welche mit Luft oder der zu prüfenden Gasart gefüllt und gehörig verkorkt auf die Temperatur der Umgebung gebracht wurde. Alsdann ward der Kork herausgezogen und schnell ein anderer mit einem luftdicht in ihm steckenden, vorher erhitzten Thermometer hineingesteckt. Da es bloß um vergleichbare Resultate zu thun war, so kamen die Thermometergrade selbst nicht in Betrachtung, sondern es waren auf der Röhre zwei Zeichen angebracht, und die Beobachtung beschränkte sich darauf, die Zeit zu messen, binnen welcher das Quecksilber vom oberen Zeichen bis zum unteren sank. Diese betrug in Sekunden für

kohlensaures Gas . . . . .	112 Sec.
Schwefelwasserstoff-, oxydirtes Stick- und ülerzeugendes Gas . . . . .	100 -
Luft, Stickgas, Sauerstoffgas . . . . .	100 -
Salpetergas . . . . .	90 -
kohlenstoffhaltiges Wasserstoffgas . . . . .	70 -
Wasserstoffgas . . . . .	40 -

Die schon von LESLIE wahrgenommene starke Leitungskraft des Wasserstoffgases hielt auch DALTON für ebenso auffallend als räthselhaft; übrigens unterliegt dasselbe insofern der allgemeinen Regel, als es im verdünnteren Zustande ein schlechter Leiter wird, denn 7- bis 8mal verdünnt erforderte es 70 Sec für die normale Abkühlung des Thermometers. War das Gas zur Hälfte mit Luft gemengt, so betrug die Zeit 62 Secunde. Inwiefern die Verdichtung der Luft einen Einfluss auf die Durchleitungsvermögen derselben ausübt, hat DALTON durch Versuche ermittelt, die folgende Resultate gaben:

Dich- tigkeit	Abküh- lungszeit	Dich- tigkeit	Abküh- lungszeit
2	85 Sec.	$\frac{1}{2}$	140 Sec.
1	100 -	$\frac{1}{16}$	160 -
$\frac{1}{2}$	116 -	$\frac{1}{32}$	170 -
$\frac{1}{4}$	128 -		

DALTON findet hieraus, daß die nach Abzug der Strahlung durch bloßen Einfluss der Luft bewirkte Abkühlung den K

Wurzeln der Dichtigkeiten proportional sey. Rechnet man für die erstere 0,4 und für die letztere 0,6 der gesammten Ableitung, die Dichtigkeit  $d$  der atmosphärischen Luft  $= 1$  und die Zeit des Abkühlens  $= 100$  angenommen, so wäre die Zeit

$$t = \frac{1}{0,004 \times 0,006 \times \sqrt[4]{d}},$$

womit die durch Versuche gefundenen Gröfsen sehr wohl übereinstimmen.

258) Vorzüglich gehören hierher die Versuche von RUMFORD<sup>1</sup>, welcher ganz eigentlich die Eigenschaft der Körper, die Wärme durchzulassen, auf dem Wege der Erfahrung auszumitteln suchte. Er bediente sich hierzu einer 1,6 Z. im Durchmesser haltenden Glaskugel an einer 0,75 Z. weiten Röhre, durch welche die Kugel eines Thermometers<sup>2</sup> bis in die Mitte der kugelförmigen Erweiterung gebracht, mit der zu prüfenden Substanz umgeben und dann dessen Röhre mit geätzter Scale vermittelst eines Korkes befestigt wurde. In siedendem Wasser wurde die Kugel bis zur Siedehitze erwärmt, dann in durch Eis erkaltetes Wasser getaucht, und die Zeit, welche das Thermometer erforderte, um von 70° R. bis 10° R. herabzusinken, bestimmte die Leitungsfähigkeit der eingeschlossenen Substanz. Eine Umkehrung dieses Verfahrens bestand darin, die Kugel in Eiswasser zu erkälten und dann die Zeit zu bestimmen, die sie bedurfte, um in siedendem Wasser von 10° R. bis 70° R. erwärmt zu werden. Die auf die letztere Weise erhaltenen Resultate wollen wir ganz unberücksichtigt lassen, von den ersteren aber nur eine allgemeine Uebersicht geben. Die Zeiten des Erkalten der eingeschlossenen Substanzen von 70° bis 10° R. waren in Secunden

<sup>1</sup> New Experiments upon Heat, by Col. Sir HENRY THOMSON. Lond. 1786. 4. Philos. Trans. T. LXXVI. u. LXXVII. Ebend. T. XXXII. Jahr 1792. P. I. p. 48. Ueb. in Gren's Journ. Th. VII. S. 245. V. 314.

<sup>2</sup> RUMFORD nennt ein solches Thermometer *Passage-Thermometer*; es ist aber unnöthig, hierfür eine besondere Bezeichnung festzusetzen.

für bloße Luft . . . . .	576	Sec.
- 16 Gran rohe Seide . . . .	1248	—
- — Schafwolle . . . .	1118	—
- — Baumwolle . . . .	1046	—
- — feine ausgezupfte Leinwand . . . . .	1032	—
- — Biberhaare . . . .	1296	—
- — Hasenhaare . . . .	1315	—
- — Biderdaunen . . . .	1305	—
- — zerzupften Taffent . . . .	1169	—
- — Nähseide . . . .	917	—
- — umwickeltes Wollengarn . . . . .	934	—
- — umwickeltes Baumwollengarn . . . .	852	—
- — umwickeltes Leinwandgarn . . . . .	873	—
- — umwickelte Leinwand . . . .	783	—
- 176 Gran pulverisirte Holzkohle . . . .	940	—
- 195 Gran Lampenrufs . . . .	1171	—
- 307 Gran trockne Holzasche . . . .	927	—
- 256 Gran semen Lycopodii . . . .	1488	—

RUMFORD hat aus diesen Versuchen die Gesetze des Erkaltes im Allgemeinen nicht weiter entwickelt, auch sind sie hier nicht mit der erforderlichen Berücksichtigung aller in Betracht kommenden Bedingungen angestellt, vielmehr ist bloß die Folgerung daraus abgeleitet, daß Hasenhaare und rohe Seide am meisten warm halten, weil bei ihnen die längste Zeit erfordert wurde, bis das eingeschlossene Thermometer erkaltete.

259) In gleicher Absicht, als welche die eben genannten Versuche veranlaßte, stellte auch SENNEBIER<sup>1</sup> eine große Reihe an, indem er eine Thermometerkugel mit den verschiedenen zur Bekleidung dienenden Körpern umwickelte, bis 40° (der Blutwärme) erhitzte, neben einem unbedeckten Thermometer in kalter Luft aufhing und die Zeiten des Erkaltes maß. Die Resultate fallen nur zum Theil in den Bereich der

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. de Turin. Ann. XIII., daraus in Gehlen's Journ. für Chem., Phys. u. Min. Th. VII. S. 307.



vorliegenden Untersuchung und haben in dieser Beziehung zu wenig Werth, um eine nähere Berücksichtigung zu verdienen.

260) Eine unglaubliche Menge Versuche über das Erkalten der verschiedenartigsten Körper in ruhiger Luft hat C. W. BOECKMANN<sup>1</sup> angestellt. Hierzu bediente er sich sehr dünner Glaskugeln von nur etwa 0,1 bis 0,2 Lin. Glasdicke für Flüssigkeiten, Pulver und fadenartige Körper, die in dieselben eingeschlossen wurden; auf gleiche Weise liefs er aus den verschiedenartigsten Hölzern, Metallen und sonstigen starren Körpern gleichfalls Kugeln verfertigen, insgesamt einander an Gröfse gleich und zwar einen Zoll im Durchmesser haltend. Die Glaskugeln waren mit einer Röhre versehen, in die übrigen war ein cylindrisches Loch gebohrt, um die Kugel eines feinen Thermometers bis in den Mittelpunkt einzubringen, dessen Röhre sich dann, bei den Glaskugeln durch einen Pfropfen, bei den übrigen durch einen ausgehöhlten Zapfen von der Masse der Kugeln, befestigen liefs, um die so vorgerichteten Apparate nach dem Erhitzen mittelst einer Schleife von dünnem Messingdraht an einem Gestelle zwischen zwei andern freien Thermometern zum Messen der äufseren Temperatur aufzuhängen. Die Beobachtung der Zeit des Erkaltes geschah für Temperaturverminderungen von 5° zu 5° R. an einem guten Chronometer, und es wurde dabei Sorge getragen, dafs sich die äufser Temperatur während der ganzen Dauer nicht merklich änderte, die Erwärmung der Kugeln aber geschah durch Einsetzen derselben in ein Gefäfs mit feinem Rheinsande, unter welchem eine Weingeistlampe brannte. Die erhaltenen Resultate könnten vielseitig zur Begründung der Erhaltungsgesetze benutzt werden, BOECKMANN stellte die Versuche aber nur in der Absicht an, um aus der Zeitdauer des Herabgehens der Kugeln von einer höhern Temperatur zu einer niedrigeren unter meistens gleichen Bedingungen die der erforderlichen Zeit umgekehrt proportionale *Wärmeleitung* der verschiedenen Substanzen zu ermitteln; auch sind die von ihm mitgetheilten Beobachtungen zu unvollkommen, als dafs man weitere Resultate, namentlich die specifischen Wärmecapacitäten der zahl-

<sup>1</sup> Versuche über die Wärmeleitung verschiedener Körper. Carlar.  
2. 3.

reichen von ihm untersuchten Körper, aus ihnen ableiten könnte. Da es aber keinen anderweitigen gleich zahlreichen Bestimmungen der Erkaltungszeiten so vieler ungleicher, durch gleiche Gröfse aber vergleichbarer Körper giebt, die im Ganzen unter übrigens gleichen Bedingungen beobachtet wurden, so scheint es mir allerdings der Mühe werth, die Zeiten, in denen die Kugeln von  $87^{\circ},5$  bis  $25^{\circ}$  C. erkalteten, die in Sekunden mittlerer Zeit gemessen wurden, und die daraus abgeleitete, der Zeit umgekehrt proportionale, auf Wismuth als Einheit reducirte Wärmeleitung tabellarisch zusammenzustellen.

Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung	Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung
Wismuth . . . . .	1171	1,000	Hantstengel . . .	740	1,570
Gold . . . . .	2503	0,468	Mandelbaumholz	1198	0,978
Silber . . . . .	2603	0,450	Saffranholz . . .	1249	0,937
Kupfer . . . . .	3370	0,347	Apfelbaumholz .	1169	1,002
Messing . . . . .	3446	0,340	Kampherbaumholz	939	1,247
Eisen . . . . .	3599	0,325	gelbliches Eisenholz	1402	0,835
Blei . . . . .	1360	0,861	braunes Eisenholz	1256	0,932
Zinn . . . . .	1770	0,662	schwarzes Eisenholz	1557	0,752
Zink . . . . .	2936	0,399	Buchenkohle . . .	964	1,215
Spiefsglanz . . .	1298	0,902	deagl. gepulvert .	847	1,353
Nickel . . . . .	2812	0,416	Buchenasche . . .	892	1,313
Quecksilber . . .	1416	0,827	Unschlitt . . . . .	2971	0,394
Zinn-Blei gl. Th.	1642	0,713	Wachs . . . . .	3208	0,365
Blei-Kupfer gl. Th.	2561	0,457	Quecksilberoxyd	974	1,202
Wismuth-Kupfer	2317	0,505	Bärlapsamen . . .	1291	0,907
Letternmetall . .	1605	0,730	kohlensaures Natron	1141	1,026
Rose'sches Metall	1668	0,702	Colcothar . . . . .	1914	0,611
Zinn-Zink gl. Th.	2383	0,498	schwarze Kreide	1660	0,706
Sandstein, röthlich	1588	0,737	weiße Kreide . .	1262	0,927
grauer Kalk . . .	1946	0,602	weißer Thon . .	1597	0,733
gelblicher Kalk .	1729	0,677	gebrannter Thon	1294	0,905
gebrannter Kalk .	746	1,570	gebrannter. glas.		
gelöschter Kalk .	1225	0,964	Thon . . . . .	1322	0,886
Lindenholz . . .	1066	1,098	gelber gebrannter		
Buchenrinde . . .	1216	0,963	Töpferthon .	1155	1,013
Nufsbaumholz . .	1007	1,163	römischer Backstein	1214	0,963
Kastanienholz . .	937	1,250	Dachschiefer . . .	1824	0,642
Pflaumenholz . .	1239	0,945	Bimsstein . . . . .	801	1,469
Citronenholz . .	1428	0,820	Gyps . . . . .	1635	0,716

Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung	Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung
gelber Oker . . .	1474	0,794	Buchenholz . . .	1099	1,066
gelber Bolus . . .	1486	0,720	Pappelholz . . .	1064	1,101
Röthel . . . . .	1751	0,669	Rosenholz . . . .	1475	0,794
Tripel . . . . .	936	1,251	Korkholz . . . . .	1253	0,935
Molybdän . . . .	1818	0,644	Korkrinde . . . . .	1026	1,141
Mörtel . . . . .	1342	0,873	Forlenrinde . . . .	860	1,362
Flusssand . . . .	1333	0,878	Hollundermark . .	698	1,678
Eichenholzerde .	1117	1,048	Birnbaumrinde . .	1312	0,893
Schlammerde . .	1322	0,886	Eichenrinde . . . .	1208	0,969
Gartenerde . . .	1177	0,995	Ahornholz . . . . .	940	1,246
Moorerde . . . .	1138	1,029	Weinrebenholz . .	1204	0,973
Braunsteinpulver	1657	0,707	spanisches Rohr .	772	1,517
koblens. Talkerde	1157	1,012	Nußbaumrinde . .	1153	1,015
calcin. Flußspath-			blaues Brasilienholz	1277	0,917
pulver . . . . .	1721	0,680	Pappelrinde . . . .	986	1,188
Eisenblumen . . .	1296	0,904	Königsholz . . . .	1273	0,920
Zucker . . . . .	1236	0,947	Eichenholz . . . . .	1038	1,128
Bleiglätte . . . .	1133	1,034	Ebenholz . . . . .	1630	0,718
Kupferblumen . .	1513	0,774	Birnbaumholz . . .	1213	0,965
Zinkblumen . . .	954	1,228	Ulmenholz . . . . .	1259	0,930
Mennig . . . . .	1066	1,099	Birkenholz . . . . .	1216	0,963
Bleiweiß . . . . .	1190	0,984	Akazienholz . . . .	1125	1,041
Salmiak . . . . .	1886	0,621	Wacholderholz . .	1069	1,095
Wismuthblumen	1124	1,042	Erlenholz . . . . .	1136	1,031
Zinnober . . . . .	1142	1,025	Leinöl . . . . .	1758	0,666
Elfenbein . . . .	2470	0,474	rectificirtes Bergöl	1457	0,804
schwärzliches Horn	1981	0,591	salpetersaure Sil-		
pappe . . . . .	1190	0,984	bersolution . . . .	3018	0,388
weiße Schafwolle	1172	0,999	conc. Essigsäure . .	2344	0,500
schwarze Schafwolle	1087	1,077	Salzsäure . . . . .	2603	0,450
Katzenhaare . . .	1024	1,144	Kochsalzsoole . . .	3011	0,389
Seidenseide . . .	1137	1,030	salzsaure Zinn-		
Häuterdannen . .	1213	0,965	solution . . . . .	2860	0,410
Wasser . . . . .	2829	0,414	Reisschleim . . . .	3139	0,373
Amandelöl . . . .	1612	0,726	Luft . . . . .	712	1,645
Terpentinöl . . .	1371	0,853	Pfeifererde . . . .	1587	0,738
enet. Terpentin .	2274	0,515	weißser Gypsstein .	1926	0,601
conc. Schwefelsäure	2135	0,548	Gufssand . . . . .	1423	0,823
salpetersäure . .	2835	0,413	Saalweidenholz . .	845	1,386
weißes Glas . . .	1516	0,772	Taxusholz . . . . .	1169	1,002
Ordnholz . . . .	1213	0,965	Lerchenholz . . . .	1052	1,113
alsamfichtenholz	1135	1,031	Vogelbeerholz . .	1161	1,009



Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung	Substanzen	Zeit des Er- kal- tens	Lei- tung
Weidenholz . . .	938	1,248	Platanenholz, abend-		
Trauerweidenholz	1153	1,016	ländisches . .	1394	0,840
Zitterpappelholz	1153	1,016	Weisstannenholz	1324	0,884
schwarzes Pappel-			americanisches Nufs-		
holz . . . . .	1153	1,016	baumholz . . .	1210	0,869
Platanenholz, orien-			Mahagoniholz . .	1220	0,960
talisches . . .	1286	0,911	Buchsbaumholz .	1308	0,895

261) BOECKMANN benutzte seine Versuche noch zur Entscheidung anderweitiger, auf die Gesetze des Erkalten sich beziehender Fragen, die wir hier noch kurz erwähnen wollen. Gleiche Kugeln von Gyps, die eine nackt, die andere in einer Glashülle, erkalteten in 1173 und 1132 Sec., wonach also das Ausstrahlungsvermögen beider nur wenig verschieden ist, gleiche Kugeln von Rose'schem Metall dagegen in 1568 und 1511 Sec. mit merklicher größerer Strahlung der Glashülle. Hiermit stimmt ein Resultat überein, welches RUMFORD<sup>1</sup> erhielt, indem er heißes Wasser in gleich großen gläsernen Flaschen und solchen von Weißblech erkalten ließ und fand, daß die ersteren ungeachtet ihrer sechsmal größeren Dicke der Wandungen dennoch früher erkalteten. Schneller Wechsel der Luft befördert das Erkalten ausnehmend, denn bei einer blanken Wismuthkugel verhielten sich die Zeiten der Abkühlung von 60° bis 30° R. in ruhiger und in stark bewegter Luft wie 509 zu 203 und bei einer geschwärzten wie 509 zu 213. BIRCHOF fand in seinen (§. 253) erwähnten Versuchen mit ungleich großen Kugeln die Zeiten des Erkalten den Durchmessern proportional, und ein ähnliches Resultat erhielt auch BOECKMANN, jedoch mit einer sehr bedeutenden, nicht leicht zu erklärenden Fehlergrenze. Theoretisch richtig bemerkt er, daß die Zeit des Erkalten der Masse direct und der Oberfläche umgekehrt proportional seyn müsse, welches für die Durchmesser  $D$  und  $d$  das Verhältniß  $\frac{D^3}{D^2} : \frac{d^3}{d^2}$ , also  $D:d$  giebt; e

<sup>1</sup> Mém. de l'Institut. T. VI. p. 102.

erhielt aber die Erkalzeiten mit Kugeln von 2 und 1 Zoll Durchmesser von 60° bis 30° R. bei Wismuth = 2,35:1; bei Zink = 2,08:1, bei Hagebuchenholz = 2,59:1.

262) Die Versuche, welche mit gleich grossen Kugeln des schnell erkaltenden Wismuths und des langsam erkaltenden Silbers angestellt wurden, bestätigen das früher hierüber Bekannte. Wird das Leitungsvermögen (oder die Strahlung) den Zeiten des Erkaltes umgekehrt proportional angenommen, so geben folgende Zahlen die Verhältnisse zuerst für Wismuth.

Polirte Wismuthkugel	1,000
mit schwarzem Tusch überzogen	1,225
mit reiner Goldschlägerhaut überzogen	1,174
dieselbe, den Ueberzug geschwärzt	1,196
dieselbe, mit weisser Farbe überzogen	1,180
mit Gummi befeuchtet und mit Wismuthfeillicht bestreut	1,132
mit Rauch geschwärzt	1,252
mit schwarzem Taffent überkleidet	1,146
mit weissem Krepp überzogen	1,118
mit schwarzem Krepp überzogen	1,120
mit weissem Taffent überkleidet	1,154
mit dichtem Musselin überzogen	1,129
mit weissem Seidenpapier überzogen	1,232
dieses mit Tusch gefärbt	1,246
mit weissem glasierten Handschuhleder bekleidet	0,957
durch Gummiwasser mit Flaumfedern bekleidet	0,926
mit weissem Flanell überzogen	0,958

## Verhältnisse für Silber.

Polirte Silberkugel	1,000
mit Tusch geschwärzt	1,426
durch Rauch geschwärzt	1,490
mit Goldschlägerhaut überzogen	1,487
letztere geschwärzt	1,436
mit schwarzer Seide überzogen	1,535
mit weissem Seidenpapier überzogen	1,527
dieses geschwärzt	1,552

263) Noch verdienen die Versuche erwähnt zu werden, in denen BORCKMANN<sup>1</sup> die Abkühlungszeiten durch Quecksilber, Wasser und Luft mit einander verglich. Hierbei wurden die erwärmten Kugeln in eine große Masse Wasser oder in eine Wanne, die etwa einen Centner Quecksilber enthielt, gesenkt oder in ruhiger Luft aufgehangen; alle drei Medien waren von 15°,7 R. Temperatur und das Quecksilber stieg um etwa 0°,4 bis 0°,7. Die Zeiten des Erkaltens von 60° bis 30° R. waren

Substanzen	Quecksilber	Wasser	Luft
Eisen . . . .	7,3 Sec.	20,0 Sec.	1533 Sec.
Molybdän . .	8,0 —	12,2 —	725 —
Wismuth . . .	8,6 —	15,0 —	509 —
Quecksilber . .	13,0 —	23,0 —	604 —
Nickel . . . .	25,5 —	25,8 —	1220 —
Kalkstein . . .	30,0 —	29,3 —	788 —
Sandstein . . .	31,0 —	31,0 —	679 —
Wasser . . . .	40,5 —	61,3 —	1169 —
Kohle . . . .	44,3 —	159,2 —	357 —
glasirter Thon .	57,0 —	70,0 —	557 —
Bimsstein . . .	75,6 —	78,0 —	349 —
Buchenholz . .	77,0 —	142,0 —	414 —
Elfenbein . . .	107,0 —	144,3 —	982 —
Tannenholz . .	125,5 —	160,0 —	438 —
Mahagoniholz .	128,0 —	168,0 —	486 —
Korkholz . . .	182,0 —	383,0 —	461 —
Luft . . . .	244,2 —	244,5 —	317 —

Hierbei bezieht sich aber die Aufnahme der Wärme auf solche Körper, die mit den wärmeren in unmittelbare Berührung kommen; es sind daher nicht bloß diejenigen, welche Wärme abgeben, sondern zugleich auch diejenigen, welche sie aufnehmen, zu berücksichtigen, worüber später (§. 269) gehandelt werden wird; wir wollen indeß vorläufig einige hiermit zusammenhängende Erscheinungen hier kurz erörtern.

<sup>1</sup> Schon früher hatte RICHMANN in Nov. Com. Petrop. T. III. p. 309 gefunden, daß, Quecksilber die Wärme leichter annehme und abgebe, als Wasser, ganz gegen die frühere Annahme, wonach dieses Vermögen der Dichtigkeit der Körper umgekehrt proportional seyn sollte.



264) NOBILI und MELLONI<sup>1</sup> fanden bei ihren früheren Untersuchungen, die zunächst dem *Wärmeabsorptionsvermögen* der verschiedenen Körper gewidmet waren, beiläufig, daß Quecksilber die strahlende Wärme am besten reflectirt, dann Kupfer und die übrigen Metalle in der Ordnung, wie LESLIE sie angiebt, ohne daß die Politur einen so bedeutenden Einfluß ausübt, als man meistens annimmt; alle nichtmetallischen Substanzen besitzen aber fast gar kein Reflexionsvermögen, wie auch ihre Oberflächen beschaffen seyn mögen. Die zur Auf- findung des Absorptionsvermögens gewählte Methode dürfte nicht in jeder Hinsicht als die vorzüglichste gelten, weil die Resultate zugleich durch das Ausstrahlungsvermögen bedingt wurden, und sie steht daher weit hinter der zurück, welche MELLONI später allein anwandte, wie in der Folge erwähnt werden soll. Sie bestand darin, daß die zu untersuchenden Substanzen auf runde, an der Hinterseite mit einem Stiel versehene Scheiben von Weißblech aufgeklebt, einige Augenblicke den Sonnenstrahlen ausgesetzt und dann der Vergleichung wegen paarweise den beiden Enden der thermoelektrischen Säule entgegeng gehalten wurden, um aus der Menge der dann abgegebenen Wärme auf die Quantität der absorbirten zu schließen; die Verwechselung der Scheiben gab zugleich eine Probe der Richtigkeit des gemessenen Unterschiedes. Es zeigten sich vorläufig stets gefurchte Metallscheiben wärmer, als glatte, und sie mußten daher mehr Wärme absorbirt haben. Um den Einfluß der Farbe auszumitteln, wurden gleiche Scheiben paarweise mit allerlei Mineral- und Pflanzenfarben weiß und schwarz überzogen, andere mit Blättchen von Marmor oder Holz, Seiden-, Wollen- und Baumwollentoffen, alle entweder von weißer oder schwarzer Farbe, belegt, und stets war die Absorption bei der schwarzen Farbe am stärksten. Sofern dieses ohne Rücksicht auf die sonstige Verschiedenheit der Stoffe statt fand, so berechtigt es zu dem Schlusse, daß nicht die Natur derselben, sondern die Farbe sich hierbei wirksam eigte. Um den Einfluß der Farbe und der Oberfläche auszuschließen, wurden weiße Zeuge von Baumwolle, Seide, Wolle, Lanf und Leinen von ganz gleichem Gewebe und Gleichheit

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XLVIII. p. 198. Poggendorff's Ann. XVII. 451.



der Fäden mit Gummiwasser auf die Scheiben geklebt und die Versuche damit angestellt; ihr Absorptionsvermögen zeigte sich in folgender Ordnung zunehmend: Seide, Wolle, Baumwolle, Leinen, Hanf, also dem Durchleitungsvermögen gerade entgegengesetzt. Auf gleiche Weise verhielten sich gleiche Metallplättchen, welche auf die Scheiben geklebt wurden, denn auch hierbei zeigte sich das Absorptionsvermögen in folgender Ordnung zunehmend: Kupfer, Silber, Gold, Stahl, Eisen, Zinn, Blei. Auch Hölzer mit Steinen und Steine mit Blei verglichen gaben hiermit übereinstimmende Resultate, und es muß daher als allgemeines Gesetz gelten, daß unter sonst gleichen Bedingungen Körper um so viel mehr Wärme absorbiren, je schlechter sie leiten<sup>1</sup>.

265) Mit alleiniger Rücksicht auf den Einfluß, welchen die Verschiedenheiten der Farbe auf die Strahlung, namentlich die *Einstrahlung*, der Wärme ausüben, sind verschiedene Versuche angestellt worden, die noch eine kurze Erwähnung verdienen. Ueber die größere Erwärmung der dunklen Körper durch die Sonnenstrahlen ist oben (§. 54) gehandelt worden, und man kann dieses auf die leuchtenden Wärmestrahlen überhaupt ausdehnen; es blieb dabei aber immer fraglich, ob sich bei den nicht leuchtenden Wärmestrahlen etwas Aehnliches zeigt, und diese Frage wurde eigentlich von den Physikern kaum mit Bestimmtheit aufgeworfen. Ueberhaupt ist zu bedauern, daß man die Erscheinungen der dunklen Wärme von denen, die mit Licht verbunden sind, früher nicht genügend sonderte, da es fast unumgänglich nöthig ist, zuerst das Verhalten der dunklen Wärme, also der Wärme an sich, zu erforschen<sup>2</sup> und dann zugleich die durch den Einfluß des Lichtes modificirten Erscheinungen zu untersuchen. Die oben erwähnten Versuche bezogen sich bloß auf leuchtende Wärmestrahlen, HUMPHRY DAVY<sup>3</sup> deutet indess im Allgemeinen an, daß die Farbe der Körper wahrscheinlich einen Einfluß auf ihr Vermögen, Wärme jeder Art aufzunehmen, ausübe. Hierdurch aufmerksam gemacht äußert TURNER<sup>4</sup>,

1 Dieses Resultat ist zwar schätzbar, allein dennoch ohne höheren Werth, weil die Bestimmung des Quantitativen der absorbirten und reflectirten Wärme fehlt.

2 Schon MARIOTTE in *Traité des couleurs*. Par. 1777. p. 288 erkannte die Nothwendigkeit hiervon.

3 *Elements of chemical philosophy*. Lond. 1802. P. I.

4 *Elements of Chemistry* 4th Ed. p. 18.

es sey wünschenswerth zu untersuchen, ob man der *Farbe* der Körper irgend einen Einfluß auf das Absorptionsvermögen auch der dunklen Wärme zuschreiben müsse, und THOMAS THOMSON<sup>1</sup> bemerkt ausdrücklich, es sey bis jetzt unmöglich gewesen, zu ermitteln, ob Härte, Weichheit und Farbe irgend einen Einfluß auf die Wärmestrahlung ausübe. Diese Lücke beabsichtigte JAMES STARCK<sup>2</sup> auszufüllen, und obgleich seine Versuche auch unter den Abschnitt *Durchleitung* zu bringen wären, so wollen wir sie doch den bisher betrachteten anreihen.

266) STARCK bediente sich eines sehr einfachen, dem von RUMFORD gebrauchten nachgebildeten Apparates, eines feinen Thermometers, welches in eine unten verschlossene Glasröhre gesenkt und dessen Kugel dann mit den zu untersuchenden Körpern umgeben wurde. Die so vorgerichtete Röhre liefs er bis 10° C. erkalten, senkte sie dann in siedendes Wasser und maß die Zeit, bis das Thermometer bis 76°,67 C. gestiegen war. Von seinen vielen Versuchen wird es genügen, nur die Hauptresultate der wichtigsten kurz mitzutheilen. Bei Anwendung feiner Wolle stieg das Thermometer zu der angegebenen Höhe

bei schwarzer in	4 Min. 30 Sec.
— dunkelgrüner in	5 — 0 —
— scharlachrother in	5 — 30 —
— weißer in	8 — 0 —

Als statt 30 Gr. Wolle nur 20 Gr. genommen wurden, zeigte sich ein geringerer Unterschied, denn die Erwärmung erfolgte

bei schwarzer in	6 Min. 35 Sec.
— dunkelgrüner in	7 — 43 —
— scharlachrother in	8 — 3 —
— weißer in	8 — 45 —

STARCK stellte demnächst zwei Versuchsreihen an, um den Einfluß der Farbe auf leuchtende Wärmestrahlen zu ermitteln, und bediente sich dabei eines empfindlichen Luftthermometers,

<sup>1</sup> An Outline of the Sciences of Heat and Electricity. Lond. 180. p. 147.

<sup>2</sup> Philos. Trans. 1833. P. II. p. 285. Edinburgh New. Phil. Journ. XXXIII. p. 65.



dessen Kugel mit einer dicken Lage des Pigments überzogen war, auf welche dann die durch einen 3zolligen Hohlspiegel reflectirten Strahlen einer Argand'schen Lampe so lange fielen bis das Thermometer seinen höchsten Stand erreicht hatte und stationär wurde oder wieder zurückging. Hierbei stieg das Thermometer im Mittel aus drei wenig von einander abweichenden Versuchen von  $1^{\circ}$  der Scale, welche 10 Theile auf 1 Zoll enthielt,

bei Schwarz von Lampenrufs bis	83°
— tiefem Braun . . . . .	74
— Orangeroth . . . . .	58
— Gelb . . . . .	53
— Weißs . . . . .	45

Als der Ueberzug sehr dünn und die Flamme mehr ermäßigt war, stieg das Thermometer von  $1^{\circ}$

bei Schwarz bis	52°
— Berlinerblau	50
— Umbrabraun	47
— Grün . . . . .	44
— Orangeroth	44
— Gelb . . . . .	39
— Weißs . . . . .	34

Um durch ein umgekehrtes Verfahren den Einfluss der Farben auf die Ausstrahlung zu messen, wurde das erste Thermometer mit 30 Gr. gefärbter Wolle umgeben, dann in heißem Wasser bis  $87^{\circ},78$  C. erhitzt, demnächst, nachdem es bis  $82^{\circ},22$  erkaltet war, in Wasser von  $7^{\circ},22$  C. getaucht, und erkaltete dann bis  $10^{\circ}$  C.

bei schwarzer Wolle in	21 Min.
— rother . . . . .	26 —
— weißer . . . . .	27 —

War die Thermometerkugel statt mit 30 Gr. nur mit 20 Gr. umgeben, so erfolgte das Erkalten

bei schwarzer Wolle in	15 Min. 45 Sec.
— rother . . . . .	17 — 0 —
— weißer . . . . .	18 — 30 —

Einen gleichen Einfluss der Farbe auf die Wärmestrahlung

zeigten die folgenden zwei Versuchsreihen, deren erste mit gefärbtem feinem Weizenmehl angestellt wurde, womit die Kugel des ersten Thermometers umgeben war. Die Quantität desselben betrug 100 Gr. und die Art der Messung war ganz dieselbe, als bei Anwendung der Wolle. Die Erkaltung erfolgte

bei schwarz gefärbtem Mehl in 9 Min. 50 Sec.

— braun gefärbtem . . . 11 — 0 —

— gelb gefärbtem . . . 12 — 0 —

— weissem . . . 12 — 15 —

Bei der zweiten Versuchsreihe wurde die Kugel des Luftthermometers mit verschiedenen Farben überzogen, bis zu 100 Graden der oben angegebenen Scale erhitzt und dann die Zeit des Erkalten bis zu 1 Grad gemessen. Im Mittel wurden hierzu erfordert

für die schwarz gefärbte Kugel 2 Min. 2,5 Sec.

— — braun gefärbte — 2 — 40,0 —

— — orangeroth gefärbte — 2 — 44,5 —

— — gelb gefärbte — 4 — 29,0 —

— — weifs gefärbte — 5 — 50,5 —

267) Die hier mitgetheilten Resultate und die daraus abgeleiteten Folgerungen sind von mehreren Seiten angegriffen worden. **BADEN POWELL**<sup>1</sup>, welcher sich überhaupt viel mit der Optik beschäftigt und die Gesetze der Strahlung speciell in einer ausführlichen Abhandlung<sup>2</sup> erörtert hat, bezieht sich auf eine frühere Bemerkung von **LESLIE**, daß der Einfluß der Farbe auf die Strahlung gar nicht zu ermitteln sey, weil jederzeit ein Pigment angewandt werde, dessen eigenthümliche Beschaffenheit dabei unberücksichtigt bleibe. Obgleich daher die erwähnten Versuche allerdings von grofser Wichtigkeit sind, so fehlt uns doch gänzlich die Kenntnifs der eigenthümlichen Beschaffenheit der Körperelemente, wodurch die Farbe bedingt wird. Vor allen Dingen aber meint auch **BADEN POWELL** mit Recht, daß bei einigen der Versuche die leuchtende Wärme von der dunkeln nicht geschieden sey, da doch nach **H. DAVY** und vielen Anderen die durch das Licht erzeugte Wärme ganz verschie-

<sup>1</sup> Edinburgh New Phil. Journ. N. XXXIV. p. 228.

<sup>2</sup> Reports of the British Assoc. T. I. p. 203 ff.

den von der aus dunklen Wärmequellen hervorgehenden sey. Ausserdem aber bleibt von ihm nicht unbemerkt, daß die Versuche nicht eigentlich zur Strahlung gehören, sondern vielmehr zur *Durchleitung*, welche von der eigentlichen Beschaffenheit der Körper abhängt. Beide lassen sich, wie bereits bemerkt wurde, nicht trennen, inzwischen ist wohl unverkennbar, daß sowohl bei diesen, als den ähnlichen Versuchen von RUMFORD, SENNEBIER und Andern, wobei die das Thermometer umhüllenden Substanzen in eine Glasröhre eingeschlossen waren, letztere also eine unveränderte strahlende Oberfläche bildete, zunächst nur das Durchleitungsvermögen in Betrachtung kommt, es dabei also stets fraglich bleibt, ob wirklich die Farbe, sofern diese in nächster Beziehung zum Lichte steht, und nicht vielmehr die durch das Pigment veränderte Beschaffenheit der Körper hierbei allein oder mindestens theilweise bedingend wirkt. Hätte POWELL die so eben erwähnten Versuche von BÖCKMANN gekannt, so wäre es für ihn leicht gewesen, aus diesen einen bedeutenden Einwurf gegen den Einfluß der bloßen Farbe auf das Strahlungsvermögen der dunklen Wärme und namentlich gegen das Resultat zu entnehmen, daß dasselbe durch die schwarze Farbe verstärkt werde, denn allerdings erkaltete die mit schwarzem Seidenzeuge überkleidete Wismuthkugel (§. 262) unter allen am schnellsten, allein mit bloßer Goldschlägerhaut überzogen erkaltete sie schneller, als nachdem diese geschwärzt war, wodurch die ganze Hypothese, daß die Farbe, als solche, auf das Strahlungsvermögen der dunklen Wärme einen bedeutenden Einfluß ausübe, im hohen Grade wankend wird. So viel scheint aus der Mehrzahl der durch zahlreiche Versuche erhaltenen Resultate evident hervorzugehn, daß schwarze Oberflächen die Wärme überhaupt am leichtesten ein- und ausstrahlen lassen, der Einfluß sonstiger Färbungen bleibt aber stets sehr problematisch. Später zu erwähnende Versuche geben hierüber nähere Auskunft.

268) Einen zweiten Gegner fand STARCK in dem Professor A. D. BACHE<sup>1</sup> in Pennsylvanien. Dieser bemerkt zuerst, daß die Versuche mit leuchtender Wärme aus angegebenen

<sup>1</sup> Aus Silliman Am. Journ. T. XXX. p. 16 in Bibl. univ. 1837. Janv. p. 168 u. Edinburgh New Phil. Journ. N. XLII. p. 249.



Gründen gar nicht hergehören und auch nicht eigentlich diejenigen, in denen die Thermometerkugel mit verschiedenen Substanzen nach RUMFORD's Methode umgeben war, weswegen nur diejenigen übrig bleiben, bei denen die mit verschiedenen Pigmenten bekleidete Thermometerkugel in ungleichen Zeiten erkaltete. LESLIE's Satz, daß der Einfluß der Farbe überhaupt nicht auszumitteln sey, weil die ungleiche Beschaffenheit der Pigmente allzu bedingend einwirke, hält er zwar für wichtig, glaubt aber, daß man durch vielfache Veränderungen der Farbstoffe und der Art, sie aufzutragen, dieser Schwierigkeit begegnen könne. Zu diesem Zweck verschaffte er sich verschiedene Cylinder von Zinn, 2 Zoll hoch, 1,5 Z. im Durchmesser, unten verschlossen, oben mit einer konischen Röhre versehen, um mittelst eines Korkes die Kugel eines feinen Thermometers in die Mitte des Gefäßes zu bringen. Diese wurden mit den erforderlichen Pigmenten überzogen, mit kochendem Wasser gefüllt und nach eingesenktem Thermometer gehörig aufgehangen, worauf ein Beobachter die Wärmegrade, der andere die verflossenen Zeiten aufnotirte. Nachdem durch mehrere Versuche die Zeit des Erkalten von einer bestimmten Temperatur bis zu einer andern, gleichfalls bestimmten, bei gleicher Wärme der Umgebung genau constatirt worden war, wurde eine neue Lage des Pigments aufgetragen, und damit fortgefahren, bis die Zeit der Abkühlung wieder zuzunehmen anfang, und sich hierdurch zeigte, daß die Strahlung in Durchleitung überging. Beispielsweise diene eine Reihe dieser Versuche, bei Ueberzügen von Berlinerblau:

Lagen	Zeit des Erkalten	Lagen	Zeit des Erkalten
1	1011,50 Sec.	4	829,5 Sec.
2	965,00 —	5	805,0 —
3	910,75 —	6	842,0 —

it Uebergang der andern wohlgewählten Mittel, um sowohl Beobachtungsfehler möglichst zu vermeiden, als auch die Einflüsse anderweitiger Bedingungen zu beseitigen, um die Resultate genau unter einander vergleichbar zu machen, mögen nur die mittleren Werthe aus den erhaltenen Größen tabellarisch zusammengestellt Platz finden.

Nr.	Farbestoff	Farbe	Zeit	Bemerkungen
1	Lackmus . . . . .	Blau . . . . .	728 Sec.	—
2	Berlinerblau . . . .	Blau . . . . .	729 —	rauh
3	Kupferammoniak	Grünblau . . . .	789 —	desgleichen
4	Mangan-Peroxyd	Schwarzbraun	804 —	nicht glänzend
5	chinesischer Tusch	Schwarz . . . . .	804 —	nicht glatt
6	doppelt chromsaures Kali . . . . .	Braun . . . . .	810 —	streifig
7	chinesischer Tusch	Schwarz . . . . .	817 —	glatt
8	Alcanna . . . . .	Roth . . . . .	828 —	nicht glänzend
9	Bleiweiß mit Lavendelöl . . . . .	Weiß . . . . .	830 —	glatt, nicht glän-
10	Schwefelblei . . . .	Schwarz . . . . .	837 —	— [zend
11	blaue Ochsenzungenwurzel . . . . .	Blau . . . . .	838 —	—
12	kohlensaure Magnesia . . . . .	Weiß . . . . .	846 —	rauh
13	Bleiweiß mit Gummi . . . . .	Weiß . . . . .	864 —	glatt
14	Kreide . . . . .	Weiß . . . . .	865 —	—
15	Zinnober . . . . .	Roth . . . . .	872 —	glatt
16	Schwerspath . . . .	Bläulichweiß	873 —	rauh
17	Schwefelantimon	Braun . . . . .	909 —	glatt mit Streifen
18	Indigo . . . . .	Blau . . . . .	912 —	glatt
19	Carmin . . . . .	Carmoisin . . . .	944 —	desgleichen
20	Mennig . . . . .	Gelbroth . . . . .	952 —	desgleichen
21	schwefelsaurer Baryt . . . . .	Weiß . . . . .	957 —	—
22	Graphit . . . . .	Schwarz . . . . .	974 —	nicht glänzend
23	chromsaures Blei	Gelb . . . . .	977 —	glatt
24	Gummigutt . . . .	Olivenfarbe	1005 —	desgleichen mit Streifen
25	doppelt schwefelsaures Zinn . . . . .	Gelb . . . . .	1085 —	glatt

Aus dieser interessanten Versuchsreihe geht wohl hervor, daß ein eigentlicher Einfluß der Farbe auf die Wärmestrahlung nicht statt findet, denn Blau macht den Anfang und findet sich wieder unter Nr. 18, Roth kommt unter den Nummern 9, 15 und 19 vor u. s. w. Hiernach kommt also die Farbe der Kleider, außer bei Sonnenschein, rücksichtlich der Erwärmung nicht in Betrachtung. Selbst die Glätte, die bei Metallen von so großem Einfluß ist, zeigt sich hierbei nicht sehr wirksam. Es scheint sogar hervorzugehen, daß die Strahlung

der dunklen Wärme auf keine Weise von der Farbe und selbst nicht von der chemischen Beschaffenheit der Körper abhängt, sondern daß jede einzelne Substanz ein eigenthümliches Vermögen besitze, welches vorläufig bloß durch Versuche bestimmbar ist<sup>1</sup>.

γ) Uebergang der Wärme aus einem Körper in einen andern.

269) Bei den bisherigen, unter Strahlung zusammengefaßten Untersuchungen kamen alle diejenigen Erscheinungen in Betrachtung, wobei die Wärme einen Körper verläßt oder auch von demselben aufgenommen wird, ohne den gegenseitigen Austausch beider Körper zu berücksichtigen. Wenn ferner Körper ihre Wärme ausstrahlen, so kann dieses zwar in den leeren Raum geschehn, allein für alle irdische Erfahrungen muß dieser wieder durch irgend eine Hülle umgrenzt seyn, und ebenso muß die Quelle, aus welcher Wärme zum Körper strahlt, sich an irgend einem zu diesem Körper relativen Orte befinden. Bisher wurde auf diesen Abstand nicht Rücksicht genommen, außer insofern die Luft oder tropfbare Flüssigkeiten der Oberfläche des fraglichen Körpers zuströmen und von der daselbst vorhandenen Wärme einen Theil abführen oder derselben mittheilen. Ist der Abstand beider Körper von einander ein großer, so können die hieraus hervorgehenden Modificationen vernachlässigt werden, allein der Abstand kann auch kleiner werden und bis zur gänzlichen Berührung verschwinden. Ist im letzteren Falle diese Berührung innig und

<sup>1</sup> Gelehrte theoretische Untersuchungen über Wärmestrahlung, wovon nicht füglich ein kurzer Auszug mitgetheilt werden kann, sind enthalten in FOURIER'S Théorie analytique de la chaleur. Par. 1822. Von demselben eine Abhandlung in Mém. de l'Inst. T. V. und T. II. p. 581, desgleichen in Ann. de Chim. et Phys. T. IV. p. 128, VI. p. 259. T. XXVII. p. 236. T. XXVIII. p. 37 und POGGENDORF'S Ann. II. 359. Lond. and Edinb. Philos. Mag. N. VIII. p. 109. Ferner von POISSON in Théorie mathématique de la Chaleur. Par. 1835. desgleichen in Ann. de Chim. et Phys. T. XXVI. p. 225. T. XXVIII. p. 337 eine Abhandlung von LIEBIG, der Akademie im Jahre 1845 mitgetheilt. S. Crelle Journ. für reine und angewandte Mathematik. Th. VII. S. 116.



vollkommen; so würden die statt findenden Wärmephänomene zur Fortpflanzung der Wärme in den Körpern gehören, wobei jedoch die eigenthümliche Beschaffenheit der mit einander verbundenen gewisse Modificationen herbeiführt. Inzwischen kommen auch diejenigen Fälle in Betrachtung, wobei eine dünne Lage zwei Körper trennt, welche dann die Wärme des einen bloß aufnimmt, um sie sofort an den andern wieder abzugeben.

270) Nach einer durch PRÉVOST<sup>1</sup> aufgestellten Hypothese befindet sich die Wärme eines jeden Körpers in steter Strahlung, wie hoch oder tief auch seine Temperatur seyn mag. Er strahlt daher der wärmere Körper gegen den kälteren und letzterer gegen den ersteren, jedoch überwinden die stärkeren Strahlungen die schwächeren, die kälteren Körper nehmen daher Wärme von den wärmeren auf. Es wäre allerdings zu lässig, dieser Vorstellung Raum zu geben, wenn man die Wärme als das Resultat bloßer Vibrationen betrachten wollte, in welchem Falle dann solche und nichts anderes, also auch kein eigentlicher Uebergang derselben von einem Körper zum andern, in allen Körpern statt finden müßten, der absolute Nullpunkt aber als ein vollkommenes Ruhen der Körpertheile zu betrachten wäre. Ich glaube jedoch, daß wir einer solchen künstlichen Hypothese zur Erklärung der Thatsachen nicht bedürfen, wie bereits oben aus triftigen Gründen gefolgert worden ist. Im Ganzen aber schon daraus hervorgeht, daß eine solche ständige, fortdauernde, bald stärkere, bald schwächere Undulation, deren vielfache Modificationen sich kaum auf irgend eine Weise naturgemäß als hinlänglich begründet nachweisen lassen, auf bloßen Voraussetzungen beruht. Weit einfacher ist es, die Wärmephänomene von einer ätherischen Flüssigkeit abzuleiten, deren Molecüle zwar Repulsion unter sich ausüben, zugleich aber der Anziehung gegen die Molecüle der Körper unterworfen sind. Hieraus folgt dann von selbst, daß im Conflict dieser beiden Kräfte die Attraction des minder warmen, in

<sup>1</sup> Exposition élémentaire des principes qui servent de base à la théorie de la chaleur rayonnante. Genève et Par. 1832. 8. Vergl. Biblioth. univ. 1832. Nov. p. 243. Mém. de la Soc. de Genève. T. P. II. p. 161. Aeltere Untersuchungen von ihm in Rozier's Journ. 1791. Mars. Daraus in Gren's Journ. T. VI. p. 325.

besondere nach Maßgabe der hierbei thätig mitwirkenden zwischenliegenden Körper, gegen die Repulsion des wärmeren überwiegend wirken und er von diesem einen Theil seiner Wärme aufnehmen wird.

Handelt es sich zuerst um eine dünne Lage, welche den die Wärme abgebenden von dem sie aufnehmenden Körper trennt, so kommt hierbei der so eben ausführlich untersuchte Einfluß der Flächen auf die Strahlung in Betrachtung. Der Einfluß der Flächen ist aber nur in der Beziehung untersucht worden, wenn die Ausstrahlung in die Luft oder den leeren Raum statt findet; er fällt aber weg, wenn ein fester Körper mit einem strahlenden festen Körper in unmittelbarer Berührung ist, ja er wird schon bedeutend geschwächt, wo nicht gleichfalls gänzlich aufgehoben, wenn ein tropfbar flüssiger denselben berührt. Hat der Körper, welcher die Wärme von einem andern ihn berührenden aufnimmt, eine bedeutende Dicke, so daß die Wärme in ihm eine beträchtliche Strecke zurücklegen muß, so gehören die Erscheinungen zur Classe derjenigen, die sich auf die *Fortpflanzung* beziehen, und wenn die Wärme von einem Körper aufgenommen und bei nicht beträchtlicher Dicke desselben an seiner andern Seite wieder abgegeben wird, unter die Classe der *Durchleitungsphänomene*. Es bleiben daher für diesen Abschnitt nur einige Erscheinungen übrig, in denen die Wärme von einem Körper nicht durch freie Strahlung, namentlich im luftleeren Raume, abgegeben oder aufgenommen wird, sondern von einem zum andern, in sogenannter unmittelbarer Berührung sich befindenden Körper übergeht, ohne die Fortpflanzung derselben in dem sie aufnehmenden näher zu berücksichtigen. Im Allgemeinen ist die hierzu erforderliche Zeit der specifischen Wärmecapacität und dem Fortleitungsvermögen der aufnehmenden Körper umgekehrt proportional. Ueber das hierauf beruhende schnellere Erkalten der Körper in den verschiedenen Gasarten und in Flüssigkeiten ist bereits gehandelt worden, und mehrere sonstige Erscheinungen, die der Menge wegen noch nicht sämmtlich auf bestimmte Gesetze zurückgeführt worden sind, lassen sich leicht erklären. Dahin gehören namentlich die täuschenden Schlüsse über die Temperaturen verschiedener Körper, wenn man diese auf das bloße Gefühl beim Berühren gründet und sie für wärmer oder kälter hält, je nachdem sie die Wärme schneller aufnehmen und ab-

geben. So scheinen z. B. Metalle, namentlich Quecksilber, Wasser, Steine u. s. w. wärmer oder kälter als Asche, Holz, Leder u. s. w., wenn ihre übrigen gleiche Temperatur höher oder niedriger ist, als die der Hand. Hierher gehört ferner das augenblickliche Festfrieren der nassen Hand oder Zunge an Metallen bei strenger Kälte, was bei gleich kaltem Holze, Leder u. s. w. nicht statt findet, das Anlegen des Reifes bei strenger Kälte an Fensterscheiben und Metalle, welche von außen her bis in geheizte Zimmer geleitet sind, oder an Mauern nach eingetretenem Thauwetter, das Aufnehmen des Wasserdunstes und Lichtschwalkes, welches durch massive Wände geschieht, während hölzerne davon frei bleiben, und eine Menge ähnlicher Erscheinungen, deren Erklärung keinen Schwierigkeiten unterliegt. Wir haben inzwischen in dieser Beziehung noch drei höchst wichtige Phänomene zu untersuchen, welche unter dem Namen des Leidenfrost'schen Versuches, der Unverbrennlichkeit der Menschen und des Trevelyan'schen Apparates bekannt sind.

271) LEIDENFROST<sup>1</sup> wollte nach der Ansicht von den vier Elementen diejenige Urerde auffinden, welche aus dem Wasser durch Verdichtung entstehe, und liefs daher anhaltend Wasser in einem erhitzten eisernen Löffel verdampfen. Hierbei gewahrte er, daß kleine Quantitäten des Wassers beim Erglühen des Löffels sich zu runden Tropfen formirten, die Fläche des Metalls nicht mehr benetzten und ungleich langsamer verdampften, als durch eine die Siedehitze nicht viel übersteigende Wärme, weswegen er bei der Bekanntmachung dieser Phänomene den Satz aufstellte, die Quantität des verdampfenden Wassers sey der Hitze des Metalles umgekehrt proportional. Um hierbei gleich große Tropfen zu erhalten, bediente er sich eines Glasröhrchens. ZIEGLER<sup>2</sup> wiederholte diese Versuche und bemühte sich, die Temperatur aufzufinden, bei welcher gleich große Tropfen am schnellsten verdunsten, die er bei 149° C. setzte, indem er gleichfalls zu dem Resultate gelangte.

1 De aquae comm. nonnullis qualit. Duisb. 1756. Eine selten gewordene Dissertation. ELLEN scheint die Eigenschaft, daß Wassertropfen über glühendes Metall schnell hinrollen, zuerst wahrgenommen zu haben. S. Hist. de l'Acad. de Berlin. 1746. p. 42.

2 Specimen de Digestore Papini. Bas. 1765.



dafs die zum Verschwinden des Tropfens erforderliche Zeit mit der Hitze zunehme. Hiernach suchte LAMBERT<sup>1</sup> die Curve der Verdunstungen aufzufinden, wenn die Zeiten die Ordinate, die Temperaturen aber die Abscissen bilden; allein der blofse Anblick der Figur zeigt zu grofse Abweichungen für die höheren Grade, als dafs man auf ein bestimmtes Gesetz schließen dürfte, welches entweder nicht existirt, oder wegen unüberwindlicher Schwierigkeiten der Experimente nicht wohl aufzufinden ist. Bei meinen häufigen Wiederholungen dieser Versuche habe ich zwar keine eigentlichen Messungen angestellt, noch blofser Schätzung aber dieses Gesetz nicht bestätigt gefunden. Von der Temperatur an, wo das Phänomen eben eintritt, wächst allerdings die zum Verdunsten erforderliche Zeit mit zunehmender Hitze, ist aber die Glühhitze nahe oder schon erreicht, dann erfolgt das Verdunsten bis zur Weissglühhitze zunehmend schneller. Es verdient jedoch nicht übersehn zu werden, dafs ZIEGLER seine Versuche nur bis zu 271° C. Temperatur ausdehnte. Wiederholt wurden die Versuche ferner durch LINK<sup>2</sup>, KASTNER<sup>3</sup>, OERSTED<sup>4</sup> und vorzüglich durch KLAPROTH<sup>5</sup>, welcher gleichfalls fand, dafs die zur Verdunstung gleich grofser Tropfen erforderlichen Zeiten mit der Zunahme der Temperaturen abnehmen, ausserdem aber, dafs sie bei ungleichen Metallen verschieden sind. Sie betragen bei Eisen 40 Sec., bei Silber 60 Sec. und bei Platin 70 Sec. RUMFORD<sup>6</sup> fand bei seinen Untersuchungen über das Wesen der Wärme, dafs Wassertropfen über sehr heifses, selbst glühendes Metall hinrollen, ohne dasselbe zu benetzen oder auf gewöhnliche Weise zu verdampfen; er schwärzte ferner die innere Seite eines silbernen Theelöffels mit Lampenrufs und brachte einen Wassertropfen hinein, welcher rund blieb und bei starker Reibung des Löffels nicht verdampfte; auch gab er an, dafs ein Wassertropfen an einem kleinen Hölzchen mitten in die Flamme einer frisch geschneuzten Kerze gehalten nicht

<sup>1</sup> Pyrometrie. p. 130.

<sup>2</sup> Beiträge zur Phys. u. Chem. St. 2. S. 11.

<sup>3</sup> Trommadorff's Journ. Th. XI. S. 270.

<sup>4</sup> Gehlen's n. allgem. Journ. Th. III. S. 324.

<sup>5</sup> Scherer's allg. Journ. d. Chemie. Th. VII. S. 646.

<sup>6</sup> Mémoires sur la Chaleur. p. 93. G. XVII. 83.

verdampft. Alle diese Erscheinungen betrachtet er als Folge der blanken Oberfläche des Tropfens und seiner Transparenz, vermöge welcher die von ihm hypothetisch angenommenen Wärmewellen theils zurückgeworfen, theils wie die Lichtstrahlen durchgelassen werden, ohne die Temperatur merklich zu erhöhen, eine durchaus ungenügende Hypothese, weil es nach derselben überhaupt unmöglich seyn würde, klares Wasser zum Sieden zu bringen.

272) Der Versuch wurde später sehr häufig in der Absicht wiederholt, um auf die genauere Kenntniß des Phänomens und seiner Bedingungen eine Erklärung zu gründen, die jedoch durch eine zufällige Beobachtung von selbst gegeben zu seyn schien. Nach einer Erzählung von PERKINS<sup>1</sup> zersprang einst der Generator (Dampfzeuger, Dampfkessel) seiner Hochdruckmaschine mit einem starken Knalle, allein die Maschine blieb dennoch im Gange und die Ursache des Knalles war dadurch räthselhaft; als aber das Feuer vermindert wurde und der Generator sich abkühlte, strömte das Wasser aus demselben mit schrecklichem Getöse ins Feuer, und nach der Oeffnung des Heizraumes zeigte sich in der ganzen Länge des Generators ein starker Riß. Um die auffallende Erscheinung weiter zu verfolgen, wurde der Heizraum wieder hergestellt, der Generator wieder bis zum Glühen erhitzt und Wasser hineingepumpt, worauf die Maschine abermals ohne Entweichen von Dampf arbeitete. Hierauf bohrte PERKINS unten in einen neuen Generator ein Loch von  $\frac{1}{8}$  Zoll Durchmesser, schraubte ein eisernes, aufwärts gebogenes Rohr hinein, versah dieses am oberen Ende mit einem Hahn, erhitzte den Generator abermals, und öffnete dann den Hahn des Rohrs, sah aber keinen Dampf entweichen, ungeachtet er dessen Spannung auf 4000 Atmosphären schätzte. Hieraus folgert er, daß die Wärme des bis 344° C. erhitzten Metalles gegen Wasser sowohl, als auch sogar gegen Wasserdampf eine bis auf  $\frac{1}{8}$  Zoll sich erstreckende Repulsion ausübe, wodurch dann allerdings sowohl das angegebene Phänomen, als auch LEIDENFROST'S Versuch eine hinlängliche Erklärung fände. Indefs weiß ich nicht, ob die Erzählung von PERKINS aus einem Haschen nach etwas Para-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. p. 435. Poggendorff Ann. XII. 316.

dozen entstanden sey, oder welche Bewandtniß es sonst mit dem beobachteten Phänomene haben mag; gewiß dagegen ist, daß die Maschine bei der ersten Beobachtung unmöglich im Gange bleiben konnte, wenn die gesammte eingeschlossene Wassermasse in mehr als  $\frac{1}{16}$  Zoll Abstand vom heißen Metalle gehalten wurde und demgemäß so langsam verdampfte, als dieses beim Leidenfrost'schen Versuche geschieht; denn alsdann konnte die Menge des gebildeten Dampfes unmöglich genügen, und außerdem kann sich ein jeder leicht überzeugen, daß die Wassertropfen, selbst ohne allen äußern Druck, sofort durch ein Loch von nur  $\frac{1}{12}$  Zoll Durchmesser in einem nahe weißglühenden Platinbleche fallen, sobald sie klein genug sind und die größeren Tropfen nicht durch die Adhäsion ihrer Theilchen an einander hieran gehindert werden. Endlich zeigen directe Versuche, welche BUFF<sup>1</sup> zur Prüfung jener Erzählung anstellte, daß der Dampf auch ohne erheblich stärkeren Druck, als den atmosphärischen, ungehindert durch das Zündloch eines glühenden Flintenlaufs dringt. Derselbe fand ferner, daß mit Indigo gefärbtes Wasser sich wie reines Wasser verhält; auch sollen rauhe Oberflächen eine gleiche Wirkung äußern, als polirte, wenn nur die Masse gut leitet, was jedoch mit meinen Versuchen nicht übereinstimmt; wonach Eisen, wenn es einige Zeit weißglühend gewesen und dadurch rauh geworden ist, in diesem Zustande des stärksten Weißglühens die Erscheinung nicht zeigt. Nach BUFF gelingt der Versuch ebenso gut mit Weingeist, als mit Wasser, desgleichen mit Ammoniaklösung und Salzsäure, mit Schwefelsäure aber schlecht, indem diese zwar anfangs rotirt, bald aber sich an einer Stelle festsetzt und schnell verdampft, was jedoch nach FISCHER'S Angabe (§. 273) nicht wohl der Fall seyn kann, da dieser eine langsame Zersetzung derselben wahrnahm. DÖBEREINER<sup>2</sup> hat die Summe der bekannten Thatfachen um einen interessanten Theil vermehrt, indem er auffand, daß sich die Tropfen in Platintiegeln bis zur Dicke einer Wallnuß vergrößern lassen, POUILLET<sup>3</sup> aber, welcher bei seinen Verdampfungsversuchen gelegentlich diese Erscheinung wahrnahm, konnte einen großen

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXV. 591.

<sup>2</sup> Schweigger's Journ. Th. XXIX. S. 43. G. LXXII. 211.

<sup>3</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXV. p. 5. Poggendorff's Ann. XI. 447.



rothglühend gemachten Platintiegel bis zur Hälfte mit Wasser anfüllen und dieses Wasser eine Viertelstunde darin erhalten, ohne daß es eine Bewegung oder eine merkliche Abnahme zeigte. In solchem Falle nimmt zwar das Wasser die Form der Gefäße ungefähr an, berührt aber die Seitenwandungen nicht innig, und zeigt ein Bestreben, in die Kugelform überzugehen. Waren im Wasser Körper gelöst, hauptsächlich Kali und Kalisalze, so verlor es die angegebene Eigenschaft, auch durch Tinte oder Kohlenstaub geschwärztes verdampfte schnell. **POUILLET** scheint geneigt, nach **ROMFORD's** Ansicht die Ursache darein zu setzen, daß die Wärmestrahlen durch das transparente Wasser dringen, ohne diesem mitgetheilt und zur Verdampfung verwandt zu werden. **BÖTTGER**<sup>1</sup> will wahrgenommen haben, daß die Tropfen gewisse regelmäßige, sehr zusammengesetzte Gestalten annehmen, die mit ihrer Größe wechseln. Allerdings sind sie oft auf eine merkwürdige Weise gekräuselt, eine stets wiederkehrende bestimmte Regelmäßigkeit ihrer Gestaltung bleibt aber zweifelhaft. Nach **DÖBEREINER** zeigt sich dieses Phänomen nicht bloß beim Wasser, sondern auch bei andern Flüssigkeiten, als Weingeist, Aether, ätherischen Oelen und Quecksilber; die Ursache desselben liegt aber in dem Mangel der Adhäsion der Flüssigkeiten an die Metalle und der steten Rotation der Tropfen, in deren Folge sie nur in kurz dauernde Berührung mit dem erhitzten Metalle kommen.

273) Hauptsächlich um die von **PERKINS** aufgestellte Behauptung zu prüfen, nach welcher jedoch die vermeintliche Repulsion nicht bloß von den Rändern der Oeffnung oder des Risses im Generator ausgehn könnte, sondern nothwendig dem heißen Metalle überhaupt eigen seyn müßte, wenn wir anders nicht unnatürlichen Voraussetzungen Raum geben, vielmehr das Phänomen überhaupt aus der angegebenen Erfahrung erklären wollen, stellte ich selbst im Beiseyn meines Collegen **L. GAZLIN** und des **Dr. ARNETH** einige etwas schwierigere Versuche an. Ganz eben geschliffene dicke Platten von Eisen und Messing wurden über einer Kohlenpfanne bis zur Weißglühhitze gebracht, mittelst einer Glasstange oder eines Pfeifenrohrs ein

<sup>1</sup> Eine Sammlung eigener Erfahrungen, Versuche und Beobachtungen, Fr. 1838, N. XVIII.

starker Tropfen über ihr festgehalten, da es unmöglich war, die vollkommene Horizontalität der Platten zu erreichen, und während ein Pappschild das Auge gegen die unerträgliche Hitze schützte, gewahrte man deutlich, daß kein Lichtstreifen zwischen Platte und Tropfen durchging; es findet daher zwar keine Adhäsion zwischen beiden statt, allein auch kein messbarer Abstand. Gelegentlich wurde auch die Ursache des Rotirens der Tropfen aufgefunden, welche in der ungleich starken Anziehung und auch Wärmestrahlung der nicht überall völlig gleichmäßigen Platte oder Schale liegt, wie sich deutlich zeigte, als zerschnittene Stückchen einer Stecknadel in ein glühend gemachtes silbernes Schälchen geworfen worden waren und als ein Fleck auf der inneren Fläche des Schälchens durch Zutritt eines heterogenen Körpers schwarz geworden war, beide Ursachen aber durch ungleiche Strahlung die Bewegungen des Tropfens bedeutend vermehrten. Daß übrigens die Rotation der Tropfen nicht die Ursache ihres langsamen Verdampfens überhaupt sey, das von kann man sich leicht überzeugen, wenn man überlegt, daß in den erstgenannten Versuchen der Tropfen an einer Glasröhre oder einem thönernen Pfeifenrohre zur Vermeidung des Herabrollens festgehalten wurde, mithin nicht rotiren konnte; ja man kann beim gewöhnlichen Versuche ein Holzstäbchen oder einen Draht durch den Tropfen auf die Metallfläche stützen, ohne einen andern Einfluß, als welchen die hierdurch bewirkte Erhitzung des untern Endes hervorbringt, zu gewahren; endlich streitet diese Annahme gegen POUILLET's Beobachtung. Es ergab sich aus meinen Versuchen ferner, daß die von PERRINS angenommene Repulsion sehr heißer Metalle nicht als Ursache der Erscheinung gelten kann, denn kleine Tropfen fielen sogar durch ein 0,8 Lin. weites Loch in einer 11 Lin. dicken Eisenplatte sowohl bei geringerer Hitze, als auch wenn diese bis nahe zum Weißglühen stieg; merkwürdig aber war, daß eben diese Platte im Zustande des stärksten Weißglühens, in dessen Folge ihre Oberfläche durch eine Oxydschicht rauh geworden war, das Phänomen gar nicht zeigte, sondern das Wasser gleich schnell als glühende Kohlen verdampfen machte. Noch muß erwähnt werden, daß Fette, sowohl animalische als auch vegetabilische, die Erscheinung nicht zeigen, vielmehr werden sie im Verhältniß der stärkeren Hitze schneller verdickt und verkohlt. Einige Vermehrung der bekannten

Thatsachen ist durch die Versuche hinzugekommen, welche N. W. FISCHER<sup>1</sup> anstellte, indem er namentlich fand, daß bei der Anwendung von Weingeist statt des Wassers sich sogleich ein Geruch nach Lampensäure zeigt und daß Aether einen scharfen, die Respirationswerkzeuge und Augen stark angreifenden Dampf erzeugt. Auch Terpentinöl und Steinöl entwickeln Dämpfe, deren Geruch von dem dieser Flüssigkeiten ganz verschieden ist, concentrirte Schwefelsäure aber entwickelt dicke bläuliche Dämpfe, welche nicht zum Husten reizen, weswegen eine Zersetzung derselben in Sauerstoff und ein Schwefel-oxyd statt finden soll; Quecksilberkügelchen endlich verdampfen, wenn die Hitze stark genug ist, oder amalgamiren sich mit dem Metalle. Hieraus folgert FISCHER, daß die starke Hitze nicht zur Verdampfung, sondern zur Zersetzung der Flüssigkeiten verwandt werde, wozu es deren viel bedürfe, so daß hierhin die Ursache des langsamen Processes zu suchen sey. Bei der Anwendung von Weingeist nimmt man allerdings den angegebenen scharfen Geruch wahr, doch entzündet sich derselbe leicht, und mit Schwefeläther wollte mir der Versuch eben aus dieser Ursache nie gelingen. Inzwischen bleibt zweifelhaft, ob eine unmittelbare Zersetzung des Weingeistes statt finde und nicht vielmehr die von diesem allerdings, ebenso wie vom Wasser, aufsteigenden Dämpfe in der großen Hitze der Umgebung eine Zersetzung erleiden, im Ganzen aber ist die hieraus entnommene Erklärung nicht vollkommen befriedigend, weil sie den Grund nicht enthält, weswegen die Adhäsion der Tropfen zum Metalle aufgehoben wird. Zudem fand DÖBEREINER durch directe Versuche, daß das Wasser nicht in seine Bestandtheile zerlegt wird, was zwar FISCHER zu widerlegen sucht, allein es dürfte doch im Ganzen wahrscheinlich seyn, daß bei Weingeist, Aether und den flüchtigen Oelen bloß die Dämpfe zersetzt werden, wie dieses durch sehr heiße Metalle nach DAVY's Entdeckung sehr leicht geschieht; beim Wasser kann dieses aber der Fall nicht seyn, weil hierzu ein den Sauerstoff aufnehmender Körper erfordert wird, eher bei der Schwefelsäure, deren Verdampfung erst in sehr starker Hitze erfolgt.

274) Die Hitze des Tropfens fand RUMFORD dadurch, daß

1. Poggendorff's Ann. XIX. 514. XXI. 168.



er denselben aus dem Löffel in die Hand fallen liefs, zwar merklich, aber nicht so stark, dafs die Haut dadurch verbrannt wurde; eben dieses giebt ERDMANN<sup>1</sup> als durch das Gefühl erhalten an, und dafs er die Siedehitze nicht habe, geht klar hervor, denn man kann keinen Theil desselben durch Berührung mit dem Finger herausnehmen, wenn die Hitze des Feuers und des glühenden Metalls dieses nicht hindert. DÖBEREINER dagegen will mit einem feinen Thermometer 99° bis 101° C. gemessen haben, was jedoch eine unsichere Art des Messens ist, weil der nicht eingetauchte Theil des Thermometers und die Kugel desselben vor dem Eintauchen durch die Strahlung des glühenden Metalls zu sehr afficirt wird. Genauer scheint mir die Angabe FISCHER'S zu seyn, wonach die Wärme der Tropfen von 70° bis 100° C. wechselt, je nachdem dieselbe im Anfange des Versuches, nachdem der Tropfen eben hineingebracht worden ist, oder gegen das Ende unmittelbar vor dem Momente untersucht wird, wo er die Kugelgestalt verliert, dem Metall adhärirt und schnell verdunstet, was alsdann geschieht, wenn sich im wiederholt durch neu hinzugesetzte Flüssigkeit vermehrten Tropfen einige Substanzen, vielleicht auch von der Oberfläche des Metalls, absetzen und er trübe wird. Auf jeden Fall kann der Tropfen nicht füglich Siedehitze erhalten, weil sonst ein eigentliches Aufwallen statt finden müfste; ob aber das Kräuseln desselben von aufsteigenden Dämpfen herühre, ist wohl noch nicht genügend ausgemittelt worden. Auch LECHEVALLIER<sup>2</sup> und DULONG<sup>3</sup> haben, durch die Angabe von PARKINS veranlafst, die Versuche wiederholt und scheinen den Ansichten desselben beizutreten. Ersterer verschlofs aber den Platinbecher mit dem Wassertropfen durch einen genau passenden Deckel, und glaubte beim Oeffnen desselben nach einiger Zeit keine Spannung des Dampfes zu bemerken. BEAUREMONT<sup>4</sup>, dem diese Resultate nicht genügten, wiederholte die Versuche, und mafs dabei die Hitze der Tropfen durch

1 Journ. für praktische Chemie. Th. X. S. 331.

2 Journ. de Chim. médicale 1830. Sept. p. 540. Journ. de Pharm. 1830. N. XI. T. XVI. p. 666.

3 Ebd. 1830. Nov. Vergl. Geiger's Ann. der Pharmacie. Th. S. 220.

4 Ann. de Chim. et Phys. T. LXI. p. 319.

Mischung derselben mit Wasser, indem er die durch sie bewirkte Erhöhung der Temperatur der gesamten Wassermasse nach den bekannten Gesetzen der Mischungen hierzu benutzte, wodurch er ihre Temperatur zwischen 36°,48 und 50°,61 fand. Abgesehen davon, daß dieses Mittel sehr unsicher ist, da die Wassermenge der Tropfen nicht groß ist und die Bestimmung ihrer Größe vielen Schwierigkeiten unterliegt, gewährt auch die von ihm angewandte Formel keine hinlängliche Genauigkeit, indem er  $T = t \frac{M}{m}$  setzt, worin  $M$  und  $m$  die Massen des Wassers,  $t$  den Unterschied ihrer Temperaturen und  $T$  die gefundene Temperatur bezeichnen. Berichtigt würden die gefundenen Temperaturen 48°,78, 62°,5 und 63°,61 C. betragen, was der Wahrheit schon näher kommen dürfte. Außerdem fand er, daß gleich große Tropfen von 3' 7" bis 1' 6" Zeit bedurften, um völlig zu verdunsten, wenn die Hitze von der geringsten, wobei das Phänomen eintritt, bis zur stärksten Glühhitze stieg; auch überzeugte er sich, daß allerdings Dampf gebildet wird, dessen Spannung mit der Hitze zunimmt. Seiner Ansicht nach, die sich auf Versuche mit Wasser und anderen Flüssigkeiten gründet, liegt die Ursache des Phänomens darin, daß die zugeführte Wärme durch die Verdunstung absorbiert werde und daher das Wasser nicht zum Sieden bringe, als ob beim Sieden nicht ebenso, wie beim Verdunsten, Wasserdampf gebildet würde. BOUTIGNY<sup>1</sup> gewahrte die angegebene Erscheinung bei Wasser, es glückte ihm aber auch, rotirende Tropfen von Schwefeläther, Terpentinessenz und Citronenessenz, ja sogar von schwefliger Säure (*acide sulfurique anhydre*) zu erhalten, welche in die Hand geschüttet das Gefühl von Kälte erzeugten. Der Versuch läßt sich nach BEAUDRIMONT nicht bloß mit Metallen, sondern auch mit andern Körpern anstellen, die man in starke Glühhitze versetzen kann. Die Wärme der Wassertropfen ist auch durch LAURENT<sup>2</sup> mittelst eines Thermometers gemessen und nicht unter 95°, genauer aber 99° C. gefunden worden; allein es ist schon bemerkt worden, daß der Einfluß des erhitzten Metalles auf das Ther-

1. Journ. de Pharmacie 1840. Mai. London and Edinb. Phil. Mag. N. CIX. p. 280. Poggendorff's Ann. LI. 180.

2. Ann. de Chim. et Phys. T. LXIV. p. 327.

nometer hierbei nicht zu vermeiden steht, und eine so hohe Temperatur kann der Tropfen nicht haben, weil man ihn sonst nicht ohne Nachtheil in die Hand ausschütten und noch weniger mit der Fingerspitze so berühren könnte, daß ein großer Theil desselben daran hängen bleibt. Eine der am meisten gangbaren Hypothesen zur Erklärung dieses Phänomens ist die, welche unter Andern auch FAËI<sup>1</sup> vertheidigt. Hiernach soll Dampf von größerer Elasticität, eben durch die verstärkte Hitze erzeugt, sich zwischen der Metallfläche und dem Tropfen befinden, diesen daher schwebend erhalten, seine Berührung mit der Fläche hindern und durch seine Erzeugung die größere Hitze binden. Hiergegen erklärt sich FRECHNER<sup>2</sup>, weil ein mit Tinte oder Kohlenstaub gefärbter Tropfen die Erscheinung nicht zeigt. Auch ohne dieses Argument muß man die Gesetze der Dampfbildung ganz unberücksichtigt lassen, wenn man diese Hypothese zu vertheidigen beabsichtigt. Zuvörderst ist die Bildung von elastischerem Dampfe, als welcher der Siedehitze zugehört, ohne vorhandenen stärkeren Druck der Natur der Sache nach ganz unmöglich, denn wenn derselbe auch unter stärkerem Drucke erzeugt worden ist, so geht er beim Eintritt in die freie Luft sofort zur Elasticität der Siedehitze und durch augenblickliche Abkühlung selbst zu einer noch geringeren über. Man müßte hierbei ganz vergessen, daß man mittelst des Thermometers die dem jederzeitigen Luftdruck proportionale Elasticität des Wasserdampfes sogar mit ziemlicher Genauigkeit zu messen vermag. Hiervon abgesehen gehört dem heißeren Dampfe zugleich nothwendig eine größere Dichtigkeit zu, seine Bildung erfordert daher eine größere Wassermenge, und der Tropfen müßte daher ganz im Gegentheile schneller verzehrt werden, wie denn bekanntlich die bei den Dampfmaschinen erforderliche und stets verbrauchte Wassermenge, unter übrigens gleichen Bedingungen, der Dichtigkeit des erzeugten Dampfes proportional ist.

275) Ueberblicken wir die hier zusammengestellten That-  
sachen<sup>3</sup> und suchen wir sie mit den sonstigen Naturerschei-

1 Kastner's Archiv. Th. IV. S. 57.

2 Dessen Repertorium Th. III. p. 401. Uebers. von Biot's Physik.  
Th. V. S. 967.

3 Als eine, hier zu weit führende Nachlese ist das zu betrach-



nungen in Einklang zu bringen, so gelangen wir zu folgendem Resultate. Mit der grösseren Hitze hört die Adhäsion der Flüssigkeiten zu den Metallen so weit auf, daß die Adhäsion der Theilchen dieser Flüssigkeiten unter sich auf gleiche Weise überwiegend wird, als bei solchen, die auf festen Körpern nicht zerfliessen, sie nicht benetzen und mehr oder weniger vollkommen runde Tropfen bilden, deren Rotation durch ungleiche Anziehung einzelner Theilchen der Oberfläche auf gleiche Weise, als bei vielen andern Phänomenen, namentlich den kleinen Kampherstückchen auf Wasser<sup>1</sup>, nothwendig bedingt wird. Erhöhung der Temperatur vermindert überhaupt die Adhäsion der Flüssigkeiten zu festen Körpern<sup>2</sup>, wie auch aus der bekannten Erscheinung hervorgeht, daß ein Wassertropfen sich an einem Drahte, der Schwere entgegen, aufwärts bewegt, wenn man das untere Ende erhitzt; eine starke Erwärmung des Metalls kann also die Adhäsion leicht so weit vermindern, daß das Benetztwerden auf gleiche Weise aufhört, als dieses bei manchen Flüssigkeiten gegen gewisse feste Körper auch in niedrigerer Temperatur statt findet<sup>3</sup>. Hierbei tritt dann, wie auch anderweitig, z. B. bei Quecksilber auf Glas, der Fall ist, keine eigentliche Entfernung der Tropfen von den Metallflächen ein, so daß das Licht zwischen beiden durchgehn könnte, was jedoch von selbst daraus folgt, daß die Adhäsion nur in unmeßbare Entfernung wirkt; inzwischen findet doch keine eigentliche Berührung, vielmehr nur eine Annäherung der Tropfen zu den Metallen statt, die sich ohnehin nur auf eine desto kleinere Fläche erstreckt, je mehr die Oberfläche des Tropfens sich der Kugelform, die des Metalles aber der geraden Ebene nähert. Bei rauhen Oberflächen, z. B. irdenen, bereits stark oxydirten metallenen u. s. w., ist die Summe der verschwindend kleinen Berührungsflächen zu groß, als daß die Adhäsion genügend vermindert werden könnte, um die Erscheinung hervorzubringen, abgesehen davon, daß die Blänke der Oberfläche noch anderweitig bedingend mitwirkt. Bis soweit hat namentlich DÖBEREINER die Ursache der Erscheinung

ten, was M. L. FRANKENHEIM in: Die Lehre von der Cohäsion u. s. w. Breslau 1835. S. 124 ff. hierüber sagt.

1) S. Art. *Adhäsion*. Bd. I. S. 203.

2) Ebendasselbst. S. 180.

3) Ueber eigentliche Repulsion der Wärme vergl. §. 471.

sehr richtig aufgefasst; auch haben **BUFF** und hauptsächlich **POUILLET** den wichtigen Umstand der aufgehobenen Adhäsion und Letzterer den Einfluss der Diathermanie sehr sachgemäß hervorgehoben, wobei ich noch den Umstand erwähnen will, dass bei jedem Einbringen eines neuen Tropfens ein kurz vorübergehendes Zischen gehört wird, wahrscheinlich in Folge der durch die mechanische Gewalt verstärkten momentanen Berührung, wie man das Zischen auf gleiche Weise bemerkt, wenn man mit einem nassen Finger über das erhitzte Metall hinführt, ein neuer Beweis gegen die Zulässigkeit der von **PRAXIS** angenommenen übergroßen Repulsion. Ist dann einmal die Adhäsion zwischen der Metallfläche und der Flüssigkeit aufgehoben, so fällt damit der eigentliche Wärmeübergang aus ersterer in letztere von selbst weg, es findet bloß Strahlung statt und es tritt eine der oben (§. 231) erwähnten ähnliche Erscheinung ein, wonach die blanke Seite eines nach **LESUR**'s Angabe construirten Würfels dem in einigem Abstände befindlichen Finger nur unmerklich wenig Wärme zusetzt, bei unmittelbarer Berührung aber sehr heiß zu seyn scheint. Unter diesen sämtlichen vereint wirkenden Bedingungen kann die in den Tropfen übergehende Wärme, der vorhandenen Glühhitze ungeachtet, nicht bedeutend groß seyn. Zuerst strahlt die Fläche, insbesondere wenn sie blank ist, nur wenig Wärme aus, da sie in Berührung mit sehr verdünnter, mit etwas vom auffallenden Tropfen gebildetem Dampfe vermengter Luft ist, die nicht durch neu hinzutretende ersetzt werden und daher die Strahlung nicht vermehren kann, sofern die Fläche der Platte und die Größe des Gefäßes die aufwärts steigende und seitwärts zuströmende Luft abhält. Zweitens ändert die blanke Oberfläche des Tropfens die Aufnahme der zählenden Wärme, die wenige aufgenommene wird aber zur Bildung von Dampf verwandt, und da die hierfür erforderliche Menge sehr groß ist, so steigt die Hitze des Tropfens nicht bedeutend. Drittens ist das Wasser nach **MELLOW** ein diathermaner Körper, nicht alle aufgenommene Wärme bleibt in der Flüssigkeit, sondern ein großer Theil geht hinreichend, und zwar ein desto größerer, je mehr die anfängliche kleine Wärme zur sogenannten leuchtenden wird. Alle diese eintigen Bedingungen genügen sicher zur vollständigen Erklärung der Phänomene, ohne zu anderweitigen künstlichen, mit

bekannten Naturgesetzen im Widerspruch stehenden Hypothesen seine Zuflucht zu nehmen.

276) Die *Unverbrennlichkeit des menschlichen Körpers* ist, wie mich die Vergleichung der darüber vorhandenen Nachrichten mit eigenen Erfahrungen gelehrt hat, eine Erscheinung, die zuweilen einige Aufmerksamkeit erregt und dann wieder in Vergessenheit geräth, ohne durch hinlänglich umfassende und genügend gründliche Untersuchungen zur definitiven Entscheidung gebracht zu werden. Ist einmal die Rede davon, so kann man nicht umhin, sich der *Ordalien* zu erinnern, wovon sich eine der ältesten Spuren beim SOPHOKLES<sup>1</sup> findet, wo sich der Bote zur Feuerprobe erbietet, um die Wahrheit seiner Aussage darzuthun. Ueber ihre Anwendung im Mittelalter ausführlich zu handeln ist hier der Ort nicht; auch kenne ich das Geschichtliche der Sache zu wenig, als daß ich mir anmaßend dürfte, über die Einzelheiten ein genügendes Urtheil zu fällen, namentlich über die dabei statt gefundene Verfahrungsweise, um darüber zu entscheiden, ob wirklich in einzelnen Fällen Menschen auf glühendes Eisen traten, ohne sich merklich zu verletzen. So viel scheint mir jedoch sicher, daß die Verurtheilten vorher durch eigens beauftragte Geistliche vorbereitet wurden, bis die Probe mit gewissen Feierlichkeiten und in Anwesenheit mehrerer Personen erfolgte, worauf dann die der Feuerprobe ausgesetzten Glieder eingewickelt und demnächst untersucht wurden, um die Beschädigung oder die Unverletztheit derselben auszumitteln. Beachtenswerth scheint mir dabei zu seyn, daß man nur glühendes Eisen anwandte, daß aber die Procedur in Anwesenheit vieler Personen, worunter sich auch Laienbrüder befanden, vor sich ging, weswegen das Ganze nicht füglich als ein zum Schein angestelltes betrügerisches Theaterspiel zu betrachten scheint, wenn gleich eine wissenschaftlich begründete Beurtheilung der Sache selbst aus Mangel an hinlänglich genauer und völlig zuversichtlicher Beschreibung des Thatbestandes stets unmöglich bleiben wird. Als die Ordalien längst abgekommen waren, ließen sich von Zeit zu Zeit Künstler sehen, welche heiße Körper, namentlich glühendes Eisen, berührten, ohne ihre Haut wesentlich zu verletzen, wobei sie meistens märchenhafte Erzählungen über di-

<sup>1</sup> Antigone v. 365.



zufälligen Ereignisse aufzischten, wodurch diese ihre sogenannte Unverbrennlichkeit entdeckt worden seyn sollte. Uebergehn wir einige ältere Nachrichten<sup>1</sup> und auch das, was LEIBNITZ<sup>2</sup> berichtet, wonach das Ganze nur Täuschung seyn oder das Verbrennen durch die vorhandene Feuchtigkeit gehindert werden soll, so verdienen vorzüglich die im Anfange dieses Jahrhunderts an verschiedenen Orten gemachten Beobachtungen eine nähere Berücksichtigung. Die Gelegenheit dazu gab ein gewisser hagerer Mann mit tiefliegenden Augen und schwarzen krausen Haaren, welcher zu Toledo geboren seyn wollte, sich in Italien LIORRO, in Deutschland ROSEN nannte<sup>3</sup> und seine Kunststücke in Frankreich, Italien und Deutschland zeigte, dann bis Rußland reisete, aber einigen mir angekommenen Nachrichten nach sich in Petersburg bedeutend verbrannt haben soll, und von dem später nicht mehr die Rede war. Dafs seine Leistungen nicht auf Augentäuschungen beruhten, wie ein gewisser Dr. MÜLLER<sup>4</sup> zu Bremen in einer über ihn veröffentlichten Broschüre behauptete, beweist die nachfolgende Erzählung glaubhafter Augenzeugen.

Der genannte Spanier zeigte seine, in den Tageblättern sehr übertriebenen Kunststücke, wenn wir uns auf das in wissenschaftlichen Zeitschriften bekannt Gewordene beschränken, zuerst 1803 in der *École de Médecine* zu Paris, wo einige Aerzte sie prüften und dem Institute Bericht darüber erstatteten<sup>5</sup>. Der Künstler scheint damals noch nicht so viel gewagt oder seine Haut noch nicht den höhern Grad der Unverbrennlichkeit erreicht zu haben, denn das Auffallende seiner Kunst-

1 Z. B. Journ. des Savans 1677. p. 54 u. 222. 1680. p. 292.

2 Acta Erud. Lips. Vergl. WIZOWSKI Magie. Th. XVIII. S. 84. Nach LEIBNITZ darf man es nur wagen, sich brennendes Siegelack auf die Zunge zu tröpfeln, so kann dieses ohne Nachtheil geschehn. Ich habe mit einem Theil der Hand mit Speichel so stark wie möglich benetzt, aber dennoch erzeugte der Siegelacktropfen, den ich im Augenblicke ausblies, eine starke, später eiternde Blase.

3 Die Identität der Person kann ich des doppelten Namens ungeachtet wegen der genauen Uebereinstimmung seiner Kunststücke nicht bezweifeln.

4 Der Unverbrennliche; oder wie macht es Herr Roger, um gegen das Feuer gesichert zu seyn? Bremen 1807.

5 S. französische Annalen von C. H. Pfaff u. Friedländer. Jahrg. 1803. Bd. III. S. 149. Vergl. Journ. de Phys. T. LVII. p. 66.

stücke wächst später bedeutend. In Paris berührte er mit der Ferse ein Pfund bis  $106^{\circ},25$  C. erhitztes Oel, tauchte seine Hand schnell in dasselbe und rieb sich zuletzt das Gesicht damit, als es nach dem Thermometer noch  $94^{\circ}$  Wärme hatte, seine Hand aber sogleich nachher  $41^{\circ},25$  zeigte. Es wurde eine kirschroth glühende eiserne Stange auf den Boden gelegt, über welche er mit der Fußsohle hin und her fuhr, so daß es rauchte und das Oel an einigen Stellen sich entzündete; etwas entstandenes Versengen leitete er von kleinen, auf dem Eisen hängen gebliebenen Schlackenstückchen ab. Hierauf bestrich er seine mit Schleim stark überzogene Zunge mit dem rothglühenden Ende eines eisernen Spatels, ohne sich zu versengen oder Inflammation zu bewirken; auch hatte sein Geschmack nicht merklich gelitten, denn man gab ihm nachher etwas Salpeter, Schwefelsäure und eine alkalische Lösung zu kosten, welche er genügend unterschied.<sup>1</sup> Endlich fuhr er langsam mit einem brennenden Lichte unter seinem Arme und Schenkel hin und her, ohne sich zu verbrennen.

Dieser nämliche Spanier zeigte demnächst unter dem Namen Signor LIONETTO seine Kunststücke zu Neapel, wo SE-  
MENTINI<sup>1</sup> die Sache näher untersuchte, zu München, wo GE-  
LEN<sup>2</sup> alle Umstände genau beachtete, und zu Hannover, wo ich  
mich mit dem Oberbergrath GRAUER und dem Medicinalrath  
MÜHRY zur Prüfung der einzelnen Thatsachen vereinigte. Um  
nicht die nämlichen Sachen zu wiederholen, werde ich die  
Angaben dieser drei Autoritäten zusammenstellen und sie nach  
der Reihe durch die Buchstaben S, G, M bezeichnen. ROGER  
berührte mit der Fläche einer dünnen rothglühenden Ofen-  
schaufel die Haare seines Kopfes (S, M), wobei keine Be-  
schädigung erfolgte, doch stieg ein beträchtlich dichter Dunst  
auf (S). Hiernächst strich er mit dem Rande der wieder glü-  
hend gemachten Ofenschaufel mehrmals über seine nackten  
Arme und Schenkel, ohne daß selbst die darauf sitzenden  
Haare versengt wurden (S, M), ungeachtet sehr kleine Parti-  
kelchen Phosphor dabei verbrannten, da er sich vorher mit ei-

<sup>1</sup> Tillock's Philos. Mag. N. 125. Bibl. Brit. 1809. N. 328. p. 383.

<sup>2</sup> Schweigger's Journ. Th. III. S. 404. GENLEN will die Angaben SE-  
MENTINI's bloß ergänzen.

ner Phosphorstange gerieben hatte (M). Hierauf berührte er wiederholt die Fersen mit glühendem Eisen, wobei die Berührung anhaltender war (S, M) und im Augenblicke, als der Fuß an das Eisen kam, sich ein dem Auge und der Nase wahrnehmbarer Dunst entwickelte (S). Demnächst nahm er zwischen seine schwarzen und schadhaften Zähne ein Eisen, welches ihn hätte verletzen können, obgleich es nicht glühend war (S). Dieses Probestück sah ich von ROGER nicht, dagegen aber wurde es von einem Frauenzimmer, die sich für eine Americanerin aus einem wilden Stamme ausgab, vermuthlich aber seine ihm nachreisende Frau war, auf eine unerklärbar merkwürdige Weise zu Marburg gemacht. Ihre übrigen Kunststücke kamen denen des Mannes keineswegs gleich, allein sie nahm zwischen ihre starken und gesunden, wenn gleich nicht schönen, vielmehr sehr gelben Vorderzähne das umgebogene glühende Ende eines Ofenhakens, womit man die Kohlen im Ofen aufzurühren und den Rost zu säubern pflegt, und trug diesen frei herabhängend, die Hände auf dem Rücken liegend, vor dem Halbkreise der Zuschauer herum, dessen Länge sicher 40 Fuß betrug. ROGER strich ferner mehrmals mit einem glühenden Ofenhaken nicht eben schnell über seine lang ausgestreckte, mit dickem weißem Schleim belegte Zunge (S, G, M), wobei er mir absichtlich, weil er bemerkt hatte, daß ich mit meinen Freunden seine Kunststücke controlirte, so nahe kam, als ich, obgleich ungern, mein Gesicht der strahlenden Hitze wegen zurückbeugen mußte. Als sein stärkstes Kunststück, welches dem erwähnten Halten des Hakens zwischen den Zähnen wohl gleich kommen dürfte, betrachte ich folgendes. Nach ZULEN stampfte er schnell mit der Fußsohle, die durch Anziehung der Muskeln hohl gemacht war, auf eine 2 bis 2,5 Z. breite und einen starken halben Z. dicke glühende eiserne Stange in der Ferne, und weigerte sich, der Länge nach aufzutreten; ich sah aber dieses Kunststück auf folgende Weise. Eine etwa 4 F. lange, 2,5 Z. breite und 0,3 Z. dicke eiserne Schiene war in der Mitte auf etwa 1 Fuß lang glühend gemacht; diese nahm er am einen Ende in die Hand, stampfte sie mit dem andern auf den Fußboden, daß die Schlacken abfielen, trat dann mit der linken Ferse dagegen, daß sie bedeutend krumm wurde, drehte sie schnell um und bog sie durch Auftreten mit derselben Ferse wieder gerade, legte sie dann schnell flach auf den Fußboden, stellte



sich mit dem hintern Theile der rechten Ferse darauf und drehte sich schnell in einem ganzen Kreise herum. Obgleich der Fußboden vorher durch aufgegossenes Wasser stark genäßt war und ROGÉN die Schiene sofort wieder aufnahm, der ganze Versuch überhaupt sehr schnell gemacht wurde, so hatte das Eisen doch in der Mitte fast eine Linie tief in den Fußboden eingebrannt. Es verbreitete sich sogleich ein sehr kenntliches Geruch nach verbranntem Horn und wir untersuchten daher sofort seine Fußsohle; diese war schwarz vom Eisen, nicht weniger als callös und heiß, vielmehr weich und kalt, und erregte beim Anfühlen eine Empfindung, als wenn man der Bauch eines Frosches berührt. Demnächst trank er etwa einen halben Löffel voll heißes Oel, indem er diese Flüssigkeit hinten auf die Zunge brachte (S, G, M); vorher aber liefs er um dessen Hitze zu zeigen, einen sogenannten zinnernen (Zinnblei) Eßlöffel durch Eintauchen darin schmelzen (S, M), oder er sorgte dafür, daß durch allerlei Manöver einige Abkühlung eintrat (G), auch wusch er sich mit den in das Oel getauchten Fingern die Augenbrauen, wobei im Momente der Berührung ein Zischen, wie vom verdampfenden Wasser, gehört wurde (M). Endlich schmolz er Zinnblei in einem eisernen Löffel, im Ganzen wohl 6 ℔, und berührte die geschmolzene Masse einige Male, aber sehr schnell, mit der Fußsohle, indem er einen Theil der flüssigen Masse aus dem Löffel heraus schleuderte (S, G, M). Eben dieses Kunststück machte die Frau in Marburg und zeigte hierbei die nämliche Behutsamkeit, ja sie goß die geschmolzene Masse auf den Fußboden drehte oder stiefs sie vielmehr nach dem Gestehen einige Mal hin und her, um hierdurch grössere Abkühlung zu erzielen; faßte sie dann am dünnsten Theile mit zwei Fingern an und trug sie vor den Zuschauern herum. Als ein allerdings sehr auffallendes Kunststück sah GEHLEW, daß er eine Stange Phosphor, ungefähr 0,5 Zoll lang, zwischen drei Fingerspitzen verbrennen liefs, bis sie von selbst erlosch.

277) Man hat sich viele Mühe gegeben, diese Thatsache zu erklären. Einige wollten alles auf eine erhöhte Abstraction oder Willensthätigkeit zurückführen, wodurch Unempfindlichkeit gegen Schmerz erzeugt worden seyn soll, allein es kommt hierbei wohl gar nicht auf das Ertragen des Schmerzes an, woran sich Menschen oft aus verschiedenen Ursachen verstehen, sonder

vielmehr, wie GENLEN richtig bemerkt, auf die nicht statt findende Zerstörung der gewiss zerstörbaren animalischen Theile. In dieser Beziehung muß ich bemerken, daß die Frau, die ich in Marburg sah, um mehr aufzufallen überhaupt phantastisch angezogen und nur mit einem bis auf die Waden herabreichenden kurzen Roke bekleidet war, daß sie um ihre nackten Füße aber ein schmales grünseidenes Band, als wenn sie Sandalen trüge, geschlungen und diese kreuzweise Umschlingung bis an die Waden fortgeführt hatte, wo die Enden festgebunden waren. WOLLASTON<sup>1</sup> bemerkt, daß einer seiner Freunde oft über seine Zunge ein glühendes Eisen weggeführt und er selbst dieses nachgemacht habe, ohne weitere Unbequemlichkeit, als einen Geschmack nach Kohlenwasserstoff; man müsse zu diesem Ende nur Sorge tragen, daß die Zunge hinlänglich benetzt sey und man das Eisen leicht und gewandt darüber wegführe. Das bei jedem Herüberführen wahrnehmbare Zischen finde ich von den übrigen Beobachtern nicht erwähnt, ich habe es aber deutlich wahrgenommen und es erleichtert die Erklärung, weil die Hitze des Eisens zur Verdampfung des Speichels verwandt wird. TULLOCH setzt hinzu, daß ein Bleigießser in seiner Gegenwart seine Zunge mit einem glühenden Eisen strich, dabei aber bemerkte, dasselbe müsse ganz rothglühend seyn, weil man sich sonst verbrenne. Derselbe Arbeiter tauchte seinen Finger in geschmolzenes Schnellloth, mit der Bemerkung, der Finger müsse dabei ganz trocken seyn, weil sonst etwas Metall sich anhänge und eine Blase ziehe. Derselbe hörte ferner von einem Freunde, daß dieser auf einer Schmelzhütte einen Arbeiter gesehen habe, welcher das geschmolzene Eisen mit der Hand ausschäumte, ohne sich zu verbrennen; aber dieses konnte nur dann geschehn, wenn das Eisen noch im Aufwallen war, bei milderer Hitze verbrannte er sich. LICHTENBERG erzählte in seinen Vorlesungen bei der Wärmelehre, er habe einen Arbeiter in einer Kupferschmelzhütte gesehen, welcher von dem geschmolzenen Metalle mit der Hand ausschöpfte, für welches Kunststück er sich bloß dadurch vorbereitete, daß er die Hand einige Augenblicke in die Achselhöhle hielt, um daselbst mit etwas Feuchtigkeit überzogen zu werden. Manche führen an, daß auch die Schmiede mit der Hand über glühendes Eisen

<sup>1</sup> In Tilloch's Magaz. n. n. O.



hinfahren. Dieses, was ich oft gesehn habe, scheint mir der sprechendste Beweis dafür zu seyn, daß ROGGE seine Haut präparirt haben mußte, denn das genannte Hinüberfahren geschieht sehr schnell und es verbrennt dabei allezeit der harte und dicke Callus, welchen solche Arbeiter in ihren Händen haben, der sich aber bei unserm Künstler nicht fand. GEHLEN erwähnt, daß auch von andern Personen geringere Quantitäten siedend heißer Flüssigkeiten ohne Nachtheil verschluckt werden, und so möge dieses auch bei ROGGE der Fall gewesen seyn, welcher das heiße Oel gleichfalls hinten auf die Zunge brachte, eine hierbei nothwendige Bedingung, wenn man sich den Gaumen nicht verbrennen will. Man dürfte hierbei bemerken, daß das Oel bei seiner geringeren Wärmecapacität, und sofern es die berührten Theile beim Hinabgleiten nur mit einer dünnen Lage überzieht, noch minder gefährlich sey, als die Brühen, welche die Köche und Köchinnen beim Versuchen der Speisen zuweilen gleichfalls in geringer Quantität hinunterschlucken<sup>1</sup>.

278) Meistens nimmt man, und wie mir scheint aus triftigen Gründen, an, daß ROGGE seine Haut vorher präparirt habe. Zwei Momente bieten sich hierbei von selbst dar und gehen auch übereinstimmend aus den Beobachtungen hervor. Zuerst werden die auffallendsten Versuche mit Eisen gemacht und dieses Metall muß daher die Wärme am wenigsten leicht abgeben. Dieses wird hauptsächlich klar, wenn man gesehn hat, mit welcher Vorsicht und Behutsamkeit das geschmolzene oder auch schon erstarrte Zinnblei nur momentan berührt, eigentlich nur dagegen gestossen wurde und mit welcher Dreistigkeit ROGGE sowohl, als auch die erwähnte Frau, hell glühendes Eisen behandelten. Man könnte annehmen, daß das Eisen vorzugsweise die Wärme schwer abgebe, womit BOECKMANN's oben (§. 260) erwähnte Versuche übereinstimmen, denn hiernach ist das Strahlungsvermögen des Eisens unter allen Metallen am kleinsten, nämlich 0,325, das des Zinnblei dagegen

---

<sup>1</sup> DAVENPORT in Ann. of Philos. T. IX. p. 111, vergl. Bulletin de la Soc. Philom. 1817, giebt an, man könne ohne Gefahr einen Finger in siedendheißes Theer von 102° C. Wärme tauchen, mit einem Handschuh werde man sich aber verbrennen. Letzteren Versuch stellte er aus Rücksichten auf seine noch neuen Handschuhe nicht an.



0,713, mehr als doppelt so groß, und wenn KLAPHOTH'S Beobachtungen beim Leidenfrost'schen Versuche (§. 271) hiermit nicht übereinstimmen, indem er die Zeiten des Verdunstens gleich großer Tropfen auf Eisen, Silber und Platin = 40, 50 und 65 Sec. fand, so muß man berücksichtigen, daß die beiden letzteren Metalle weit schwieriger oxydirt werden und daher die im Leidenfrost'schen Versuche nothwendige Blänke ihrer Oberfläche ungleich besser behalten. Es giebt zugleich Gründe zu vermuthen, daß gerade die stärkere Hitze vom Eisen am schwierigsten abgegeben wird, wenigstens spricht hierfür die erwähnte Beobachtung, daß nur das noch im Aufwallen begriffene, also im höchsten Grade erhitzte Eisen mit der Hand abgeschöpft werden kann, und wenn die Erscheinungen in Leidenfrost'schen Versuche dieses nicht unterstützen, indem die Schnelligkeit der Verdunstung mit erhöhter Temperatur wächst, so muß man berücksichtigen, daß eben die letztere auch bei allen Metallen, wenn auch am wenigsten bei Platin, die Blänke der Oberfläche vermindert. Es sind also allerdings Gründe vorhanden, die zu dem Schlusse berechtigen, daß gerade glühendes Eisen seine Wärme nicht leicht abgiebt, wie auch nothwendig der Fall seyn muß, da die erwähnten seidenen Bänder an den Füßen der genannten Frau beim Auftreten auf glühendes Eisen nicht verkohlt wurden, wobei jedoch das leichte Anliegen derselben an der Haut nicht unberücksichtigt bleiben darf.

279) Eben dieses führt uns auf das zweite, der Beachtung werthe Moment, nämlich die menschliche Haut muß nur mit Schwierigkeit die Hitze des heißen Eisens aufnehmen. Dieses folgt schon aus der nicht statt gefundenen Verbrennung der seidenen Bänder; denn ginge die Hitze in dieselbe so schnell über, wie z. B. in Papier, Holz u. s. w., so hätte deren Zerstörung nothwendig erfolgen müssen. Außerdem aber ist ein solcher Zustand der Haut füglich denkbar, vermöge dessen sie zwar nicht unzerstörbar, aber doch so beschaffen seyn könnte, daß eine Zerstörung derselben durch Hitze keine Inflammation zur Folge hätte. GENLAW bezweifelt nicht, daß die menschliche Haut beide Eigenschaften etwa durch Säuren oder absoluten Alkohol erhalten könne, SEMMERTINI giebt die hierzu dienlichen Substanzen bestimmt an, und mir selbst scheinen überwiegende Gründe vorhanden zu seyn, die zu der Annahme

berechtigen, daß ROGER sich eines derartigen Mittels bedient habe. Abgesehen von der sonst unerklärlichen Unverbrennlichkeit seiner Haut, die nach der Reihenfolge der an verschiedenen Orten gezeigten Leistungen mit der Zeit vermehrt zu werden schien, sprechen hierfür folgende Gründe. Zuerst die Aussage von ROGER selbst. Nachdem wir ihn bei seinen öffentlichen Vorstellungen genügend controlirt hatten, ersuchten wir ihn, zu einer bestimmten Zeit in die Wohnung des genannten Oberberggrath GRUNER zu kommen, was er auch that; dort unterredeten wir uns vertraulich mit ihm, machten ihm begreiflich, daß wir die Erzählung, er sey als Kind in Feuergefahr gewesen und dabei habe sich zufällig seine Unverbrennlichkeit gezeigt, für ein Märchen halten müßten, und ersuchten ihn, uns offen zu bekennen, ob und welche Mittel er anwende, da wir ihm versprechen wollten, durchaus keinen ihm nachtheiligen Gebrauch davon zu machen. Er bekannte ganz offen, daß er jene Fabel nur erzähle, um beim großen Haufen mehr Aufsehn zu erregen, allerdings aber wende er ein Mittel an, um seine Haut unempfindlich gegen die Hitze zu machen, auch würde er uns dasselbe gern mittheilen, da er uns für gewissenhafte Männer halte, allein in jenem Augenblicke habe ein Schriftsteller (Dr. MÜLLER<sup>1</sup> in Bremen) ihn öffentlich für einen bloßen Betrüger erklärt, obgleich er ihm seine Kunststücke nicht nachmachen könne, und dadurch bringe er ihn um die nothwendigen Mittel seiner Subsistenz. So viel wolle er aber sagen, daß es der Stoffe verschiedene gebe, um den genannten Zweck zu erreichen; die einfachsten, aber auch minder wirksamen, seyen Säfte gewisser saftreicher Pflanzen, womit man die Haut mehrmals am Tage und anhaltend waschen müsse. ROGER liefs sich bei seinen Vorstellungen vorher einen Topf, wie er sagte, mit Wasser bringen, womit er sich in Gegenwart der Zuschauer Arme, Hände, Schenkel, Füße und Gesicht sark wusch, um darzuthun, daß er keinen schützenden Ueberzug auf seiner Haut habe. Erst später fiel mir ein, daß eben diese Flüssigkeit wohl ein Präservativmittel seyn möge, welches unmittelbar vor den Versuchen angewandt um so besser schütze. Als daher in Marburg dieselben Kunst-

---

<sup>1</sup> Der Unverbrennliche, oder wie macht es Herr Roger, um gegen das Feuer gesichert zu seyn u. s. w. Bremen 1807. 8.

stücke von einer Frau angekündigt wurden, ersuchte ich einen meiner Schüler, wo möglich die Beschaffenheit dieses sogenannten Waschwassers ausfindig zu machen. Wirklich wurde der Topf mit dem Reste derselben so schnell bei Seite geschafft, daß es ihm nur durch große Gewandtheit gelang, mit einem Finger hineinzutauchen; die Flüssigkeit war kein reines Wasser, sondern eine säuerlich zusammenziehende Auflösung. **SEMENTINI** legt größeres Gewicht, als mir zulässig scheint, auf eine durch Gewohnheit entstandene Unempfindlichkeit der Haut, wofür er den Beweis vorzüglich aus dem am Schlusse der Vorstellungen hinzugefügten Kunststücke entnimmt, daß **ROGER** die Haut des Oberarmes mit einer starken Stecknadel durchstach (S, M) und an dem obern Theile dieser Stecknadel seine Uhr aufhing (M), wobei die Haut dem Durchstechen einen bedeutenden Widerstand entgensetzte, mithin dicker und erhärteter als gewöhnlich zu seyn schien. **SEMENTINI** suchte durch eigene Versuche die geeignetsten Präservativmittel aufzufinden. Säuren und einige saure Salze zeigten sich unwirksam, jedoch machten wiederholte Waschungen mit verdünnter Schwefelsäure seine Haut so unempfindlich, daß sie die Hitze eines rothglühenden Eisens ertragen konnte. Demnächst versuchte er eine Alaunsolution in Wasser, die er so lange kochen liefs, bis sie schwammig wurde, und fand auch diese sehr wirksam; inzwischen stieg ihre schützende Kraft bedeutend, wenn er die präparirten Stellen wiederholt mit Seife wusch und abtrocknete, so daß er dann die Berührung mit dem glühenden Eisen ohne Schmerz und selbst, ohne die Haare der berührten Stellen zu verbrennen, ertragen konnte. Vorzüglich hielt **SEMENTINI** den Schleim auf **ROGER's** Zunge für einen solchen schützenden Ueberzug, den er am besten nachmachte, wenn er die Zunge mit verdünnter Schwefelsäure präparirte, dann wiederholt mit Zucker bestreute und mit Seiferieb. **GEULEN** ist nicht geneigt, diesen von allen Beobachtern wahrgenommenen Schleim für einen solchen Ueberzug zu halten, auch ist dieses nicht wahrscheinlich, da der Künstler viel redete, ehe er die Versuche mit der Zunge anstellte. **SEMENTINI**<sup>1</sup> giebt später eine Mischung von 0,5 g. Alaun mit 4 Lt. Schwefelsäure und 2 g. Wasser als sehr wirksam an. Diese

<sup>1</sup> Hermbstädt's Bulletin. Th. X. Heft 1 u. 5.



habe ich selbst sehr bewährt gefunden, indem sie nicht bloß die Haut zu einem schlechten Leiter macht, sondern ihr auch die Geneigtheit zur Inflammation benimmt. Hat man die Haut anhaltend wiederholt mit dieser Flüssigkeit gewaschen, so kann man dreist mit einem stark rothglühenden Eisen darüber hinfahren, denn theils wird sie nicht leicht zerstört und selbst die Stellen, welche bräunlich geworden, gleichsam verkohlt sind, lassen sich nachher mit den Nägeln abkratzen, ohne daß eine Blase entsteht. Höchst wahrscheinlich war daher die zum Waschen angewandte Flüssigkeit eine solche oder eine dieser ähnliche Mischung.

280) Das von ARTHUR TREVELYAN zufällig erfundene tönende Instrument, *Wackler (Rocker)*, *Wieger* (nach SEEBECK), auch *Thermophon* genannt, ist einer der interessantesten physikalischen Apparate. Die Erfindung fällt in den Februar 1829; im Sommer 1831 wurde es in Edinburg und London bekannt, zu derselben Zeit erhielt ich durch die Güte des Professors GALBRAITH in Edinburg ein Exemplar vom Erfinder selbst zugesandt und machte im Februar 1832 eine kurze Notiz darüber bekannt<sup>1</sup>, um dieselbe Zeit aber äufserte sich FARADAY<sup>2</sup>, dem die Sache bekannt geworden war und welcher die Versuche wiederholte, ausführlicher darüber. Das Instrument, welches ich von TREVELYAN selbst erhalten habe, unterscheidet sich hinsichtlich seiner Gestalt von den nachher bekannt gewordenen durch den Mangel des Knopfes am Stiele, auch ist dasselbe am obern Ende schräg abgeschnitten und wird an der Stelle, wo der schräge Schnitt beginnt, auf den Rand eines hohlen Bleicylinders von 2,5 bis 3 Z. Höhe und fast 2 Zoll Durchmesser so gelegt, daß das Ende des Stiels auf dem Brete ruht, welches den Bleicylinder trägt. Die später bekannt gewordenen Exemplare haben im Wesentlichen folgende Gestalt. Auf einem Tische ruht ein massives bleiernes Parallelepipedon B mit der obern stark gewölbten Fläche, gegen 4 Z. lang, 2 bis 2,5 Z. breit und bis an die Wölbung ebenso hoch, doch kann die Höhe auch etwas beträchtlicher seyn, wenn man beabsichtigt, eine Weingeistlampe darunter zu setzen.

Fig.

50.

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXIV. 466.

<sup>2</sup> Edinburgh Journ. of Sc. N. S. N. XI. p. 141. Poggendorff's Ann. a. a. O. S. 463. Journ. of the Roy. Inst. N. IV. p. 119.

Der darauf zu legende Wackler besteht aus einem 4 bis 5 Z. langen, 1,5 bis 1,75 Z. breiten und 0,4 Z. dicken Stücke Kupfer<sup>1</sup>, oben ganz flach oder besser muldenförmig bis 2 Lin. vom Rande der Länge nach ausgehöhlt, unten nach beiden Seiten hin von der Mitte aus bis zur Tiefe von 1 bis 1,5, selbst 2 Linien schräg weggeschnitten, so daß in der Mitte der Länge nach eine fast 2 Lin. breite, mit einer 0,5 Lin. breiten und fast ebenso tiefen Furche versehene ebene, der oberen parallel laufende Fläche geblieben ist. In dieses Stück A wird ein kupferner oder auch messingner, 1,5 Lin. dicker, etwa 6 Zoll langer Draht eingeschraubt, eingesteckt oder genau mit der Metallmasse verbunden, an dessen Ende sich eine etwa 0,8 Z. dicke Kugel befindet. Wird dieser Wackler so, wie die Figur zeigt, kalt auf den Bleiklotz gelegt, so daß er auf der schmalen unteren Fläche ruht, und an einer Seite niedergedrückt, so schwankt er etliche Male hin und her, bis er bald wieder zur Ruhe kommt, ist er aber vor dem Hinlegen über einer Weingeistlampe stärker, als zum Siedepunkte des Wassers, erhitzt oder giebt man ihm im Liegen diese Temperatur, so finden diese Schwankungen anhaltend statt und sind mit einem nach dem Hitzgrade höheren oder tieferen Tönen verbunden, welches durch Erhalten dieser, wenn gleich etwas wechselnden Temperatur leicht Stunden lang ohne Unterbrechung fort dauert. Man kann den Wackler auch auf einen 4 bis 5 Z. im Durchmesser haltenden, 2 Lin. dicken und etliche Zoll hohen hohlen Bleicylinder legen, so daß etwa seine Mitte auf dem einen und der Stiel auf dem andern Rande des Cylinders ruht.

281) Diese ursprüngliche Gestalt des Instrumentes läßt sich war auf mehrfach verschiedene Weise modificirt darstellen, allein die Wissenschaft gewinnt dadurch nicht und man wird sich daher hiermit begnügen, wenn man zugleich dasjenige berücksichtigt, was bei den Versuchen, dieses Phänomen zu erklären, nicht unbeachtet bleiben darf und demnächst erwähnt werden soll. Eine interessante und praktische Modification ist aber folgende. Ein kupferner Ring von etwa 3,5

1 Allgemein wird Kupfer angegeben, und dieses Metall ist auch geeignetsten, allein das von TAEVELYAN erhaltene Exemplar ist in ein Stück gegossenes Messing.

Zoll Durchmesser, 2,5 bis 3 Lin. Höhe und 2 Lin. Dicke, kantig gearbeitet<sup>1</sup>, wird nach gehöriger Erhitzung auf einen bleiernen Klotz horizontal gelegt, welcher 4 Zoll lang, 1,5 Zoll breit, 2 bis 2,25 Zoll hoch ist und dessen verticaler Durchschnitt entweder ganz oder auf jeden Fall an den beiden Stellen, wo der Ring aufliegt, die in der Zeichnung ausgedrückte Fig. 51. Gestalt hat. Ist der Ring vorher erhitzt worden oder setzt man nach dem Auflegen desselben auf den Bleiklotz eine brennende Wein-geistlampe abwechselnd unter die eine und die andere überras-  
 51. gende Seite, so wird er anfangen, auf- und abwärts zu oscilliren, was zwar nicht mit einem Tönen verbunden ist, desto deutlicher aber zeigen sich die sehr bedeutenden Schwingungen, denen ähnlich, die das eigentliche Instrument macht und deren gleichmäßige Folge in gleichen Zeiten die Ursache des Tönens ist. Auch diese letzteren lassen sich vergrößert sichtbar darstellen, wenn man quer über das Instrument einen 12, 18 bis 24 Zoll langen Grashalm legt, ja selbst mit einer dünnen Glasröhre ist mir dieses oftmals gelungen. Endlich gewahrt man das Tönen selbst dann, wenn man eine geeignete Kupferstange erhitzt und auf eine bleierne Unterlage legt. TREVELYAN legte sogar eine 10 oder mehr Zoll lange, in der Mitte platt ge-  
 Fig. 52. schlagene Messingstange mit einer Kugel an jedem Ende quer über den Wackler, um die Vibrationen vergrößert darzustellen, und hörte das Tönen noch, als ein solches Instrument von 5 Z. Länge, 2 Z. Breite und  $\frac{1}{4}$  Z. Dicke (ohne den Draht mit dem Knopfe gerechnet) auf Blei liegend mit 12  $\frac{1}{2}$  belastet war. Nach ihm wird der Ton höher und stärker, wenn man den Wackler in der Mitte mit einer Metallspitze drückt, intensiver, wenn man die Unterlage oder nur den Tisch, worauf das Instrument ruht, mit Metall berührt. Ueberhaupt ist es interessant zu lesen, wie derselbe zu dieser Entdeckung zufällig gelangte und mit wie vielen Metallen unter mannigfaltigen Modificationen er die Erscheinung weiter verfolgte<sup>2</sup>, was ich hier der Kürze halber übergehe.

<sup>1</sup> Mit einem Ringe, aus einem runden Stabe bestehend, habe ich keine Versuche angestellt, zweifle aber nicht, daß er gleich gute oder noch bessere Dienste leisten würde.

<sup>2</sup> London and Edinb. Phil. Mag. N. XVII. p. 321. N. XXXII. p. 85. Edinburgh Phil. Trans. T. XII.



282) Die Aufgabe der Physiker war zunächst, die Ursache dieser Phänomene anzufinden, die aufgestellten Erklärungen lassen sich aber füglich auf drei zurückbringen. Die erste wurde gleich anfangs von FARADAY<sup>1</sup> gegeben, dem der Erfinder das Instrument zeigte und welcher die Erscheinungen bei der Wiederholung bestätigt fand. Nach ihm berührt der Wackler das Blei in zwei Puncten, die sich durch die mitgetheilte Hitze zu zwei Hügelu erheben. Neigt sich der Wackler zufällig zur Seite<sup>2</sup>, so erkaltet der frei gewordene Bleipunct und sinkt zusammen, der Wackler fällt zurück, der andere unterstützende Bleipunct wird frei, sinkt zugleich und so folgen die Oscillationen regelmäsig auf einander. Außerdem wirkt hierbei mit die Expansion und Contraction des Bleies in horizontaler Richtung, vermöge welcher der erhitzte Stützpunkt sich stets gegen den jedesmal erkalteten bewegt. Diese Wirkung ist indess sehr unbedeutend und kann bei der Betrachtung vernachlässigt werden. Dieser Erklärung hat man einige nicht unwichtige Argumente entgegengesetzt. Zuvörderst ist die Bedingung eines zufälligen Anstoßens keineswegs erforderlich und damit fällt der Anfang der Bewegung, also auch der Grund ihrer Fortdauer, von selbst weg. Zweitens schien es unmöglich, daß bei einem in der Luft liegenden Bleicylinder eine hierbei vorausgesetzte so bedeutende Vermehrung und Verminderung des Volumens durch die im Ganzen so geringe Menge der mitgetheilten Wärme entstehen könnte, als die Größe der Oscillationen erfordern dürfte. Noch weniger schien drittes dieses in so kurzen Zeitintervallen möglich, denn es erfolgen der Vibrationen 600 bis sogar 800 in einer Zeitsecunde. Endlich viertens müßte dann die Erscheinung auch bei glei-

1 Edinb. Journ. of Sc. N. S. N. XI. p. 141. Journ. of the Roy. Soc. N. IV. p. 119. Poggendorff's Ann. XXIV. 470. LESLIE äußerte sich im Allgemeinen, die Ausdehnung des kälteren Metalles durch die Wärme des heißen sey die Ursache des Phänomens.

2 Es ist zwar richtig, daß der Wackler zu vibriren beginnt, wenn man ihn anstößt, auch erfolgte dieses, wenn er bereits zur Ruhe gekommen ist, aufs Neue, allein die Oscillationen beginnen auch, namentlich beim Ringe, ohne irgend einen äußern Impuls, sobald die Hitze durch eine untergestellte Weingeistlampe den gehörigen Grad erreicht hat; ohne Erhitzung oscillirt der Ring nie von selbst, und nach dem Anstoßen kommt er sehr bald wieder zur

chen Metallen statt finden und sich bei den am besten Wärme leitenden am auffallendsten zeigen, wie auch nicht minder dem Unterschiede der Temperaturen beider direct proportional seyn, wovon gerade das Gegentheil statt findet.

283) Eine zweite Erklärung hat verschiedene Anhänger gefunden und ist vorzugsweise durch **BRANDES**<sup>1</sup> in Schutz genommen worden. Wenn Metalle erwärmt werden oder nach erhaltener Hitze erkalten, so vertheilt sich die Wärme in ihnen wegen ungleicher Beschaffenheit ihrer Theile nicht vollkommen gleichmäfsig, und dieses bewirkt das allgemein bekannte Knacken, was man namentlich so oft an Ofenthüren, Ofenröhren, eisernen Ofentrommeln u. s. w. wahrnimmt. Aehnliche Erscheinungen kommen in Menge vor, ja es gehört dahin auch das oft wahrgenommene Ertönen erkaltender Metallmassen, wie namentlich **GILBERT**<sup>2</sup> bei Gelegenheit eines auffallenden Beispiels beim Silber erörtert hat. Kehren diese einzeln als ein Knacken erscheinenden Geräusche in hinlänglicher Menge und in gleichen Zeitintervallen wieder, so mufs hieraus ein Ton entstehn, wie zuerst **LAPLACE** bemerkt zu haben scheint. Diese Hypothese hat allerdings grofsen Schein für sich, allein diese Contractionen finden blofs im Innern der Körper statt und können ihrer Natur nach nicht füglich so zahlreich und gleichmäfsig erfolgen, als zur Erzeugung eines so regelmäfsigen Tones erforderlich wäre; auf jeden Fall aber wäre es unmöglich, hieraus die sichtbaren Oscillationen der vibrirenden Massen abzuleiten.

284) **JAMES FORBES**<sup>3</sup> war der Erste, welcher nach dem Erfinder das Phänomen nebst seinen verschiedenen Modificationen ausführlich untersuchte; es wird aber genügen, nur die Hauptsachen der von ihm erhaltenen Resultate mitzutheilen. Zuerst widerlegt er auf directe Weise die ohnehin nicht plausible Hypothese **TRÉVELYAN**'s, dafs der Ton durch einen in der Furche des Wacklers sich bewegenden Luftstrom entstehe, und tritt der Ansicht **FARADAY**'s bei, welcher den Ton aus den Stöfsen des Apparates auf die Unterlage ableitet, weswegen

<sup>1</sup> Vorlesungen über die Naturlehre. Th. III. S. 29.

<sup>2</sup> Dessen Annalen. Th. XXII. S. 323.

<sup>3</sup> Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XIX. p. 15. N. XXI. p. 182. Edinb. New Phil. Journ. XXXI. 183.

er auch bei den zu langsamen der Ringe fehlt. Die Furche dient vielmehr dazu, die Berührungsfläche zwischen Kupfer und Blei kleiner zu machen und dadurch die Schnelligkeit der Vibrationen zu befördern, wozu dann zugleich die angegebene, von FORBES hinzugefügte Aushöhlung der oberen Seite mitwirkt, indem sie den überwiegenden Einfluß des Schwerpunktes in der Mitte zu beseitigen und die Oscillationen nach beiden Seiten zu erleichtern dient. In der Mitte dieser ausgehöhlten Fläche befindet sich dann ferner eine Vertiefung zur Aufnahme eines Tropfens Quecksilber, an welchem man die Vibrationen sehen und mittelst dessen man die angenommene Wärme annähernd messen kann. Die Zahl der Schwingungen eines gewöhnlichen Apparates, aus der Höhe des Tones bestimmt, stieg bis 430 und ging dann bis zu 20 herab, bei denen noch ein Ton hörbar zum Vorschein kam, unter günstigen Umständen stieg sie aber bis 700, ja 800 und noch höher. Die Oscillationen, welche das Tönen erzeugen, sind übrigens dieselben, welche man wahrnimmt, wenn das nicht erhitzte Metall angestossen wird und nach bloß mechanischen Gesetzen von einer Seite zur andern fällt; diese letzteren aber nehmen nach eben diesen Gesetzen (der Pendelschwingungen) vom ersten an gerechnet allmähig ab, statt daß die tönenden fortauern, an Zahl sogar zunehmen und verschiedentlich wechseln, wovon die Ursache bloß in dem Einflusse der Wärme liegen kann.

FORBES fand als allgemeines Gesetz, daß die Vibrationen bloß bei metallischen Substanzen eintreten und niemals zwischen zwei gleichen Metallen, daß ferner das eine Metall heiß, das andere kalt seyn muß. Indem aber das eine als Unterlage, das andere als vibrirend dient, so entstehen hieraus eine Menge Combinationen, wobei es sich bald ergibt, daß für das Gelingen des Versuches zwar jederzeit das nämliche Metall der beiden combinirten das heiße und das andere das kalte seyn muß, im Ganzen aber ist es schwer, die Metalle in Beziehung auf die Rolle, die sie hierbei am geeignetsten einnehmen, gehörig zu classificiren. Als Unterlage eignet sich am besten Eisen, doch oscillirt auch dieses unter oder auf anderen Metallen, wenn es selbst von mittlerer Temperatur ist, die letzteren aber etwas über die Siedehitze des Wassers erwärmt sind. In Beziehung auf die Metalle abnehmend in folgender Ordnung:

Kk



Silber, Kupfer, Gold, Zink, Messing, Platin, Eisen, Zinn. FARADAY deutete schon auf eine Reihenfolge zwischen diesen Metallen in der Weise hin, daß nach Art der elektropositiven und elektronegativen jedes höher stehende erhitzt mit jedem unter ihm stehenden, und zwar der Weite des Abstandes in einem gewissen Verhältnisse proportional, tönen würde, was denn auch FORBES unter gewissen Modificationen bestätigt fand. Auf kaltem Zinn vibrirten Silber, Kupfer, Gold und Eisen, auf kaltem Eisen Silber, auf kaltem Zink kein anderes Metall als Silber. Mit Antimon und Wismuth vibrirt kein Metall; nur einmal fand dieses bei sehr heißem Messing auf kaltem Antimon statt, doch will TRÉVELYAN<sup>1</sup> Vibrationen des 100° heißen Kupfers und Messings auf einem kalten Ringe von Wismuth wahrgenommen haben. Weil schon FARADAY bei diesen Erscheinungen auf einen Einfluß der wärmeleitenden Kraft der Metalle hingedeutet hatte, so untersuchte FORBES mittelst FOURIER's Contactthermometer (§. 299) diese bei verschiedenen Metallen, und gelangte zu dem wichtigen Resultate, daß die Vibrationen mit einer Intensität zum Vorschein kommen, welche (innerhalb gewisser Grenzen) dem Unterschiede der wärmeleitenden Kraft beider Metalle proportional ist, wobei dann das am schlechtesten leitende nothwendig das kalte seyn muß. Zur genaueren Kenntniß des Ganzen verdient noch bemerkt zu werden, daß FORBES einen Fig. Wackler aus Blei verfertigen ließ, in diesen an der unteren 53. Seite sowohl ein zusammenhängendes Stück Kupfer a, als auch zwei getrennte b und c einsenkte, und nach Erhitzung des Ganzen diese abwechselnd auf die Kante eines geeigneten Bleiklotzes oder Ringes legte. In beiden Fällen kommen die Vibrationen gleichmäfsig zum Vorschein und es wirkt daher jeder Berührungspunct für sich, so daß es des Zusammenhanges einer gleichmäfsigen Masse nicht bedarf. Eine Verminderung der in Berührung kommenden Flächen hat auf den Ton Einfluß, und es dient hierzu nicht bloß die Furche in dem aufliegenden Wackler, sondern eine solche wird auch mit Vortheil in die Unterlage eingeschnitten, z. B. in den Bleiklotz worauf der Ring oscillirt. Sind in dieser Beziehung mehrer Bedingungen vereint, welche die Schnelligkeit der Vibrationen

<sup>1</sup> London and Edinb. Phil. Mag. N. XXXII. p. 85.

befördern, so wird der Ton höher, was auch zuweilen gegen das Ende der Erscheinung von selbst eintritt und daraus zu erklären ist, daß die Amplituden der Schwingungen dann kürzer werden. Vermehrung der Adhäsion, zwischenliegender Staub, Amalgam, Oel, ein Ueberzug von Oxyd u. s. w. können die Oscillationen gänzlich hindern. Eine Temperaturerhöhung bei dem besser leitenden Metalle ist unerläßliche Bedingung, allein die leicht sich darbietende Folgerung, daß das leichtere Gelingen des Versuches und die Menge der Vibrationen dem Temperaturunterschiede proportional seyn sollten, findet man nicht bestätigt. Mit Kupfer auf Blei geräth der Versuch am leichtesten, und es genügt dabei schon ein Temperaturunterschied von  $84^{\circ}$  C. Eisen auf Blei wird träger, wenn die Hitze des Eisens weit über den Siedepunct des Wassers hinausgeht, ja die Vibrationen hören zuletzt ganz auf. Im Allgemeinen läßt sich hierüber kein Gesetz aufstellen und es scheinen in dieser Beziehung für die einzelnen Metalle verschiedene Verhältnisse obzuwalten.

285) Rücksichtlich der Erklärung dieser Phänomene zeigt FORBES zuerst die Unhaltbarkeit der durch FARADAY aufgestellten Hypothese aus dem Grunde, weil hiermit die Schnelligkeit der auf einander folgenden Oscillationen nicht wohl vereinbar sey, außerdem aber die angenommene Wirkung sich selbst aufhebe, insofern das kalte Metall seine Ausdehnung nur durch Aufnahme der Wärme von dem heißen erhält, welches dadurch ebenso viel verlieren und sich daher nahe um eine gleiche Grösse zusammenziehen müßte. Nachdem er sich demnach durch genaue Würdigung der Thatsachen genügend überzeugt hatte, daß überall keine Thermoelektricität im Spiele sey, sah er sich genöthigt, das Phänomen bloß auf die Wirkung der Wärme zurückzubringen, wonach das Ganze auf folgenden Satz zurückkommt: *beim Uebergange der Wärme aus einem Körper in einen andern, welcher eine geringere wärmeleitende Kraft hat, findet Repulsion statt.* Diese Repulsion zeigt sich bloß bei Körpern, deren Wärmeleitungsvermögen so groß ist, als dieses bei gewissen Metallen gefunden wird; die Repulsion wird in verschwindenden Zeitmomenten erregt, und ihre Stärke ist dem Unterschiede sowohl des Leitungsvermögens, als auch in gewissem Mafse der Temperatur beider Metalle proportional und muß vorzugsweise

dann eintreten, wenn die Wärme aus einem bessern Leiter in einen schlechteren übergeht.

FORBES weist dann nach, daß auch andere Phänomene existiren, die auf eine Repulsion der Wärme hindeuten, wobei er sich vorzüglich auf die Versuche von FRESNEL<sup>1</sup> und SAIGEY<sup>2</sup> bezieht. Allein abgerechnet, daß der erste dieser Versuche offenbar eine andere Deutung erfordert<sup>3</sup>, die letzteren aber noch problematisch sind, würde eine bloße Repulsion, als stetig wirkend, zur Erklärung hier nicht ausreichen. Die Berührung beider Metalle ist nicht innig, dennoch aber wird die Wärme leichter von dem kälteren, wenn auch schlechter leitenden Metalle aufgenommen, als von der zwischenliegenden Luft, eine Stagnation derselben zwischen beiden Metallen und dadurch erzeugte Repulsion ist daher nach dieser Ansicht nicht wohl denkbar, wir müßten vielmehr eine Anziehung beider Metalle annehmen. Genauer scheint mir daher die Erklärung auf folgenden Principien zu beruhen. Beide Metalle berühren einander genau und um so inniger wegen der statt findenden Stöße gegen einander. Im Momente der Berührung geht die Wärme aus dem heißeren in das kältere über, sie hat vermöge stärkerer Leitungsfähigkeit des ersteren eine grössere Geschwindigkeit, als sie im letzteren erhalten kann, wird daher in der Berührung der Oberfläche des letzteren verzögert, und äußert somit eine Repulsion gegen das erstere. Daß aber die Wärme eine für diese Wirkung genügende Repulsion äußern könne, kann nicht zweifelhaft seyn, da die Ausdehnung durch Wärme alle Bande der Cohäsion überwindet, und die Vorstellung hat daher nichts an sich Widerstreitendes, daß der Wärmestoff, welcher zwei Molecüle des nämlichen Körpers von einander entfernt, auch in dem Augenblick, wo er aus einem gut leitenden Körper in einen schlecht leitenden übergeht, die sich berührenden Molecüle beider von einander zu entfernen das Vermögen habe. Inzwischen hat neuerdings SERBECK<sup>4</sup> das interessante Problem einer ebenso ausführlichen als gründlichen Untersuchung unterworfen. Zuerst werden von ihm die haupt-

1 Ann. de Chim. et Phys. T. XIX. p. 57 u. 107.

2 Bulletin des Sciences mathém. T. IX.

3 Vergl. Art. *Temperatur*; Bd. IX. S. 547. Anm. 3.

4 Poggendorff's Ann. LI. 1.



sächlich durch TREVELYAN und FORBES aufgefundenen That-  
sachen übersichtlich zusammengestellt und diejenigen Punkte  
herausgehoben, worin beide von einander abweichen, wobei  
sich im Allgemeinen, wenn man die neuen Versuche hinzu-  
nimmt, die SEEBECK selbst angestellt hat, herausstellt, daß die  
Gesetze, welche FORBES aufgefunden zu haben behauptet, zwar  
dann als richtig gelten können, wenn von einem leichteren  
Hervortreten des Phänomens die Rede ist, handelt es sich aber  
um die Frage, ob überhaupt Oscillationen, wenn auch durch  
etwas künstlichere Vorrichtungen und minder sicher, zu erhalten  
sind, so erscheinen jene Gesetze als zu enge. Namentlich tra-  
ten die Oscillationen dann auch in mehreren Fällen ein, wo  
sie früher nicht erhalten wurden, wenn der Wackler auf zwei  
Spitzen gelegt wird, die entweder einem gemeinschaftlichen  
größeren Metallstücke angehören, oder für sich neben einander  
in geringem Abstände durch Einklemmen in einen Schraubstock  
festgehalten werden. Eine wesentliche Modification des Appa-  
rats bestand aber darin, daß SEEBECK den horizontal liegenden  
Wackler mit einer an ihm befestigten, vertical herabhängenden,  
zwei bis drei Fuß langen hölzernen Stange versah, die er noch  
obendrein unten mit Gewichten belegte, wodurch also die  
Schwingungen langsamer werden und die Größe der Wärme-  
wirkung, welche diese Schwingungen erzeugt, sich messen  
läßt. Eine unten angebrachte Scale verstattet die Amplitüden  
der Schwingungsbogen zu messen und zeigt deren Fortdauer  
oder Abnahme. Lag z. B. der heiße Wackler von Kupfer auf  
kaltem Blei, so dauerten die Schwingungen ohne Unterbre-  
chung fort, war aber das Blei heiß und das Kupfer kalt, so  
kam es fast dreimal schneller zur Ruhe, als wenn beide kalt  
waren<sup>1</sup>. Als wichtige Thatsache wurde zuerst aufgefunden,  
daß auch Kupfer auf Kupfer in Schwingungen erhalten wird,  
wenn die Unterlage aus zwei Spitzen besteht, weil dadurch,  
wie SEEBECK meint, die lineare Ausdehnung der dünnen  
Spitzen vermehrt wird. Ebenso kann man die Ordnung der  
Metalle umkehren und dasjenige Metall, was im einen Ver-

<sup>1</sup> Man muß hierbei voraussetzen, daß das heiße Blei die Un-  
terlage bildete, denn sonst stände diese Thatsache S. 17 im Wider-  
spruch mit der S. 20 behaupteten, daß heißes Blei auf kaltem Ku-  
pfer vibriert habe.

suche die Unterlage bildet, im andern als Wackler anwenden, indem sogar heißes Blei auf zwei Kupferdrähten und auf Eisen zu oscilliren fortfuhr. Hierauf wird die Behauptung gegründet, dass jedes heiße Metall auf jedem kalten zu schwingen vermöge. Am meisten Beachtung verdient, dass SEEBECK die Höhen zu messen vermochte, durch welche die über den Spitzen befindlichen Stellen des Wacklers herabfielen, bis sie die unterstützenden Spitzen erreichten, und diese den linearen Ausdehnungen der unterstützenden Drähte und ihrem Wärmeleitungsvermögen angemessen fand, wie eine hierüber aufgestellte Berechnung ergab. Hiernach fand er die Hebung, d. h. die periodische Ausdehnung und Zusammenziehung, welche die Drähte in ihrer Längenrichtung durch die wiederholte Berührung mit dem heißen Wackler und die darauf folgende Abkühlung erleiden, abhängig 1) vom Ausdehnungscoefficienten; 2) von der Dicke der Drähte; 3) von der Länge und 4) von der Wärmeleitung und Wärmecapacität derselben. Alles dieses spricht sehr entscheidend für die durch FARADAY aufgestellte Hypothese, und diese dürfte daher so lange als gültig betrachtet werden, bis sie durch eine gleich gründliche Untersuchung widerlegt und die ihr entgegenstehende von FORNES als den Thatfachen angemessener dargestellt worden seyn wird. Immerhin wird schwer vorstellbar bleiben, wie den berührten Stellen in so kurzer Zeit, die nach SEEBECK selbst in Gemäßheit der Zahl der Oscillationen in manchen Fällen nicht mehr als 0,001 Sec. beträgt, eine zur gehörigen Ausdehnung erforderliche Temperaturerhöhung, die zu  $37^{\circ},5$  angegeben wird, mitgetheilt und von ihnen bis zum Verschwinden wieder abgeleitet und ausgestrahlt werden kann. Merkwürdig bleibt außerdem, dass der Wackler nach der ersten Gestalt und der oben erwähnte Ring auf Blei ruhig liegend ersterer durch eine, letzterer durch zwei untergestellte Weingeistlampen von selbst zu oscilliren anfangen, was durch genaue Versuche mit Entfernung auch der kleinsten Erschütterung constatirt werden mußte, so wie endlich der Umstand, dass der Ton so oft bald zu einem bedeutend höheren, bald tieferen überspringt, was aus FARADAY'S Hypothese nicht hervorgeht.

## 2) Fortpflanzung der Wärme in den verschiedenen Körpern; Wärmeleitung.

Die bisherigen Untersuchungen bezogen sich auf die Abgabe und Annahme der Wärme, ohne eigentliche Rücksicht auf dasjenige, was dabei in den andern, mit im Conflict befindlichen, Körpern vorgeht; wir müssen jetzt aber diejenigen Erscheinungen prüfen, die sich dann zeigen, wenn die Wärme in den Körpern ungleich vertheilt worden ist und dieselben in gegebenen Richtungen durchströmt, um sich ins Gleichgewicht zu setzen. Dabei bleibt das Verhalten derjenigen Körper, welche gleichzeitig Wärme den zu untersuchenden Körpern zuführen oder sie von ihnen aufnehmen, zunächst unberücksichtigt, statt daß dieses im nächstfolgenden Abschnitte vorzugsweise in Betrachtung kommt. Sofern es sich bei allen diesen Phänomenen um die Verbreitung der Wärme handelt, können sie zwar nicht scharf gesondert werden, auch pflügt man sie unter dem allgemeinen Namen der Wärmeleitung zusammenzufassen, inzwischen dürfte die folgende Eintheilung die Uebersicht des Ganzen erleichtern.

### a) Fortpflanzung der Wärme durch Flüssigkeiten.

286) Nach der älteren Ansicht strömt die Wärme oder das Elementarfeuer, wie unter Andern BOERHAAVE sich mit seiner gewohnten Bestimmtheit hierüber ausdrückt, ungehindert durch die Zwischenräume der Körper, und es müßte hiernach schon von selbst die Leichtigkeit dieser Strömung der Größe dieser Zwischenräume direct proportional seyn. Diesem gemäß hielt man die dichtesten Körper für die schlechtesten Leiter, fand aber bald die Erfahrung hiermit im Widerspruche. Die neueren Untersuchungen haben gezeigt, daß sich hierüber so leicht kein allgemeines Gesetz aufstellen läßt und mehrfache Bedingungen, namentlich auch die specifische Wärmecapazität der Körper, dabei in Betrachtung kommen, weshalb die Thatsachen erst auf dem Wege der Erfahrung auszumitteln sind. Bei den Flüssigkeiten liegt ein bedeutendes Hinderniß eben in der leichten Beweglichkeit derselben, und es kann daher eine reine und unbedingte Fortleitung der Wärme bei ihnen in der Art, wie



bei festen Körpern, gar nicht statt finden, indem diejenigen ihrer Theile, welche Wärme aufgenommen haben, in Folge ihres geringeren specifischen Gewichtes aufsteigen und dieselbe auf diese Weise schneller, als durch bloße Leitung, von einem Orte zum andern, im Allgemeinen in die Höhe führen. Berücksichtigen wir zuerst die *expansibelen Flüssigkeiten*, so werden hieraus eine Menge bekannter Erscheinungen erklärbar. Im Ganzen sind sie sehr schlechte Wärmeleiter, wie vorzüglich RUMFORD<sup>1</sup> dargethan hat; indess kenne ich keine Versuche, welche direct zur Ausmittlung der Wärmefortpflanzungsgesetze, mit Ausschluss des Einflusses ihrer Beweglichkeit, angestellt worden wären, alle beziehn sich vielmehr auf ihr Durchleitungsvermögen, was übrigens hiermit in nächster Verbindung steht. Wird der Einfluss ihrer Beweglichkeit nicht ausgeschlossen, so ist das hierher Gehörige theils oben bei der Strahlung erörtert, theils rücksichtlich der Bewegung an sich im Art. *Luftheizung*<sup>2</sup> abgehandelt worden.

287) Die *tropfbaren Flüssigkeiten*, namentlich das Wasser, galten für gute Wärmeleiter, weil sie erhitzten Körpern ungleich schneller, als die Luftarten, ihre Wärme entziehen und die mit ihnen in Berührung gebrachten Körper, zunächst in Folge ihrer großen Wärmecapacität, schnell erkalten machen. Allerdings findet hierbei auch eine Fortpflanzung der Wärme durch die Masse der Flüssigkeiten statt; weil aber zunächst nur die Abkühlung der sie berührenden Körper in Betrachtung kommt, so ist das dahin Gehörige bereits bei der Strahlung (§. 263) erörtert worden. Beschränken wir uns dagegen ausschließlich auf das Fortpflanzungsvermögen, welches durch das Verhältniß der Zeit, binnen welcher die Wärme gewisse Räume in der Masse der Flüssigkeiten durchläuft, gegeben wird, so hielt man die Flüssigkeiten, den Einfluss ihre Beweglichkeit nicht beachtend, gleichfalls für gute Wärmeleiter, bis RUMFORD<sup>3</sup> durch seine Untersuchungen zu der Be-

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1792. Daraus in Gren Journ. T. VII. p. 244. Vergl. dessen Exper. Essays. Ess. VI.

<sup>2</sup> Vergl. Art. *Heizung*. Bd. V. S. 189.

<sup>3</sup> Experimental Essays. Ess. VII. Lond. 1797. Gren n. Journ. T. IV. p. 418, G. I. 214, 323. II. 249. Nicholson's Journ. N. 1. Journ. de Phys. T. IV. Cah. 3 u. 4. Biblioth. Brit. T. XXXII, p. 121. Thomson's Chemistry T. I. p. 91.

hauptung geführt wurde, die expansibelen sowohl als auch die tropfbaren Flüssigkeiten seyen absolute Nichtleiter der Wärme und letztere werde in ihnen bloß durch die Bewegung ihrer Theile fortgeführt. Diese Behauptung fand lebhaften Widerspruch und veranlaßte einen anhaltenden Streit und eine Menge von Versuchen, weil es so ausnehmend schwer war, den Einfluß der Beweglichkeit der erwärmten Theile gänzlich auszuschließen, bis das Problem neuerdings durch unzweideutige Versuche entschieden worden ist. Wir wollen hierüber das Wichtigste mittheilen.

288) Kaum hatte RUMFORD seine anscheinend paradoxe Ansicht von der gänzlichen Unfähigkeit der Flüssigkeiten, die Wärme zu leiten, aufgestellt, als er auch eine Menge Gegner fand<sup>1</sup>, deren mühsame Versuche genügend darthun, wie schwer es hält, irgend einen Satz unwidersprechlich zu begründen oder zu widerlegen. RUMFORD stützte seine Behauptung, daß weder expansibele noch auch tropfbare Flüssigkeiten eigentliche Leiter der Wärme seyn können, auf das Argument, daß jedes erwärmte Theilchen wegen der großen Ausdehnungsfähigkeit flüssiger Körper sogleich specifisch leichter wird und aufsteigt, mithin die aufgenommene Wärme mit sich fortführt und demnach nicht an ein benachbartes Theilchen abgeben kann. Dieses Aufsteigen findet allerdings statt, wie man vermittelst kleiner, in den tropfbaren Flüssigkeiten schwebender Körperchen leicht gewahrt, es dient daher vorzugsweise und im hohen Grade zur Verbreitung der Wärme in der ganzen Masse der expansibelen und tropfbaren Flüssigkeiten und somit zur Erklärung vieler Phänomene, insbesondere wenn man die gleichzeitig aufgefundene Entdeckung, daß das Wasser über dem Gefrierpunkte am dichtesten ist, hinzunimmt; allein es folgt doch keineswegs, daß nicht das aufsteigende Theilchen auch zugleich einige Wärme an berührende Theilchen abgeben und auf diese Weise die Wärme wirklich fortleiten könne. Inzwischen brachte RUMFORD einen in siedendem Wasser er-

---

<sup>1</sup> Kurz erwähne ich de LUC in v. Crell's chem. Ann. 1798. Th. I. S. 288. G. I. 464. HOPK in Edinb. Phil. Trans. T. V. p. 394 und BARWSTER in Philos. Trans. 1816. p. 106. PRAVOST in Journ. de Phys. 1811. Févr. ACHARD in Nouv. Mém. de Berlin. 1786. Uebers. in Crell's chem. Ann. 1787. Th. II. S. 195 u. 291.

hitzten eisernen Cylinder mit Vorsicht, um Strömungen zu vermeiden, bis zu 0,2 Z. Entfernung über eine Eisspitze in einem mit feinem Olivenöle angefüllten cylindrischen Glase, ohne daß die Eisspitze schmolz oder im mindesten verändert wurde.

289) Gegen die Behauptung, daß alle Flüssigkeiten absolute Nichtleiter der Wärme seyen, erklärte sich Socquet<sup>1</sup>, indem er theils die Beweiskraft der Versuche angriff, theils ihnen andere entgensetzte, die zur Widerlegung dienten, GRIMM<sup>2</sup> aus bloß oberflächlichen Gründen und NICHOLSON<sup>3</sup> in Gemäßheit sinnreicher Versuche, die wir aber hier übergehen, um für andere, wohl noch wichtigere Raum zu gewinnen. MURRAY<sup>4</sup> brachte in einen hohlen Cylinder von Eis die Kugel eines empfindlichen, horizontal liegenden Thermometers so, daß die Kugel sich in der Axe des Cylinders befand; goß eine Schicht Mandelöl darüber, deren Oberfläche nur 0,25 Z. über die Kugel hervorragte, hing dann einen hohlen Cylinder von Eisenblech mit flachem Boden bis fast zur Berührung des Oels darüber auf und füllte diesen mit zwei Unzen siedenden Wassers. In 1,5 Min. stieg das Thermometer um 0°,41 C.; in 3 Min. um 1°,39; in 5 Min. um 2°,37; in 7 Min. um 3°,05, und wurde dann stationär. War die Oelschicht über der Kugel höher, so erfolgte das Steigen langsamer, aber selbst, wenn ihre Dicke 0,75 Z. betrug, stieg das Thermometer in 7 Min. um 0°,83 C. Quecksilber statt des Oels genommen gab gleiche Resultate, jedoch erfolgte das Steigen schneller, wodurch sich also diese Flüssigkeit nicht bloß als ein Leiter der Wärme, sondern auch als ein besserer in Vergleichung mit dem Oele zeigt. Ähnlich sind die Versuche von TRAILL<sup>5</sup>, wodurch er zugleich das relative Leitungsvermögen der verschiedenen Flüssigkeiten aus der ungleichen Geschwindigkeit der durchströmenden Wärme auszumitteln suchte. Die Flüssigkeiten befanden sich, um Zuleitung von außen zu vermeiden, in einem hölzernen Gefäße, in dessen Axe die Kugel eines horizontalen

1 Journ. de Phys. T. VI. p. 441. G. VI. 407.

2 G. VII. 361.

3 Dessen Journ. V. 197. Bibl. Brit. T. XVIII. p. 3.

4 System of Chemistry 3d ed. T. I. p. 305. Vergl. Nicholson's Journ. Ser. T. I. p. 165 u. 241. G. XIV. 158.

5 Nicholson's Journ. T. XII. p. 137.



Thermometers 0,5 Z. unter der Oberfläche der Flüssigkeit zum Messen der Erwärmung diente. Die Oberfläche der Flüssigkeiten wurde dann mit einem bis zur Siedehitze erwärmten eisernen Cylinder berührt und die Zeit gemessen, binnen welcher das Thermometer um 1°,67 C. stieg. Hierzu waren erforderlich für

Quecksilber . . . . .	0' 15"	zerflossene Pottasche	8' 15"
ges. Lös. von schwefelsaurer Soda . . .	6 30	Kuhmilch . . . . .	8 25
Wasser . . . . .	7 5	ges. Alaunsolution .	9 40
Weingeist . . . . .	8 0	abs. Alkohol . . . .	10 45
Eisenvitriol in 5 Th. Wasser . . . . .	8 1		

Schon früher trat THOMAS THOMSON<sup>1</sup> als Gegner des aufgestellten neuen Gesetzes auf, wobei er zuerst die eigentliche Streitfrage sehr präcis feststellt, indem er die Behauptung, daß sich die Wärme in den Flüssigkeiten vorzugsweise durch die Bewegung ihrer Theile verbreitet, als gültig zugesteht, die andere aber, wonach in ihnen bei völliger Ruhe ihrer Theile gar keine Fortpflanzung derselben statt finden soll, in Abrede stellt. RUMFORD fand, daß Eis unter eiskaltem Wasser, wenn über letzteres eine Schicht heisses gegossen wurde, schmolz, und leitete dieses davon her, daß das zunächst unter dem heißen befindliche, um einige Grade erwärmte als specifisch schwerer herabsank; allein hieraus folgt doch nothwendig, daß die nächsten tieferen kalten Wasserschichten von der oberen heißen Wärme annehmen mußten, und wenn eine Schicht (ohne Mischung) Wärme von einer andern annimmt, so ist damit die Leitung von selbst gegeben. Mit gleichem Rechte zeigt er, daß RUMFORD andere Resultate erhalten haben würde, wenn er statt einer Eisspitze ein Thermometer als weit empfindlicher gewählt hätte. Außerdem aber stellte er directe Versuche an, indem er Quecksilber in eine tubulirte Retorte goß, über die Fig. 54. vorsichtig eine leichtere, gleich kalte, und hierüber dieselbe leichtere erhitzte so vorsichtig brachte, daß keine Bewegungen entstanden. Aus dem Verhalten der drei Thermometer A, B

und C ergab sich, daß die Wärme von oben herab weder durch Strömungen verbreitet, noch an den Wandungen des Gefäßes herabgeführt, sondern durch die Masse des Quecksilbers geleitet wurde. Auf gleiche Weise prüfte er Wasser und Schwefelsäure, die sich gleichfalls als Wärmeleiter, wenn auch als sehr schlechte im Verhältniß zum Quecksilber zeigten. JOHN DALTON<sup>1</sup> blieb bei diesem Streite kein müßiger Zuschauer, sondern stellte eine große Reihe vielfach modificirter Versuche an, aus denen unverkennbar hervorging, daß sowohl Wasser als auch Quecksilber die Wärme leiten und unter sich gegenseitig austauschen, wenn gleich das Leitungsvermögen, namentlich das des Wassers, in Vergleichung mit festen Körpern ein sehr geringes ist; indess ist dasselbe beim Eise noch ungleich geringer, denn als ein Eisstück, in dessen oberem Ende sich die Thermometerkugel befand,\* mit dem andern in eine kaltmachende Mischung getaucht wurde, sank das Thermometer erst nach geraumer Zeit um nicht mehr als  $0^{\circ},28$  C.

290) Während die genannten englischen Physiker den von RUMFORD aufgestellten Satz bestritten, waren auch einige unter den Deutschen nicht müßig, und insbesondere liefs sich PANROT<sup>2</sup> angelegen seyn, das wichtige Problem einer umfassenden genauen Prüfung zu unterwerfen, die RUMFORD selbst im Interesse der Wahrheit gewünscht hatte<sup>3</sup>. Zuerst beleuchtete er mit kritischem Scharfsinn die angegebenen Versuche nebst der Gültigkeit der aus ihnen abgeleiteten Schlüsse, und wies die Unhaltbarkeit derselben aus Gründen nach, die zum Theil schon erwähnt worden sind und hier füglich übergangen werden können, da man dieselben gegenwärtig bei dem vorgerückten Stande der Wissenschaft leichter selbst auffinden kann. Die directen Versuche bezögen sich auf das Wärmeleitungsvermögen der Luft, des Wassers und des Quecksilbers, wozu ein eigens constructirter Apparat verwandt wurde. Dieser bestand aus einer  
<sup>55.</sup> Glasröhre mit einer Fassung, auf einem Dreifuß vertical befestigt. Durch die Fassung ging die Röhre eines krummgebogenen Thermometers, dessen Kugel A so groß war, daß sie den inneren Raum der Röhre bis auf Papierdicke ausfüllte. Eben-

<sup>1</sup> Mem. of the Soc. of Manchester. T. V. p. 473. G. XIV. 184.

<sup>2</sup> G. XVII. 257.

<sup>3</sup> Ebendasselbst XV. 241. 369.

dieses war der Fall bei dem eisernen Cylinder B, welcher in siedendem Wasser 5 Min. lang erhitzt, dann schnell abgetrocknet und an einem Drahte hängend in die Röhre herabgelassen wurde. Als sich in der Röhre Luft befand, stieg das Thermometer bei 1 Lin. Abstand des Cylinders von der Kugel in 7 Min. von  $12^{\circ},9$  R. bis  $21^{\circ},3$ , bei 3 Lin. Abstand in 10 Min. von  $13^{\circ},2$  bis  $18^{\circ},75$ , bei 6 Lin. Abstand in 10 Min. von  $13^{\circ},8$  bis  $16^{\circ},3$ , bei 12 Lin. Abstand in 13 Min. von  $13^{\circ},4$  bis  $14^{\circ},7$ . Als die Röhre mit Wasser so gefüllt war, daß dieses durch den herabgelassenen Cylinder bis zur Oberfläche desselben hinaufgedrückt wurde, stieg das Thermometer bei 1 Lin. Abstand in 6 Min. von  $14^{\circ},25$  R. bis  $24^{\circ},2$ , in 3 Lin. Abstand binnen 9 Min. von  $14^{\circ},25$  bis  $21^{\circ},3$ , in 6 Lin. Abstand binnen 12 Min. von  $14^{\circ}$  bis  $17^{\circ},7$ , in 12 Lin. Abstand in 15 Min. von  $14^{\circ},25$  bis  $15^{\circ},35$ . Bei den Versuchen mit Quecksilber tauchte nur der dritte Theil des Cylinders in dieses Metall und das Thermometer stieg bei 1 Lin. Abstand in 2 Min. von  $14^{\circ},3$  bis  $34^{\circ},4$ , bei 3 Lin. Abstand in 2 Min. von  $14^{\circ},3$  bis  $30^{\circ},7$ , bei 6 Lin. Abstand in 3 Min. von  $14^{\circ},2$  bis  $27^{\circ},4$  und bei 12 Lin. Abstand in 6 Min. von  $12^{\circ},6$  bis  $20^{\circ},9$ . Aus diesen Versuchen ergibt sich, daß Quecksilber ein guter, Wasser ein schlechter, Luft ein noch schlechterer Wärmeleiter sey; die gänzliche Abwesenheit des Leitungsvermögens bei Flüssigkeiten ist aber mit diesen Resultaten ganz unvereinbar. Inzwischen machte PARROT sich selbst den Einwurf, daß die Wärme nicht durch die Flüssigkeit, sondern durch die Glasröhre geleitet worden seyn könne. In diesem Falle mußte die Wärme dann allerdings von der Seite zur Thermometerkugel gelangen und somit dennoch eine Leitung statt finden, allein PARROT begnügte sich hiermit nicht, sondern stellte einige neue Versuche an, bei denen er Quecksilber in die Röhre goß, darüber etwas Wasser, zwischen welchem und dem heißen Cylinder eine dünne Luftschicht blieb, während der Boden des Cylinders in 3 Lin., also in gleichem Abstände von der Thermometerkugel, als in einem der früheren Versuche, sich befand. Hierbei mußte das Thermometer gleich schnell steigen, wenn die Wärme durch die Glasröhre und demnachst durch Strömungen fortgepflanzt worden wäre, allein es stieg in 6 Min. von  $12^{\circ},5$  nur bis  $17^{\circ},3$ . In Gemäßheit der übereinstimmenden Resultate dieser zweckmäßig angelegten und mit



Genauigkeit ausgeführten Versuche darf man wohl die Leitungsfähigkeit der Flüssigkeiten als erwiesen betrachten<sup>1</sup>.

291) Nach einer geraumen Zwischenzeit wurde die Streitfrage zur endlichen Entscheidung gebracht durch Versuche, welche DESPRETZ<sup>2</sup> anstellte, worin er allen den strengen Forderungen genügte, welche gegenwärtig an diejenigen gestellt werden, die sich der Lösung einer solchen Aufgabe unterziehen. Als Apparat diente ein langer hohler Cylinder, welcher aufrecht gestellt und mit mehreren Thermometern versehen wurde, deren Kugeln sich in der Axe des Cylinders befanden, während die horizontalen Röhren derselben mit ihren Scaln durch die Wandungen herausragten. Die Oberfläche des Wassers in dem genannten Cylinder berührte der Boden eines kupfernen Gefäßes mit siedendheißem Wasser, welches durch eine geeignete Vorrichtung von 5 zu 5 Minuten erneuert wurde. Es ergab sich aus den erhaltenen Resultaten, daß dann, wenn die so leicht entstehenden Strömungen vermieden werden, die Fortpflanzung der Wärme durch eine Wassersäule nach den nämlichen Gesetzen geschieht, als durch eine Metallstange. Obgleich dieses einfach aus theoretischen Gründen folgt und daher die Bestätigung desselben durch die Versuche nicht eigentlich auffallen konnte, so berücksichtigte dennoch DESPRETZ die verschiedenen hiergegen vorgebrachten Einwendungen, und änderte daher seine Versuche in der Weise ab, daß auch diesen dadurch begegnet wurde. Zu dem Ende wählte er einen weiteren Cylinder von 405 Millim. Durchmesser, 1 Met. Höhe und 28 Millim. Dicke der Wandungen. Aufser den Thermometern, deren Kugeln sich in der Axe des Cylinders befanden, brachte er noch eine zweite Reihe an, deren Kugeln nur 5 Millim. Abstand von der innern Seite der Wandungen hatten, und endlich eine dritte Reihe, deren Kugeln in die Wandungen selbst eingelassen, die Löcher aber mit Wachs verstopft waren, um den Einfluß der äußern Luft abzuschneiden. Der unter sich

<sup>1</sup> Einige Einwendungen RUMFORD's, hauptsächlich aus den Löchern im Eise des Chamouni hergenommen, in G. XVIII. 361 und PARROT's Widerlegung derselben ebendasselbst XXII. 148 übergehe ich.

<sup>2</sup> L'Institut VI. Ann. N. 257 u. 285. Comte rendu 1838. T. VII. p. 933. Ann. de Chim. et Phys. T. LXXI. p. 205. Poggendorff's Ann. XLVI. 340.

gleichmäßige Abstand der ersten Reihe von Thermometern (deren Kugeln bis in die Axe des Cylinders ragten) von einander betrug 90 Millim., und um bei der schlechten Leitungsfähigkeit des Wassers dennoch zu genügenden Resultaten zu gelangen, dauerte die Versuchsreihe 60 Stunden, allein auch in dieser langen Zeit veränderten die untersten sechs Thermometer ihren Stand nicht, bloß die oberen sechs zeigten das Gesetz der Wärmeleitung. Folgendes sind die erhaltenen Resultate:

Stand der Thermometer

Abstand von der Wärmequelle	im Centrum	5 Millim. von der Wand	in der Wandung
0,091 Met.	42°,46	33°,45	25°,52
0,136 — —	33,82		
0,181 — —	28,03	23,20	19,45
0,226 — —	23,60		
0,271 — —	20,47	17,66	16,28
0,316 — —	18,22		

Die Formel für die Fortpflanzung der Wärme in einer metallenen Barre ist nach Poisson (vergl. §. 293):

$$u = A e^{-x \sqrt{\frac{\gamma}{k}}} + B e^{x \sqrt{\frac{\gamma}{k}}}$$

und für eine unendlich lange Barre:

$$u = A e^{-x \sqrt{\frac{\gamma}{k}}}$$

worin  $u$  den Unterschied der Temperatur eines Punctes in der Entfernung  $x$  über die äußere,  $\gamma$  die äußere,  $k$  die innere Leitungsfähigkeit bezeichnen,  $A$  und  $B$  aber Constanten sind. Die Beobachtungen geben folgende geometrische Reihe, wie sie sich in einer unendlich langen Barre zeigen würden:

Temperaturen	Unterschied	Quotienten
42°,46 C.	29°,21 C.	1,42
33,82 —	20,57 —	1,39
28,03 —	14,78 —	1,43
23,60 —	10,35 —	1,43
20,47 —	7,22 —	1,43
18,22 —	5,03 —	1,44

Die äussere Temperatur war in den letzten drei Stunden anhaltend 13°,25 C. DESPRETZ prüfte mittelst dieser beiden ungleich weiten Cylinder auch das Verhältniss ihrer Durchmesser und den Quotienten der geometrischen Progressionen, die sie für endliche Grössen zeigten. Nach POISSON N. 125 findet hierbei für metallene Barren das Gesetz statt, dass

$$\frac{\text{Log. } q}{\text{Log. } q'} = \sqrt{\frac{D'}{D}}, \text{ wenn } q \text{ und } q' \text{ die Quotienten, } D \text{ und } D' \text{ die}$$

Durchmesser bezeichnen. Die Versuche gaben  $\frac{\text{Log. } q}{\text{Log. } q'} = 1,34$

und  $\sqrt{\frac{D'}{D}} = 1,36$ . Rücksichtlich der eigentlichen Frage ist

durch diese Versuche wohl evident entschieden, dass das Wasser allerdings nicht blos die Wärme durch seine Masse fortleite, sondern hierbei auch den nämlichen Gesetzen, als feste Körper, unterliege. Ueber andere Flüssigkeiten ist zwar nichts dadurch bestimmt, allein aus der Uebereinstimmung, welche sämmtliche Flüssigkeiten in den vielen andern Versuchen gezeigt haben, dürfen wir mit Grunde schliessen, dass sie sich auf gleiche Weise als das Wasser verhalten. Dieses führt uns dann zu dem wichtigen Resultate, dass die Fortpflanzung der Wärme durch tropfbare Flüssigkeiten nach den nämlichen Gesetzen geschieht, als durch feste Körper. Berücksichtigen wir die aus zahlreichen Versuchen hervorgehenden Resultate über die Fortpflanzung der Wärme in den Gasarten, vorausgesetzt, dass die Bewegungen in denselben dabei keinen Einfluss ausüben, so erstreckt sich die Folgerung noch weiter und führt zu dem allgemeinen Satze, dass die Fortpflanzung der Wärme in allen Körpern, sowohl expansibelen, als auch tropfbar flüssigen und festen, nach dem nämlichen Gesetze geschieht, wobei jedoch gleiche Räume nach dem verschiedenen Leitungsvermögen der Körper sehr ungleiche Zeiten erfordern, und zwar in der Art, dass für grosse Abstände bei schlecht leitenden Substanzen, als tröpfbaren und insbesondere elastischen Flüssigkeiten, unendlich lange Zeiten erforderlich seyn würden. Machen wir endlich eine Anwendung auf den leeren Raum, von der Thatsache ausgehend, dass die Geschwindigkeit der Leitung mit der Dichtigkeit der expansibelen Flüssigkeiten abnimmt, so führt uns dieses zu dem Schlusse, dass die Him-



melkörper, welche durch Tausende von Meilen von einander getrennt sind, ihre Wärme wechselseitig auszutauschen nicht vermögen, weil hierzu eine unendlich lange Zeit erforderlich seyn würde<sup>1</sup>. Hypothetisch könnten wir hinzusetzen, daß ein absolutes Vacuum gar nicht existirt, sofern Dämpfe und Aetherarten, namentlich der Lichtäther, überall verbreitet sind, deren Leitungsvermögen jedoch ihrer Dichtigkeit proportional also verschwindend gering seyn müßte<sup>2</sup>.

β) Fortpflanzung der Wärme in festen Körpern.

292) Die Fortpflanzung der Wärme in festen Körpern hat man, wie alle Erscheinungen ihrer Aufnahme, Abgabe und Verbreitung, unter dem gemeinschaftlichen Namen der *Wärmeleitung* zusammengefaßt. Dieser Mangel an Trennung der verschiedenartigen Erscheinungen hatte zur Folge, daß die schlechtesten Wärmeleiter zugleich auch die besten seyn sollten, wie sich auffallend aus der (§. 260) mitgetheilten Tabelle ergibt. Die Sache ist übrigens leicht begreiflich. Es versteht sich nämlich von selbst, daß diejenigen Körper, welche die Wärme am wenigsten durch Attraction binden und daher am schwierigsten von einem Elemente zum andern übergehn lassen, sie auch am leichtesten abgeben (ein Verhalten, welches im Abschnitte *Strahlung* untersucht worden ist) und sich somit als die besten Wärmeleiter in diesem Sinne zeigen. Die mit den entgegengesetzten Eigenschaften versehenen Körper geben die Wärme schwer ab, erscheinen demnach als schlechte Wärmeleiter, nehmen sie dagegen begierig auf und führen sie sowohl leicht als schnell von einem ihrer Theilchen zum andern, sind also in dieser Beziehung gute Wärmeleiter. In diesem Abschnitte ist bloß von der Fortpflanzung der Wärme im Innern fester Körper die Rede.

<sup>1</sup> Diese Annahme würde gleichfalls am besten zu der §. 372 hypothetisch aufgestellten Theorie passen.

<sup>2</sup> Es ist wohl zu merken, daß der Durchgang der strahlenden Wärme, wovon unter Nr. 3 die Rede seyn wird, ganz verschiedenen Folgen folgt; namentlich geht die strahlende Wärme nach MELLONI nicht durch Wasser, obgleich dieses nach den angegebenen Versuchen ein Leiter, wenn auch ein sehr schlechter, der gewöhnlichen Wärme ist.

Die ungleiche Leitungsfähigkeit der verschiedenen Körper zeigt sich täglich in zahlreichen Erscheinungen. Legt man das eine Ende gleich langer Stangen von Metall, Glas und etwa Pfeifenthon ins Feuer, so wird die Wärme in sehr ungleichen Zeiten sich auf gleiche Entfernungen verbreiten; man kann eine Glasstange und ein Pfeifenrohr wenige Zoll von ihrem glühenden Ende entfernt mit den Fingern ohne Nachtheil berühren, während die Metallstange hierzu eine zu hohe Temperatur angenommen hat. Die Körper müssen sich hierbei in einer kälteren Umgebung befinden, werden daher stets Wärme durch Strahlung verlieren, und es muß demnach bei allen eine gewisse Entfernung von der Wärmequelle, aus welcher ihnen Wärme zuströmt, statt finden, in welcher die Menge der zugeführten Wärme der abgegebenen gleich ist, mithin kein Ueberschufs derselben mehr existirt; allein diese Entfernungen sind bei den verschiedenen Körpern ihrem Leistungsvermögen umgekehrt proportional. Die genaue Erörterung der Aufgabe zerfällt also in zwei Untersuchungen, zuerst welche Körper die Wärme am schnellsten fortleiten, und zweitens nach welchen Gesetzen diese Leitung überhaupt geschieht.

293) INGENHOUS<sup>1</sup> steckte gleich dicke und gleich lange Drähte verschiedener Metalle durch eine Scheibe, überzog sie oberhalb derselben mit Wachs und tauchte ihre unteren Enden in Oel, welches bis etwa zur Siedehitze des Wassers erwärmt war; die Höhe, bis zu welcher das Wachs in der nämlichen Zeit schmolz, gab ihm das Verhältniß des Leistungsvermögens. Hiernach erhielt er aus 12 Versuchen im Mittel für die gangbaren Metalle folgende Reihe ihres abnehmenden Leistungsvermögens: Silber, Kupfer, Gold und Zinn gleich, Eisen, Stahl, Blei. UNK<sup>2</sup> wiederholte diese Versuche und erhielt folgende Reihe: Silber, Kupfer, Messing, Eisen und Zinn gleich, Gusseisen, Zink, Blei.

In neuerer Zeit hat man nicht bloß die *relative Leitungsfähigkeit* der verschiedenen Körper, sondern auch das *Gesetz* dieser Fortpflanzung auszumitteln gesucht. Zuerst ge-

<sup>1</sup> Journ. de Phys. T. XXXIV. p. 68. Nouvelles Expér. p. 380. Verm. Schriften. Ueb. von MOLITOR, Wien 1784. Th. II. S. 343. Gren's Journ. d. Phys. Th. I. S. 154.

<sup>2</sup> HERSCHEL in Encycl. Met. Art. Heat. p. 299.

schah dieses durch RUMFORD<sup>1</sup>, indem er das eine Ende einer eisernen Stange in ein mit kochendem Wasser, das andere in ein mit Eis gefülltes Gefäß führte, in der Stange selbst aber drei gleich weit von den Enden und von einander abstehende Löcher anbrachte, in welche er etwas Quecksilber zur besseren Leitung goß und in dieses die Kugeln dreier feiner Thermometer einsenkte. Er erwartete, daß das mittlere derselben auch die mittlere Wärme der beiden andern angeben müsse, wonach das Gesetz der Fortleitung durch eine gerade Linie ausgedrückt würde, allein nach dem *Newton'schen Gesetze* muß diese Linie eine logarithmische Curve seyn. Die theoretische Entwicklung dieses Gesetzes in Beziehung auf das vorliegende Problem gab zuerst BIOT<sup>2</sup>, welcher zugleich einige Versuchsreihen zur

<sup>1</sup> G. XVII. 222.

<sup>2</sup> Ebendasselbat XVII. 231. Ausführlicher in *Traité de Phys.* T. IV. p. 668. Vergl. HAUT in *Journ. des Mines* T. XVII. p. 203. PLATZMAN in *Edinb. Phil. Trans.* T. VI. p. 355. Handelt es sich um diese Aufgabe im Allgemeinen, so erstreckt sich die Untersuchung auf die Verbreitung der Wärme im Raume überhaupt, ein namentlich von französischen Gelehrten mehrmals und mit großem Aufwande analytischer Kunst behandeltes Problem. Dahin gehört zuerst LAMBERT in seiner Pyrometrie, dann aber wurde die Aufgabe weit ausführlicher und gründlicher behandelt durch BIOT in *Mém. sur la propagation de la chaleur.* Par. 1804, vergl. *Bibl. Brit.* T. XXVII., demnächst von FOURIER in *Mém. sur la chaleur.* Par. 1807 und in seiner Preisschrift von 1812 in *Mém. de l'Acad. des Sc.* T. IV u. V. und abermals in *Théorie analytique de la chaleur.* Par. 1822. 4. Gleichzeitig finden wir dasselbe behandelt durch LAPLACE in *Connaissance des Temps* 1828 und in *Méc. cél.* Liv. XI. übereinstimmend mit FOURIER. Durch eine verschiedene Analyse gelangte POISSON zu demselben Resultate in einem eigenen Mémoire in *Journal de l'École polytechnique* Cah. 19. und ausführlicher in *Théorie mathématique de la Chaleur.* Par. 1835. 4. Es würde einen nicht angemessenen zu großen Raum erfordern, wollten wir hier auf diese ausführlichen Untersuchungen eingehen, auf die wir daher nur verweisen. Noch gehört hierher ein *Mém.* von DULONG und PETIT in *Journ. de l'École polytechnique* Cah. 18, worauf sich LAMBERT in seiner Untersuchung über die Verbreitung der Wärme in einem Ellipsoide bezieht. L'Institut 1re Ann. Nr. 7. CAUCHY in *Exerc.* T. III. 121 u. 146 zeigt, daß man auf einfache Weise zu einem allgemeinen Ausdrucke über die Verbreitung der Wärme im Raume übergehn gelangen könne. Ihm ist die Wärme eine Flüssigkeit, deren Theilchen sich von einem durch die Coordinaten  $(x, y, z)$  gegebenen Punkte nach derjenigen Richtung bewegt, nach welcher die Intensitätsabnahme der Wärme die stärkste ist, und die Menge der-



Fig. Prüfung desselben anstellte. Denkt man sich eine metallene  
 56. Stange AB von so geringer Dicke, daß die Wärme in allen  
 Puncten ihrer Querschnitte als gleichmäfsig hoch zu betrachten ist,  
 das eine Ende A in eine beständige Wärmequelle eingesenkt, das

selben, welche während des Zeitelementes  $\partial t$  durch ein Flächenelement geht, welches lothrecht auf diese Richtung ist, muß dieser Abnahme der Dichtigkeit proportional seyn, bedingt durch die Leitungsfähigkeit dieses Punctes. Es sey dann durch diesen Punct ein Flächenelement  $s$  gelegt, auf dieses werde ein Perpendikel gefällt, welches die Winkel  $\lambda, \mu, \nu$  mit den rechtwinkligen Axen  $x, y, z$  bildet,  $k$  sey das Leitungsvermögen des Punctes und  $\varrho$  die Dichtigkeit der Wärme, so ist die Wärmemenge, welche während des Zeitelementes  $\partial t$  durch das Flächenelement  $s$  geht, gegeben durch den Ausdruck:

$$-k \left( \cos. \lambda \frac{\partial \varrho}{\partial x} + \cos. \mu \frac{\partial \varrho}{\partial y} + \cos. \nu \frac{\partial \varrho}{\partial z} \right).$$

Gehört  $s$  der äufsern Oberfläche eines festen Körpers an, ist die Temperatur desselben  $= \varrho$ , die äufsere  $= \sigma$  und die Wärmemenge, die während des Zeitelementes  $\partial t$  durch  $s$  geht,  $= \varrho - \sigma$ , so hat man:

$$-k \left( \cos. \lambda \frac{\partial \varrho}{\partial x} + \cos. \mu \frac{\partial \varrho}{\partial y} + \cos. \nu \frac{\partial \varrho}{\partial z} \right) = K(\varrho - \sigma),$$

worin  $K$  den Strahlungscoefficienten der Oberfläche bezeichnet. Dieser Ausdruck ist also auch auf die oben abgehandelte Strahlung anwendbar. Ist die Temperatur des äufseren umgebenden Mediums  $= 0$ , so hat man:

$$\cos. \lambda \frac{\partial \varrho}{\partial x} + \cos. \mu \frac{\partial \varrho}{\partial y} + \cos. \nu \frac{\partial \varrho}{\partial z} + \frac{K}{k} \varrho = 0.$$

Endlich findet unter denselben Voraussetzungen die bekannte Formel statt:

$$\frac{\partial \varrho}{\partial t} = k \left( \frac{\partial^2 \varrho}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varrho}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varrho}{\partial z^2} \right).$$

In der Allgemeinheit, wie dieses Problem durch FOURIER, POISSON und Andere nach ihnen aufgefaßt worden ist, bezieht es sich auf die Aufgabe, den veränderlichen und endlichen Zustand der Temperatur eines gegebenen Punctes im Innern eines homogenen Körpers von gegebener Form zu bestimmen, dessen Oberfläche constanten Wärmequellen ausgesetzt ist oder in eine Umgebung von bekannter Temperatur Wärme ausstrahlt, berechnet für gerade Cylinder mit kreisrunder Grundfläche, für die Kugel und wenig von der Kugelform abweichende Körper, für senkrechte Prismen mit rechteckiger Basis, für dreiseitige regelmäßige Prismen u. s. w. Besondere Formeln sind dann für Körper und Hüllen von Oberflächens des zweiten Grades begrenzt erforderlich.

andere unendlich verlängert, in der Stange aber Thermometer auf die angegebene Weise eingesenkt und durch einen Schirm gegen den Einfluss der Wärme in A geschützt, so wird von drei in ihr angenommenen Querschnitten der eine m in jedem Zeitelemente Wärme von dem vorderen 'm empfangen und an den folgenden m' abgeben, somit also ein Thermometer bei m, sofern es weniger warm ist, als ein Thermometer in 'm, und weniger Wärme an m' abgibt, als es von 'm erhält, zuletzt die Wärme der Quelle selbst annehmen, welches aber erst in einer unendlich langen Zeit geschehn könnte. Allein es tritt hierbei zugleich der Einfluss der Strahlung als bedingend ein, indem jedes der Thermometer an die Umgebung, so lange diese nicht von gleicher Temperatur ist, Wärme abgibt. Hiernach muss also das Steigen des Thermometers m aufhören, sobald die Wärme, welche es von 'm erhält, derjenigen gleich ist, die es an m' abgibt und die es durch Strahlung verliert, so dass dasselbe dann stationär wird. Heißt dann (y) die Temperatur der Umgebung und  $y + (y)$  die Temperatur der Barre zur Zeit t in demjenigen Querschnitt, welcher der Abscisse x zugehört, die von jedem Punkte seiner Länge an genommen werden kann, so ist die Differentialgleichung, welche das dem Differential der Zeit zugehörige Differential der Temperaturänderung bezeichnet:

$$\frac{\partial y}{\partial t} = a \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - by.$$

Hierin bezeichnen a und b Constanten, die für die ganze Länge unveränderlich sind; b bezeichnet die Geschwindigkeit der reinen Abkühlung eines jeden Punktes der Oberfläche für sich betrachtet, a dagegen ist der Coefficient, welcher sich auf die Mittheilung der Temperaturen zwischen den Elementen des Körpers bezieht und mit der Schnelligkeit dieser Mittheilung wächst. Ist die Temperatur der Barre stationär geworden, so indem sich die Temperaturen nicht mehr,  $\frac{\partial y}{\partial t}$  wird 0 und die Gleichung heisst

$$a \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - by = 0,$$

sein vollständiges Integral ist:

$$y = A 10^{-\frac{x \sqrt{b}}{M \cdot a}} + B 10^{\frac{x \sqrt{b}}{M \cdot a}}.$$

Hierin bezeichnet  $M$  den Modulns der gemeinen Logarithmen  $= 2,302585$ ,  $A$  und  $B$  aber Constanten, die durch Versuche bestimmt werden. Denken wir uns den einfachen Fall, daß das eine Ende der Barre in einer constanten Temperatur  $= (y) + Y$  erhalten würde, das andere Ende aber so weit entfernt wäre, um den Einfluß von  $y$  unmerkbar zu machen, so würde für  $x = 0$  auch  $y = Y$  werden und man hätte  $A = Y$ , welches substituirt

$$y = Y 10^{-\frac{\kappa}{M} \sqrt{\frac{b}{a}}},$$

also

$$\text{Log. } y = \text{Log. } Y - \frac{\kappa}{M} \sqrt{\frac{b}{a}}$$

giebt, woraus  $y$  gefunden werden kann, wenn  $a$  und  $b$  bekannt sind. In den meisten Fällen ist dieses nicht der Fall, vielmehr müssen sie durch Versuche gefunden werden.

294) Biot stellte mehrere Reihen von Versuchen an, von denen er einige mittheilt, die in mehrfacher Hinsicht interessante Resultate gaben. Barren von verschiedenen Metallen, in welche mehrere Thermometerkugeln in gleich weit abstehende Vertiefungen mit Quecksilber gefüllt eingesenkt waren, wurden am einen Ende mit einer Wärmequelle (durch eine Wein-geistlampe erhitztes Oel oder Quecksilber) von gleichbleibender Temperatur verbunden, und waren so lang, daß die Wärme nicht bis zum andern Ende gelangte; der Versuch wurde dann so lange fortgesetzt, bis die Temperatur sämmtlicher Thermometer eine genügende Zeit stationär blieb. Eine eiserne Barre wurde am einen Ende in Quecksilber von  $82^{\circ}$  R. Wärme getaucht, die äußere Luft war  $13^{\circ}$  R., also  $Y = 82 - 13 = 69$ , und die 8 Thermometer hatten folgende Abstände von der Wärmequelle in Decimetern:

Nr. 1 Abstand	2,115	Nr. 5 Abstand	5,902
— 2 —	3,115	— 6 —	7,777
— 3 —	4,009	— 7 —	9,671
— 4 —	4,970	— 8 —	11,556

Der Abstand des Endes betrug 27,342 Centim. Um durch die Ungewißheit der Wärme des Metalls dicht bei der Wärme



quelle keine Irrthümer einzuführen, wurde Y als unbekannt aus dem Stande des ersten und dritten Thermometers gefunden. Hiernach war

$$\text{für Nr. 1} \dots y' = 23^{\circ},5 \dots x' = 2,115$$

$$\text{für Nr. 3} \dots y'' = 9,0 \dots x'' = 4,009$$

Diese Größen in die Gleichung eingeführt geben folgende Werthe:

$$\text{Log. } y' = \text{Log. } Y - \frac{x'}{M} \sqrt{\frac{b}{a}}; \text{ Log. } y'' = \text{Log. } Y - \frac{x''}{M} \sqrt{\frac{b}{a}}.$$

Eliminirt giebt

$$\frac{1}{M} \sqrt{\frac{b}{a}} = \frac{\text{Log. } y' - \text{Log. } y''}{x'' - x'}; \text{ Log. } Y = \frac{x'' \text{Log. } y' - x' \text{Log. } y''}{x'' - x'}$$

und in Zahlen

$$\frac{1}{M} \sqrt{\frac{b}{a}} = 0,2200767; \text{ Log. } Y = 1,8355310; Y = 68^{\circ},475.$$

Der hier gefundene Werth von  $Y = 68^{\circ},475$  weicht so wenig von dem unmittelbar durch Messen gefundenen  $= 69$  ab<sup>1</sup>, daß die zugleich erhaltenen Constanten  $a$  und  $b$  als richtig gelten, und also die Temperaturen  $y, y', y'' \dots$  für die Abscissen  $x, x', x'' \dots$  oder die Temperaturen der Querschnitte des Metalls in gegebenen Entfernungen von der Wärmequelle nach der Formel:

$$\text{Log. } y = \text{Log. } Y - \frac{x}{M} \sqrt{\frac{b}{a}}$$

sich mit Sicherheit berechnen lassen. Die folgende Tabelle enthält die beobachteten und die berechneten Werthe von  $y$ .

<sup>1</sup> Bior bemerkt nur, daß beide Werthe nicht um voll  $0^{\circ},5$  R. von einander abweichen; es liegt aber sehr nahe bei der Sache, daß eine völlige Uebereinstimmung eher gegen, als für die Genauigkeit der Versuche entscheiden würde. Die eiserne Barre verlor anhaltend durch Strahlung und selbst ihr eingetauchtes Ende konnte daher die volle Wärme des heißen Quecksilbers nicht annehmen, auch diejenige nicht, die das eingetauchte kürzere und schlechter leitende Thermometer anzeigte. Darum sind auch die Differenzen der folgenden Tabelle meistens negativ.

Y — y

Reihe der Thermometer	beobach- tet	berech- net	Unter- schiede
Nr. 0	69°,00	68°,48	—0°,52
— 1	23,50	23,50	0,00
— 2	14,00	14,16	+ 0,16
— 3	9,00	9,00	0,00
— 4	5,75	5,55	— 0,20
— 5	3,75	3,45	— 0,30
— 6	1,75	1,33	— 0,42
— 7	1,00	0,51	— 0,49
— 8	unmerklich	unmerklich	

Das achte Thermometer in 11,556 Decimeter Abstand von der Wärmequelle wurde nicht mehr merklich afficirt. Man könnte also fragen, wie heiß eine Wärmequelle seyn müßte, um ein Thermometer in einer gewissen Entfernung, wir nehmen zwei Meter, um 1° R. noch steigen zu machen. In diesem Falle ist  $y = 1$  und  $\text{Log. } y = 0$ ,  $x = 20$  Decimeter, und die Formel

$$\text{Log. } y = \text{Log. } Y - \frac{x}{M} \sqrt{\frac{b}{a}} \text{ wird } \text{Log. } Y = \frac{20}{M} \sqrt{\frac{b}{a}},$$

woraus für die gefundenen Constanten  $a$  und  $b$  der Werth von  $Y = 25208^\circ$  R. gefunden wird. Hiernach wäre es also unmöglich, eine Hitze zu erzeugen, wodurch eine 2 Meter lange Eisenstange, ungeachtet der großen Leitungsfähigkeit der Metalle, um 1° R. an ihrem äußersten Ende erwärmt werden könnte.

Bei einem Versuche mit einer andern, von der ersten verschiedenen Eisenstange, wobei  $Y = 194^\circ,9$  R. war, wurde der

Coefficient  $\frac{1}{M} \sqrt{\frac{b}{a}} = 0,2197849$  von dem vorigen so wenig ab-

weichend gefunden, daß man ihn für Eisenfüglich allgemein  $= 0,22$  annehmen kann. Bei Kupfer, worin 14 Thermometer eingesenkt waren und  $Y = 246^\circ,524$  betrug, wurde

$\frac{1}{M} \sqrt{\frac{b}{a}} = 0,0882726$  gefunden.

295) Später stellte DESPRETZ<sup>1</sup> einige Versuche mit ver-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XIX. Dessen Traité élément. de Phys.

schiedenen Metallen und andern Körpern in der Gestalt von quadratischen Prismen an, die auf gleiche Weise mit eingesenkten Thermometern versehen waren, deren eines Ende aber durch eine untergesetzte Lampe erwärmt wurde. Die Barren waren alle von gleichen Dimensionen, die Seite des quadratischen Querschnittes betrug 21 Millim., die 10 Centimeter von einander abstehenden Vertiefungen hatten 6 Millim. Durchmesser und reichten bis zu einer Tiefe von  $\frac{3}{4}$  des Durchmessers der Barren hinab. Vor allen Dingen wurde gesorgt, daß der Stand der Thermometer sich nicht mehr veränderte, welches 3 Stunden, der ganze Versuch aber 6 Stunden Zeit erforderte<sup>1</sup>, und nicht minder dafür, daß die äußere Temperatur sich nicht veränderte.

*Kupfer.* Aeußere Temperatur 17°,08 C.

1 Thermometer zeigte 83°,44. Ueberschuß 66°,36

2 — — 63,36 — 46,28

3 — — 49,70 — 32,62

4 — — 41,40 — 24,32

5 — — 35,71 — 18,63

6 — — 33,26 — 16,18

Die Abstände der Thermometer bildeten eine arithmetische Reihe, die Abnahmen der Temperaturen eine geometrische, worin eine Bestätigung des *Newton'schen Gesetzes* liegt. Die Quotienten der auf einander folgenden Größen sind = 1,4; 1,4; 1,4.

*Eisen.* Aeußere Temperatur 13°,02 C.

1 Thermometer zeigte 75°,92. Ueberschuß 62°,90

2 — — 49,71 — 36,69

3 — — 33,54 — 20,52

4 — — 25,34 — 12,32

5 — — 21,21 — 8,19

6 — — 19,63 — 6,61

Paris 1825. B. p. 195. Später Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. p. 422.  
Poggendorff's Ann. XH. 281.

<sup>1</sup> Es ist bei diesen Versuchen zu bedauern, daß die Barren nicht hinlänglich lang waren, um den Einfluß der Erwärmung auf die entferntesten Thermometer = 0 zu machen.



*Zinn.* Aeufsere Temperatur 17°,34 C.

1	Thermometer zeigte	80°,75.	Ueberschuß	63°,41
2	—	—	52,51	— 35,17
3	—	—	38,86	— 21,52
4	—	—	32,36	— 15,52

*Zink.* Aeufsere Temperatur 5°,62 C.

1	Thermometer zeigte	69°,76.	Ueberschuß	64°,17
2	—	—	43,64	— 38,02
3	—	—	31,05	— 25,43
4	—	—	23,55	— 17,93

*Blei.* Aeufsere Temperatur 17°,12 C.

1	Thermometer zeigte	82°,25.	Ueberschuß	65°,13
2	—	—	46,54	— 29,42
3	—	—	32,05	— 14,93
4	—	—	27,11	— 9,99

*Marmor.* Aeufsere Temperatur 17°,15 C.

1	Thermometer zeigte	81°,06.	Ueberschuß	63°,91
2	—	—	23,23	— 6,08
3	—	—	19,10	— 1,95
4	—	—	18,62	— 1,47

DESPRETZ bemerkt, daß nur bei gut leitenden Substanzen und solchen von homogener Beschaffenheit ihrer Theile die Abnahmen der Wärme eine geometrische Reihe bilden. Für Blei, als einen schlechten Leiter, sind daher die Quotienten  $\frac{65,13}{29,42} = 2,21$ ;  $\frac{29,42}{14,93} = 1,97$ ;  $\frac{14,93}{9,99} = 1,49$ ; für Marmor  $\frac{63,91}{6,08} = 10,51$ ;  $\frac{6,08}{1,95} = 3,12$ ;  $\frac{1,95}{1,47} = 1,32$ . Das Newton'sche Gesetz würde also für solche Körper nicht gültig seyn. Es scheint mir jedoch, als seyen zuvor noch wiederholte und sehr genaue Versuche erforderlich, ehe wir diese Behauptung für gegründet annehmen, um so mehr, als sie mit den durch BESCHOF erhaltenen Resultaten (§. 254) nicht im Einklang steht. Je schlechter ein Körper leitet, desto längere Zeit wird erfordert, ehe die Thermometer stationär werden, und hierin, so wie auch in der nicht genügenden Länge der Barrn scheint der Grund der bemerkten Anomalie zu liegen. Auf jeden Fall

ist es nicht wahrscheinlich, daß dieses Gesetz nicht mindestens für Blei statt finden sollte, da DESPRETZ dasselbe sogar beim Wasser bestätigt fand (§. 291) und die durch DE LA RIVE und DECANDOLLE selbst für Holz nach den Längenfibern erhaltenen Größen nicht sehr davon abweichen (§. 297). Für Barren der nämlichen Substanz, aber von ungleichen Dicken, fand DESPRETZ das Gesetz, daß die Entfernungen von der Wärmequelle, wo die Thermometer eine gleiche Temperatur erhalten, den Quadratwurzeln der Durchmesser proportional sind, woraus hervorgeht, warum man einen dünnen Draht so wenig entfernt von einer Stelle, wo er glüht, mit den Fingern halten kann. DESPRETZ hat aus seinen Versuchen folgende *relative Leitungsfähigkeiten* gefunden, indem er zur Berechnung die von FOURIER entnommene Gleichung anwandte, wonach das Wärmeleitungsvermögen  $k = \frac{1}{(\text{Log. } x)^2}$  ist,  $x$  aber aus der Gleichung  $\frac{x^2 + 1}{x} = q$  bestimmt wird, in welcher  $q$  der Quotient aus der Division der Summe zweier Ueberschüsse durch den zwischenliegenden Ueberschuß ist.

Gold . . . . .	10000	Zinn . . . . .	3039
Platin . . . . .	9810	Blei . . . . .	1796
Silber . . . . .	9730	Marmor . . . .	236
Kupfer . . . . .	8932	Porcellan . . .	122
Eisen . . . . .	3713	Ziegel und	
Zink . . . . .	3630	Ofenmasse	114

Die Hölzer fand er so schlecht leitend, daß er keine Versuche auf die angegebene Weise damit anzustellen vermochte.

296) N. W. FISCHER<sup>1</sup> erhebt einige nicht ungegründete Zweifel gegen die hier gefundene Reihenfolge der Metalle, namentlich daß das Gold obenan steht und noch mehr wegen des Ortes, den das Platin einnimmt, welches über das Kupfer gesetzt wird. INGENHOUS (§. 293) setzt das Gold dem Zinne gleich, und ähnliche Versuche, welche FISCHER selbst, nur nicht mit reinem, sondern mit gewöhnlich legirtem Golde anstellte, geben diesem den Rang unter dem Kupfer, dem Platin aber den

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XIX. 507.

Rang unter allen von ihm geprüften Metallen. Die hierbei angewandte Methode bestand theils darin, daß dünne, einander gleiche Streifen der Metalle gleichzeitig zwischen den Fingern gefaßt und mit dem einen Ende in eine Weingeistflamme gehalten wurden, um die erhaltene Hitze durch das Gefühl mit Rücksicht auf die ungleiche Entfernung der Stelle, wo sie berührt werden konnten, zu schätzen, theils daß die Streifen mit Wachs überzogen in siedendes Wasser getaucht wurden, um das Leitungsvermögen aus der Höhe, bis zu welcher der Ueberzug in gleichen Zeiten schmolz, zu entnehmen<sup>1</sup>. Nach den durch letzteres Verfahren erhaltenen Resultaten bilden die Metalle folgende Reihe: Silber, Kupfer, Gold, Palladium, Platin.

297) Den Genfer Gelehrten AUGUST DE LA RIVE und ALPHONS DECANDOLLE ist es gelungen, das Gesetz der Wärmeleitung einiger Holzarten nicht bloß im Allgemeinen, sondern auch mit Rücksicht auf die Richtung ihrer Fasern, ob diese nach der Länge oder nach ihrem Querschnitt leiten, mit großer Genauigkeit aufzufinden<sup>2</sup>. Sie bedienten sich hierzu parallele-

---

1 FISCHER setzt das durch ISCHENHOUS gewählte Verfahren dem durch DESPARTEZ angewandten weit nach, aber, wie mir scheint, mit Unrecht. Allerdings kann das *Gesetz der Wärmefortpflanzung* nur durch letzteres gefunden werden, allein dann müssen die Versuche so angestellt werden, wie durch BIOR geschah, denn eine constante Temperatur der Wärmequelle und hinlängliche Länge der Barren, um bis zum Nullpunkte der Fortpflanzung zu messen, sind unerläßliche Bedingungen, deren erste mit einer Flamme, die mit ungleicher Intensität brennt, durch den Luftzug hin und her bewegt wird und der Bedingung des neben ihr aufsteigenden Luftzuges unterliegt, nicht zu erreichen steht. Außerdem mußten, wie bereits bemerkt worden ist, die Versuche weit länger fortgesetzt werden, als durch DESPARTEZ geschah, um des stationären Standes der Thermometer mit Gewißheit versichert zu seyn. Handelt es sich dagegen bloß um die Auffindung des relativen Leitungsvermögens, so verdient die ältere Methode offenbar den Vorzug, wie aus den mechanischen Gesetzen der Bewegung unwidersprechlich folgt. Inzwischen müssen die Stangen alle gleich dick und hinlänglich lang, zugleich auch mit einem gleichen geeigneten Ueberzuge bedeckt seyn, um die Strahlung zu beseitigen, und das Eintauchen muß in heißes Oel geschehen, um eine neue nachtheilige Bedingung durch den Einfluß der Dämpfe zu vermeiden.

2 Mémoires de la Soc. de Phys. de Genève. T. IV. p. 70. Bibl.



pipedischer, 13 Centim. langer, 4 Centim. breiter und 27 Millim. dicker Stücke von trockenem Holze. Auf der breiten Seite waren 3 Centim. vom einen Ende anfangend in Abständen von 2 Centim. fünf Löcher, 7 Millim. weit und bis in die Mitte reichend, eingelassen, in deren jedes Quecksilber gegossen, in dieses eine Thermometerkugel gesenkt und die Oberfläche mit Hexenmehl bestreuet wurde, um die Strahlung zu verhindern (?). Das Ende des Holzstabes war in eine Hülse von Weißblech gesteckt, ungefähr 2,5 Centim. lang, um auch das erste Loch nicht zu bedecken; unter diese Hülse wurde eine Weingeistlampe gestellt, und um den sonstigen Einfluss der Flamme abzuschneiden, dienten Glasstreifen, die nach ihrer Erwärmung durch andere ersetzt wurden. Nach einer oder zwei Stunden hatten die Thermometer ihr Maximum erreicht, der Versuch galt aber nicht früher für beendet, als bis sie 10 bis 15 Min. stationär gewesen waren. Folgendes sind die Resultate dieser Versuche.

Thermometer nach Abzug der  
äußern Temperatur.

Hölzer	Nr. 1	Nr. 2	Nr. 3	Nr. 4	Nr. 5
Weißdorn. Längenfibern	83°,00	45°,00	21°,20	9°,20	4°,40
Nußbaum . - -	80,13	43,00	19,63	9,19	5,13
Eiche . . . . - -	81,70	41,20	17,50	7,20	3,70
Tanne . . . . - -	84,00	39,25	20,60	8,50	3,70
Pappel . . . . - -	79,80	34,20	14,20	6,20	2,80
Nußbaum. Querfibern .	99,50	37,42	13,19	6,00	3,25
Eiche . . . - -	79,30	22,75	7,50	3,60	2,40
Tanne . . . - -	70,90	13,80	4,50	2,50	1,90
Kork . . . . - -	78,50	13,75	3,44	1,56	1,00

Werden diese Grade des Centesimalthermometers und zwar immer die folgenden in die vorhergehenden dividirt, so giebt dieses folgende Quotienten :

Hölzer	Quotienten			
	1ste	2te	3te	4te
Weißdorn. Längs-				
fibern . . . . .	1,84	1,20	2,30	2,10
Nußbaum . . . . .	1,86	2,19	2,13	1,79
Eiche . . . . .	1,98	2,35	2,43	1,94
Tanne . . . . .	2,10	2,30	1,90	2,40
Pappel . . . . .	2,33	2,40	2,30	2,22
Nußbaum. Quer-				
fibern . . . . .	2,66	2,84	2,20	1,80
Eiche . . . . .	3,50	3,00	2,10	1,50
Tanne . . . . .	5,10	3,00	1,40	1,30
Kork . . . . .	5,70	3,90	2,20	1,56

Man sieht hieraus, daß das logarithmische Gesetz auf Hölzer nicht anwendbar ist, zugleich aber, daß die Hölzer nach den Längsfibern bessere Leiter sind, als nach den Quersfibern, weswegen sie auch leichter die Wärme des Bodens, als die der äußern Umgebung annehmen.

298) Bei dieser Untersuchung des Fortpflanzungsvermögens der Wärme in verschiedenen Körpern müssen wir noch eine eigenthümliche Erscheinung erwähnen, die wohl noch nicht als definitiv entschieden gelten kann. Es wird oft als aus gemeinen Erfahrungen entnommen betrachtet, daß Metallstangen, überhaupt länglich geformte Metallmassen, als Löffel, Drähte, Barren u. s. w., wenn sie am einen Ende stark, bis zum Glühn, erhitzt oder wirklich glühend gemacht und mit diesem Ende in kaltes Wasser getaucht werden, am andern eine höhere Wärme zeigen, als wenn man sie in der Luft erkalten läßt<sup>1</sup>. Ausdrücklich wurde der Satz ausgesprochen durch N. W. FISCHER<sup>2</sup>, welcher als Thatsache erwähnt, daß die Fortpflanzung der Wärme von dem erhitzten Ende aus nach den entfernten Stellen bei weitem schneller erfolgt, wenn dieses Ende,

<sup>1</sup> Ich glaube mich zu erinnern, daß MEISNER die Thatsache durch einen Versuch mit zwei Eisenstangen bestätigt gefunden habe, indem er beide einander gleiche auch gleichmäßig erhitze, die eine in Wasser tauchte, die andere an der Luft erkalten ließ, und die erste wegen großer Hitze fallen lassen mußte, die andere aber länger zwischen den Fingern halten konnte.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. XIX. 513.

statt in der Luft, durch eine Flüssigkeit, besonders durch Wasser, abgekühlt wird. Man kann, heisst es, diese überraschende Erscheinung sehr leicht wahrnehmen, wenn ein Platin- oder Silberlöffel so lange erhitzt wird, bis der in der Hand gehaltene Stiel eben warm zu werden anfängt und man Wasser in den Löffel gießt, wobei sich die Wärme so schnell mittheilt, daß der Löffel nicht mehr gehalten werden kann. Am besten muß der Löffel nicht so stark erhitzt seyn, daß der Leidenfrost'sche Versuch eintritt. Mousson<sup>1</sup> erwähnt die Sache als bekannt, betrachtet sie aber nicht als eine Folge der Leitung, sondern glaubt, das schnelle Erkalten bewirke eine Compression und erzeuge hierdurch Wärme. Hiernach müßte die schnell abgekühlte äußere Hülle die eingeschlossenen Theile zusammendrücken und dadurch Wärme erzeugen, allein da gleichzeitig Wärme abgegeben wird, mithin die vorhandene nur die Differenz der erzeugten und abgegebenen seyn könnte, diese aber bei der immerhin langsamen Fortpflanzung bis zum entfernten Ende sich mehr der nächsten Umgebung mittheilen müßte, so erscheint diese Erklärung auf jeden Fall als sehr unwahrscheinlich. Auf die einfachen Gesetze der Wärmeleitung läßt sich das Phänomen ebenso wenig zurückbringen, denn durch Abkühlung des unteren Endes, welches unwidersprechlich mit Abgabe von Wärme verbunden ist, müßte letztere sich zum Entzwe nach dieser Stelle hinziehen, es würde also das Gegenheil erfolgen, und fände daher die Thatsache wirklich statt, so müßte sie in einer eigenthümlichen Beschaffenheit der Wärme, deren Verhalten uns in vielen andern Beziehungen noch wenig bekannt ist, gegründet seyn. Bei der Versammlung der Naturforscher zu Freiburg 1838 hielt H. SCHNÖCKE über dieses Problem einen Vortrag<sup>2</sup>, worin er angab, daß er auf die Lötstelle eines einfachen Antimon-Wismuth-Elements, welches mit einem empfindlichen Thermogalvanometer verbunden war, Metalle von verschiedener Länge und Form gelöthet habe, deren Enden er mit einer Aeolipile erhitzte, bis die vollkommen astatische Nadel bei einer gewissen Ablenkung stationär worden war. Ward dann das erhitzte Ende plötzlich abgekühlt, so mußte die Nadel noch mehr abweichen, allein dieses

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIII. 410.

<sup>2</sup> Ebendaseibst XLVI. 135.



erfolgte nie, vielmehr ging die Nadel stets auf die gewöhnliche Weise in Folge der Abkühlung zurück. Diese Versuche wurden mit Kupfer, Eisen, Zink und Messing von den verschiedensten Gestalten angestellt und führten daher zu dem Resultate, daß die aufgestellte Behauptung, die ursprünglich auf der Aussage der Metallarbeiter, namentlich der Schmiede, beruht, ungegründet sey. **POGGENDORFF** bemerkt in einer Anmerkung, daß **CRAHAY**<sup>1</sup> in das Ende einer eisernen Stange ein Loch bohrte, Quecksilber hineingoss und in dieses eine Thermometerkugel senkte, am Thermometer aber nie ein Steigen bemerkte, wenn das andere Ende der Stange nach dem Erhitzen schnell abgekühlt wurde, weswegen er selbst die Behauptung für genügend widerlegt hält. Auch **BÖTTGER**<sup>2</sup>, welcher noch in Freiburg dieses merkwürdige Verhalten für Silber in Schutz nahm, gelangte nachher durch genaue Versuche mit Platin, Kupfer, Eisen, Neusilber, Palladium und Silber gleichfalls zu einem negativen Resultate. Uebrigens liegt die Ursache der Täuschung nicht fern. Man erwartet, daß durch das Eintauchen des erhitzten Endes in Wasser das andere Ende gleichfalls erkaltet werden und ein schnell merkbares Sinken der Temperatur bemerkbar werden müsse, glaubt dann aber an eine Vermehrung der Wärme, wenn das andere Ende des Metalls eine Temperaturerhöhung zeigt, die übrigens vermöge des langsamen Fortschreitens der Wärme ohnehin eingetreten seyn würde. Ein einfacher Versuch, wenn man die einen Enden zweier ganz gleicher Kupferdrähte in geringer Entfernung von einander zwischen die Finger nimmt, ihre andern Enden dicht neben einander in einer Weingeistlampe gleichmäßig erhitzt und dann, wenn man die beginnende Wärme empfindet, das Ende des einen Drahtes ins Wasser taucht, zeigt deutlich, wie leicht diese Täuschung eintrete, denn anfangs glaubt man wirklich an die Erscheinung, bei der Wiederholung hört dieses aber auf.

### 3) Durchleitung der Wärme durch verschiedene Körper.

Wenn es sich um die Untersuchung der Gesetze handelt, nach denen die Wärme durch den leeren Raum oder durch

<sup>1</sup> Quetelet's Correspond. math. et phys. T. VI. p. 324.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. L. 60.

zwischenliegende Körper hindurchgeleitet wird, so sieht man bald, daß dabei zugleich das Abgeben oder Aufnehmen der Wärme von gegebenen Körpern in Betrachtung kommt, worüber unter *Strahlung* bereits gehandelt worden ist, nicht minder das Verhalten der Körper, durch welche die Wärme strömt, welches unter *Fortpflanzung* näher untersucht wurde; die Erscheinungen der Durchleitung lassen sich daher nur insoweit von den bisher untersuchten trennen, als dabei nicht bloß das Verhalten der Körper, welche Wärme aufnehmen und abgeben, in Betracht kommt, sondern auch die Bedingungen, welche in dieser Beziehung durch den zwischenliegenden Raum oder die zwischenliegenden Körper herbeigeführt werden.

#### a) Durchleitung der Wärme im Allgemeinen.

299) Die Wärme wird am leichtesten und schnellsten von einem Körper zum andern übergehn, wenn die zwischenliegende Materie sie am begierigsten aufnimmt, durch ihre Masse am schnellsten durchläßt und am leichtesten wieder abgibt. Sofern also das Fortpflanzungsvermögen der zwischenliegenden Körper vorzugsweise bedingend mitwirkt, begreift man leicht, warum die Erscheinungen der Fortpflanzung und Durchleitung bisher von den Physikern nicht getrennt wurden und auch nicht füglich scharf gesondert werden können. Nicht minder kommt aber hierbei der Uebergang der Wärme von der Oberfläche des einen Körpers in die des andern in Betrachtung, worüber bereits oben (1, γ, §. 269) in Beziehung auf einzelne merkwürdige Erscheinungen geredet worden ist. Ausser der vielfach untersuchten Strahlung liegen hierüber nur wenige Versuche vor, zwischen verdient die meiste und vorzüglichste Berücksichtigung, was FOURIER<sup>1</sup> zur Ermittlung der hierbei sich zeigenden Gesetze gethan hat. Er schlägt hierzu das sogenannte *Conductometer* vor, welches mir in seiner ursprünglichen fachen Gestalt am geeignetsten zu seyn scheint. Hiernach steht dasselbe aus einem konischen Gefäße A A von dünnem 57. enblech (besser wohl von Glas) mit einer in dem Falze gg gebundenen, nicht dicken Haut. Das Gefäß wird mit Quecksilber gefüllt und in dieses vermittelt eines Korkes ll ein

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVII. p. 291. Poggendorff's XIII. 327.

feines Thermometer eingesenkt, auf dessen Scale sich noch Zehntel eines Grades unterscheiden lassen. Es gehört dazu ferner eine Unterlage D, welche aus einer willkürlichen Substanz, etwa aus Marmor oder der genaueren Berührung wegen aus einer Lage Quecksilber, bestehen kann, da es nur auf unter sich vergleichbare Resultate ankommt. Auf diese Unterlage wird das dünne Plättchen gelegt, dessen Fähigkeit, die Wärme aufzunehmen, untersucht werden soll, und beide, die Unterlage sowohl, als auch dieses Plättchen, werden auf constanter Temperatur, am besten der des Zimmers, erhalten. Alsdann erwärmt man das Contactthermometer bis etwa 46° oder 47° C., läßt es einige Grade, etwa bis 45°, herabgehn, setzt es auf das Plättchen und zeichnet die Zeiten und zugehörigen Thermometergrade auf, bis es zu einem gewissen Punkte erkaltet ist. Vorzugsweise dient dieses Instrument, um das relative Leitungsvermögen verschiedener Substanzen zu untersuchen, z. B. der Metalle, Steine, Hölzer u. s. w., die dann in dickeren Massen unmittelbar als Unterlage dienen, um das Contactthermometer darauf zu setzen. Zur Vergleichung ist erforderlich, daß für jeden Versuch die zu prüfenden Körper sowohl, als auch das Contactthermometer gleiche Temperaturen haben und daß die Temperatur des zu prüfenden Körpers der der umgebenden Luft gleich sey. Für diesen Fall wird das Leitungsvermögen  $\rho$  durch die Formel

$$\rho = \frac{1}{\Theta} \left[ \text{Log.}(a' - m) - \text{Log.}(a - m) \right]$$

gefunden, worin  $a$  die anfangs,  $a'$  die nach der Zwischenzeit  $\Theta$  gemessene Temperatur,  $m$  aber die Wärme der Unterlage bezeichnen. Es reicht also hin, daß man  $a$  und  $a'$  beobachte und die Differenz zwischen den gemeinen Logarithmen von  $a - m$  und  $a' - m$  durch die Zwischenzeit  $\Theta$  dividire, um den Werth von  $\rho$  zu finden. Am bequemsten ist es, für die erste Beobachtung der Gröfse  $a - m$  einen gleichen Werth, z. B. 40° C., und für  $\Theta$  eine fixe Dauer, etwa 10 Minuten, anzunehmen und dann  $a' - m$  zu beobachten. Die Werthe von  $a' - m$ , welche nach der Natur der Substanzen verschieden sind, lehren direct und ohne Rechnung die Reihe der specifischen Leitungsfähigkeiten kennen. Zwar sind die erhaltenen Werthe nur genäherte, wenn man sich die Aufgabe stellt, das eigentliche physische Verhalten der Körper zu



ergünden, da bei den Versuchen so manche anderweitige Bedingungen, als das Strahlungsvermögen, die specifische Wärmecapacität u. s. w. einen nicht unbedeutenden Einfluss ausüben, dennoch aber geben sie für eine große Menge von Körpern das Leitungsvermögen mit hinlänglicher Genauigkeit an. FOURIER setzt weiter hinzu, daß er durch COLLADON veranlaßt ein abgeändertes Contactthermometer construirt habe, da aber dasselbe, obgleich er ihm den Vorzug einräumt, im Bau und in der Gebrauchsart weit zusammengesetzter ist, so verweise ich deswegen um so mehr auf die angegebene Quelle, als bis jetzt noch kein eigentlicher Gebrauch davon gemacht wurde.

Außer einigen Versuchen, welche FOURIER mit seinem Contactthermometer angestellt hat und deren Resultate er nur vorläufig angiebt, prüfte auch DESPRETZ<sup>1</sup> den Einfluss der Unbrechung beim Uebergange der Wärme von einem Körper in den andern. Zwei Stangen von Kupfer und Zinn, quadratisch, von 20,5 Millim. Seite des Querschnitts und 4 Decimeter Länge, wurden mit ihren polirten Enden mittelst einer Holzschraube aneinander geschraubt. In jedem Stabe waren 5 Thermometer, deren erste 79,5 Millim. von der Verbindungsstelle abstanden, Vertiefungen eingesenkt und die Löcher mit Oel vollgegos-  
sen. Die Erhitzung geschah mittelst eines Cylinders, dessen eines Ende in der Flamme einer Argand'schen Lampe sich befand, das andere aber den einen der Stäbe berührte. Da

Resultate nur im Allgemeinen angegeben sind, so wird genügen zu bemerken, daß der Ueberschuß des Kupfers, welches die Wärme dem Zinn zuführte, über dieses letztere 47 C. betrug, als aber ein Blatt Briefpapier zwischen die Führungsstelle geschoben war, betrug derselbe 5°,5. Diese ganz unbedeutenden Versuche beweisen also gleichfalls, daß Flächen der Wärmeströmung einen Widerstand entgegen-  
setzen, was zur Bestätigung der Erklärung der Erscheinungen TREVELYAN'S Wackler dienen kann.

300) Nehmen wir die Sache allgemein, so begegnen wir auffallenden Aehnlichkeit zwischen dem Verhalten des Lichts und der Wärme, denn auch das Licht erleidet an der Oberfläche der transparenten Körper einen Widerstand; eine

L'Institut Vime Ann. N.255. Compt. rend. T. VII. p. 833. Pogoroff's Ann. XLVI. 484.

weitere Aehnlichkeit beider wird am Ende dieses Abschnittes zur Sprache kommen. Als nächste Folge dieser Eigenthümlichkeit bei der Wärmeleitung ist zu betrachten, daß Wasser in Gefäßen mit siedendem Wasser nicht zum Sieden gebracht wird, eine Erscheinung, auf die zuerst RICHMANN<sup>1</sup> aufmerksam machte, welcher zugleich fand, daß auch bei andern Flüssigkeiten ein Thermometer in einem Gefäße, welches in ein anderes Gefäß mit derselben Flüssigkeit eingetaucht ist, nie die Temperatur zeigt, als dasjenige, welches in die äußere Flüssigkeit eingesenkt ist. PARROT<sup>2</sup> fand bei seinen Untersuchungen über das Leitungsvermögen der Flüssigkeiten diese Erfahrung bestätigt und bauet auf diese und andere ähnliche den Schluss, daß die Körper um so weniger gute Wärmeleiter sind, je mehr sie aus heterogenen Theilen bestehen. Dieser Satz ist sehr wahr und läßt sich dahin erweitern, daß man das Wärmeleitungsvermögen der Körper nicht bloß der Heterogenität ihrer Bestandtheile, sondern auch der Lockerkeit ihres Gefüges umgekehrt proportional setzen kann. In gewisser Beziehung kommt Beides auf das Nämliche hinaus, denn die lockeren Körper sind in der Regel solche, in deren Zwischenräume sich Luft oder Gasarten befinden und die man also auch als aus heterogenen Bestandtheilen zusammengesetzt betrachten kann. Wir werden in den folgenden Erörterungen diese Thatsache vielfach bestätigt finden.

301) Sollen die Körper nach ihrem zunehmenden Durchleitungsvermögen geordnet werden, so steht der leere Raum als der schlechteste Leiter voran, ja nach GAY-LUSSAC<sup>3</sup> ist im absoluten Vacuum gar keine Wärme vorhanden. Zu dieser Behauptung kam er durch eine Reihe von Versuchen, bei denen er in das obere Ende einer langen Glasröhre ein sehr empfindliches Thermometer einkittete und diese in eine größere mit Quecksilber gefüllte, einsenkte. Befand sich in der engeren Röhre unter der Thermometerkugel ein durch Quecksilber leicht herzustellendes Torricelli'sches Vacuum und wurde dasselbe durch schnelles tieferes Eintauchen in das Quecksilber der wei-

<sup>1</sup> Nov. Comm. Petrop. T. IV. p. 246. T. XII. p. 289.

<sup>2</sup> G. XVII. 391.

<sup>3</sup> Mém. de la Soc. d'Arcueil. T. I. p. 191. Ann. de Chim. et Phys. T. XIII. p. 304.

teren Röhre verkleinert, bis zum Verschwinden, so zeigte sich nie die mindeste Wärmeentbindung, die dagegen jederzeit zum Vorschein kam, wenn sich Luft, sowohl dünnere als auch dichtere, in dem Raume befand und durch schnelles Herabdrücken der engeren Röhre in das Quecksilber verdichtet wurde. Gegen die Gültigkeit dieser Versuche läßt sich allerdings einwenden, daß ein gewöhnliches, wenn auch noch so feines, Thermometer die verdichtete Wärme des Raumes zu zeigen nicht empfindlich genug sey, der Versuch liefse sich daher mit einem ungleich empfindlicheren thermoelektrischen Apparate wiederholen. Nach theoretischen Betrachtungen könnte man sagen, die Wärme besitze zwar Repulsion ihrer Molecüle, werde aber zugleich durch die Molecüle der Körper angezogen, und könne daher die Wandungen der Röhre nicht verlassen, um im Innern des leeren Raumes selbstständig zu existiren, namentlich wenn die einschließenden Wandungen von gleicher Temperatur sind. Bei ungleicher Wärme derselben ist dagegen nicht wohl denkbar, daß die Strahlung einen so engen Raum zu durchdringen nicht vermögen sollte, und wenn sie den leeren Raum strahlend durchdringt, so muß sie in diesem Momente wenigstens darin anwesend seyn. Bei den von mir gemachten Erfahrungen<sup>1</sup>, daß die Wärme die Dämpfe des verunsteteten Eises von der einen Wandung eines Ballons, worin sie verdünnte Luft  $\frac{1}{600}$  der atmosphärischen Dichtigkeit kaum reichte, zur entgegengesetzten überführte, diene die Wärme gar als Vehikel, war jedoch an die Molecüle des Dampfes gebunden. Es giebt indeß einen artigen Versuch, um das schlechte Leitungsvermögen und die geringe Wärmecapazität des luftverdünnten Raumes anschaulich zu machen. Werden in einen Zoll große Kugeln von dünnem Glase im Zustande der Glühhitze zugeblasen und nimmt man diese nach dem Erkalten in die warme Hand, so ist die Wärmeableitung so gering, daß es scheint, als würde Wärme in den Kugeln enthalten. Von dem geringen Durchleitungsvermögen der Luft zeugen auch die jetzt gebräuchlichen mit Luft gefüllten Kissen einen auffallenden Beweis.

302) Außer den oben (§. 242) bereits erörterten Versuchen von PICTET, LESLIE, DALTON und vorzüglich von

S. Art. Verdunstung. Bd. IX. S. 1784.



DULONG und PETIT über das Erkalten im leeren Raume und in verschiedenen durch umgebende Hüllen eingeschlossenen Gasarten, wobei zwar zunächst die Ausstrahlung der Wärme berücksichtigt, die Wärme aber dabei zugleich durch den Raum geleitet und der äußeren Hülle mitgetheilt wurde, kommen hier noch einige in Betrachtung, die sich zunächst auf den Durchgang der Wärme durch den leeren Raum und die Luft beziehen. Dahin gehören vorzüglich die älteren, schon im J. 1785 angestellten des Grafen RUMFORD<sup>1</sup>. Dieser schloß die Kugel eines feinen Thermometers in eine Glaskugel ein, welche entweder mit Luft gefüllt oder durch Verbindung mit einer hinlänglich langen Glasröhre und Anfüllen derselben mit ausgekochtem und heiß eingegossenem Quecksilber luftleer gemacht und dann zugeschmolzen worden war. Diese Apparate erkältete er in Eiswasser, hielt sie dann in siedendes und bemerkte die Zeit des Erwärmens bis 80° R., oder er verfuhr umgekehrt. Folgende Tabelle enthält die Resultate.

Erreichte Wärme nach Reaum.	Zeit für die lufteerfüllte Kugel.	Zeit für die luftleere Kugel.
18°,0	0' 00"	0' 00"
27,0	0 45	1 30
34,4	1 00	— —
44,9	2 10	4 20
48,2	2 40	5 00
56,2	4 00	— —
60,9	5 00	— —

Bei zwei ähnlichen Apparaten betrug die Zeit der Erwärmung von 0° bis 80° R. für die luftleere Kugel im Ganzen 10' 48", für die mit Luft erfüllte 7' 35" im Mittel aus zwei Versuchen, die Zeit des Erkalten von 70° bis 10° R. aber, bei Umkehrung des Verfahrens, für die luftleere Kugel 16' 10", für die lufteerfüllte 9' 45". Als die Kugeln bei folgenden Versuchen nicht in Eiswasser, sondern in trockner Luft von 70° R. bis 30° erkalteten, betrug die hierzu erforderliche Zeit für die luftleere Kugel 10' 12", für die lufteerfüllte 6' 11". Um das Leistungsvermögen der Torricelli'schen Leere mit möglichster Ent-

1 Essays Ess. VIII. T. II. p. 389. G. V. 238.

fernung anderer leitenden Medien zu erforschen, hing RUMFORD ein sehr kleines Thermometer an einem sehr feinen Seidenfaden in einem länglichen Glasbehälter auf, machte letzteren mittelst Quecksilbers luftleer und untersuchte den Durchgang der Wärme durch den leeren Raum, unter Voraussetzung, daß das Seidenfädchen nicht alle Wärme leiten könne. Auch hierbei zeigte sich das sehr geringe Leitungsvermögen des luftleeren Raumes, verglichen mit dem des luftgefüllten. Vermittelst ähnlicher Apparate, als die zuerst beschriebenen, untersuchte RUMFORD ferner das relative Leitungsvermögen der feuchten Luft, des Quecksilbers und des Wassers und erhielt folgende Zeiten des Erwärmens von 0° bis 70° R.:

Toricelli'sches Vacuum . . . . .	10 Min. 53 Sec.
Luft von atmosphärischer Dichtigkeit . . .	7 — 36 —
Luft von 0,25 atmosphärischer Dichtigkeit	7 — 37 —
Luft von 0,0417 atmosphärischer Dichtigkeit	7 — 51 —
Mit Wasserdampf gesättigte Luft . . . .	1 — 51 —
Wasser . . . . .	1 — 57 —
Quecksilber . . . . , . . . . .	36 —

Werden hiernach die Leitungsfähigkeiten geordnet, so erhält man folgende Verhältnisse:

Quecksilber . . . . .	1000
feuchte Luft . . . . .	330
Wasser . . . . .	313
gemeine Luft . . . . .	80,41
verdünnte Luft . . . . .	80,25
mehr verdünnte Luft . . . .	78
Toricelli'sche Leere . . . . .	55

303) Es schloßen sich hieran zunächst die oben unter *Abbildung* (§. 258) bereits erwähnten Versuche von RUMFORD und SENNEBIER, aus denen sich ergibt, daß sehr lockere Körper noch schlechtere Wärmeleiter als selbst die trockensten sind. Dieses läßt sich leicht erklären, wenn man berücksichtigt, daß, so wie die Schallwellen, auch die Wärme ihrer Bewegung am meisten verzögert wird, wenn sie in brechen Wechselln von besseren Leitern, den festen Theilen lockerer Aggregate, zu den schlechteren, den zwischenliegenden Luftschichten, und von diesen wieder zu den festen

Theilchen übergehn muß. Erfahrungen, welche dieses bestätigen, giebt es in Menge. Schon ARISTOTELES<sup>1</sup> bemerkt, daß man Flüssigkeiten unter Asche länger warm erhalten könne, als frei stehend; auch bedecken die Landleute den Rest der glimmenden Kohlen des Abends mit Asche, um sie am andern Morgen in diesem Zustande wiederzufinden. Hierauf beruht das Umbinden der Bäume und das Bedecken der Pflanzen mit Stroh, um gegen die Winterkälte zu schützen, ferner der Vorzug der Strohdächer, welche im Winter mehr erwärmen und im Sommer kühler erhalten, als Stein- oder Metaldächer, weswegen sie oder dicke Holzbedeckungen bei Eiskellern allein anwendbar sind. Eis und Schnee sind schlechte Wärmeleiter, weswegen man beim Mangel des letzteren die mit Stroh bedeckten Kellerlöcher gegen strenge Kälte schützt, indem man das Stroh mit einer möglichst dicken Eiskruste überzieht, welche leicht zu erhalten ist, wenn man Wasser darüber gießt. Hierin liegt auch die Ursache, warum die Flüsse nur in der Polarzone bis auf den Grund gefrieren, das Eis aber in den höchsten Polargegenden nur langsam an Dicke zunimmt und nie über 10 bis höchstens 12 Fufs erreicht, denn die aus dem unten sich ansetzenden Eise entbundene Wärme durchdringt nur langsam die bereits gebildete Kruste. Der Schnee schützt bekanntlich die Vegetabilien im Winter gegen die Zerstörung durch Kälte, auch gräbt sich das Wild Höhlungen im Schnee und die Jäger schützen ihre Füße durch tiefen Schnee, worin sie stehn, gegen das Erfrieren, der tiefen Schneehöhlen nicht zu gedenken, worin die Bewohner des höchsten Nordens überwintern. Merkwürdig aber ist, daß das feste Eis die Wärme schlechter leitet, als der lockere Schnee, denn Ross<sup>2</sup> fand auf seiner bekannten Expedition, daß 12 Fufs tiefer Schnee die Kälte so stark zurückhält, als 7 F. dickes Eis, und liefs daher Wasser über die Schneewände der aus Segeltuch gemachten Winterwohnung zu Boothia-Felix gießen, um sie mit einer Eiskruste zu überziehen. Die so gemachten Wände zwischen 7 bis 9 Fufs, das Dach zwischen 4 bis 6 Fufs dick, widerstanden der Kälte, bis das Quecksilber gefror. Der Wind trocknete den Schnee beim Fallen so aus, daß er wie Staub

<sup>1</sup> Problemata. Sect. XXIV.

<sup>2</sup> Narrative of a second Voyage in search of a North-West Passage etc. Lond. 1885. 4. App. p. CIX.



umherflog; wo er aber aufgehäuft lag, verwandelte er sich in eine feste Masse, so daß sich Stücke, wie Quadersteine, daraus hauen und zu einem Walle aufhäufen ließen.

304) Im hiesigen Cabinette befindet sich ein sogenannter Richmann'scher Apparat, vermittelt dessen sich das ungleiche Durchleitungsvermögen auf eine sehr einfache Weise anschaulich machen läßt. Derselbe besteht aus 8 cylindrischen Gefäßen, 2,5 Z. hoch, 1,5 Z. weit, mit gleichen 1,25 Lin. dicken Wandungen. Sie bestehn aus Kupfer, Messing, Zinn, Blei, Marmor, Elfenbein, Holz, Sohlenleder, und in ein jedes derselben hängt der Cylinder eines Thermometers herab, deren acht von ganz gleicher Beschaffenheit neben einander an einer Querstange aufgehangen sind. Diese Cylinder, welche in einem länglichen Kasten stehn, werden mit Wasser von gleicher Temperatur zu gleichen Höhen angefüllt, alsdann gießt man in den Kasten heißes Wasser und mißt nach gleichen Zeitintervallen die durch die Thermometer angezeigten Temperaturen. Hierbei zeigt sich allerdings ein bedeutender Unterschied des Durchleitungsvermögens, eigentliche wissenschaftliche Versuche habe ich aber noch nicht damit angestellt.

305) Noch läßt sich hier ein Phänomen anreihen, welches mir seit langer Zeit aus den Erzählungen mancher Köchinnen bekannt war, von den Physikern aber bisher unbeachtet und daher ungeprüft blieb. Wenn man einen irdenen Topf mit flachem Boden und ohne Füße, worin das Wasser über dem Feuer stark siedet, rasch entfernt und sogleich auf die Hand setzt, so zeigt das Gefühl dessen Boden zwar warm, aber nicht heiß; bald aber scheint die Wärme, namentlich beim Aufhören des Siedens, von oben wieder herabzukommen, und man muß ihn der Hitze wegen von der Hand entfernen. Lange glaubte ich, es sey dieses bloß bei einem irdenen Gefäße der Fall, eigene und fremde Versuche haben mich aber überzeugt, daß auch metallene sich auf gleiche Weise verhalten. Neuerlings ist dieses Phänomen, und zwar in Beziehung auf metallene Gefäße, durch JACQUEMYNS<sup>1</sup> zur Sprache gebracht worden; eine zur Prüfung ernannte Commission war geneigt zu glauben, die Sache beruhe auf einer Täuschung, sofern die Berührung der

<sup>1</sup> Bulletin de la Soc. de Bruxelles 1835. T. III. p. 113 u. 322.

Hand zu kurze Zeit dauernd sey, um ihr eine genügende Menge Wärme mitzutheilen, und es sey daher blofs scheinbar, daß die Wärme der Bodenfläche nach einiger Zeit vermehrt werde, da vielmehr die Empfindlichkeit der Hand durch die längere Dauer wachse. Hiergegen läßt sich, so leicht auch Täuschungen dann möglich sind, wenn statt eigentlicher Messung das bloße Gefühl entscheidet, wie das oben (§. 298) erwähnte Phänomen zeigt, dennoch mit Grunde einwenden, daß hiernach auch die Seitenwandungen eines Gefäßes mit siedendem Wasser anfangs von geringerer und dann von vermehrter Temperatur zu seyn scheinen müßten, was jedoch nie bemerkt wurde. Ist aber die Thatsache wirklich begründet, wie daraus zu folgen scheint, daß sie von den Mitgliedern der prüfenden Commission nicht in Abrede gestellt wurde, so stehn ihrer Erklärung keineswegs unüberwindliche Schwierigkeiten entgegen. Die Theorie, namentlich wie sie in den tiefgelehrten Untersuchungen von FOURIER, ROISSON, LIBRI, CAUCHY und Andern durchgeführt worden ist, nimmt in Beziehung auf die Durchleitung der Wärme an, daß der Wärmestoff in einem Zeitelemente ein gewisses Element des Raumes im gegebenen Körper durchlaufe. Denken wir uns, daß dieses auch im vorliegenden Falle geschehe, so wird dieser Proceß bedeutend dadurch gesteigert, daß die aus dem Boden des Gefäßes heraustretende Wärme sogleich vom Wasser aufgenommen und im gebildeten Dampfe schnell fortgeführt wird, die nachfolgende Wärmeschicht muß daher, wie beim Ablöschen eines Körpers im Wasser, schnell nachrücken, und so fort, bis zur äußeren Bodenfläche, die ihre Wärme vom Feuer erhält. Wird dann die Quelle der in schneller Bewegung begriffenen Wärme plötzlich entfernt, so hört die Bewegung derselben nicht sofort auf, wie das noch einige Zeit fortdauernde Sieden zeigt, und es muß daher in den unteren Schichten des Bodens eines mit siedendem Wasser gefüllten Gefäßes ein momentaner Mangel entstehn, bis das heiße Wasser seine Wärme denselben wieder abgibt.

β) Besonderes Verhalten der Durchleitung, Diathermanie, Diathermansie, Polarisation.

306) Bei den bisher untersuchten Phänomenen erschien uns die Wärme stets als etwas Bewegtes, dessen Verhalten, obgleich durch die eigenthümliche Beschaffenheit der Körper bedingt, sich doch im Ganzen auf die allgemeinen Bewegungsgesetze zurückführen liefs. Namentlich war dieses der Fall bei den zuletzt erörterten Erscheinungen der Durchleitung, insofern hierbei zunächst nur die grössere oder geringere Leichtigkeit in Betracht kam, womit die Wärme die verschiedenen Körper gleichsam durchströmt. Neuerdings hat man aber mehrere Eigenschaften der Wärme wahrgenommen, insbesondere bei der Vergleichung der sogenannten leuchtenden und dunkeln Wärmestrahlen bei ihrem Durchgange durch verschiedene Körper, die uns wohl berechtigen, so wie beim Lichte, auch bei der Wärme eine Polarisation anzunehmen. Diese kann jedoch, wie bei den Lichtstrahlen, so auch bei den Wärmestrahlen, nicht anders statt finden, als wenn sie in transparente Medien eindringen und von diesen theils zurückgeworfen, theils durchgelassen werden. Nach der herrschenden Meinung wird angenommen, dafs die Wärmestrahlen, welche die intensiven Lichtstrahlen der Sonne begleiten, mit diesen frei durch transparente Körper dringen und letztere selbst gar nicht oder nur unbedeutend erwärmen, weswegen man auch Brennlinsen von Eis zu verfertigen vermag. Dabei blieb aber fraglich, ob die dunkleren Wärmestrahlen, z. B. vom Küchenfeuer und sonstigen glühenden Körpern oder auch von ganz dunklen erhitzten, transparente Körper durchdringen. Dafs dieses bei sehr hellleuchtenden der Fall sey, hatte ich selbst einst Gelegenheit wahrzunehmen, indem die Hitze eines mehrere hundert Fufs entfernten, in vollen Flammen stehenden grossen Hauses durch die gefrorenen und nicht davon aufthauenden Fensterscheiben im Innern des Zimmers von den Zuschauern sehr merklich wahrgenommen wurde. Inzwischen ist unlängst bekannt, dafs heller Wärmestrahlen mit zunehmender Dunkelheit transparente Körper weniger durchdringen, bis zum gänzlichen Verschwinden des Durchganges bei ganz dunkeler und wenig intensiver Wärme. MARIOTTE<sup>1</sup> behauptete zuerst, dafs die

<sup>1</sup> *Traité de la nature des couleurs*. Par. 1636. T. II. Introd.



Strahlen eines irdischen Feuers gar nicht oder nur sehr wenig vom Glase durchgelassen werden, und SCHEELE<sup>1</sup> bestätigte dieses mit der Erweiterung, daß die Strahlen des Küchenfeuers, in einem Metallspiegel concentrirt, ein Thermometer im Brennpuncte desselben sehr stark afficiren, diese Wirkung aber sofort verschwindet, wenn eine klare Glasscheibe dazwischen gebracht wird. PICTET<sup>2</sup> stellte zwischen seine Brennspiegel, als sich in dem Brennpuncte des einen eine Phiole mit heißem Wasser befand, in dem des andern ein sehr empfindliches Luftthermometer, eine sehr dünne Spiegelscheibe, und sah auch dann das Thermometer steigen, doch gelang es ihm nicht, die dunkeln Wärmestrahlen durch eine Glaslinse zu concentriren, woraus der erschwerte Durchgang solcher Strahlen durch Glas sichtbar hervorgeht. Uebrigens muß hierbei bemerkt werden, daß das angewandte Luftthermometer ausnehmend fein war, indem ein Grad desselben nur  $\frac{1}{4}$  eines Grades R. ausmachte. Die durch die Phiole mit siedendem Wasser erzeugte, die dünne Glasscheibe durchdringende Wärme betrug nur etwa 1° R. und war ohne Zweifel nur diejenige, welche die erhitzte Scheibe wieder abgab. Um die durch RUMFORD aufgestellte Hypothese, daß die Wärme durch Flüssigkeiten gar nicht durchgeleitet werde (§. 287), zu prüfen, und zugleich LESLIE's Hypothese zu widerlegen, wonach die Wärme durch transparente Körper nicht strahlen, sondern der einem Fläche derselben durch die Luft zugeführt und durch ebendiese von der entgegengesetzten wieder weggeführt werden sollte, ließ PREVOST<sup>3</sup> den Strahl eines Springbrunnens durch zwei Glasscheiben so aufsteigen, daß er zwischen diesen eine Lamelle von etwa 0,25 Lin. Dicke bildete, welche stets erneuert wurde, stellte an die eine Seite ein Kerzenlicht, an die andere ein feines Luftthermometer, und sah letzteres um einige Bruchtheile eines Grades steigen. Das durch PICTET gewählte Verfahren, die Wärmestrahlen erst durch eine freie, dann durch eine auf einer Fläche mit Tusche überzogene Glasscheibe fallen zu lassen, um die Durchleitung von der Durchstrahlung zu trennen, wurde aber-

1 Desaen Werke. Th. I. S. 124.

2 Versuch über das Feuer. §. 60.

3 Mém. sur la transmission du calorique à travers l'eau et d'autres substances §. 42. Journ. de Phys. Ann. 1811.

mals in Anwendung gebracht durch DELAROCHE<sup>1</sup>, nach dessen Versuchen mit Hohlspiegeln und bei Anwendung von Gefäßen mit heißem Quecksilber oder von stark erhitzten kupfernen Kugeln die Strahlen eines etwa bis zur Siedehitze des Wassers erwärmten Körpers das Glas nicht durchdringen, wohl aber in einem zunehmenden Grade, wenn die Temperatur des strahlenden Körpers bedeutend wächst, fast ungeschwächt aber, wenn sie leuchtend sind, in welchem Falle bekanntlich die das Licht durchlassenden Körper selbst um so weniger erwärmt werden, je transparenter sie sind. Noch auffallender aber ist die von ihm gemachte Bemerkung, daß die dunklen Wärmestrahlen, welche bereits durch eine Glasscheibe gedrungen sind, beim Durchgange durch eine zweite nicht gleichen, sondern weit geringeren Verlust erleiden, welches er wohl nicht mit Unrecht eine Art *Polarisation* nennt. Dagegen aber vermindert die Dicke der transparenten Körper die Menge der durchgelassenen dunklen Strahlen sehr, denn eine Scheibe gemeinen Glases von 1,7 Millim. Dicke ließ deren weit mehr durch, als eine 9 Millim. dicke von sehr klarem Glase. Schon früher hat LESLIE<sup>2</sup> den Einfluß transparenter Schirme auf die durchgehenden dunklen Wärmestrahlen untersucht, später verfolgte er diese Aufgabe noch weiter<sup>3</sup> und gelangte mit BREWSTER zu ähnlichen Resultaten, als die von DELAROCHE gefundenen. Die genannten Gelehrten sind, wie auch insbesondere BIOT, geneigt, einen Uebergang der Wärme zum Lichte anzunehmen, welcher indess nach diesen Erscheinungen ein allmäliger seyn müßte, so daß das langsamer sich bewegende, nicht mehr leuchtende Licht die Eigenschaft, transparente Körper zu durchdringen, noch in einem gewissen Grade nach dem bereits begonnenen Uebergange zur Wärme beibehielte.

307) Diese Hypothese eines allmäligen Ueberganges des Lichts in Wärme durch verminderte Geschwindigkeit der Bewegung hat in sich nichts Empfehlendes, denn die Geschwindigkeit des intensiven Lichts der Sonne und der Fixsterne hat

1 Journ. de Physique. Ann. 1812. T. LXXVII. p. 201. Vergl. XLVI. 378. Biot Traité T. IV. p. 638. Annals of Phil. T. II. 163.

2 Inquiry into the Nature of Heat. p. 162.

3 Philosoph. Trans. 1816. P. I. prop. 40.



mit dem von den Jupiterstrabanten bloß reflectirten schwachen gleiche Geschwindigkeit und beide durchdringen die transparenten Körper auf gleiche Weise, das oft vorgebrachte Argument nicht zu erwähnen, daß nach dem Aufhören der das Leuchten erzeugenden Undulationen des Lichtäthers letzterer ruhend und unbewegt zurückbleibt und also, wenn diese Ruhe bei Nacht wirklich eintritt, von selbst in Wärme übergehn müßte. Ohne dieses gewichtige Argument ausdrücklich zu erwähnen, ist POWELL<sup>1</sup> geneigt, zwei verschiedene Wärmeprincipe anzunehmen, deren eins mit dem Lichte verbunden seyn und dieses begleiten, das andere sich einfach als dunkle Wärme verhalten soll. Um hierüber ins Klare zu kommen, genügte nach seiner Ansicht nicht, bloß den Durchgang der Wärme durch Schirme zu untersuchen, sondern man muß dabei zugleich die Wirkung der Flächen berücksichtigen, sofern sie die strahlende Wärme leichter aufnehmen und ausstrahlen. Hiernach glaubte er auf dem Wege der Erfahrung zur Entscheidung zu gelangen, ob die durch transparente Schirme durchgelassene Wärme identisch mit derjenigen sey, die durch die Beschaffenheit der Oberflächen afficirt wird. Zu diesem Zwecke wählte er das Mittel, den verschiedenen heißen und leuchtenden Körpern zwei Thermometer auszusetzen, das eine mit einer glatten schwarzen Kugel, das andere mit einer absorbirenden weißen, das Verhältniß ihres Afficirtwerdens zu messen und mit demjenigen zu vergleichen, welches sich nach dem Zwischenbringen eines transparenten Schirmes herausstellt. Von seinen beiden Thermometern war das eine mit Kalk geweißt, das andere mit Tusch geschwärzt; sie wurden entweder frei aufgehangen oder in einem Kasten, welcher durch transparente Schirme von Glas verschlossen war. Um die Strahlung des Schirmes auszuschließen, sofern dieser durch die angewandten heißen Körper erwärmt werden und somit die Thermometer gleichfalls steigen machen mußte, erwärmte POWELL diesen bis über die Temperatur, die er in jedem Versuche annahm, maß seinen Effect für sich allein auf die Thermometer und zog diese Größe von den gefundenen Werthen ab; die

---

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1825. p. 187. Auch in New Annals of Philos. T. VIII. p. 181. T. IX. p. 359 u. 401. Vergl. Edinburgh Journ. of Science. New Ser. N. VI. p. 297.



Scale der Thermometer endlich war in Viertel der Centesimalgrade getheilt. Aus den zahlreichen hiermit angestellten Versuchen, welche einzeln mitzutheilen mir überflüssig scheint, wird gefolgert, daß ein Theil der Wärme eines leuchtenden Körpers, welcher in directer Strahlung das Glas durchdringt, die getroffenen Körper im Verhältniß der Dunkelheit ihrer Farbe, ohne Einfluß der Glätte oder Rauheit ihrer Oberfläche, erwärmt, daß dagegen der andere Theil, welcher durch den Glasschirm aufgefangen wird, bloß im Verhältniß der absorbirenden Beschaffenheit der Oberfläche wirkt, ohne Mitwirkung der Farbe. Zur letzteren Classe gehört die dunkle Wärme, welche diesemnach durch Glasschirme gänzlich aufgefangen wird. Weitere Versuche mit Photometern gaben eine Bestätigung dieser Hypothese von zwei verschiedenen Wärmearten, wofür auch der Umstand entscheidet, daß zwar im Ganzen die erregte Wärme der Intensität des Lichtes proportional ist, glühende Metalle aber verhältnißmäßig nur wenig Licht, dagegen aber viel Wärme ausstrahlen. Schwerlich dürfte indeß die Wärmelehre durch die Annahme zweier, unter sich verschiedener Potenzen bedeutende Aufklärung erhalten.

308) Sehr bedeutend wegen ihrer Genauigkeit, und weil sie direct zur Beantwortung der gestellten Frage dienen, sind die Versuche, welche RICHIE<sup>1</sup> mit Anwendung des von ihm selbst angegebenen<sup>2</sup> Photometers anstellte. Um mit Sicherheit auszumitteln, ob das Glas an sich und ohne Einfluß seiner Dicke die Wärmestrahlen zurückhalte, liefs er Kugeln von solcher Dünne der Wandungen blasen, daß sie beinahe irisirten, faßte einen Theil dieser Hülle wie einen Schirm in einen Rahmen, setzte ihn zwischen eine erhitzte eiserne Kugel und die Kugel des Photometers und erhielt ihn durch einen Luftzug fortwährend auf der Temperatur seiner Umgebung, so daß er keine von ihm aufgenommene, vielmehr nur die durchstrahlende Wärme der Photometerkugel mittheilen konnte. Es ergab sich dann, daß keine Wärme durch den Glasschirm strahlte, so lange die eiserne Kugel von geringerer Hitze, namentlich er Siedehitze und etwas darüber war; wurde sie aber stark

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1827. P. II. p. 139.

<sup>2</sup> Ebendasselbst. P. I. p. 129. Vergl. oben §. 232.

erhitzt, ohne jedoch sichtbar zu glühen, so drang allerdings etwas Wärme durch den Glasschirm. Demnächst wandte er ein Photometer mit sehr dünnen Glaskugeln an, deren eine durchsichtig gelassen, die andere aber an der einen Hälfte geschwärzt war. Es zeigte sich, daß die dunkleren Wärmestrahlen nicht durch das Glas drangen, war aber die eiserne Kugel stärker, jedoch nicht bis zum sichtbaren Glühen erhitzt, so sank die Flüssigkeit in der einen Röhre des Photometers, weil die durch die ungeschwärzte Hälfte der zugehörigen Kugel dringenden Wärmestrahlen von der andern hintern aufgefangen wurden. Endlich wandte er auch sinnreich flüssige Schirme an, indem er in einen vierkantigen Rahmen sich durchkreuzende feine Fäden ausspannte und zwischen ihnen dünne Scheiben von Eiweiß bildete, womit er sie mittelst eines feinen Pinsels überzog; sie gaben die nämlichen Resultate, als die Glasschirme, woraus zugleich hervorgeht, daß auch die strahlende Wärme durch Flüssigkeiten dringt.

309) Minder sich beziehend auf die Durchlassung der Wärmestrahlen durch Glas, als vielmehr auf eigentliche Polarisation derselben sind die Untersuchungen von BERARD<sup>1</sup>, welcher hauptsächlich bezweckte, die durch HERSCHEL in Anregung gebrachte ungleiche erwärmende Kraft der verschiedenfarbigen Lichtstrahlen genauer zu prüfen und zu untersuchen, ob auch die mit den Sonnenstrahlen vereinten Wärmestrahlen der durch MALUS neuentdeckten Polarisation unterworfen seyen. Zuerst liefs er die Sonnenstrahlen durch ein Prisma von isländischem Doppelspath in zwei Theile getrennt werden, und gewahrte, daß in jedem der beiden Farbenbilder die Wärme gleichmäfsig vom Violett zum Roth zunahm, woraus er also folgert, daß auch Wärmestrahlen polarisirt werden, da das eine der beiden Farbenbündel ein polarisirtes ist. Um zu ermitteln, ob auch die dunklen Wärmestrahlen polarisirt werden, verband er mit dem zweiten Spiegel der nach MALUS's Angabe eingerichteten Polarisationsmaschine einen metallenen Hohlspiegel, in dessen Focus die Kugel eines feinen Thermometers angebracht war, so daß beim Drehen des zweiten Spiegels um den durch

<sup>1</sup> Annales de Chim. et Phys. 1819. Mars. G. XLVI. 376. Annales of Philos. T. II. p. 164. Hauptsächlich bekannt aus BRON Traité de Phys. T. IV. p. 602.

den ersten polarisirten Lichtstrahl ebenso die reflectirte Wärme, wie das reflectirte Licht auf die Thermometerkugel fallen mußte. Indem er dann den zweiten Spiegel durch alle Azimuthe herumdrehte, ergab sich, daß das Thermometer allezeit stieg, wenn Licht reflectirt wurde, dagegen unbeweglich blieb, wenn dieses nicht der Fall war, wonach also die Wärmestrahlen von den Lichtstrahlen unzertrennlich seyn mußten. Mit dunkler Wärme lassen sich diese Versuche nicht anstellen, weil das Glas, wie sehr auch seine Oberfläche polirt seyn mag, die dunkle Wärme nach seinen Erfahrungen nicht reflectirt.

310) Diese anfänglichen unvollkommenen Versuche sind in neuester Zeit um vieles übertroffen worden durch die gehaltreichen Bemühungen, welche MELLONI und in specieller Beziehung auf die Polarisation insbesondere FORBES diesem Probleme gewidmet haben, wodurch die ganze Sache eine andere Gestalt erhalten hat. Unter die frühesten Versuche MELLONI's, welche er in Verbindung mit NOBILI anstellte<sup>1</sup>, gehören diejenigen, wodurch er anzufinden suchte, ob die Wärmestrahlen auf gleiche Weise, als die Lichtstrahlen, durchsichtige Körper durchdringen. Im Allgemeinen zeigte sich dieses bestätigt, sofern Gyps, Glimmer, Oel, Alkohol, Salpetersäure und andere klare Körper eine größere oder geringere Menge von Wärmestrahlen, die aus einer in siedendem Wasser oder sonst erhitzten eisernen Kugel römten, durchfallen ließen; das Wasser allein war derjenige Körper, welcher selbst in den dünnsten Schichten als Schirm für die Oeffnung der thermoelektrischen Säule gebracht gar keine Wärmestrahlen durchließ, indem die Magnetnadel ganz beweglich blieb. Die Ursache hiervon konnte nicht im Flüssigkeitszustande liegen, da andere Körper in diesem Aggregatzustande die genannte Eigenschaft nicht zeigten; auch ergab dieses evident daraus hervor, daß Eis in dünnsten Plättchen angewandt gleichfalls keine Wärmestrahlen der Kugel durchließ, wenn sie bis zum Rothglühen erhitzt über dem Thermomultiplicator hingeführt wurde, durchließ<sup>2</sup>. Der wesent-

<sup>1</sup> Aus *Antologia di Firenze* N. 136 in Poggendorff's *Ann.* XXVII. Vergl. *Bibl. univ.* 1832, p. 387.

<sup>2</sup> Die später folgenden Versuche beweisen, daß Wasser und Eis für Wärmestrahlen, welche mit Lichtstrahlen verbunden sind, aber für sogenannte dunkle permeabel seyen. Fraglich bleibt X.



lichste Satz, welchen MELLONI<sup>1</sup> daher aufstellt, heisst: die Durchsichtigkeit ist nicht die einzige Eigenschaft, welche das Durchlassen der Wärmestrahlen bedingt, sondern die eigenthümliche Beschaffenheit der Körper bewirkt, dass einige leichter, andere schwerer von den Wärmestrahlen durchdrungen werden, und wenngleich dieser Unterschied mit der Zunahme der Intensität der Wärmequelle abnimmt, so verschwindet er dadurch doch nicht gänzlich. Zu den Messungen bediente er sich eines empfindlichen Thermomultiplikators, und damit war es ihm allerdings möglich, die geringsten Unterschiede der Temperaturen noch wahrzunehmen. Auf diese Weise fand er die bereits (§. 71) erwähnte Abnahme der Temperatur im Spectrum, vom Maximum an nach beiden Seiten hin, wodurch dann die *isothermischen Zonen* entstehen, deren Lage jedoch mit der Verschiedenheit der Prismen wechselt. Was hiervon die Ursache sey, geht sehr evident aus einem interessanten Versuche hervor. Er liess die Farbenstrahlen eines durch ein Kronglasprisma gebildeten Spectrums durch eine etwa eine Linie dicke, zwischen zwei sehr dünnen und klaren Glasscheiben eingeschlossene Wasserschicht fallen, untersuchte die Wärme der einzelnen farbigen Strahlen und der dunklen isothermischen Zonen vor dem Durchgange und nach dem Durchgange durch diese Wasserschicht, und fand, dass sie in Folge dieses Durchganges ungleiche Verluste erlitten. Um die Grösse dieser Verluste leichter zu überblicken, dient die folgende Tabelle, worin die durch die Multiplicatornadel gezeigten und

---

dabei aber immer, ob es nicht eine so geringe verschwindende Dichte beider Substanzen giebt, bei welcher einige, wenn auch nur wenige dunkle Wärmestrahlen durchfallen. Dieses wird aus den Versuchen RICHIE's und auch aus den allgemeinen, durch MELLONI erhaltenen Resultaten mindestens sehr wahrscheinlich.

1 Annales de Chim. et Phys. T. XLVIII. p. 385. Poggendorff's Ann. XXIV. 640. Die Resultate dieser und der nächstfolgenden Abhandlung MELLONI's sind vollständig mitgetheilt und einer mathematischen Bearbeitung unterworfen in dem von BIOT verfassten Berichte der vom Institute ernannten Mitglieder der Commission zur näheren Prüfung der Sache, bestehend aus BIOT, ARAGO und POISSON. Alle drei sahen die Versuche und Biot insbesondere war anhaltend Theilnehmer derselben. Der Bericht findet sich in Mém. de l'Institut XIV., übers. in Poggendorff's Ann. XXXVIII. 1. XXXIX. 250. 43544.

dann corrigirten Wärmegrade angegeben sind, wobei es indeß überflüssig schien, diese wieder auf die Grade einer bestimmten Thermometerscale zu reduciren.

Zone des Wärmespectrums	Temperaturen- vor dem <sup>1</sup> nach dem Durchgange durch Wasser		Unter- schiede	Verlust in Hundert- steln der ursprüng- lichen Tempera- tur
Violett . . . . .	2	2,0	0,0	0,00
Indigo . . . . .	5	4,5	0,5	0,10
Blau . . . . .	9	8,0	1,0	0,11
Grün . . . . .	12	10,0	2,0	0,17
Gelb . . . . .	35	25,0	10,0	0,28
Orange . . . . .	47	27,0	20,0	0,42
Roth . . . . .	58	25,0	33,0	0,57
erste dunkle Zone	47	14,0	33,0	0,70
zweite — —	35	9,0	26,0	0,74
dritte — —	12	3,0	9,0	0,75
vierte — —	9	1,0	8,0	0,88
fünfte — —	5	0,5	4,5	0,90
sechste — —	3	0,0	2,0	1,00

311) MELLONI<sup>1</sup> hat das ungleiche Durchlassungsvermögen der verschiedenen Körper für Wärme noch weiter untersucht, indem er die Strahlen einer Argand'schen Lampe der Reihe nach durch 2 Millim. dicke Schichten derselben fallen liefs, wobei sich noch auffallender zeigte, dafs die am meisten diaphanen Körper nicht zugleich die meiste Wärme durchlassen<sup>2</sup>, wes-

<sup>1</sup> Aus Berzelius Jahresbericht N. XIII. in Poggendorff's Ann. XVIII. 371.

<sup>2</sup> BASELIUS berichtet bei dieser Gelegenheit, dafs GOTTLIEB GARN in dieser Beziehung interessanten Versuch seinen Freunden oft zeigen pflegte. Er concentrirte die Strahlen eines hellen Kohlenfeuers durch eine klare Glaslinse und liefs den Brennpunct auf Hand fallen, wobei viel Licht, aber wenig Wärme wahrnehmbar; wenn er aber statt des klaren Brennglases ein anderes durch Weinstein fast zur Undurchsichtigkeit violett gefärbtes anwandte, war Brennpunct wenig glänzend, die Hand aber mußte wegen der heftigen Hitze augenblicklich weggezogen werden. Mit MELLONI's oben zu erwähnenden Versuchen stimmt dieses nicht überein, doch

wegen er die Körper in letzterer Beziehung *diathermane* nennt. Die von ihm untersuchten Körper nebst der Angabe der Wärmemengen, welche durch sie hindurch fielen, zeigt folgende Tabelle.

Steinsalz, klar . . .	92	Nußöl, gelb . . . .	31
Flintglas, klar . . .	67	Olivensöl, grüngelb	30
Schwefelkohlenstoff,		Rüböl, gelb . . . .	30
klar . . . . .	63	Aquamarin, bläulich	29
Chlorschwefel, roth-		Borax, halbkklar . .	28
braun . . . . .	63	bras. Turmalin, grün	27
Kalkspath, klar . .	62	Copaivabalsam, dun-	
Bergkrystall, klar .	62	kelgelb . . . . .	26
Rauchtopas, braun .	57	Adular, klar, aderig	24
Topas, bras. klar .	54	Schwefeläther . . .	21
kohlens. Blei, klar .	52	Gyps, klar . . . . .	20
Kronglas . . . . .	49	Schwefelsäure . . .	17
Achat, weifs, durch-		Salpetersäure . . . .	15
scheinend . . . .	35	Alkohol . . . . .	15
Schwerspath, halb-		Citronensäure . . .	15
klar . . . . .	33	Alaunkrystall . . .	12
Terpentinöl, farblos	31	Wasser . . . . .	11

Bei einigen dieser Körper steht ihre *Diathermanie*<sup>1</sup> (von *diá* durch und *ἰσχυάτω* ich erhitze) in gleichem Verhältniss zu ihrem Refractionsvermögen, allein dieses ist keineswegs bei allen der Fall, auch ist es bei den krystallisirten gleichgültig, in welchem Verhältniss zu ihrer Krystallisationsaxe sie geschnitten sind. Auffallend zeigt sich aber, dafs die Durchsichtigkeit auf die Diathermanie keinen durchaus bedingenden Einflufs habe, denn MELLONI liefs aus einem Rauchtopas eine 48 Millim. dicke Scheibe verfertigen, die so undurchsichtig war, dafs man bei vollem Taglichte kaum eine darunter liegende

erklärt es sich genügend aus denen, die wir später namhaft machen werden.

1 Statt Diathermanie sagt man auch *Diathermanität*, allein jener Ausdruck scheint mir den gebräuchlichen Regeln der Wortbildung angemessener zu seyn, und er hat ausserdem den Vorzug der Kürze und grösseren Uebereinstimmung mit dem verwandten: *Diathermansie*, weswegen ich beide ausschliesslich gebrauche.



grobe Druckschrift erkennen konnte, und dennoch liefs sie von 100 Wärmestrahlen 54 hindurch, statt dafs durch eine vollkommen klare, nur 1,5 Millim. dicke Platte eines Alaunkrystalls 17 durchfielen. Ueber den Einflufs der Dicke erhielt er gleichfalls merkwürdige Resultate. Bei einer Rauchtupasplatte ging die Menge der von 100 Wärmestrahlen durchgelassenen durch 24mal vermehrte Dicke nur von 57 bis 54 herab, eine Kalkspathplatte verlor durch 46mal vermehrte Dicke nur ein Viertel ihrer diathermanen Eigenschaft, und bei Steinsalz wurde kein Unterschied zwischen Scheiben von 2 bis 30 oder 40 Millim. Dicke wahrgenommen. Aus klarem Spiegelglase wurden vier Scheiben von 2, 4, 6, 8 Millim. Dicke, möglichst parallelen Flächen und bester Politur geschliffen. Als auf diese eine bei allen gleiche Wärmemenge fiel, die wir durch 1000 ausdrücken wollen, betrug die Menge der durchgehenden der Reihe nach 619, 576, 558 und 549. Denkt man sich nun die dickste Scheibe aus vier einzelnen von der Dicke der ersten bestehend, so beträgt der Verlust der Wärme beim Durchgange durch die erste 0,381 der Gesamtmenge, bei der zweiten 43 von 619, also nur 0,071, und ebenso bei der dritten 0,031 und bei der vierten 0,016. Bei drei dicken Glasstücken von 2, 4, 6 Zoll Dicke waren die Mengen der durchdringenden Strahlen 484, 383 und 303 von 1000, also die Verluste 516 auf 1000 = 0,516, 101 auf 484 oder 0,215, 80 auf 383 oder 0,209 des Ganzen. Ein gleiches Gesetz der Abnahme zeigte sich bei Rübölschichten von verschiedener Dicke, und dieses Verhalten ist verschieden von dem, was beim Lichte statt findet.

312) In einer weiteren ausführlichen Abhandlung hat *MILLORE*<sup>1</sup> die wichtigen Resultate seiner Untersuchungen mittheilt, bei denen er sich des von ihm und *NOBILI* erfundenen Thermomultiplikators bediente<sup>2</sup>, dessen hoher Grad von Empfindlichkeit ihn zu Versuchen dieser Art vorzüglich geeignet macht, wovon wir jedoch hier nur eine Zeichnung mittheilen, da die Hauptsache, die thermoelektrische Säule, be-

<sup>1</sup> Vorläufige Nachricht in *L'Institut* 1833. N. 8 u. 12. *Bibl.* 1833. Oct. p. 191. *Poggendorff's Ann.* XXVIII. 687. Die Abhandlung selbst in *Ann. de Chim. et Phys.* T. LIII. p. 1. *Poggendorff's Ann.* XXXV. 112. 277. 385. 529. 559.

<sup>2</sup> *S. Art. Thermometer.* Bd. IX. S. 1001.

reits beschrieben worden ist, die übrigen Theile aber keiner näheren Beschreibung bedürfen. Als ein besonderer sehr großer Vorzug dieses Instrumentes vor andern Thermometern wird jedoch mit Recht durch MELLONI und FORBES hervorgehoben, daß es in so unglaublich kurzer Zeit auf sein Maximum kommt. Vor allen Dingen war erforderlich, die vermöge der Strahlung durch die Körper dringende Wärme von der durchgeleiteten zu trennen. Die hierfür von PICTET, PREVOST, RITCHIE und DELAROCHE angewandten Methoden sind bereits erwähnt worden; sie waren für MELLONI's Versuche nicht geeignet, und er wählte daher eine andere, indem er die zu untersuchenden Körper in diejenige Entfernung vom Thermomultiplicator brachte, in welcher die ohnehin schwache und langsame Durchleitung ein Minimum wird, d. h. er stellte den diathermanen Schirm in die Mitte zwischen die Wärmequelle und den Thermomultiplicator<sup>1</sup>. Es ergab sich übrigens aus den Versuchen selbst evident, daß die das Thermoskop afficirende Wärme bloß die vermöge der Strahlung durch die Schirme dringende war, denn die Nadel bedurfte bei jeder Art von Schirmen die nämliche Zeit, um stationär zu werden, nämlich 1,5 Minuten; ferner bewegte sich die Nadel gar nicht, wenn die Strahlen durch eine geschwärzte Glasscheibe oder Kupferscheibe aufgefangen wurden, und auch dann nicht, wenn die ungeschwärzten Glasscheiben eine hinlänglich lange Zeit in gleichem Abstände der abgesondert stehenden Wärmequelle ausgesetzt und dann vor den Thermomultiplicator an die gewöhnliche Stelle gesetzt wurden, wie nothwendig hätte geschehn müssen, wenn die von ihnen ausströmende Wärme auf das Thermoskop zu wir-

---

1 Ist  $a$  der Abstand der Wärmequelle vom Thermomultiplicator,  $x$  der Abstand des Schirms vom Thermomultiplicator und  $i$  die Intensität der Wärmequelle, so hat man unter der bekannten Voraussetzung, daß die Intensität der Strahlung dem Quadrate der Entfernung umgekehrt proportional ist, für die Strahlen auf der Vorderfläche des Schirms  $\frac{i}{(a-x)^2}$  und für die Hinterfläche  $\frac{ci}{(a-x)^2}$ , wenn  $c$  die Leitungsfähigkeit des Schirms bezeichnet. Es ist dann ferner nach eben diesen Principien die Strahlung von der Hinterfläche des Schirms gegen das Thermoskop:  $\frac{ci}{x^2(a-x)^2}$ , und um hierfür das Minimum  $y$  zu finden, muß man das Differential der Gleichung nehmen. Man erhält dann

ken vermöchte<sup>1</sup>. Hiermit noch nicht zufrieden, da es hauptsächlich auf den Beweis ankam, daß auch die Strahlen der dunklen Wärme die Körper durchdringen, was bis dahin geleugnet worden war, stellte MELLONI<sup>2</sup> die thermoelektrische Säule so, daß ihre Oeffnung einem direct auf sie einfallenden, durch eine Platte durchgefallenen Strahlencylinder ausgesetzt war. Rückte er dieselbe seitwärts, so nahm die Wirkung ab und verschwand gänzlich, sobald sie aus diesem Strahlencylinder gekommen war, selbst wenn er sie seitwärts der Platte näherte und letztere durch Umdrehung um ihre verticale Axe in eine Lage brachte, vermöge welcher sie der Oeffnung der Säule zugekehrt durch ihre eigene Wärme auf diese einwirken mußte. Eine Hauptsache war aber, das Verhältniß der die Nadel ablenkenden Kräfte zu den durchlaufenen Bogen zu finden, welches bei jedem Apparate verschieden ist. Es ergab sich, daß für den von MELLONI gebrauchten bis zu 20 Graden die Kräfte den Bogen direct proportional sind, was eine Folge seiner eigenthümlichen Windungen ist; für die übrigen erhielt er folgende Werthe:

Grade	Kräfte	Grade	Kräfte	Grade	Kräfte
20°	20,0	29°	33,4	38°	55,4
21	21,1	30	35,3	39	58,5
22	22,3	31	37,4	40	61,9
23	23,7	32	39,6	41	65,5
24	25,1	33	41,8	42	69,3
25	26,6	34	44,1	43	73,2
26	28,2	35	46,7	44	78,0
27	29,9	36	49,5	45	83,2
28	31,6	37	52,4		

$$\frac{\partial y}{\partial x} = \frac{2ci(2x-a)}{x^3(a-x)^3},$$

lehes = 0 gesetzt die Größe  $2x - a = 0$  giebt. Hieraus folgt  $x = \frac{1}{2}a$ , der Schirm muß sich also in der Mitte zwischen der Irnequelle und dem Thermomultiplicator befinden.

<sup>1</sup> Wenn man die Langsamkeit des Fortganges der nicht strahlenden Wärme durch die Luft berücksichtigt, wie sie oben nachgelesen worden ist, so kann man nicht wohl auf die Idee kommen, daß der auf den Schirm fallenden und ihn durchdringenden Wärme ein Teil von seiner Hinterfläche durch die Luft zum Thermomultiplicator getet seyn sollte.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. XXXVII. 205.



Beiläufig möge, wegen der Wichtigkeit der Versuche, noch bemerkt werden, daß die beiden Enden der thermoelektrischen Säule jede eine quadratische Fläche von 4,24 Centim. bildete; sie bestand aus 27,5 Paaren von Wismuth- und Antimonstäben, 32 Millim. lang, 2,5 breit und 1 Millim. dick. Um den Einfluß der eigenen Wärme der zu untersuchenden Schirme auf die kürzeste Weise zu entfernen, wurden zwei gleiche gewählt und auf gleichen Gestellen in gleiche Entfernung vor beide Enden der thermoelektrischen Säule gestellt, wodurch die Nadel sich auf 0 einstellte. Als Wärmequelle ist eine Argand'sche Lampe mit gereinigtem Oele am besten anwendbar, deren Wärme zwei Stunden lang unverändert bleibt. Um die Intensität dieser Wärmequelle stets gleich zu erhalten, wurde die Lampe ohne irgend einen Schirm in solche Entfernung gestellt, daß die Nadel bis 30 Grad abwich; zur Ausscheidung sonstiger Strahlen diente ein großer, in der Mitte durchbohrter, vor die Oeffnung der thermoelektrischen Säule gestellter Metallschirm, außerdem aber war vor beiden Oeffnungen noch ein kupferner Schirm angebracht; es bedurfte demnächst nur, daß eine Lampe von der andern Seite der Säule die Nadel wieder auf 0 zurückführte, und dann beide Schirme angebracht wurden, um den Nullpunct der Säule herzustellen und in kurzen Zeitfristen zu neuen Versuchen überzugehen, indem sonst das Gleichgewicht zwischen beiden Enden nur nach längerer Zeit wieder hergestellt wird.

313) Die erste Untersuchung bezog sich auf den *Einfluß der Oberfläche*, und es ergab sich, daß auf gleiche Weise, als das Licht, auch die Wärme am leichtesten durch glatte Oberflächen dringt. Es ging dieses aus Versuchen mit 8 aus einer und derselben Scheibe geschnittenen, gleich dicken Schirmen von Spiegelglas hervor, deren Oberflächen einen Uebergang von der größten Rauheit bis zur feinsten Politur bildeten. Die Ablenkungen der Nadel, deren Größe ohne die Schirme 30°, also corrigirt 35°,3 betrug, war der Reihe nach 5°,38; 6°,5; 8°,66; 12°,58; 14°,79; 17°,42; 18°,79; 19°,15. Die Resultate des ersten Versuchsreihe über den *Einfluß der Dicke* diathermaner Körper sind bereits (§. 311) erwähnt worden; wichtiger noch sind diejenigen, welche mit gereinigtem Rüböl erhalten wurden, weil die zunehmend dickeren Schichten dieser Flüssigkeit von weit homogenerer Beschaffenheit waren, als die

früher gebrachten Glastafeln, in denen sich die ungleichen Streifen nicht vermeiden ließen. Das Oel befand sich in kupfernen Kästen von gleichem Querschnitt, aber ungleicher Länge, die an ihren Enden mit gleichen Glasscheiben verschlossen und zwischen den durchbohrten Schirm und die Oeffnung des Thermomultipliers gestellt wurden. Um den Einfluß der Glasscheiben zu eliminiren, genügte es, einen der ungefüllten Kasten hinzusetzen und die Lampe so weit zu nähern, daß die Nadel sich auf  $30^\circ$  (corr.  $35^\circ,3$ ) einstellte, dann die Lampe durch einen Schirm zu bedecken, die Nadel wieder auf ihren Normalstand zurückgehn zu lassen und nach Wegnahme des Schirms die Messungen zu beginnen. Auf diese Weise wurden folgende einander zugehörige Größen gefunden:

Dicke der Flüssigkeit	Ablenkung	Dicke der Flüssigkeit	Ablenkung
6,767 Millim.	15°,642	54,139 Millim.	9°,540
13,535 —	12,831	81,209 —	8,988
27,069 —	10,389	108,279 —	8,512

Drückt man auch hier die Gesamtmenge der Strahlen durch 1000 aus, so hat man folgende Größen:

Dicke der Schicht	durchgehende Strahlen	aufgefangene Strahlen
6,767 Millim.	443	557
13,535 —	363	637
27,069 —	294	706
54,139 —	270	730
81,209 —	255	745
108,279 —	244	756

Man übersieht bald, daß die Wärmeverluste mit der Dicke zunehmen, ohne daß sich jedoch ein bestimmtes Gesetz hierfür herausstellt; so viel ist jedoch ersichtlich, daß beim Eintritt der Wärmestrahlen in die diathermanen Körper eine Menge derselben verloren gehe, der Rest aber sehr tief in diese Substanzen eindringe. Die bereits erwähnte merkwürdige Beob-

<sup>1</sup> Es scheint mir wahrscheinlich, daß auch beim Austritt der Wärme ein Verlust derselben statt findet, doch sind mir keine Versuche bekannt, die hierüber entscheiden.

achtung von DELOROUGH, daß die durch eine erste Glasscheibe durchgegangenen Wärmestrahlen eine folgende mit weit geringerem Verluste durchdringen, wurde durch MELLONI bestätigt, denn die Abweichungen der Nadel nach dem Zwischenbringen eines bis zu vier Glasschirmen waren  $21^{\circ},62$ ;  $18^{\circ},75$ ;  $17^{\circ},10$ ;  $15^{\circ},90$ . Wird hierbei die Gesamtmenge der Strahlen durch 1000 ausgedrückt, so erhält man folgende Größen:

Zahl der Schirme	Strahlen	
	durchge- lassene	aufge- fangene
1	619	381
2	531	469
3	484	516
4	460	540

und die Quotienten der Verluste, wenn die jedesmal vorhandene Menge als Einheit betrachtet wird, sind

0,381; 0,134; 0,087; 0,058.

Es findet also noch für die vierte Scheibe ein Verlust statt, die Gröfse desselben vermindert sich aber zunehmend, was um so auffallender ist, da die dunklen Wärmestrahlen um so weniger das Glas durchdringen, je geringere Intensität der Hitze sie besitzen.

314) Zunächst richtete MELLONI seine Bemühungen auf die Beantwortung der Frage, welchen *Einfluss die Durchsichtigkeit und die eigenthümliche Beschaffenheit der Körper* auf die Durchleitung der Wärmestrahlen ausübe, denn frühere Versuche deuteten zwar schon auf eine Ungleichheit dieses Durchstrahlungsvermögens bei verschiedenen Körpern, auch waren keine genügenden Thatsachen vorhanden, dasselbe der Durchsichtigkeit derselben direct proportional anzunehmen, es fehlte aber noch gänzlich an genauen, unter sich vergleichbaren Resultaten. Die nachfolgenden Versuche dienen dazu, dieses wichtige Problem aufzuklären. Um aus den zu untersuchenden Flüssigkeiten geeignete Schirme zu bilden, liefs MELLONI in eine dicke Glasscheibe mit parallelen Flächen mehrere 2 Cent. Breite und 9 Cent. lange Oeffnungen einschneiden, legte auf beiden Seiten derselben flache Spiegelscheiben an, welche durch einen äußeren messingnen Rahmen mit vier Schrauben angedrückt wurden,



und füllte die so gebildeten Räume mit den Flüssigkeiten. Die mit diesen Apparaten erhaltenen Resultate machte er dadurch vergleichbar, daß er ein Stück der genannten, hierzu genommenen dicken Spiegelscheibe zwischen die beiden bedeckenden Gläser legte und die Lampe so weit näherte, bis die Nadel bei Anwendung dieses Schirmes, in welchem die Glasplatte eine gleiche Dicke, als die Flüssigkeitsschicht besaß, zugleich aber, wie diese, zwischen den beiden Glasplatten lag, welche die Flüssigkeitsschicht begrenzten, eine gleiche Abweichung von  $19^\circ$  zeigte, als wenn sie für sich allein angewandt wurde. Die erhaltenen relativen Größen des Durchleitungsvermögens für strahlende Wärme sind nach den einzelnen Gruppen in folgender Tabelle zusammengestellt.

Substanzen der Schirme.	Ab- len- kung	Durch- fallende Strahlen
1) Farblose Gläser, 1,88 Millim. dick.		
Kein Schirm . . . . .	30°,00	100
Flintglas von Guinand . . . . .	22,90	67
— englisches . . . . .	22,43	65
— französisches . . . . .	22,36	64
— anderer Art . . . . .	22,19	64
Spiegelglas . . . . .	21,89	62
— andere Art . . . . .	21,10	60
— noch andere Art . . . . .	20,78	59
Kronglas, französisches . . . . .	20,58	58
Fensterglas . . . . .	19,25	54
— andere Art . . . . .	18,56	52
— noch andere Art . . . . .	17,83	50
Kronglas, englisches . . . . .	17,22	49
2) Flüssigkeiten. Dicke 9,21 Millim.		
Spiegelglas . . . . .	19°,10	53
Schwefelkohlenstoff, farblos . . . . .	21,96	63
Chlorschwefel, stark rothbraun . . . . .	21,83	63
Phosphorchlorür, farblos . . . . .	21,80	62
Chlorkohlenwasserstoff, farblos . . . . .	13,27	37
Nußöl . . . . .	11,10	31
Terpentinöl, farblos . . . . .	10,83	31
Rosmarinöl, farblos . . . . .	10,46	30
Rüböl, gelb . . . . .	10,38	30
Olivenöl, grüngelb . . . . .	10,35	30

Substanzen.	Ab- len- kung	Durch- fallende Strahlen
Naphtha, natürliche, schwach braungelb . . . . .	9°,77	28
Copaivabalsam, merklich gelbbraun	9,39	26
Lavendelöl, farblos . . . . .	9,28	26
Nelkenöl, schwach gelblich . .	9,26	26
Naphtha, rectificirte, farblos . .	9,10	26
Schwefeläther, farblos . . . . .	7,59	21
Schwefelsäure, farblos . . . . .	6,15	17
Nordhäuser Vitriolöl, merklich braun	6,09	17
Ammoniaklösung, farblos . . . .	5,47	15
Salpetersäure, farblos . . . . .	5,36	15
Alkohol, absoluter, farblos . . .	5,30	15
Kalihydrat, farblos . . . . .	4,63	13
Essigsäure, rectificirte, farblos .	4,35	12
Holzsäure, brenzliche, schwach bräunlich . . . . .	4,28	12
Zuckerwasser, farblos . . . . .	4,20	12
Alaunlösung, farblos . . . . .	4,16	12
Kochsalzlösung, farblos . . . . .	4,15	12
Eiweiß, schwach gelb . . . . .	4,00	11
Wasser, destillirtes, farblos . . .	3,80	11
3) Krystallisirte Körper. Dicke 2,62 Millim.		
Spiegelglas . . . . .	21°,60	62
Steinsalz, klar . . . . .	28,46	92
Kalkspath, klar . . . . .	21,80	62
— andere Art, klar . . . . .	21,30	61
Bergkrystall, farblos, klar . . . .	21,64	62
Rauchtöpas, stark braun, klar . .	20,25	57
Brasilianischer Topas, farblos, klar	19,18	54
Weißbleierz, klar . . . . .	18,35	52
weißer Achat, durchscheinend . .	12,48	35
Schwerspath, klar, schielend ge- streift . . . . .	11,72	33
Aquamarin, klar, schwach blau . .	10,16	29
Achat, gelber, durchscheinend . .	10,10	29
Borax, durchscheinend . . . . .	9,87	28
Turmalin, grün, klar . . . . .	9,54	27
Adular, klar, schielend gestreift	8,30	24
Gyps, klar . . . . .	7,15	20
Flussspath, klar, schielend gestreift	5,40	15
Citronensäure, klar . . . . .	5,15	15
Sardonyx, durchscheinend . . . .	4,98	14

Substanzen.	Ab- len- kung	durch- fallende Strahlen
kohlensaures Ammoniak, klar, schielend gestreift . . . . .	4°,50	13
weinsaures Kalinatron, klar . .	4,40	12
Alaun, klar . . . . .	4,36	12
schwefelsaures Kupfer, klar, stark blau . . . . .	0,0	0
4) Gefärbte Gläser. Dicke 1,85 Millim.		
dunkelviolet . . . . .	18°,62	53
gelblichroth . . . . .	18,58	53
purpurroth . . . . .	18,10	51
lebhaft roth . . . . .	16,54	47
blafs violett . . . . .	16,08	45
orangeroth . . . . .	15,49	44
hellblau . . . . .	15,00	42
dunkelgelb . . . . .	14,12	40
schöngelb . . . . .	12,08	34
goldgelb . . . . .	11,75	33
dunkelblau . . . . .	11,60	33
apfelgrün . . . . .	9,15	26
mineralgrün . . . . .	8,20	23
sehr dunkelblau . . . . .	6,88	19

Der bloße Anblick dieser Tabelle zeigt, daß die Durchsichtigkeit der Körper keineswegs ihrer Eigenschaft, die Wärmestrahlen durchzulassen, proportional ist. Um den auffallenden Unterschied in dieser Beziehung zwischen Alaun und Rauchtöpas noch weiter zu prüfen, stellte MELLONI vergleichende Versuche mit einem 1,5 Millim. dicken, ganz klaren Alaunblättchen und einem polirten, 86 Millim. dicken Rauchtöpas an, welcher so dunkel war, daß er, auf grobe Druckbuchstaben gelegt, diese am hellen Tageslichte nicht erkennen ließ; dennoch gab das Alaunblättchen nur 6°, der Rauchtöpas aber 19° Abweichung der Magnetnadel. Inzwischen zeigten sich die Körper, bei denen alles Durchscheinen mangelt, als Metalle, Holz und Marmorarten, für Wärmestrahlen ganz undurchsichtig, woraus wieder ein gewisser Zusammenhang zwischen Licht und Wärme hervorzugehn scheint<sup>1</sup>. Bei den Flüssigkeiten

<sup>1</sup> Daß so viele Wärmestrahlen nach der Tabelle durch helles



fällt meistens die Diathermanie mit dem Brechungsvermögen zusammen, bei den krystallisirten Körpern ist dieses aber keineswegs der Fall. Vorzugsweise auffallend ist das große Wärmedurchlassungsvermögen des Steinsalzes in Vergleichung mit dem Glase, wie auch ohne künstliche Apparate wahrnehmbar ist, wenn man die Strahlen eines Küchenfeuers auf einen Würfel von Steinsalz und einen ähnlichen von Glas fallen läßt, in welchem Falle der letztere stark erhitzt wird, der erste aber nur unbedeutende Wärme annimmt. Beim Steinsalze ist außerdem der geringe Einfluß der Dicke höchst merkwürdig, denn bei Schirmen von 2 und von 40 Millim. Dicke zeigte sich kein Unterschied in der Ablenkung der Nadel. Auch bei einem Kalkspathstücke von 92 Millim. Dicke ging die Ablenkung nur auf 18,5 Millim. herab, da sie bei 2,6 Millim. Dicke  $21^{\circ},8$  betrug. Die Richtung gegen die Krystallisationsaxe macht keinen Unterschied, wie sich bei gleich dicken Scheiben Bergkrystall zeigte, die in den verschiedensten Richtungen gegen diese Axe geschnitten waren.

315) In einer zweiten, gleich ausführlichen Abhandlung<sup>1</sup> prüft MELLONI den Einfluß, welchen die *Ungleichheit der Wärmequelle* auf die Diathermanie der verschiedenen Körper ausübt. Hierbei war erforderlich, die entwickelte Wärme frei und nicht nach ihrem Durchgange durch Glas, wie früher beim Gebrauche der Argand'schen Lampe mit Glasschornstein geschehn war, anzuwenden, weswegen hierzu eine gewöhnliche Lampe mit einfachem Dochte<sup>2</sup>, ein schraubenförmig gewundener, durch eine Weingeistflamme glühend erhaltener Platindraht, ein Kupferhut, welcher über einer Weingeistlampe eine constante Temperatur von  $390^{\circ}$  C. oder in runder Zahl  $400^{\circ}$  C.

---

Glas gehn, scheint mit dem (§. 311 Anm.) angeführten Versuche von GAHN im Widerspruch zu stehn; man muß aber berücksichtigen, daß eine Argand'sche Lampe eine weit größere Weisse des Lichts hat, als ein Küchenfeuer; die starke Diathermanie des Rauchtropases stimmt übrigens mit jener Erscheinung gut überein.

<sup>1</sup> Annales de Chim. et Phys. T. LV. p. 337. Poggendorff's Ann. XXXV. 385. 529.

<sup>2</sup> MELLONI gebrauchte eine Locatelli'sche Lampe; man sieht aber aus der Beschreibung, daß jede gemeine Lampe mit einfachem Dochte und ohne Glasschornstein ausreicht, wenn ihre Flamme und daher die durch sie erzeugte Wärme lange genug sich gleich bleibt.

annahm, und ein geschwärztes, mit siedendem Wasser gefülltes Gefäß von dünnem Kupferblech gewählt wurden. Diese verschiedenen Wärmequellen befanden sich stets in einem solchen Abstände vom Thermomultiplicator, daß die Nadel desselben um  $30^\circ$  (corrig.  $35^\circ,3$ ) abwich, und die erhaltenen Resultate sind daher unter sich vergleichbar.

316) Eine vorläufige Versuchsreihe war dazu bestimmt, zu erforschen, inwiefern die Dicke der diathermanen Körper auf die Menge der von verschiedenen Wärmequellen ausgehenden Strahlen einen Einfluss ausübt. Zu diesem Ende wählte MELLONI sieben Glasplatten von zunehmender Dicke, setzte sie als Schirme den vier Wärmequellen aus und erhielt folgende Wärmestrahlen von 100, wenn L die Lampe, P den Platindraht, K das bis  $390^\circ$  oder  $400^\circ$  C. erhitzte Kupferhütchen und W das Gefäß mit siedendem Wasser bezeichnen, welche als Wärmequelle dienten.

Dicke der Scheiben	L	P	K	W
0,07 Millim.	77,0	57	24,0	12
0,5 —	54,0	37	12,0	1
1,0 —	46,0	31	9,0	0
2,0 —	41,0	25	7,0	0
4,0 —	37,0	20	5,0	0
6,0 —	35,0	18	4,0	0
8,0 —	33,5	17	3,4	0

Die Menge der durch diathermane Körper dringenden Wärmestrahlen nimmt mit der Dicke der Lamellen ab, aber für jede Wärmequelle in einem verschiedenen Verhältnisse, und zwar in einem der Intensität der Wärmequelle umgekehrt proportionalen. Nach früheren Versuchen von RITCHIE, DELAROCHE und Andern schienen die dunklen Wärmestrahlen gar nicht durchzudringen, weil die von ihnen angewandten Lamellen immer noch nicht dünn genug waren, MELLONI aber dehnte seine Versuche auf noch weit dünnere Lamellen aus, namentlich von Gyps und Glimmer, die sich sehr leicht spalten lassen, und fand, daß die Mengen der von allen Wärmequellen durchdringenden Strahlen sich der Gleichheit um so mehr nähern, je dünner die Blättchen werden. Hieraus geht hervor, daß die Wärmestrahlen nicht von der Oberfläche zurückgeworfen werden, sondern allerdings in das Innere der Körper eindringen und

hier erst verschwinden, oder, wie er sich ausdrückt, daß die Wärmestrahlen von verschiedener Abkunft mehr oder weniger schnell im Innern einer und derselben Masse erlöschen, die Theilchen der Körper also auf die strahlende Wärme eine wirkliche Absorptionskraft ausüben und zwar eine desto stärkere, je niedriger die Temperatur der Wärmequelle ist<sup>1</sup>. Zugleich zeigt sich ein merkwürdiger Unterschied der verschiedenen Körper hinsichtlich ihres Vermögens, die minder hellen Wärmestrahlen am Durchgehen zu hindern, wie folgende Tabelle zeigt, worin die obigen Bezeichnungen der Wärmequellen beibehalten und die Mengen der durchgelassenen Strahlen angegeben sind.

---

<sup>1</sup> MELLONI scheint mir in Gefahr, sich selbst und Andere in einen Irrthum zu verstricken und dadurch einen Hauptumstand zu übersehen, wenn er bei dem Satze stehen bleibt, daß die Wärmestrahlen um so weniger die Körper durchdringen, je geringer die Hitze der Wärmequelle ist. Allerdings ist die Intensität der Hitze einer Kerzenflamme größer, als die eines Gefäßes mit siedendem Wasser, denn die Hitze wächst mit zunehmender Lichtentwicklung vom dunklen Körper bis zum weißglühenden; allein bei den vorliegenden Versuchen war die Intensität der Wärme da, wo sie auf die Schirme fiel, allezeit gleich, denn die Wärmequelle wurde sehr zweckmäßig und wegen der Nothwendigkeit, vergleichbare Resultate zu erhalten, so viel näher gerückt, daß die Nadel ohne Schirm bis 30° abwich. Diesemnach wurden von den gleich intensiven Wärmestrahlen mehr von den dunklen, als von den leuchtenden absorbirt, und hiervon muß die Ursache nothwendig in ihrer eigenthümlichen Beschaffenheit liegen. Die mit Lichtstrahlen verbundenen oder zugleich Licht entwickelnden Wärmestrahlen, obgleich an Intensität den dunklen nicht überlegen, sind daher insofern von ihnen verschieden, als sie tiefer in die Körper eindringen und dieselben leichter durchdringen. Daß übrigens diathermane Körper gar keine Wärmestrahlen von der Oberfläche zurückwerfen sollen, kann wohl nicht in ganzer Strenge gelten, denn MELLONI selbst giebt (§. 824) die Größe der Reflexion der Wärmestrahlen von der Oberfläche des Bergkrystalls an, und FORSTER erhielt unzweideutige Spuren der Polarisation durch Reflexion (§. 883).



Substanzen, 2,6 Millim. dick.	L	P	K	W
Steinsalz, klar, farblos . . . .	92	92	92	92
Flusspath, klar, farblos . . . .	78	69	42	33
Steinsalz, durchsichtig, schielend	65	65	65	65
Beryll, klar, grüngelb . . . .	54	23	13	0
Flusspath, klar, grünlich . . . .	46	38	24	20
Kalkspath, klar, farblos . . . .	39	28	6	0
— klar, farblos . . . .	39	28	5	0
Spiegelglas, klar, farblos . . . .	39	24	6	0
— klar, farblos . . . .	38	26	5	0
Bergkrystall, klar, farblos . . . .	38	28	6	0
Rauchtöpas, klar, braun . . . .	37	28	6	0
saures chroms. Kali, klar, orange	34	28	15	0
Topas, klar, farblos . . . .	33	24	4	0
Weißbleierz, klar, farblos . . . .	32	23	4	0
Schwerspath, klar, schwach-				
schielend . . . . .	24	18	3	0
Achat, durchscheinend, weiß . . .	23	11	2	0
Adular, klar, schielend, gestreift	23	19	6	0
Amethyst, klar, violett . . . .	21	9	2	0
Bernstein, künstlicher, klar, gelb	21	5	0	0
Aquamarin, klar, blaugrün . . . .	19	13	2	0
Achat, durchscheinend, gelb . . .	19	12	2	0
Borax, durchscheinend, weiß . . .	18	12	8	0
Turmalin, klar, dunkelgrün . . .	18	16	3	0
Ochsenhorn, durchscheinend, braun	18	4	0	0
Gummi, gemeines, klar, gelblich	18	3	0	0
Schwerspath, klar, schielend, ge-				
streift . . . . .	17	11	3	0
Gyps, klar, farblos . . . .	14	5	0	0
Sardonyx, durchscheinend, braun	14	7	2	0
Citronensäure, klar, farblos . . .	14	2	0	0
kohlens. Ammoniak, klar, schie-				
lend, gestreift . . . . .	12	3	0	0
weins. Kalinatron, klar, farblos	11	3	0	0
Bernstein, natürl., durchscheinend,				
gelb . . . . .	11	5	0	0
Alaun, klar, farblos . . . .	9	2	0	0
Leim, klar, gelbbraun . . . .	9	2	0	0
Perlmutter, durchscheinend, weiß	9	0	0	0
Kandiszucker, klar, farblos . . .	8	0	0	0
Flusspath, durchscheinend, grün	8	6	4	0
Zucker, geschmolzener, klar, gelb-				
lich . . . . .	7	0	0	0
Eis, sehr rein, klar, farblos . . .	6	0	0	0

Aus diesen Versuchen geht das wichtige Resultat hervor, daß es Wärmestrahlen von verschiedener Beschaffenheit giebt, indem einige von gewissen Körpern mehr als andere absorbiert werden. Eben dieses zeigt sich auch, wenn man gleich intensive Wärmestrahlen einer Lampe, nachdem sie durch ein schwarzes undurchsichtiges Glas gegangen sind, die freien des glühenden Platins, des 400° heißen Kupfers und des Wassergefäßes durch eine 1 bis 2 Millim. dicke Glasscheibe auf die Säule fallen läßt. Nennt man die Menge der durch die Glasscheibe gedrungeenen Strahlen für die erste Wärmequelle 1, so ist sie für die zweite 0,7 bis 0,8; für die dritte 0,12 bis 0,15; für die vierte endlich 0, obgleich in allen vier Fällen dunkle Wärme vorhanden ist<sup>1</sup>. Am merkwürdigsten in dieser Beziehung ist das Steinsalz, welches unter allen untersuchten Körpern allein von den verschiedenen Wärmestrahlen eine gleiche Menge absorbiert und durchläßt. Dieselbe Erfahrung zeigt sich auch dann, wenn die Wärmequellen eine noch geringere Intensität haben, z. B. wenn man sie von Gefäßen ausströmen läßt, in denen sich nur bis 45° C. erwärmtes Wasser befindet, wie nicht minder bei der Anwendung dickerer Schirme, insofern Steinsalzplatten von 15 bis 20 Millim. Dicke von allen vier Wärmequellen eine gleiche Menge durchlassen. MELLONI vergleicht dieses mit dem Durchlassen der Lichtstrahlen durch verschiedenfarbige Gläser, indem nur die mit den farbigen Medien gleiche Farben besitzenden Lichtstrahlen frei durch diese dringen, die andern aber absorbiert werden, und es wären demnach die dunkleren Wärmestrahlen den farbigen Lichtstrahlen ähnlich, die nur durch gewisse Körper dringen, die von der Sonne oder einer hellglänzenden Flamme ausgehenden aber dem weißen Lichte. Die Körper zerfallen hiernach in *diathermane* und *athermane*, und die ersteren wieder in *universelle* und *partielle*, wobei es nur eine einzige universell diathermane, den farblosen Mitteln zu vergleichende Substanz giebt, das Steinsalz; alle übrige aber, die den farbigen durchsichtigen Substanzen analog sind, gehören zu den partiellen. Man nimmt meistens an, und dieser Ansicht war anfangs auch MELLONI, daß alle nicht diaphane Körper zugleich atherman sind, allein Versuche mit schwarzem Glase und schwarzem Glimmer,

1 Poggendorff's Ann. XXXIX. 211.

die das intensivste Sonnenlicht vollständig auffangen, zeigten sich nach folgender Tabelle, worin die nämlichen Bezeichnungen beibehalten sind, als partiell diathermane:

	L	P	K	W
schwarzes Glas, 1 Millim. dick . .	26	25	12	0
— — 2 — — . .	16	15,5	8	0
schwarzer Glimmer, 0,6 Millim. dick	29	28	13	0
— — 0,9 — —	20	20	9	0

Was früher DELAROCHE beobachtete und MELLONI bestätigt fand, daß Wärmestrahlen, wenn sie durch eine diathermane Platte gedrungen sind, durch eine zweite mit geringerem Verluste dringen, zeigt sich gleichfalls dem Verhalten des Lichtes analog, denn die weißen Lichtstrahlen verlieren viel beim Durchfallen durch eine farbige Glasplatte, die durch diese gedungenen farbigen aber verlieren nur wenig, wenn sie eine zweite Platte von gleicher Farbe durchdringen.

317) Bedient man sich der nämlichen Wärmequelle, aber von ungleicher Intensität, so scheint es, als müsse man annehmen, daß die unter übrigen gleichen Bedingungen erzeugte Wärme den Intensitäten direct proportional seyn werde, allein die Versuche bestätigten dieses nicht. Hierbei diente ein hohler Würfel von dünnem Metallblech mit heißem Wasser gefüllt, welcher die Wärme aus seiner mit Kienrufs überzogenen Fläche aus gleichen Entfernungen gegen die thermoelektrische Säule strahlen liefs. Die Temperatur des Wassers wurde durch Thermometer gemessen, und die folgende Tabelle enthält unter T die Temperatur des Wassers, unter t den Ueberschuß über die äußere Temperatur und unter  $\Theta$  die Grade der Temperatur, welche die Säule anzeigte, alle nach der hunderttheiligen Scale.

T	t	$\Theta$	T	t	$\Theta$
100°	75°	35°,58	60°	35°	12°,21
94	69	30,81	55	30	9,85
90	65	28,25	50	25	7,75
85	60	25,23	45	20	5,34
80	55	22,40	40	15	3,60
75	50	19,68	35	10	2,05
70	45	17,01	30	5	0,92
65	40	14,45			



Sucht man die Quotienten  $\Theta:t$ , so sind sie einander durchaus nicht gleich, wie zu erwarten wäre, sondern  $\frac{35,58}{75} = 0,4577$ ;  $\frac{19,68}{50} = 0,3936$ ;  $\frac{5,34}{20} = 0,267$  u. s. w. Man muß also annehmen, daß die Wärmestrahlen beim Durchgange durch die geschwärzte Metallplatte einen mit der Abnahme ihrer Intensität wachsenden Verlust erlitten<sup>1</sup>.

318) Die Wärmestrahlen zeigen, wie die Lichtstrahlen, die Fähigkeit gebrochen zu werden, und da das Steinsalz der einzige universell diathermane Körper ist, so muß man diesen bei den Versuchen über die *Refraction* der Wärmestrahlen in Anwendung bringen. Nach früheren Versuchen gaben Glaslinsen gegen ein Küchenfeuer gehalten zwar einen hellen Brennpunct, allein dieser hatte nur eine geringe Wärmeintensität, und SCHEELE<sup>2</sup> behauptete, ein Thermometer steige in demselben gar nicht, wogegen jedoch HERSCHEL und BRAND<sup>3</sup> fanden, daß einige meßbare Wärme vorhanden sey, ohne Zweifel deswegen, weil sie ein heller brennendes Feuer anwandten. Die Brechbarkeit, selbst der ganz dunklen Wärmestrahlen, wurde aber durch folgenden Versuch unwiderlegbar entschieden. MELLONI stellte das Gefäß mit siedendem Wasser hinter den Schirm, und die thermoelektrische Säule S so, daß die nach O fortgepflanzten Wärmestrahlen sie nicht treffen konnten, weswegen die Magnetnadel auf 0 stehn blieb. Darauf stellte er auf das Tischchen G ein Steinsalzprisma vertical, die hierdurch gebrochenen Wärmestrahlen fielen auf die Säule, und die Nadel zeigte augenblicklich die Erwärmung der thermoelektrischen Säule. Daß dieses keine Folge der Erhitzung des Prisma's sey, ergab sich deutlich; denn wenn man den brechenden Winkel desselben umkehrte, ging die Nadel sofort auf 0 zurück. Eine interessante Frage hierbei war, ob die von ungleichen Wärmequellen ausgehenden Strahlen eine verschiedene Brechbarkeit zeigen. Um dieses auszumitteln, stellte MELLONI eine thermoelektrische Säule M von 15 über einander liegenden

<sup>1</sup> Möglicherweise könnte dieser Verlust auch ganz oder zum Theil vom Durchgange durch die Luft herrühren.

<sup>2</sup> Dessen Werke Th. I. S. 125.

<sup>3</sup> Philos. Trans. 1800 und 1820.

Paaren Wismuth und Antimon auf das Lineal D, welches auf dem Kreisbogen AB verschiebbar lag. Die Wärmestrahlen von dem glühenden Platindrahte wurden durch das Steinsalzprisma gebrochen, und die thermoelektrische Säule so lange verschoben, bis die Nadel die grösste Intensität der Wärme zeigte. Wurde dann statt des Platins die Lampe hingestellt, so mußte das Lineal etwa zwei Linien weiter nach B geschoben werden, um die grösste Wärmeintensität zu erhalten, und um drei Linien nach A zu, wenn das erhitzte Kupferhütchen angewandt wurde; das Gefäß mit siedendem Wasser hatte zu geringe Intensität, als daß eine genaue Messung damit gestattet wäre. Hiernach sind also die dunkleren, weniger intensiven Wärmestrahlen die am wenigsten brechbaren, so wie die am meisten leuchtenden farbigen Lichtstrahlen eine geringere Brechung erleiden, als die minder leuchtenden. Eine Linse aus Steinsalz gewährt hiernach die Vortheile, daß man damit geringe Wärmemengen concentriren oder auch die Strahlen einer intensiveren Wärmequelle, wenn man letztere in den Brennpunct der Linse bringt, weit fortpflanzen kann.

319) Die hieraus hervorgehende auffallende Aehnlichkeit zwischen dem Verhalten des Lichtes und der Wärme mußte nothwendig die Frage veranlassen, ob sich bei den Strahlen der letzteren nicht auch eine Art von *Polarisation* zeige. Das Wenige, was DELAROCHE und BERARD in dieser Beziehung mitgetheilt haben, wovon bereits die Rede war, ist von geringer Bedeutung, eine eigene Polarisation der Wärmestrahlen dagegen ist zuerst durch FORBES aufgefunden worden, wie sogleich erwähnt werden soll; wir wollen aber, um den Zusammenhang nicht zu unterbrechen, die durch MELLONI anfangs erhaltenen verneinenden Resultate hier vorläufig erwähnen. Da die Lichtpolarisation leicht durch Turmalinplatten bewirkt wird, welche der Krystallisationsaxe parallel geschnitten sind, so klebte MELLONI über die vierkantige Oeffnung einer Kupferplatte mit etwas Wachs eine Turmalinplatte, deren Axe einer der Seiten parallel war, legte eine zweite ebenso vorgerichtete Kupferplatte darüber, verfertigte sich auf die nämliche Weise eine zweite solche Platte; und brachte beide als Schirm in seinen Apparat, konnte aber keinen Unterschied wahrnehmen, wenn die Axen der Turmaline einander parallel oder sich rechtwinklig schneidend waren, auch konnten sie sich, ohne irgend einen

Einfluss zu äußern, in sonstigen Winkeln schneiden, und es folgte also hieraus, daß die irdischen Wärmestrahlen durch Turmalinplatten nicht polarisierbar seyen. Ein eigenthümliches Verhalten zeigten diese Strahlen dagegen, wenn sie durch eine diathermane Platte gegangen noch eine zweite durchdringen mußten. Man nehme an, daß die durch eine Platte Citronensäure fallenden Strahlen eine Ablenkung der Nadel von 30° bewirkten. Wurde dann eine Platte Alaun so gestellt, daß die durch die Citronensäure gegangenen Strahlen diese gleichfalls durchdringen mußten, ehe sie zur thermoelektrischen Säule gelangten, so ging die Magnetnadel nur um 3 bis 4 Grade zurück. Statt der Alaunplatte konnten auch andere Substanzen gewählt werden, MELLONI behielt aber diese bei, liefs die Strahlen vorher durch andere Platten als die Citronensäure fallen, und erhielt dann die in nachfolgender Tabelle angegebenen Werthe, indem die erste Columne die Schirme bezeichnet, durch welche 100 Strahlen auf die Alaunplatte fielen, die zweite aber diejenige Menge, welche von diesen durch die Alaunplatte drangen.

Schirme.	Strahlen.
Kein Schirm . . . . .	9
schwarzer Glimmer, undurchsichtig	2
grüner Turmalin . . . . .	7
Steinsalz, klar . . . . .	9
Steinsalz, schielend . . . . .	9
Borax . . . . .	11
Schwerspath . . . . .	12
Adular . . . . .	14
saures chromsaures Kali . . . . .	14
weißser Glimmer . . . . .	15
Beryll . . . . .	19
Aquamarin . . . . .	19
Kalkspath . . . . .	22
Perlachat . . . . .	24
gelber Achat . . . . .	24
Bergkrystall . . . . .	25
Spiegelglas . . . . .	27
gelber Bernstein . . . . .	30
kohlensaures Ammoniak . . . . .	31
Gummi . . . . .	45
Gyps . . . . .	72
weinsaures Kalinatron . . . . .	80
Citronensäure . . . . .	85
Alaun . . . . .	90



Die Aehnlichkeit, welche sich hiernach zwischen den Wärmestrahlen und Lichtstrahlen herausstellt, insofern Wärmestrahlen, die bereits durch ein absorbirendes Medium gedrungen sind, in einem zweiten mehr oder weniger verlieren, bezieht sich nicht sowohl auf die Polarisation, als vielmehr auf die Eigenschaft, daß Lichtstrahlen, die durch farbige Medien gedrungen sind, andere gleichfarbige leichter durchdringen, als anders gefärbte. MELLOWI gebraucht hierfür den ihm von AMÉRE angegebenen Ausdruck *Diathermansie*, insofern Citronensäure, Gyps u. s. w. eine dem Alaun sehr ähnliche, Steinsalz, Borax u. s. w. aber eine sehr verschiedene Diathermanie besitzen.

320) MELLOWI brachte nochmals die Frage zur Untersuchung, ob die Farbe des Glases einen Einfluß auf die Diathermanie habe, und erhielt aus seinen Versuchen mit gefärbten Glasplatten, sämmtlich 1,85 Millim. dick, folgende unter A angegebene, von 100 durchgelassene Strahlen; drangen aber 100 Strahlen durch die nämlichen gefärbten Gläser und dann durch eine Alaunplatte, so liefs letztere die unter B angegebenen hindurch.

Gefärbte Gläser	A	B
weisses Glas . . . . .	40	27
dunkelrothes Glas . . . . .	33	27
orangefarbenes Glas . . . . .	29	27
lebhaft gelbes Glas . . . . .	22	27
apfelgrünes Glas . . . . .	25	3
mineralgrünes Glas . . . . .	23	3
blaues Glas . . . . .	21	27
indigofarbiges Glas . . . . .	12	27
violettes Glas . . . . .	34	27
schwarzes, undurchsichti- ges Glas . . . . .	17	1

Hieraus geht hervor, daß jede Färbung des Glases seine Diathermanie schwächt, eine bestimmte Reihenfolge aber, wie die zunehmende Wärme in den farbigen Strahlen des Spectrums, findet nicht statt; die Diathermansie wird, mit Ausnahme der grünen und schwarzen Färbung, durch die Farben nicht geändert, sondern ist der beim ungefärbten Glase gleich, wozu jedoch zu bemerken, daß der Alaun für sich bei gleicher

Dicke der Platte von 100 Strahlen nur 9 durchliefs, mithin alle gefärbte Gläser, mit Ausnahme der grünen und des schwarzen, die Wärmestrahlen so modificirten, dafs von ihnen dann dreimal so viel durch die Alaunplatte drangen. Warum namentlich das grüne, mit Kupfer gefärbte Glas hiervon eine Ausnahme macht, ist allerdings schwer zu entziffern.

324) Das angegebene Verfahren läfst sich auch umkehren, wenn man, anstatt die Wärmestrahlen erst durch die genannten diathermanen Substanzen und dann durch die Alaunplatte fallen zu lassen, sie vielmehr zuerst durch die Alaunplatte und dann durch sonstige diathermane Substanzen dringen läfst. Da man aber statt der Alaunplatte auch Platten von jeder andern Substanz wählen kann, so giebt dieses eine ausnehmend grofse Menge von Combinationen. MELLONI hat seine Versuche nur auf fünf Substanzen ausgedehnt und die erhaltenen Resultate in einer Tabelle neben einander gestellt. In dieser sind in der ersten Columnne diejenigen Substanzen genannt, welche zwischen die Alaunplatte oder eine Platte aus den andern vier Substanzen und die thermoelektrische Säule gestellt werden und auf welche jederzeit 100 Wärmestrahlen aus der vor ihnen befindlichen, der Wärmequelle zugewandten Platte fallen, in den folgenden Columnnen sind aber die Mengen von Wärmestrahlen genannt, welche sie von diesen 100 Strahlen durchlassen, die aus einem der vor ihnen befindlichen diathermanen Schirme auf sie fallen, und zwar

in Columnne A, wenn der Schirm eine Alaunplatte von 2,6 Millim.,

—	—	G,	—	—	—	—	Gypsplatte	—	2,6	—	—
—	—	K,	—	—	—	—	Platte von chroms.				
							Kali	—	2,6	—	—
—	—	gG,	—	—	—	—	grüne Glas-				
							platte	—	1,85	—	—
—	—	sG,	—	—	—	—	schwarze				
							Glasplatte	—	—	—	—
											Dicke ist.

Platten <sup>1</sup> .	A	G	K	gG	sG
Steinsalz . . . . .	92	92	92	92	92
Flusspath . . . . .	90	91	88	90	91
Beryll . . . . .	80	91	66	70	57
Kalkspath . . . . .	91	89	56	59	55
Glas, 0,5 Millim. dick . .	90	85	68	87	80
Glas, 8 Millim. dick . .	90	82	47	56	45
Bergkrystall . . . . .	91	85	52	78	54
saures, chroms. Kali . .	57	53	71	28	24
Schwerspath . . . . .	36	47	25	60	57
weißer Achat . . . . .	70	78	30	43	17
Adular . . . . .	23	58	43	50	23
Bernstein . . . . .	65	61	20	13	8
Glimmer, schwarzer, opaker, 0,9 Millim. dick . . .	0,4	12	16	38	43
Achat, gelber . . . . .	57	64	24	35	14
Aquamarin . . . . .	60	57	26	20	21
Borax . . . . .	23	33	23	30	24
Turmalin, grüner . . . .	1	10	14	24	30
Gummi, gemeines . . . .	61	52	12	6	4
Gyps . . . . .	59	54	22	9	15
Gyps, 12 Millim. dick . .	56	45	17	5	0,4
Ammoniak, kohlensaures .	44	34	11	6	5
Citronensäure . . . . .	88	52	16	3	2
weinsaures Kalinatron . .	85	60	15	2	1
Alaun . . . . .	90	47	15	0,5	0,3
weißes Glas <sup>2</sup> . . . . .	90	83	50	67	55
violettes Glas . . . . .	76	72	42	56	47
rothes Glas . . . . .	74	69	41	54	45
orangefarbenes Glas . . .	65	58	36	48	39
apfelgrünes Glas . . . .	3	20	22	55	50
mineralgrünes Glas . . .	1	15	19	52	58
gelbes Glas . . . . .	49	46	27	35	30
blaues Glas . . . . .	47	42	26	34	29
schwarzes undurchsichtiges Glas . . . . .	0,5	18	11	42	52
indigofarbiges Glas . . .	27	26	14	20	17

1 Die Dicke derselben betrug bei allen 2,6 Millim. Ausnahmen  
sind besonders angegeben worden.

2 Die Dicke dieses und der folgenden Gläser betrug 1,85 Mil-  
limeter.



MELLONI zeigt an einigen Beispielen, daß die Stellung der Platten auf den Durchgang der Wärmestrahlen keinen Einfluß hat, indem sich dasselbe Verhältniß zeigt, wenn die nämlichen Platten sich abwechselnd in der vorderen oder hinteren Stelle befinden. Nimmt man z. B. Alaun und chromsaures Kali, so lassen diese für sich von 100 Wärmestrahlen 9 und 34 durch. Sollen sie daher 100 Strahlen durchlassen, so hätte man die Proportionen:

$$9:100=100:x \text{ und}$$

$$34:100=100:x,$$

welches 1111 für Alaun und 294 für chromsaures Kali giebt. Wenn aber das chromsaure Kali von Alaun 100 Strahlen empfängt, so läßt es 57 durch, und wenn der Alaun vom chromsauren Kali 100 empfängt, so läßt er 15 durch, beides nach Angabe der Tabelle. Es ist aber wirklich

$$57:15=1111:294,$$

woraus der angegebene Satz folgt. Dagegen zeigen sich die Körper ungleich diatherman für die bereits durch einen andern Körper durchgegangenen und die unmittelbar auf sie fallenden Strahlen. So sind Glas, Kalkspath und Bergkrystall diathermaner für die durch alle fünf in der Tabelle enthaltenen Körper durchgefallenen Strahlen, als für die, welche von der Wärmequelle unmittelbar ausgehn, Citronensäure und weinsaures Kali aber sind für die durch Alaun und Gyps gedrungeenen Strahlen permeabler, für die durch grünes und schwarzes Glas gedrungeenen dagegen weniger permeabel, als für die von der Wärmequelle selbst kommenden. Undurchsichtiger Glimmer und Turmalin wirken im entgegengesetzten Sinne und überhaupt findet in dieser Beziehung kein allgemeines Gesetz statt weswegen es um so merkwürdiger ist, daß das Steinsalz keinem dieser Wechsel unterliegt, indem es stets die nämliche Menge von Wärmestrahlen durchläßt, sie mögen von der Wärmequelle unmittelbar ausgegangen seyn oder bereits andere Körper durchdrungen haben. Die durch Alaun durchgegangenen Strahlen haben die Eigenschaft erhalten, daß sie alle farblosen Körper in großer Menge durchdringen, durch farbige aber stark absorbirt werden, die durch grünes und schwarzes Glas gegangenen dagegen haben gerade die entgegengesetzte Eigenschaft, indem sie opake Körper leicht durchdringen, von durchsichtigen

aber stark absorhirt werden; erstere gleichen daher mehr den von der Sonne ausgehenden, letztere mehr den von dunklen Wärmequellen ausgehenden Wärmestrahlen. Um diesen Unterschied der Wärmestrahlen noch weiter zu prüfen, liefs MELLONI Sonnenstrahlen durch eine mit grünem Glase bedeckte Oeffnung in ein dunkles Zimmer auf die geschwärzte Kugel eines Differentialthermometers fallen. Die Flüssigkeit sank durch die entbundene Wärme sogleich bedeutend, kehrte nur wenig zurück, als dicht bei der Oeffnung eine klare Glasplatte eingeschoben wurde, aber sehr merklich, als statt ihrer eine Alaunplatte diente. Die rückgängige Bewegung der Flüssigkeit wurde bemerkbarer, als die dünne Glasplatte weggenommen und statt ihrer eine dickere hingehalten ward, sobald aber eine Platte Steinsalz an deren Stelle kam, sank die Flüssigkeit augenblicklich zu ihrer vorigen Tiefe. MELLONI folgert hieraus, *dafs im Sonnenlichte eben solche verschiedene Wärmestrahlen gemischt sind, als in dem von irdischen leuchtenden Körpern ausgehenden.* Hiernach giebt es nur einen einzigen diaphanen und farblosen Körper, welcher auf Licht- und Wärmestrahlen auf gleiche Weise einwirkt, alle übrige lassen Licht von jeglicher Art ohne Unterschied durchgehn, absorbiren aber gewisse Wärmestrahlen und lassen andere durchgehn. Dieses ist die Eigenschaft, welche MELLONI durch den Ausdruck: *Diathermanie* bezeichnet, eine Art von Färbung für Wärmestrahlen, insofern sie auf die verschiedenen Arten der Wärmestrahlen auf ähnliche Art wirken, als farbige diaphane Körper auf die verschieden gefärbten Lichtstrahlen. Gewöhnliche Linsen und Prismen von Glas können daher nur einen gewissen Theil der strahlenden Wärme brechen, denn das Glas absorhirt einige der aus leuchtenden Wärmequellen abstammenden Strahlen und absorhirt fast die Gesammtheit der dunklen Wärmestrahlen.

3) MELLONI hat noch eine Eigenthümlichkeit der durch diathermane Körper durchgegangenen Wärmestrahlen weiter verfolgt, die zuerst durch BADEN POWELL<sup>1</sup> aufgefunden wurde. Dieser liefs die Strahlen einer Argand'schen Lampe und ei-

<sup>1</sup> Report of the first and second Meetings cet. p. 274. Poggendorff's Ann. XXI. 516. London and Edinburgh Phil. Mag. N. XLII. p. 475.



nes rothglühenden Eisens aus gleichen Entfernungen auf eine *schwarz* und eine *weiß* gefärbte Kugel zweier empfindlicher Thermometer fallen und erhielt für das glühende Eisen das Verhältniß 100:78, für die Argand'sche Lampe aber 100:72; als er aber eine Glasplatte dazwischen schob, wurden diese Verhältnisse in 100:50 und 100:57 verwandelt. MELLONI dehnte diese Versuche noch auf verschiedene andere Glassorten aus, und bediente sich dazu seines Thermomultipliers, dessen eine Fläche er mit Kienrufs, die andere mit Bleiweiß, beide mittelst Gummiwassers, überzog. Dieser Apparat gewährte den Vortheil, daß er sich umdrehn liefs, um die eine und die andere Seite in gleicher Entfernung der Wärmequelle, und zwar der von ihm gebrauchten Lampe ohne Schirm, entgegenzurichten, auch wurde dadurch die bei Thermometern so leicht stattfindende Ungleichheit derselben unter einander vermieden. Wird dann die Menge der durch die verschiedenen Körper dringenden und von der schwarzen Fläche aufgenommenen Wärmestrahlen durch 100 ausgedrückt, so betrug die Menge der von der weißen aufgenommenen, nach der Wirkung auf die Magnetnadel:

Zwischengebrachte Schirme.	Strahlen
Lampe ohne Schirm . . . .	80,5
Schirm von Steinsalz . . . .	80,5
— — Alaun . . . . .	42,9
— — farblosem Glase . .	54,2
— — hellrothem Glase . .	60,6
— — dunkelrothem Glase .	77,8
— — hellgelbem Glase . .	55,5
— — dunkelgelbem Glase .	63,6
— — hellgrünem Glase . .	67,4
— — dunkelgrünem Glase .	70,5
— — hellblauem Glase . .	61,0
— — dunkelblauem Glase .	66,9
— — hellviolettem Glase .	67,6
— — dunkelviolettem Glase	76,7
— — undurchsichtigem schwarzem Glase . .	84,6

Die Alaunplatte absorbirt hiernach die meisten Strahlen, welche eine weiße Fläche aufzunehmen vermag, oder welche in diese einzudringen vermögen, eine farblose mehr als alle gefärbte, und



von den letzteren die dunkleren weniger, als die helleren, ja ein undurchsichtiges schwarzes Glas bewirkt sogar, daß die weiße Fläche mehr Strahlen aufnimmt, als ohne die Dazwischenkunft einer solchen Platte<sup>1</sup>.

323) Hierher gehört dann auch der oben (§. 264 ff.) bereits erwähnte Unterschied zwischen dem Emissionsvermögen und dem Absorptionsvermögen der Körper für Wärmestrahlen. Beides sollte für die nämlichen Körper gleich seyn, allein die genannten Versuche zeigten einen bedeutenden Unterschied, und dieser blieb beständig bei Wiederholung derselben, wonach also die Ursache nicht in Beobachtungsfehlern liegen kann. Die Sache findet aber ihre Erklärung einfach darin, daß man außer der Intensität der Wärmestrahlen zugleich die Diathermansie berücksichtigen muß. Man übersieht dieses sehr deutlich, wenn die Strahlenmengen beim Ausströmen mit den absorbirten und zwar letztere bei Anwendung verschiedener Wärmequellen zusammengestellt werden, wie in folgender Tabelle, wo die Bezeichnungen L, P, K, W ihre vorige Bedeutung behalten.

Substanzen	Ausstrahlung	Absorption			
		L	P	K	W
Kienrufs . . . . .	100	100	100	100	100
Bleiweiß . . . . .	100	53	56	89	100
Hausenblase . . . . .	91	52	54	64	91
Tusch . . . . .	85	96	95	87	85
Gummilack . . . . .	72	43	47	70	72
blanke Metallfläche . . .	12	14	13	13	13

Es darf hierbei nicht übersehn werden, daß die Ausstrahlungsversuche mit einem metallenen Würfel, worin Wasser durch eine untergesetzte Weingeistlampe stets siedend blieb, angestellt wurden, die emittirten Strahlen also der dunklen Wärme angehörten; die absorbirten dagegen entsprangen aus unter sich verschiedenen Wärmequellen. Aus den Resultaten ergibt sich dann, daß das Absorptionsvermögen der Oberflächen für Strah-

<sup>1</sup> Hierin dürfte zum Theil der Grund des oben (§. 310) erwähnten Versuches von GAUß liegen, wenn man berücksichtigt, daß die durchfallenden Strahlen von der weißen Hand aufgefangen wurden.

len, die aus ungleichen Wärmequellen kommen, merklich verschieden ist, dem Emissionsvermögen eben dieser Flächen aber um so näher kommt, je weniger intensiv die Wärme ist, für die dunkle des siedenden Wassers endlich ihm völlig gleich kommt. Auf Metallflächen scheint die verschiedene Art der Wärmestrahlen keinen Einfluss zu haben; auch ist bei ihnen das Emissionsvermögen dem Absorptionsvermögen für alle Arten von Wärmestrahlen gleich. Dieses stimmt damit überein, daß Metallspiegel alle Arten Wärmestrahlen auf gleiche Weise reflectiren.

324) Aus der Eigenschaft des Steinsalzes wurde oben gefolgert, daß sich dasselbe vorzugsweise zu Sammlungslinsen für Wärmestrahlen eigne; aus dem so eben Gesagten folgt aber, daß metallene Hohlspiegel eine gleiche Wirkung haben. Um aber zu einer Entscheidung der Frage zu gelangen, welchen von beiden der Vorzug gebühre, müssen die reflectirenden Kräfte beider untersucht werden. Nimmt man die Aufgabe allgemein, so folgt aus den bekannten Versuchen von RUMFORD und Andern, daß die Größe der *Reflexion* für Wärmestrahlen durch die Beschaffenheit der Oberflächen bedingt werde, die Untersuchungen MELLONI's geben aber die Mittel, sie in einzelnen Fällen zu bestimmen<sup>1</sup>. Fallen die Wärmestrahlen auf eine diathermane Platte mit parallelen Oberflächen, so erleiden sie an der Vorderfläche eine gewisse Reflexion, dringen in das Innere, werden daselbst zum Theil absorbirt, gelangen zur Hinterfläche, erleiden daselbst eine theilweise Reflexion, und treten dann, hierdurch verringert, in die Luft. In Steinsalz ist aber ein Körper gegeben, welcher gar keine Wärme absorbirt, denn der Verlust der durchgehenden Wärmestrahlen ist für jede Dicke der Platten gleich und rührt somit bloß von der Reflexion an den Flächen her. Da aber eine Steinsalzplatte unter allen Bedingungen und für alle Arten von Wärmequellen gleichen Verlust erzeugt, indem von 100 Strahlen nur 92,3 durchgelassen werden, so ist  $1 - 0,923$ , also 0,077 diejenige Menge, welche von der vorderen und hinteren Fläche reflectirt wird. Zur Auffindung der Reflexionsgröße in einem gegebenen Falle führt dann folgende Betrachtung. Es sey die Menge der auffallenden Strahlen der Einheit gleich, die Menge der von der

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIX. 212.

Vorderfläche reflectirten Strahlen  $= R$ , so ist die Menge der eindringenden Strahlen  $1 - R$  und die von der Hinterfläche reflectirte  $= R(1 - R)$ , weil eine Quantität Strahlen  $= 1 - R$  bei mangelnder Absorption zur Hinterfläche gelangt. Beide summiert und zu der durchstrahlenden Menge addirt müssen der Einheit gleich seyn, welches giebt

$$R + R(1 - R) + 0,923 = 1,$$

woraus

$$R = 1 \pm \sqrt{0,923} = 1 \pm 0,9607.$$

Der an der Vorderfläche reflectirte Antheil ist also  $= 1 - 0,9607 = 0,0393$  und der von der Hinterfläche  $= 0,0377$ . Will man hiernach die Reflexion irgend einer andern Platte finden, so darf man nur erwägen, daß dicke Platten anderer Substanzen ebensoviel Wärmestrahlen durchlassen, als wenig dickere Platten. Eine Glasplatte z. B. von 8 Millim. Dicke läßt unmerklich weniger Strahlen durchfallen, als eine andere von 8,5 Millim. Dicke, und eine 0,5 Millim. dicke Schicht bewirkt daher keine bemerkbare Absorption der Strahlen, die bereits eine 8 Millim. dicke Platte durchdrungen haben. Nimmt man also diese dünne Platte für sich allein und setzt sie den durch die 8 Millim. dicke Platte gedrungeenen Strahlen aus, so wird ein Theil reflectirt und der ganze Rest durchgelassen, wobei der verlorene Antheil ausschliesslich der Effect der beiden Reflexionen ist. Sorgfältige Versuche ergeben sehr nahe 0,923 für die durchgelassene Wärmemenge und es geht also 0,077 durch Reflexion verloren, und dieses gilt nicht bloß für Glas, sondern auch für andere Substanzen, wenn die dünnen Platten klar und gut polirt sind. Eben dieses Resultat wird erhalten, wenn man die Strahlen erst durch eine dickere Platte irgend einer diathermanen Substanz und dann durch eine dünne Platte eines andern gleichfalls diathermanen Körpers dringen läßt. Hiernach darf also angenommen werden, daß von den senkrecht auf die Oberfläche diathermanen Körper fallenden Strahlen ungefähr 0,04 durch Reflexion verloren werden.

325) Um die *Reflexion von den Oberflächen athermanen Körper* zu finden, beobachtet man zuerst den Durchgang der Wärmestrahlen irgend einer Wärmequelle durch eine Stein-  
salzplatte beim senkrechten Einfall derselben auf die Fläche des



Platte und neigt sie dann gegen die Axe des Strahlenbündels. So lange der Winkel, welchen diese Axe mit dem Einfallslothe der Platte bildet, nicht größer als  $30^\circ$  bis  $35^\circ$  ist, zeigt die durchgelassene Menge keine merkliche Abnahme. Man lasse also die Wärmestrahlen einer constanten Wärmequelle gegen eine sehr dicke Glasplatte so fallen, daß sie einen Winkel von  $55^\circ$  bis  $60^\circ$  mit der Fläche derselben bilden, fange die reflectirten Strahlen mit dem Thermomultiplicator auf und nenne die gemessene Wärme  $a$ , setze dann, ohne etwas an der Vorrichtung zu ändern, an die Stelle der Glasplatte die zu untersuchende Platte des athermanen Körpers und messe die erzeugte Wärmemenge  $b$ , so hat man, da die Reflexion der Glasplatte  $= 0,0393$  ist, die Reflexion der athermanen Platte  $x = 0,0393 \times \frac{b}{a}$ . Bei Bergkrystall und polirtem Messing war  $b = 35,63$ ;  $a = 3,15$ ;  $x = 0,44$ . Es verhalten sich also die durch eine Steinsalzlinse und einen Messingspiegel, beide von gleichem Durchmesser, concentrirten Strahlen wie  $0,923:0,44$ , wenn beider Brennpunkte gleiche Entfernung haben, und ein konischer messingner Schirm vor einer thermoelektrischen Säule wird also nur ungefähr  $\frac{2}{5}$  so viele Wärmestrahlen concentriren, als eine Steinsalzlinse von gleichem Durchmesser. Verkleinert man den Winkel, welchen die Axe der auffallenden Wärmestrahlen mit der Fläche bildet, so ist die Wärmezunahme durch Reflexion beim Glase und beim Bergkrystall bedeutend, bei Messing aber betrug sie kaum  $0,04$  bis  $0,05$ , als dieser Winkel von  $80^\circ$  auf  $20^\circ$  verringert wurde.

326) Endlich hat MELLONI noch den bereits erörterten, von BADEN POWELL<sup>1</sup> zuerst wahrgenommenen Einfluß einer zwischenkommenden Glasplatte auf das Absorptionsvermögen auch für verschiedene Oberflächen untersucht. Bei Anwendung der Lampe schob er zwischen eine mit verschiedenen Substanzen überzogene, vor der Säule befindliche Kupferplatte und die Wärmequelle eine Glasscheibe und erhielt dann folgende Absorptionen, wobei wir zur leichteren Vergleichung die in der dritten Columne der vorigen Tabelle genannten Werthe hier wiederholen.

<sup>1</sup> Vergl. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XL. p. 296. N. XLII. p. 475. N. XLIV. p. 23. N. XLV. p. 109.

Oberflächen.	Ohne Glas	Mit Glas
Kienrufs . . . . .	100	100
Bleiweiß . . . . .	53	24
Hausenblase . . . . .	52	45
Tusch . . . . .	96	100
Gummilack . . . . .	43	30
Metallfläche . . . . .	14	17

Hiernach werden die Mengen der absorbirten Strahlen durch das Zwischenbringen einer Glasscheibe bei der Metallfläche und bei einem Ueberzuge von Tusch vermehrt, bei Kienrufs bleibt sie unverändert, bei allen übrigen aber wird sie vermindert.

327) Nachträglich sucht MELLONI<sup>1</sup> noch die Aehnlichkeit zwischen den verschiedenen Wärmestrahlen und den ungleich gefärbten Lichtstrahlen durch einige sinnreiche Versuche weiter zu begründen. Gäbe es nur einerlei Art Wärmestrahlen, so könnte kein Unterschied zwischen Diathermanie und Diathermansie statt finden, oder vielmehr die letztere Eigenschaft könnte gar nicht als eine besondere existiren, alle Körper müßten mehr oder minder diatherman, d. h. für jede Art von Wärmestrahlen auf gleiche Weise mehr oder minder durchgängig seyn. Da dieses nicht der Fall ist, manche Körper vielmehr für gewisse Strahlen, namentlich die aus dunklen Wärmequellen entspringenden, diathermaner sind, als für andere, so muß diese Eigenschaft mit einem eigenthümlichen Worte bezeichnet werden, wofür MELLONI den Ausdruck *Diathermansie* gewählt hat. Die ungleiche Diathermansie diathermaner Körper muß dann nothwendig in der ungleichen Beschaffenheit ihrer Molecüle oder der Aggregation derselben gegründet seyn, allein sie wäre dennoch ohne eine gleichfalls statt findende ungleiche Beschaffenheit der Wärmestrahlen unmöglich, weil nur gewisse Strahlen durch je mit eigenthümlicher Diathermansie begabten Körper leichter hindurchgehn. Hierbei drängt sich unwillkürlich die Aehnlichkeit mit der verschiedenen Färbung diaphaner Körper von selbst auf, indem durch diese allerdings Lichtstrahlen, aber nur eigenthümlich gefärbte hindurchgehn, andere aber nicht,

<sup>1</sup> Comt. rend. T. IX. p. 315. Poggendorff's Ann. XLVIII. 326.  
führlich in Ann. de Chim. et Phys. T. LXXII. p. 40.

nach welcher Analogie dann der Ausdruck *farbige Wärme-  
strahlen* gewählt worden ist.

Dieses vorausgesetzt folgt aus den mitgetheilten Erfahrungen, daß die Ursache der Diathermansie bis jetzt noch ganz unbekannt, die Eigenschaft selbst aber von den Körpern, denen sie zugehört, unzertrennbar ist, und daß es zweitens nur eine einzige, von aller Diathermansie befreite Substanz giebt, nämlich das Steinsalz. Alle Farbstoffe vermindern die Diathermanie des Glases, ändern aber die Diathermansie nicht, außer die schwarzen<sup>1</sup> und gewisse grüne Farbstoffe. Da diese letzteren aber dem Glase beigemischt sind, welches die wenig brechbaren Strahlen der Wärmequellen von niedriger Temperatur auf-  
fängt, so müßte man sie mit Steinsalz verbinden, um zu wissen, ob sie die Ursache der Veränderung sind, die das mit ihnen verbundene Glas zeigt. Eine solche Verbindung ist aber noch nicht bewerkstelligt worden und vielleicht unmöglich. MELLONI erreicht indess etwas Aehnliches, indem er eine Platte Steinsalz mit einer dünnen Lage Kienrufs überzieht<sup>2</sup>, die so zubereitet einen Körper giebt, welcher Strahlen aus Quellen von niedriger Temperatur in größserem Verhältnisse durchläßt, als Strahlen aus Quellen von höherer Temperatur, und also in Beziehung auf den Wärmedurchgang auf der nämlichen Linie steht, als diejenigen Medien, welche bloß rothe und orangefarbene Strahlen durchlassen, in Beziehung auf Licht. Um diese Erscheinung augenfälliger zu machen, nimmt er eine Steinsalzplatte von etwa zwei bis drei Zoll Länge, theilt sie durch Querlinien in drei gleiche Theile, läßt den einen unverändert, heftet auf den andern eine Schicht eines diathermanen Körpers, z. B. ein Blättchen schwarzen oder weissen Glimmers, eine Lage Hausenblase, Terpentin oder eine Glasplatte, und schwärzt den dritten

---

1 POGGENDORFF bemerkt, daß nach SPLITZGERDEN die das Glas schwarz färbende Substanz aus Schwefelalkalien besteht, welche aus den die angewandte Pottasche oder Soda verunreinigenden Substanzen durch zugesetzte Kohle reducirt sind und zuerst gelb, durch angewandte höhere Hitze aber schwarz färben. S. Annalen XLVII. 166.

2 MELLONI erzeugt diesen Ueberzug mittelst einer Kerzenflamme; viel leichter aber erhält man ihn durch einen angezündeten Spahn von Kienholz oder etwas Terpentinöl auf Baumwolle, die um eine Glasröhre fest gewickelt und mit Terpentinöl geträpft ist.



über einer Lampe. Nachdem alsdann die Stellungen ausgemittelt sind, in welchen die verschiedenen Wärmequellen eine gleiche Ablenkung der Nadel bewirken, läßt er die drei Abtheilungen vor der thermoelektrischen Säule vorübergehn. Die erste läßt dann stets die nämliche Menge Wärmestrahlen durchfallen, die zweite läßt eine mit der Temperatur der Wärmequelle wachsende Menge Strahlen durch, die dritte aber umgekehrt eine bei höherer Temperatur abnehmende Menge. Dieses Verhalten gleicht also auffallend dem, wonach durch eine Reihe gleich dicker weißer und gefärbter Gläser verschiedenfarbiges Licht in ungleichen Mengen dringt. Sind Steinsalzplatten so geschwärzt, daß sie sich völlig opak zeigen, so können sie, leuchtenden Wärmequellen ausgesetzt, nur dunkle Strahlen durchlassen. Glas und Glimmer, beide schwarz und opak, können, leuchtenden Wärmequellen ausgesetzt, gleichfalls nur dunkle Strahlen durchlassen. Dennoch aber läßt eine gewöhnliche Glasplatte ungefähr die Hälfte der durch Glimmer oder schwarzes Glas gedrunghenen Strahlen durch, von denen aber, die durch geschwärztes Steinsalz gegangen sind, kaum einige Hundertstel, und es giebt sonach nicht bloß verschiedene Arten mit Licht verbundener, sondern auch dunkler Wärmestrahlen. Man könnte hieraus folgern, die Schwärzung thermoskopischer Apparate verändere die Empfindlichkeit derselben, allein MELLONI behauptet, durch Erfahrung gefunden zu haben, daß eine Kienrusschicht stets eine gleiche Menge Wärme durchlasse, von welcher Beschaffenheit auch die Wärmequellen bei gleicher Intensität übrigens seyn mögen.

328) Wie schon bemerkt, war FORBES der Erste, welcher eine wirkliche *Polarisation* der Wärmestrahlen nachwies, nachdem BERARD früher ein mit den Lichtstrahlen zusammenfallendes polarisches Verhalten derselben wahrgenommen, MELLONI aber eine Polarisation durch Turmalinplatten für nicht statt findend erklärt hatte. FORBES<sup>1</sup> machte die erste Reihe einer Versuche im Anfange des Jahres 1835, die zweite ein

1 On the Refraction and Polarisation of Heat. Edinburgh 1835.  
 4. Researches on Heat. Edinb. 1836. gr. 4. Edinb. Phil Trans.  
 XIII. Abgekürzt in Poggendorff's Ann. XXXV. 353. London and  
 Edinb. Phil. Mag. N. XXXII. p. 134. N. XXXIII. p. 205. N. XXXIV.  
 281. N. XXXV. p. 366. N. LXXVIII. p. 545.

Jahr später bekannt; von beiden Abhandlungen verdient der wesentliche Inhalt hier mitgetheilt zu werden. Die von ihm angewandte thermoelektrische Säule war so fein, daß die 30 zusammengelötheten Endenpaare nur 0,4 Quadratzoll Fläche einnahmen, die Erwärmung wurde nie weiter gebracht, als daß die Nadel  $15^\circ$ , höchstens  $20^\circ$  Abweichung zeigte, und die Grade werden daher den Kräften proportional genommen. Um zugleich kleine Größen mit Vermeidung der Parallaxe genau zu messen, wurde vermittelt eines kleinen Fernrohrs abgelesen, vor welchem eine Linse angebracht war, in deren Focus sich der bezügliche Theil der Scale befand, so daß es möglich wurde, 0,1 eines Grades des von der Nadel durchlaufenen Bogens noch zu unterscheiden. FORBES wiederholte die meisten durch MELLONI angegebenen Versuche und fand deren Bestätigung. Am auffallendsten war ihm das Verhalten des Steinsalzes, und es gelang ihm ohne Schwierigkeit, mit einem hieraus verfertigten Prisma das Maximum der Wärme im Sonnenspectrum aufzufinden. Auf gleiche Weise überzeugte er sich, daß durch ein Prisma dieser Art auch die Strahlen aus dunklen Wärmequellen, selbst solchen, welche die Siedehitze des Wassers nicht erreichen, gebrochen werden; inzwischen ist dann ihre Dispersion so gering, daß es höchst schwierig seyn würde, das Maximum und die Abnahme der Wärme in einem *Wärmespectrum*<sup>1</sup> wahrzunehmen, was auch MELLONI nicht zu erreichen vermochte. Dabei drängte sich die Frage auf, ob die der Brechung unterliegenden Wärmestrahlen auch eine doppelte Brechung erleiden; aber leider fehlt dem Steinsalze diese Kraft, und Doppelspath läßt zu wenig Wärme durch, als daß es leicht wäre, vermittelt desselben zu einem genügenden Resultate zu gelangen.

329) Nachdem FORBES bei seinen ersten Versuchsreihen unzweideutige Beweise einer wirklich statt findenden Polarisation der Wärmestrahlen erhalten und sich in der Behandlung der ausnehmend delikaten Apparate mehr geübt hatte, nahm er die untersuchten Probleme abermals vor, um wo möglich noch schärfere Resultate zu erlangen. Eine Verbesserung seines Apparates bestand darin, daß er das Fernrohr, welches zu

---

1 Dieser Ausdruck für die gebrochenen dunkeln Wärmestrahlen dürfte wohl ohne Widerrede Eingang finden.

Ablezen der von der Magnetnadel durchlaufenen Grade diente und mit der angegebenen Linse versehen war, an einem Stativ befestigte, um die Lage desselben unverrückt zu erhalten. Außerdem versah er die Oeffnung der thermoelektrischen Säule mit einem konischen Reflector von 1,75 Z. Länge und 1,75 Z. Weite seiner vordern Oeffnung, um die mehr zerstreuten Strahlen auf die vereinten Lühstellen zu lenken. Vermittelst der von MELLONI angegebenen Methode gelang es ihm, durch allerdings oft wiederholte delicate Versuche eine genaue Reduction der abgelesenen Grade des Thermomultipliers auf wahre, unter sich gleiche Grade zu reducirn, wie sie in folgender Tabelle enthalten sind:

beobachtet	reducirt	beobachtet	reducirt
2	2,1	12	13,0
4	4,2	14	15,5
6	6,3	16	17,8
8	8,6	18	20,0
10	10,8	20	22,4

Nicht minder wählte er das gleichfalls von MELLONI angegebene Mittel, nicht sowohl diejenigen Grade abzulesen, auf denen die Nadel stationär blieb, als vielmehr diejenigen, auf welche sie durch den ersten Impuls getrieben wurde. Gründe hierfür sind, weil zuerst Zeit gespart wird, zweitens weil die längere Einwirkung der Wärme den Nullpunct der Säule verrückt und überhaupt ihren richtigen Gang leicht abändert, und weil endlich drittens der Einfluss der durchgelassenen Wärme oder der *secundären Wärmestrahlung*, wie man dieses nennt, dadurch vermieden wird. Feine Versuche zeigten das Verhältniß der durch beide Arten des Messens gefundenen Größen.

Grade erste	stationäre	Intensitäten	Grade erste	stationäre	Intensitäten
1	1,2	1,20	12	13,20	14,40
2	2,3	2,35	14	15,30	16,90
4	4,5	4,65	16	17,40	19,35
6	6,7	7,10	18	19,45	21,75
8	8,9	9,60	20	21,50	24,30
10	11,1	12,05			



330) Wenn zwei dünne Turmalinplatten, welche parallel mit ihrer Krystallisationsaxe geschnitten sind, so auf einander gelegt werden, daß ihre Axen parallel laufen, so lassen sie eine beträchtliche Menge Licht durch, verschlucken aber fast alles, wenn ihre Axen sich durchkreuzen. Ob diese Polarisation der Lichtstrahlen auch die Wärmestrahlen treffe, suchte schon MELLOWE zu ermitteln, erhielt aber kein günstiges Resultat, sofern er keinen Unterschied in der Menge der auf die eine oder die andere Weise durchgelassenen Wärmestrahlen wahrnehmen konnte, und ebendieses war auch der Fall bei den ersten durch FORBES angestellten Versuchen; in der Folge aber, als die so leicht möglichen Beobachtungsfehler noch mehr vermieden wurden, gelang es Letzterem, allerdings einen Unterschied aufzufinden. In 7 Versuchen fielen von 100 Wärmestrahlen, welche die Turmalinplatten bei parallelen Axen von einer gemeinen Lampe ohne Schirm durchliefsen, bei durchkreuzenden Axen nur 86; 83; 86; 83; 91; 82; 94, also im Mittel 86,4 von 100 durch. Ermuthigt durch diesen günstigen Erfolg ging er auch zur Anwendung anderer, namentlich dunkler Wärmequellen über, allein es gelang ihm nicht, die Turmalinplatten anders als auf dünnes Glas geklebt anzuwenden, wodurch jedoch die meisten Wärmestrahlen am Durchgange gehindert werden, und da man außerdem den Einfluß des einfachen Wärmedurchganges oder der Durchleitung (der secundären Strahlung), im Gegensatze der Durchstrahlung, so schwer zu vermeiden im Stande ist, so war es ihm dadurch unmöglich, bei der Anwendung dunkler, nur die Siedehitze des Wassers erreichender Wärme zu einem genügenden Resultate zu gelangen. Es glückte ihm jedoch, mit zwei Platten A und B und zwei andern E und F folgende durch *Polarisation* bewirkte Wärmeverluste bei der Anwendung der durch MELLOWE gleichfalls gebrauchten Wärmequellen zu beobachten.

Wärmequellen.	Verlust durch Polarisation	
	A und B	E und F
Argand'sche Lampe . . .	—	0,16
gemeine Lampe ohne Schirm	0,14	0,11
glühendes Platin . . .	0,15	0,12
heißes Kupfer 400° C. . .	—	0,03

331) Die von MELLONI aufgefundenene eigenthümliche *Diathermansie* des grünen und schwarzen Glases läßt sich in Beziehung auf das Grün (bei Schwarz ist es an sich unmöglich) nicht auf die Farbe der Lichtquelle übertragen, denn FORBES färbte die Flamme des Alkohols roth durch salpetersauren Strontian, gelb durch Kochsalz, grün durch Boraxsäure, blau mittelst Anwendung von absolutem Alkohol, und erhielt folgende durch verschiedene Schirme von 100 durchgelassene Wärmestrahlen:

Farbe der Flamme	Durchgelassene Strahlen		
	Alaun	Glas	Steinsalz
roth . . . . .	11,0	26	85
gelb . . . . .	11,5	28	87
grün . . . . .	11,0	26	84
blau . . . . .	10,0	30	83

Die Unterschiede sind so gering, daß sie innerhalb der Fehlergrenze liegen und man daher der Farbe der Flamme den Einfluß nicht beilegen kann, den die Färbung der Medien bewirkt, wie auch wohl zu erwarten war.

332) Auch die schwierige Aufgabe, die *Polarisation* durchgehender Wärmestrahlen auszumitteln, wußte FORBES durch eine Reihe sinnreich eingerichteter Versuche zu lösen. Hierzu wählte er Glimmerblättchen, und da die Polarisation an den Oberflächen statt findet, dickere Massen aber viele Wärme verschlucken, es daher daran liegen mußte, sehr dünne Blättchen zu erhalten, so spaltete er dieselben anfangs mit einem Messer, nachher aber fand er, daß Glimmerplatten, schnell in ein lebhaftes Feuer gehalten, durch die Ausdehnung der zwischen den Lamellen eingeschlossenen Luft in sehr dünne Blättchen zerspalten, deren man sich zu diesen Versuchen bedienen kann. Zur größeren Bequemlichkeit befestigt man sie in dem geeigneten Winkel von ungefähr  $34^{\circ}$  auf einem Bretchen, noch besser in einem hohlen hölzernen Cylinder, und da man zwei Blättchen haben muß, so kann man die Cylinder, worin sie auf die geeignete Weise befestigt sind, so einrichten, daß der eine in den andern gesteckt und beliebig durch alle Grade des Kreises um seine Axe gedreht wird. Vorläufige Versuche er-

gaben dann, daß mehr Wärmestrahlen durchfielen, wenn die Flächen beider Blätter einander parallel waren, als wenn sie sich durchkreuzten, die nachher erhaltenen numerischen Werthe aber und die Art der Versuche zeigt folgende Uebersicht,

Argand'sche Lampe mit Schornstein und Reflector.

	Ablenkung.	Mittel.	Verhältniß.
Parallel . . .	15°,60	— 15°,67 . . .	27:100
Kreuzend . .	4,20		
Parallel . . .	15,75	— 15,85 . . .	28:100
Kreuzend . .	4,40		
Parallel . . .	15,95		

Argand'sche Lampe ohne Reflector.

Parallel . . .	10°,40	— 10°,42 . . .	29:100
Kreuzend . .	3,00		
Parallel . . .	10,45	— 10,55 . . .	28:100
Kreuzend . .	2,95		
Parallel . . . .	10,65		

Glühendes Platinlöckchen.

Parallel . . .	11°,90	— 12°,42 . . .	28:100
Kreuzend . .	3,45		
Parallel . . .	12,95	— 12,87 . . .	29:100
Kreuzend . . .	3,70		
Parallel . . . .	12,80		

Dunkle Hitze vom Kupfer.

Parallel . . .	10°,55	— 10,57 . . .	38:100
Kreuzend . .	4,05		
Parallel . . .	10,60	— 10,55 . . .	37:100
Kreuzend . . .	3,90		
Parallel . . . .	10,50		

Im Mittel aus einer großen Zahl sorgfältiger Versuche ergab sich dann, daß von den aus verschiedenen Quellen strömenden Wärmestrahlen folgende Mengen polarisirt werden.



## Durch zwei Platten, I und K genannt.

Wärmequelle	Von 100 polarisirten Strahlen
Argand'sche Lampe . . . . .	72 bis 74
glühendes Platin . . . . .	72
heißes Kupfer 400° C. . . . .	63
desgleichen nach dem Durchgange durch Glas	72
Quecksilber in einem Gefäße 210° C. heiß . .	48
Gefäß mit siedendem Wasser . . . . .	44

## Durch zwei Platten, G und H genannt.

Argand'sche Lampe . . . . .	82
glühendes Platin . . . . .	70
heißes Kupfer 400° C. . . . .	68
desgleichen nach dem Durchgange durch Glas	73
Gefäße mit siedendem Wasser . . . . .	49

Hieraus geht hervor, daß die am stärksten wirkenden Platten G und H nicht weniger als 0,82 der aus gewissen Wärmequellen auffallenden Wärmestrahlen zu polarisiren vermögen; daß aber die Strahlen ungleicher Wärmequellen auch in ungleicher Menge polarisirt werden, ergab sich aus vielen mannichfach abgeänderten Versuchen, die der Constatirung dieses streitigen Punctes gewidmet wurden. Uebrigens stimmt dieses mit dem Verhalten des Lichtes überein, denn so wie Strahlen aus niedrigeren Wärmequellen weniger brechbar und weniger polarisirbar sind, wird auch das weniger brechbare Licht nach BNEWSTON weniger durch Platten, auf die es in dem gegebenen Winkel fällt, polarisirt. Dabei eignet sich Glimmer vorzugsweise zu Polarisationsversuchen, theils wegen seiner ausgezeichneten Diathermansie, theils weil er sich in so ausnehmend dünnen Platten darstellen läßt. FOMBERG vermochte jedoch auch eine Polarisation durch dünne Steinsalzplatten mit parallelen Oberflächen zu erhalten. Zwei Bündel, jedes aus drei Platten bestehend, also mit sechs Flächen, polarisirten ungefähr ein Siebentel der Wärmestrahlen, welche in der parallelen Lage durchgingen, wenn der Einfallswinkel derselben ungefähr 55° betrug; waren aber alle 6 Platten in ein Bündel vereint und wurde dann zugleich eins der Glimmerblättchen mit angewandt, so wurde fast die Hälfte der Strahlen polarisirt.

333) Schon bei den zuerst bekannt gemachten Versuchsreihen bemühte sich FORBES, eine Polarisation der Wärmestrahlen durch *Reflexion* aufzufinden, was aufser andern Gründen auch deswegen sehr schwer ist, weil dabei die thermoelektrische Säule bewegt werden muß; es gelang ihm jedoch, zu unzweideutigen Resultaten zu gelangen. Hierdurch ermunthigt setzte er später die Versuche fort und bestimmte zuerst das Reflexionsvermögen einiger Körper, wobei er für einen Einfallswinkel von  $45^\circ$  folgende Reihe, vom stärksten anfangend, erhielt: polirtes Spiegelmetall; mit der Hand gespaltene dünne Glimmerblättchen; durch Hitze gespaltene Glimmerblättchen; dicke Glimmerblätter; dünn überfirnistes Steinsalz; polirtes Steinsalz; Glas; Alaun. Letztere drei Substanzen, an Diathermansie so verschieden, hatten ein fast gleiches Reflexionsvermögen für Strahlen von erhitztem Kupfer; auch zeigten sie sich bei den von glühendem Platin ausgehenden Wärmestrahlen wenig verschieden, aufser dafs Glas unverkennbar über Alaun und selbst über Steinsalz zu stehen kam. Im Allgemeinen ist die Reflexion von metallischen Oberflächen ungefähr zwei- bis dreimal stärker, als von Glimmerblättchen, die durch Hitze gespalten sind, Glas, Alaun und Steinsalz reflectiren aber nur etwa den dritten oder vierten Theil so viel, als solche Glimmerblättchen. Hiernach eignen sich die letzteren vorzugsweise zu Versuchen dieser Art, und es ist leicht zu ermessen, warum die Versuche von POWELL<sup>1</sup> und selbst die von NOBILI<sup>2</sup> mit dem Thermomultiplicator mißlangen, weil Glas beinahe der schlechteste Reflector ist, — aufserdem aber wenige Strahlen durchläßt, viele dagegen absorhirt, wodurch der Einfluß der durch Ausstrahlung mitgetheilten Wärme gesteigert wird.

334) Die wesentlichen Theile des Apparates<sup>3</sup>, mit Weglassung mancher Hülfstheile, namentlich solcher, welche dazu dienten, jeden anderweitigen Einfluß der Wärmequelle auf den Thermomultiplicator zu entfernen, sind in der Zeichnung dargestellt, wobei nur zu bemerken ist, dafs sich die reflectirenden Glimmerblättchen AB und CD auf massiven hölzernen Unterlagen in hohlen hölzernen Kästchen befinden. Die Fläche AB

<sup>1</sup> Edinburgh Journ. of Sc. N. S. N. VI. p. 297. N. X. p. 206.

<sup>2</sup> Bibliothèque universelle. 1834. Sept.

<sup>3</sup> Vergl. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLI. p. 349.

macht mit dem Horizonte einen Winkel von  $56^\circ$ , so daß die in einem Winkel von  $34^\circ$  auffallenden Strahlen in verticaler Richtung reflectirt werden. Die Axe des Thermomultipliers wird dann in die Richtung der Linie FP gebracht, damit die Strahlen gerade auffallen, das untere Bret TU ist aber um den Punct T' in horizontaler Ebene drehbar, um die reflectirenden Ebenen einander parallel oder in jedem Winkel gegen einander geneigt zu stellen. Es ergab sich dann, daß dunkle Wärmestrahlen vollständiger polarisirt werden, als die von einer Argand'schen Lampe, während die von einem glühenden Platindrahte ausgehenden beide übertreffen. Bei einem der Versuche bestanden die reflectirenden Platten aus 10 oder 12 mit dem Messer gespaltenen Glimmerblättchen und die Reflexionsebene war lothrecht auf den Hauptschnitt des Glimmers. Es wurden dann von 100 Strahlen polarisirt:

Argand'sche Lampe ohne Reflector 55,  
Kupfer bis  $400^\circ$  C. erhitzt . . . . 61,  
glühender Platindraht . . . . . 65.

FORBES findet es wahrscheinlich, daß der Einfallswinkel zu klein für die brechbareren Strahlen der Argand'schen Lampe und zu groß für die minder brechbaren des erhitzten Kupfers, dagegen am geeignetsten für das heiße Kupfer war, woraus die Ungleichheit der Wirkung erklärbar seyn würde.

335) Aus den bisher erörterten Erscheinungen geht die Aehnlichkeit zwischen dem Verhalten des Lichts und der Wärme unverkennbar hervor, und es mußte sich daher die Frage aufdringen, ob die Wärmestrahlen ebenso, wie die Lichtstrahlen, einer doppelten Brechung unterliegen, mithin eine sogenannte *Depolarisation* der ersteren wie der letzteren statt findet. Um die vorliegende Aufgabe näher zu bestimmen, ist Folgendes zu bemerken. Wird das Licht durch Reflexion oder Refraction polarisirt, und sind dann beide Platten, die polarisirende und analysirende, der gewöhnlichen Polarisationsmaschinen in einem rechten Winkel gegen einander gerichtet, so wird das Licht gänzlich verschluckt; man sieht ein ganz dunkles oder mindestens sehr dunkles Feld. Wird in dieser Lage ein Glimmerblättchen zwischen die beiden Platten lothrecht auf den polarisirten Strahl gebracht, so verschwindet das Licht nicht mehr, außer in den beiden Lagen, wenn der Hauptschnitt des



Glimmerblättchens parallel zur Polarisationssebene oder lothrecht auf dieselbe ist; in allen andern Lagen gelangt Licht zum Auge. Dieses gilt für alle Dicken des Glimmerblättchens, so lange Licht von verschiedener Brechbarkeit verbunden ist; vollkommen homogenes Licht würde bei gewissen Dicken in jeder Lage zum Auge gelangen, d. h. es würde nicht depolarisirt werden. Um zu versuchen, ob ein gleiches Verhalten bei den Wärmestrahlen statt findet, müßte man ein Glimmerblättchen zwischen die polarisirende und analysirende Platte bringen, deren Einfallsebenen einen rechten Winkel mit einander bilden, und untersuchen, ob ein Unterschied des Erwärmens statt findet, wenn der Hauptschnitt des Glimmerblättchens parallel zur Polarisationssebene ist oder einen Winkel von  $45^\circ$  damit bildet. Bei der Anwendung zweier Glimmerbündel, E und F genannt, von der bereits beschriebenen Art, deren Ebenen rechtwinklig auf einander gerichtet waren, gaben die Strahlen des heißen Kupfers, wenn der Hauptschnitt des zwischengebrachten Glimmerblättchens mit der Polarisationssebene zusammenfiel oder einen Winkel von  $45^\circ$  damit bildete (wobei im ersten Falle die Depolarisation ein Minimum, im zweiten ein Maximum war), folgende Verhältnisse:

100:120; 100:110; 100:122; 100:125.

Die bereits genannten Polarisationsplatten C und D gaben:

100:118; 100:120; 100:120; 100:113.

Glühendes Platin giebt, wie bemerkt, vorzugsweise polarisirebare Strahlen, die dann auf gleiche Weise stark depolarisirt werden. Hiermit zeigten sich unter den angegebenen Bedingungen folgende Verhältnisse:

100:126; 100:138; 100:138.

Inzwischen ergab sich aus unzweideutigen Erscheinungen, insbesondere aus der momentan erfolgenden Bewegung der Galvanometernadel bei der Beobachtung derselben durch das nach einer verbesserten Art montirte Fernrohr, wenn das in den polarisirten Strahl gebrachte Glimmerblättchen um  $45^\circ$  gedreht wurde, daß selbst Wärmestrahlen von geringer Temperatur depolarisirt wurden, ohne daß die gleichzeitig vorhandene Lichtmenge irgend einen Einfluß äußerte. Eine Argand'sche Lampe mit Glasschornstein wurde durch rothglühendes, also nicht eigentlich leuchtendes, Platin übertroffen, die polarisirten Strahlen

des heißen Kupfers wurden depolarisirt und ebenso auch diejenigen, welche von einem eisernen Gefäße mit Quecksilber bis  $260^{\circ}$  C. erhitzt ausströmten, wie nicht minder unverkennbar, wenn die Hitze des letzteren bis  $105^{\circ}$  C. herabging, worauf der Versuch mit siedendem Wasser angestellt wurde und gleichfalls gelang. Von 157 Versuchen, deren 92 mit unsichtbaren Wärmestrahlen angestellt wurden, gab nur einer kein Resultat und einer ein negatives. Andere depolarisirende Körper zu wählen war allerdings von großem Interesse, allein Selenit, welcher gleichfalls in dünne Blätter spaltbar ist, verschluckt so viele Wärme, daß sich nur bei der Anwendung von glühendem Platin schwache Wirkungen zeigten; unzweideutig dagegen war die depolarisirende Eigenschaft bei Turmalinblättchen. Hieraus geht also hervor, daß die Wärmestrahlen einer *doppelten Brechung* fähig sind und daß die zwei Bündel in entgegengesetzten Ebenen polarisirt werden.

336) Durch das Gelingen dieser Versuche ermuthigt suchte FOMES auch das quantitative Verhältniß der beiden, durch doppelte Brechung erhaltenen Wärmestrahlenbündel auszumitteln, was im Grunde leichter ist und schärfere Messung gestattet, als bei den Lichtstrahlen. In Beziehung auf das Licht inden bekanntlich folgende Gesetze statt. Wenn die beiden Platten des Polarisationsapparats, die polarisirende und die analysirende, beide in der Polarisationssebene liegend einander parallel sind, so gelangt alles polarisirte Licht zum Auge, sind sie aber um einen rechten Winkel gegen einander gerichtet (durchkreuzen sie sich), so verschwindet dasselbe. Bringt man dann in den polarisirten Strahl eine Krystallplatte, deren Axe einen Winkel von  $45^{\circ}$  mit der Polarisationssebene bildet, geht im ersten Falle, wenn die beiden polarisirenden Platten einander parallel sind, ein Theil des Lichtes verloren, im zweiten aber, wenn beide Platten sich kreuzen, wird ein gleicher Theil gewonnen, beide Male durch Depolarisation. Beide Hälften des Lichtes sind einander gleich und die Strahlenbündel correspondiren dem ordinären und extraordinären Bilde einem analysirenden Prisma von Doppelspath. Nennen wir die beiden Intensitäten  $O^2$  und  $E^2$ , die ganze Menge des polarisirten Lichtes aber oder den Werth von  $O^2$ , wenn beide Platten einander parallel sind,  $F^2$ , in welchem Falle dann

$E^2 = 0$  ist, so muß stets bei jeder Lage des depolarisirenden Krystalls

$$O^2 + E^2 = F^2; \quad E^2 = F^2 - O^2; \quad O^2 = F^2 - E^2$$

seyn, indem durch Depolarisation für den einen gewonnen wird, was für den andern verloren geht. Eine zahlreiche Versuchsreihe zeigte, daß ebendieses bei den Wärmestrahlen statt findet, wie folgende Uebersicht der bedeutendsten und genauesten unter ihnen angiebt, worin  $E^2$  die Zunahme des außerordentlichen,  $F^2 - O$  die Abnahme des ordentlichen Strahlenbündels, beides durch die depolarisirende Wirkung der in den polarisirten Strahl gebrachten Krystallplatte bezeichnen.

Wärmequelle	$E^2$			$F^2 - O^2$	
	Glimmerplatte	Zahl der Vergleichen	Grade des Thermomult.	Zahl der Vergleichen	Grade des Thermomult.
Quecks. unter $260^\circ \text{C.}$	Nr. 2	5	$0^\circ, 28$	6	$0^\circ, 26$
Kupfer, ungefähr $400^\circ \text{C.}$	Nr. 1	4	$0^\circ, 46$	4	$0^\circ, 32$
	Nr. 1	4	0,35	4	0,55
	Nr. 1	4	0,51	4	0,52
	Nr. 1	4	0,59	5	0,78
	Nr. 2	4	0,44	5	0,40
	Nr. 2	7	0,75	7	0,70
Mittel	—	27	0,517	29	0,545
glühendes Platin	Nr. 1	3	$2^\circ, 12$	3	$2^\circ, 14$
	Nr. 1	4	2,22	4	2,52
	Nr. 1	4	2,01	5	2,13
	Nr. 2	6	2,38	6	2,50
Mittel	—	17	2,18	18	2,32
Argand'sche Lampe mit Schornstein	Nr. 1	4	$0^\circ, 97$	4	$1^\circ, 00$
	Nr. 2	4	1,90	4	1,74
Mittel	—	8	1,43	8	1,37

Diese Resultate stimmen so genau überein, als man von Versuchen dieser Art erwarten darf, und zeigen, daß zwischen den ordinären und extraordinären Bündeln doppelt gebrochener Wärmestrahlen ein gleiches Verhältniß obwaltet, als bei den Lichtstrahlen unter gleichen Bedingungen.

Für die Lichtstrahlen giebt FRESNEL folgende Formeln an:



$$O^2 = F^2 \left\{ 1 - \sin.^2 2i \sin.^2 \pi \left( \frac{o-e}{\lambda} \right) \right\},$$

$$E^2 = F^2 \left\{ \sin.^2 2i \sin.^2 \pi \left( \frac{o-e}{\lambda} \right) \right\},$$

worin  $i$  den Winkel zwischen der Polarisationssebene und der Axe des in den Strahl gebrachten depolarisirenden Krystallblättchens,  $o - e$  den Unterschied der Verzögerungen des ordentlichen und außerordentlichen Strahlenbündels im depolarisirenden Krystalle und  $\lambda$  die Länge einer Undulation bezeichnen.

337) Durch die Wichtigkeit der Resultate, wozu diese Betrachtungen führen, wurde FORBES bewogen, diese Aufgabe in einer dritten Abhandlung<sup>1</sup> noch weiter zu verfolgen. Kennt man nämlich die durch eine Platte von gegebener Dicke depolarisirte Menge von Licht oder bei statt findender unverkennbarer Analogie die Menge der Wärme und zugleich die Länge der Wärmewellen, so läßt sich daraus die Verzögerung oder die Stärke der Doppelbrechung finden, umgekehrt aber, wenn die letztere bekannt ist, vermag man die Länge der Wärmewellen zu erhalten. Letzteres Problem ist bei weitem das wichtigere, und es war daher der Mühe werth, dasselbe unter der Voraussetzung zu lösen, daß die Verzögerung der Wärmestrahlen der für die Lichtstrahlen aufgefundenen gleich sey. Dabei ist jedoch wohl zu berücksichtigen, daß die Depolarisation bei gleicher Wellenlänge gleich seyn kann bei verschiedener Dicke der Glimmerblättchen und verschiedener Verzögerung, und zweitens, daß alle Wärmequellen heterogene Strahlen liefern, deren jeder seine eigene Wellenlänge haben kann, weswegen also keine vollkommene Uebereinstimmung der durch Beobachtung erhaltenen Resultate mit der Formel zu erwarten geht, in welcher die Gleichheit der Wellenlänge  $\lambda$  angenommen wird.

338) Dieses vorausgesetzt konnte die Größe  $o - e$  durch Aufsuchung derjenigen Farbe aus der Reihe der Newton'schen Farben-

<sup>1</sup> Edinb. Philos. Trans. T. XIV., daraus in Poggendorff's Ann. V. 75. London and Edinb. Phil. Mag. N. LXXX. p. 97. N. LXXXI. 180.

ordnungen aufgefunden werden, welche die Blättchen zeigten, wenn sie in den polarisirten Lichtstrahl gebracht wurden, wobei dann die Verzögerung dem doppelten Abstände zweier Glasplatten von einander gleich ist, zwischen denen die zugehörige Newton'sche Farbe entsteht. Zeigte z. B. ein Blättchen im polarisirten Lichtstrahle das Roth erster Ordnung der Newton'schen Tafel, so wäre die Verzögerung  $o - e = 0,00002$  Zoll. FORNES untersuchte 5 Glimmerblättchen auf die angegebene Weise, und fand:

Farbe	Verzögerung in Millionteln eines Zolles
Nr. 1. Weiß ins Gelbliche fallend . . . .	12
Nr. 2. Tief blau . . . . .	28
Nr. 3. Purpurblau . . . . .	43
Nr. 4. Zwischen Roth und Orange . . .	36
Nr. 5. Nelkenroth . . . . .	80

Die hieraus hervorgehenden relativen Dicken<sup>1</sup> wurden, mit Ausnahme der ersten, annähernd durch Messungen mit einem von THOUGHTON verfertigten Tasterzirkel bestätigt:

Nr. 1	zeigte eine Dicke von	0,0026	Zoll
Nr. 2	— — — —	0,0044	—
Nr. 3	— — — —	0,0074	—
Nr. 4	— — — —	0,0060	—
Nr. 5	— — — —	0,0157	—

---

1 NEWTON's Messungen sind ausnehmend genau und obendrein durch wiederholte Prüfungen in neuester Zeit bestätigt worden. Man könnte also durch dieses Mittel die Dicke der Blätter sehr genau finden, wenn nur nicht die Schwierigkeit im Wege stände, die eigentlichen Farben, ob sie der ersten oder einer der folgenden Ordnungen zugehören, mit genügender Sicherheit zu bestimmen, wozu ein auf den Unterschied der Farben sehr geübtes Auge gehört. Maler können dieses am besten, wovon mich der hier verstorbene ROUX überzeugte. Es giebt aber ein sehr gutes Hilfsmittel der Controle. Hat man zwei Farben, etwa der ersten Ordnung, gefunden, so darf man nur die Summe ihrer Dicken nehmen und nachsehen, welcher Farbe einer weiteren Ordnung diese zugehört, sie dann auf einander legen und versuchen, ob sie die dieser Dicke zugehörige Farbe geben, in welchem Falle beide Bestimmungen höchst wahrscheinlich richtig sind.

FORBES wählte für die in den polarisirten Strahl gebrachten Glimmerblättchen stets die Lage, daß sie mit der Polarisations-ebene einen Winkel von  $45^\circ$  bildeten, mithin verwandelt sich die von FRESNEL angegebene Formel

$$E^2 = F^2 \left[ \sin.^2 2i \sin.^2 \pi \left( \frac{o-e}{\lambda} \right) \right]$$

in die einfachere

$$E^2 = F^2 \sin.^2 \pi \left( \frac{o-e}{\lambda} \right)$$

und diesemnach ist

$$E^2 = F^2 \sin.^2 180^\circ \left( \frac{o-e}{\lambda} \right),$$

so

$$\frac{E^2}{F^2} = \sin.^2 180^\circ \left( \frac{o-e}{\lambda} \right), \text{ und } O^2 = F^2 - E^2.$$

FORBES stellte zur Auffindung von  $\frac{E^2}{F^2}$  verschiedene Versuche, wobei er als Wärmequelle eine Argand'sche Lampe und dieses Kupfer<sup>1</sup> in Anwendung brachte. Da ferner die Glimmerblättchen Nr. 3 und 4 nahe dieselbe Dicke hatten, mithin auf gleiche Weise depolarisirten, so wurde die vereinte Platte von Nr. 2 und 3 als Mittelglied zwischen Nr. 3 und 5 geschoben. Die polarisirende und die analysirende Platte bilden die durch I und K bezeichneten Bündel von Glimmerblättchen. Auf diese Weise wurden die in folgenden Tabellen zusammengestellten Größen gefunden.

<sup>1</sup> MELLONI giebt an, bis etwa  $390^\circ$  oder  $400^\circ$  C. erhitztes Kupfer nicht zu haben; FORBES, welcher sich der nämlichen Wärmequelle bedienen wollte, nennt diese später meistens Messing von etwa  $700^\circ$  F. ( $316.7^\circ$  C.). Weil die Wärmequellen, wie beide Gelehrte sie in Anwendung brachten, identisch seyn sollen, die Engländer aber zwischen Messing und Kupfer, wenn es darauf nicht wesentlich ankommt, nicht zu unterscheiden pflegen, so habe ich die Bezeichnung MELLONI's behalten.



## 1) Argand'sche Lampe; Glimmerblättchen Nr. 3.

Neigung der Platte K gegen Platte I	Neigung des Glimmer- blättchens	Grade der Magnet- nadel	Polarisa- tion F <sup>2</sup>	Depolari- sation E <sup>2</sup>
0°	0°	11°,90	8°,45	
90	0	3,45	.....	+ 5°,35
90	45	8,80		
0	45	6,75	.....	— 5,35
0	0	12,10		
90	0	3,75	8,35	
90	45	8,80	.....	+ 5,05
0	45	6,70	.....	— 5,35
0	0	12,05		
90	0	3,70	8,35	
Mittel			8,38	5,27

## 2) Heißes Kupfer; Glimmerblättchen Nr. 3.

0	0	5°,25	3°,25 <sup>1</sup>	
90	0	2,00	.....	+ 3°,75
90	45	5,75		
0	45	2,15	.....	— 3,80
0	0	5,95		
90	0	1,95	4,00	
90	45	5,75	.....	+ 3,80
0	45	2,60	.....	— 3,30
0	0	5,90		
90	0	1,95	3,95	
90	45	5,65	.....	+ 3,70
0	45	2,30	.....	— 3,50
0	0	5,80		
90	0	1,80	4,00	
Mittel			3,98	3,64

1 Die Lampe unter dem Kupfer war eben angezündet, und diese Größe scheint daher zu klein, weswegen sie im Mittel weggelassen ist.

339) Werden die hier gefundenen mittleren Werthe für die Gleichung

$$\frac{E^2}{F^2} = \sin.^2 180^\circ \frac{o - e}{\lambda}$$

benutzt, und nimmt man also:

$$\frac{o - e}{\lambda} = \frac{\text{Arc.} \left( \sin. \sqrt{\frac{E^2}{F^2}} \right)}{180^\circ},$$

wo die Wurzelgröfse ein doppeltes Zeichen erhält, so geschieht der Gleichung Genüge, wenn  $\frac{o - e}{\lambda}$  gleich ist einem Bruche  $a$  oder  $1 - a$ ;  $1 + a$  oder  $2 - a$ ;  $2 + a$  oder  $3 - a$ ;  $3 + a$  u. s. w. Die mitgetheilte Tabelle giebt bei Anwendung der Argand'schen Lampe

$$\frac{E^2}{F^2} = \frac{5,27}{8,38} = 0,629; \sqrt{\frac{E^2}{F^2}} = \pm 0,793,$$

also

$$\frac{o - e}{\lambda} = 0,29 \text{ oder } 0,71 \text{ oder } 1,29 \text{ oder } 1,71 \text{ u. s. w.}$$

Nur das heifse Kupfer war

$$\frac{E^2}{F^2} = \frac{3,64}{3,98} = 0,915; \sqrt{\frac{E^2}{F^2}} = \pm 0,957,$$

so

$$\frac{o - e}{\lambda} = 0,41 \text{ oder } 0,59 \text{ oder } 1,41 \text{ oder } 1,59 \text{ u. s. w.}$$

Der wahre Werth von  $\frac{o - e}{\lambda}$  muß aber der seyn, welcher bei Anwendung mehrerer Platten gleichförmig mit ihrer Dicke gehst. Die folgende Tabelle enthält die mit Platten von ungleicher Dicke gefundenen Gröfßen.

## 1) Argand'sche Lampe.

Depolarisirte Platte	$\frac{E^2}{F^2}$	Werthe von $\frac{o - e}{\lambda}$ .
Nr. 1.	$\frac{2^{\circ},15}{7,38} = 0,291$	0,18; 0,82; 1,18 ....
Nr. 1.	$\frac{1,91}{6,67} = 0,286$	
Nr. 2.	$\frac{5,65}{8,53} = 0,662$	0,30; 0,70; 1,30 ....
Nr. 3.	$\frac{5,27}{8,38} = 0,629$	0,29; 0,71; 1,29 ....
Nr. 2 und 3.	$\frac{2,07}{5,55} = 0,373$	0,21; 0,79; 1,21 ....
Nr. 5.	$\frac{1,31}{4,38} = 0,299$	0,185; 0,815; 1,185....
Nr. 5.	$\frac{1,44}{4,83} = 0,298$	

## 2) Glühendes Platin.

Nr. 1.	$\frac{2^{\circ},00}{7,60} = 0,264$	0,17; 0,83; 1,17....
Nr. 1.	$\frac{1,90}{7,68} = 0,248$	0,165; 0,835; 1,165....
Nr. 2.	$\frac{4,66}{7,31} = 0,638$	0,30; 0,70; 1,30....
Nr. 3.	$\frac{5,02}{6,70} = 0,749$	0,335; 0,665; 1,335....
Nr. 4.	$\frac{5,63}{7,08} = 0,795$	0,35; 0,65; 1,35....
Nr. 2 und 3.	$\frac{1,48}{4,66} = 0,318$	0,19; 0,81; 1,19....
Nr. 5.	$\frac{1,35}{6,36} = 0,212$	0,15; 0,85; 1,15....



## 3) Heißes Kupfer.

Nr. 1.	$\frac{1,94}{7,35} = 0,264$	0,17; 0,83; 1,17....
Nr. 2.	$\frac{3,17}{4,18} = 0,764$	0,34; 0,66; 1,34....
Nr. 3.	$\frac{3,64}{3,98} = 0,915$	0,41; 0,59; 1,41....
Nr. 2 und 3.	$\frac{1,01}{3,38} = 0,299$	0,185; 0,815; 1,185....
Nr. 5.	$\frac{0,62}{4,89} = 0,127$	0,115; 0,885; 1,115....

340) FORBES nimmt für jede Wärmequelle die Dicke der Blättchen zu Abscissen, setzt darauf rechtwinklig die zugehörigen Werthe von  $\frac{o-e}{\lambda}$  als Ordinaten, und zieht dann eine gerade Linie, welche die Endpunkte einer der drei zu jeder Abscisse gehörenden Ordinaten schneidet oder ihnen am nächsten kommt, findet aber, daß die auf diese Weise für die drei Wärmequellen erhaltenen Interpolationslinien, welche die der Dicke der Platten proportionalen Werthe von  $\frac{o-e}{\lambda}$  darstellen würden, gleiche Winkel mit der Abscissenlinie bilden. Hieraus schließt er, daß man niemals hoffen dürfe, auf diesem Wege die ungleichen Wellenlängen dieser Wärmequellen zu bestimmen, da  $\lambda$  entweder sehr wenig oder beständig proportional mit der Veränderung von  $o-e$  sich verändert. Alle drei Wärmequellen geben sehr nahe denselben Werth für  $\frac{o-e}{\lambda}$ , nämlich 1,4 für ein 0,02 Zoll und 0,07 für ein 0,001 Zoll dickes Glimmerblättchen, wogegen das verschiedenfarbige Licht merklich verschiedene Werthe giebt. Vergleichen wir beide miteinander, so ist die Summe der oben angegebenen Verzögerungen in den fünf Glimmerblättern in Millionstheilen eines Zolles  $12 + 28 + 43 + 36 + 80 = 199$ , also 0,000199 Zoll, die Summe der Dicken dieser Blättchen = 0,0361 Zoll, folglich ist der mittlere Werth der Verzögerung  $o-e$  für eine Glimmerplatte von 0,001 Zoll  $= \frac{0,000199 \times 0,001}{0,0361} = 0,0000055$ . Es

ist aber  $\lambda$  für das äußerste Roth = 0,0000266 und für das äußerste Violett = 0,0000167, mithin sind die Werthe von  $\frac{o-e}{\lambda}$  für ein Glimmerblättchen von 0,001 Zoll Dicke

$$\text{beim äußersten rothen Lichte} = \frac{55}{266} = 0,207,$$

$$\text{beim äußersten violetten Lichte} = \frac{55}{167} = 0,329,$$

$$\text{bei den Wärmestrahlen} \quad \text{---} \quad \text{---} \quad \text{---} = 0,07.$$

Unter der Voraussetzung also, daß die Verzögerung  $o-e$  für alle Wellenlängen sowohl beim Lichte als auch bei der Wärme gleich sey, ergibt sich hieraus der Werth von  $\lambda$  oder die *Länge der Wärmewellen*. Es ist nämlich  $\frac{o-e}{\lambda} = 0,07$ , und wenn also  $o-e = 0,0000055$  angenommen wird, so ist

$$\lambda = \frac{o-e}{0,07} = \frac{0,00055}{7} = 0,000079 \text{ Zoll,}$$

was ungefähr dreimal so lang, als eine Welle des rothen Lichtes, und ungefähr 4mal so lang, als die des violetten Lichtes ist. Dieses Resultat würde das nämliche bleiben, wenn in dem Verhältniß  $\frac{o-e}{\lambda}$  die Verzögerung  $o-e$  veränderlich wäre und nicht bleibend, wie angenommen worden ist. Wäre aber nicht  $\lambda$  größer, sondern  $o-e$  kleiner bei der Wärme als beim Lichte, so müßte die Doppelbrechung schwächer seyn, also eine größere Dicke des Glimmerblättchens erfordert werden, um einen gegebenen Effect hervorzubringen.

Wir haben diese gehaltreichen Untersuchungen in derjenigen Ausführlichkeit mitgetheilt, welche die Wichtigkeit derselben erfordert, besonders wenn man berücksichtigt, daß hiermit ein Weg betreten worden ist, welcher eine endliche genügende Aufklärung der bisher so dunklen Wärmelehre hoffen läßt. Minder nothwendig scheint uns eine gleiche Ausführlichkeit in der Mittheilung der fortgesetzten Untersuchungen des ebenso thätigen als scharfsinnigen englischen Physikers zu seyn, und es möge daher eine kurze Angabe der wesentlichsten aufgefundenen Resultate genügen.

341) Eine zu den wichtigsten gehörende Reihe von Versuchen war der Aufgabe gewidmet, die *Brechungsverhält-*

nisse ungleicher *Wärmestrahlen* aufzufinden, wozu aus angegebenen Gründen Prismen aus Steinsalz sich vorzugsweise eignen. Wie oben (§. 318) erwähnt wurde, versuchte bereits MELLONI dieses Problem mittelst eines Thermomultipliers zu lösen, welcher aus einer einzigen Reihe in verticaler Linie über einander liegender, thermoelektrischer Elemente bestand, ohne jedoch hiermit zum gewünschten Ziele zu gelangen. FORBES verwarf diesen Apparat und bediente sich eines andern, welcher so eingerichtet war, daß die Brechungswinkel aus den Winkeln bestimmt wurden, bei denen die Brechung in Zurückstrahlung übergeht. Welche Vorrichtung die bessere sey, dürfte wohl erst durch fortgesetzte Prüfungen zu ermitteln seyn; vor der Hand scheint es, als habe der französische Gelehrte nicht gleiche Beharrlichkeit bei den allerdings sehr feinen Versuchen bewiesen, als der englische, dessen erlangte Resultate übrigens keineswegs vollkommen befriedigen. Inzwischen sind die Folgerungen, die er aus allen seinen Untersuchungen ableitet, für die Wärmelehre von höchster Wichtigkeit<sup>1</sup>. Hier- nach ist die mittlere Brechbarkeit der Strahlen verschiedener Wärmequellen sehr wenig, bei den Versuchen kaum oder gar nicht wahrnehmbar, verschieden, und beträgt beim Steinsalz 1,51 bis 1,54, also nur wenig verschieden von der des Lichts, welche beim Steinsalz für die äußersten Strahlen zu 1,54 und 1,57 angenommen wird. Eingeschaltete Substanzen wirken dagegen desto stärker und dienen nach den bis jetzt bekannten Versuchen im Allgemeinen dazu, die Brechbarkeit zu vergrößern. Zugleich scheinen die dunklen Wärmestrahlen homogener zu seyn, als die leuchtenden. Aus der Gesammtheit einer Untersuchung entnimmt FORBES einige sehr wichtige Folgerungen: 1) Die Ungleichheit der Polarisirbarkeit der Wärmestrahlen, wie sie bei den Lichtstrahlen nicht angetroffen wird, neben dem geringen Unterschiede ihrer Brechbarkeit, macht es höchst wahrscheinlich, daß für die Wärme eine in anderer Beziehung andere mechanische Theorie aufgesucht werden müsse, als für das Licht. 2) Ebendieses folgt aus den Erscheinungen der Depolarisation, welche denen des Lichts nur dem Wesen nach ähnlich sind, numerisch aber bedeutend von ihnen abweichen. In dieser Beziehung muß nach den eben



mitgetheilten Resultaten angenommen werden, entweder dafs die Wärmewellen mehrmal länger sind, als die des Lichtes, oder dafs die Geschwindigkeit der ordentlichen und außerordentlichen Strahlen in doppelt brechenden Krystallen gänzlich von der des Lichtes verschieden sey, oder endlich dafs beides zugleich statt finde. FORBES giebt der zweiten dieser Hypothesen den Vorzug, da die Versuche über die Brechungsverhältnisse zu zeigen scheinen, dafs die mittlere Länge der Wärmewellen von der Länge der Lichtwellen nicht bedeutend abweichen könne. Es scheint dieses auch daraus hervorzugehn, dafs die Gleichheit der Depolarisation und der Brechbarkeit der Strahlen aus verschiedenen Wärmequellen höchst unwahrscheinlich würde, wenn die Wellenlänge in diesen Fällen bedeutend verschieden wäre.

342) Wie oben (§. 319) erwähnt wurde, fand MELLOW die Polarisation der Wärmestrahlen durch Turmalinplatten anfangs nicht; als dieses aber durch FORBES in so vollendeter Weise geschehn war, nahm er in Verbindung mit BIOT, welcher einen so bedeutenden Antheil an seinen früheren Versuchen hatte, das Problem wieder auf und gelangte zu einer sehr vollständigen Lösung desselben<sup>1</sup>. Um die Messungen möglichst zu verfeinern, legte er unter die mit der Kreistheilung versehene Scheibe der nicht absolut astatischen Doppelnadel eine Kupferscheibe, welche die Oscillationen derselben verminderte und das schnellere Einstellen auf 0 beförderte, außerdem aber bedeckte er die thermoelektrische Säule mit einem umgekehrten, auf Baumwolle ruhenden Kasten, weil die Luftströmungen einen merkbaren Einfluss auf sie äufserten. Eine Oeffnung, worin Blendungen verschiedener Gröfse eingesetzt wurden, verstattete den Wärmestrahlen den Zugang zur Säule, während die Luft im Kasten unbewegt blieb und also gleichmäfsig auf beide Enden der Säule wirkte. Zum Ueberflufs bestätigte er außerdem vorläufig den durch BÉCQUEREL<sup>2</sup> aufgefundenen und daher früher auch von ihm als richtig angenommenen Satz,

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIX. 1. XL. 13. 257. Ann. de Chim. et Phys. T. LXI. p. 375. T. LXV. p. 5. Ueber die Einrichtung der Versuche mit Turmalinplatten vergl. Bibl. univ. 1835. p. 367. L'institut 1835. N. 142. Poggendorff's Ann. XXXVII. 218. 494.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXI. p. 375. Poggendorff's Ann. IX. 345.

dafs die Ablenkungen der Nadel den Wärmegraden proportional sind, durch eigene Versuche, die durch Vergleichung der thermoelektrischen Säule mit einem Luftthermometer zeigten, dafs jener Satz für alle Arten der Wärmeerregung, also auch für strahlende Wärme richtig sey. Uebrigens dienten ihm diesmal die ersten, durch den anfänglichen Einfluß der Wärme erzeugten Ablenkungen der Nadel, die er durch den Ausdruck *Impulsionsbogen* bezeichnet, als Mafs der Wärme, weil sie in etwa 10 bis 12 Secunden erfolgen, statt dafs der stationäre Stillstand der Nadel 90 bis 100 Secunden erfordert und während dieser längeren Zeit der Zustand der Wärmequelle sich ändern kann. Endlich suchte er die Schwierigkeiten, welche die Turmaline erzeugen, indem sie so viele Wärmestrahlen auffangen, dadurch selbst erwärmt werden und daher der Säule und Wärmequelle sehr nahe gerückt werden müßten, um eine genügende Menge Wärmestrahlen durchzulassen, dann aber von der aufgenommenen Wärme an die Säule abgeben und auf diese Weise die Resultate fehlerhaft machen könnten, dadurch zu umgehen, dafs er die Wärmestrahlen durch einen Reflector parallel machte, sie dann durch eine Steinsalzzlinse concentrirte, in deren Brennpuncte sich das Glimmerblättchen befand, die von hier an divergirenden Strahlen abermals durch eine Steinsalzzlinse von kürzerer Brennweite parallel machte und so zum Thermomultiplicator leitete. Die Glimmerblättchen wurden nicht genau in den gemeinschaftlichen Brennpunct beider Linsen, sondern der Fläche der zweiten Linse etwas näher gebracht, um die aus ihnen selbst in Folge ihrer Erwärmung ausgehenden secundären Wärmestrahlen divergirend und somit für die Messung unschädlich zu machen. Die Zweckmäßigkeit dieser Vorrichtung ergab sich, wenn die Glimmerblättchen geschwärzt, dadurch die primitiven Strahlen aufgehoben, die secundären aber verstärkt wurden und dennoch die Nadel nicht afficirten. Die erste Linse hatte 2,5 Z. Durchmesser und 3 Z. Brennweite, die zweite nur 14 Lin. Durchmesser. Die Turmalinplatten waren in zwei Diaphragmen von Kork gefafst und in einer Büchse befestigt, vermittelst deren sich die eine herumdrehen und in diejenige Richtung der Hauptaxen beider bringen liefs, die man verlangte, wozu eine Bezeichnung der Richtung ihrer Hauptaxen auf der Außenseite der Büchse diente.



343) MELLONI benutzte neun Paare von Turmalinplatten, die das Licht fast vollständig polarisirten, d. h. sämmtlich durchliefsen, wenn ihre Axen parallel waren, und fast gänzlich absorbirten, wenn diese sich durchkreuzten. Folgende Tabelle zeigt die erhaltenen Resultate, worin die letzte Columnne den Polarisationsindex in Hunderteln der beim Parallelismus der Axen durchgelassenen Wärmemengen angiebt. Als Wärmequelle diente die früher gebrauchte gemeine (Locatelli'sche) Lampe.

Nr.	Farbe der Turmalinblattchen	Wärmedurchlaß						Polarisation
		parallele Axen		rechtwinklige Axen				
		Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte			
1	dunkelgrün . . . .	30°,56	27,50	29°,78	26,48	3,71		
2	bläulichgrün . . .	29,81	26,51	28,22	24,60	7,20		
3	blaugrün . . . . .	32,35	29,40	30,11	26,90	8,50		
4	gelblichgrün . . .	31,42	28,51	29,32	25,89	9,19		
5	gelblichgrün . . .	33,23	30,18	30,01	26,77	11,30		
6	gelbgrün . . . . .	31,96	29,07	29,11	25,61	11,90		
7	röthlichbraun . . .	29,89	26,62	25,32	21,88	17,72		
8	schmuzig violett .	30,69	27,67	25,45	22,00	20,48		
9	fahlgelb . . . . .	31,27	28,37	25,60	22,16	21,89		

Es verdient bemerkt zu werden, daß der Impulsionsbogen im Mittel aus mehreren Beobachtungen, abwechselnd bei parallelen und sich kreuzenden Glimmerblattchen, genommen wurde, um die etwa vorkommenden Fehler auszumerzen, doch war der Apparat so fein construirt, daß die Unterschiede der Bogen selten mehr als 0,02 betrugen. Die letzte Columnne enthält den Polarisationsindex, d. h. den Wärmeantheil, welcher bei der Kreuzung der Platten verschwindet, bezogen auf die Menge, welche beim Parallelismus derselben durchfällt. So giebt die erste Platte bei parallelen Axen 27,5, bei rechtwinklig gekreuzten 26,48; der Unterschied 1,02 zeigt die durch Polarisation verlorene Menge. Um sie auf 100 zu reduciren, hat man

$$26,48 : 1,02 = 100 : x \text{ und } x = 3,71.$$

344) MELLONI vermuthete, daß die ungleiche Polarisation von der ungleichen Diathermansie der verschiedenen Turmalinplatten herrühre, und um dieses auszumitteln, befestigte er Platten verschiedener Substanzen vor demjenigen Turmalinpaare Nr. 9, welches die meisten Strahlen durchliefs, und sorgte dafür, daß die bei parallelen Axen durchfallende Wärmemenge



möglichst gleich war. Die folgende Tabelle enthält die gefundenen Größen.

## Durchgelassene Wärme

Eingeschaltete Platten	Dicke Mil- lim.	parallele Axen		durchkreuzende Axen		Polarisation
		Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	
keine . . . .	0,00	17°,37	15,06	13°,47	11,76	21,91
Glas, farblos . .	1,85	17,93	15,53	13,94	12,15	21,79
— roth . . . .	1,80	16,75	14,54	13,04	11,40	21,57
— orange . . . .	1,87	17,21	14,93	13,31	11,66	21,90
— gelb . . . .	1,79	17,83	15,45	13,84	12,07	21,89
— blau . . . .	1,83	17,59	15,24	13,66	11,92	21,78
— indigblau . .	1,78	17,29	14,99	13,44	11,74	21,68
— violett . . . .	1,81	16,81	14,59	13,02	11,39	21,92
— bläulichgrün .	0,74	16,99	14,74	15,95	13,86	5,95
— desgl. . . .	1,93	17,32	15,02	16,85	14,62	2,76
— schwarz . . .	0,81	17,55	15,21	16,76	14,55	4,35
— desgl. . . .	1,98	17,80	15,42	17,52	15,19	1,51
Schwerspath . . .	2,60	17,10	14,83	13,18	11,52	22,30
Gyps . . . . .	2,71	16,95	14,71	10,54	9,18	37,63
Rüböl . . . . .	8,49	16,97	14,72	10,40	9,05	38,50
weins. Kalinatron	2,50	17,39	15,08	9,49	8,26	45,21
ges. Salzlösung .	8,49	17,49	15,16	5,78	5,06	66,60
— Alaun . . . .	8,49	17,56	15,22	5,81	5,08	66,63
— Weinsäure . .	8,49	17,39	15,08	5,76	5,04	66,59
— desgl. . . .	0,74	16,96	14,72	10,76	9,38	36,31
Wasser . . . . .	8,49	16,77	14,55	5,54	4,85	66,67
— desgl. . . .	0,74	17,20	14,92	10,91	9,50	36,27
Bernstein . . . .	3,08	17,23	14,94	8,35	7,29	51,23
Alaun . . . . .	2,58	16,98	14,73	0,58	0,52	95,81

Es geht aus den hier gefundenen Größen hervor, dafs in Folge der Einschaltung verschiedener Körper in den Strahlenkegel der Wärmestrahlen diese eine gewisse Modification erhalten, vermöge welcher die Turmalinplatten von 100 Strahlen, die sie bei parallelen Axen durchlassen, eine ungleiche Menge bei durchkreuzenden Axen verschlucken, dafs also eine ungleiche Polarisation derselben statt findet. So wie also die verschiedenen diathermanen Körper vermöge ungleicher Diathermanie eine ungleiche Menge Strahlen, aus heterogenen Wärmequellen entsprungen, durchlassen, aufserdem auch eine ungleiche Brechung derselben bedingen, disponiren sie auch die

Strahlen aus homogenen Quellen, ungleich polarisirt zu werden, wozu man noch außerdem das ungleiche Reflexionsvermögen der Oberflächen verschiedener Körper, ohne Rücksicht auf ihre Diathermanie, setzen kann. Auch bei der Polarisation, wie die Tabelle ergibt, zeigt die Farbe des Glases, mit Ausnahme der grünen und schwarzen, keinen Einfluss. Die vom Alaun durchgelassenen Strahlen zeigten sich in den früher erwähnten Versuchen den Lichtstrahlen sehr ähnlich, sofern sie alle farblose diaphane Körper leicht durchdringen und von weissen Oberflächen wenig absorbirt werden; hier gewahrt man die nämliche Eigenschaft rücksichtlich ihres starken Polarisirtwerdens.

345) Dieses Verhalten des Alauns führt zur Erklärung der ungleichen Polarisation verschiedener Turmalinblättchen, deren Diathermansie gleichfalls verschieden ist. Hat daher der eingeschaltete Schirm mit den Turmalinblättchen eine gleiche Diathermansie, und läßt er also dieselben Strahlen in dem nämlichen Verhältniß durchfallen, als diese Blättchen, so wird zwar die absolute Menge der durchfallenden Strahlen vermöge der ungleichen Diathermansie dieser Schirme verändert, allein die Polarisationen behalten dasselbe Verhältniß bei. Dieses ist der Fall bei farblosem, rothem, orangefarbenem, gelbem, blauem, indigfarbenem und violettem Glase; allein Wasser, Oel, Bernstein, Alaun, grünes und undurchsichtig schwarzes Glas ändern den Polarisationsindex beträchtlich, weil ihre Diathermansie von der der Turmalinplatten beträchtlich abweicht. Nimmt man aber Turmalinplatten, die nicht mehr die nämliche Diathermansie haben, so werden die Veränderungen, welche die eingeschalteten Schirme in den Werthen des Polarisationsindex erzeugen, nicht mehr dieselben und in der nämlichen Ordnung folgende seyn. Dieses zeigt sich deutlich bei den in folgender Tabelle verzeichneten, mit der Turmalinplatte Nr. 5 unter übrigens gleichen Bedingungen erhaltenen Größen.

## Durchgelassene Wärme

Eingeschaltete Platten	Dicke Mil- lim.	parallele Axen		durchkreuzende Axen		Polarisation
		Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	
keine . . . . .	0,00	17°,11	14,84	15°,15	13,15	11,35
bläulichgrünes Glas	1,93	17,65	15,30	15,54	13,49	11,83
opak. schwarzes Glas	1,98	17,10	14,83	15,06	13,05	11,94
Schwerspath . . .	2,60	17,33	15,03	15,23	13,21	12,07
Rüböl . . . . .	8,49	17,52	15,19	12,95	12,80	15,65
Gyps . . . . .	2,71	17,76	15,39	12,74	12,63	17,91
farbloses Glas . . .	1,85	17,27	15,08	16,24	14,11	6,46
dito dito . . .	8,27	17,81	15,43	17,05	14,79	4,17
Glas, rothes . . .	1,80	17,49	15,16	16,32	14,17	6,53
— orangefarbenes	1,87	16,91	14,67	15,77	13,69	6,70
— gelbes . . .	1,79	17,22	14,93	16,12	14,00	6,15
— blaues . . .	1,83	16,87	14,64	15,81	13,73	6,20
— indigfarbiges .	1,78	16,98	14,73	15,86	13,78	6,44
— violettes . . .	1,81	17,30	15,00	16,20	14,06	6,29

346) Die Folgerungen aus den hier mitgetheilten Größen ergeben sich von selbst. Berücksichtigen wir unter diesen namentlich den Einfluss der Dicke der eingeschalteten Platten, so ergibt sich, dass der den Polarisationsindex vergrößernde oder vermindernde Einfluss der Substanzen in dem Maße stärker ist, in welchem die Dicke wächst. Wasser z. B. erhöht bei falben Turmalinen, wenn seine Dicke 0,74 Millim. beträgt, den Polarisationsindex von 22 auf 36, durch eine 8 Millim. dicke Schicht aber auf 67, eine schwarze Glasplatte dagegen, welche diesen Index von 22 auf 4 bei einer Dicke von 0,81 Millimeter herabbringt, vermindert ihn bis 1,5 bei 2 Millimeter Dicke. Dieses Verhalten stimmt genau mit dem des Lichtes überein, wenn dasselbe, je nach Beschaffenheit seiner Farbe, die verschiedenen diaphanen Körper durchdringt. Gesättigte Lösungen von Weinsäure, Steinsalz und Alaun in Wasser ändern den Polarisationsindex des letzteren nicht merklich. Alaun und Steinsalz, im Wasser gelöst, obgleich beide Substanzen ein Minimum und das Maximum der Diathermanie zeigen, ändern das diathermane Verhalten des Wassers nicht, merklich, wie oben bemerkt wurde, und da sie auch den Polarisationsindex nur unmerklich ändern, so ersieht man hieraus, dass dasselbe, was in Beziehung auf diese Substanzen von der Quantität gilt, auch von der Qualität der Wärmestrahlen gültig ist.



Fängt man die Wärmestrahlen, welche durch gesättigte Lösungen von Steinsalz oder Alaun oder durch reines Wasser gegangen sind, nach einander mit der Säule auf, so erhält man bei gleichen Dicken stets sehr nahe die nämlichen Ablenkungen. Dieselbe Unveränderlichkeit findet auch noch statt, wenn man folgeweise hinter jede dieser Flüssigkeiten dieselbe Platte Alaun oder jeder andern Substanz aufstellt, indem die gemeinschaftliche Ablenkung stets um eine constante Gröfse sinkt.

347) Noch bleibt rücksichtlich der Polarisation durch Turmalinplatten der Einfluss des Unterschiedes der Wärmequellen zu untersuchen. Zu diesem Ende wurden die Turmalinplattenpaare Nr. 1; 5; 8; 9 den Strahlen der Argand'schen Lampe, der gemeinen (Locatelli'schen) Lampe, des glühenden Platins und des bis 400° C. erhitzten Kupfers ausgesetzt, die in der folgenden Tabelle durch L; Lc; P; K bezeichnet sind.

		Polarisationsindex.			
Turmaline		L	Lc	P	K
Nr. 1	dunkelgrün .	0,37	3,71	5,27	0,59
Nr. 5	gelblichgrün .	5,33	11,30	13,89	3,22
Nr. 8	schmuzigviolett	24,50	20,48	17,20	2,30
Nr. 9	fahlgelb . . . .	26,21	21,89	18,16	2,98

Im Ganzen wächst die Polarisation durch Turmaline mit der Intensität der Wärmequelle; rücksichtlich der verschiedenen Turmaline und der gleichfalls verschiedenen Wärmequellen treten aber bedeutende Unterschiede hervor. Einige Strahlen erleiden nur eine geringe Polarisation, ja sogar eine so schwache, daß sie ganz problematisch bleibt, andere geben deutlichere Spuren, und noch andere werden vollständig, wie die Lichtstrahlen, polarisirt. Die grünen Turmaline namentlich absorbiren die polarisirbaren Wärmestrahlen fast gänzlich oder ganz, andere, namentlich die violetten und gelben Turmaline, lassen die polarisirbaren Strahlen in Menge durch, woraus beiläufig ein bedeutender Unterschied zwischen den Licht- und Wärmestrahlen hervorgeht. Inzwischen folgt hieraus nach MELLONI nicht, daß eine verschiedene Polarisationsfähigkeit den Turmalinen beizulegen sey, vielmehr können alle Wärmestrahlen eine gleiche und vollständige Polarisation im Innern der Turmaline erleiden und dennoch beim Austritt mehr oder weniger pola-

risirt erscheinen. Hierzu reicht die Annahme hin, daß die Turmaline alle Arten Wärmestrahlen doppelt brechen, aber das eine der bei dieser Doppelbrechung entstehende Bündel bei seinem Durchgange mehr oder weniger absorbiren. Wenn beide gebrochene Bündel gleiche Intensität haben, rechtwinklig polarisirt sind und einander fast decken, so können sie keine Spur von Polarisation zeigen, falls sie einen gleichen Grad von Absorption erleiden. Sobald aber das eine Bündel bei seinem Durchgange einen größern Antheil seiner Intensität verloren hat, so muß das andere nothwendig bei seinem Austritt Anzeigen von Polarisation geben, und die Erscheinungen gleichen denen des Lichtes, sobald eins der beiden gebrochenen Bündel im Innern der Platten vollständig absorbirt worden ist. Uebrigens scheint es mir keinen Widerspruch in sich zu schließen, wenn man den verschiedenen Turmalinen ein durch die Ungleichheit der Wärmequellen bedingtes größeres oder geringeres, selbst bis zum Verschwinden abnehmendes Polarisationsvermögen beilegen wollte, wie so viele Körper sich hinsichtlich ihrer Diathermanie und Diathermansie gleichfalls so verschieden zeigen, da es ohnehin wohl noch nicht ausgemacht ist, ob das Verschwinden der Wärmestrahlen durch Polarisation eine Folge der Absorption und nicht vielmehr einer Beruhigung der Wärmewellen oder des Zusammenfallens der positiven mit den negativen, wie bei der Interferenz des Lichtes, ist. Dabei bleibt MELLOXI's Ansicht immer die wahrscheinlichere; denn im Allgemeinen dürfen wir nach den bestehenden Erfahrungen annehmen, daß die Wärmeundulationen in Folge des Gebundenwerdens des Wärmeäthers durch wägbare Körper zur Ruhe kommen.

348) Die durch FORBES gleichfalls aufgefundenene *Polarisation* der durch *diathermane Körper* unter gewissen Einfallswinkeln durchfallenden Wärmestrahlen, ähnlich der Polarisation des Lichtes beim Durchgange durch mehrere auf einander liegende Glasscheiben, wurde auch durch MELLOXI einer neuen sorgfältigen Untersuchung unterworfen, wozu er gleichfalls mehrere übereinander gelegte dünne Turmalinblättchen anwandte. Gegen das durch FORBES erhaltene Resultat, wonach die nämlichen Turmalinblättchen für verschiedene Wärmequellen ungleiche Grade der Polarisation geben sollen, namentlich mit einer Argand'schen Lampe 0,29, mit einer gemeinen 0,24, mit einer Alkoholflamme

0,36, mit glühendem Platin 0,40, mit erhitztem Kupfer 0,22, mit einem Quecksilbergefäß von 280° C. Wärme 0,17 und mit einem Gefäße voll siedenden Wassers 0,06, erhebt MELLONI Zweifel und glaubt, daß die Ursache der Unrichtigkeit von der ungleichen Annäherung der Wärmequelle an den Polarisationsapparat und von dem Einflusse der durch Mittheilung (secundäre Strahlung) von den Turmalinplatten zum Thermomultiplikator gelangenden Wärme herrühre<sup>1</sup>. Als Fournes später die Wärmequellen in constanter Entfernung hielt, fielen die Resultate anders aus, denn die Argand'sche Lampe gab 0,72 bis 0,74; glühendes Platin 0,72; heißes Kupfer 0,63; bis 280° C. heißes Quecksilber 0,48 und siedendes Wasser 0,44; allein auch diese Resultate hält MELLONI für nicht ganz fehlerfrei. Wie dieses auch seyn mag, so viel ist auf jeden Fall gewiß, daß die sogenannten dunklen Wärmestrahlen beim Durchgange durch geeignete Körper gleichfalls polarisirt werden, wie auch aus später fortgesetzten Versuchen von Fournes<sup>2</sup> unwidersprechlich hervorgeht.

349) Um die polarisirenden Platten (oder *Säulen*, wie sie genannt werden) der über einander liegenden Glimmerblättchen zu erhalten, nimmt man nach MELLONI eine gewöhnliche Glimmerplatte von 1 oder 2 Millim. Dicke, bestimmt durch optische Mittel die Lage der Axen und schneidet im Sinne dieser beiden auf einander senkrechten Richtungen ein Rechteck von 8 bis 10 Centim. Seite aus, verfertigt einen Rahmen aus dünner Pappe, dessen innere rechteckige Oeffnung nach allen Seiten etwa 6 bis 8 Millim. kleiner ist, als die Glimmerplatte, spaltet letztere nach einander in möglichst dünne Blättchen, klebt diese mittelst Gummi nach einander mit zwischen den Rändern liegenden dünnen und schmalen Papierstreifen, ihre ursprüngliche Lage beibehaltend, über die Oeffnung des Rahmens, legt endlich einen zweiten gleichen Rahmen darüber und klebt die

---

<sup>1</sup> Fournes verwahrt sich gegen diesen Einwurf, und wirklich konnten die Glimmersäulen nicht bedeutend erwärmt werden, da die Impulsionsbogen gemessen wurden, mithin die Einwirkung der Wärmequelle nur momentan war. Der Unterschied der Resultate, welche beide Experimentatoren erhielten, scheint ihm in der ungleichen Menge der gebrauchten Glimmerblättchen zu liegen. S. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. LXX. p. 542.

<sup>2</sup> Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLVI. p. 246.



Ränder beider Rahmen mit Papierstreifen so zusammen, daß die zwischenliegenden Blättchen sich nicht verschieben können. MELLONI verfertigte auf diese Weise acht Paare solcher Glimmersäulen von 3, 5, 10, 15, 20, 25, 30 und 35 Blättchen. Sein Polarisationsapparat war der von BIOT<sup>1</sup> angegebene, bestehend aus einem horizontalen Rohre, mit einer hohlen Fassung an beiden Enden, die sich durch Reibung festgehalten umdrehen ließen, wobei die Umdrehung durch eine auf dem Rande der Fassungen angebrachte Theilung in 360 Grade gemessen wurde. Jede der Fassungen hat an ihrem freien Ende zwei hervorragende Arme, die als Träger eines Rahmens dienen, in welchen die beschriebenen Turmalinsäulen eingesetzt werden. Die Rahmen werden durch zwei, in der Mitte ihrer gegenüberstehenden Seiten befestigte Axen getragen, die durch zwei Löcher in den genannten Armen gesteckt sind; eine Klemmschraube dient, sie in der erforderlichen Neigung gegen die Axe des Rohres festzustellen, und ein an der einen Axe befestigter getheilter Kreis dient zur Messung dieser Neigung, worin sie festgestellt sind. Eine auf dem Rohre mit dessen Axe parallele Linie, welche an beiden Enden bis zum Rande der Fassungen reicht, zeigt den Anfangspunct, von welchem die Umdrehung der getheilten Ränder der Fassungen ausgeht. Die Strahlen der Wärmequellen werden durch eine Steinsalzsäule gesammelt und in einen Cylinder vereinigt, dessen Axe mit der des Rohres zusammenfällt, und um den Einfluß der Erwärmung des Apparates und eine hierdurch bewirkte secundäre Strahlung zu vermeiden, wird vor den Polarisationsapparat doppelter oder dreifacher Metallschirm gestellt, mit einer röhrenförmigen Oeffnung von der Größe der kleinsten angewandten Glimmersäule. Auf diese Weise war es möglich, die Lampe Wärmequelle 40 bis 50 Cent. vom Polarisationsapparate und thermoelektrische Säule 20 bis 30 Cent. hinter demselben, drei in derselben horizontalen Ebene, aufzustellen. Weil die Menge der durchgelassenen Wärmestrahlen mit der Zahl der einander liegenden Glimmerblättchen abnimmt, so beseitigte MELLONI diesen Unterschied nicht durch größere Annäherung der Wärmequelle, was leicht Fehler herbeiführt, sondern in der Höhe hinter derselben einen metallenen Hohlspiegel aufstellte,

welcher die Strahlen concentrirte, und sie auf die Steinsalzlinsen warf, so daß diese außer den Strahlen der ihr zugewandten Seite der Flamme auch die der abgewandten in einen gemeinsamen Cylinder vereinigte. Dieser Hohlspiegel wurde anfangs für die aus den wenigsten Blättchen bestehenden Säulen völlig mit Ruß geschwärzt und nachher um einen angemessenen Theil wieder blank gemacht, so weit es die größere Zahl der Glimmerblättchen erforderte. Für jedes einzelne Säulenpaar blieb übrigens der Apparat ungeändert, um die erhaltenen Resultate unter sich vergleichbar zu machen.

350) Ehe wir in den folgenden Tabellen die erhaltenen Resultate mittheilen, müssen wir noch eine Thatsache erörtern, welche MELLONI durch unmittelbare Messungen aufgefunden zu haben versichert. Die polarisirte oder die bei der Kreuzung der polarisirenden Platten verschwindende Wärme wird weder zerstört noch absorbirt, sondern bloß reflectirt. Sind nämlich beide polarisirende Flächen einander parallel und in einem Winkel von 30 bis 40 Grad gegen den einfallenden Wärmecylinder geneigt, und stellt man den Thermomultiplicator so, daß die von der hinteren Fläche reflectirten Strahlen ihn treffen würden, so rührt sich die Nadel kaum oder gar nicht, stellt man aber die vordere Platte rechtwinklig gegen die hintere, so tritt sofort eine bedeutende Abweichung der Nadel ein.

351) Die Bezeichnungen in den nachfolgenden Tabellen sind dieselben, wie in den früheren; jedoch ist Folgendes zu bemerken. Die Neigung bezeichnet den Winkel, welchen die Fläche des polarisirenden Glimmerbündels mit der Axe des einfallenden Wärmecylinders bildet, und Polarisation bezeichnet die Menge Strahlen von 100, welche von den beim Parallelismus der Säulen durchgelassenen durch die Kreuzung derselben polarisirt wird oder verschwindet. Die übrigen Columnen sind durch die Ueberschriften deutlich.

## Durchgelassene Wärme.

Neigung	Parallele Axen		Durchkreuzende Axen		Polarisation
	Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	

Taf. I. Säulen von 3 Blättchen.

45°	35°,29	31,68	32°,01	29,12	8,08
43	34,99	31,52	30,77	27,78	11,87
41	34,24	31,12	29,55	26,18	15,87
39	33,58	30,55	28,13	24,49	19,84
37	32,84	29,81	26,22	22,70	23,85
35	31,78	28,88	24,23	20,86	27,77
33	30,71	27,70	21,98	18,87	31,87
31	29,44	26,04	19,40	16,73	35,76
29	27,41	23,81	16,53	14,35	39,73
27	24,57	21,18	13,63	11,90	43,81
25	21,24	18,25	10,94	9,54	47,73
23	17,31	15,01	8,27	7,22	51,89
21	13,31	11,63	5,88	5,15	55,72
19	9,22	8,02	3,71	3,24	59,60
17	5,02	4,39	1,83	1,60	63,55

Taf. II. Säulen von 5 Blättchen.

45°	35°,92	32,01	28°,54	24,95	22,06
43	35,69	31,89	27,01	23,45	26,46
41	35,42	31,75	25,16	21,73	31,56
39	35,21	31,64	23,47	20,15	36,31
37	34,33	31,17	21,39	18,38	41,03
35	33,30	30,26	19,75	16,46	45,61
33	31,64	28,74	16,39	14,23	50,49
31	29,71	26,38	13,80	12,03	54,39
29	27,38	23,79	11,29	9,85	58,59
27	23,70	20,36	8,72	7,61	62,62
25	20,04	17,23	6,60	5,77	66,51
23	16,01	13,91	4,74	4,14	70,24
21	11,71	10,24	3,06	2,68	73,83
19	7,58	6,63	1,71	1,50	77,37
17	3,42	2,99	0,66	0,58	80,60



## Durchgelassene Wärme.

Nei- gung	Parallele Axen		Durchkren- zende Axen		Pola- risa- tion
	Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	

Taf. III. Säulen von 10 Blättchen.

45°	29°,82	26,53	17°,21	14,93	43,73
43	31,41	28,49	16,48	14,31	49,77
41	33,29	30,24	15,36	13,32	55,95
39	35,19	31,63	13,95	16,16	61,56
37	36,46	32,50	12,31	10,77	66,86
35	36,86	32,88	10,63	9,26	71,84
33	36,72	32,75	8,90	7,75	76,34
31	33,79	30,76	6,92	6,05	80,33
29	30,94	28,00	5,25	4,59	83,61
27	27,89	24,25	3,72	3,25	86,60
25	23,19	19,89	2,44	2,14	89,24
23	17,60	15,26	1,55	1,36	91,09

Taf. IV. Säulen von 15 Blättchen.

45°	24°,12	20,75	9°,30	8,09	61,01
43	27,08	23,51	8,95	7,79	66,87
41	29,59	26,23	8,16	7,13	72,82
39	31,66	28,76	7,23	6,32	78,03
37	33,79	30,77	6,15	5,38	82,51
35	35,58	31,83	4,99	4,36	86,30
33	35,44	31,76	3,90	3,40	89,29
31	32,13	29,22	2,90	2,54	91,31
29	29,04	25,52	2,14	1,87	92,67
27	24,41	21,03	1,55	1,36	93,53
25	18,23	15,78	1,07	0,94	94,04
23	12,05	10,54	0,68	0,60	94,31

## Durchgelassene Wärme.

Neigung	Parallele Axen		Durchkreuzende Axen		Polarisation
	Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	

Taf. V. Säulen von 20 Blättchen.

45°	21°,23	18,24	6°,56	5,74	68,53
43	24,60	21,23	6,51	5,69	73,20
41	28,08	24,44	6,22	5,44	77,74
39	30,66	27,63	5,68	4,97	82,01
37	33,55	30,52	5,00	4,37	85,01
35	36,21	32,25	4,24	3,70	88,53
33	36,18	32,22	3,41	2,98	90,75
31	34,60	29,50	2,52	2,21	92,51
29	27,63	24,01	1,68	1,47	93,88
27	21,52	18,49	1,13	0,99	94,64
25	14,41	12,53	0,73	0,64	94,89
23	8,31	7,26	0,41	0,36	95,04

Taf. VI. Säulen von 25 Blättchen.

45°	18°,57	16,05	4°,17	3,64	77,32
43	22,78	19,53	4,19	3,66	81,26
41	26,51	22,97	4,00	3,49	84,81
39	29,71	26,39	3,71	3,24	87,72
37	32,45	29,48	3,28	2,84	90,33
35	35,42	31,75	2,61	2,39	92,47
33	35,56	31,82	2,20	1,93	93,93
31	31,75	28,85	1,73	1,52	94,73
29	27,20	23,62	1,33	1,17	95,05
27	20,51	17,63	0,99	0,87	95,06
25	13,13	11,48	0,65	0,57	95,03
23	6,90	6,03	0,34	0,30	95,02

## Durchgelassene Wärme.

Nei- gung	Parallele Axen		Durchkreu- zende Axen		Pola- risa- tion
	Bogen	Kräfte	Bogen	Kräfte	

Taf. VII. Säulen von 30 Blättchen.

45°	16°,92	14,68	2°,73	2,39	83,72
43	21,50	18,47	2,74	2,40	87,01
41	25,84	22,18	2,52	2,21	90,04
39	29,36	25,93	2,30	2,01	92,25
37	32,38	29,43	2,12	1,86	93,68
35	35,96	32,03	1,90	1,67	94,79
33	36,53	32,56	1,83	1,60	95,09
31	31,90	29,01	1,62	1,42	95,11
29	27,11	23,24	1,30	1,14	95,16
27	19,89	17,13	0,94	0,83	95,15
25	12,33	10,79	0,59	0,52	95,18
23	5,81	5,68	0,28	0,25	95,08

Taf. VIII. Säulen von 35 Blättchen.

45°	14°,69	12,75	1°,71	1,50	88,24
43	19,35	16,69	1,72	1,51	90,95
41	23,86	20,51	1,63	1,43	93,03
39	27,99	24,34	1,56	1,37	94,35
37	30,83	27,85	1,60	1,40	94,97
35	33,88	30,86	1,74	1,52	95,07
33	34,93	31,49	1,76	1,54	95,11
31	30,89	27,93	1,57	1,38	95,06
29	25,67	22,19	1,24	1,09	95,09
27	18,23	15,78	0,88	0,77	95,12
25	10,92	9,52	0,53	0,47	95,06
23	4,34	3,79	0,22	0,19	94,99

Aus diesen Tafeln lassen sich folgende Resultate entnehmen:  
 1) Die Menge der durch Polarisation verschwindenden Wärme-  
 strahlen wächst, sowie der Winkel, unter welchem die einfallenden Strahlen auf die polarisirende Fläche auffallen, kleiner wird. 2) Bei Säulen von einer größeren Anzahl Blättchen erreicht die Polarisation bei einem gewissen Neigungswinkel ein



Maximum und bleibt auf diesem bei abnehmenden Winkeln stehen. 3) Die Neigung, bei welcher der unveränderliche Werth eintritt, nimmt mit der Anzahl der Blättchen zu.

352) Uebrigens ist die Gröfse der Polarisation so, dafs man sie fast vollständig nennen kann, sie erreicht mehr als 0,95, und MELLONI glaubt, dafs auch das Licht, wenn man genaue Messungen anstellen könnte, nicht stärker polarisirt werde, denn wenn er durch die Maschine sah, nahm er noch immer einen geringen Lichtschimmer wahr; überhaupt aber ist die Uebereinstimmung der Polarisationsphänomene durch Refraction zwischen Licht und Wärme so auffallend, dafs man daraus mit Grunde auf eine den Wärmestrahlen zukommende Polarisation durch Reflexion schliessen kann. Der Einfallswinkel, welcher die stärkste Polarisation giebt, ist schwer zu bestimmen, weil der Einfluss der durchgehenden Strahlen dieses hindert, deren Menge beim lothrechten Einfall am gröfsten ist (wobei übrigens gar keine Polarisation statt findet), aber auch beim schiefen Auffallen nicht gänzlich wegfällt. Inzwischen nimmt diese Unbestimmtheit ab, je mehr Blättchen auf einander liegen, weswegen MELLONI zu seinen Säulen noch andere von mehreren Lagen verfertigte, so dafs es ihm möglich wurde, die Wärmedurchgänge durch ungleich zahlreiche Lagen bei verschiedenen Einfallswinkeln zu messen, wobei jedoch zu bemerken ist, dafs wegen ungleicher Intensität der Wärmequelle die Resultate nur unter sich vergleichbar sind.

		Wärmedurchgang		
Neigung		20 Blättchen	60 Blättchen	120 Blättchen
35°	0'	37°,34	35°,97	31°,86
34	30	37,42	36,48	32,71
34	0	37,46	36,87	33,07
33	30	37,39	37,10	33,29
33	0	37,09	36,82	33,02

Aus diesen Gröfsen folgt, dafs der Einfluss der durchgehenden, nicht polarisirten Wärme bei Säulen von vielen Blättchen wegfällt. Nach der Uebereinstimmung der beiden letzten Columnen gehört das Maximum des Durchganges zu einem Winkel von 33° 30' und liegt etwas näher bei 34°. MELLONI be-

merkt hierbei, daß nach BREWSTER beim Lichte die Tangente des Polarisationswinkels durch die Zahl gegeben wird, welche den Refraktionsindex des als Reflector angewandten Körpers ausdrückt. Der mittlere Refraktionsindex für Glimmer<sup>1</sup> ist aber  $= 1,5$  und diese GröÙe gehört als Tangente zum Winkel von  $56^{\circ} 19'$ , also von der Fläche an gerechnet  $33^{\circ} 41'$ , mithin ist der Winkel der vollständigen Polarisation durch Reflexion sehr nahe derselbe für Wärme und für Licht.

353) Bringt man vor die Oeffnung des Schirmes, durch welche bei MELLONI's Apparate die Wärmestrahlen fallen, ehe sie zu den polarisirenden Glimmersäulen gelangen, eine dünne Schicht irgend einer Art, z. B. Alaun, Bernstein, schwarzes Glas, Wasser, Oel oder einer sonstigen diathermanen Substanz, so findet man den Polarisationsindex hierdurch gar nicht geändert, wie sich am auffallendsten zeigt, wenn man Substanzen von ganz verschiedener Diathermansie wählt, z. B. einerseits schwarzes oder grünes Glas, andererseits Wasser, Citronensäure oder Alaun. Nach der oben (§. 344) mitgetheilten Tabelle ist der Polarisationsindex für Strahlen, welche durch die beiden ersten Körper gegangen sind, bei Turmalinblättchen fast 0, für Alaun aber 0,95; werden aber diese Strahlen durch die polarisirenden Glimmersäulen modificirt, so zeigen die Polarisationsindices keinen meßbaren Unterschied, und es werden daher die von verschiedenen Körpern durchgelassenen Wärmestrahlen, wie heterogener Art sie auch sind, durch Refraction gleich stark polarisirt, oder aber, was einerlei ist, die Polarisation, welche durch die brechenden Kräfte der Medien erzeugt wird, ist unabhängig von der Qualität der Wärmestrahlen. MELLONI bestätigte diese Folgerung durch directe Versuche, die er mit der Lampe, dem glühenden Platindraht und dem erhitzten Kupfer anstellte, und weil die sogenannten dunklen Strahlen so schwer durch Glimmer dringen, wählte er Säulen von wenigen Lagen, schwächte dann aber die Strahlen der stärkeren Wärmequellen durch eine erforderliche Menge zwischen-gestellter Glasschirme, so daß bei gleichem Abstände die Intensität aller drei Quellen gleich wurde. Es zeigten sich dann die Polarisationsindices bei der Anwendung aller drei Wärmequellen ganz gleich. Man kann übrigens eine Quelle leuch-

---

1. Biot Traité. T. IV. p. 80.

tender Wärmestrahlen einer solchen, welche dunkle aussendet, dadurch gleich machen, daß man eine Scheibe schwarzen Glases einschaltet, wodurch man bloß die letztere erhält. Um aber diese Gleichheit der Polarisationsfähigkeit aller Arten von Wärmestrahlen mit den durch Turmalinplatten erhaltenen Resultaten in Einklang zu bringen, muß man berücksichtigen, daß in den Turmalinplatten eine Ursache liegt, welche die polarisirenden Wirkungen bald versteckt, bald sichtbar werden läßt. Diese kann keine andere seyn, als die Doppelbrechung, vermöge welcher in den mit der Krystallisationsaxe parallel geschnittenen Platten allezeit zwei einander deckende Bündel von gleicher Stärke, aber entgegengesetzter Polarisationsfähigkeit hervorgebracht werden. Im Fall, wo sich die Wirkung der Turmaline zeigt, wird eins dieser Bündel vollständig absorbiert und nur das andere bleibt mit der ihm eigenen Polarisationsfähigkeit übrig; im entgegengesetzten Falle erleiden beide Bündel eine gleiche Absorption und treten, in Bezug auf die Polarisation, vollkommen neutralisirt gemeinschaftlich aus. Wenn dann im letzten Falle die austretende Wärme der gewöhnlichen Wärme ähnlich ist, so muß nothwendig das zweite Bündel, welches zuvor absorbiert wurde, rechtwinklig gegen das erste polarisirt seyn, und zwar vollständig, denn isolirt zeigt sich das erste Wärmebündel in diesem Zustande.

354) Gegen die Resultate, welche FORBES zum Beweise einer existirenden *Depolarisation* erhalten hat, und woraus er schließt, daß die verschiedenartigen Wärmestrahlen ungleich depolarisierbar sind, sucht MELLONI den nämlichen Einwurf geltend zu machen, welchen er gegen die Genauigkeit der von jenem gefundenen Größen der Polarisation überhaupt aufgestellt hat, nämlich daß die secundäre Strahlung einen Einfluß ausgeübt habe, weswegen sich bei seinen eigenen Versuchen dieser Unterschied nicht herausstellte. Auch hierbei liefs er die Wärmestrahlen aus den stärkeren Wärmequellen durch so viele hinter einander befindliche Glasscheiben durchgehn, bis sie den schwächeren an Intensität gleich wurden, und erhielt dann für alle gleiche Größen der Depolarisation, so daß die Existenz derselben durch diese wiederholten Versuche abermals bestätigt worden ist. Die zwischen beiden Experimentatoren streitige Frage, ob die aus verschiedenen Quellen entstehenden Wärmestrahlen eine ungleiche Polarisation erleiden, haben Beide kei-



neswegs aufgegeben. FORBES<sup>1</sup> bezog sich auf seine Erfahrungen, und wiederholte die Behauptung, daß die Strahlen aus Wärmequellen von niedrigerer Temperatur weniger polarisirt werden, als die, welche von stärker glühenden Körpern ausgehn, was wohl nichts anderes heißen kann, als daß die sogenannten dunklen Wärmestrahlen sich von den zugleich leuchtenden durch eine geringere Polarisirbarkeit unterscheiden. Die Ursache der Abweichung der durch ihn gefundenen Resultate von denen, welche MELLONI erhielt, glaubt er darin zu finden, daß Letzterer dickere Glimmerblättchen zu seinen Säulen genommen habe, als er selbst, da er dieselben durch rasches Erwärmen über Kohlen und hierdurch bewirktes Zerspalten in größter Feinheit erhielt. Hierauf erwidert aber MELLONI, daß eben diese Art der Bereitung den Irrthum herbeigeführt habe, sofern die durch dieses Mittel gespaltenen Blättchen nicht überall gleichmäßig polirte Flächen erhalten konnten, mithin verschiedene Rauheiten zurücklassen mußten, durch welche die dunklen Wärmestrahlen leichter drangen, sich mit den polarisirten vereinigten, und daher den Schein einer geringeren Polarisirung erzeugten. Um diese Behauptung durch den Versuch zu unterstützen, verfertigte er sich aus einer einzigen Glimmerplatte von doppelter Länge, die er in der Mitte durchschnitt, zwei gleiche Paare Säulen, aus je fünf Blättchen bestehend, die sich durch nichts weiter von einander unterschieden, als daß die Blättchen des einen Paares auf beiden Seiten mit der Spitze eines Federmessers geritzt waren, um ihnen eine rauhe Oberfläche zu geben. Mit diesen erhielt er folgende Resultate als das Mittel aus 10 Versuchen mit möglichster Vermeidung aller störenden Einflüsse.

---

1 Compt. rend. 1833. T. I. p. 705.

Wärmequelle	Brechungsebenen			
	Säulen	parallel	gekreuzt	Polarisation
heißes Kupfer . . .	geritzt	9°,15	5°,76	37
	polirt	9,20	4,59	50
gemeine Lampe . .	geritzt	9,12	4,95	46
	polirt	9,10	4,55	50
desgl. mit Glaslinse	geritzt	9,06	4,62	49
	polirt	9,19	4,58	50

Die letzte Columnne giebt die Menge der Strahlen, welche in Folge des Kreuzens der Säulen von 100 verloren wurden, und man könnte allerdings daraus folgern, daß bei der Anwendung des bis 400° C. erhitzten Kupfers die wenigsten Strahlen verloren wurden, also eine geringere Polarisation statt gefunden habe; MELLONI betrachtet dieses aber nach seiner Ansicht als eine Folge der rauheren Oberflächen, weil die Säulen übrigens ganz gleich waren, weswegen auch bei der Anwendung einer gewöhnlichen Lampe mit vorgehaltener Glaslinse der Unterschied zwischen dem Polarisationsvermögen der geritzten und der polirten Säulen verschwand und alle drei Lichtquellen mit den letzteren gleiche Gröfsen der Polarisation gaben.

355) Eine nähere Würdigung dieser Einwürfe veranlaßte FORBES zu einer neuen, tiefer in die Sache eingehenden Untersuchung, deren Resultate wir in Kürze mittheilen wollen<sup>1</sup>. Im Allgemeinen gesteht er zu, daß eben das Zerspalten der Glimmerblättchen durch Hitze eine Rauheit ihrer Oberfläche herbeigeführt habe, wodurch dann die Abweichung der erhaltenen Resultate von der gewöhnlichen Regel veranlaßt worden sey. Um hierüber näheren Aufschluß zu erhalten, bezog sich eine vierte Reihe von Versuchen desselben auf die Auffindung der Wirkungen, welche die mechanische Textur der Schirme auf den unmittelbaren Durchgang der strahlenden Wärme hervorbringt. Als Grundlage hierbei diente MELLONI's Entdeckung, daß reines Steinsalz, welches alle Arten von Wärmestrahlen mit gleicher Leichtigkeit durchläßt, durch einen Ueberzug von Ruß die Eigenschaft erhält, die sogenannten dunklen Wärmestrahlen

<sup>1</sup> Edinburgh Philos. Trans. T. XV, P. I. Poggendorff's Ann. LI. 89. 387.

mehr durchzulassen, die von jeder andern Substanz, als Glas, Alaun u. s. w., am meisten zurückgehalten werden. **FORBES** sagt, es heiße dieses nichts anderes, als daß Steinsalz in Beziehung auf Wärme die nämlichen Wirkungen äußere, welche ganz klares Glas auf die Lichtstrahlen ausübe, indem durch dieses Lichtstrahlen, durch jenes Wärmestrahlen, beide von jeder Brechung, dringen, statt daß alle andere diathermane Substanzen die Wärmestrahlen von geringerer Brechung absorbiren, so wie blaues und violettes Glas die am wenigsten gebrochenen Lichtstrahlen gleichfalls absorbiren. Die Richtigkeit dieser Ansicht leuchtet sofort ein, wenn man überlegt, daß alle in die Wärmestrahlen gebrachte Medien das Maximum der Wärme im Spectrum, wenn es durch Steinsalz erzeugt ist, den rothen oder selbst den gelben Strahlen mehr nähern. Eine dieser entgegengesetzte Wirkung äußert das Steinsalz, wenn es mit einem Ueberzug von Ruß bedeckt ist, indem es alsdann so auf die Wärmestrahlen, wie ein rothes Glas auf die Lichtstrahlen wirkt, nämlich die am wenigsten brechbaren Wärmestrahlen durchläßt, die brechbareren dagegen absorbirt, und da aus den früheren Versuchen von **FORBES** hervorgeht, daß die durch Hitze gespaltenen Glimmerblättchen eine ähnliche Wirkung zeigen, so ist damit die Wissenschaft auf jeden Fall einen bedeutenden Schritt weiter gefördert, sofern sich eine sehr genaue Uebereinstimmung zwischen dem Verhalten der Lichtstrahlen und Wärmestrahlen herausstellt.

356) Die Wirkung des durch Hitze zersplitterten Glimmers rührt allem Anschein nach von der Aufblätterung desselben in eine unendliche Menge kleiner Flächen und den dadurch veranlaßten zahllosen Reflexionen her, und die Frage mußte sich daher aufdrängen, ob die Wirkung des Rußes von seiner eigenthümlichen Natur oder der durch ihn erzeugten Rauheit der Oberfläche herrühre. Um hierüber zu entscheiden, verglich **FORBES** die Wirkungen von Steinsalz mit berufster und mit durch Schmirgelpapier rauh gemachter Oberfläche, wobei er folgende Resultate erhielt.



Wärmequellen.	Von 100 Strahlen gingen durch Steinsalz		Relativer Durchgang durch Steinsalz	
	berufst	rauh	berufst	rauh
gemeine Lampe mit Glas	30	49	100	100
gemeine Lampe ohne Glas	—	62	—	126
dunkelheißes Kupfer . . .	58	70	192	142
siedendes Wasser . . . .	67	77	223	157

Da diese Größen kein befriedigendes Resultat gaben, so argumentirte FORBES, daß die Wirkungen einer doppelt dicken Ruffschicht bedeutend von denen zweier Flächen von einfacher Dicke abweichen müßten, wenn die Ruffschicht überhaupt bloß durch Veränderung der Oberfläche wirke. Daher überzog er eine Platte Steinsalz A mit einer Schicht von doppelter Dicke, zwei andere D und E jede mit einer einfachen, und erhielt folgende Resultate.

Von 100 durchgelassenen Strahlen

			Lampe mit Glas	Lampe ohne Glas	dunkles Kupfer
Steinsalzplatte	A . . .		8,3	17,2	32,9
— —	D . . .		26,0	41,0	58,0
— —	E . . .		23,5	36,0	53,5
— —	D und E		7,3	18,0	32,1

Die geringe Abweichung des ersten und des vierten Werthes von einander ist offenbar der Ansicht nicht günstig, daß der Rufs bloß durch seinen Einfluß auf die Oberfläche des Steinsalzes wirken sollte, denn alsdann könnte die doppelte Dicke der Schicht unmöglich eine gleiche Wirkung äußern, als zwei Schichten von einfacher Dicke. Inzwischen bleibt es unverkennbar merkwürdig, daß die bloße Rauheit der Oberfläche sich auf gleiche Weise wirksam zeigt, als das Ueberziehen derselben mit Rufs, indem noch außerdem beide die durch sie gedungenen Wärmestrahlen so disponiren, daß sie dann durch einen zweiten diathermanen Körper in größerer Menge dringen. So ließ unter andern die genannte berufte Steinsalzplatte E folgende Strahlen von 100 durchfallen, nachdem diese vorher

durch den Schirm H von gesplittertem Glimmer, durch die Platte D beruften und die Platte a rauh gemachten Steinsalzes gedungen waren.

Wärmequellen.	Wärmeprocents durch E dringend nach dem Durchgange durch			
	nichts	H	D	a
Lampe mit Glas . . . .	23,5	...	28	29,0
Lampe ohne Glas . . .	36,0	43,5	44	40,4
dunkelheißes Kupfer ..	53,5	56,0	56	55,0

Die erhaltenen Gröfsen zeigen, daß die Strahlen aus nicht leuchtenden Quellen in Folge ihres Durchganges durch die beruhte Steinsalzplatte ähnliche Schirme leichter zu durchdringen vermögen. Hinsichtlich der *Zurückwerfung* der Wärmestrahlen, vorzüglich bei gröfseren Einfallswinkeln, zeigten die rauen Flächen ein gleiches Verhalten, wie aus dem hier folgenden Verhältnifs der von einer polirten und einer rauh gemachten Fläche Flintglas reflectirten Wärmestrahlen hervorgeht.

Einfallswinkel	Lampe mit Glas	Lampe ohne Glas	dunkelheißes Kupfer
60° . . .	...	100:34,0	100:35,4
70 . . .	100:26,5	100:38,3	100:43,5

Auch hier zeigt sich also, daß die hindernde Kraft der rauen Flächen mit der Brechbarkeit der Wärmestrahlen abnimmt. Auf die durchgehenden Lichtstrahlen hat die Beruhtung einen gleichen Einfluß, denn durch geschwärztes Glas erhält man ein rothes Bild der Sonne<sup>1</sup>.

Soll der *Einfluß nicht polirter oder ungleich stark polirter Oberflächen* auf die Durchlassung verschiedenartiger Wärmestrahlen genauer erörtert werden, so kommt dabei zuerst die

<sup>1</sup> FORDS meint, die Reflexion des Lichtes zeige sich auf gleiche Weise, als die der Wärme; ob dasselbe auch für durchgehende Lichtstrahlen gelte, sey noch nicht deutlich beobachtet worden. Allein das Durchdringen der rothen Strahlen durch eine geschwärzte Glasscheibe ist allbekannte Thatsache, und hierdurch scheint die aufgeworfene Frage Beantwortung zu finden.

Frage in Betrachtung, ob das Steinsalz auch mit Sicherheit als für alle Wärmearten gleich diatherman betrachtet werden könne, ohne seine jedesmalige grössere oder geringere Politur, mit Ausschluss eigentlicher Rauheit, zu berücksichtigen. FORBES glaubt diese Frage unbedenklich bejahen zu dürfen, denn zwei nicht eben mit grosser Sorgfalt polirte Steinsalzplatten liessen von einer gemeinen (Locatelli'schen) Lampe mit Glasschirm 72 und vom beruhten heissen Kupfer 73 Procent Wärme durch, als aber eine andere, auf der polirten Fläche durch langes Liegen matt gewordene, dann absichtlich rauh gemachte Platte genommen wurde, fielen von der ersten Quelle 66, von der zweiten 77 Procent Wärme durch. Auch bei andern Körpern wird die Diathermanie durch die Rauheit der Oberfläche abgeändert, wobei jedoch zu berücksichtigen ist, dass diese schon eine spezifische Wirkung auf verschiedene Wärmestrahlen ausüben, die beim Steinsalz wegfällt. Als ein Beispiel führt FORBES folgendes an. Ein dünnes Glimmerblättchen mit natürlich glänzender Oberfläche liess bei Anwendung einer Locatelli'schen Lampe mit Glas, einer solchen ohne Glas und des 400° C. heissen Kupfers von 100 Strahlen 83,5; 74; 37, nach dem Reiben beider Flächen mit Schmirgelpapier aber 45,5; 51; 31,5 durchfallen, also wurde die Menge der vorher durchfallenden Strahlen in Folge der Rauheit vermindert um 54; 69; 85 Procent.

357) Um endlich auszumitteln, wie sich eine verhältnissmässig kleine Anzahl von Furchen zu einer allgemeinen Rauheit der Oberfläche verhalte, wurden auf einer gut polirten Steinsalzplatte mit einer Diamantspitze feine Linien gezogen, so dass sie Quadrate von 0,01 Lin. Seite bildeten, auf einer zweiten Linien von 0,005 Lin. Abstand und auf einer dritten Quadrate von 0,005 Lin. Seite. Nennen wir diese A, B, C, so liessen sie von 100 Wärmestrahlen aus zwei verschiedenen Quellen folgende durch:

Wärmequellen.	Durchgelassene Strahlen		
	A	B	C
Locatelli - Lampe mit Glas	76,5	61,5	45,0
dunkelheisses Kupfer . .	82,3	68,5	64,5

von siedend heissem Wasser drangen verhältnissmässig noch



mehr Strahlen durch, das Resultat im Ganzen führte aber zu der Betrachtung, ob nicht, wie beim Lichte, ein bloßes *Gitter*, statt der gefurchten Fläche, die gleiche Wirkung hervorzubringen vermöge. Gewöhnliche feine Drahtgeflechte zeigten sich nicht gut anwendbar, als aber auch die aus Paris erhaltenen feinsten, etwa 160 Drähte auf den Zoll gebenden, angewandt wurden, zeigte sich erstlich die Menge der hierdurch aufgefangenen Wärme unabhängig von der Art der Wärmequelle, und zweitens in demjenigen Verhältniß abnehmend, als der Flächeninhalt der Drähte zu dem der Zwischenräume größer wurde. Letztere Größen genau zu ermitteln ist übrigens sehr schwierig, und im Allgemeinen wird der Flächeninhalt der Drähte zu gering gefunden, wenn man ihn nach der Menge und Dicke der Drähte berechnet. Die Ursache hiervon liegt darin, daß die Zwischenräume nicht genaue Quadrate bilden, wie ADIX durch scharfe mikrometrische Messungen direct auffand, und außerdem sind die Drähte an den Stellen, wo sie sich gegenseitig berühren, etwas platt gedrückt. Eine den *Metallgittern* gleiche Wirkung erzeugten solche, die aus feinen parallelen Baumwollenfäden bestanden, wenn diese einzeln oder in der Art paarweise angewandt wurden, daß sie über einander gelegt regelmäßige Quadrate bildeten. Um die zunächst sich hier anschließende Frage zu beantworten, ob die Körper in feinsten Pulverform bloß mechanisch auf die durchgehenden Wärmestrahlen wirken, suchte FORBES zuerst auszumitteln, ob die Metalle in der That so undurchdringlich für Wärmestrahlen sind, als man voraussetzt, und der Versuch bestätigte dieses vollkommen, denn durch ein als Schirm eingebrachtes Blattgoldblättchen, dessen Dicke etwa 0,000003 Zoll betragen mag, drang auch nicht so viel Wärme, um die Nadel des Thermomultipliers nur im mindesten abzulenken. Sehr schwierig war es aber, Metalle in Pulverform von der erforderlichen Feinheit zu erhalten, welches aufgestreuet dann ein Metallgeflecht von größter Unregelmäßigkeit der Zwischenräume darstellen mußte. Inzwischen verschaffte sich FORBES dieselben, wie sie namentlich die falsche Bronze enthält, alle unfehlbar fein, mit Ausnahme des Zinns, streuete sie auf Steinsalzplatten oder brachte sie zwischen zwei solche ohne weiteres Bindemittel, welches durch seine eigene Einwirkung die Resultate verfälschen konnte. Die Ergebnisse der Versuche mit

verschiedenartigen Pulvern und ungleichen Wärmequellen, indem zugleich bei der Anwendung der gemeinen (Locatelli'schen) Lampe die angegebenen Schirme eingeschaltet waren, zeigt folgende Tabelle, worin die Zahlen die Procente der durchgelassenen Wärmemengen angeben.

Pulver	Lampe ohne Schirm		Beruhtes Steinsalz	Heißes Kupfer	Heißes Wasser
	Glas				
Gold, erste Versuchsreihe	58,0	...	50,5	...	...
zweite . . . . .	7,4	...	...	4,1	...
Silber . . . . .	25,3	24,2	...	21,8	...
Silber, erste Reihe . . .	27,7	...	18,5	...	...
zweite Reihe . . .	29,5	...	22,1	...	25
Kupfer, erste Reihe . . .	14,8	...	16,0	...	...
zweite Reihe . . .	17,4	...	...	18,7	17
Kupfer . . . . .	5,6	...	...	4,05	...
Zinn . . . . .	27,0	26,0	...	25,5	...

Die Versuche wurden zwar mit größter Sorgfalt angestellt, aber FORBES bemerkt selbst, daß sie die sich ergebenden paradoxen Resultate unwidersprechlich zu begründen vielleicht nicht genügen; auf jeden Fall lassen sich dieselben nicht erklären. Hiernach müßte nämlich Gold, Silber und Zinn<sup>1</sup> von leuchtender Wärme mehr als von dunkler durchlassen, Kupfer dagegen in einer Reihe sich auf gleiche, in zwei andern aber auf entgegengesetzte Weise verhalten, und gerade diesen eigenenthümlichen Charakter des Kupfers glaubt FORBES mit Sicherheit ermittelt zu haben.

Weil hiernach der Schluss, daß die Wirkung des Bestehens der Flächen auf die durchfallenden Wärmestrahlen von der Pulverform herrühre, wankend wurde, andere Erscheinungen aber andeuteten, daß die meisten diathermanen Körper in Pulverform gleich atherman waren oder wohl richtiger keine eigentliche Diathermansie zeigten, indem eine mit Zinn- oder Citronensäurepulver bestreute Fläche fast ebenso viel Wärme durchzulassen schien, als eine mit Steinsalzpulver bestreute, wonach also, wie beim Lichte, die Adiathermanie

<sup>1</sup> Beim Zinn ist der Unterschied unbedeutend und konnte wohl von Beobachtungsfehlern sein.



eine Folge zahlloser Zerstreuungen und Interferenzen der Wärmestrahlen seyn müßte, so war es um so nothwendiger, dieses Problem noch weiter zu verfolgen. Letzteres wurde besonders durch folgenden Versuch bestätigt. FORBES verfertigte sich ein unregelmäßiges Netz aus feinen *Glasfäden*, liefs dann die Wärmestrahlen einer Locatelli'schen Lampe durch eine dicke Glasplatte, von dieser aber durch das Glasnetz fallen, und fand durch letzteres einen Wärmeverlust von 52,5 Procent erzeugt, obgleich nach den Versuchen von DE LA ROCHE und MELLOTT die bereits durch Glas gedrunghenen Strahlen beim abermaligen Durchfallen durch Glas nur unmerklichen Verlust erleiden<sup>1</sup>. Da es zu viele Zeit erfordert haben würde, diese Aufgabe in ihren einzelnen Theilen weiter zu verfolgen, so entschloß sich FORBES zuerst, den Durchgang der von verschiedenen Wärmequellen ausgehenden Strahlen durch Pulver anderer, nicht metallischer oder wenigstens nicht regulinisch metallischer, ungleicher Körper durch vorläufige, wenn auch nicht definitiv entscheidende Versuche auszumitteln. Die folgende Tabelle enthält in Procenten die Menge der durchgelassenen Strahlen, wobei die Pulver allezeit aufgestreut, zwischen zwei Steinsalzplatten eingeschlossen, diese aber an den Rändern verklebt und auf Diaphragmen von Karten befestigt waren. Bei der Anwendung der Lampe ohne Glasschornstein (Locatelli'sche) waren, wie oben, die in der Tabelle genannten Schirme eingeschaltet. Uebrigens wurden, so wie auch oben, zu den verschiedenen Versuchsreihen nicht dieselben, sondern andere mit Pulver bestreute Platten verwandt, so daß die Resultate nicht mit einander, sondern bloß unter sich vergleichbar sind.

---

1) FORBES erwähnt, daß Wärmestrahlen von heißem Kupfer und heißem Wasser unter denselben Umständen nur 56 und 58 Procent verloren hätten, da doch eine dünne Glasplatte diese Strahlen fast gar nicht durchlasse. Allein hierbei konnten die Umstände nicht ganz gleich seyn, denn sonst hätte die Glastafel eingeschaltet seyn müssen, durch welche aber diese Strahlen gar nicht oder in wahrscheinlich unmeßbar geringer Menge dringen konnten.



## Gemeine Lampe

Pulver	Glas	Berufstes Stein- salz	Dunkles Ku- pfer	Heißes Was- ser
Alaun, erste Reihe . .	17,0	...	17,1	...
zweite Reihe . .	15,2	...	13,0	...
Citronens., erste Reihe	29,0	30,0	33,0	31,5
zweite Reihe	12,9	...	8,7	...
Steinsalz, erste Reihe	12,8	13,4	11,8	...
zweite Reihe	31,5	...	29,2	...
Schwefel . . . . .	50,0	...	44,7	...
Mennig . . . . .	30,2	...	34,0	...
Bleiglanz . . . . .	26,3	22,4	...	...
Holzkohle . . . . .	5,0	...	9,0	...
— erste Reihe . .	11,4	13,9	...	...
— zweite Reihe	15,1	...	16,0	17,0
— dritte Reihe . .	3,2	...	3,5	...
Kalk, erste Reihe . .	30,5	...	34,5	...
— zweite Reihe . .	15,5	15,6	18,4	17,9
— dritte Reihe . .	27,5	...	32,0	...
kohlensaure Magnesia .	8,3	12,6	...	...

Ohne die Folgerungen aufzusuchen, die sich aus diesen gefundenen Größen entnehmen lassen, verdienen vorzugsweise noch die Procente der aus verschiedenen Quellen strahlenden Wärme, die durch nachfolgende Substanzen durchgelassen wurden, nicht unbeachtet zu bleiben.

## Wärmequellen

Substanzen	Lampe ohne Schirm	Ku- pfer	Heißes Wasser
Goldschlagerrhaut . . .	60,0	28,0	...
Cambrick - Papier . . .	8,6	10,5	...
Strohpapier . . . . .	36,0	28,0	...
gesponnenes Glas . . .	47,5	44,0	42
Steinsalz, beruht . . .	30,2	58,0	67
rauh gemacht	49,0	73,0	76
polirt und gefurcht	49,5	73,0	77

FORBES stellt die wichtigsten, aus den hier mitgetheilten Versuchsreihen erhaltenen Resultate zur leichteren Uebersicht zusammen. Hiernach findet man die Eigenschaft, die sogenannte *dunkle Wärme* leichter durchzulassen (dem Durchgange

des rothen Lichtes vergleichbar), 1) beim Holzkohlenpulver; 2) bei einigen erdigen Pulvern; 3) bei einfach unpolirten Flächen; 4) bei unregelmäßig mit Schmirgelpapier geritzten Flächen; 5) bei polirten und dann fein gefurchten Flächen; 6) bei aufgeblättertem Glimmer. *Indifferent gegen die Art der durchgehenden Wärme* scheinen zu seyn: 1) Blattgold, als undurchdringlich für jede Art Wärme; 2) Metallnetze; 3) Fadennetze; 4) die meisten krystallisirten Körper in Pulverform, die fast ganz adiatherman sind. Sogenannte *leuchtende Wärme stärker durchlassend* (dem Durchgange des violetten Lichtes vergleichbar) sind: 1) einige Metallpulver; 2) gepulvertes Steinsalz und einige sonstige Pulver; 3) thierische Membranen. Beachtenswerth ist hierbei, daß sogenannte dunkle Wärme von unvollkommen polirten Flächen am regelmäßigsten reflectirt und auch durchgelassen wird. Im Ganzen sprechen alle diese Thatsachen für die Annahme von Wärmewellen und zugleich dafür, daß diese um so kürzer sind, je mehr sie vom Leuchten zur Dunkelheit übergehn. Zugleich aber hält FORBES die Wärmewellen für bedeutend verschieden von den Lichtwellen, ohne daß es jedoch bis jetzt möglich ist, über einen so dunklen und vielfach verwickelten Gegenstand etwas bestimmt festzusetzen.

358) So wie FORBES, hat auch MELLOWI zu seinen ausführlichen Untersuchungen noch einige kürzere Nachträge geliefert, welche theils Bestätigungen der früher gefundenen Resultate, theils Folgerungen enthalten, die sich aus ihnen ableiten lassen. MELLOWI und BIOT<sup>1</sup> brachten in die polarisirten Wärmestrahlen zwischen die polarisirenden Glimmersäulen eine 7,5 Millim. dicke, senkrecht gegen die Axe der Doppelbrechung geschnittene Bergkrystallplatte, welche die Polarisationsebene beim Lichte rechts vom Beobachter drehte, und fanden, daß sie auf die Wärmestrahlen einen gleichen Einfluß ausübte. Als sie über dieselbe noch eine zweite, gleich dicke Platte brachten, welche die Polarisationsebene beim Lichte links vom Beobachter drehte, zeigte sie eine gleiche Einwirkung auf die Wärmestrahlen, und beide Platten vereint hoben ihre entgegengesetzten Wirkungen auf, wenn ihre Axen genau zusammenfielen.

1 *Ann. Comptes rendus* Nr. 8. p. 194 in *Poggendorff's Ann.* XXXVIII. 202.

359) Bei den hier in einer möglichst kurzen Uebersicht mitgetheilten Untersuchungen über die Wärmestrahlung fällt im höchsten Grade die Aehnlichkeit zwischen dem Verhalten des Lichtes und der Wärme auf, und man wird unwillkürlich veranlaßt, beide Potenzen mit einander zu vergleichen. Wollte man sich erlauben, aus dem oberflächlichen Anblicke der That- sachen Folgerungen abzuleiten, so könnte man Licht und Wärme für identisch halten, allein es sind bereits oben (§. 77 ff.) bedeutende Gründe gegen diese Hypothese vorgebracht worden, welche aus den früher bekannten Erfahrungen hervorgehn, und es ist hier der geeignete Ort, diese Frage noch einmal zu erör- tern. Wir dürfen annehmen, daß die beiden Gelehrten, MELLOWI und FOMBS, welche am tiefsten in die Untersuchung der Er- scheinungen, wobei sich die Wärme dem Lichte am ähnlich- sten zeigt, eingedrungen sind, die Frage über das Verhältniß beider Potenzen gegen einander am reiflichsten und gründlich- sten erwogen haben, und sie sind daher ohne Zweifel die com- petentesten Richter in dieser Sache. MELLOWI, obgleich der ästigste Theilnehmer an dem größten Theile seiner Versuche, Bior, sich früher für die Identität beider Wesen oder viel- mehr für eine Verwandlung des Lichts in Wärme ausgespro- chen hatte und jener daher geneigt seyn mußte, den Ansich- ten des Letzteren beizutreten, äußert sich dennoch sehr ent- schieden hiergegen. Um aber den eigentlichen Fragepunct ge- nauer festzustellen, muß in voraus zugestanden werden, daß in zuletzt erörterten Erscheinungen nicht füglich anders als in Undulationen erklärt werden können, und da die Undu- lationstheorie allein die Phänomene des Lichts consequent dar- stellen vermag, so folgt hieraus schon unmittelbar, daß die Grundlage beider Theorien, der des Lichts und der Wärme, im Wesen nach identisch seyn muß. Allein auch die Phä- nomene des Schalles beruhen auf Vibrationen, und es wird den- noch niemand bei einiger Kenntniß der Sache und genügender Thätigkeit des Nachdenkens zu der Folgerung zu vermögen seyn, Schall und Licht in Beziehung auf das beiden zum Grunde liegende materielle Princip für identisch zu halten. Die Schallwellen werden in allen wägbaren Körpern nach wenig- schen deren eigenthümliche Beschaffenheit modificirten Gesetzen erzeugt und fortgepflanzt, und hören beim Mangel vorhandener fester Materie von selbst auf; zur Erklärung der Lichtphä-



nomene wird das Vorhandenseyn eines eigenthümlichen, überall verbreiteten Lichtäthers angenommen, und so erfordern die Wärmephänomene, der Analogie nach, gleichfalls das Vorhandenseyn irgend eines materiellen Substrates, weil ohne ein solches der Begriff von Undulationen von selbst wegfallen muß. Hiernach ist also die eigentliche Frage die, ob nicht bloß die Undulationen, auf welche wir einen großen Theil der Wärmephänomene zurückführen, sondern auch diejenige Wärme, welche auf eine anderweitige, sehr heterogene Weise sich verhält, auf eigenthümliche Vibrationen der gewöhnlichen materiellen Stoffe zurückzuführen sind, oder auf eine eigenthümliche Grundlage, einen Wärmestoff, und ob im letzteren Falle diese Basis mit dem Lichtäther identisch oder von eigenthümlicher Beschaffenheit ist.

360) Schon oben ist mehrmals erwähnt worden, daß MELLONI die Existenz eigenthümlich verschiedener Wärmestrahlen annimmt, die er *farbige* nennt, weil sie auf ähnliche Weise, als farbige Lichtstrahlen, von gewissen Körpern leicht durchgelassen werden, welche andere Wärmestrahlen nicht durchlassen, worauf eben die von ihm sogenannte *Diathermanie* beruht. Die schon hieraus hervorgehende Aehnlichkeit zwischen Licht und Wärme zeigt sich auch anderweitig, und MELLONI<sup>1</sup> sagt daher am Ende seiner Hauptabhandlung: „aus „der Gesammtheit der Thatsachen über die strahlende Wärme „ersieht man, daß dieses Wesen ganz wie das Licht fortge- „pflanzt, zurückgeworfen, gebrochen und polarisirt wird, und „wenn diese Eigenschaften häufig unbemerkt bleiben, so muß man dieses einem Mangel von Diathermanie bei den meisten „Körpern zuschreiben, oder der ganz besondern Weise, in „welcher ihre Absorption sich auf die Wärmestrahlen aufsert.“ Einige Körper, als Luft und Steinsalz, lassen sowohl die Lichtstrahlen, als auch die Wärmestrahlen frei durch, andere absorbiren die Lichtstrahlen vollständig, z. B. schwarzes Glas, lassen aber gewisse Wärmestrahlen frei durch, noch andere sind für das Licht völlig durchgängig, fangen aber alle Wärmestrahlen vollständig auf. Das nämliche Verhalten zeigt sich hinsichtlich der Reflexion. Völlig weiße Substanzen reflectiren oder absorbiren, je nach ihrer eigenthümlichen Beschaffen-

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIII. 283.

heit, außerordentlich verschiedene Portionen von Wärme, absorbiren aber alle Arten Lichtstrahlen auf gleiche Weise; denn sonst würde sich bei ihnen Färbung zeigen, welche nothwendig zum Vorschein kommen müßte, wenn einige Farbenstrahlen mehr als andere reflectirt oder absorbirt würden. Aehnliche Unterschiede zeigen sich bei den Polarisationsphänomenen; der wesentlichste Punkt aber, welchen MELLONI mit Recht hervorgehoben hat, ist folgender. Alle Körper werden durch strahlende Wärme heiß, behalten die erhaltene Wärme noch eine Zeit lang nach gänzlicher Entfernung der Quelle, und geben sie nur durch Strahlung oder Mittheilung an umgebende Körper wieder ab, bei den meisten Körpern aber verschwindet das absorbirte Licht augenblicklich und nur wenige halten es so zurück, daß sie nachher im Dunkeln leuchten<sup>1</sup>. Endlich aber verändern die absorbirten Wärmestrahlen gänzlich ihre Natur. Statt einer unmeßbar schnellen Bewegung werden sie festgehalten, strahlen größtentheils nicht mehr, pflanzen sich unmerklich langsam nach allen Richtungen in den Körpern fort und gehen zu andern berührenden Körpern über. So lange also die Strahlen beider Wesen sich frei bewegen, zeigen sie sich gleich in ihrem Verhalten, sie zeigen sich aber augenblicklich höchst verschieden, sobald der Gang ihrer Strahlung irgend eine Hemmung erfährt, sey es an der Oberfläche oder im Innern der Körper.

361) Wie sich aus dem Gesagten ergibt, stellt MELLONI die Aehnlichkeiten und Verschiedenheiten beider Wesen, des

<sup>1</sup> MELLONI hat hierbei die *Phosphore* durch Insolation im Auge, allein bei diesen kann man nicht sagen, daß sie das aufgenommene Licht wieder abgeben, zumal da das nachher ausstrahlende phosphorische Licht oft von einer andern Färbung, als das aufgenommene ist; vielmehr gilt das Phosphoresciren für eine Folge eingeleiteter chemischer Veränderung, und hiernach muß dieser wesentliche Unterschied für einen absoluten gelten, sofern die absorbirten Wärmestrahlen festgehalten, die absorbirten Lichtstrahlen aber sofort gänzlich vortilgt werden. Vergl. Art. *Licht*. Bd. VI. S. 250. Aber auch angenommen, das Phosphoresciren bestehe in einem Wiedergeben des aufgenommenen Lichtes, so bleibt doch der Unterschied höchst auffallend und die Verschiedenheit unverkennbar wesentlich, insofern die Wärmestrahlen in gleichem quantitativen Verhältnisse von allen Körpern aufgenommen und wiedergegeben werden, die Lichtstrahlen aber gänzlich verschwinden oder nur von einigen Körpern in sehr geringer Menge wieder ausströmen.

Lichts und der Wärme, zusammen, ohne nur zu versuchen, durch eine angemessene Hypothese die eben aus dem Gegensatze dieser Aehnlichkeiten und Verschiedenheiten hervorgehenden Schwierigkeiten zu beseitigen; denn sie würden nicht statt finden, wenn die Phänomene der Wärme von denen des Lichts ebenso verschieden wären, als die des Schalles, und sie würden von selbst wegfallen, wenn gar keine Verschiedenheit statt fände. Nach beiläufigen Aeußerungen ist MELLOW<sup>1</sup> nicht abgeneigt, einer von AMPÈRE<sup>2</sup> zur Erklärung aufgestellten Hypothese beizupflichten, und bei einer Gelegenheit spricht er dieses bestimmt aus<sup>2</sup>. Hiernach besteht die strahlende Wärme aus Wellen, welche bei dunklen Quellen länger als die Lichtwellen sind, aber bei Quellen, die zugleich wärmend und leuchtend wirken, giebt es immer eine Gruppe von Wellen, die gleichzeitig beide Eigenschaften des Leuchtens und Wärmens besitzen. Hiernach fielen der wesentliche Unterschied zwischen strahlender Wärme und Licht weg; eine große Menge Aetherwellen würden auf unsern Körper fallend das Gefühl der Wärme erregen, eine geringere Anzahl derselben aber die Eigenschaft besitzen, die Retina des Auges in eine gewisse schwingende Bewegung zu setzen, um das Sehen zu erzeugen. Nun ist aber bekannt, daß die Wärmestrahlen einer dunklen Wärmequelle nicht durch Wasser dringen; der Durchgang derselben fängt erst allmählig an, wenn die Wärmequelle leuchtend wird, und ist auch dann immer nicht bedeutend, weil das Wasser zu den wenig diathermanen Körpern gehört; wir dürfen daher nach AMPÈRE annehmen, daß die aus einer leuchtenden Wärmequelle ausgehenden Wärmestrahlen durch die Feuchtigkeiten des Auges absorbirt werden und daß bloß oder fast allein die leuchtenden zur Netzhaut des Auges gelangen.

362) Die Idee, von der ungleichen Diathermanie diaphaner Körper eine Anwendung auf die Absonderung der Wärmestrahlen von den Lichtstrahlen leuchtender Wärmequellen durch die Flüssigkeiten des Auges zu machen, ist zwar höchst sinnreich, allein man darf sich dennoch nicht verleiten lassen anzunehmen,

<sup>1</sup> Biblioth. univ. T. XLVIII. p. 225. Poggendorff's Ann. XXVI. 161. Ann. de Chim. et Phys. 1835. Avril.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LX. p. 402 u. 418. Poggendorff's Ann. XXXVII. 486.



dafs hierdurch eine nur irgend genügende Erklärung der Sache gegeben sey<sup>1</sup>. Für gleich darf man die Wärmewellen und Lichtwellen schon deswegen nicht annehmen, weil eben in dem gegebenen Falle die ersteren absorbirt, die letzteren aber durchgelassen werden. Wir können aber, wenn wir uns auch blofs auf die Verschiedenheiten in den Erscheinungen der Strahlung beschränken, den Unterschied nicht füglich anders erklären, als wenn wir neben einem eigenthümlichen Lichtäther auch einen *eigenthümlichen Wärmeäther* annehmen, und ist dieses einmal zugestanden, dann verlieren die Unterschiede der Strahlungen beider ihr Auffallendes und folgen nothwendig aus der Annahme. MELLOWE theilt diese Ansicht vollkommen, und obgleich er zugesteht, dafs mehrere Erscheinungen sich auf eine Identität beider zurückführen lassen, so giebt es doch andere, bei denen dieses unmöglich ist. Hierher gehört nach ihm die bereits (§. 71.) erwähnte Verrückung des Maximums der Wärme im Lichtspectrum. Ist letzteres durch ein Steinsalzprisma gebildet, so liegt das Maximum der Wärme über die rothen Strahlen hinaus, eine zwischengebrachte Wasserschicht rückt dasselbe aber desto weiter nach den brechbarern Lichtstrahlen, je dicker sie ist; eine 4 Millim. dicke bringt es in die rothe Zone und eine 300 Millim. dicke sogar in die grüne. Eine Glasplatte leistet in geringerem Grade dasselbe, in beiden Fällen aber bleiben die Verhältnisse der Intensität des Lichts in den einzelnen Theilen des Spectrums wegen vollkommener Diaphanie der eingeschalteten Körper unverändert. Bringt man statt dessen diaphane gefärbte Körper der verschiedensten Art dazwischen, so verschwinden gewisse farbige Lichtstrahlen gänzlich, die Wärmestrahlen werden ungleich geschwächt, aber das Maximum der Wärme und die einzelnen Zonen zu beiden Seiten desselben

---

<sup>1</sup> Die angegebene Hypothese führt zu einer andern, die eine bis jetzt unerklärte Thatsache, das Nichtsehen gewisser Farben, wo nicht zu erklären, doch an analoge Erscheinungen zu knüpfen vermöchte. Wollte man nämlich annehmen, dafs gewisse Flüssigkeiten ohne Färbung für gewisse Lichtstrahlen diaphan, für andere adiaphan wären, so würde aus dieser Eigenschaft, die das Licht mit der Wärme gemein hätte, die bekannte *Achromasie* abzuleiten sein. Vergl. Art. *Sehen*. Bd. VIII. S. 763. Versuche zur Bestätigung oder Widerlegung dieser Hypothese liefsen sich leicht anstellen, es sind mir aber keine solche bekannt, und höchst wahrscheinlich findet die Sache selbst nicht statt.

behalten dieselbe Lage, als wenn die nämlichen, von den Sonnenstrahlen durchdrungenen Körper ungefärbt sind. Hieraus folgt also, daß Licht und strahlende Wärme ihre unmittelbare Entstehung zwei verschiedenen Ursachen verdanken, ohne damit jedoch die Undulationstheorie bei dem einen oder dem andern auszuschließen. Hiernach wird es dann auch möglich seyn, Licht und Wärme vollkommen zu trennen. Die einzigen Substanzen aber, womit dieses möglich war, sind Wasser und eine gewisse Art mit Kupfer gefärbtes grünes Glas. Das reine Licht, welches durch letzteres durchgelassen wird und viel Gelb besitzt, aber dennoch eine blaugrüne Farbe hat, wirkt nicht erwärmend auf die empfindlichsten Thermoskope, selbst wenn man dasselbe durch eine Linse so concentrirt, daß es gleichen Glanz, wie das Sonnenlicht, zeigt.

363) Kommen wir noch einmal auf AMPERE'S Hypothese (§. 16) zurück, so findet dieser allerdings die *langsame Wärmeleitung* in den verschiedepartigen Körpern mit der Hypothese, daß auch diese durch Undulationen geschehen solle, nicht wohl vereinbar, sucht diese Schwierigkeit aber dadurch zu beseitigen, daß er annimmt, es seyen hierbei bloß die Atome thätig, woraus nach seiner Ansicht die Molecüle der Körper bestehen; allein theils ist es eine bloße, durch keine entscheidenden Gründe unterstützte Hypothese, wonach die bis jetzt als einfach betrachteten Molecüle aus Atomen zusammengesetzt seyn sollen, anderntheils ist es noch mehr rein hypothetisch, daß die Wärmewellen bloß durch die Atome fortgepflanzt werden sollen, und findet noch obendrein auch darin, daß alle Wellenbewegungen eine große Geschwindigkeit haben und eine desto größere, je feiner und compacter die sie fortpflanzenden Medien sind, ein bedeutendes Hinderniß, ein ganz unübersteigliches aber in dem Umstande, daß nicht die Atome, sondern die Molecüle durch die in ihnen strömende Wärme mehr von einander entfernt werden.

364) FORBES<sup>1</sup> scheint die eben mitgetheilten Aeußerungen MELLONI'S wenigstens theilweise mißverstanden zu haben, als ob darin Argumente gegen die Undulationstheorie des Lichtes und der Wärme enthalten wären, da es sich doch bloß

---

<sup>1</sup> Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLVI. p. 246. Poggendorff's Ann. XXXVII. 501.

um einen bestehenden Unterschied zwischen beiden Wesen handelt. Das Hauptargument des französischen Physikers, welches aus der Thatsache hergenommen ist, daß die Strahlen der Wärme und des Lichtes getrennt werden können, beweist nach seiner Ansicht nichts weiter, als daß Licht nicht auch Wärme sei, was aber auch aus andern Erfahrungen noch besser hervorgehe. Außerdem paßt nach FORBES dieser nämliche Einwand auch auf die verschiedenen Arten von Licht, denn z. B. rothes Glas ist undurchdringlich für die gelben Strahlen, läßt aber die rothen durch. Hiergegen bemerkt aber POGGENDORFF mit Recht, daß dieses eine Folge der verschiedenen Brechbarkeit der ungleichfarbigen Lichtstrahlen sey, statt daß Licht und Wärme ungleich absorhirt werden, obgleich ihre Brechbarkeit unverändert bleibt. Hält man vor oder hinter ein gegebenes Prisma eine farbige Substanz, so werden alle übrige Lichtstrahlen, außer die gleichfarbigen, ganz oder theilweise verschluckt, allein das Brechungsverhältniß aller durchfallenden, sowohl der gleichfarbigen, als auch der ungleichfarbigen, wird dadurch gar nicht geändert. Alle Lichtwellen, obgleich mehr oder weniger brechbar, können daher dem nämlichen Lichtäther zugehören, wenn aber die Wärmestrahlen, wie auch umgekehrt alle Lichtstrahlen, gänzlich verschwinden, während im erstern Falle alle oder die meisten Lichtstrahlen, im andern die Wärmestrahlen bleiben, ohne daß in beiden Fällen die Brechungen eine Aenderung erleiden, so müssen sie verschiedenen, wenn auch einander ähnlichen, Aetherarten zugehören. Da die Interferenz der Wärmestrahlen noch nicht aufgefunden ist, so soll nach FORBES die Polarisation und Doppelbrechung die einzige Stütze der Hypothese seyn, wonach die Wärmestrahlen aus Undulationen, und zwar aus transversalen, bestehen, die ihrem Wesen nach identisch sind mit denen des Lichts. POGGENDORFF erinnert hiergegen, daß die Interferenzen nicht für transversale Vibrationen entscheiden würden, da sie auch bei longitudinalen statt finden könnten. Die beiden genannten Erscheinungen begründen übrigens das Vorhandenseyn der Undulationen bei der Wärme ebenso, als beim Lichte; wie weit aber die Identität derselben auszudehnen sey, ist dadurch noch nicht ausgemacht. Soll sich dieselbe bloß auf die Form und die wesentliche Art des Verhaltens beziehen, so ist hiergegen nicht wohl etwas einzuwenden, wollte man sie aber auch auf das beiden zum Grunde lie-



gende materielle Substrat ausdehnen, so wäre dieses wohl zu viel gefolgert, denn der großen Uebereinstimmung zwischen den Schallwellen und Lichtwellen ungeachtet sind die Stoffe, worin beide erzeugt werden, sehr von einander verschieden.

365) Durch die in neuester Zeit so oft wiederholten, mit der größten Sorgfalt und mit den feinsten Meßwerkzeugen angestellten Versuche sind wohl alle Physiker zu der Ueberzeugung gelangt, daß die Wärmestrahlung auf Undulationen beruht, ähnlich denen, welche die Phänomene des Lichtes erzeugen. Hieran knüpft sich dann die Folgerung, daß die Wärmewellen ebenso gut, als die Licht- und Schallwellen, *Interferenzen* erzeugen müssen, und hierauf bezieht sich auch die oben mitgetheilte Aeußerung von FORBES. Es liegt aber in der Natur der Sache, daß es äußerst schwierig seyn muß, die Interferenzlinien für die Wärmestrahlen aufzufinden, denn sie können nicht anders als sehr schmal seyn, und dann steht uns kaum ein thermoskopischer Apparat zu Gebote, welcher räumlich so feine Größen zu messen im Stande seyn könnte, um so weniger, als sie wegen Mangels an festen theoretischen Bestimmungen bloß durch Probiren gesucht werden müßten. Nicht bloß FORBES setzt daher als bekannt voraus, daß sie bis jetzt noch nicht aufgefunden worden sind, sondern auch MELLONI<sup>1</sup> bezweifelt zwar keineswegs ihre Existenz, glaubt aber zugleich, es sey noch keine einzige Thatsache vorhanden, aus welcher sich irgend ein directer oder indirecter Beweis ihres Aufgefundenseyns hernehmen lasse. Der Einzige, welcher wirkliche Interferenzen der Wärmestrahlen wahrgenommen zu haben versichert, ist MATTEUCCI<sup>2</sup>. Dieser ließ die Strahlen einer glühenden eisernen Kugel durch zwei Oeffnungen in einer Platte fallen, welche nur 1 Millim. Durchmesser hatten und deren Mittelpunkte nur 2 Millim. von einander abstanden. Der Durchmesser der eisernen Kugel betrug 45 Millim. und ihr Abstand von der Platte 80 Millim. Auf der anderen Seite der Platte in einer Ebene mit den Löchern befand sich die Kugel eines empfindlichen Luftthermometers von 12 Millim. Durchmesser, deren beide Hälften versilbert waren, mit Ausnahme eines zwi-

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIII. 282.

<sup>2</sup> Annali delle Scienze nat. 1832. Apr. Biblioth. univ. T. L. p. 1. Poggendorff's Ann. XXVII. 462.

schen ihnen befindlichen schmalen geschwärzten Streifens von 1 Millim. Breite. Das Thermometer mit seinem Index aus roth gefärbter Schwefelsäure war in Achtel Reaumur'scher Grade getheilt, deren Hälfte sich genügend schützen liefs. Nach der Stellung der geschwärzten Zone desselben, der Mitte beider Oeffnungen gegenüber oder wenig seitwärts gegen diese, nahm MATTEUCCI Unterschiede wahr, die  $1^{\circ}$  R. betrug, indem das Thermometer regelmäfsig zwischen  $16\frac{1}{2}^{\circ}$  und  $17\frac{1}{2}^{\circ}$  variirte. ARAGO bemerkte gegen diese Angabe, dafs die grofse Fläche der glühenden Kugel die Entstehung der Interferenzen schwerlich gestatte, auch begreift man in der That nicht, wie sie auf die angegebene Weise entstehen könnten, MATTEUCCI will aber diesen Einwurf nicht gelten lassen und hat auch später die nämlichen Versuche wiederholt<sup>1</sup>, wobei er sich jedoch eines durch den elektrischen Strom glühenden Platindrahtes bediente und gleiche Resultate erhielt. Es scheint, als liefsen sich die Wärmeinterferenzen leichter durch Reflexion erzeugen und auffinden, was ich jedoch selbst unter verschiedenen Modificationen vergebens zu erreichen gesucht habe, noch leichter aber dürften sie durch Refraction der Wärmestrahlen mittelst einer Steinsalzplatte zu erhalten seyn, nach Art der Glasplatten, welche die Interferenzen der Lichtstrahlen zeigen.

366) Es dürfte hier der Ort seyn, die oben §. 99 abgebrochenen Untersuchungen über das eigentliche Wesen der Wärme wieder aufzunehmen, denn wir haben so eben die gesammten Aeußerungen dieses räthselhaften Etwas, was wir Wärme nennen, mit genügender Ausführlichkeit zusammengestellt und möglichst unparteiisch geprüft; die noch zu erörternden Erscheinungen der specifischen und latenten Wärme sind ungleich einfacher und beweisen zunächst nur die Existenz eines materiellen Wärmestoffes, was wir in Gemäfsheit der bisherigen Untersuchungen ohnehin als bewiesen voraussetzen. Dürfen wir gleich nicht hoffen, zu einer eigentlich richtigen und genauen Kenntnifs des Wärmestoffes zu gelangen, so wird es uns doch möglich sein, dasjenige zusammenzustellen, was nach den bisherigen Erfahrungen für ausgemacht gelten kann, um dadurch der Kenntnifs des eigentlichen Wesens der Wärme mindestens etwas näher zu kommen.

<sup>1</sup> Bibliothèque univ. T. LVII. p. 74. Poggendorff's Ann. XXXV. 558.

367) Nach den bisher gepflogenen Untersuchungen unterliegt es keinem Zweifel, daß die Wärme, ihrer Bewegung in den Körpern und ihrer Anhäufung in denselben ungeachtet, auf eine ähnliche Weise sich strahlend zeigt, als das Licht. Die fruchtbaren Bemühungen von MELLOXI und FORBES, der sonstigen nicht zu gedenken, haben die Wissenschaft um einen bedeutenden Schritt weiter gebracht und verschiedene sichere Anhaltspunkte gegeben, woran wir unsere Betrachtungen knüpfen können. Die Wärme, mag sie von leuchtenden oder dunklen Körpern ausgehen, also von Lichtstrahlen begleitet seyn oder nicht, strahlt auf sehr ähnliche Weise, als das Licht; die Wärmestrahlen jeder Art werden gebrochen, reflectirt und polarisirt, es muß ihnen daher ein ätherisches Fluidum, wie dem Lichte, zum Grunde liegen, und die Erscheinungen der Wärmestrahlung müssen auf gleichen oder ähnlichen Undulationen beruhen, als die der Lichtstrahlung. Zu diesem Schlusse berechtigt uns die in der Physik nicht bloß erlaubte, sondern nothwendige Induction. Es ließe sich hierauf also leicht eine Theorie gründen, wollten wir einen Wärmeäther annehmen, welcher in seiner freien Existenz durch die verschiedenen, bereits angegebenen Ursachen in Undulationen versetzt würde und dann die Erscheinungen der Strahlung gäbe, zugleich aber durch die wägbare Materie angezogen, gebunden, in seiner Bewegung aufgehalten würde, sich nach dem specifischen Leitungsvermögen in ungleichen Körpern geschwinder oder langsamer bewegte, nach ihrer specifischen Capacität in größerer oder geringerer Menge aufgehäuft und in dieser Anhäufung bis zum Verschwinden seiner Aeußerungen gebunden würde; allein es stehen dieser Zurückführung der Wärmephänomene auf das Verhalten der sonstigen uns bekannten Materie bedeutende, zum Theil unüberwindliche Schwierigkeiten entgegen, die wir vorurtheilsfrei näher prüfen wollen. Diese Schwierigkeiten erwachsen hauptsächlich aus dem Umstande, daß das Licht stets Wärme erzeugt, mithin Lichtstrahlen allezeit mit Wärmestrahlen verbunden sind, und daß demnach sowohl die Brechung, als auch die Zurückstrahlung und Polarisation der Wärmestrahlen mit dem gleichen Verhalten der Lichtstrahlen eine sehr große, zur Gleichheit übergehende Aehnlichkeit haben. Es liegt daher zunächst die Frage zur Beantwortung vor, ob der Lichtstoff oder der Lichtäther mit dem Wärmestoff oder dem Wärme-



äther dem Wesen nach identisch sey oder nicht, und falls diese vermeint werden müßte, eine zweite Frage, wie sich der Wärmeäther zum Lichtäther verhalte.

368) Die erste Frage ist bei weitem die leichteste. Die ruhende Wärme in den Körpern, insbesondere die latente, zeigt sich so sehr verschieden von dem durch Undulationen leuchtenden Lichtäther, daß beide als identisch sich vorzustellen fast unmöglich ist. Ein Uebergang des Lichtes in Wärme vermittelt des Gebundenwerdens durch die gröbere Materie erscheint ohne Annahme einer Emission aus den leuchtenden Körpern als höchst unwahrscheinlich, letztere aber ist bereits aus andern Gründen verworfen; auch steht ihr das bedeutende Argument entgegen, daß man sie nicht füglich mit dem seit Jahrtausenden bei der Sonne und bei den Fixsternen, wenn wir ihre ungeheure Entfernung berücksichtigen, stattfindenden unveränderten Leuchten zu vereinigen vermag. Ueberhaupt würden wir die schöne, in sich höchst consequente Theorie der optischen Erscheinungen aufgeben, wollten wir annehmen, daß der überall verbreitete, sich selbst stets gleichbleibende Lichtäther in Wärme verwandelt würde, was mit den Phänomenen, die uns die diaphanen Körper darbieten, nicht wohl vereinbar ist und für die Wärmetheorie nicht den mindesten Vortheil bringt; denn warum sollen wir neben dem Lichtäther nicht auch ein ätherisches Wärmefluidum annehmen, so gut als wir ein elektrisches und ein magnetisches Fluidum anzunehmen gezwungen sind? Wahrlich, die Natur ist nicht so arm in ihren Productionen, als so viele Physiker sie so gern machen möchten. Selbst auch dann, wenn die Wärme, wie das Licht, strahlend ist, zeigen sich beide als wesentlich verschieden. Hauptsächlich gehört hierher die chemische Wirksamkeit des Lichtes, die in dieser eigenthümlichen Art den Wärmestrahlen nicht eigen ist, obgleich die Wärme, jedoch ohne die Bedingung des Strahlens, sich chemisch wirksam durch Beförderung vielfacher Verbindungen und Trennungen zeigt, ohne daß die Lichtstrahlen als solche diese nämlichen Wirkungen zu äußern vermögen. *Melloni*<sup>1</sup>, welcher das Verhalten der Wärme unter so verschiedenen Modificationen genau untersucht hat, verwirft in Gemäßheit unbestreitbarer Thatsachen durchaus die Verwand-

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLIV. 160.

lung des Lichtes in Wärme, und wenn er sich geneigt zeigt, AMPÈRE's (§. 16) Hypothese beizupflichten, so darf diese Aeußerung wohl vorzüglich nur als eine Anerkennung des Scharfsinnes jenes berühmten Gelehrten gelten, um so mehr, als es sich dabei bloß um eine Erklärung des langsamen Fortganges der Wärme in Körpern, verglichen mit der Schnelligkeit der Strahlung, handelt. Bei einer weiteren Ausführung dieses Problems gesteht MELLOW<sup>1</sup> allerdings zu, daß manche Thatsachen mit der Identität des Lichts und der Wärme zwar vereinbar sind, andere aber zeigen nach seiner Ansicht evident, daß beiderlei Phänomene Wirkungen zweier verschiedener Ursachen seyn müssen. Sein Beweis gründet sich hauptsächlich darauf, daß verschiedene Substanzen die leuchtenden Lichtstrahlen durchlassen, die erwärmenden aber absorbiren, bis zu einem solchen Grade, daß z. B. wenn die Lichtstrahlen durch Wasser oder eine besondere Art mit Kupferoxyd gefärbtes Glas gehen, die Wärmestrahlen gänzlich absorbiert werden, indem dann selbst das durch eine Linse concentrirte Licht hell leuchtet, aber gar nicht erwärmt<sup>2</sup>. Hiernach muß es, wie er meint, andere das Licht erzeugende Strahlen geben, als diejenigen sind, welche erwärmen, weil bei der Gleichheit beider mit dem stärksten Lichte auch die größte Erwärmung verbunden seyn müßte. Beide, sowohl die Lichtstrahlen als auch die Wärmestrahlen, lassen sich für sich und von einander getrennt darstellen und müssen daher verschiedenen Undulationen zugehören. Diese Folgerung erhält noch mehr Gewicht, wenn man berücksichtigt, daß die stärksten Wärmestrahlen unter gegebenen Bedingungen außerhalb des Farbenspectrums liegen, mithin da, wo es keine Lichtstrahlen mehr giebt. Nehmen wir alle diese Thatsachen zusammen, so werden wir zur Vermeidung aller sonst sich darbietender Schwierigkeiten lieber einen eigenen Wärmeäther annehmen, als eigenthümliche, unter vielfachen Bedingungen nicht leuchtende, bloß erwärmende Undulationen des Lichtäthers. Diese Hypothese hat auf den ersten Blick nichts wider sich, es ergeben sich aber der Schwierigkeiten gar viele und sehr bedeutende, sobald man versucht, die sämmtlichen, so sehr verschiedenen Wärmephänomene mit ihr in Einklang zu bringen.

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LIX. p. 418. Poggendorff's Ann. XXXVII. 486.

<sup>2</sup> Vergl. oben §. 71.

369) Eine Menge dieser Schwierigkeiten fällt jedoch von selbst weg, wenn wir die Wärmephänomene mit Consequenz unter sich erklären und nicht verlangen, andere ihnen vollkommen gleiche in der Natur zu finden. Wir müssen dieses schon dann als nothwendig zugestehn, wenn wir einen Wärmestoff eigener Art annehmen, und dürfen es um so eher, da auch das elektrische Fluidum zwar Aehnlichkeit mit dem magnetischen hat, beide aber dennoch große Verschiedenheiten unter sich zeigen und zugleich auch von der Wärme und dem Lichte verschieden sind, obgleich allen ein gewisses ätherisches Fluidum zum Grunde liegt, sie sich einander wechselseitig erregen und in gewissen, auf Aehnlichkeit deutenden, Verhältnissen zu einander stehn<sup>1</sup>. Der hypothetische Wärmeäther kann in Undulationen versetzt werden und dadurch die bekannten Phänomene hervorbringen, zugleich aber kann er an die Materie gebunden werden, so daß er sich anhäuft, wie dieses beim Lichte der Fall wahrscheinlich nicht ist, und zwar je nach der eigenthümlichen Beschaffenheit der verschiedenen Körper in ungleichem quantitativen Verhältnisse, unter Umständen bis zum Verschwinden seiner Aeufserungen, als latente Wärme. Berücksichtigen wir dann ferner, daß sich die Wärme als durchaus repulsives Princip zeigt, so wird es nicht schwer, einen wesentlichen Unterschied zwischen dem Wärmestoff und dem Lichtäther aufzufinden. Letzterer ist durch das Universum verbreitet und seine Undulationen erzeugen die bekannten optischen Erscheinungen, der Wärmestoff aber, gleichfalls ein ätherisches Fluidum, wird in seiner Expansion durch die Anziehung gegen die wägbare Materie bedingt, muß sich demnach in den Körpern anhäufen, diese aber wieder verlassen, hauptsächlich wenn die Anziehung ihrer ponderablen Molecüle eine Aenderung erleidet, oder wenn er in größerer Menge darin vorhanden durch andere, minder gesättigte stärker angezogen wird; seine Bewegung hierbei ist eine langsam fortschreitende, wenn er von Molecül zu Molecül übergehen muß, und eine strahlende, wellenartige, wenn diese Molecüle fehlen oder zu weit von einander abstehen. Der Wärmestoff zeigt diese seine wesentlichen Eigenschaften, die Expansion und Attraction, in keinem Phänomene

1 Das elektrische Fluidum scheint mir das grösste unter diesen zu seyn und dürfte somit den Uebergang von der expansiblen Fluidität zu den ätherischen bilden.



dentlicher, als bei der Verdampfung, wobei er die Flüssigkeiten verläßt, zugleich aber Theilchen derselben mit sich fortreißt.

370) Bis so weit ist die Hypothese, wonach die Erscheinungen der Wärme auf ein ätherisches Fluidum mit Repulsivkraft seiner Molecüle unter sich und Anziehungskraft gegen alle andere Körper zurückgeführt werden, nichts weiter, als eine Vereinigung unter sich und mit anderweitigen ähnlichen übereinstimmender Thatsachen unter ein allgemeines Princip, und hat somit die nothwendige Bedingung der Wahrscheinlichkeit für sich. Die große Uebereinstimmung zwischen dem Verhalten der Lichtstrahlen und der Wärmestralen kann keinen Einwurf gegen die Zulässigkeit dieser Hypothese abgeben, denn warum soll es nicht ähnliche Stoffe mit übereinstimmenden Wirkungen geben? Die so sehr zum Beweise der Identität beider in Anspruch genommene stete Verbindung von Licht und Wärme verliert ihr Gewicht, wenn man die vom leuchtenden Phosphor ausgeschiedene geringe Wärme und insbesondere den Umstand berücksichtigt, daß sich nach MELLONI die Wärmestralen von den Lichtstrahlen gänzlich trennen lassen. Daß glühende Körper, in denen eine unermessliche Menge Wärme angehäuft ist, Wärme ausstrahlen und daß die hierdurch bedingten Wärmewellen zugleich den überall vorhandenen Lichtäther in Schwingungen versetzen, kann, als bloße Thatsache aufgefaßt, kein Hinderniß abgeben und scheint auch einer tiefer eingehenden Erklärung keine unüberwindlichen Schwierigkeiten in den Weg zu legen. Soll aber die Hypothese auf allgemeine Gültigkeit gegründete Ansprüche machen, so muß sie nothwendig näher angeben, wie es zugeht, daß mit den Strahlen der Sonne stets Wärmestralen verbunden sind, und diese Aufgabe bietet so viele und große Schwierigkeiten dar, daß es anmaßend seyn würde, sie vollständig lösen zu wollen. Ohne dieses zu beabsichtigen, mögen folgende Betrachtungen nur dazu dienen, die eigentliche Sachlage näher anzugeben.

371) Nach dem, was bis jetzt als ausgemacht gilt, können wir uns, wie es scheint, nur auf zweierlei Weise eine Vorstellung hiervon machen. Nach der ersten und einfachsten gehen die Wärmestralen von der Sonne aus, die Undulationen der Wärme begleiten die des Lichts und beide kommen ver-

eint auf der Erde an<sup>1</sup>. Ob die Wellen beider mit gleicher oder verschiedener Geschwindigkeit fortschreiten, kann nicht entschieden werden, denn auch bei sehr ungleicher Geschwindigkeit müßten die langsameren die schnelleren unlängst eingeholt haben und sie fortdauernd begleiten. Am einfachsten würde es dann seyn, die Sonne für einen im Zustande der stärksten Glühhitze befindlichen und somit sowohl Wärme- als auch Lichtstrahlen aussendenden Körper zu halten, welcher, im absolut leeren Raume befindlich und von keinem die Wärme absorbirenden Körper in hinlänglicher Nähe umgeben, seine hohe Temperatur nicht verlieren könnte, mithin stets leuchtend und erwärmend bleiben müßte. Hierfür entscheidet nicht bloß die Analogie mit irdischen, stark glühenden Körpern, sondern auch das geringe specifische Gewicht der Sonne, welches man leicht einer stupenden Glühhitze beilegen könnte<sup>2</sup>. Dafür zeugt ferner indirect die bis zur Erzeugung von Dampfform gesteigerte Glühhitze der Kometen und Feuerkugeln, die unserer Erde die

1 Dafs diese Vorstellung ganz verschieden von der oben (§. 72) bestrittenen ist, wonach die Wärmematerie durch die Lichtwellen fortgerissen wird, darf kaum bemerkt werden. Hier wird angenommen, dafs die Undulationen beider ätherischer Flüssigkeiten, des Lichts und der Wärme, mit einander fortschreiten.

2 Schon vor mehreren Jahren habe ich Newton's ältere Hypothese, wonach die Sonne ein stark weifsglühender Körper seyn soll, wieder hervorgehoben, s. Schweigger's Journ. Th. XXV. S. 17, und ich finde noch jetzt keinen Grund, hiervon abzugehen. Hierauf führte mich die wiederholte Beobachtung, dafs da, wo Sonnenflecken gewesen sind, sich nachher Streifen zeigen, welche frappant denen gleichen, die man bei dickflüssigen Massen nach dem Einsinken eines festen Körpers in denselben gewahrt. Die früher durch Henschel aufgestellte, von Vielen noch jetzt angenommene, Hypothese von einer um die Sonne angehäuften Lichthülle, aufser welcher wir dann noch eine Wärmehülle annehmen müßten, scheint mir mit der Vorstellung eines so ausnehmend feinen und seiner Undulationen wegen höchst elastischen, überall im Raume verbreiteten Lichtäthers ganz unvereinbar, wie vor allen Dingen die Hypothese von Löchern in dieser, noch oben drein verdichteten, Lichthülle, die einen Blick auf den dunklen Kern gestatten sollen. Es ist in der That merkwürdig, dafs man einen auf so schwache Beweise gestützten Satz so lange unangefochten angenommen hat. Man will durch geblendete Fernröhre in einer Entfernung von 21 Millionen Meilen die eigentliche Beschaffenheit eines Gegenstandes genau wahrnehmen und vermag auf etliche Tausend Schritt schwarze Flächen nicht von Fensterscheiben zu unterscheiden.



Meteorsteine zuführen, der ursprünglich feurig-flüssige Zustand unserer Erde und sonstige Analogieen, die darauf führen, die im Weltraume befindlichen, noch unveränderten, kosmischen Massen für feurig-flüssig zu halten. Nehmen wir hinzu die sehr hellen Lichtstrahlen und die kräftigen Wärmestrahlen, welche gleichzeitig von intensiv weißglühenden Körpern ausgehen, so stellt sich eine solche Uebereinstimmung zwischen den Wirkungen der Sonne und denen gewöhnlicher irdischer Körper heraus, daß wir kaum Anstand nehmen könnten, der hiernach so einfachen Hypothese zu huldigen; allein bei näherer Betrachtung treten dennoch sehr gewichtige Schwierigkeiten hervor, die sich nichts weniger als leicht beseitigen lassen. Die Lichtstrahlen bestehen allerdings aus bloßen Undulationen des Lichtäthers, welche ihrer Natur nach eben so wenig, als die Wellenschallender Körper, eine Anhäufung gestatten; sowohl das Licht, als auch der Schall verschwinden augenblicklich mit dem Aufhören der Wellenbewegung, die Wellen der strahlenden Wärme aber werden zwar, wie jene, von den Körpern durchgelassen und reflectirt, häufen sich aber zugleich auch an, und während der strahlende Körper seine Wärme verliert, nimmt der bestrahlte dieselbe auf. Man könnte diesen Einwurf umgehen, wenn man sagte, irdische Körper, bei denen wir diesen Uebergang wahrnehmen, befänden sich nie in einem so vollkommen leeren Raume, als die Sonne, und der Uebergang der strahlenden Wärme bei den ersteren sey eine Folge der die glühenden Körper umgebenden, wenn auch noch so feinen, Materie und lasse sich daher nicht auf die Phänomene der Sonne übertragen. Hierdurch würden wir aber die gerade so wichtige einfache Analogie der himmlischen und irdischen Erscheinungen mit einer bloßen Hülfs-hypothese vertauschen, gegen deren Zulässigkeit noch obendrein der Umstand entscheidet, daß sich die Wärmestrahlen der Sonne eben so, als die von irdischen Körpern ausgehenden, in den irdischen Körpern anhäufen. Wir können daher nicht wohl umhin, der Folgerung Raum zu geben, daß die Wärme auf gleiche Weise von der Sonne strahlend ausströme, als von irdischen glühenden Körpern, verwickeln uns dann aber hierdurch in alle die Schwierigkeiten, welche oben gegen die Wärmestrahlung der Erde gegen den Himmelsraum geltend gemacht wurden. Allerdings gewinnt die Sache eine andere Gestalt, wenn wir die Verwandlung des



Lichts in Wärme verwerfen und einen eigenen Wärmeäther von eigenthümlichen Qualitäten annehmen; immerhin müßte aber auch dieser von der Erde zurückströmen, um nicht auf der Erde, ganz gegen alle Erfahrung, bis zur bleibenden unermesslichen Menge angehäuft zu werden; die vorhandene Menge dieses Aethers muß bei der Sonne abnehmen und im Weltraume zunehmen, was, abgesehn von sonstigen Folgerungen, an sich schon gegen die Natur eines ätherischen Fluidums streitet.

372) Die zweite Vorstellung, die wir uns von der Verbindung des Lichts und der Wärme in den Sonnenstrahlen machen könnten, ist die, wenn wir annehmen, daß die von der glühenden und dadurch leuchtenden Sonne ausgehenden Lichtundulationen keine Wärmestrahlen mit sich führen, sondern diese erst in der Atmosphäre und den irdischen Körpern erregen. Nach dieser, der durch MARSCHALL v. BIEDERSTEIN aufgestellten (§. 83) sehr ähnlichen, Hypothese wäre im Raume bloß Lichtäther vorhanden, der Wärmeäther eines jeden Himmelskörpers aber, mehr der Anziehung zur gröberen Materie folgend, wäre in ungleichen quantitativen Verhältnissen an diesen, also im vorliegenden Falle an die Erde, gebunden, hätte das Maximum seiner Dichtigkeit im Centrum der Erde und erhöbe sich stets abnehmend bis an die Grenze der Atmosphäre, wo die letzten Theilchen desselben durch das Gleichgewicht ihrer Repulsion mit der Anziehung gegen die wägbare Materie zurückgehalten würden. Diese Hypothese läßt sich durch eine Menge nicht unbedeutender Analogieen unterstützen, vorzüglich wenn man berücksichtigt, daß die Erregung der Wärmewellen durch die Undulationen des Lichtäthers mit andern Phänomenen sehr genau übereinstimmt. Der Lichtäther selbst wird durch die Wärmeundulationen glühender Körper in Bewegung gesetzt, warum sollte das umgekehrte Verhalten nicht statt finden? Auf gleiche Weise wird die Elektrizität, der wir gleichfalls eine wellenartige Bewegung beizulegen wohl gezwungen sind, wenn wir die außerordentliche Geschwindigkeit der dynamischen elektrischen Strömung vorstellbar machen wollen, durch Wärme erregt, und die elektrische Strömung ruft Wärme hervor (§. 218). Nach dieser Hypothese müßte dann die Wärmesphäre unserer Erde im Innern dieses Planeten die größte Dichtigkeit haben, weil dort die Anziehung gegen dieselbe am stärksten ist, und sie müßte von hier aus abneh-

mend an der Grenze der Atmosphäre ihr Minimum erreichen<sup>1</sup>, woraus die noch immer unerklärte Kälte in den höhern Regionen<sup>2</sup> als nothwendige Folge hervorginge. Nach eben dieser Hypothese würden ferner verschiedene Erscheinungen zwar eine andere Gestalt bekommen, zugleich aber unter einander selbst und mit dem sonstigen Verhalten der Körper mehr übereinstimmen. Wenn angenommen wird, daß manche Gegenden unter der äquatorischen Zone ein außerordentlich starkes Strahlungsvermögen haben, weil bei ihnen auf große Hitze am Tage eine ungewöhnliche und wahrhaft unglaubliche Kälte während der Nacht folgt, so wird dieses vorzügliche Strahlungsvermögen als ein nothwendiges Erklärungsmittel zu Hülfe genommen, ohne im mindesten die Ursache nachzuweisen, warum gerade dort die Strahlung vorzüglich stark seyn soll. Nimmt man dagegen an, daß in jenen Gegenden die Sonnenstrahlen zwar von Wärmestrahlen aus der Atmosphäre begleitet sind, sofern in letzterer der Wärmeäther überall verbreitet ist, daß aber ebendasselbst die Wärme des Bodens bedeutend in Bewegung gesetzt und durch die aufsteigende heiße Luft in die Höhe gehoben, mithin der Erdoberfläche in großer Menge entzogen wird, so muß nach dem Aufhören dieses Impulses ein Gebundenwerden der Wärme folgen, hieraus also eine bedeutende Kälte entstehen, und zwar um so mehr, je weniger Feuchtigkeit vorhanden ist, welche die erregte Wärme durch Erzeugung von Wasserdampf bindet, nachher aber im Thau der Erde wieder zuführt. Es ist offenbar ungleich leichter, die Abkühlung, welche durch den Schatten einer Wolke erzeugt wird, vom Aufhören der Vibrationen des Wärmestoffes auf der Erdoberfläche abzuleiten, als von einer plötzlich eintretenden Strahlung gegen den heiteren Himmel, welche, in den bezeichneten Gegenden auch am Tage stattfindend

1 Hiermit stimmen die §. 291 erörterten Gesetze der Fortpflanzung der Wärme durch expansible Flüssigkeiten überein. Wollte man dagegen einwenden, daß die Wärme in die höheren Regionen nicht durch Fortleitung, sondern durch Strahlung gelange, so muß man zugleich zugeben, daß die strahlenden Wärmewellen, so wie die Licht- und Schallwellen, im Fortgange abnehmen und endlich aufhören, und bei der mit der Höhe so bedeutend abnehmenden Wärme können wir füglich das Ende der Wärmewellen, die von unserer Erde ausgehen, in die Grenze unserer Atmosphäre setzen.

2 Vergl. Art. Erde. Temperatur der Atmosphäre. Bd. IV. S. 1008.

und bei Nacht in vorzüglichem Grade wirksam, nothwendig eine allgemeine Verminderung der Temperatur zur Folge haben müßte. Hieraus ließe sich dann auch eine Erklärung des räthselhaften Phänomens entnehmen, worüber bereits<sup>1</sup> ausführlicher gehandelt worden ist, nämlich die hauptsächlich für Menschen empfindliche *Kälte* im Augenblicke des *Sonnenaufganges* und *Sonnenunterganges*. RICHARDSON<sup>2</sup> erzählt, daß unter hohen nördlichen Breiten die im Freien befindlichen Personen eine plötzliche Kälte in dem Augenblicke empfinden, wenn der obere Sonnenrand sich über den Horizont erhebt. Der aufgestellten Theorie nach würde folgen, daß der Anfang der Wärmeoscillationen in den oberen Regionen der Atmosphäre, wohin sich der Wärmestoff dann zieht, so wie das Aufhören dieser Oscillationen beim Untergange der Sonne die hierfür vorzüglich empfindlichen Nerven der Menschen afficire.

373) Es läßt sich hier noch eine Betrachtung anknüpfen, welche zwar auf sehr unbestimmten Thatsachen beruhet, aber dennoch einige Beachtung zu verdienen scheint. Wenn wir annehmen, daß die Wärmestrahlen von der Sonne ausgehen und von da zur Erde gelangen, so müssen diese eben so auf den Mond fallen und von diesem gegen die Erde reflectirt werden, mithin müßten die Mondstrahlen eine gleiche erwärmende Kraft besitzen, als die directen Sonnenstrahlen, weniger diejenige Größe, welche durch die größere Entfernung und in Folge der Absorption durch die Mondoberfläche verloren geht. Unter den verschiedensten, hierbei möglichen Bedingungen wollen wir den einfachsten Fall annehmen, in welchem die Erde und der Mond mit der Sonne ein gleichschenkeliges Dreieck bilden, folglich die von der Sonne ausgehenden, gegen die Erde reflectirten Lichtstrahlen einen längeren Weg zurückzulegen haben, als diejenigen, welche von der Sonne unmittelbar zur Erde gelangen. Setzen wir die mittlere Entfernung des Mondes von der Erde = 55000 Meilen =  $a$ , den Halbmesser der Sonnenbahn = 1, so beträgt die Länge des Weges, welchen die durch den Mond gegen die Erde reflectirten Strahlen zu durchlaufen haben,  $1 + a$ , und wenn die Intensitäten der Wärme-

<sup>1</sup> Art. *Temperatur*. Bd. IX. S. 365.

<sup>2</sup> Narrative of a second expedition to the shores of the Polar-Sea etc. By Franklin. Lond. 1828. 4. App. II.



strahlen sich umgekehrt wie die Quadrate der Entfernungen verhalten, so giebt dieses das Verhältniß  $(1 + a)^2$  zu  $1^2$ , oder mit Weglassung der höheren Potenzen  $1 + 2a : 1$ . Der Werth von  $a$  beträgt sehr nahe  $\frac{1}{8}$ , und die Intensität der reflectirten Strahlen würde also durch den Einfluß dieser Bedingung 0,95 der direct anlangenden betragen, mithin müßten die vom Monde zur Erde gelangenden Strahlen ohne Concentrirung ein Thermometer um  $9^\circ, 5$  C. steigen machen, wenn es in den Sonnenstrahlen um  $10^\circ$  C. steigt. Ungleich größer und zugleich selbst nicht einmal mit genäherter Genauigkeit bestimmbar ist der Einfluß der Absorption durch die Oberfläche des dunklen Mondkörpers. Nach MELLOSI'S (§. 325) Versuchen reflectiren polirte Messing- und Bergkrystallflächen nur 0,44 der auffallenden Wärmestrahlen. Wollen wir also annehmen, daß die Oberfläche des Mondes tausendmal weniger reflectirte, so würden durch die Mondstrahlen nur  $0,00044 \times 9,5 = 0,00418$  C. Wärme erzeugt werden, aber auch diese geringe Gröfse müßte durch FORBES wahrgenommen worden seyn, wenn wir anders seinen (§. 100) angegebenen Bestimmungen Vertrauen schenken. Auch diese Betrachtung liefert daher ein Argument, wenn auch nur ein schwaches, zur Unterstützung der Hypothese, daß die Wärmestrahlen nicht unmittelbar von der Sonne ausgehen, sondern durch den Impuls der Lichtwellen in unserer Atmosphäre und unserem Erdkörper erst erzeugt werden, denn alsdann könnten wir annehmen, daß die schwachen Strahlen des Mondlichtes diese Wirkung zu äußern nicht vermöchten. Wir können die Wärmeintensität der Intensität des Lichtes nicht allgemein proportional setzen, wenn dieses auch für die Sonnenstrahlen ohne nähere Prüfung angenommen wird. Wäre dieses aber zulässig, so sind die Lichtstrahlen des Mondes 300000mal schwächer, als die des Sonnenlichtes im Mittage, und eine 30000fache Concentrirung der ersteren müßte also nahe  $1^\circ$  C. Wärme geben, was aber gleichfalls nach FORBES der Fall nicht ist.

Obgleich keine directen Beweise für die Hypothese, wonach die Wärmestrahlen nicht von der Sonne selbst ausgehen, sondern erst durch die Lichtwellen in der Atmosphäre und den irdischen Körpern erzeugt werden, sich aufstellen lassen, so giebt es dagegen auch keine gewichtigen Gegengründe gegen ihre Zulässigkeit, und sie empfiehlt sich noch außerdem durch ihre

Einfachheit und durch den Umstand, daß wir vermittelst derselben ein unnatürliches stetes Ausströmen des Wärmestoffes aus der Sonne ohne merkbare Abnahme ihrer Temperatur, so wie die wohl naturwidrig zu nennende stete Wanderung des Wärmestoffes von der Sonne zur Erde und von dieser wieder rückwärts zu jener umgehen. Ein dagegen aufzustellendes Argument ist leicht zu widerlegen. Man könnte sagen, nach dieser Hypothese müsse die Wärme der Sonnenstrahlen in größeren Höhen wegen geringerer Dichtigkeit des dortigen Wärmeäthers weniger intensiv seyn, statt daß die Thermometer eben dort stärker afficirt werden (§. 53). Dieser Einwurf läßt sich jedoch beseitigen, wenn man berücksichtigt, daß die Dichtigkeit des Wärmeäthers in den Körpern, die wir den Sonnenstrahlen aussetzen, also auch in den dorthin gebrachten Thermometern, in jeder Höhe gleich ist und daher auch überall eine gleiche Intensität der Wärme durch die in ihnen erregten Wärmenndulationen erzeugt werden muß; in der Luft selbst aber werden geringere Wärmemengen hervorgerufen, worauf eben die mit der Höhe zunehmende Kälte beruht. Zur Anhäufung der Wärme in den von der Sonne beschienenen Körpern ist stets Wärme genug in der Umgebung vorhanden, und sie wird durch das Licht um so stärker hervorgerufen, je weniger dieses in Folge seines Durchganges durch die Luft geschwächt ist. Vorzugsweise aber wird man dieser Hypothese die durch so viele Autoritäten als erwiesen betrachtete Wärmestrahlung gegen den heitern Himmel entgegensetzen. Dieses Argument ist allerdings schwer zu widerlegen, wenn man einmal zugesteht, daß diese Strahlung in der Weise statt findet, als gewöhnlich angenommen wird. Es läßt sich indeß Folgendes hierüber sagen. Viele mit dem *Aethrioskop* erhaltene Resultate beruhen sicher auf Täuschung. Es ist undenkbar, daß in heiteren und windstillen Nächten bei vollkommen ruhender Luft die kalten Luftschichten nicht herabsinken sollten, um so mehr, wenn die Luft bei Tage durch ihre Expansion zum Aufsteigen vermocht ist<sup>1</sup>. Ein solches Niedersinken gewahrt man täglich im Winter in erwärmten Zimmern an Fenstern bei beträcht-

1 Das Thauen wäre hiernach einfach nur der umgekehrte Proceß des Aufsteigens der erhitzten, mit Wasserdampf beladenen Luft, welcher durch Abkühlung des am Tage erwärmten Bodens von selbst erfolgen müßte.



licher äußerer Kälte, und wollte man diese niedersinkenden Luftströme mit einem Aethrioskop auffangen, so würde man ganz gleiche Wirkungen wahrnehmen, die man doch schwerlich als Folge einer Strahlung betrachten dürfte<sup>1</sup>. Gesetzt aber auch, dieses reichte zur Erklärung aller Phänomene der Strahlung nicht hin, so muß doch nothwendig die aus den höheren Regionen durch die Lichtstrahlen herabgeführte Menge des Wärmeäthers nach dem Aufhören dieses Impulses in die höheren Regionen wieder zurückkehren, und dieser Rückgang wäre dann die Strahlung. Dabei wird stets vorausgesetzt, daß das Wärmefluidum durch zwei Kräfte sollicitirt wird, die seinen Molecülen eigenthümliche Expansivkraft und die nicht minder von ihnen unzertrennliche Anziehung gegen die Molecüle der wägbaren Materie; beide streben nach stabilem Gleichgewichte, und stellen dieses wieder her, wenn es durch irgend eine Ursache gestört ist.

Im Ganzen möge diese, vielen Erscheinungen leicht anpassende, Hypothese als ein Versuch gelten, die verwickelten Functionen der Wärme aus einem andern Gesichtspuncte zu betrachten und unter sich selbst sowohl, als auch mit den bekannten Naturgesetzen überhaupt mehr in Einklang zu bringen, als bisher geschehen ist.

#### 4) Wärmecapacität der Körper, specifische Wärme und relative Wärme.

374) Wenn irgend ein gegebener Körper eine gewisse Temperatur hat, die nach einer willkürlichen Thermometerscale gemessen =  $t$  seyn möge, ein anderer Körper aber eine hiervon abweichende, die nach derselben Scale gemessen =  $t'$  ist, und beide werden mit einander vereinigt, so zeigt die Wärme beider nach der Vereinigung ein sehr verschiedenes Verhalten. Sind zuerst die Körper einander gleich, also wenn man z. B. Wasser mit Wasser, Quecksilber mit Quecksilber, Eisen mit Eisen verbindet, so ist die Wärme dem arithmetischen Mittel der in den

---

<sup>1</sup> Das Herabsinken kälterer Schichten tropfbarer Flüssigkeiten erfolgt mit solcher Feinheit, daß man dadurch das Maximum ihrer Dichtigkeit aufzufinden vermag, s. §. 380, warum sollte es bei expansiblen Flüssigkeiten nicht gleichfalls statt finden? In beiden Fällen ist dann Ruhe nothwendige Bedingung, statt daß für eigentliche Wärmestrahlung das Ruben der Luft nicht erfordert wird.



Theilen früher vorhandenen gleich. Sind daher beide vereinte Massen einander gleich, so ist die Wärme  $T$  nach der Vereinigung

$$T = \frac{t + t'}{2},$$

sind aber die Massen verschieden und heißen sie  $m$  und  $m'$ , so ist

$$T = \frac{mt + m't'}{m + m'}.$$

Beide Ausdrücke sind eigentlich identisch, sofern bei der ersten beide Massen der Einheit gleichgesetzt werden. Vereinigt man statt dessen zwei verschiedene Körper, so erhält man sehr abweichende Werthe  $= T'$ , wobei  $T'$  bald gröfser, bald kleiner ist, als  $T$ . Hieraus folgt evident, dafs die Menge von Wärme (nach ganz eigentlich quantitativer Bestimmung, wenn man von einem willkürlichen Punkte der Thermometerscale, am besten vom Nullpunkte derselben, ausgeht), welche die Temperatur des einen gegebenen Körpers durch Hinzukommen vermehrt oder durch Wegnehmen vermindert, für gleiche Mengen von Graden ganz verschieden ist. Bezieht man dieses auf die Massen der Körper, die durch das Gewicht bestimmt werden, so erhält man dasjenige, was WILKE durch *eigenthümliche*, CRAWFORD durch *comparative* Wärme oder *Wärmecapacität* der Körper, DAADER durch *wärmebindende Kraft* bezeichneten, was man aber später specifische Wärme (*calor specificus*; *chaleur spécifique*; *specific Caloric*) genannt hat. HERSHEL<sup>1</sup> bemerkt, dafs man lange vergebens gestrebt habe, den Grund dieser räthselhaften Erscheinung aufzufinden, bis endlich die atomistische Theorie einen Schlüssel zu ihrer Lösung darbot.

375) Der Erste, welcher diesen Unterschied der Körper auffand, war BOERHAVE<sup>2</sup>, indem er durch FAHRENHEIT Mischungsversuche anstellen liefs; allein diese waren theils zu ungenau, theils wurden sie von ihm unrecht gedeutet, indem er glaubte, die Wärme der Mischung müsse der halben Differenz der Temperaturen beider verbundenen Massen gleich seyn, und sonach konnte er zu keinem genügenden Resultate gelangen.

<sup>1</sup> Encyclop. metrop. Art. *Heat*. p. 304.

<sup>2</sup> Elementa chemiae T. I. p. 296.

Der grofse Irrthum wurde sehr bald durch RICHMANN<sup>1</sup> verbessert, indem er das nach ihm genannte *Richmann'sche Gesetz* aufstellte, dafs  $T = \frac{mt + m't'}{m + m'}$  ist, woraus sich auch die Werthe von  $m'$  oder  $t'$  für ein bekanntes  $T$  auffinden lassen, vorausgesetzt dafs die Versuche sich mit absoluter Genauigkeit anstellen lassen. Es versteht sich jedoch von selbst, dafs dieses Gesetz nur für gleiche Körper, z. B. Wasser mit Wasser, Quecksilber mit Quecksilber u. s. w., gültig ist. Von weit richtigeren Principien ging BLACK<sup>2</sup> aus, indem er zwischen 1760 und 1765 nicht blofs das eben erwähnte Gesetz kannte, sondern auch die Methode der Vereinigung verschiedener Körper zur Aufindung ihrer specifischen Wärme anwandte, in welchem Bemühen ihm IRVINE<sup>3</sup> folgte. Die Bemühungen Beider wurden erst später durch CRAWFORD bekannt, nachdem WILKE<sup>4</sup> die Aufgabe im Jahre 1772 im weiteren Umfange behandelt hatte, dessen erhaltene Resultate um so gröfseres Aufsehen machten, je entscheidender sie in dem Streite über das eigentliche Wesen der Wärme waren. Zur Untersuchung führte ihn die Beobachtung, dafs der Schnee beim Schmelzen fort-dauernd Wärme aufnimmt, ohne Erhöhung seiner Temperatur, woraus er schlofs, dafs die Mengen der in verschiedenen Körpern enthaltene Wärme ungleich seyn könnten. Obgleich dieses Phänomen bekanntlich zur latenten Wärme gehört, so veranlafste es doch die Aufsuchung der specifischen Wärmecapacität, wobei WILKE auf folgende Weise verfuhr. Er erhitzte den gegebenen Körper bis zu einer gewissen Temperatur, tauchte ihn dann in ein gleiches Gewicht eiskalten Wassers, mafs die Erhöhung der Temperatur, und berechnete dann nach RICHMANN's Regel, wie viel Wasser von der Temperatur des eingetauchten Körpers zur Hervorbringung einer gleichen Temperatur, als die gefundene, erforderlich seyn würde; hierdurch erhielt er das gesuchte Verhältnifs zum Wasser. Nach der angegebenen Formel ist diese Menge

$$m' = m \frac{T - t}{t' - T}.$$

1 Nov. Comment. Petrop. T. I. p. 152. 163 ff.

2 Lectures on nat. phil. T. I. p. 79. 504.

3 Chemical Essays.

4 Neue Schwed. Abhandl. Leipz. 1784. T. II. p. 48. Journ. de Phys. T. XXVI.

WILKE erhitzte z. B. ein Goldstück bis 100° C., warf es dann in ein gleiches Gewicht eiskaltes Wasser und fand die Temperatur 5° C. Hier ist also  $m$  der Einheit gleich,  $T = 5$ ,  $t = 0$ ,  $t' = 100$ ° C., mithin  $m' = \frac{1}{19}$  oder  $= \frac{1}{19}$ , und also enthält das Gold nur  $\frac{1}{19}$  so viel Wärme, als Wasser von gleicher Temperatur, oder die specifische Wärme beider verhält sich wie 1 : 19. WILKE giebt zu verstehen, daß KLINGENSTIERNA ihn auf die Idee dieses Unterschiedes geführt habe, HERSCHEL<sup>1</sup> aber erfuhr von THOMSON, daß nach einer Erzählung ROBISON's ein schwedischer Edelmann bei BLACK die Versuche um das Jahr 1770 sah und seinem Landsmann eine Nachricht davon mittheilte.

a) Methode der Mischungen.

376) Die angegebene Methode, verschiedene Körper mit einander zu vereinigen (*methodus mixtionis*; *méthode des mélanges*; *method of mixtures*) und die specifische Wärme aus der mittleren erzeugten zu bestimmen, wurde also zuerst durch BLACK und IRVINE in Anwendung gebracht, vorzüglich aber durch ADAIR CRAWFORD<sup>2</sup>. Sind zwei Körper, welche A und B heißen mögen, gegeben, nennt man ihre Massen, wie oben,  $m$  und  $m'$ , ihre Temperaturen  $t$  und  $t'$ , die gemeinschaftliche Temperatur  $T$ , und werden ferner ihre zu vergleichenden Capacitäten durch  $c$  und  $c'$ , die in der Einheit der Masse jedes Körpers bis zu 0° enthaltenen absoluten Wärmemengen durch  $x$  und  $x'$  bezeichnet, so ist

$$mx + mct$$

die Gesamtmenge der Wärme im Körper A;

$$m'x' + m'c't'$$

die Gesamtmenge der Wärme im Körper B;

$$mx + m'x' + mct + m'c't'$$

die Gesamtmenge beider vor der Mischung;

$$mx + m'x' + (mc + m'c') T$$

die Gesamtmenge beider nach der Mischung; also

$$(mc + m'c') T = mct + m'c't'.$$

<sup>1</sup> Encyclop. metrop. art. Heat. p. 804.

<sup>2</sup> Experiments and observations on animal heat and the inflammation of combustible bodies, being an attempt to resolve these phenomena into a general law of nature, Lond. 1779, sec. ed. 1788.



Dieser allgemeine Ausdruck läßt sich auf mehrfache Weise in Anwendung bringen. Ist zuerst die Frage, ob die Capacitäten der Körper sich für verschiedene Temperaturen nicht ändern, so muß für gleiche Körper die Temperatur nach der Mischung das arithmetische Mittel aus den Temperaturen beider einzelner Körper seyn. Mischt man z. B. gleiche Mengen von Quecksilber, deren Temperaturen  $100^{\circ}$  und  $50^{\circ}$  sind, so ist  $m = m'$ , und  $c = c'$  wird vorausgesetzt. Die Formel wird dann

$$T = \frac{1}{2} (t + t') = \frac{1}{2} (100^{\circ} + 50^{\circ}) = 75^{\circ}.$$

Der Versuch bestätigt dieses Resultat, und es liegt darin also der Beweis, daß nicht bloß für Quecksilber, sondern auch für andere Körper die Capacitäten bei ungleichen Temperaturen unverändert bleiben. Neuere Untersuchungen haben zwar gezeigt, daß dieses Gesetz nicht in aller Strenge richtig ist, denn es würde sich ein Unterschied zeigen, wenn man die Wärmemengen des Quecksilbers nach seiner Ausdehnung bestimmen wollte; immerhin ist dasselbe aber annähernd richtig, und zwar so genau, daß es erst feinerer Versuche bedurfte, um die geringen Abweichungen wahrzunehmen.

Will man die Wärmecapacität zweier Körper vergleichen oder ihre *relative spezifische Wärme* auffinden, so erhält man diese aus der Formel:

$$\frac{c'}{c} = \frac{m (T - t)}{m' (t' - T)}.$$

Außer dem angegebenen Beispiele kühlte WILKE ein bis  $86^{\circ}\text{C}$ . erhitztes Stück Glas in einem gleichen Gewichte Wasser bei  $0^{\circ}\text{C}$ . ab und fand die Temperatur nachher  $= 12^{\circ},75$ . Hier ist also

$$m = m'; t = 0; t' = 86^{\circ}; T = 12^{\circ},75,$$

mithin

$$\frac{c'}{c} = \frac{12^{\circ},75}{86^{\circ} - 12^{\circ},75} = 0,174$$

oder die spezifische Wärme des Glases ist  $= 0,174$ , wenn die des Wassers  $= 1$  ist.

Man kann die Methode der Mischungen auch anwenden, wenn es sich darum handelt, hohe Temperaturen von Körpern zu bestimmen, deren Wärmecapacität bekannt ist. Hierüber

wurde oben bereits geredet<sup>1</sup>, und wir wollen daher nur mit Beibehaltung der gewählten Bezeichnungen die Sache durch ein Beispiel erläutern. Nach der Formel ist

$$t' = \frac{(mc + m'c')T - met}{m'c'};$$

für Glas, nach dem Versuche von WILKE, ist

$$m = m'; t = 0; c = 1; c' = 0,174$$

und

$$T = 12^{\circ},75,$$

also

$$t' = \frac{1,174 \times 12,75}{0,174} = 86.$$

Die Anwendung dieses Verfahrens erfordert inzwischen eine so leicht sich darbietende Correction, daß diese nicht wohl von einem sachkundigen Experimentator übersehn werden dürfte. Es wird nämlich nicht bloß das Wasser durch den hineingebrachten Körper erwärmt oder abgekühlt, sondern auch das Gefäß, worin sich dasselbe befindet. Inzwischen ist es nicht schwer, die hierfür erforderliche Correction anzubringen, welche darin besteht, daß man das Gefäß nach seiner Masse und specifischen Wärme auf eine äquivalente Masse Wasser reducirt und sie der Masse des Wassers hinzuzählt. Ist die Masse des Gefäßes = (m), seine specifische Wärmecapacität = (c), die des Wassers = c, so ist die auf Wasser reducirte Masse  $\mu = (m) \frac{(c)}{c}$ , und indem man sie der Masse des Wassers hinzusetzt, erhält man statt m in der angegebenen Formel  $m + \mu$ , wofür man auch M setzen kann. Wird eine Reihe von Versuchen angestellt, so bleibt  $\mu$  eine beständige Größe, die jederzeit zu m addirt werden kann, wenn letzteres auch wechselt, und sollte (c) unbekannt seyn, so kann man dieses vor dem Beginne der Versuche erst aufsuchen. Nach der Formel ist:

$$(c) = \frac{mc(T-t)}{(m)(t'-T)} \text{ und } (m) \frac{(c)}{c} = m \frac{T-t}{t'-T}.$$

BIOT<sup>2</sup> theilt ein Beispiel von CRAWFORD mit, welches von ihm auf Centesimalgrade reducirt ist. CRAWFORD goß 40 Un-

<sup>1</sup> S. *Thermometer*. Bd. IX. S. 1017.

<sup>2</sup> *Traité*. T. IV. p. 699.



zen Wasser von  $20^{\circ},0833$  in ein Gefäß von Weissblech, welches  $42^{\circ},916$  erwärmt war, und fand nach einigen Minuten die Wärme  $= 20^{\circ},555$ . Hier ist also  $m = 40$ ;  $t = 20^{\circ},0833$ ;  $t' = 42^{\circ},916$ ;  $T = 20^{\circ},555$ , und daraus ließen sich die einzelnen Werthe finden; es genügt aber, den Werth  $(m) \frac{(c)}{c}$  als constante Gröfse zu erhalten, und dieser findet sich durch Substitution  $= 0,84$ ; das untersuchte Gefäß war also bei allen Versuchen 0,84 Unzen Wasser gleich zu setzen.

Eine zweite Quelle, woraus bedeutende Fehler dieser Art der Messungen entspringen, liegt in der Ausstrahlung und Einstrahlung der Wärme bei denjenigen Apparaten, die dazu verwandt werden. Am einfachsten läßt sich dieses Hinderniß, mindestens zum großen Theile, beseitigen, wenn man nach vorläufigen Versuchen die Erhöhung oder Verminderung der Temperatur ermittelt, welche durch die Mischung verursacht wird, und dann vor dem eigentlichen Versuche den Apparat um die Hälfte unter oder über diese Temperatur bringt, wonach sich also voraussetzen läßt, daß demnächst durch Ausstrahlung an die Umgebung eben so viel verloren, als durch die Einstrahlung gewonnen wird, und beide Fehler sich somit ausgleichen<sup>1</sup>. Neuerdings hat NEUMANN<sup>2</sup> auf den Grund der Ausstrahlungsgesetze nach FOURIER's Bestimmung die Mittel zur Correction dieses Fehlers angegeben, allein die genaue Auffindung der numerischen Werthe ist in den einzelnen Fällen mit sehr großen Schwierigkeiten verbunden<sup>3</sup>. Endlich versteht sich von selbst, daß die vollständige Vereinigung der Körper zur genaueren Bestimmung ihrer anfänglichen und nachherigen Temperatur, so wie die Richtigkeit der gebrauchten Thermometer jederzeit zu berücksichtigen sey.

<sup>1</sup> Man benennt diese Methode nach ihrem Erfinder RUMFORD's Methode. S. Gilbert's Ann. XLIV. 8.

<sup>2</sup> Commentatio de emendanda formula perquam calores corporum speciei ex experimentis methodo mixtionis institutis computantur. Regiom. 1834. 4.

<sup>3</sup> Beispiele der Anwendung beider Hülfsmittel zur Vermeidung der hieraus hervorgehenden Fehler findet man in den folgenden Untersuchungen mehrere.



β) Eis-Calorimeter.

377) Seit dem Jahre 1777 benutzten LAVOISIER und LAPLACE<sup>1</sup> das von ihnen erfundene Eiscalorimeter<sup>2</sup> zur Bestimmung der specifischen Wärme der verschiedenen Körper. Die Anwendung dieses Apparates beruht auf dem Principe, daß das Eis eine gewisse Quantität Wärme bedarf, um in flüssiges Wasser verwandelt oder geschmolzen zu werden, und man schließt daher aus der Quantität des geschmolzenen Eises auf die Menge des in dem Körper bei einer gewissen Temperatur enthaltenen Wärmestoffes, welchen er zum Schmelzen des Eises hergiebt, bis er selbst zur constanten Temperatur desselben, nämlich zum Nullpunkte der achtzigtheiligen oder hunderttheiligen Scale, gelangt ist. BIRCH bemerkt, daß hierbei vorsichtig die Anwendung des tiefer als bis 0° C. kalten Eises vermieden werden müsse, weil sonst eine gewisse Quantität Wärme verwandt werde, um dasselbe bis zu dieser Temperatur zu erwärmen, und daher wendet man solches Eis an, welches gerade im Begriff ist zu schmelzen, so daß man die Menge des abgegebenen Wärmestoffes aus der Quantität des geschmolzenen Wassers berechnen kann. Hiernach ist zugleich erforderlich, daß man den Versuch nicht eher beginnt, als bis das geschmolzene Wasser anfängt abzutropfen, weil sonst eine Quantität desselben in den Zwischenräumen der Eisstücke zurückbleiben könnte. Obgleich das Eis, durch dessen Schmelzung man die ihm mitgetheilte Wärme zu messen beabsichtigt, gegen das Eindringen der Wärme von außen durch die Wandungen des Calorimeters mittelst des umgebenden Eises geschützt ist, so läßt sich doch dem Eindringen der äußeren Luft in den inne-

1 Mém. de l'Acad. de Par. 1780. Mémoires de Chim. T. I. LAVOISIER Traité élém. de Chim. Par. 1805. T. II. p. 76. Ann. de Chim. T. LXXXV. p. 75.

2 Vergl. Calorimeter. Bd. II. S. 9. Nachträglich bemerken wir, daß WENDWOOD in Philos. Trans. T. LXXIV. p. 371 verschiedene Einwendungen gegen die Brauchbarkeit dieses Apparates gemacht hat, die sich aber meistens auf die Form beziehen und auf Fehler, die zwar leicht zu begehen sind, von einem geübten und behutsamen Experimentator aber vermieden werden können. Inzwischen können wegen der großen Menge der zum Schmelzen des Eises erforderlichen Wärme nur beträchtliche Wärmemengen damit gemessen werden und in dieser Beziehung steht dieser Apparat dem neuerdings gangbareren Wassercalorimeter nach.

ren Behälter und der hierdurch zugeführten Wärme nicht vollständig begegnen. Das Verschliessen mit einem polirten und daher die Wärmestrahlen stark reflectirenden Deckel ist zwar ein gutes Mittel, wenn die Versuche dieses gestatten, und vollständig könnten die hieraus erwachsenden Fehler vermieden werden, wenn die Versuche in einer Umgebung von genau  $0^{\circ}$  C. Temperatur angestellt würden, was jedoch nur selten angeht, im Ganzen aber ist der hieraus hervorgehende Fehler nicht groß, insbesondere wenn die Temperatur der Umgebung nicht viel von  $0^{\circ}$  C. abweicht. Inzwischen rath Biot, ihn zu corrigiren, indem man zwei möglichst gleiche Calorimeter anwendet, deren einer bloß dem Einflusse der in sein inneres Gefäß eindringenden Luft ausgesetzt ist, wodurch man in Stand gesetzt wird, diese GröÙe für sich zu finden und von der Gesamtwirkung beim andern Calorimeter abzuziehn. Ist man von der völligen Gleichheit beider nicht überzeugt, so darf man nur den Versuch doppelt anstellen und dabei die Calorimeter wechseln, um den aus der Ungleichheit entstehenden Fehler zu entfernen.

Unter der Voraussetzung, daß die Menge der in einem Körper enthaltenen Wärme den Graden des Thermometers proportional ist, werden die Mengen des geschmolzenen Eises diesen gleichfalls proportional seyn, und wenn daher dieser Körper  $10^{\circ}$  warm ist und durch Abkühlung im Calorimeter 1 Kilogramm Eis schmelzt, so wird er bis  $20^{\circ}$  erwärmt und bis gleichfalls zu  $0^{\circ}$  abgekühlt 2 Kilogramm und bei  $30^{\circ}$  Wärme 3 Kilogramm schmelzen. Dieses ist im Ganzen richtig, mindestens sind die Ausnahmen hiervon sehr klein, meistens zum Verschwinden, vorausgesetzt, daß der Körper durch seine Abkühlung bis  $0^{\circ}$  C. seinen Aggregatzustand nicht ändert. Ist ferner die Masse des Körpers  $= 1$  und schmelzt er von  $10^{\circ}$  bis  $0^{\circ}$  erkaltend die Einheit von Eis, so wird eine Masse desselben  $= n$  auch  $n$  Einheiten Eis schmelzen, was offenbar zeigt, daß der Wärmestoff nach ganz eigentlich quantitativen Verhältnissen in ihm vorhanden ist. In Rücksicht der Massen ist dieses Verhältniß völlig genau, sofern man von den nämlichen Temperaturen ausgeht, also die einfache und die  $n$ -fache Masse bis  $10^{\circ}$  oder  $20^{\circ}$  oder  $t^{\circ}$  erhitzt. Alles dieses ist jedoch nur für die nämlichen Körper gültig, es werden aber ganz abweichende Resultate erhalten, sobald man verschiedene

Körper anwendet, und hierauf eben beruhet der Unterschied der specifischen Wärme.

378) Um zu einem festen Anhaltspuncte zu gelangen, nehmen wir als Einheit diejenige Wärmemenge an, welche erforderlich ist, um 1 Kilogramm Eis bei  $0^{\circ}$  C. zu schmelzen. Es heiße dann ferner  $x$  die unbekannte Wärmemenge, welche bei  $0^{\circ}$  C. in einem Kilogramm des Körpers A in was immer für einem Zustande des Gebunden- oder Ungebundenseyns vorhanden ist. Wird die Temperatur dieses Körpers A bis zu  $T$  Graden des gegebenen Thermometers erwärmt, und schmelzt er dann, in das Calorimeter gebracht und bis  $0^{\circ}$  erkaltend,  $N$  Kilogramme Eis von  $0^{\circ}$ , so müssen wir annehmen, daß ihm durch seine Erwärmung bis zur Temperatur  $T$  so viel Wärme zugeführt sey, als diese Masse Eis zu schmelzen erfordert wird. Setzen wir also  $c = \frac{N}{T}$ , so drückt dieser Quotient die Menge der Kilogramme Eis aus, welche der Körper dadurch zu schmelzen vermag, daß er sich um 1 Grad seiner Temperatur abkühlt oder 1 Grad der von ihm aufgenommenen Wärme wieder abgibt. Für jede andere Temperatur  $t$  drückt dann  $x + ct$  die im Körper A vorhandene gesammte Wärme aus, und  $ct$  giebt zugleich in Kilogrammen die Menge des Eises an, welches er durch Abkühlung bis  $0^{\circ}$  C. zu schmelzen vermag. Ist seine Masse, gleichfalls nach Kilogrammen gerechnet,  $= m$ , so ist die Wärme, welche er bei  $0^{\circ}$  C. enthält,  $= mx$  und diejenige, welche er bei  $t$  Graden Temperatur enthält,  $= mx + mct$ , wonach also  $mct$  gleichfalls die Menge von Eis ausdrückt, die er durch Abgabe eines Grades seiner Temperatur zu schmelzen vermag. Dieses findet indeß nur Anwendung auf die nämlichen Körper und nur so lange, als sie ihren Aggregatzustand nicht ändern; für verschiedene Körper aber oder für die nämlichen in verändertem Aggregatzustande findet dagegen ein anderer Werth von  $c$  statt und dieses ist eben, was man specifische Wärme nennt. Ist der Körper in fester Gestalt und will man seine specifische Wärme auffinden, so erhitzt man die vorher bestimmte Masse  $m$  desselben bis zu  $t$  Graden, bringt ihn in das Calorimeter, läßt ihn darin bis  $0^{\circ}$  C. erkalten, mißt die Menge des durch ihn geschmolzenen Eises  $= n$  und erhält dann:

$$mct = n, \text{ also } c = \frac{n}{mt},$$



wodurch seine specifische Wärme bestimmt ist. LAVOISIER und LAPLACE machten z. B. folgenden Versuch, welchen Biot auf neues französisches Mafs und Centesimalgrade der Temperatur reducirt hat. Sie erhitzten ein Stück Eisenblech 3,77264 Kilogramm schwer in siedendem Wasser bis 97°,5 C., brachten es in das Calorimeter, und als es nach 11 Stunden bis 0° C. erkaltet war, hatte es 0,542004 Kilogramm Eis geschmolzen. Hieraus ergibt sich

$$c = \frac{0,542004}{3,77264 \times 97,5} = 0,0014735.$$

Es folgt einfach aus der Natur der Sache, dafs man statt des Centesimalthermometers jedes andere und ebenso statt des gewählten neufranzösischen Gewichtes jedes andere in Anwendung bringen könne. Das Gewicht ist hierbei ganz willkürlich, denn es kommt sowohl im Zähler als auch im Nenner der Formel vor; da sich aber die Thermometergrade blofs im Divisor befinden und die Formel überhaupt angiebt, wie viel Eis durch einen Grad der gewählten Scale geschmolzen wird, so mufs der Quotient so viel kleiner seyn, je mehr Grade des gewählten Thermometers einem gewissen Unterschiede der Temperatur zugehören. Will man daher den gefundenen Quotienten auf eine andere Thermometerscale reduciren, so darf man ihn nur mit dem Verhältnisse der Thermometerscalen multipliciren, also im gegebenen Beispiele mit  $\frac{100}{97,5}$ , wenn man statt der Centesimalgrade Reaumur'sche verlangte. Es ist aber

$$0,0014735 \times \frac{100}{97,5} = 0,001841875,$$

und eben diese Gröfse wurde ursprünglich von LAVOISIER und LAPLACE gefunden. Sie nahmen 7,7070319 Pfund Blech bei 78° R. Temperatur und erhielten 1,109795 Pfund geschmolzenes Eis. Hiernach ist

$$c = \frac{1,109795}{7,7070319 \times 78} = 0,001841875,$$

wie oben. Uebrigens ist die Gröfse  $c$  nur eine relative und dient dann, wenn man die Normaleinheit festgesetzt hat, nur zur Vergleichung.

379) Sollen die specifischen Wärmen flüssiger Körper bestimmt werden, so kann man diese nicht unmittelbar in das Calorimeter bringen, sondern in einem Gefäfse eingeschlossen,

und es findet hierbei dann die nämliche Correction statt, welche bei der Methode der Mischungen für das Gefäß, worin das zum Messen bestimmte Wasser enthalten ist, in Anwendung gebracht wurde. Ist demnach die Masse des Gefäßes, worin sich die zu untersuchende Flüssigkeit befindet,  $= m$ , die specifische Wärmecapacität seines Stoffes  $= c$ , bezeichnen  $m'$  und  $c'$  diese nämlichen Größen für die Flüssigkeit,  $t$  die gemeinschaftliche Temperatur beider und  $n$  die Menge des geschmolzenen Eises, so ist

$$mct + m'c't' = n, \text{ also } c' = \frac{n - mct}{m't}.$$

LAVOISIER und LAPLACE z. B. nahmen zur Bestimmung der specifischen Wärme der Salpetersäure 4 Pfund dieser Flüssigkeit und gossen sie in ein Glas von 0,53125 Pfund Gewicht, dessen specifische Wärme für die achtzigtheilige Scale  $= 0,003215$  gefunden war. Die Erwärmung wurde in siedendem Wasser bis  $80^\circ$  R. gebracht und es fanden sich nach 5 Stunden 3,66406 Pfund Eis geschmolzen. Hierin ist  $n = 3,66406$ ;  $m = 0,53125$ ;  $c = 0,003215$ ;  $t = 80^\circ$ ;  $m' = 4$ , also

$$c' = \frac{3,66406 - 0,53125 \times 0,003215 \times 80}{4 \times 80} = 0,0110232$$

oder für die Centesimalscale  $= 0,00881856$ . Als sie auf gleiche Weise mit Wasser verfahren, fanden sie, daß 1  $\mathcal{R}$ . Wasser bei  $60^\circ$  R. oder  $75^\circ$  C. gerade 1  $\mathcal{R}$ . Eis schmolz. Für Wasser ist also der Werth von  $c' = 0,01666 \dots$  nach der achtzigtheiligen Scale oder  $= 0,01333 \dots$  nach der Centesimalscale. Dividirt man die für andere Substanzen gefundenen Werthe von  $c'$  mit der einen oder der andern dieser Größen, so erhält man für die Reaumur'sche oder die Centesimalscale die relativ specifischen Wärmen. Meistens nimmt man aber zur leichteren Uebersicht die specifische Wärme des Wassers als Einheit an und vergleicht damit die übrigen. Es findet sich dann die des Quecksilbers  $= 0,029$ , d. h. wenn eine gegebene Menge Wasser durch  $1^\circ$  Wärmeverlust 1 Pfund Eis zu schmelzen vermöchte, so würde 1 Pfund Quecksilber nur 0,029 Pfund zu schmelzen vermögen, eine gleiche Masse Wasser aber würde nur  $0,029^\circ$  Wärme verlieren und dadurch eine gleiche Masse Quecksilber um  $1^\circ$  erwärmen. Hierbei ist die Thermometerscale gleichgültig, denn die Regel paßt für alle auf gleiche Weise.



380) Das Eiscalorimeter läßt sich, wie Berzelius<sup>1</sup> bemerkt, auch noch zu andern Untersuchungen, als zur Auffindung der specifischen Wärme benutzen. Verschiedene *chemische Verbindungen* erzeugen bekanntlich Wärme, und will man deren Menge kennen lernen, so erkaltet man sie einzeln bis 0° C., verbindet sie dann und mißt die entbundene Wärme mittelst der Menge des durch sie geschmolzenen Eises. LAVOISIER und LAPLACE gossen 1,5 Pfund Wasser zu 2 Pfund Schwefelsäure von 1,87051 specifischem Gewicht, beide bei 0° Temperatur, brachten sie vereint in das Calorimeter und erhielten 3,1406 Pfund geschmolzenes Eis, woraus folgt, daß 1 Pfund der vereinten Flüssigkeiten 0,8973 Pfund Eis zu schmelzen vermag. Selbst wenn Körper durch ihre Vereinigung Wärme binden, kann man den bewirkten Wärmeverlust damit messen. Hierzu ist erforderlich, sie vor ihrer Vereinigung so weit zu erhitzen, daß sie vereint nicht bis 0° C. erkalten, dann die Menge Eis zu bestimmen, die sie vereint bis zum Herabgehen auf 0° C. schmelzen, und indem man diese GröÙe von der Menge des Eises abzieht, die sie vom Punkte ihrer Erhitzung an bis zum Herabsinken auf 0° C. geschmolzen haben würden, so ergibt sich die Menge der verschluckten Wärme. Angenommen die Mischung sey in ihren einzelnen Theilen bis  $t$  Grade erwärmt, sie habe durch die Vereinigung  $x$  Grade verloren und dann noch eine Menge Eis  $= a$  geschmolzen, so ist für eine Masse  $= m'$  und eine specifische Wärme  $= c'$  offenbar

$$m' c' (t - x) = a.$$

Um den Werth von  $c'$  zu ermitteln, darf man nur die schon vereinte Masse bis  $t'$  Grade erwärmen, dann im Calorimeter bis 0° erkalten lassen, um die Menge des geschmolzenen Eises  $= a'$  zu erhalten, wodurch man

$$m' c' t' = a'$$

erhält. Nimmt man hieraus den Werth von  $m' c'$  und setzt ihn in die erste Gleichung, so ergibt sich

$$x = \frac{a' t - a t'}{a}.$$

Daß sich mittelst des Eiscalorimeters auch noch andere Auf-

1 Traité. T. IV. p. 401.



gaben lösen lassen, namentlich die Bestimmung der durch den Lebensproceß oder durch Verbrennung erzeugten Wärme, darf als bekannt vorausgesetzt werden und gehört nicht eigentlich zu der vorliegenden Aufgabe.

### γ) Wassercalorimeter.

381) Hauptsächlich zur Bestimmung der specifischen Wärme der expansibelen Flüssigkeiten hat man sich häufig des Wassercalorimeters von verschiedener und mehrfach abgeänderter Construction bedient, wobei jedoch im Allgemeinen das Princip zum Grunde liegt, daß die in den untersuchten Körpern von einer gewissen höheren Temperatur an bis zu einer niedrigeren enthaltene Wärme dem kälteren Wasser mitgetheilt wird oder daß umgekehrt die Körper dem wärmeren Wasser Wärme entziehen. Ist dann die Masse der verschiedenen Körper bekannt und zugleich die Zahl der Wärmegrade, um welche sie eine gegebene Quantität Wasser erwärmen oder erkälten, so findet man hieraus ihre specifische Wärmecapacität. Die Construction dieser, von RUMFORD zuerst gebrauchten Calorimeter im Allgemeinen ist bereits beschrieben worden<sup>1</sup>, die von den einzelnen Experimentatoren dabei angebrachten Modificationen aber werden am besten bei ihren Versuchen erwähnt. Uebrigens läßt sich dieses Calorimeter ebenso gut dem Eiscalorimeter anreihen, als mit den Apparaten, die zur Auffindung der specifischen Wärme durch Mischung dienen, in Parallele setzen. Es macht nämlich keinen wesentlichen Unterschied, ob die gegebene Wärmemenge dazu verwandt wird, eine gewisse Quantität Eis zu schmelzen, oder eine bestimmte Masse Wasser um eine gewisse Menge von Thermometergraden zu erwärmen. Von der andern Seite kann man die Sache aber auch so betrachten, als ob die zu untersuchenden Körper mit dem Wasser gemischt würden und dessen Temperatur erhöhten; mindestens hat BRAWFORD, welcher sich der Methode der Mischungen bediente, auch die specifischen Wärmen der Gasarten auf die Weise untersucht, daß er sie in Gefäßen erwärmte und diese dann im Wasser abkühlen ließ. Nehmen wir also an, daß die für die Methode der Mischungen gebrauchten Apparate als

<sup>1</sup> S. Art. *Calorimeter*. Bd. II. S. 13.

Wassercalorimeter zu betrachten seyen, was genau genommen wohl geschehn muß, so hätten (wir bis jetzt nur zwei Methoden zur Auffindung der specifischen Wärme der Körper kennen gelernt.

### δ) Methode der Abkühlung.

382) JOH. TOB. MAYER<sup>1</sup> stellte zuerst den Satz auf, daß die specifische Wärme eines Körpers aus der Zeit seiner Abkühlung zu entnehmen sey. Nach seiner oben (§. 256) angegebenen Formel ist

$$L = \frac{1}{p c}, \text{ also } c = \frac{1}{L p},$$

worin  $c$  die specifische Wärmecapacität,  $L$  das Leitungsvermögen, welches aus der Abkühlungszeit entnommen wird, und  $p$  das specifische Gewicht der Körper bezeichnen. HERSCHEL<sup>2</sup> bemerkt hierbei, daß zur Bestimmung der specifischen Wärme gleiche Volumina genommen und die specifische Wärme den Zeiten der Abkühlung direct proportional gesetzt wurden. Diese bezogen sich aber auf das Volumen, und wolle man dagegen die specifische Wärme der Masse kennen lernen, so müsse mit dem specifischen Gewichte dividirt werden. Heiße also die specifische Wärme der Masse  $c'$ , die des Volumens  $c$ , so sey

$$c' = \frac{c}{p}.$$

Diese Methode ist sehr empfohlen worden durch LESLIE<sup>3</sup>, welcher viele Versuche danach angestellt hat, wie nicht minder durch DALTON<sup>4</sup>, nach dessen Ansicht die Resultate von den Fehlern der Thermometer ganz unabhängig sind, überhaupt aber gehören hierher alle die Versuche, welche zur Bestimmung des *Leitungsvermögens* der Körper oben (§. 237 ff. Gesetze des Erkaltens)

<sup>1</sup> Gesetze und Modificationen des Wärmestoffs. Erlang. 1796. Vergl. Gren's Journ. d. Phys. Th. III. V. Crell chem. Ann. 1798. St. 6. Ann. de Chim. T. XXX. p. 82.

<sup>2</sup> Encyclop. metrop. Art. *Heat*. p. 308.

<sup>3</sup> Experimental Inquiry into the nature of Heat. 1804. 7

<sup>4</sup> Ein neues System des chemischen Theiles der Naturwissensch. Th. I.

bereits mitgetheilt worden sind. MURRAY<sup>1</sup> dagegen verwirft diese Methode, weil die Abkühlungszeiten noch durch andere Ursachen, als die bloße Wärmecapacität bedingt werden, namentlich durch das Leitungs- und Strahlungsvermögen. Das letzte Hinderniß haben LESLIE und DALTON dadurch vermieden, daß sie die zu untersuchenden Körper in Glas einschlossen, wonach also das Strahlungsvermögen der Oberfläche constant war, allein der Einfluß des Leitungsvermögens ist insbesondere bei größeren Massen ganz unvermeidlich. Bei Flüssigkeiten kommt obendrein der Grad ihrer Fluidität in Betrachtung, vermöge welcher ihre einzelnen Theile sich ungleich bewegen und zur Abgabe ihrer Wärme an die Oberfläche gelangen. Mehr als J. T. MAYER haben DULONG und PETIT<sup>2</sup> bei ihren Versuchen (§. 242) die Ursachen der Fehler zu vermeiden gesucht und die ursprüngliche Formel erweitert. Für wesentlich hielten sie, die Masse der zu untersuchenden Körper mehr zu verkleinern und die Abkühlung langsamer statt finden zu lassen. Sie beobachteten daher die Abkühlungszeiten erst dann, wenn der Körper nur wenige Grade wärmer war, als die Umgebung, und außerdem erhielten sie die letztere dadurch bei einer constanten Temperatur, daß sie dieselbe in eine durch Eis stets gleichmäßig abgekühlte und inwendig zur besseren Aufnahme der Wärme mit Ruß überzogene Hülle einschlossen, in welcher die Luft bis auf 2 Millim. Quecksilberdruck verdünnt war. Die hierin eingesenkten Flüssigkeiten und festen Körper befanden sich außerdem in gleichen Gefäßen, deren Oberflächen daher ein stets gleiches Strahlungsvermögen ausübten. Gleiche Massen der zu untersuchenden Körper wurden dann in ihren Behältern bis zu bestimmten Graden erwärmt, in die mit Eis oder kaltem Wasser umgebene Kugel gebracht und die Zeit der Abkühlung gemessen, aus welcher die specifische Wärme hervorgeht. Setzt man nämlich die Gültigkeit des Newton'schen Gesetzes voraus, wie auf jeden Fall auch nach der Ansicht der französischen Physiker dann geschehn kann, wenn der Temperaturunterschied des Körpers und der Hülle nicht groß ist, so muß das Differential der Temperaturabnahme zum Differential der Zeit in einem gewis-

<sup>1</sup> Chemistry. T. I. p. 384.

<sup>2</sup> Ann. Chim. Phys. T. X. p. 399.



sen Verhältniß zur Temperatur stehn, also wenn  $\Theta$  die Temperatur und  $t$  die Zeit bezeichnet,

$$-\frac{\partial \Theta}{\partial t} = m \Theta, \text{ also } \text{Log. } \Theta = m t + \text{Const.}$$

seyn. Bei den Versuchen von Dulong und Petit, die für ähnliche als Norm dienen könnten, fing die Beobachtung an, wenn der zu untersuchende Körper auf  $10^\circ \text{ C.}$  herabgegangen war, und dauerte so lange, bis er  $5^\circ$  erreicht hatte, also war  $\Theta = 10$  und  $-\text{Log. } 10 = \text{Const.}$ , folglich

$$\text{Log. } 10 - \text{Log. } \Theta = m t \text{ und } m = \frac{\text{Log. } 10 - \text{Log. } \Theta}{t}.$$

Es wurde die Zeit gemessen, binnen welcher die Temperatur von  $10^\circ$  bis zu  $5^\circ$  herabging, und für diese Grenze hat man daher

$$m = \frac{\text{Log. } 2}{t}.$$

Der Coefficient  $m$ , worauf es hier ankommt, läßt sich noch auf eine andere Weise bestimmen. Alle untersuchte Substanzen befanden sich in dem nämlichen, stets gleiche Strahlung ausübenden, Gefäße. Die Temperatur oder der Bruchtheil eines Scalengrades, welchen der Körper in der Zeiteinheit bei einem Temperaturunterschiede von  $1^\circ \text{ C.}$  verlieren mußte, welche Größe durch  $m$  bezeichnet wird, wurde bedingt durch die Größe der strahlenden Oberfläche  $s$  und das Strahlungsvermögen  $e$  derselben, die sich in allen Versuchen gleich blieben, durch die Masse des Körpers, womit das kleine Gefäß erfüllt war, und durch dessen specifische Wärme  $c$ . Dieses giebt

$$m = \frac{s e}{M c}.$$

Beide Werthe von  $m$  einander gleich gesetzt giebt

$$\frac{s e}{M c} = \frac{\text{Log. } 2}{t}, \text{ also } M c = \frac{s e t}{\text{Log. } 2}.$$

Für einen andern Körper von der Masse  $M'$  und der specifischen Wärme  $c'$  hat man

$$M' c' = \frac{s e t'}{\text{Log. } 2}, \text{ also } \frac{M' c'}{M c} = \frac{t'}{t}.$$

Hierbei muß der Einfluß des kleinen Gefäßes, worin die Kör-

per enthalten sind, und der Hülle, die das Thermometer einschließt, berücksichtigt werden, den man durch  $k$  bezeichnen kann. Um diese Gröfse, die bei allen Versuchen beständig bleibt, vorher zu ermitteln, kann man Versuche mit zwei Substanzen anstellen, deren specifische Wärmen genau bekannt sind, z. B. Kupfer und Silber, und erhält dann

$$\frac{M'e' + k}{Mc + k} = \frac{t'}{t},$$

woraus sich der Werth von  $k$  entnehmen läßt. Inzwischen setzen diese Versuche voraus, daß alle Theilchen des in die Hülle eingeschlossenen untersuchten Körpers überhaupt und hauptsächlich in dem Augenblicke, wenn das Thermometer  $10^\circ$  und  $5^\circ$  zeigt, die nämliche Wärme haben, daß ferner das hervorragende Thermometerrohr bei allen Versuchen gleiche Mengen Wärme verliert. Außerdem aber hat VICTOR REGNAULT<sup>1</sup> gefunden, daß der rufsige Ueberzug der innern Fläche der umgebenden Hülle als sehr hygroskopische Substanz Feuchtigkeit anzieht und die Herstellung eines genauen Vacuums verhindert, woraus einige der Fehler entspringen, die er bei seinen Probenversuchen nicht vermeiden konnte und die daher diese Methode zur Erreichung der höchsten Genauigkeit weniger geeignet machen.

### a) Specifische Wärme der expansibeln Körper.

383) Mehrere Gelehrte haben sich mit dem schwierigen Probleme beschäftigt, die specifische Wärme der expansibeln Flüssigkeiten aufzufinden<sup>2</sup>. Schon CRAWFORD<sup>3</sup> bediente sich der Methode der Mischungen oder, wenn man will, des Wassercalorimeters zu diesen Bestimmungen. In dieser Absicht verfertigte er dünne cylindrische Gefäße von Weißblech, erwärmte die in ihnen enthaltene atmosphärische Luft oder son-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXIII. p. 1.

<sup>2</sup> Eine ausnehmend vollständige Zusammenstellung dieser Bemühungen findet man in: Dissertatio physica inauguralis de Calore fluidorum elasticorum specifico. Auct. ALEX. CAR. GUIL. SUERMAN. Trai. ad liben. 1836. 4.

<sup>3</sup> A. o. s. O.

stige Gasart dadurch, daß er sie in andere hohle, nur wenig weitere Cylinder steckte, die durch heißes Wasser erwärmt wurden, und senkte sie dann in die mit Wasser oder Oel gefüllten hohlen Messcylinder, um aus der erhöhten Temperatur dieser Flüssigkeiten die spezifische Wärme der Gase zu finden. Um diese letztere Größe im Verhältniß zur atmosphärischen Luft zu bestimmen, gebrauchte er zwei gleiche Cylinder, deren einer mit Luft, der andere mit der zu untersuchenden Gasart gefüllt war, und zur Vergleichung mit Wasser brachte er letzteres in den einen Messcylinder, während der andere mit Luft gefüllt war. Man erkennt die Vorsicht und Genauigkeit, womit diese Versuche angestellt wurden, keinen Augenblick; auch liefs CRAWFORD die Gase zuvor durch ein stark abgekühltes Gefäß strömen, ehe er sie in die Messcylinder brachte, um sie möglichst von aufgenommenen Dämpfen zu befreien, allein die Quantitäten, womit er operirte, waren zu klein, als daß man genaue Resultate erwarten dürfte. So betrug die Erwärmung des Wassers durch atmosphärische Luft mit Einschluss des Gefäßes nur  $2^{\circ},2$  F., und weil davon  $1^{\circ},926$  dem Gefäße zugehören, so blieb für die Luft nur  $0^{\circ},274$  übrig, die corrigirt auf  $0^{\circ},23$  F. herabgehn<sup>1</sup>.

384) Auch LAVOISIER und LAPLACE bestimmten mittelst des Eis calorimeters die spezifische Wärme der Luft und des Sauerstoffgases. Zu diesem Ende ließen sie eine gemessene Quantität der Gasart durch ein schlangenförmig gewundenes Rohr streichen, nachdem sie dieselbe vorher in einem andern Rohre durch heißes Wasser erwärmt hatten. Sie maßen die Temperatur vor dem Eintritte in das Calorimeter und beim Austritte aus demselben, und bestimmten die spezifische Wärme aus der Menge des Eises, welches durch den Unterschied beider Temperaturen geschmolzen war, wobei sie jedoch eine Abkühlung der im Versuche gebrauchten Luft oder Gasart durch das den innern Behälter umgebende Eis bei ihrem Eintritte

---

<sup>1</sup> DALTON's Bemühungen, die spezifische Wärme der Gase aufzufinden, in: Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft, Th. I. S. 71, übergehe ich. Er bediente sich dabei der Methode der Abkühlung, wie sie bei dem unten zu erwähnenden Verfahren mit tropfbaren Flüssigkeiten näher bezeichnet werden wird.



und Austritte nicht gänzlich vermeiden konnten und außerdem das vorausgehende Trocknen der Gase vor ihrer Erwärmung vernachlässigten.

385) Die vom französischen Institute aufgebene Preisfrage, deren durch DELAROCHE und BÉRARD eingereichte Beantwortung gekrönt wurde, veranlafte auch CLÉMENT und DESORMES<sup>1</sup>, die Lösung der Aufgabe zu versuchen; sie beschränkten sich aber zunächst auf die Bestimmung der specifischen Wärme der atmosphärischen Luft mittelst des Eiscalorimeters und fanden, indem sie mehrere Tausend Liter derselben von 0,76 Met. Druck bei 62° bis 63° Temperatur durch das Eiscalorimeter strömen ließen, die 2° bis 3° warm wieder ausströmten, aus der Menge des geschmolzenen Schnees die specifische Wärme derselben = 0,25, die des Wassers = 1 genommen. Außerdem füllten sie einen Ballon mit der zu untersuchenden Gasart, senkten ihn in ein Gefäß mit heißem Wasser und zählten die Zeit bis zur Erwärmung des Gases, die sie aus der Ausdehnung desselben bestimmten, mittelst der Schwingungen eines Pendels. Indem sie dann die Zeiten der Erwärmung bis zu gleichen Graden der specifischen Wärmecapacität proportional setzten und ebenso umgekehrt einen mit der zu untersuchenden Gasart gefüllten Ballon im leeren Raume erkalten ließen, fanden sie die specifische Wärme der Luft = 1,00; des Wasserstoffgases = 0,64; der Kohlensäure = 1,48 für gleiche Volumina. Werden diese Größen für das specifische Gewicht corrigirt, so erhält man die Werthe 1,00; 9,60 und 0,97, und auf Wasser reducirt, indem sie die specifische Wärme der Luft = 0,25 gefunden hatten, erhielten sie die Größen 0,25; 2,40; 0,24.

386) Die wichtigsten Versuche über die specifische Wärme der Gase haben DELAROCHE und BÉRARD<sup>2</sup> angestellt. Sie bedienten sich hierzu eines Gasometers, aus welchem stets Fig. 62. gleiche Mengen der Gase ausströmten, die durch einen nach bekannten Gesetzen regulirten gleichmäßigen Zufluß von Wasser ausgetrieben wurden. Die vorher getrocknete und erwärmte Gasart durchströmte dann ein schlangenförmig gewundenes Rohr von acht Windungen, und gab während dieser Zeit dem Was-

<sup>1</sup> Journ. de Phys. T. LXXXIX. p. 321.

<sup>2</sup> Ann. de Chimie. T. LXXXV. p. 72 ff.

sercalorimeter diejenige Wärmemenge ab, die aus der erhöhten Temperatur dieses Wassers und dem Temperaturunterschiede der Gasart vor dem Eintritte in das Schlangenrohr und nach dem Ausströmen aus demselben gemessen wurde. Bei einer ersten Reihe von Versuchen brachten sie das Wasser des Calorimeters zu einer constanten Temperatur. Wenn nämlich die erhitzte Gasart das Schlangenrohr durchströmte, so gab sie an das dieses umgebende Wasser ihre Wärme ab und hatte somit beim Ausströmen die Temperatur dieses Wassers angenommen. Das Gefäß des Calorimeters dagegen nahm die ihm und dem Wasser auf diese Weise zugeführte Wärme an, verlor aber stets durch Ausstrahlung, und dieses mußte so lange dauern, bis die Menge der zugeführten und ausgestrahlten Wärme einander gleich, mithin die Temperatur des Calorimeters stationär wurde. Wenn also verschiedene Gasarten unter gleichem Drucke und von gleicher Temperatur das Schlangenrohr des Calorimeters durchströmten, die äußere Temperatur aber sich gleich blieb, so mußte der Unterschied dieser Temperatur und derjenigen, worauf der Strom der eigenthümlichen Gasart das Calorimeter erhob, der specifischen Wärme der letzteren proportional seyn, oder wenn man die umgebende Temperatur  $t$ , die des Calorimeters  $t'$  nennt und  $c$  die specifische Wärme ist, so ist  $c = t' - t$ .

Um die aus den Gefäßen ausströmende Gasart vor ihrem Eintritte in das Calorimeter zu erwärmen, ging die sie zuleitende Röhre eine hinlänglich lange Strecke durch ein anderes weites Rohr, in welches siedend heiße Wasserdämpfe geleitet wurden, die sie stets umspielten und bis  $100^\circ$  C. erwärmten. Hierbei waren aber zwei Hindernisse zu beseitigen. Zuerst konnte das erwärmte Gas seine angenommene Temperatur von  $100^\circ$  beim Eintritt in das Calorimeter nicht beibehalten haben, da die dasselbe zuleitende Röhre Wärme an die Umgebung abgab, zweitens aber mußte die Zuleitungsröhre dem Calorimeter außer der Wärme, welche durch die Gasart mitgetheilt wurde, selbst noch einige zuführen und dadurch die stationäre Wärme erhöh'n. Der erstere Wärmeverlust war bei allen Gasarten derselbe, außerdem an sich unbedeutend, und konnte also vernachlässigt werden, um aber dem zweiten Hindernisse zu begegnen, trennten sie die Gasometer, den Erwärmungsapparat und den größten Theil der Leitungsröhren durch eine dicke

Wand vom Calorimeter und ließen die Gasart durch eine 20 Millim. lange Glasröhre in das Calorimeter eintreten, die zur Vermeidung des Kittes vermittelst zwischenliegender Leder-scheiben verbunden war und als schlecht leitende Substanz wenig Wärme zuführte. Um aber auch die letztere, wenn gleich geringe Wärmemenge genauer zu bestimmen, erwärmten sie die Röhren auf die gewöhnliche Weise, ohne daß Gas hindurchströmte, und brachten hierdurch allein das Calorimeter zu einem constanten Ueberschusse seiner Temperatur über die der Umgebung. Zur genaueren Bestimmung dieses Ueberschusses dienten zwei Versuchsreihen. In der ersten, die wir die der aufsteigenden Temperaturen nennen können, erwärmten sie das Calorimeter, bis seine Wärme stationär wurde, und fanden hierbei aus mehreren Versuchen im Mittel die Wärme des Calorimeters  $11^{\circ}$ , die der äußeren Luft  $8^{\circ},21$ , welches einen Unterschied von  $2^{\circ},79$  giebt. In der zweiten, welche die der absteigenden Temperatur heißen möge, erwärmten sie das Calorimeter über die Temperatur, wobei es stationär geworden war, es mußte daher mehr Wärme ausstrahlen, als es aufnahm, und auf diese Weise abermals durch Erkalten stationär werden. Dieses geschah bei  $11^{\circ},69$ , als die Umgebung  $8^{\circ},13$  zeigte, welches einen Unterschied von  $3^{\circ},56$  C. giebt; das Mittel aus beiden Größen ist  $3^{\circ},1$ , um welche das Calorimeter durch die Zuleitungsröhre erwärmt wurde. Diese GröÙe kann jedoch nur für den gegebenen Temperaturunterschied gelten, denn angenommen, das Calorimeter habe eine gleiche Wärme, als das Rohr selbst, so konnte ihm durch letzteres gar keine Wärme zugeführt werden. Diesem gemäß nahmen sie die gefundene GröÙe 3,1 dem jedesmaligen Temperaturunterschiede proportional. War also dieser Unterschied bei dem Probeversuche  $= 80^{\circ}$  und beim Durchströmen der Gasart  $72^{\circ}$ , so erhielten sie  $3,1 \times \frac{72}{80} = 2,8$ . Der eigentliche Punct der stationären Temperatur des Calorimeters wurde bei den nachherigen Versuchen zur Bestimmung der specifischen Wärmen der Gase gleichfalls durch Zunahme und Abnahme der Wärme gemessen. Zuerst wurde die Erwärmung desselben durch das Gas so lange fortgesetzt, bis aus der Langsamkeit der Zunahme zu schließen war, es fehle am Maximum nur noch weniger als ein ganzer oder ein halber Grad, dann wurde derselbe mittelst



untergesetzter Weingeistlampe um einige Grade erwärmt, und seine Temperatur sank also nach Wegnahme der Lampe bei fort-dauerndem Durchströmen des erhitzten Gases wieder herab, bis auch dann ein stationärer Zustand eintrat, so daß auch auf diese Weise das Maximum erhalten wurde; das Mittel aus beiden Werthen gab die gesuchte Gröfse. Diese liefs sich ausnehmend scharf bestimmen, denn der Cylinder des gebrauchten Thermometers war so lang, daß er nahe von der Oberfläche des Wassers im Calorimeter bis auf den Boden reichte, die Scale war aber so lang, daß ein Grad 6 Millimeter einnahm, die in 10 Theile getheilt waren, wovon noch ein Zehntel sich füglich schätzen liefs. Ebenso war ein sehr empfindliches Thermometer angebracht, um die Temperatur des Gases bei seinem Eintritt in das Calorimeter zu messen, welche sich, je nach der Natur des Gases, constant zwischen  $95^{\circ},6$  und  $92^{\circ},6$  hielt. Uebrigens konnte dieses Thermometer die wirkliche Temperatur des Gases nicht angeben, so wie Wasser in einem Gefäße, welches in siedendem Wasser steht, die Siedehitze nicht annimmt (§. 300). Die Experimentatoren glaubten daher sich der Wahrheit am meisten zu nähern, wenn sie für die Wärme des einströmenden Gases das Mittel zwischen  $100^{\circ}$  C., die nie überstiegen werden konnten, und derjenigen Temperatur annahmen, die das Thermometer zeigte. Die Temperatur des ausströmenden Gases wurde einfach, aber mit einem gleichfalls sehr genauen und empfindlichen Thermometer gemessen. Auf diese Weise erhielten sie folgende Werthe aus je zwei Versuchen für jede Gasart.

Gasart.	Men- ge. Liter	Baro- meter	Temperaturen			Unter- schied
			beim Eintritt	beim Ausflufs	äufsere	
Luft . . . . .	1	36,91	0 <sup>m</sup> ,7405	97 <sup>o</sup> ,60	25 <sup>o</sup> ,185	7 <sup>o</sup> ,262
	2	30,53	0,7548	97,30	25,067	9,776
Wasserstoffgas .	1	37,84	0,7494	95,80	24,765	8,040
	2	31,50	0,7545	95,70	25,807	12,017
Kohlensauerst.	1	36,11	0,7582	96,80	27,548	6,552
	2	30,95	0,7520	97,15	29,598	12,016
Sauerstoffgas . .	1	37,42	0,7484	97,71	25,769	8,158
	2	31,30	0,7503	96,30	27,764	13,205
Salpetergas . . . .		30,31	0,7582	97,00	27,924	8,923
älerzeugendes Gas		30,85	0,7500	97,35	30,288	9,258
Kohlenoxydgas . .		30,85	0,7535	97,55	24,505	8,475

In der letzten Columnne sind diejenigen Temperaturen enthalten, bei denen das Calorimeter stationär wurde, und es darf kaum bemerkt werden, daß aus je zwei zusammengehörenden Versuchen die mittleren Werthe genommen wurden. Es war aber außerdem erforderlich, die erhaltenen Resultate auf einen gleichen Luftdruck zurückzuführen und daher den Einfluß des ungleichen Barometerstandes auf die specifische Wärme der Gase zu kennen, um hieraus die erforderliche Correction zu entnehmen. Zu diesem Ende stellten sie zwei Hülfsversuche mit atmosphärischer Luft unter verschiedenem Drucke an. Hierzu bedurfte es weiter nichts, als einer Regulirung der Gasometer durch Vermehrung des Druckes der Wassersäule, welche das Ausströmen des Gases bewirkte. Im einen Versuche betrug der Gesamtdruck, unter welchem die eingeschlossene atmosphärische Luft stand, 1,0058 Meter. Es kam nämlich zu dem bereits vorhandenen Drucke von 0,7527 Meter Barometerhöhe noch eine Wassersäule von 3,44 Meter hinzu, welche auf Quecksilber reducirt einer Säule von 0,2531 Metern gleich kommt<sup>1</sup>. Das Durchströmen war so, daß in 10 Minuten 31,1 Liter Luft von ursprünglich 5° C. Temperatur, also auf 0° C. reducirt 30,53 Liter durch das Calorimeter strömten. Dieser Strom, bis 100° C. erwärmt und genau so wie in den übrigen Versuchen durchgeleitet, brachte das Calorimeter zur stationären Temperatur von 16°,117 über die der umgebenden Luft, nach Abzug der Gröfse, die der Erwärmung durch das Zuleitungsrohr zugehörte. Beim Eintritt war die Temperatur der Luft 96°,9, beim Austritt 22°,832 C., und sie verlör also 74°,068. Setzt man voraus, daß die specifische Wärme der Luft zwischen den beiden festen Puncten der Thermometerscale sich gleich bleibt, und nennen wir die Gesamtmenge der aus den gegebenen 30,53 Liter entwickelten Wärme = C, so ist klar, daß 1 Liter Luft unter dem Drucke von 1,0058 Meter Quecksilberhöhe durch die gemessene Abkühlung  $\frac{C}{30,53}$  Wärme abgegeben habe und daß dieselbe Menge um 1 Grad C. sich abkühlend  $\frac{C}{30,53 \times 74,068}$  abgeben würde. Die Quantität C der abgegebenen Wärme ist aber dem Unterschiede

<sup>1</sup> Die Wasserbehälter des Gasometers wurden für diesen Zweck in das Zimmer des nächst höheren Stockes hinauf gerückt.



zwischen der stationär gewordenen Temperatur des Calorimeters und der äußern Umgebung proportional, und dieser Unterschied kann also als das Maß der freigewordenen Wärme gelten, indem man diese den Thermometergraden proportional setzt. Der Ueberschufs der Temperatur des Calorimeters über die Umgebung war aber  $16^{\circ},117$  C. gefunden worden, und da also  $C = 16^{\circ},117$ , so drückt

$$\frac{16,117}{30,53 \times 74,068} = 0^{\circ},0071274$$

den Ueberschufs der Temperatur aus, auf welcher das Calorimeter durch das Durchströmen von 1 Liter Luft auf  $0^{\circ}$  Temperatur reducirt und unter einem Drucke von 1,0058 Meter Quecksilberhöhe und  $1^{\circ}$  C. Wärmeverlust erhalten werden könnte. Bei einem andern Versuche brachten aber 35,99 Liter auf  $0^{\circ}$  C. reducirt unter einem Drucke von 0,7405 Meter Quecksilberhöhe, indem sie sich um  $72^{\circ},415$  C. abkühlten, einen Ueberschufs der Temperatur des Calorimeters von  $15^{\circ},423$  hervor, welches auf gleiche Weise berechnet

$$\frac{15,423}{35,99 \times 72,415} = 0^{\circ},00591778$$

als den Ueberschufs der Temperatur giebt, um welchen unter diesen Bedingungen 1 Liter Luft das Calorimeter  $1^{\circ}$  C. erwärmen würde. Nimmt man das Verhältniß beider Gröfsen

$$\frac{0,0071274}{0,00591778} = 1,20441,$$

so zeigt dieses das Verhältniß der Wärmemenge, welche durch die nämliche Quantität Luft unter übrigens gleichen Bedingungen entwickelt werden, wenn ihre Dichtigkeiten sich wie

$$\frac{1,0058}{0,7405} = 1,35827$$

zu einander verhalten. Eine folgende Reihe von Versuchen gab als Mittel 1,2396 statt 1,20441, und da diese Gröfse für weit genauer zu halten ist, als die früher gefundenen, so behielten sie dieselbe allein bei, und hiernach giebt also eine Vermehrung der Dichtigkeit der Luft um 0,35827 eine Vermehrung der Wärme  $= 0,2396$ . Wenn demnach ein Volumen Luft unter dem Drucke  $p$  eine Menge Wärme  $= C$  entwickelt,



welche nach den Graden gemessen wird, wozu sie das Calorimeter über die Temperatur seiner Umgebung erhöht, und  $C(1+z)$  die Zahl der Grade ausdrückt, die das nämliche Volumen unter gleichen Bedingungen, aber unter dem Druck  $p'$  erzeugt, so kann man annähernd das Verhältniß als richtig annehmen, wonach

$$0,35827 : 0,2396 = \frac{p' - p}{p} : z,$$

also

$$z = 0,2396 \frac{p' - p}{p \cdot 0,35827}$$

ist. DELAROCHE und BÉRARD konnten dieses um so mehr als richtig annehmen und bei der Berechnung ihrer Versuche zum Grunde legen, als sie stets mit Gasarten unter atmosphärischem Drucke operirten, wobei also die Unterschiede der Pressungen nur unbedeutend waren. Bei den Reductionen konnte außerdem die Voraussetzung, daß die specifische Wärme der Gasarten unter gleichem Drucke sich stets gleich sey, keine bedeutenden Fehler herbeiführen, weil die Temperaturen, welche das Calorimeter erhielt, wenig von einander verschieden waren; auch konnten sie aus gleichen Gründen die nämlichen Reductionen auf alle von ihnen untersuchten Gasarten anwenden.

Nach diesen Grundsätzen wurden die in der Tabelle enthaltenen Größen corrigirt, um die specifische Wärme der untersuchten Gase zu finden, wie sie durch die in der letzten Columnne befindlichen Unterschiede der Wärme des Calorimeters über die äußere Umgebung gegeben wird, die durch gleiche Mengen jeder Gasart unter gleichem Drucke und bei gleichen Temperaturen erzeugt war. Um das Verhältniß der specifischen Wärmen verschiedener Gasarten unter einander zu erhalten und sie namentlich auf die der Luft zu reduciren, nimmt man diese letztere als Einheit und dividirt ihre GröÙe mit der übrigen, wodurch ihr Verhältniß für gleiche Volumina unter gleichem Drucke gegeben wird; wenn man aber diese GröÙen durch das specifische Gewicht der Gase dividirt, als der atmosphärischen Luft als Einheit genommen, so erhält man ihre specifische Wärme für gleiche Massen, d. h. die Wärmemengen, welche gleiche Gewichte der Gasarten unter gleichem Drucke und durch Herabgehn von gleich höheren

zu gleich niedrigern Temperaturen abgeben würden. Beide Gröſſen enthält die nachfolgende Tabelle.

Gasart.	Specifische Wärme	
	der Vo- lumina	der Ge- wichte
atmosphärische Luft	1,0000	1,0000
Wasserstoffgas . .	0,9033	12,3401
Kohlensäure . . .	1,2583	0,8280
Sauerstoffgas . . .	0,9765	0,8840
Stickgas . . . . .	1,0000	1,0318
Stickstoffoxydul .	1,3503	0,8875
Blutzeugendes Gas	1,5530	1,5763
Kohlenoxydgas . .	1,0340	1,0805
Wasserdampf . . .	1,9600	3,1360

387) Weil das Calorimeter während der Zeit, in welcher es die Wärme aufnimmt, zugleich auch einen Theil an die Umgebung verliert, so suchten DELAROCHE und BÉRARD den Einfluss dieses Hindernisses zu beseitigen, indem sie die von RUMFORD<sup>1</sup> befolgte Methode anwandten und das Calorimeter vorher um ebenso viele Grade über die Temperatur der Umgebung kälter nahmen, als es nachher wärmer wurde, gleiche Zeitdauer für beide Unterschiede genommen, damit das Calorimeter in der ersten Hälfte der Zeit ebenso viel Wärme aufnehmen möchte, als es in der zweiten abgab. Sie bestimmten daher für den gesammten Temperaturunterschied des Calorimeters 4° C., erkälteten dann dasselbe bis 5° oder 6° unter die Temperatur der Umgebung, und wenn es so weit erwärmt war, dass seine Temperatur noch 2° C. weniger, als die der Umgebung betrug, machten sie den Anfang des Versuches, und setzten ihn so lange fort, bis es 2° C. über die Temperatur der Umgebung erwärmt war, maſſen die Menge der Gasart, welche durch das Calorimeter geströmt war, brachten die nämlichen Correctionen bei dieser zweiten Versuchsreihe an, wie bei der ersten, und erhielten dann folgende specifische Wärmen nach dem Volumen, die zur besseren Vergleichung mit der in der ersten Versuchsreihe gefundenen Gröſſen zusammengestellt sind.

<sup>1</sup> Vergl. G. XLIV. 8 und 6. 876.

Gasarten.	Specifische Wärme	
	erste Reihe	zweite Reihe
atmosphärische Luft	1,0000	1,0000
Wasserstoffgas . .	0,9033	0,8930
Kohlensäure . . .	1,2583	1,3110
Sauerstoffgas . . .	0,9765	0,9740
Salpetergas . . . .	1,3503	1,3150
ätherzeugendes Gas	1,5530	1,6800
Kohlenoxydgas . .	1,0340	0,9830

Die Werthe in beiden Reihen stimmen genau genug überein, jedoch geben die Experimentatoren der ersteren den Vorzug.

388) Um die specifische Wärme des Wasserdampfes aufzufinden, bedienten sich DELAROCHE und BÉCARD einer indirecten Methode, indem sie zwei vergleichbare Versuche, den einen mit trockner Luft, den andern mit solcher anstellten, die mit Wasserdampf gesättigt war. Um die Luft möglichst von Wasserdampf zu befreien, ließen sie dieselbe durch ein schlangenförmig gewundenes Rohr streichen, welches durch eine umgebende kaltmachende Mischung auf  $-15^{\circ}$  C. erhalten wurde und daher den niedergeschlagenen Wasserdampf aufnahm, wonach sie bis auf die Kleinigkeit des dann noch vorhandenen Dampfes als ganz trocken zu betrachten war, ehe sie erwärmt und dem Calorimeter zugeführt wurde. Für den hiermit zu ergleichenden Versuch sättigten sie die durch heißes Wasser reichende Luft mit Wasserdampf und ließen sie durch ein gewundenes Rohr strömen, welches auf der bleibenden Wärme von  $39^{\circ}$  C. erhalten wurde, damit sie allen über diese Temperatur hinausgehenden Dampf absetzen möchte. Es war dann erforderlich, daß diese Luft nicht unter  $39^{\circ}$  erkaltet wurde, nicht eine Quantität Dampf niederschlagen und dadurch Unrichtigkeiten herbeizuführen, weswegen die äußere Temperatur auf  $30^{\circ}$  erhalten wurde. Die bis  $39^{\circ}$  abgekühlte Luft wurde auf die angegebene Weise erhitzt, trat  $97^{\circ},3$  warm in das Schlangenrohr des Calorimeters und strömte  $41^{\circ},3$  warm wieder aus, wonach sie  $56^{\circ}$  Wärme verlor. Das Calorimeter erreichte zur stationären Wärme bei  $41^{\circ},3$  in einer Umgebung von  $18^{\circ}$ , und es waren sonach  $11^{\circ},5$  Wärme oder nach Abzug



von  $2^{\circ}$ , die durch das Zuleitungsrohr hervorgebracht waren,  $9^{\circ},5$  Wärme erzeugt. Die trockne Luft dagegen verlor  $56^{\circ},9$  Wärme im Calorimeter, und brachte dieses zur constanten Temperatur von  $40^{\circ},4$ , während die Umgebung gleichfalls  $29^{\circ},8$  betrug. Hierbei waren also nach Abzug von gleichfalls  $2^{\circ} \text{ C.}$  für die Zuleitungsröhre  $8^{\circ},6$  oder nach der Reduction der  $56^{\circ},9$  auf  $56^{\circ}$  nur  $8^{\circ},4$  Wärme erzeugt, welche von der für die feuchte Luft gefundenen GröÙe  $= 9^{\circ},5$  abgezogen für die Wirkung des Wasserdampfes  $1^{\circ},1$  geben. Um das Volumen des Wasserdampfes auf den Luftdruck zurückzuführen, bedienten sie sich folgenden Verfahrens. Der Luftdruck war  $0,7596$  Meter, die Elasticität des Wasserdampfes bei  $39^{\circ} \text{ C.}$  setzten sie nach DALTON  $= 0,0505$  Meter, welches das Verhältniß von  $15:1$  giebt. Hiernach war die Wirkung des Wasserdampfes  $= 16^{\circ},5$ , die der trocknen Luft  $= 8^{\circ},4$ , und sonach ist das Verhältniß ihrer specifischen Wärmen für Wasserdampf dem Volumen nach  $= 1,96$ , dem Gewichte nach  $= 3,136$ .

389) Um die specifische Wärme der Gase mit der den sonstigen Körpern zugehörigen vergleichbar zu machen, war erforderlich, sie auf die des Wassers zu reduciren. Zu diesem Ende ließen sie heißes Wasser auf ähnliche Weise, als vorher die Luft, durch das Calorimeter strömen, maßen dessen Temperatur beim Eintritte in das Schlangenrohr und beim Austritte aus demselben, und fanden, daß, wenn  $37,75$  Gramm Wasser binnen  $10$  Minuten durchströmten und dabei  $29^{\circ},072 \text{ C.}$  Wärme verloren, das Calorimeter bei einem Ueberschuß von  $20^{\circ},713$  über die umgebende Luft zum bleibenden Stande kam. Wird dieses Resultat mit dem durch atmosphärische Luft erhaltenen verglichen, so ergibt sich, die specifische Wärme des Wassers als Einheit genommen, die der Luft  $= 0,2460$ . Ein zweiter Versuch gab  $0,2536$  und das Mittel aus beiden  $0,2498$ .

Nach einer hiervon verschiedenen Methode fanden sie das gesuchte Verhältniß aus dem Wärmeverluste des Calorimeters durch Strahlung. Es war hierbei die Menge des im Calorimeter enthaltenen Wassers  $= m$  bekannt, wozu aber die Masse des Gefäßes, auf Wasser reducirt, genommen werden muß. Letzteres bestand aus Kupfer und dem zum Löthen verwandten Metalle. Die specifische Wärme des Kupfers ist nach CRAWFORD  $0,112$  und die der Löthung, bestehend aus Zinn und

Blei, die mittlere zwischen beiden Metallen, also 0,038. Hier-  
 nach läßt sich die Masse des Wassers für sich und mit Ein-  
 schluss des Gefäßes bestimmen und ist  $= m + \mu$ ; in diesem  
 Falle also  $= 596,8$  Gramm. In dem einen Versuche mit Luft  
 ergab sich, daß 35,99 Liter atmosphärische Luft, auf  $0^{\circ}$  C.  
 reducirt und unter einem Drucke von 0,7405 Meter Quecksil-  
 berhöhe bis  $100^{\circ}$  C. erhitzt und sich um  $72^{\circ},415$  C. abküh-  
 lend, binnen 10 Minuten das Calorimeter auf den bleibenden  
 Ueberschuß von  $15^{\circ},734$  C. über die Temperatur der Umge-  
 bung brachten, woraus also folgt, daß die durchströmende Luft  
 dem Calorimeter ebenso viel Wärme zuführte, als dasselbe  
 durch Ausstrahlung verlor. Um die Menge der ausströmenden  
 Wärme zu bestimmen, durften die Experimentatoren nur den  
 Luftstrom unterbrechen und das Calorimeter frei erkalten lassen,  
 hierbei das Gesetz der Abkühlung beobachten, hieraus die lo-  
 garithmische Curve, welche das Gesetz der Abkühlung dar-  
 stellt, und somit die anfängliche Geschwindigkeit des Erkal-  
 tens auffinden. Wählt man hierbei die Art, wie Biot das  
 durch RUMFORD gefundene Gesetz des Erkaltes dargestellt hat  
 (§. 241), und nennt man  $(y) + T$  die anfängliche Tempera-  
 tur des Calorimeters, worin  $(y)$  die Temperatur der umgeben-  
 den Luft bezeichnet, und wird angenommen, daß in einer  
 Zeit  $t$ , in Minuten ausgedrückt, die erste dieser Temperaturen  
 $= (y) + y$  geworden sey, so ist das Gesetz der Abkühlung

$$\text{Log. } y = \text{Log. } T - \frac{a}{M} t.$$

Hierin bezeichnet  $M$  den Modulus der gemeinen Logarithmen  
 $= 2,302585$  und  $a$  drückt die Gröfse der Erkaltung während  
 der Einheit der Zeit aus oder die Zahl der Grade, welche die  
 Abkühlung einem Körper nehmen würde, wenn man ihn wäh-  
 rend dieser Zeit bei einer um  $1^{\circ}$  C. höheren Temperatur, als  
 sie der Umgebung erhielt. Diese Gröfse bleibt der Natur der  
 Sache nach während der ganzen Dauer des Erkaltes sich gleich.  
 Soll aber die Wirkung auf die anfängliche Temperatur  $T$  ge-  
 ringer werden, so muß man den Werth von  $aT$  suchen.  
 Diesen findet man mittelst der Formel:

$$aT = \frac{MT (\text{Log. } T - \text{Log. } y)}{t},$$

und er wird bekannt seyn, sobald man auſser der anfänglichen Temperatur  $T$  noch einen einzigen Werth von  $y$  kennt, weloher während der Zeit  $t$  durch Beobachtung erhalten ist. Bei dem angegebenen Versuche mit atmosphärischer Luft fanden DELAROCHE und BÉRAUD den Ueberschuß der Temperatur des Calorimeters über die äufsere Umgebung oder  $T = 15^{\circ},734$  und bei der nachfolgenden Beobachtung, indem das Calorimeter nach aufhörender Strömung der Luft erkaltete, verlor es binnen 20 Minuten  $12^{\circ},847$  C. Hiernach ist also  $t = 20$  Min.;  $y = 12^{\circ},897$ , demnach  $a = 0^{\circ},0101356$  und  $aT = 0^{\circ},159474$ . Ist hiernach die Zahl der Grade bekannt, welche die atmosphärische Luft dem Calorimeter in 1 Minute mittheilte, so giebt dieses für 10 Minuten  $1^{\circ},59474$ . Ein zweiter Versuch gab nahe übereinstimmend  $1^{\circ},5996$ . Es wogen aber die im Versuch gebrauchten 35,99 Liter Luft zusammen 45,49 Gramm, und diese übten ihre Wirkung aus auf die so eben gefundenen 596,8 Gramm Wasser, indem sie um  $72^{\circ},415$  C. erkalteten. Hiernach ist also das Verhältniß der specifischen Wärme der Luft zu der des Wassers

$$\frac{596,8 \times 1,5996}{45,49 \times 72,415} = 0,2898.$$

Auf eine dritte directe Weise fanden sie diese Gröfse aus einem der mit erhitzter Luft angestellten Versuche, wobei 83,2 Liter oder 108,32 Gramm atmosphärische Luft, unter 0,760 Meter Druck und bei  $0^{\circ}$  C. Wärme genommen, durch Abgeben von  $85^{\circ}$  C. Wärme das Calorimeter, welches 580 Gramm Wasser enthielt, um  $4^{\circ}$  C. erwärmten. Hieraus ergiebt sich die specifische Wärme der atmosphärischen Luft gegen die des Wassers  $= 0,2697$ . Aus allen erhaltenen Resultaten nahmen sie im Mittel 0,2669. Werden hiermit die oben angegebenen Gröfsen multiplicirt, so erhalten wir die specifische Wärme der Gase auf die des Wassers reducirt, wie sie die nachfolgende Tabelle angiebt.



Substanzen	spec. Wärme	Substanzen	spec. Wärme.
Wasser . . . . .	1,0000	Stickgas . . . . .	0,2754
atmosphärische Luft	0,2669	Salpetergas . . . .	0,2369
Wasserstoffgas . .	3,2936	ölerzeugendes Gas	0,4207
Kohlensäure . . .	0,2210	Kohlenoxydgas . .	0,2884
Sauerstoffgas . . .	0,2361	Wasserdampf . . .	0,8470

390) Gegen diese ausnehmend schätzbaren und immer noch als ein Muster vorzüglicher Genauigkeit dienenden Versuche machte W. T. HAYCRAFT<sup>1</sup> einige Einwendungen, vorzüglich die, daß sie unter sehr verschiedenen Bedingungen angestellt wurden und daher mehrere zusammengesetzte Correctionen bedurften, hauptsächlich aber, daß die Gase vorher nicht ausgetrocknet waren, weswegen die erhaltenen Resultate nur einem Gemenge von Gas und Wasserdampf zugehörten. Der erste Einwurf fällt von selbst weg, denn die verschiedenen Einflüsse sind allerdings beachtet und corrigirt, was zwar Mühe verursacht, aber der Genauigkeit keinen Abbruch thut. Der zweite ist allerdings gegründet, aber die hieraus erwachsenden Fehler sind durchaus nicht bedeutend; denn die Gase waren in den Gasometern, wo sie mit Wasser in Verbindung standen, von niedriger Temperatur, enthielten also nicht viel Wasserdampf und nahmen nachher keinen mehr auf, wie HAYCRAFT vorauszusetzen scheint; außerdem aber sind die erhaltenen specifischen Wärmen bloß relativ, so daß sich der Einfluß des Wasserdampfes, der bei allen Gasen vorhanden war, gegenseitig aufhebt, außer bei der Vergleichung der trocknen atmosphärischen Luft mit solcher, die mit Wasserdampf gesättigt war. Eben durch diesen Versuch lernten aber DELAROCHE und BÉRARD die specifische Wärme der trocknen Luft kennen, und der ohnehin nicht absolut genaue, aus mehreren Versuchen gefundene Factor, wodurch die specifischen Wärmen der Gase auf die des Wassers reducirt werden, ist so gewählt, daß dadurch der durch beigemischten Wasserdampf erzeugte Fehler ein Minimum wird. Gegen CRAWFORD's Versuche gilt der allerdings gegründete, von ihm gleichfalls gemachte Einwurf, daß die verwandten Quantitäten der Gase zu gering waren.

<sup>1</sup> Edinb. Phil. Trans. T. X. p. 195. Ann. de Chim. et Phys. T. XXVI. p. 298. G. LXXVI. 289.

Inzwischen liefs sich HAYCRAFT hierdurch bestimmen, eine Reihe von Versuchen anzustellen. Die Construction des von ihm gebrauchten Apparates läfst sich dem Wesen nach leicht verständlich machen. Um die zu untersuchenden Gase mit atmosphärischer Luft zu vergleichen, wählte er zwei ganz gleiche Stiefel, in welche zugleich atmosphärische Luft und die gewählte Gasart, beide durch Röhren, mit salzsaurem Kalk gefüllt, zum Trocknen durchströmend, mit einem Embolus eingesogen und dann in die Erwärmungsröhren geprefst wurden, von wo aus jede derselben gleichmäfsig erwärmt in das Schlangenrohr eines besonderen Calorimeters gelangte. Da beide Emboli gleichzeitig bewegt wurden und beide Stiefel gleichen Inhalt hatten, so waren auch beide Gasmengen einander gleich und ihre absolute Menge liefs sich aus den Dimensionen der Stiefel finden. Die Verbindungsröhren zwischen dem Heizapparate, worin beide Gase neben einander gleichmäfsig erhitzt wurden, und den Schlangenröhren der Calorimeter waren nur einen Zoll lang und ein in sie gesenktes feines Thermometer diente zum Messen der Temperatur beim Eintritt, so wie ein zweites die Temperatur des Gases bei seinem Austritt aus dem Calorimeter bestimmte; beide hatten Grade nach Fahrenheit, die wieder in 5 Theile getheilt waren, und da man den vierten Theil derselben schätzen konnte, so gaben sie Zwanzigstel dieser Grade an. Die Calorimeter standen in blanken Metallgefäfsen, und letztere standen noch obendrein in Wasser, um den Einflufs der Umgebung zu vermeiden. Dieser wurde aber noch ausserdem dadurch beseitigt, dafs nach RUMFORD's<sup>1</sup> Vorschlage die Calorimeter vor dem Versuche ebenso tief unter die mittlere Temperatur erkaltet wurden, als sie nach dem Versuche über dieselbe hinausgingen. Sollte endlich in den einen, nicht für atmosphärische Luft bestimmten, Stiefel die zu untersuchende Gasart gebracht werden, so durfte man denselben nur durch Aufziehen des Embolus damit füllen; HAYCRAFT zog aber vor, den Stiefel durch eine Luftpumpe zu exantliren, die dann einströmende Gasart durch Niederdrücken des Embolus aus einer durch einen Hahn verschlossenen, kleinen Hülfsröhre entweichen zu lassen, dieses einige Male zu wiederholen und dann den Versuch zu beginnen, wobei sich zeigte, dafs dann das

---

<sup>1</sup> G. XLIV, 8.

Gas beinahe dieselbe Reinheit hatte, als das in den Gasometern. Sofern hiernach alle Bedingungen für die zwei gleichzeitig angewandten Gasarten einander gleich waren, so gab die Wärme der Calorimeter unmittelbar das Verhältniß ihrer specifischen Wärmen. Der Inhalt eines jeden Stiefels betrug 12 Kubikzoll, die Bewegungen der Emboli wurden nach einer Uhr regulirt und wiederholten sich 120mal in einer Minute, wonach die absolute Menge der während einer Minute durchströmenden Gasart 1440 Kubikzoll betrug, obwohl es unnöthig war, diese absolute Menge in Rechnung zu bringen.

391) Um die Genauigkeit des gewählten Apparates und der beabsichtigten Methode zu prüfen, stellte HAYCRAFT einige vorläufige Versuche an, indem er in beide Stiefel atmosphärische Luft strömen liefs und diese dann durch die Heizröhren und die Calorimeter trieb. Da der Unterschied nicht mehr, als  $0^{\circ},05$  F. betrug, so hielt er sich von der Genauigkeit der zu erwartenden Resultate überzeugt und begann die Versuche selbst. Fünf Versuche gaben die specifische Wärme der Kohlensäure = 0,9730; 0,9919; 1,0035; 1,0021; 1,0000, die der atmosphärischen Luft = 1,0000 gesetzt, die drei letzten Versuche für sich aber geben im Mittel 1,0019 und dieses scheint ihm das Richtigste zu seyn, indem er glaubt, die Gasart sey in den beiden ersten nicht genug von Wasserdampf befreit gewesen. Zwei Versuche mit Sauerstoffgas ergaben mit geringer Abweichung die specifische Wärme desselben der der atmosphärischen Luft vollkommen gleich. Ebendieses war der Fall beim Wasserstoffgas aus Zink und Schwefelsäure. In zwei Versuchen fand HAYCRAFT dieselbe im erstern 0,9222, was er dem Einflusse des noch darin vorhandenen Wasserdampfes beimißt, im zweiten dagegen, insbesondere gegen das Ende desselben, als das Gas länger mit dem salzsauren Kalke in Berührung gewesen und dadurch mehr ausgetrocknet war, fand er dessen specifische Wärme genau so, wie die der atmosphärischen Luft. Das Stickgas zeigte in zwei Versuchsreihen, deren zweite nach Verlauf eines ganzen Jahres der ersten folgte, genau dieselbe specifische Wärme, als atmosphärische Luft. Zu den Versuchen mit Kohlenwasserstoffgas dienten anfangs die im Großen bereiteten Leuchtgase, und es ergab sich, daß die specifischen Wärmen derselben ausnehmend variirten, was jedoch eine Folge des ihnen beigemengten empyrheumatischen Dampfes



seyn soll. Zwei Versuche mit Gas aus vegetabilischem Oele gaben die specifische Wärme im Mittel  $= 1,0559$ , ein dritter mit Gas aus Hammelfett gab  $1,2777$ , zwei folgende mit Gas aus Alkohol und Schwefelsäure gaben im Mittel  $1,0658$ . Um auf directem Wege zu ermitteln, ob Aetherdämpfe die Erhöhung der specifischen Wärme herbeiführten, brachte HAYCRAFT in das eine Gasometer, worin sich atmosphärische Luft befand, einige Tropfen Schwefeläther, um mit diesem und zugleich mit Kohlenwasserstoffgas einen vergleichbaren Versuch anzustellen. Beide Calorimeter zeigten sich völlig übereinstimmend, woraus er also schließt, daß die Aetherdämpfe in der atmosphärischen Luft auf gleiche Weise sich wirksam bewiesen, als die empyreumatischen Dämpfe im Kohlenwasserstoffgas, deren Anwesenheit darin er voraussetzt. Aus allen Versuchen folgt also, daß die specifischen Wärmen der Gase sich umgekehrt verhalten, wie ihre specifischen Gewichte oder wie ihre Dichtigkeiten, sofern gleiche Volumina ungleich dichter Gasarten den Calorimetern gleiche Wärmemengen abgaben, ihre Massen aber der Natur der Sache nach ihren Dichtigkeiten proportional seyn mußten. Abweichungen von diesem Gesetze sollen Folgen beigemischter Dämpfe seyn.

392) Zu denjenigen Physikern, die bald nach CRAWFORD die specifische Wärme der Gasarten anzufinden sich bemühten, gehört auch GAY-LUSSAC. Zuerst suchte er diese Größe aus den Wärmemengen zu bestimmen, die durch Verdichtung und Verdünnung der Gase frei oder gebunden werden<sup>1</sup>, allein die hierbei erhaltenen Resultate, so schätzbar auch die Versuche in anderer Beziehung sind, haben gegenwärtig nicht mehr genügende Wichtigkeit, um eine ausführliche Erörterung zu verdienen. Von der Zeit an war indess sein Augenmerk fortwährend auch auf dieses Problem gerichtet und er entschloß sich daher zu einer neuen Reihe von Versuchen<sup>2</sup>. Daß die Wärmecapacitäten der verschiedenen Gase ungleich seyn mußten, schloß er aus der ungleichen Ausdehnung, welche sie im Eudiometer erhalten. Wenn er nämlich gleiche Quantitäten Knallgas im Eudiometer verbrannte, wodurch also eine gleiche Wärme erzeugt wurde, so fand er, daß gleiche Mengen überflüssig

1 Mém. de la Soc. d'Arcueil. T. I. p. 181. G. XXX. 249.

2 Ann. de Chimie. T. LXXXI. p. 98. G. XLV. 321.

darin enthaltenen Wasserstoffgases weniger ausgedehnt wurden, als gleiche Menge zugesetzten Sauerstoffgases, woraus er schloß, daß die Wärmecapacität des ersteren Gases größer seyn müsse. Diese Versuche stellte er an, indem er die Gase durch Wasser in die Eudiometerröhre aufsteigen liefs, dann dieselbe aus der Wasserwanne in eine Quecksilberwanne brachte, dabei für gleich tiefes Eintauchen sorgte, dann das vorhandene Knallgas verbrannte und beobachtete, wie viel Mafs ausgetrieben und durch eingedrungenes Quecksilber ersetzt war. Es versteht sich aber von selbst, daß diese Messungen zu unvollkommen waren, als daß sie dem Experimentator genügen konnten. GAY-LUSSAC wählte daher eine andere, früher nicht angewandte Methode. Er argumentirte, daß zwei Gase von gleichen Wärmecapacitäten, wenn sie bei ungleichen Temperaturen vereint werden, die mittlere Wärme beider annehmen müssen, was aber bei ungleichen Capacitäten der Fall nicht seyn kann. Man übersieht bald, daß diese Methode genau die der Mischungen ist. Zu den Versuchen nahm er zwei Gasometer, in denen die zwei Gase gesperrt waren, bewerkstelligte, daß in beide in gleichen Zeiten gleiche Mengen Wasser flossen, mithin gleiche Mengen jedes Gases ausströmten, leitete dann beide durch Zwischenröhren mit salzsaurem Kalke, um sie auszutrocknen, und vereinigte sie in einer weiten Röhre, worin sich ein Thermometer befand. Die eine Gasart wurde durch eine kaltmachende Mischung ebenso tief unter die Temperatur der Umgebung erkältet, als die andere über dieselbe erwärmt, so daß sie vereint einen Unterschied  $= 0$  über oder unter die Umgebung zeigen mußten. Bei den Probeversuchen mit ungleich erwärmter atmosphärischer Luft gebrauchte GAY-LUSSAC noch die Vorsicht, daß er die Gasometer verwechselte und bald das eine, bald das andere für heiße oder kalte Luft bestimmte; in allen Fällen aber war das Resultat  $= 0$  und die Methode zeigte sich daher hierdurch als zweckmäfsig. Ebenso verfuhr er auch bei den Mischungen von Wasserstoffgas und atmosphärischer Luft, womit er 12 Versuche anstellte, mit den übrigen Gasarten aber stellte er nur vier Versuche an, und nie wichen die Resultate um mehr als  $0^{\circ},5$  C. von einander ab. Die mittleren gefundenen Werthe sind in folgender Uebersicht enthalten, wobei die Temperaturen Grade über oder unter der Umgebung bezeichnen.

Temperaturen vor der Mischung	Temperaturen nach der Mischung
kohlensaures Gas . $-24^{\circ}$	. . . . $0^{\circ},4$
atmosphärische Luft $+25,5$	
Wasserstoffgas . . $+23$	. . . . $0,2$
kohlensaures Gas . $-23$	
Wasserstoffgas . . $-22$	. . . . $0,0$
atmosphärische Luft $+22$	
atmosphärische Luft $+22$	. . . . $0,8$
Sauerstoffgas . . . $-21$	
atmosphärische Luft $-21$	. . . . $0,4$
Stickgas . . . . . $+21$	

Aus diesen Resultaten folgerte GAY-LUSSAC, daß die specifischen Wärmecapacitäten der Gase, und daher auch aller expansibeln Flüssigkeiten, bei gleichem Volumen und unter gleichem Drucke einander gleich seyen; inzwischen spricht er diesen Satz nicht als einen wohl begründeten aus, sondern sagt bloß, derselbe scheine richtig zu seyn. Fortgesetzte Versuche<sup>1</sup> ergaben auch bald, daß dieses Gesetz insofern unstatthaft sey, als sich die Wärmecapacitäten allerdings mit den Temperaturen ändern, was sich gerade hierbei zeigen mußte; der Fehler aber hatte seinen Grund in der zu geringen Menge der zu den Versuchen verwandten Gase. GAY-LUSSAC nahm daher später große Gasometer, deren jedes 80 Liter Inhalt hatte, und da beide gleich groß waren, so liefs sich das gleichzeitige Ausströmen gleicher Mengen Gas dadurch leicht erreichen, daß beide mit einem Verbindungsrohre verbunden wurden, um das in sie einfließende, die Gasart austreibende Wasser in beiden auf gleichbleibender Höhe zu erhalten.

393) Uebergehn wir die mit der vorliegenden Aufgabe im nahen Zusammenhange stehenden Versuche von DULONG und PETIT über das ungleiche Erkalten der Körper in verschiedenen Gasen, woraus die specifischen Wärmecapacitäten der letzteren sich ableiten liefsen, deren wesentlicher Inhalt oben (§. 247) bereits mitgetheilt worden ist, so verdienen vorzüglich die Untersuchungen von MARCET und DELARIVE<sup>2</sup> hier erwähnt zu wer-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. T. LXXXIII. p. 106. G. XLVIII. 395.

<sup>2</sup> Biblioth. univ. 1827. Ann. de Chim. et Phys. T. XXXV. p. 1. Poggendorff's Ann. X. 363. Mém. de la Soc. de Phys. de Genève. T. IV. p. 255.



den. Bei voller Anerkennung des hohen Werthes der Versuche von DELAROCHE und BÉRARD stellen sie mehrere Einwürfe dagegen auf, die zum Theil nicht ungegründet sind. Nach ihrer Ansicht gaben die Gase bei dem von jenen gewählten Verfahren nicht bloß ihre specifische Wärme an das Calorimeter ab, sondern auch diejenige, die ihre Ausdehnung bewirkte, was zwar bei festen und tropfbar flüssigen Körpern wegen ihrer geringen Ausdehnung nicht bedeutend seyn soll, wohl aber bei den sehr ausdehnensamen Gasen<sup>1</sup>. Es läßt sich jedoch auf diesen Einwurf erwidern, daß man bei allen Körpern gerade das Verhältniß der Wärmequantitäten sucht, welches eine Erhöhung ihrer Temperatur und die damit nothwendig verbundene Volumensvermehrung bedingt. Zweitens geben die verschiedenen Gase in schnellerer oder kürzerer Zeit ihre Wärme sowohl an die zum Calorimeter leitende Röhre, als auch an das Wasser des Calorimeters ab; allein auch hier läßt sich entgegenen, daß zuerst nicht die an die Zuleitungsröhre leichter oder schwerer abgegebene, sondern bloß die von dieser ausgestrahlte Wärme in Betrachtung kommt, die bei allen Gasen durch die Beschaffenheit der Röhre bedingt, mithin gleich war, und daß zweitens in Beziehung auf das Calorimeter, ohne die Zeitdauer der Versuche zu berücksichtigen, bloß die ihm mitgetheilte Wärme und der Unterschied der Temperaturen der Gase beim Eintritt und Austritt derselben berücksichtigt wurden. Allerdings wächst die Menge der von den Wandungen des Calorimeters ausstrahlenden Wärme durch die längere Zeitdauer, allein der hierdurch mögliche Fehler wurde mindestens bis auf eine verschwindende Größe dadurch vermieden, daß das Calorimeter das Maximum seiner Temperatur annehmen mußte. Gegründeter ist wohl ein dritter Einwurf gegen die genaue Bestimmung der Temperatur der einströmenden Gase, welche DELAROCHE und BÉRARD als die mittlere zwischen derjenigen annahmen, welche dieselben im Heizapparate erhielten und welche das Thermometer zeigte, indem letzteres noch anderweitigen Bedingungen, namentlich der Strahlung, unterworfen war. Ob daher die angenommene mittlere Wärme wirklich die genau richtige war, ist keineswegs über jeden Zweifel erhaben, und es läßt sich daher nicht in Abrede stellen, daß

<sup>1</sup> Eine nähere Erörterung dieses Problems s. in §. 403.

hieraus allerdings Unrichtigkeiten erwachsen konnten. Ein vierter Einwurf, aus dem in den Gasen enthaltenen Wasserdampfe hergenommen, ist oben (§. 390) bereits gewürdigt worden, und auch dieser, wenn gleich von nicht sehr großer Bedeutsamkeit, läßt sich nicht ganz beseitigen. Minder erheblich möchte endlich fünftens seyn, daß nicht alle Bedingungen bei den sämtlichen Versuchen völlig gleich waren, denn hierauf ist durch die zahlreichen Correctionen möglichste Rücksicht genommen.

MARCEY und DELARIVE wählten zu ihren Versuchen einen 4 Centimeter im Durchmesser haltenden Ballon von sehr dünnem Glase, füllten ihn mit dem zu untersuchenden Gase, brachten ihn auf eine bestimmte Temperatur, setzten ihn während einer genau gemessenen Zeit einer Wärmequelle aus und maßen die dadurch erzeugte Temperatur durch die vermehrte Elasticität des Gases selbst, wobei sie Sorge trugen, daß die Zeit des Erwärmens stets nur kurz war und daher keine Gasart sich mit der Temperatur der Wärmequelle ins Gleichgewicht setzen konnte. Der Apparat bestand aus dem genannten

63. Ballon A, welcher zum Einfüllen des Gases diente; die beiden eisernen Hahne B- und C gestatteten, den Ballon von der Röhre abzuschließen, ohne, daß die äußere Luft in diese oder in den Ballon dringen konnte; das Zwischenstück zwischen beiden hatte aber eine so kleine Oeffnung, daß die darin befindliche Menge von Luft nicht in Betrachtung kommen konnte, um so mehr, als sie nie in den Ballon drang, sondern stets in die Röhre getrieben wurde. Der verticale Arm der Verbindungsröhre DE tauchte mit seinem unteren Ende in das trockne Quecksilber des Gefäßes F; zum Messen der Höhe der aufsteigenden Quecksilbersäule diente die in Millimeter getheilte und mit einem Nonius zum Ablesen der Zehntel versehene Scale. Für jeden Versuch wurden der Ballon und die Röhre mit der zu prüfenden Gasart gefüllt. Bei der Röhre geschah dieses leicht, indem man einen Strom des Gases durch dieselbe trieb, bis die atmosphärische Luft entwichen war; es mußte aber zugleich dafür gesorgt werden, daß das Quecksilber wenigstens 8 bis 10 Centimeter in der Röhre aufgestiegen war. Der Ballon wurde zuerst mittelst einer Luftpumpe evacuirt, dann wiederholt mit der erforderlichen Gasart gefüllt und wieder evacuirt, um hierdurch die letzten Antheile der früher darin

befindlichen Gasart zu entfernen, und nach der letzten Füllung reines Gas darin zu haben. Der Ballon wurde dann an die Röhre geschraubt, nach dem Oeffnen beider Hahne mußte aber das in der Röhre DE aufgestiegene Quecksilber etwas herabsinken, was dadurch zu erreichen war, daß das Gas in der Kugel eine wenig grössere Elasticität hatte, als in der Röhre. Auf diese Weise war es möglich, stets mit Gasen unter gleichem Drucke von nahe 0,63 Meter Quecksilberhöhe zu experimentiren. Durch Temperaturänderung mußte auch das Volumen der Gasart sich verändern, und es war leicht, die erstere aus dem letzteren zu entnehmen, wobei die bekannten Bestimmungen von GAY-LUSSAC zum Grunde lagen. Heißt nämlich  $l$  die Gröfse eines jeden Centesimalgrades für einen gegebenen Druck,  $n$  die Anzahl von Centesimalgraden, die einem gegebenen Unterschiede in der Höhe der Quecksilbersäule entspricht,  $p$  die Barometerhöhe,  $t$  die Temperatur, wobei man beobachtet,  $a$  die Höhe der Säule bei der Temperatur  $t$ ,  $a'$  die Höhe derselben bei der unbekannten Temperatur, so ist

$$l = \frac{(p - a)(0,00375)}{1 + 0,00375 t}$$

$$n = \frac{(a - a')(1 + 0,00375 t)}{(p - a)(0,00375)}.$$

Die Scale erlaubte Zehntel eines Millimeters genau abzulesen, und bei dem Drucke, welcher für die Versuche gewählt worden war, entsprach jeder Centesimalgrad ungefähr einer Aenderung der Quecksilberhöhe von 2,5 Millimeter, so daß also noch 0°,04 C. wahrgenommen werden konnte. Diese Methode, die Temperatur der Gase durch ihre eigene Ausdehnung zu messen, hat verschiedene Vorzüge, und da außerdem das Volumen der Gase stets unter gleichem Drucke war, also keiner Correction deswegen bedurfte, jede Gasart aber vorher völlig ausgetrocknet wurde, so beruhen hierauf unverkennbare Vorzüge der hier gewählten Methode des Experimentirens. Ein wesentlicher Umstand war aber die Erwärmung des Ballons, und hierzu dienen zwei Verfahrensarten.

394) Bei der ersten Versuchsreihe senkten MARCET und RELATIVE die Kugel in ein kleines hölzernes Gefäß mit dicken Wandungen, worin Wasser genau auf einer Temperatur von 0° C. erhalten wurde, und ließen sie so lange darin, bis sie

X. Bd.



diese Wärme genau und allgemein angenommen hatte, was sich durch bleibendes Stillstehn der Quecksilbersäule in der Röhre DE zeigte. Das kleine Wassergefäß, welches in einem weit größeren, mit etwas über 30° C. warmem Wasser gefüllten Gefäße hing, und dem Einflusse dieser größeren Wärme der Umgebung durch seine dicken hölzernen Wandungen hinlänglich lange widerstand, fiel auf ein gegebenes Zeichen plötzlich in dem größeren hinab, beide Wassermassen vereinigten sich, und erlangten dadurch genau die Temperatur von 30° C. Hierin blieb der Ballon eine genau gemessene Zeit von nicht mehr als 4 Secunden und nahm während derselben in einer 20° C. höheren Temperatur, als die seinige, eine gewisse Wärme an, die sich durch das Sinken der Quecksilbersäule in Folge der Ausdehnung des im Ballon enthaltenen Gases kund gab. Um aber zugleich über die Wärme des Wassers eine scharfe Bestimmung zu erhalten, wurde nicht der Stand der Quecksilbersäule, welchen sie nach Verlauf dieser 4 Secunden hatte, zum Vergleichung genommen, sondern das Verhältniß zwischen der Zahl von Millimetern, die das Quecksilber in diesen 4 Secunden fiel, und derjenigen, die es gefallen war, wenn es sich mit der Temperatur des Wassers im Gleichgewichte befand. Zur genaueren Messung diente das Verfahren, daß auf das erste Zeichen desjenigen, welcher das Quecksilber in der Röhre beobachtete, das kleine Wassergefäß herabfiel, nach 4 Secunden aber wurde der Hahn des Verbindungsstückes geschlossen, um den Stand der Quecksilbersäule genau abzulesen, dann wieder geöffnet und abgewartet, bis das Quecksilber zum Stillstand kam. Wird dann die Temperatur, welche das Gas bei diesem Stillstande erlangt hatte, als Einheit angenommen, so nahmen die verschiedenen Gase in den ersten 4 Secunden folgende Temperaturen an:

Wasserstoffgas . . . .	0,85	kohlensaures Gas . . .	0,77
atmosphärische Luft .	0,83	älbildendes Gas . . .	0,75
Sauerstoffgas . . . . .	0,80	Stickstoffoxydul . . .	0,73.

Inzwischen fürchteten die Experimentatoren, daß das ungleiche Wärmeleitungsvermögen der Gase auf diese Resultate einen störenden Einfluß äußern möchte, und hierin wurden sie durch die Uebereinstimmung bestärkt, welche sie zwischen diesen

Resultaten und denjenigen wahrnahmen, die von DULONG und PETIT beobachtet worden waren, als sie Körper in verschiedenen Gasarten erkalten ließen (§. 247). Noch weiter ergab sich dieses, als sie ähnliche Versuche mit größeren Gasmengen und bei einem Temperaturunterschied von  $10^{\circ}$  bis  $20^{\circ}$  anstellten, wobei die specifische Wärme sich gleich zeigen mußte, dennoch aber die erhaltenen Resultate abweichend waren<sup>1</sup>. Diese Gründe bestimmten sie, eine andere Methode der Erwärmung des Ballons zu wählen.

395) Sie schlossen denselben zu diesem Ende in einen größeren Ballon GHK von dünnem Kupferblech ein, welcher 18 Centimeter im Durchmesser hielt, inwendig eine mit Ruß überzogene Oberfläche hatte und unten mit einem Hahnstücke versehen war, um ihn auf der Luftpumpe zu exantliren. Die Mittelpunkte beider Ballons fielen zusammen; der eingesenkte kleinere war aber oben in die Fassung des größeren eingeschraubt, letzterer wurde vermittelt der Luftpumpe exantlirt, bis auf 3 Millimeter Quecksilberhöhe, und es wurde Sorge getragen, daß dieser Grad der Verdünnung sich bleibend erhielt. Ward dann der äußere Ballon in Wasser von höherer Temperatur gebracht, so erhielt der innere bloß diejenige Wärme, welche ihm durch Strahlung der inneren Wandungen des größeren zuströmte, und es dauerte lange, bis das Quecksilber in der Röhre zum Stillstande kam; für die Messungen schien aber ein Zeitraum von 5 Minuten am geeignetsten. Bei jedem Versuche, nachdem der äußere und innere Ballon gehörig vorge richtet waren, wurde die kupferne Kugel in Wasser von  $20^{\circ}$  C. gesenkt und diese Wärme unveränderlich erhalten. Nach einiger Zeit kam das Quecksilber in der Röhre zum Stillstande und das Gas im Ballon hatte somit die Temperatur von  $20^{\circ}$  C. angenommen, worauf man den Stand des Quecksilbers aufzeichnete. Momentanes Eintauchen der kupfernen Kugel machte das Quecksilber einige Millimeter steigen, worauf dieselbe rasch

---

<sup>1</sup> Es ist wohl nicht schwierig, wie MARCET und DELARIVE meinen, von der Art der Wärmefortpflanzung in den Gasen sich eine Vorstellung zu machen, denn diese beruht theils auf dem Uebergange der Wärme von einem Molecüle der Gasart zu einem andern und zugleich auf der Bewegung dieser Molecüle selbst. Welcher ungleiche Antheil der Wärmeleitung aber der einen oder der andern dieser Ursachen angehört, dieses ist allerdings schwer bestimmbar.

in Wasser von 30° C. Wärme getaucht wurde. Es erfolgte nach einiger Zeit ein Sinken des Quecksilbers, sobald es aber den frühern Stand erreicht, und also die im kleinen Ballon enthaltene Luft die Temperatur von 20° angenommen hatte, wurde ein Zeitraum von 5 Minuten genau gemessen, nach Verlauf derselben schloß man den Hahn, zeichnete den Stand des Quecksilbers auf, woraus die Wärmemenge sich ergab, die das Gas während dieser Zeit angenommen hatte, öffnete dann den Hahn wieder und wartete, bis das Quecksilber seinen tiefsten Stand erreicht, also das Gas die Temperatur seiner Umgebung angenommen hatte. Da die Massen des Wassers sehr groß waren, so machte es nicht bedeutende Schwierigkeiten, die Wärme desselben constant zu erhalten. Für 20° war dieses durchaus gar nicht schwierig, für 30° diente das einfache Mittel, dasselbe anfangs bis 30°,2 zu erwärmen, wonach es durch Ausstrahlung während 5 Minuten bis 29°,8 herabging und daher im Mittel als 30° warm betrachtet werden konnte. War es aber darum zu thun, das totale Sinken des Quecksilbers kennen zu lernen, welches einer Temperatur von 30° zugehörte, so wurde das Wasser fortwährend bei dieser Wärme erhalten<sup>1</sup>. Es versteht sich von selbst, daß durch stetes Umrühren des Wassers die gesammte Masse desselben bei gleichmäßiger Wärme erhalten wurde. Unter diesen Bedingungen, da der Temperaturunterschied nicht groß, die Zeitdauer verhältnißmäßig lang (5 Minuten) und die Gesammtmenge des zu erwärmenden Gases nur klein (ungefähr 33 Kubik-Centimeter) war, ließ sich ein hoher Grad von Genauigkeit erreichen. Um dieses gehörig zu würdigen, kommt noch Folgendes in Betrachtung.

Sofern sich der kleine Ballon mit dem in ihm enthaltenen Gase in einer und derselben größeren Kugel eingeschlossen befand und der ganze Apparat stets auf die nämliche Temperatur gebracht wurde, mußte dem inneren Ballon durch gleiche Erwärmung des äußern jedesmal eine gleiche Menge Wärme zu-

---

1 Aus eigener Erfahrung habe ich mich überzeugt, daß dieses, was bei solchen Versuchen am angemessensten ist, durch Unterstellen einer kleinen Weingeistlampe oder Zugießsen von heißerem Wasser in kleinen Quantitäten leicht zu erreichen ist, nur muß ein geübter Gehülfe dieses Geschäft ausschließlicb besorgen.



strömen, er mußte also der eingeschlossenen Gasart jedesmal dieselbe Wärmemenge mittheilen, und dieses dadurch nach dem Verhältniß seiner Wärmecapacität eine verschiedene Temperatur erhalten. Die Gase wurden sämmtlich mit gehöriger Sorgfalt bereitet, um als völlig rein betrachtet zu werden, demnächst wurden sie durch Chlorealcium geleitet, wodurch sie jeden Antheil von Wasserdampf abgaben, und endlich über trockenem Quecksilber aufgefangen.

396) Die zu den oft wiederholten Versuchen genommenen Gasarten waren atmosphärische Luft, Sauerstoffgas, Stickgas, Wasserstoffgas, Kohlensäure, ölbildendes Gas, Kohlenoxydgas, Stickstoffoxydul, salpetrigsaures Gas, Schwefelwasserstoffgas, Ammoniak, schwefligsaures Gas, Chlorwasserstoffsäure und Cyangas. Oftmals mit demselben Gase gemachte Versuche führten aber zu dem unerwarteten Resultate, daß sie insgesamt binnen der normalen Zeit von 5 Minuten die nämliche Temperatur erhielten, denn bei jedem sank das Quecksilber  $14^{\circ},3$  bis  $14^{\circ},4$  Millimeter, und zwar wurden beide Werthe sowohl bei der nämlichen Gasart durch wiederholte Versuche, als auch bei den verschiedenen Gasen erhalten, so daß man den Unterschied dieser Gröfsen als die erreichte Fehlergrenze ansehen kann. Jede Gasart stand bei  $20^{\circ}$  C. unter 0,65 Meter Druck, und demnach mußte das Quecksilber in der Röhre der Berechnung gemäß um 22,7 Millimeter fallen, wenn das Gas  $30^{\circ}$  Wärme erhielt, was auch durch die Erfahrung vollkommen bestätigt wurde. Auf gleiche Weise läßt sich die Temperatur finden, welche die Gase angenommen hatten, wenn das Quecksilber 14,3 Millim. gefallen war, nämlich  $26^{\circ},30$  und ebenso  $26^{\circ},34$  für 14,4 Millimeter; die Gase waren also um  $6^{\circ},33$  im ersten Falle und um  $6^{\circ},34$  im zweiten erwärmt, der Unterschied beträgt nur  $0^{\circ},01$ , eine ungemein kleine Gröfse, und hierauf gründet sich die Folgerung, daß die specifische Wärme aller Gase unter 0,65 Meter Druck für gleiche Volumina dieselbe sey. Bloß das Wasserstoffgas ward allezeit stärker erwärmt, denn in wiederholten Versuchen fiel das Quecksilber jedesmal 15 Millimeter, was einer Temperaturvermehrung von  $6^{\circ},6$  zugehört. MARCET und DELARIVE glauben jedoch, daß dieser Unterschied nicht von einer geringeren Wärmecapacität desselben, sondern von seiner besseren Leitungsfähigkeit herrühre. Uebrigens beschränkten sie sich nicht bloß

darauf, die Temperatur zu beobachten, welche die Gase nach 5 Minuten erhalten hatten, sondern sie richteten ihre Aufmerksamkeit auch auf diejenige, welche ihnen nach 2 Min. und nach 4 Min. mitgetheilt worden war; bei der ersteren machten sie insgesamt gleichmäÙig das Quecksilber um 8 Millim. sinken, welches einer Temperaturerhöhung von  $3^{\circ},5$  zugehört, nach 4 Minuten aber sank das Quecksilber um 12,5 Millimeter, was einen Zuwachs der Temperatur von  $5^{\circ},5$  C. anzeigt. Beide Beobachtungen waren etwas schwierig, weil der Hahn nicht, wie nach den normalen 5 Minuten, geschlossen wurde, inzwischen glauben sie, daß der begangene Fehler nie mehr als 0,2 bis 0,3 Millim. betragen habe, und dieses gehört einer Temperatur von  $0^{\circ},08$  und  $0^{\circ},12$  zu. Es scheint also hienach der Satz begründet zu seyn, daß alle Gase unter gleichem Drucke und bei gleichem Volumen eine gleiche spezifische Wärme besitzen, und daß also die spezifische Wärme derselben, wenn man sie auf die Massen reducirt, ihren spezifischen Gewichten umgekehrt proportional sey.

397) Um den Einfluß des Druckes auf die spezifische Wärme der Gase zu ermitteln, behielten sie den vorigen Apparat bei, verlängerten aber die Röhre mit der Quecksilbersäule bis 60 oder 70 Centimeter, statt daß es früher nur 15 Centimeter lang war. Die stärkere Verdünnung der Gase in dem kleinen Ballon bewirkte dann ein stärkeres Aufsteigen der Quecksilbersäule in diesem Rohre, deren Höhe vom Barometerstande abgezogen die Dichtigkeit des Gases gab. Durch ein dem beschriebenen ganz gleiches Verfahren fanden sie, daß bei den nachfolgenden Dichtigkeiten die Gase während 5 Minuten um folgende Thermometergrade erwärmt wurden.

Unter 0,650 Meter Druck in 5 Minuten um							6 <sup>o</sup> ,30
—	0,590.	—	—	—	—	—	6,55
—	0,437	—	—	—	—	—	6,90
—	0,370	—	—	—	—	—	7,01
—	0,258	—	—	—	—	—	7,30.

Wird also die Gasart weniger dicht, so wächst die Wärme, welche ein gleiches Volumen während derselben Zeit und unter gleichen Bedingungen annimmt. Die hier angegebene GröÙen wurden durch Versuche mit atmosphärischer Luft erhalten, andere mit Wasserstoffgas, ölbildendem Gas und Koh-

lensäure angestellt, bestätigten das gefundene Gesetz vollkommen. Merkwürdig war hierbei der Umstand, daß das Wasserstoffgas sich in diesen Versuchen genau, wie alle übrigen Gase verhielt, woraus hervorgeht, daß der bei den Versuchen unter einem Drucke von 0,65 Metern wahrgenommene Unterschied eine Folge seines besseren Leitungsvermögens seyn muß, welches nach DULONG und PETIT bei verminderter Dichtigkeit desselben verschwindet. Durch eine leichte Abänderung des gebrauchten Apparates, indem die in Quecksilber gesenkte Meßröhre heberförmig aufgebogen war, konnten MARCET und DELARIVE ihre Versuche auch auf Gase unter höherem, als atmosphärischem Drucke ausdehnen. Sie gaben mit den entgegengesetzten gleiche Resultate, denn die Wärmecapacität nahm mit der Dichtigkeit zu, jedoch in einem geringeren Verhältnisse, als dem der Quadratwurzeln der Elasticitäten. Ihre Versuche erstreckten sich auf Verdichtungen bis zu 0,8 ja selbst 0,9 Meter Quecksilberhöhe, und alle geprüfte Gase zeigten sich hierin übereinstimmend, wodurch dasjenige Bestätigung erhält, was DELAROCHE und BÉRARD bereits gefunden hatten (§. 386). Es folgt also aus allen diesen Versuchen, daß die specifische Wärme aller Gase für gleiche Volumina und gleiche Elasticitäten die nämliche ist, und zugleich nach einem nicht genauer bestimmten Gesetze mit zunehmender Elasticität in einem wenig zunehmenden Verhältnisse wächst. Der erste wichtige Satz findet theoretisch eine Bestätigung darin, daß alle Gase sich durch gleiche Grade der Wärme gleichmäfsig ausdehnen, wodurch also die nämlichen Wärmemengen bei allen gleiche Wirkungen hervorzubringen scheinen. Für das zweite Verhalten haben die Experimentatoren selbst kein eigentliches Gesetz aufgestellt, wohl aber ist dieses durch PAVOST<sup>1</sup> geschehn, welcher seine Hypothese über den Wärmestoff dabei zum Grunde legt, und hiernach folgende Formel aufstellt.

$$\sqrt[3]{p'} : \sqrt[3]{p} = t : t',$$

worin  $p$  den gemessenen,  $p'$  den gegebenen Druck,  $t$  die beobachtete und  $t'$  die gesuchte Temperatur bezeichnen. Im vorliegenden Falle, bezüglich auf die unter stets vermindertem Drucke erhaltenen Resultate hätte man also

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXIX. p. 194. Poggendorff's Ann. IV. 595.



$$\sqrt[3]{V_P} : \sqrt[3]{V_{0,65}} = 6^{\circ},3 : x.$$

Die Berechnung der gegebenen Gröſſen giebt folgende Uebersicht:

Ver- suche Nr.	Druck in Me- tern	Erwärmung in 5 Minuten		Unter- schied	Verhältniſſ der. Unter- schiede zu den berech- neten Graden
		be- rechnet	beob- achtet		
1	0,650	...	6,30	...	...
	0,590	6,51	6,55	—	4 0,006
	0,487	6,94	6,90	+	4 0,066
	0,370	7,60	7,01	+	59 0,077
5	0,258	8,58	7,30	+	128 0,149

Das stete Wachsen der Unterschiede ist hierbei zu auffallend, als daß **PRÉVOST** selbst es übersehn konnte, und er glaubt daher, daß noch eine fremde Ursache mitwirkend seyn müsse. Um genauere Resultate zu erhalten, und hauptsächlich die letzten großen Unterschiede wegzuschaffen, schlägt er daher vor, jede folgende Gröſſe aus der unmittelbar vorhergehenden zu berechnen. Hiernach erhielt man

$$\sqrt[3]{V_{0,258}} : \sqrt[3]{V_{0,370}} = 7,01 : x,$$

wodurch die Unterschiede in 0,073 und 0,076 verwandelt werden, allein auch hierbei wird die Zunahme sichtbar, die natürlich bei jedem einzelnen Gliede kleiner seyn muß, als wenn sie summiert wird, aber auf jeden Fall ist auf diese Weise kein allgemeines Gesetz zu erhalten.

**MARÇET** und **DELAHIVE** haben die Wärmecapacitäten nicht auf das specifische Gewicht der untersuchten Gase reducirt und ebenso nicht auf die des Wassers. Sobald die letztere Bestimmung in genügender Genauigkeit vorhanden ist, hat die erstere keine Schwierigkeiten. Immerhin kann aber die durch **DELAHACHE** und **BÉRARD** aufgefundene Reduction der specifischen Wärme der trocknen atmosphärischen Luft auf die des Wassers als hinreichend genau gelten, und es ist dann leicht, diese für atmosphärische Luft, und somit für alle Gase geltende Gröſſe durch das specifische Gewicht der Gase zu dividiren, um die specifischen Wärmen derselben für gleiche Massen zu

erhalten. Durch dieses Verfahren sind die in der angehängten Tabelle gegebenen Bestimmungen gefunden worden.

398) Inzwischen wurden MARCET und DELARIVE bewogen, die hier aufgestellten Sätze noch durch eine nachträgliche Reihe von Versuchen zu bestätigen<sup>1</sup>. Es wurde ihnen nämlich der Einwurf gemacht, die Masse der in der Kugel eingeschlossenen Gase sey an sich und namentlich im Verhältniß zu der sie einschließenden Glaskugel zu gering gewesen, um so kleine Unterschiede, als hierbei statt fänden, anzugeben. Hiergegen rechtfertigten sie sich durch nähere Angabe der ungleichen Temperaturen, die sie bei denselben Gasen unter verschiedenem Drucke beobachtet hatten, denn diese erhielten unter den nämlichen Bedingungen der Erwärmung, wenn sie 10° warm einer Umgebung von 20° ausgesetzt wurden, binnen 5 Minuten folgende Temperaturen.

Gase	Barometer- druck	Erwär- mung
atmosphärische Luft	0,66 Meter	6°,70 Cent.
	0,46 —	7,64 —
	0,25 —	8,55 —
	0,68 —	6°,66 —
kohlensaures Gas .	0,55 —	6,96 —
	0,42 —	7,80 —
	0,27 —	8,45 —
	0,17 —	9,50 —
Stickstoffoxydulgas	0,67 —	6°,69 —
	0,50 —	7,20 —
	0,37 —	7,60 <sup>2</sup> —
	0,27 —	8,50 —
Wasserstoffgas . .	0,65 —	7°,00 —
	0,50 —	7,40 —
	0,32 —	8,10 —
	0,22 —	8,60 —

Hierbei sind allerdings die Unterschiede der erhaltenen Temperaturen sehr bedeutend, und das hierauf gegründete Argu-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XLI. p. 78. Bibl. univ. T. XLI. p. 57. Poggendorff's Ann. XVI. 340.

<sup>2</sup> Diese Gröfse halten die Experimentatoren für nicht hinlänglich genau.



ment, daß auch die Unterschiede der specifischen Wärmen, wenn solche vorhanden wären, sich hätten zeigen müssen, ist nicht ohne bedeutendes Gewicht. Nimmt man die atmosphärische Luft 15mal so schwer an, als das Wasserstoffgas, so war die Masse dieses Gases zu der der Luft in den Versuchen gleichfalls in diesem Verhältnisse, dagegen aber betrug der Unterschied der Masse bei atmosphärischer Luft unter 0,66 Meter und 0,25 Meter Druck nur etwas mehr als die Hälfte und ebenso bei Wasserstoffgas unter 0,65 und 0,32 Meter Druck nicht mehr als die Hälfte, und dennoch gab jene  $1^{\circ},85$ , diese aber  $1^{\circ},1$  Unterschied der Temperaturen. Hieraus geht wohl überzeugend hervor, daß der Unterschied der Wärmecapacitäten bei den Gasen unter gleichem Drucke und für gleiche Volumina auf jeden Fall nicht groß seyn kann, wollte man auch eine absolute Gleichheit in Zweifel stellen, denn ein irgend bedeutender Unterschied mußte nothwendig aus den angestellten Versuchen hervorgehn.

Inzwischen begnügten sich MARCET und DELARIVE mit diesem Beweise der Genauigkeit ihrer früheren Versuche nicht, sondern sie wiederholten sie vielmehr mit einer weit größeren Kugel, die aber dennoch so dünn war, daß sie nur 22 Gramm wog und bei einem Drucke von 0,68 Meter Barometerhöhe und  $12^{\circ}$  C. Temperatur 0,4 Gramm atmosphärische Luft enthielt. Die Quecksilberröhre hatte 4 Millim. im Durchmesser, die Wirkung der Capillarität war also nicht groß, und das Quecksilber konnte sich frei in ihr bewegen; sie war außerdem 12 Centimeter über der Kugel durch einen gläsernen eingeschliffenen Hahn unterbrochen, und so konnten durch Entfernung jedes Kittes und jedes Metalles auch Chlor und Schwefelwasserstoffgas untersucht werden, nur mußte dann die Röhre mit atmosphärischer Luft gefüllt seyn, um den Zutritt der genannten Gase zum Quecksilber zu verhüten. Hieraus entstanden indess keine Fehler, denn alle einzelne, mit diesen Gasen angestellte, Versuche gaben unter sich völlig übereinstimmende Resultate. Die wie die frühere eingerichtete äußere kupferne Kugel hatte 22 Centim. oder nahe 8 Zoll Durchmesser, und es ward stets darauf geachtet, daß sie gehörig luftleer blieb, auch alle Theile des Apparates in gutem Stande waren. Die Elasticität des in den Ballon gebrachten Gases betrug nahe 0,69 Meter Quecksilberhöhe, die kupferne Kugel aber, nachdem sie gehörig



exantlirt war, wurde im Wasser bis genau 12°,5 erkältet, und der bleibende Stand des Quecksilbers in der Glasröhre zeigte, daß auch das Gas im Ballon genau diese Temperatur angenommen hatte. Demnächst ward die kupferne Kugel schnell in Wasser von 31° C. gebracht, worauf sehr bald das Quecksilber in der Röhre zu sinken begann. Von dem Augenblicke an, wo dieses anfang, ward von Minute zu Minute beobachtet, um wieviel dasselbe herabgesunken war, woraus sich die successiven Erwärmungen des jedesmal untersuchten Gases entnehmen ließen. Jeder Versuch wurde mehrmals wiederholt, obgleich die nächstfolgenden Resultate von den vorhergehenden nur unmerklich abwichen. Daß dabei alle mögliche Vorsichtsmaßregeln angewandt wurden, muß man der Versicherung der gewissenhaften Experimentatoren zutrauen, die auch namentlich jederzeit untersuchten, ob kein Theil des Apparates während der Versuchsreihe in Unordnung gerathen war. Die folgende Tabelle enthält die ausführlich mitgetheilten Resultate.

Gase	Beobach- tungszei- ten	Depressio- nen des Quecksil- bers	Grade der Er- wär- mung
atmosphärische Luft	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
	3 —	28,1 —	11,24
	4 —	31,5 —	12,60
	5 —	33,5 —	13,40
	6 —	34,6 —	13,84
	7 —	35,4 —	14,16
	8 —	36,0 —	14,40
	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
Kohlensäure . . . . .	3 —	28,0 —	11,20
	4 —	31,5 —	12,60
	5 —	33,7 —	13,48
	6 —	34,7 —	13,88
	7 —	35,5 —	14,20
	8 —	35,9 —	14,36
	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
	3 —	28,0 —	11,20
Stickstoffoxydul . . .	4 —	31,3 —	12,52
	5 —	33,4 —	13,36
	6 —	34,5 —	13,80
	7 —	35,5 —	14,20
	8 —	36,0 —	14,40

Gase	Beobach- tungszei- ten	Depressio- nen des Quecksil- bers	Grade der Er- wär- mung
ölbildendes Gas . . .	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
	3 —	28,0 —	11,20
	4 —	31,5 —	12,60
	5 —	33,1? —	13,24
	6 —	34,5 —	13,80
schweflige Säure . .	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
	3 —	28,0 —	11,20
	4 —	31,5 —	12,60
Schwefelwasserstoff .	2 Minuten	23,0 Millim.	9°,20
	3 —	28,1 —	11,23
	4 —	31,7 —	12,68
Chlorgas . . . . .	2 Minuten	22,9 Millim.	9°,16
	3 —	28,0 —	11,20
	4 —	31,6 —	12,64
	5 —	33,5 —	13,40
Wasserstoffgas . . . .	6 —	34,4 —	13,76
	2 Minuten	23,6 Millim.	9°,44
	3 —	29,0 —	11,60
	4 —	32,0 —	12,80
	5 —	33,8 —	13,52
	6 —	34,7 —	13,88
	7 —	35,5 —	14,20
	8 —	36,1 —	14,41

Bei der schwefligen Säure, dem Schwefelwasserstoffgas und dem Chlorgas wurde die Beobachtung nur so lange fortgesetzt, bis diese sich mit der im Glasrohre befindlichen atmosphärischen Luft mengten und das Quecksilben angriffen.

Vergleicht man die hier gegebenen Resultate unter einander, so ergiebt sich daraus, daß mit Ausnahme des Wasserstoffgases alle übrige sich in gleichen Zeiten gleichmäfsig ausdehnten, also um gleichviel erwärmt wurden, und demnach eine gleiche specifische Wärmecapacität haben müssen, da ihnen die Wärme aus einer gleich intensiven Quelle zuströmte. Die Abweichungen betragen nicht mehr als 0°,04 und nur in zwei Fällen 0°,08, und da sie bald auf der einen, bald auf der andern Seite liegen, so können sie nur als Beobachtungsfehler gelten. Wären aber wirklich Unterschiede der Wärmecapacitäten vorhanden gewesen, die eine 0°,04 gröfsere oder

geringere Erwärmung veranlaßt hätten, so könnten jene der Berechnung nach nicht mehr als 0,1 der Wärmecapacitäten betragen. Ein ungleiches Leitungsvermögen der Gase geht aus diesen Versuchen gleichfalls nicht hervor, mit Ausnahme des Wasserstoffgases, dessen Erwärmung den übrigen stets zuvor war und nur erst nach 6 Minuten ihnen gleich kam. Dieses stärkere Leitungsvermögen geht übrigens auch aus andern Erfahrungen hervor, beweiset aber keineswegs einen Unterschied der specifischen Wärmecapazität, weil es sonst nach 6 und 8 Minuten nicht wieder ins Gleichgewicht gekommen wäre, vielmehr entscheiden die erhaltenen Resultate sehr für die Empfindlichkeit des gebrauchten Apparates, welcher demnach auch selbst geringe Unterschiede der specifischen Wärmecapacitäten angezeigt haben würde, wenn diese wirklich vorhanden wären. Auch diese Versuchsreihe dient daher zur Bestätigung der oben aufgestellten Sätze.

399) MARCET und DELARIVE<sup>1</sup> haben seit jener Zeit, etwa seit 1830, ihre Untersuchungen fortgesetzt, die sich hauptsächlich und zunächst auf die Bestimmung der specifischen Wärme starrer Körper beziehen, wovon demnächst die Rede seyn wird. Nur von zwei Gasen bestimmten sie die specifischen Wärmecapacitäten, allein dennoch verdient ihre Arbeit eine ausführlichere Erörterung, weil sie sich dabei der Methode der Abkühlung mit einer eigenthümlichen Modification bedienten, und dieses ihr Verfahren nicht bloß genau beschreiben, sondern auch die Art der Berechnung vollständig mittheilen. Sie gebrauchten ein kleines, cylindrisches Gefäß von Kupfer, 37 Millim. hoch und 33 Millim. weit, in welchem sich ein kleines kupfernes Schlangenrohr befand, dessen Enden einige Millimeter über den Deckel des Gefäßes hervorragten. Das leere Gefäß wog 28,637 Gramm und faßte 27,093 Gramm oder nahe 27 Kubikcentimeter Wasser. Dasselbe wurde in die inwendig geschwärzte, 22 Centimeter im Durchmesser haltende kupferne Kugel gebracht und letztere gut exantlirt. Im Gefäße befand sich ein sehr empfindliches Thermometer, welches die Temperatur der darin enthaltenen Flüssigkeit angab, indem das Rohr desselben aus der kupfernen Kugelher vorragte, ebenso wie

<sup>1</sup> L'Institut. 1840. VIII<sup>me</sup> Ann. N. 335. Ann. de Chim. et Phys. t. LXXV. p. 119. Bibliothèque univers. 1840. Août.



zwei Glasröhren, welche mit den beiden Mündungen des Schlangenrohrs verbunden waren. Bei den Versuchen füllten sie das Gefäß mit Terpentinspiritus, wegen seiner geringeren Wärmecapacität, erwärmten dasselbe, brachten es dann in die Mitte der kupfernen Kugel mittelst des Deckels der letzteren, woran es durch die Thermometerröhre festsaß, exantlirten die Kugel, senkten sie dann ins Wasser, welches genau die Temperatur des Zimmers hatte, und beobachteten die Zeit der Abkühlung um eine bestimmte Zahl von Thermometergraden. Alsdann wiederholten sie diesen Versuch, ließen aber während des Erkaltens um eine gleiche Anzahl Grade ausgetrocknete atmosphärische Luft von der Temperatur der Umgebung durch das Schlangenrohr strömen, wodurch die vorher bloß von der Strahlung herrührende Abkühlung beschleunigt wurde. Auf gleiche Weise ließen sie auch diejenigen Gase durch das Schlangenrohr strömen, deren spezifische Wärme sie mit der der Luft vergleichen wollten, und dabei wurde jederzeit die Quantität des angewandten Gases genau gemessen und zugleich durch angemessenes Oeffnen des Hahn dafür gesorgt, daß in gleichen Zeiten gleiche Quantitäten des Gases durchströmten.

Die Art der Berechnung der auf diese Weise erhaltenen Resultate entnahmen sie aus einem Briefe von Dulong, worin dieser zugleich rieth, hauptsächlich dafür zu sorgen, daß das Vacuum jederzeit gleich sey. Vor allen Dingen sollen aber die Unterschiede der Temperaturen  $10^{\circ}$  C. nicht übersteigen, weil nach seiner Ansicht nur unter dieser Bedingung das Newton'sche Gesetz als gültig zu betrachten ist. Heißt dann  $T$  der veränderliche Ueberschuß der Temperatur des Calorimeters über die der Hülle, welcher der Zeit  $t$  entspricht, die vom Anfange des Erkaltens an verstrichen ist;  $a$  der Ueberschuß dieser Temperatur für  $t=0$  und  $T'$  für eine Zeit  $= \Theta'$ , so kann der Fortgang des Erkaltens durch:  $T = a m^t$  ausgedrückt werden, wobei  $m$  durch die Beobachtung bestimmt werden muß. Der allgemeine Ausdruck für die Geschwindigkeit des Erkaltens wird dann seyn:

$$v' = \frac{dT}{dt} = - TL.m.$$

Will man dieselbe für die Temperatur  $a$  erhalten, so darf man

diese Größe nur statt  $T$  in die Formel setzen, und erhält dann die Constante  $L.m$ , indem man setzt

$$T' = a m \Theta; L.T' = L.a + \Theta L.m,$$

woraus folgt

$$L.m = \frac{L.a - L.T'}{\Theta} = \frac{L \cdot \frac{a}{T'}}{\Theta},$$

und durch Substitution

$$v' = \frac{a L \cdot \frac{a}{T'}}{\Theta}$$

die Geschwindigkeit der gesammten Abkühlung, und wenn ein Gas durch den Apparat strömt, so ist

$$v'' = \frac{a L \cdot \frac{a}{T''}}{\Theta''}.$$

Hierin bezeichnet  $T''$  die nach der Zeit  $\Theta''$  beobachtete Temperatur,  $L$  aber den hyperbolischen Logarithmus. Die Geschwindigkeit des Erkaltes, die vom Gas allein herrührt, ist  $= v = v'' - v'$ .

Man findet auf diese Weise leicht das Verhältniß der specifischen Wärme zweier Gase bei gleichem Volumen. Ist nämlich die Geschwindigkeit für atmosphärische Luft  $= v$ ; für das verglichene Gas  $= V$ ; die specifische Wärme der Luft  $= c$ ; des Gases  $= C$ ; das Volumen der durchströmenden Luft  $= w$ ; des durchströmenden Gases  $= W$ , so hat man

$$\frac{C}{c} = \frac{w V}{v W}.$$

Will man die Capacitäten auf Wasser zurückführen, so ist  $v'$  die Wärmemenge, welche durch das Instrument von der Wassermasse  $= m$  abgegeben wird (dessen Wärmecapacität  $= 1$  gesetzt), um das Gas zu erwärmen, eine gleichmäßige Abkühlung vorausgesetzt.  $T m' c'$  ist die Wärmemenge, welche von dem in der Zeiteinheit durchströmenden Gase aufgenommen wird, dessen Masse  $= m'$  und die Wärmecapacität auf die des Wassers als Einheit bezogen  $= c'$  ist,  $T$  aber die Temperaturzunahme des Gases, welches durch das Instrument strömt,

in dem Augenblicke, für welchen es die Geschwindigkeit  $= v''$  angenommen hat. Hiernach ist also

$$v'' m = T m' c',$$

woraus  $c'$  gefunden wird.

Um von diesen Formeln Gebrauch zu machen, wählen MARCET und DELARIVE folgende Bezeichnungen. Es hieß  $\Theta'$  die Zeit des Erkaltens ohne durchströmendes Gas;  $\Theta''$  diese Zeit beim Durchströmen von atmosphärischer Luft;  $\Theta'''$  beim Durchströmen einer andern Gasart. Ferner hieß  $w$  das Volumen Luft, welches während der Zeit  $\Theta''$  durchströmte;  $W'$  das Volumen des in der Zeit  $\Theta'''$  durchströmenden Gases und  $W$  das Volumen dieses Gases, welches in der Zeit  $\Theta''$  durchgeströmt seyn würde. Man erhält dann für eine gleichmäßige Durchströmung

$$W = W' \frac{\Theta'}{\Theta''}.$$

Außerdem hat man, wenn  $v'$  die Geschwindigkeit des Erkaltens ohne durchströmendes Gas;  $v''$  bei durchströmender atmosphärischer Luft;  $v'''$  bei durchströmender sonstiger Gasart heisst, folgende Relationen

$$v' = \frac{a L \cdot \frac{a}{T}}{\Theta'},$$

$$v'' = \frac{a L \cdot \frac{a}{T}}{\Theta''},$$

$$v''' = \frac{a L \cdot \frac{a}{T}}{\Theta'''},$$

worin  $T$  die stets gleiche Anzahl von Graden bezeichnet, um welche die Abkühlung in den Zeiten  $\Theta'$ ;  $\Theta''$ ;  $\Theta'''$  statt findet, wenn kein Durchströmen statt findet, oder ein Volumen Luft  $= w$ , oder ein Volumen Gas  $= W'$  durchströmt. Es ist aber die Geschwindigkeit des Erkaltens, die durch die Luft oder das Gas allein bewirkt wird, dem Unterschiede gleich, welcher beobachtet wird, wenn Luft oder Gas durchströmt, und wenn die Strahlung allein wirkt. Heisst daher  $v$  die Geschwindigkeit des Erkaltens, die der atmosphärischen Luft allein zukommt, wenn ein Volumen derselben  $= w$  während der



Zeit  $\Theta'$  durchströmt und  $V$  diejenige, die dem Gas allein zukommt, wenn ein Volumen  $W'$  desselben während der Zeit  $\Theta''$  durchströmt, so hat man

$$v = v'' - v' = \frac{aL \cdot \frac{a}{T}}{\Theta''} - \frac{aL \cdot \frac{a}{T}}{\Theta'};$$

$$V = v''' - v' = \frac{aL \cdot \frac{a}{T}}{\Theta'''} - \frac{aL \cdot \frac{a}{T}}{\Theta'}.$$

Setzt man also in Dulong's Formel, wonach

$$\frac{C}{c} = \frac{wV}{vW}$$

für  $v$  und  $V$  die gefundenen Werthe, und berücksichtigt man, daß  $W = W' \frac{\Theta''}{\Theta'}$  ist, so erhält man nach gehöriger Reduction

$$\frac{C}{c} = \frac{(\Theta' - \Theta'')w}{(\Theta' - \Theta'')W'},$$

und demnach unmittelbar die specifische Wärme des Gases, verglichen mit der der atmosphärischen Luft, letztere als Einheit genommen.

Um die Genauigkeit zu zeigen, welche auf diesem Wege erhalten wird, theilen DELARIVE und MARCET aus ihren zahlreichen Versuchen eine genaue Beschreibung derjenigen Resultate mit, die sie für ölerzeugendes und für kohlen-saures Gas gefunden haben. Die Temperatur der Umgebung war  $11^\circ$  C. oder  $11^\circ,5$ ; die Abkühlung betrug  $6^\circ$  oder  $7^\circ,5$  in beiden Versuchsreihen. Bei der ersten Versuchsreihe geschah die Abkühlung von  $25^\circ$  bis  $19^\circ$ , also war  $T = 6^\circ$ ; die Zeit der Abkühlung ohne durchströmendes Gas, also  $\Theta'$ , betrug 1240 Secunden; die Zeit der Abkühlung bei durchströmender Luft, also  $\Theta''$ , betrug 860 Sec.; das Volumen der durchströmenden Luft, also  $w$ , = 13675,879 Kubikcentimeter. Es waren dann für die Zeit  $\Theta'''$  des durchströmenden Gases und das Volumen  $W'$  desselben

$\Theta''$ .	$W'$	$\frac{C}{c}$
624'' . . . .	11487,307 . . . .	1,4958
594 . . . .	11603,240 . . . .	1,5576
632 . . . .	11038,318 . . . .	1,5376;

X. Bd. Zz

im Mittel also 1,5303. Drei andere Versuche gaben im Mittel 1,5315 und aus beiden also das Mittel 1,5309; DULONG fand für dieses Gas 1,531; DELAROCHE und BÉRARD 1,553. Für Kohlensäure fanden sie 1,222, statt daß DULONG 1,175, DELAROCHE und BÉRARD aber 1,258 gefunden hatten; sie halten aber ihre Bestimmung leicht für etwas zu groß, weil das Wasser des Gasometers eine Kleinigkeit des Gases verschluckt haben konnte, wodurch  $W$  zu klein, also  $C:c$  zu groß werden mußte.

Die schwierigsten Versuche sind die mit Wasserstoffgas, weil man kaum verhüten kann, daß dasselbe nicht entweder zu schnell oder zu langsam durchströmt. Die Temperatur des Zimmers war  $11^{\circ},25$ , das Thermometer ging von  $49^{\circ},5$  auf  $45^{\circ}$  herab, also um  $4^{\circ},5$  binnen 5 Minuten, während welcher Zeit 7373,7 Kubikcentim. Gas durchströmten. Eine ganz gleiche Quantität atmosphärischer Luft machte in der nämlichen Zeit das Thermometer um gleichviele Grade sinken; es waren aber 10 Minuten erforderlich, damit die Temperatur ohne durchströmendes Gas oder Luft um gleich viele Grade herabging. Strömte das Wasserstoffgas langsamer hindurch, so ergab sich eine bedeutend geringere Wärmecapazität desselben. DELARIVE und MARCET sind daher nach ihren Versuchen, die sie auch mit Sauerstoffgas und Stickgas anstellten, überzeugt, daß gleiche Volumina der einfachen Gase unter constantem Drucke die nämliche Wärmecapazität haben; sie beabsichtigen ihre Versuche noch weiter fortzusetzen, als Flüssigkeit im Calorimeter aber Quecksilber anzuwenden, wegen seiner weit geringeren Wärmecapazität. Die sehr schätzbaren Versuche zeigen evident, daß durch das beschriebene Verfahren sehr genaue Resultate erhalten werden, hauptsächlich wenn man die Apparate nicht zu klein ausführt und eine hinlänglich große Menge Gas hindurchströmen läßt. Immerhin bleibt aber fraglich, ob durch die von DELAROCHE und BÉRARD gewählte Methode, der die angegebene übrigens sehr nahe kommt, nicht auf leichtere Weise und mit einer engeren Fehlergrenze gleich genaue oder selbst noch genauere Resultate zu erhalten wären. Die gefundenen Werthe sind nicht auf Wasser als Einheit reducirt; ich habe hierfür aber diejenige GröÙe angenommen, welche DELARIVE und MARCET schon bei ihren früheren Versuchen als die

nichtige anerkannten, und hieraus sind die in der Tabelle aufgeführten Bestimmungen entstanden.

Es kann hier noch beiläufig erwähnt werden, daß H. DAVY<sup>1</sup> ein bis 160° F. erhitztes Thermometer in verschiedenen Gasarten von 52° F. Temperatur erkalten liefs und die ungleichen Zeiten maß, die zu einer Abkühlung bis 106° F. erfordert wurden. Das Volumen der Gase war 21 Kubikzoll, die Zeiten aber giebt folgende Tabelle.

In atmosphärischer Luft .	120 Sec.	Sauerstoffgas . . .	107 Sec.
Wasserstoffgas . . . . .	45 —	Salpetergas . . . .	162 —
Sauerzeugendes Gas . . .	75 —	Kohlensäure . . . .	165 —
Kohlenoxydgas . . . . .	55 —	Chlor . . . . .	186 —
Stickgas . . . . .	90 —		

Es verlohnt sich aber nicht der Mühe, diese ohnehin nicht hinlänglich genauen Resultate einer Berechnung zu unterwerfen.

400) Eine ebenso ausführliche als gehaltreiche Arbeit über die specifische Wärme der Gase hat DULONG<sup>2</sup> geliefert, und er befolgte dabei eine bis dahin noch nicht angewandte Methode. Gegen die Versuche von HAYCRAFT, welcher ohnehin seine Apparate und Verfahrensarten nicht mit hinlänglicher Genauigkeit beschrieben hat, findet er zu erinnern, daß er nur eine einzige zusammengesetzte Gasart, nämlich die Kohlensäure, untersuchte und daher nicht berechtigt war, das aufgefundenen Gesetz auf alle solche Gase anzuwenden; im Allgemeinen bemerkt er aber, daß die Beweglichkeit der Gase und die aus dieser und andern Ursachen folgende ungleich schnelle Aufnahme der Wärme leicht unrichtige Folgerungen herbeiführen könne. Derselbe Einwurf trifft auch die eben erwähnten Versuche von MARCET und DELARIVE, obgleich DULONG zugestehet, daß sie alle von ihm selbst und PETIT für diese Verfahrensart aufgefundenen Vorsichtsregeln in Anwendung gebracht hätten. Die erste Bedingung, meint er, welche erfüllt werden müsse, bestehe darin, daß die Wärmemenge, welche

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1817. p. 60.

<sup>2</sup> Mém. de l'Acad. Roy. des Sc. T. X. Ann. de Chim. et Phys. T. XLl. p. 113. Poggendorff's Ann. XVI. 438. Wiener Zeitschr. Th. VI. St. 4. S. 474. Vergl. Art. Schall. Bd. VIII. S. 421.



von dem den zu erwärmenden Körper einschliessenden Gefässe verschluckt oder abgegeben wird, kein zu großer Theil der gesammten, beim Versuche fortgehenden oder hinzutretenden, Wärme sey, und diese Bedingung lasse sich bei expansibelen Flüssigkeiten kaum überall erreichen. Nach den Dimensionen der von MARCET und DELARIVE gebrauchten Apparate betrug das Gewicht des Glases 7,017 und der darin enthaltenen Luft 0,036 Gramm bei 0,65 Meter Barometerhöhe und 20° C. Temperatur, mithin standen die Wärmemengen, welche beide zu gleicher Erhöhung der Temperatur bedurften, im Verhältniß<sup>1</sup> von 126 zu 1, für ein anderes Gas aber von einer nur  $\frac{1}{4}$  so großen Wärmecapacität würde die Größe dieses Unterschiedes nur  $\frac{1}{500}$  der gesammten Wärmemenge betragen. So kleine Größen zu messen ist nicht wohl möglich, denn bei einer gegebenen Zeit von 5 Minuten entspricht das Intervall der Erwärmung oder Erkältung um eine gleiche Zahl von Graden nur einem Unterschiede von 36 Tertien. Hiernach leitet DULON die Zeiten, welche die verschiedenen Gase erforderten, damit sie um eine gleiche Anzahl von Graden erwärmt wurden, lediglich von der ungleichen Geschwindigkeit ab, mit der sich die inneren Theile derselben mit den äußeren, die allein Wärme durch unmittelbare Mittheilung von den Wandungen des Gefäßes erhielten, vermischten, und da alle Gase eine gleiche Expansivkraft besaßen<sup>2</sup>, so wichen diese Zeiten desto mehr von einander ab, je beträchtlicher der Temperaturüberschuß desselben Gefäßes war, so daß der Unterschied unmerklich werden konnte, wenn sich dessen Wände sehr langsam erwärmten. Das aufgestellte Argument, der gebrauchte Apparat sey fein genug gewesen, um den Unterschied der specifischen Wärme verdünnter Gasarten gegen die der dichteren kenntlich zu machen, und er müsse daher auch genügen, den Unterschied

---

1 Für den später gebrauchten größeren Ballon ist das Verhältniß 55 zu 1; die neuesten Versuche dieser Gelehrten aber unterliegen diesem Vorwurfe nicht.

2 Streng genommen, kann dieses nicht richtig seyn, denn die specifisch leichteren Gase haben eine weit größere Fluidität, und namentlich ist oben §. 598 nachgewiesen worden, daß der Unterschied dieser Beweglichkeit zwischen Wasserstoffgas und atmosphärischer Luft weit größer sey, als zwischen der letzteren unter stärkerem und geringerem Drucke.

der specifischen Wärme verschiedener Gase merkbar zu machen, stellt Dulong in Zweifel, vielmehr müsse man, um diesen Schluss zu begründen, zuvörderst beweisen, daß die Ungleichheit in der Zeit der Erwärmung gleicher Volumina des nämlichen, aber ungleich dichten Gases bloß vom Unterschiede der specifischen Wärme abhängt. Wenn aber weiter bemerkt wird, daß in den vergleichbaren Versuchen mit atmosphärischer Luft unter 0,65 und 0,26 Meter Quecksilberdruck statt der Zeiten, welche zur gleichen Erwärmung nöthig waren, die in gleichen Zeiten erlangten ungleichen Wärmen mitgetheilt seyen, hierdurch aber die Vergleichung erschwert werde, so gestehe ich, daß ich dieses nicht genau zu begreifen vermag; und außerdem wird zur Begründung dieses Einwurfes gefordert, man solle voraussetzen, daß die specifische Wärme des Gases vermöge seiner Verdünnung auf 0 reducirt sey, was doch in der That unmöglich ist. Inzwischen folgert Dulong aus allen diesen Gründen, daß es unzulässig sey, eine Einrichtung dieses Apparates oder eine Verfahrungsweise zu ersinnen, welche erlaube, aus den Zeiten der Erwärmung oder der Erkaltung die specifische Wärme der Gase aufzufinden. Hiernach hält er also die Versuche von Delaroche und Bérard, obgleich sie eine größere Genauigkeit zu wünschen übrig lassen, für diejenigen, welche noch immer das größte Vertrauen verdienen, und daher hinreichen, um außer Zweifel zu setzen, daß alle einfache und zusammengesetzte Gase unter gleichem Drucke und bei gleichem Volumen nicht gleiche Wärmecapacität besitzen. Inzwischen bezögen sich diese Versuche nur auf Gase, die einem constanten Drucke ausgesetzt sind und die Aufgabe bleibe für die Voraussetzung eines constanten Volumens noch ganz unerledigt, biete aber in dieser Beziehung für die experimentelle Untersuchung weit mehr Schwierigkeiten dar, und man habe noch kein Mittel zu ihrer directen Auflösung.

Ohne hier vorläufig auf die Bedingungen des gleichen Druckes und des gleichen Volumens einzugehn, welche ich später klar zu entwickeln mich bemühen werde, müssen sich nothwendig folgende Betrachtungen aufdrängen. Es ist allerdings nicht in Abrede zu stellen, daß Marquet und Delarive ihre Versuche mit sehr geringen Mengen der Gase anstellten, deren Masse, mit der der übrigen Theile des Apparates, namentlich des einschließenden Ballons, verglichen, eine kleine



Größe ist, und die Versuche von DELAROCHE und BÉRARD behalten daher allezeit einen großen Vorzug, weil sie mit so beträchtlichen Mengen angestellt wurden; von der andern Seite aber wird dieser Nachtheil durch anderweitige Bedingungen wieder bedeutend aufgewogen. Dem Wesen nach war der gebrauchte Apparat ein Luftthermometer, und es ist noch niemandem eingefallen, diese Werkzeuge, auch wenn das Verhältniß der Massen der eingeschlossenen Luft gegen die einschließende Hülle noch ungleich größer ist, für ungenau zu halten, wonach die Resultate aller mit Luftthermometern angestellten Versuche höchst unsicher seyn müßten, was der bisherigen Annahme ebenso sehr als einer Vergleichung derselben mit andern, so wie auch unter sich, geradezu widerstreitet. Dazu kommt aber der Umstand, daß im vorliegenden Falle dem Luftthermometer die Wärme jederzeit unter völlig gleichen Bedingungen ganz gleichmäßig zugeführt wurde, mehr als dieses bei irgend sonstigen Versuchen der Fall seyn kann und die Resultate dürfen daher auf weit mehr Genauigkeit gerechte Ansprüche machen, als bei allen andern Anwendungen des für so höchst empfindlich geltenden Luftthermometers der Fall seyn kann. Der Einfluß der ungleichen Fluidität und der hieraus folgenden größeren oder geringeren Beweglichkeit der verschiedenen Gase läßt sich zwar auf keine Weise in Abrede stellen, allein dieser mußte sich in den ersten Minuten am auffallendsten zeigen, in den folgenden aber, wenn die Bewegung einmal begonnen hatte, minder hervortreten; er war auch in dieser Weise bei dem auffallend fluideren Wasserstoffgase wirklich kennbar, allein die Versuche zeigen selbst sehr auffällig, daß diese Ursache unmöglich die einzig wirksame seyn konnte, denn sonst hätten sich bei weitem größere Unterschiede zeigen müssen, und eben die völlige Gleichheit der gefundenen Größen ist gerade dasjenige, was unter dieser Voraussetzung nicht erfolgen konnte. Endlich aber zeigen die durch DELAROCHE und BÉRARD erhaltenen, in der nachfolgenden Tabelle aufgezeichneten Bestimmungen der specifischen Wärmen mit denen verglichen, die durch MARCKT und DELARIVE gefunden wurden, mit alleiniger Ausnahme des ölzerzeugenden Gases, eine so genaue Uebereinstimmung, daß die geringen Unterschiede leicht für Folgen von Beobachtungsfehlern theils bei der Bestimmung der specifischen Wärmen, theils bei



der Ermittlung ihrer specifischen Gewichte gelten können, da die letzteren ohnehin nach den verschiedenen Autoritäten um Größen von einander abweichen, die allein hinreichen würden, die vorhandenen Unterschiede aus ihnen abzuleiten, was um so leichter statt finden kann, wenn beide Fehler auf eine Seite fallen und sich daher summiren.

401) Es scheint mir am geeignetsten, hier zunächst diejenige Darstellung des ganzen Problems nach ihren wesentlichsten Elementen anzureihen, welche DULONG gewählt hat. Bekanntlich erfand LAPLACE<sup>1</sup> durch eine der glücklichsten Inspirationen, wie es hier heisst, die Hypothese, dass man die wirkliche Geschwindigkeit des Schalles in der Luft und überhaupt in den expansibeln Flüssigkeiten erhalten werde, wenn man die nach NEWTON'S Theorie durch Rechnung gefundene Geschwindigkeit mit der Quadratwurzel aus dem Verhältniss der specifischen Wärme der Luft unter constantem Drucke zur specifischen Wärme derselben bei constantem Volumen multiplicire<sup>2</sup>. Wie man sich bemüht habe, aus den Versuchen von CLÉMENT und DésORMES<sup>3</sup>, hauptsächlich aber von GAY-LUSSAC und WELTER<sup>4</sup> diesen Coefficienten aufzufinden, was IVORY<sup>5</sup> und AVOGADRO<sup>6</sup> in Beziehung auf das Problem gethan haben, die Wärmemenge aufzufinden, welche durch Vergrößerung des Volumens einer gegebenen Masse atmosphärischer Luft gebunden und durch Verminderung desselben erzeugt wird, davon war bereits oft die Rede<sup>7</sup>, und es möge daher hier genügen, die Ansichten DULONG'S über die specifische Wärme der Gase zunächst ins Auge zu fassen, welcher alle Apparate und jeden Grad der Genauigkeit bei anzustellenden Versuchen für ungenügend zur Beantwortung dieser Frage hält, und es daher für weit sicherer erachtet, die wirkliche Ge-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. III. p. 238, Mécan. cél. T. V. p. 123.

<sup>2</sup> Vergl. Art. Schall. Bd. VIII. S. 412.

<sup>3</sup> Journ. de Phys. T. LXXXIX. p. 333.

<sup>4</sup> Auf diese stützt sich insbesondere LAPLACE in Méc. cél. T. V. p. 125.

<sup>5</sup> Philos. Magaz. New Ser. T. I. p. 449.

<sup>6</sup> Memorie della reale Accademia delle Scienze di Torino. T. XXXIII. p. 237.

<sup>7</sup> S. oben: Erzeugung der Wärme durch Compression der Luft. Vergl. DALTON in Manch. Mem. T. V. p. 525.

schwindigkeit des Schalles in jeder elastischen Flüssigkeit zu bestimmen, um diese der Laplace'schen Theorie gemäß mit der theoretisch gefundenen zu vergleichen. Dabei hält er es für einen erwiesenen Satz, daß das Quadrat der Schallgeschwindigkeit in einem Gase, dividirt durch die nach NEWTON's Formel berechnete Schallgeschwindigkeit, dem Verhältniß der beiden specifischen Wärmen gleich sey. Nach LAPLACE's Hypothese ist nämlich<sup>1</sup>

$$V^2 = g \frac{h}{D} (1 + 0,00375 t) \times k,$$

also

$$k = \frac{V^2}{g \frac{h}{D} (1 + 0,00375 t)},$$

worin V die wirkliche Schallgeschwindigkeit, h den Barometerstand, D die Dichtigkeit der Gasart gegen Quecksilber, g die Normalgeschwindigkeit fallender Körper in Folge der Schwere, t die Temperatur in Centesimalgraden bezeichnen und sonach k denjenigen Coefficienten, womit die theoretisch gefundene Geschwindigkeit multiplicirt werden muß, um die wirkliche zu erhalten, welcher dann nichts anderes ist, als das Verhältniß der specifischen Wärme dieser Gasart unter constantem Drucke zu der unter constantem Volumen. Für atmosphärische Luft ist die Geschwindigkeit der Schallfortpflanzung durch eine Menge Versuche mit hinlänglicher Genauigkeit aufgefunden, für sonstige Gasarten und für Dämpfe ist dieses aber nur durch indirecte Versuche möglich, und wenn dann auf gleiche Weise die Gröfse V auch für diese ermittelt ist, so läßt sich für sie gleichfalls der Werth von k aus der Formel entnehmen. Ueber die Bemühungen der verschiedenen Gelehrten, dieses Problem zu lösen, ohne daß der erste unter ihnen, CHLADNI, und seine nächsten Nachfolger die Gröfse k hieraus zu bestimmen die Absicht hatten, ist bereits ausführlich gehandelt worden<sup>2</sup>; nicht minder sind die Versuche von DULONG, wodurch er den Factor k mit größter Schärfe zu ermitteln suchte, so wie die kaum überwindlichen Schwierigkeiten angegeben, welche mit dem von ihm gewählten Verfahren verbunden sind, und es bleibt daher nur noch übrig, die

<sup>1</sup> Vergl. Art. Schall. Bd. VIII. S. 403.

<sup>2</sup> Ebend. S. 469.

Resultate mitzutheilen, zu denen er auf diesem Wege gelangte. Wird als richtig angenommen<sup>1</sup>, daß eine an beiden Enden offene Pfeife in der Mitte einen Schwingungsknoten beim Tönen erhält, mithin wegen der Gleichheit der Longitudinalschwingungen des erzeugten und des fortgepflanzten Tones die Zahl der einfachen Vibrationen gefunden wird, wenn man die halbe Länge der Pfeife in die Entfernung dividirt, wohin der Schall gelangt, beides für die Zeiteinheit einer Secunde genommen, und daß sich daher die Weite der Fortpflanzung des Schalles aus der Menge der Vibrationen einer gegebenen Pfeife finden läßt, welche Menge der einfachen Vibrationen durch die Tonhöhe bestimmt ist, und daß endlich der genannte Factor  $k$  für jede einzelne Gasart erforderlich ist, um die Weite der Fortpflanzung des Schalles in einer Secunde theoretisch zu bestimmen, so muß sich auch der für jede Gasart erforderliche Werth von  $k$  oder das Verhältniß der specifischen Wärme jeder Gasart unter gleichem Volumen zu der unter gleichem Drucke aus der ungleichen Tonhöhe einer und derselben Pfeife beim Einströmen verschiedener Gase in dieselbe finden lassen, vorausgesetzt, daß die übrigen die Tonhöhe sowohl, als auch die hiermit verbundene Geschwindigkeit der Fortpflanzung des Schalles, bedingenden Gröfsen hinlänglich berücksichtigt sind. Da man alles dieses als genügend bewiesen betrachtet, auch keiner dieser Sätze der Theorie und zahlreichen Erfahrungen zu Folge durchaus keinem Zweifel unterliegt, mit alleiniger Ausnahme der auf die Gröfse  $k$  sich beziehenden Voraussetzung, die aber von DULONG als ein festbegründetes Axiom betrachtet wird, so folgt, wenn für eine und dieselbe Pfeife bei Anwendung verschiedener Gase die aus den Tonhöhen gefundenen Schwingungsmengen in einer Sexagesimalsecunde mittlerer Sonnenzeit durch  $n$  für atmosphärische Luft, durch  $n'$  für irgend ein anderes Gas bezeichnet werden, wenn ferner  $p$  die Dichtigkeit der Gasart gegen die der Luft als Einheit genommen,  $t$  und  $t'$  die Temperaturen der Luft und der verglichenen Gasart und endlich  $k$  und  $k'$  die genannten Coefficienten für die eine und die andere bezeichnen, daß folgende Proportion als richtig gelten müsse:

1 S. Art. Schall. Bd. VIII. S. 272.



$$n:n' = \sqrt{(1+0,00375t)} \sqrt{k} : \frac{\sqrt{(1+0,00375t)} \sqrt{k'}}{\sqrt{p}}$$

Hierin sind alle Gröfsen bekannt, aufser  $k'$  (denn der Werth von  $k$  wird durch DULONG aus den Resultaten der genau ermittelten Fortpflanzungsgeschwindigkeit des Schalles in atmosphärischer Luft, nicht aber aus den zahlreichen, unter sich jedoch nicht genau übereinstimmenden Versuchen über die Ausscheidung der Wärme durch Compression der Luft, entnommen, welche insgesamt diese Gröfse zu gering geben), und so läfst sich also der Werth von  $k'$  für jede Gasart aus den angestellten Versuchen finden. Ist aber letzterer bekannt, so werden hieraus die in folgender Tabelle enthaltenen Bestimmungen entnommen.

Gase	Werth von $k'$	Spec. Wärme bei constantem Volumen, die der Luft als Einheit genommen.	Spec. Wärme bei constantem Druck, die der Luft als Einheit genommen.	Spec. Wärme bei constantem Druck nach DELAROCHE und BÉRARD.	Temperaturerhöhung durch Compression von $\frac{1}{273}$ des ursprünglichen Volumens bei 0° C. und unter 0,76 Meter Druck.
Luft . . . . .	1,421	1,000	1,000	1,000	0°,421
Sauerstoffgas .	1,415	1,000	1,000	0,976	0,421
	1,417				
	1,413				
Wasserstoffgas	1,409	1,000	1,000	0,903	0,421
	1,405				
Kohlensäure .	1,337	1,249	1,175	1,258	0,337
	1,340				
Kohlenoxydgas	1,423	1,000	1,000	1,034	0,423
	1,433				
Stickstoffoxydg.	1,343	1,227	1,160	1,350	0,343
ölbildendes Gas	1,240	1,754	1,531	1,553	0,240

DULONG bemerkt, daß hauptsächlich seine Bestimmung der specifischen Wärme des Wasserstoffgases von denen anderer Experimentatoren abweiche, was sich jedoch nur auf diejenigen Resultate beziehen kann, die durch ähnliche Versuche, als die seinigen, gefunden wurden, denn die durch DELAROCHE und

BÉHARD erhaltene Gröfse weicht nur um 0,024 ab, und da nach DELARIVE und MARCET die specifische Wärme aller Gase gleich seyn soll, so ist gar kein Unterschied vorhanden. Dagegen fand DULONG den durch ganz reines Wasserstoffgas erzeugten Ton fast zwei Octaven höher, als den durch atmosphärische Luft, CHLADNI dagegen erhielt nur eine Octave und die kleine Terze oder gar nur eine Octave, und VAN REES zwar mehr, aber immer noch  $\frac{1}{4}$  zu wenig, in welchem Falle der Factor  $k$  hätte negativ seyn, also durch die Schallwellen keine Wärme hätte ausgepfeist, sondern vielmehr einige hätte verschluckt werden müssen.

402) DULONG erläutert die Sache, die an sich nicht eigentlich dunkel ist, ausführlicher, als wohl nöthig seyn dürfte, gelangt aber dadurch zu Resultaten, die im Grunde mit den durch DELARIVE und MARCET aufgefundenen übereinstimmen, obgleich er diese anfangs in seiner Abhandlung als unzulässig darzustellen scheint, und doch dürfte die von den letzteren Gelehrten angewandte Methode den Vorzug vor der durch DULONG gewählten verdienen, deren Basis ebenso wenig, als die daraus hervorgehenden Folgerungen mit anderweitigen erwiesenen Thatsachen harmoniren, wie bereits an einem andern Orte<sup>1</sup> bemerkt worden ist. Nimmt man die Wärmemenge, welche erforderlich ist, um eine Gasmasse, deren Volumen unveränderlich bleibt, um  $1^{\circ}$  C. ihrer Temperatur zu erwärmen, als Einheit an, so wird die Wärmemenge, welche nöthig ist, um dieselbe Masse, sobald sie sich unter ihrem anfänglichen Drucke verbleibend frei ausdehnen kann, um  $1^{\circ}$  C. zu erwärmen, 1,421 betragen und die Masse wird, wenn man von ihrem Volumen bei  $0^{\circ}$  ausgeht, um 0,00375 zunehmen. Wird dann angenommen, dafs dieselbe Masse, nachdem sie diese Veränderung der Temperatur und des Volumens erlitten hat, plötzlich ohne Wärmeverlust auf ihr früheres Volumen zurückgebracht würde, so müfste die sich dann einstellende Temperaturerhöhung blofs von der Wärmeportion herrühren, welche dieselbe Masse bei einer Ausdehnung von 0,00375 ohne anderweitigen Wärmeverlust absorbiren würde, und gilt dann die Wärmecapacität des ursprünglichen Volumens als Einheit, so ist der Ueberschuß von 0,421 das Maß des thermometrischen Effectes,

<sup>1</sup> S. Art. Schall. Bd. VIII. S. 424.



welcher in der Masse bei constantem Volumen durch die 0,00375 betragende Verdichtung hervorgebracht wird. Eben dieser Schluß gilt auch für die übrigen einfachen elastischen Flüssigkeiten, da die geringen Abweichungen sich leicht als Beobachtungsfehler betrachten lassen, und so folgt also, daß sie bei gleicher Verdichtung gleiche Temperaturerhöhung geben. Da aber erwiesen ist, daß die einfachen Gase unter constantem Drucke gleiche specifische Wärmen haben, so erklärt sich dieses am einfachsten aus der Annahme, daß die Gase auch bei constantem Volumen eine gleiche specifische Wärme besitzen, und daß sie alle bei gleicher *Condensation* eine gleiche absolute Wärmemenge entwickeln. Für die übrigen, nicht einfachen, gasigen Substanzen folgt aus den Versuchen, daß das Verhältniß der beiden specifischen Wärmen im Allgemeinen desto kleiner wird, je größer die Wärmecapacität des Gases ist, welchem dieser Coefficient angehört, und diesernach ist die Temperaturerhöhung, welche in verschiedenen Gasen durch eine gleiche *Condensation* hervorgebracht wird, desto geringer, je größer die specifische Wärme ist. Hiernach findet bei den einfachen Gasen sowohl, als auch bei den zusammengesetzten das nämliche Verhalten statt, und wir gelangen sonach zu folgenden, durch ihre Einfachheit merkwürdigen, Gesetzen: 1) alle Gase, wenn man bei gleicher Temperatur und unter gleichem

---

1 Dieser Satz ist es eben, welcher sich nicht wohl mit der Erfahrung vereinigen läßt, denn es würde folgen, daß ein Gas, wenn es durch eine Zusammendrückung um 0,00375 seines Volumens 0,421 Wärme abgäbe, durch eine Zusammendrückung um 2 seines Volumens, also um das Doppelte, nach der Proportion

$$0,00375 : 0,421 = 2 : x$$

nicht weniger als 224°,8 C. Wärme abgeben müßte. Allerdings soll hier nur die Rede seyn von dem Verhältniß der specifischen Wärme der Gase unter gleichem Drucke zu der unter gleichem Volumen der Gase, und ein gleiches Volumen ist mit der Compression unverträglich; allein dieses Argument würde nur die Begriffe verdunkeln, wie im folgenden §. gezeigt werden soll, und außerdem könnte man zu einem gegebenen Volumen Luft ein anderes gleiches Volumen von gleicher Dichtigkeit pressen, NAVIER gelangt durch einen gelehrten *Calcul*, wobei er sich auf die Versuche von CLÉMENT und DESORMES, so wie von DELAROCHE und BÉCARD stützt, zu dem Resultate, daß durch  $\frac{1}{116}$  Verminderung des Volumens 1° C. Wärme frei wird. Der große Unterschied beider Bestimmungen ist nicht geeignet, Vertrauen zu erwecken.



Drucke ein gleiches Volumen von ihnen nimmt und plötzlich um einen gleichen Bruchwerth dieses Volumens zusammen-drückt oder ausdehnt, entwickeln oder verschlucken eine gleiche absolute Wärmemenge; 2) die Temperaturänderungen, die hieraus hervorgehn, verhalten sich umgekehrt wie die specifischen Wärmen bei constantem Volumen.

403) So schätzbar die hier mitgetheilten Versuche auch sind, und so sinnreich die gewählte Methode zur Bestimmung der specifischen Wärmen verschiedener Gasarten auf den ersten Blick auch scheinen mag, so kann dieselbe doch zu keinen genügenden Resultaten führen, weil von vorn herein zwei Dinge als nothwendig mit einander verbunden betrachtet werden, deren Abhängigkeit von einander erst eines genügenden Beweises aus der Erfahrung bedarf. Um sich hiervon zu überzeugen, darf man nur den eigentlichen *Begriff der specifischen Wärme*, wie er nicht bloß in Beziehung auf gasförmige Flüssigkeiten, sondern auch auf Körper von jedweder Aggregatform sachgemäß festgesetzt ist, und mit den allgemeinen Principien über das Verhalten des Wärmestoffes an sich und in Beziehung auf die Molecüle der Körper im Einklang steht, genau ins Auge fassen. Nehmen wir irgend einen Körper bei einer willkürlichen Temperatur, so enthält derselbe eine gewisse Menge Wärme; d. h. seine Molecüle, die der bloßen Attraction folgend zur unmittelbaren Berührung unter sich gelangen würden, werden durch die sie umgebenden Wärmesphären in einem gewissen Abstände von einander gehalten, welcher durch das stabile Gleichgewicht zwischen der Anziehungskraft der Molecüle unter sich und der Repulsion der Wärme bedingt ist. Dieser vorhandene Wärmestoff wirkt auf diese Weise repulsiv nicht bloß gegen die Molecüle des gegebenen Körpers, sondern auch gegen die eines jeden, in seinen Bereich kommenden, andern Körpers, und er wird daher, um dieses kurz auszudrücken, die Größe seiner Spannung auch durch die Grade eines seiner Wirkung ausgesetzten Thermometers kenntlich machen. Wird einem solchen Körper weitere Wärme zugeführt, so muß die Repulsion wachsen, seine Molecüle werden sich weiter von einander entfernen und sein Volumen muß sich vergrößern; eine gleiche Wirkung auf das mit ihm verbundene Thermometer, ist hiermit unzertrennlich verbunden, und die Temperatur zeigt sich höher. Hieraus folgt nothwendig, daß

ein und derselbe Körper, wenn er durch mechanische Gewalt bei der erhaltenen Temperatur genau um soviel zusammenge-  
drückt würde, als er durch die Erhöhung seiner Wärme aus-  
gedehnt ist, und er wieder zur ursprünglichen Temperatur zu-  
rückkehrte, genau so viele Wärme abgeben müßte, als er zur  
Erzeugung der ihm gewordenen Volumensvermehrung aufge-  
nommen hatte; dagegen folgt durchaus nicht, weder aus theo-  
retischen Gründen, noch aus den bisherigen Erfahrungen, daß  
zu gleichen Volumensvermehrungen verschiedener Körper, wo-  
bei ihre sensible Wärme zugleich dieselben Grade des Ther-  
mometers abgibt, auch gleiche Quantitäten Wärme erfordert  
werden. Theoretisch kann dieses nicht wohl statt finden, so-  
fern die hierzu erforderliche Wärmemenge durch die Anzie-  
hung der Molecüle der gegebenen Körper unter sich und gegen  
die Molecüle der Wärme bedingt wird, weswegen auch die Aus-  
dehnungen der verschiedenen Körper so bedeutend ungleich sind.  
Die für die verschiedenen Körper, unter der Voraussetzung,  
daß sie ihren Aggregatzustand nicht ändern, erforderliche Wär-  
memenge, die sie bedürfen, damit ein ihrem Einflusse aus-  
gesetztes Thermometer von einem gegebenen Stande zu einem  
höheren Stande übergeht (welche Thermometerstände übrigens  
bei allen gleich seyn müssen) und welche also erforderlich ist,  
um einen gleichen Zuwachs der in ihnen wirksamen sensiblen  
Wärme zu erzeugen, heißt dann ihre *specifische Wärme*, und  
so fern die Eigenthümlichkeit der Körper, zur Erzeugung die-  
ser Veränderung ihres Zustandes mehr oder weniger Wärme zu  
bedürfen, in ihnen selbst liegt, legen wir ihnen eine größere  
oder geringere *Wärmecapacität* bei. Dieser Begriff ist durch-  
aus scharf und bestimmt, und läßt sich auf alle Körper von  
den verschiedensten Bestandtheilen und bei ungleichem Aggre-  
gatzustande anwenden; es folgen aber aus der Natur der Sa-  
che einige Bedingungen, welche keineswegs übersehn werden  
dürfen.

Zuvörderst ist eine Vergrößerung des Volumens unum-  
gänglich nothwendige Bedingung, sobald man die specifische  
Wärmecapacität zu ermitteln strebt; es kann von dieser nicht  
die Rede seyn, wenn nicht Wärme hinzukommt und also das  
bestehende Volumen vermehrt wird, wobei wir das Entgegen-  
gesetzte, nämlich Verminderung der Temperatur, ganz unbe-  
rücksichtigt lassen können, weil die hieraus hervorgehenden

Resultate die nämlichen, wenn auch die umgekehrten sind. Geht man aber von einer gegebenen Temperatur  $= t$  aus, und zu einer andern  $= t'$  über, wird hierzu eine gewisse Wärmemenge  $= (t' - t) \times$  erfordert, die wir einmal als bekannt und  $= a$  annehmen wollen, geht man weiter von der Temperatur  $= t'$  zu einer andern  $= t''$  über, so daß  $(t' - t) = (t'' - t')$  ist, so muß nothwendig hierzu eine gewisse Wärmemenge  $= (t'' - t') \times x'$  erfordert werden, und dann fragt sich, ob  $x' = x$  also  $= a$  oder  $= a \pm \Delta a$  seyn wird. Nach theoretischen Gründen ist die Gleichheit beider Werthe höchst unwahrscheinlich, so wie nicht minder die Annahme, daß  $x' = a - \Delta a$  seyn sollte; denn wenn durch Vermehrung der Wärme das Volumen eines Körpers wächst, mithin seine Molecüle weiter von einander getrieben werden, und sich die Masse der Wärme zwischen ihnen anhäuft, so wird diese, wenn sie auch einen gleichen sensibeln Effect auf das Thermometer ausübt, nicht in gleicher, sondern in verhältnißmäßig vermehrter Masse vorhanden seyn müssen, und hiernach müßte  $x' = a + \Delta a$  seyn, was auch mit der Erfahrung übereinstimmt, wie sich später zeigen wird. Wie groß der absolute Werth dieses Unterschiedes sey, ist schwer zu ermitteln, da es schon eine schwierige Aufgabe ist, aufzufinden, ob überall ein Unterschied statt findet; noch weniger aber darf man hoffen, das Gesetz der Zunahme dieser Vermehrungen mit steigenden Temperaturen genau zu ermitteln. Dieses wäre insofern minder wesentlich, als sich aus den Resultaten der Versuche ergibt, daß der absolute Werth dieser Größe nur sehr klein ist. Wie dieses aber auch seyn mag, so geht doch hieraus hervor, daß die für einen gewissen Temperaturunterschied  $t' - t$  gefundene specifische Wärmecapacität mit eigentlicher Schärfe weder zu  $t$  noch zu  $t'$ , sondern, und auch dieses nur annähernd, zu  $\frac{t' + t}{2}$  gehört. So wie man also das specifische Gewicht eines Körpers auf  $0^\circ$  seiner Temperatur reducirt, müßte auch die specifische Wärme auf eine bestimmte Temperatur reducirt werden, wozu aber bis jetzt noch meistens die genauen Bestimmungen fehlen.

404) Berücksichtigen wir, statt wie bisher alle Körper von willkürlicher Aggregatform, speciell die gasförmigen Substanzen, so muß auf sie das als allgemein gültig Behauptete gleichfalls Anwendung leiden, allein es kommt dann bei ihnen der



hohe Grad der Ausdehnung in Betrachtung, welchen sie durch die Erhöhung der Temperatur erleiden, da sie sich hierdurch im Mittel etwa 100mal stärker, als die meisten starren Körper und ungefähr 8mal stärker, als Wasser ausdehnen. Wenn aber die Ausdehnung der festen Körper nach theoretischen Ansichten einen Einfluß auf ihre Wärmecapacität haben muß, und auch die Erfahrung ergiebt, daß diese mit zunehmender Temperatur wächst, so muß dieser Einfluß bei gasförmigen Körpern noch größer seyn, und derselbe verdient daher hierbei vorzugsweise berücksichtigt zu werden; inzwischen sind mir keine Versuche bekannt, welche hierüber genügende Auskunft zu geben vermöchten. Nach der Analogie der festen und tropfbar flüssigen Körper zu schließen, müßte man vermuthen, daß die specifische Wärme auch bei den Gasen mit der Zunahme der Temperatur wachse; wir werden aber später sehen, daß dieser Einfluß beim Wasser ungleich kleiner ist, als bei festen Körpern, und wenn wir annehmen, daß derselbe der Größe der Ausdehnung umgekehrt proportional sey, so könnte er bei den Gasen schon negativ werden, und deren specifische Wärmecapacität bei höherer Wärme sogar geringer seyn, dürften die durch DELAROCHE und BÉRARD einerseits, und die durch DELARIVE und MARCET andererseits erhaltenen Bestimmungen als völlig genau gelten, so könnten sie zum Beweise dieses Satzes dienen, denn die mittlere Temperatur der untersuchten Gase war bei den Ersteren eine beträchtlich höhere, als bei den Letzteren, und dennoch fanden jene im Ganzen die specifischen Wärmen der nämlichen Gase geringer, als diese, deren Messungen bei weit geringeren Temperaturen angestellt wurden. Bei festen Körpern ist übrigens die mit wachsender Temperatur zunehmende Wärmecapacität so bedeutend, wie wir bald sehen werden, daß der Unterschied allerdings Beachtung verdient, bei den Gasen aber scheint letzterer so gering zu seyn, daß man ihn vorläufigfüglich vernachlässigen darf; auf jeden Fall kann aber dieser Umstand der Bestimmung der specifischen Wärmecapacität der Körper überhaupt nicht im Wege stehn.

405) Eine zweite Eigenthümlichkeit der Gase, die sich bei tropfbaren Flüssigkeiten und festen Körpern gar nicht findet, auf die Bestimmung der specifischen Wärmen aber nothwendig einen bedeutenden Einfluß ausüben muß, ist eben ihre Expansion, wodurch die Größe der zu den jedesmaligen Versuchen

verwandten Masse ausnehmend bedingt wird. Inzwischen sind die hierüber bestehenden Gesetze mit so großer Genauigkeit fest begründet, daß die hieraus entnommenen Correctionen dem Bedürfnis vollkommen Genüge leisten, und man daher jederzeit mit größter Schärfe die zu den Versuchen verwandten Massen zu bestimmen vermag. Handelt es sich daher um die Aufgabe, die specifische Wärme der Gase aufzufinden, so kann die Bestimmung der zu den Versuchen verwandten Massen durchaus keine Schwierigkeiten machen, von der andern Seite betrachtet gestaltet sich aber die Aufgabe ganz anders, und wird ungleich verwickelter.

Nach dem so eben aufgestellten Satze wird jede Gasart, wenn man sie um einen aliquoten Theil ihres Volumens zusammendrückt, gerade so viel Wärme hergeben, als sie aufnehmen müßte, um aus dem durch Compression erhaltenen Volumen bei ungeändertem Drucke und gleichbleibender Temperatur wieder zum ursprünglichen Volumen zurückzukehren. Die hierdurch erzeugte oder absorbirte Wärme hat aber, genau genommen, mit ihrer specifischen Wärmecapacität nichts gemein, mindestens darf sie mit dieser nicht als identisch betrachtet werden, vielmehr gehört sie zur Classe der durch Compression frei gewordenen Wärme. Allerdings ist, wie so eben gleichfalls gezeigt wurde, bei der Untersuchung der specifischen Wärme unter constantem Drucke eine Vergrößerung des Volumens unvermeidlich, weil keine Versuche ohne den Uebergang der Gase von einer Temperatur zu einer andern denkbar sind, und hiermit eine Veränderung des Volumens nothwendig verbunden ist, wenn die Bedingung des gleichbleibenden Druckes verlangt wird; allein eben diese Veränderung des Volumens findet auch bei tropfbar flüssigen und starren Körpern, wenn gleich in einem weit geringeren Grade statt. So wenig es aber geeignet seyn würde, die specifische Wärme eines festen Körpers, z. B. des Kupfers, aus der Quantität Wärme zu bestimmen, welche durch Compression desselben um einen aliquoten Theil seines Volumens frei wird, ebenso wenig kann dieses auch bei den Gasen geschehn<sup>1</sup>. Wird

1 Auf ein hiermit allerdings zusammenhängendes Verhalten der Gase lege ich gar kein Gewicht, und ziehe dasselbe daher nicht in den Bereich der vorliegenden Untersuchung. Bekanntlich werden, wo nicht gewiß, doch muthmaßlich alle Gase durch Entziehung der



dieses aber zugegeben, so kommt man offenbar in einen Widerspruch mit den so eben aufgestellten Sätzen; denn wenn diejenige Wärme die specifische einer Gasart heisst, welche erforderlich ist, dieselbe von einer gewissen Temperatur  $= t$  bis zu einer höheren  $= t'$  zu erwärmen, wobei dann zugleich ihr Volumen  $v$  in ein anderes  $= v'$  übergeht, gleichbleibenden äusseren Druck vorausgesetzt, so scheint es auf den ersten Blick, als sey dieselbe identisch mit derjenigen, welche aus dem Gase ausgepresst wird, wenn man dasselbe wieder bis zu seinem anfänglichen Volumen  $V$  zusammenpresst und zur anfänglichen Temperatur  $= t$  zurückbringt. Eine nähere Betrachtung zeigt aber bald den wesentlichen Unterschied zwischen beiden. Ist von *specifischer Wärme* der Gase die Rede, so muß nach der Analogie mit allen übrigen Körpern diejenige darunter verstanden werden, welche erfordert wird, dasselbe von der Temperatur  $t$  auf die Temperatur  $t'$  zu bringen, wobei dann die gleichzeitige Ausdehnung des Gases nur etwas Hinzukommendes ist, was bei allen andern Körpern gleichfalls, aber in einem geringeren Grade, statt findet. Wird dagegen ein Gas zusammengedrückt, so geht es von der Temperatur  $t$  zur Temperatur  $t'$  über, und die hierdurch frei werdende Wärme müßte eigentlich zunächst *Wärme durch Compression* genannt werden, man hat aber beide Arten von Wärme neuerdings *specifische Wärme unter constantem Drucke* und *specifische Wärme unter constantem Volumen* genannt.

Um beide besser mit einander zu vergleichen, wollen wir

---

Wärme und durch Compression tropfbar flüssig, und ändern daher ihren Aggregatzustand. Ebenso wenig, als dieses, wird aber gleichfalls bestritten, daß dieselben Körper in ihren verschiedenen Aggregatzuständen auch verschiedene specifische Wärmecapacitäten haben, mindestens ändern sich die letzteren sehr bedeutend beim Uebergange aus dem einen in den andern, und sind auf jeden Fall während dieses Ueberganges nicht meßbar. Man könnte daher annehmen, daß die Gase sich in Folge jeder Compression und Wärmeentziehung in diesem Uebergange befänden, mithin keine Untersuchung ihrer specifischen Wärme gestatteten; allein die geringe, bei den Versuchen dieser Art vorkommende Abkühlung oder Compression kann um so weniger in Betrachtung gezogen werden, als die Veränderung der Aggregatform durch starken Druck und sehr intensive Kälte plötzlich erfolgt.



annehmen, es sey  $t' = t + \alpha$ , wobei  $t$  jede willkürliche Temperatur bezeichnen kann. Wird bei gleichbleibendem Drucke die Temperatur des Gases um  $\alpha$  erhöht, so verwandelt sich das Volumen  $V$  in  $V'$  oder in  $V + \omega$ , und dem Gase muß daher  $\alpha$  Temperatur zugeführt werden, wenn eine Volumensvermehrung von  $\omega$  erzeugt werden soll. Nimmt man dagegen ein Volumen Gas  $= V$  bei der Temperatur  $t$ , und bringt man es durch Compression auf ein Volumen  $V'' = V - \omega'$ , so wird seine Temperatur von  $t$  zu  $t + \alpha'$  übergehn. Berücksichtigen wir hierbei bloß die Unterschiede der Temperaturen, sofern im ersten Falle  $\alpha$  zugeführt, im zweiten  $\alpha'$  frei wird, in beiden Fällen aber diese Ueberschüsse in der als gleich angenommenen und unveränderten Masse des Gases vorhanden sind, so fragt sich, wie beide sich zu einander verhalten, und dieses Verhältniß wäre dann das, was man durch specifische Wärme unter constantem Drucke und unter constantem Volumen versteht. Als genügend erwiesen darf gelten, daß für  $\alpha = 1$  die GröÙe  $\omega = 0,00375$  wird, oder daß jede Gasart sich durch Erhöhung ihrer Temperatur um  $\frac{1}{273}$  seines Volumens ausdehnt, zugleich aber sagt Dulong ausdrücklich, daß durch die Compression jeder Gasart um  $\frac{1}{273}$  ihres Volumens  $1^\circ$  C. frei werde, und hiernach müßten bei gleich seyn, es könnte also kein anderes Verhältniß zwischen der specifischen Wärme unter gleichem Drucke und unter gleichem Volumen, als das der Gleichheit statt finden; allein so gewiß der erste Satz durch Erfahrung begründet ist<sup>1</sup>, ebenso wenig stimmt der letzte mit den darüber angestellten Versuchen überein<sup>2</sup>, theoretisch betrachtet würde derselbe aber zu Folgerungen führen, die sich nicht wohl mit unbestreitbaren Thatsachen vereinigen lassen. Denken wir uns ein gewisses Volumen Gas  $= V$  von gegebener Masse, welchem zu seiner Temperatur  $= t$  noch Wärme  $= \alpha$  zugeführt wird, so daß hiernach sein Volumen um die GröÙe  $\omega$  wächst, so muß die Temperatur desselben  $= t + \alpha$  bleiben, wenn bei fortdauernd gleichem Drucke das Volumen  $= V + \omega$  bleiben soll. Wird dann dieses Volumen  $= V + \omega$  so weit

<sup>1</sup> Es ist außerwesentlich, die ältere Bestimmung von 0,00375 für die Ausdehnung der Gase durch  $1^\circ$  C. statt der neuesten richtigern beizubehalten.

<sup>2</sup> Vergl. Art. *Krde.* Bd. III. S. 1008.

zusammengedrückt, daß es wieder zum früheren  $V$  übergeht, so steigt die Temperatur von  $t + \alpha$  zu der höheren  $t + \alpha + \alpha'$ , und  $\alpha'$  wird frei, die Elasticität des Gases (oder der Druck desselben) geht aber nicht zu derjenigen zurück, welche es vor seiner Ausdehnung durch Wärme besaß und welche der Temperatur  $t$  zugehörte, sondern zu derjenigen, welche zur Temperatur  $t + \alpha$  gehört, als welche ihm auch nach der Zusammendrückung und nach dem Abgeben von  $\alpha'$  bleibt; erst nachdem es dann noch  $\alpha$  abgegeben hat, wird es unter unverändertem Volumen seine ursprüngliche Elasticität wieder erhalten. Hieraus folgt aber keineswegs, daß  $\alpha = \alpha'$  seyn sollte, und ebenso wenig ist die Folgerung begründet, daß durch Zusammendrückung eines Gases um einen aliquoten Theil seines Volumens gerade so viel Wärme frei werden sollte, als erforderlich ist, dasselbe bei unverändertem Drucke um einen gleichen aliquoten Theil auszudehnen; denn der physische Zustand desselben ist in beiden Fällen verschieden, sofern es im ersten eine größere Dichtigkeit hat als im letzteren, und in jenem seine Molecüle einander näher gebracht sind als in diesem. Es könnte dieses nur dann statt finden, wenn die einer gegebenen Masse eines Gases zugehörige Wärmemenge von der Zahl seiner Molecüle unabhängig wäre, und bloß dem eingenommenen Raume zugehörte, in welchem Falle die durch Verminderung dieses Raumes frei gewordene Wärme genau so viel betragen müßte, als die zum Erfüllen eines vergrößerten Raumes erforderliche. Läßt sich gleich nicht beweisen, daß ein solches Verhalten unstatthaft sey, so folgt seine Wirklichkeit doch keineswegs von selbst, und es muß daher die specifische Wärme der Gase, d. h. diejenige Menge, welche erforderlich ist, um eine gegebene Masse von einer Temperatur  $t$  auf eine andere  $t + \alpha$  zu bringen, ebenso wohl als diejenige, welche dadurch frei wird, daß man dieselbe Masse von dem Volumen  $V$  auf das kleinere  $v - \omega$  zurückbringt, durch Versuche ausgemittelt werden, wozu sich jedoch die durch Dulong angestellten nicht eignen, weil sie auf noch unerwiesenen Sätzen beruhn. Mit Recht wendet außerdem SUERMAN<sup>1</sup> gegen dieselben ein, daß die Gleichheit der specifischen Wärme bei den verschiedenen elastischen Flüssigkeiten aus ihnen nicht folge,

<sup>1</sup> Dissert. de calore fluidorum elast. specifico. p. 63.

weil die drei Versuche mit Sauerstoffgas und die zwei mit Wasserstoffgas angestellten nach derselben Seite hin abweichen; außerdem aber sey die Aehnlichkeit der specifischen Wärmen, wie sie DULONG aus seinen Versuchen berechne und aus denen von DELAROCHE und BÉRARD ableite, keineswegs so groß, daß die von jenem daraus entnommenen Folgerungen als genügend begründet erscheinen könnten.

406) Uebergehn wir demnach die Bemühungen der Gelehrten, welche darauf gerichtet sind, die durch Compression der Gase frei werdende Wärme aufzufinden<sup>1</sup>, und betrachten wir nur diejenigen, welche geeignet sind, die specifische Wärme derselben der Feststellung dieses Begriffes gemäß anzugeben, so verdienen zunächst die von JAMES ARJOHN erwähnt zu werden. Die Resultate seiner ersten Versuche machte er in der Versammlung der brittischen Naturforscher im Jahre 1835 bekannt<sup>2</sup>, und äußerte dabei, daß die von ihm angewandte Methode eine neue, von ihm erfundene sey, gegründet auf die durch Verdunstung entstandene Kälte. Die Formel, deren er sich bediente, um aus den durch Versuche gefundenen Größen die specifische Wärme der Gase zu ermitteln, ist folgende:

$$f'' = f - \frac{48ad}{e} \times \frac{p}{30},$$

woraus

$$a = \frac{(f' - f'')e}{48d} \times \frac{30}{p}$$

gefunden wird, wenn  $f''$  die Elasticität des Wasserdampfes beim Thaupuncte;  $f'$  seine Elasticität bei der Temperatur  $t'$ , welche das benetzte Thermometer anzeigt;  $d$  den Unterschied dieser Temperatur und der Temperatur der Luft  $= t$ ;  $e$  die Elasticitätswärme des Wasserdampfes bei seiner durch  $f'$  ausgedrückten Spannung;  $a$  endlich die specifische Wärme der zu den Versuchen genommenen Gasart bezeichnet. Diese Formel,

<sup>1</sup> Der Vollständigkeit wegen erwähne ich H. MEIKLE in Edinburgh New Phil. Journ. N. IV. p. 328. Vergl. N. II. p. 332. Uebrigens vergl. Art. Erde. Bd. III. S. 1008.

<sup>2</sup> Official report of the Proceedings ect. at the Dublin Meeting. Jg. 1835, daraus in Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLI. p. 385. Institut 1835. p. 413. Ann. des Mines T. IX, Liv. II. p. 275.



welche nach SUERMAN<sup>1</sup> mit der von GAY-LUSSAC<sup>2</sup> gewählten nahe übereinstimmt, wird durch POGGENDORFF<sup>3</sup> für unrichtig erklärt, indem vielmehr die von GAY-LUSSAC aufgestellte die richtige sey, wonach

$$\varphi(t'). \delta \lambda = \Delta x [p - \varphi(t')] (t - t')$$

ist, worin  $p$  den Barometerstand;  $t$  die Temperatur des trocknen Gases;  $t'$  die Temperatur des mit Wasserdampf gesättigten;  $\varphi(t')$  die Spannkraft des Wasserdampfes bei der Temperatur  $t'$ ;  $\delta$  dessen specifisches Gewicht gegen das der Luft  $= 1$ ;  $\lambda$  die latente Wärme desselben;  $x$  die gesuchte specifische Wärme des Gases unter constantem Druck gegen die eines gleich grossen Gewichts Wasser als Einheit angenommen bezeichnen. Hierzu kommt aber noch, daß  $\Delta$ , d. h. das specifische Gewicht des Gases, ebenso wie das der atmosphärischen Luft, in jener oberen Formel gleich Eins gesetzt ist. Auch HUDSON<sup>4</sup> hat sich gegen die von ARJOHN angewandte Formel, hauptsächlich aber in Hinsicht der gewählten numerischen Größenbestimmungen erklärt, inzwischen scheint es uns geeignet, sowohl diese Discussion, als auch die Beschreibung seines zuerst angewandten Apparates und der damit erhaltenen Resultate zu übergehen, um so mehr, als er selbst beide für unvollkommen erklärt. ARJOHN<sup>5</sup> wurde aber später mit den Leistungen anderer Gelehrten, namentlich den gleich zu erwähnenden von SUERMAN bekannt, prüfte seine Formel abermals, und stellte eine neue Reihe von Versuchen an, hauptsächlich deswegen, weil er die von ihm für Wasserstoffgas gefundene Bestimmung nicht wohl mit der durch DELAROCHE und BÉRAUD erhaltenen vereinigen konnte und die Abweichung gröfser fand, als daß sie eine Folge der begangenen Fehler seyn konnte.

Der erste Apparat, dessen sich ARJOHN bediente, bestand blofs aus einer in Form eines U gekrümmten, etwas weiten Glasröhre, welche unten mit Schwefelsäure gefüllt war, damit

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXI. 476.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXI. p. 82.

<sup>3</sup> Dessen Ann. T. XXXIX. p. 521. Vergl. §. 465. Anm.

<sup>4</sup> Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XLIV. p. 21.

<sup>5</sup> Report of the Sixth meeting of the Brit. As. Lond. 1857. p. 83. London and Edinb. Phil. Mag. N. LXXXII. p. 261. LXXXIII. p. 339.

das durch diese getriebene Gas völlig trocken würde. An dem entgegengesetzten Schenkel von dem, in welchen das Gas eintrat, war eine horizontale Glasröhre befestigt, durch welche das austretende Gas strömte. In diesem befand sich ein Thermometer, um die Temperatur des ausgetrockneten Gases zu messen, ehe es mit einem zweiten, gleichfalls in dieser Röhre befindlichen, mit benetztem Musseline überzogenen Thermometer in Berührung kam, und die Wärme, welche beide zeigten, gaben dann die Elemente zur Berechnung. Sein später gebrauchter Apparat dagegen bestand aus zwei kupfernen Gasometern A und B, mit Vitriolöl statt Wasser gefüllt, worein zwei Glasglocken C und D gesenkt wurden. Sie standen auf einem Tische etwa 3 Fufs von einander, und hatten jedes einen Hahn m und n, an welchen an dem einen eine weitere, an dem andern eine engere Glasröhre mittelst Federharz festsaßen, deren andere Enden luftdicht eingeschmiegelt waren, so daß sie schließend in einander gesteckt wurden. In der weiteren Glasröhre befand sich das trockene Thermometer t, in der engeren das benetzte t'; ein Gehülfe drückte die durch Vitriolöl gesperrte und die über der Säure ausgetrocknete Luft enthaltende Glocke nieder, so daß die Luft durch die Röhren strömte, während der Beobachter mittelst einer Linse den Stand der Thermometer ablas und aufzeichnete, sobald das benetzte einige Secunden stationär geworden war. Zur Erleichterung dieser Operation war an die messingnen Fassungen E und F der Glocken ein Seil geknüpft, welches über die Rollen G und H lief, und so gespannt war, daß die eine Glocke den Boden des Gasometers erreichte, wenn die andere mit ihrem unteren Rande die obere Fläche der Schwefelsäure berührte. Es bedurfte dann nur noch, daß der Stand des Barometers abgelesen wurde, um die erforderlichen Gröfsen für die angegebene Formel

$$a = (f' - f'') \frac{e}{48d} \times \frac{p}{30}$$

zu erhalten. Waren die Versuche mit andern Gasen angestellt, so wurden diese genau analysirt, und fanden sich in denselben n Procente atmosphärische Luft, so wurde eine Correction angebracht nach der Formel

$$a' = a + \frac{(a - e)n}{100 - n},$$

worin  $e = 0,267$  die specifische Wärme der atmosphärischen Luft und  $a'$  die corrigirte specifische Wärme des untersuchten Gase sbezeichnet. APJOHN hat die von ihm gefundenen specifischen Wärmen mit den durch DELAROCHE und BÉCARD, desgleichen durch DULONG erhaltenen zur besseren Vergleichung in folgender Tabelle neben einander gestellt.

Gase	Ap- john	Dela- roche u. Bé- card	Du- long
atmosphärische Luft	1,000	1,000	1,000
Stickstoffgas . . .	1,048	1,006	1,000
Sauerstoffgas . . .	0,808	0,976	1,000
Wasserstoffgas . .	1,459	0,900	1,300
Kohlensäure . . .	1,195	1,258	1,172
Kohlenoxydgas . .	0,996	1,034	1,000
Stickstoffoxydul .	1,193	1,350	1,159

Aus diesen Resultaten folgert er erstlich dafs das von HAYCRAFT, MARCET und DELARIVE und andern gefundene Gesetz, wonach die einfachen Gase unter gleichem Drucke gleiche specifische Wärme haben sollen, falsch sey; zweitens dafs DULONG's Gesetz, wonach die einfachen Gase bei constantem Volumen dieselbe specifische Wärme haben sollen, für Wasserstoffgas nicht gelten könne, und drittens dafs das einfache Verhältnifs zwischen den specifischen Wärmen und den Atomgewichten (§. 426 ff.) nicht statt finden könne. Prüft man aber diese Versuche genauer, namentlich in Beziehung auf den Einfluß der Gefäße, die unvermeidlich ungleiche Zusammendrückung der Gase u. s. w., und berücksichtigt man ferner die geringe, zu den Versuchen jederzeit genommene Quantität und die gesammte Einrichtung der Versuche, so kann man nicht umhin zu gestehen, dafs dieselben den bereits beschriebenen nicht gleich kommen, und die erhaltenen Resultate deswegen kein unbedingtes Vertrauen erwecken können.

407) Gleichzeitig mit APJOHN und auch später, nachdem ihm die Versuche des Letzteren schon bekannt geworden waren, stellte auch SUERMAN<sup>1</sup> wiederholte schätzbare Versuche

<sup>1</sup> Dissertatio physica inauguralis de calore fluidorum elasticorum



nach der nämlichen Methode an. Der Apparat, dessen er sich dazu bediente<sup>1</sup>, bestand aus zwei Gasometern, deren jeder 38 Liter faßte. Um das Gas aus diesen gleichmäßig ausströmen zu machen, bediente er sich der bekannten Vorrichtung, in gleichen Zeiten eine gleiche Menge Wassers in sie fließen zu lassen, wodurch die Luft aus ihnen gleichfalls in einem stets gleichmäßigen Strome ausgetrieben wurde<sup>2</sup>. Beide Gasometer waren gleich groß, und diesemnach war die Einrichtung so getroffen, daß das aus dem einen in das andere übergeführte Gas in den ersten wieder zurücktrat, und auf diese Weise zu mehreren wiederholten Versuchen diente. Um zu verhüten, daß das Gas vom Sperrwasser absorbirt werde, weswegen DELAROCHE und BÉRARD dasselbe in Thierblasen oder Kautschuck-Schläuchen eingeschlossen hatten, enthielten die Reservoirs statt gemeinen Wassers eine concentrirte Lösung von Kochsalz, welches das Absorptionsvermögen bedeutend vermindert. So fand sich dann auch, daß Sauerstoffgas, Wasserstoffgas, Kohlenoxydgas und selbst Stickstoffoxydulgas nach mehrmaligem Durchleiten nur eine geringe Spur von atmosphärischer Luft aufgenommen hatten. Trockenheit der Gase ist bei dieser Art zu experimentiren weit mehr erforderlich als bei allen andern. Um hierüber versichert zu seyn, ging der Gasstrom nach seinem Austritt aus dem Gasometer zuerst auf den Boden einer großen Woulffschen Flasche herab, die mit Schwefelsäure gefüllt war, worin zur Vergrößerung der Oberfläche und um das Gas mehr zu vertheilen, Glasstücke lagen, dann durch einen 90 Decim. langen, 73 Millim. weiten, mit Chlorcalcium gefüllten gläsernen Cylinder. Auf diese Weise vollkommen ausgetrocknet wurde es in eine gekrümmte Weis-

---

specifco cet. scrips. ALEX. CAR. GUIL. SUERMAN. Traj. ad Rhen. 1836. gr. 4. Ein gedrängter Auszug in Poggendorff's Ann. XLI. 474. Ann. de Chim. et Phys. T. LXIII. p. 815.

1 Eine ausführliche, durch Figuren erläuterte Beschreibung desselben findet man in der angegebenen Dissertation; sie erfordert aber, um verstanden zu werden, zu viele Zeichnungen und eine zu specielle Angabe aller einzelnen Theile, als daß ich ihre Aufnahme für angemessen halten könnte.

2 Das Princip dieser Art Vorrichtungen findet sich in Art. Aerostatik. Bd. I. S. 259. und Art. Gasometer. Bd. IV. S. 1129. Vergl. POUILLEY *Éléments de Physique* 3me éd. T. I. p. 195 ff.

blechröhre geleitet, deren beide aufstehende Schenkel feine Thermometer von GAXINER enthielten, die das Ablesen von  $\frac{1}{4}$  Cent. Graden gestatteten. Beider Kugeln konnten nach ihrer Stellung nicht auf einander einwirken; das erste Thermometer diente aber dazu, die Temperatur des aus dem Trockenapparate austretenden Gases zu bestimmen; das zweite, welches die durch Verdunstung erzeugte Kälte angab, und dessen Kugel daher mit Battist umhüllt war, konnte mittelst einer Schraube nach Belieben herausgenommen werden, um die Kugel von Zeit zu Zeit zu befeuchten. Während des Oeffnens dieser Schraube ward der Druck etwas verstärkt und dadurch verhütet, daß keine fremde Luft eindrang, indem vielmehr von dem zum Versuche dienenden Gase eine Kleinigkeit entwich. Zwischen beiden Thermometern befand sich ein Manometer, um den Druck des strömenden Gases zu messen. Hauptsächlich ward erfordert, den Stand des befeuchteten Thermometers, wobei es stationär wurde, genau zu erhalten. Zu diesem Ende diente die bekannte Methode des Schwankens über und unter dem gesuchten Mittel, deren sich auch DELAROCHE und BÉCARD bedient hatten. Das befeuchtete Thermometer wurde etwas unter die gesuchte Temperatur erkaltet, und nach dem Einbringen desselben die Zunahme der Temperatur bis nahe zum Punkte seiner stationären Wärme beobachtet, durch momentanes Schließen des Hahns und kurze Unterbrechung des Gasstromes nahm das Thermometer Wärme von aussen auf, überschritt um eine Kleinigkeit das gesuchte Mittel, und nach dem Wiederöffnen des Hahns gaben die Beobachtungen in gleichen Zeitintervallen als vorher beim Steigen desselben eine absteigende Reihe; der Mittelwerth aus den Endtemperaturen beider Reihen aber gab dann die gesuchte Temperatur genau. Weil aber gewöhnlich eine vollkommene Coincidenz statt fand, so genügten meistens einige Beobachtungen in absteigender und dann einige in aufsteigender Reihe, aus denen das Mittel als die richtige gesuchte Gröfse galt.

Es ergab sich bei den ersten Versuchen ein bedeutender Unterschied zwischen der beobachteten und der nach GAY-LUSSAC's Theorie berechneten Verdunstungskälte, indem die Erfahrung stets hinter der Theorie zurückblieb. Beide Gröfsen kamen sich indess stets um so näher, je rascher die Gasart strömte, und daher argumentirte SUZMAN mit Recht, daß die

Menge des gebildeten Dampfes mit der Geschwindigkeit des Gasstromes wächst, und hieraus also keine Einwirkung auf die stationäre Temperatur hervorgehn kann, indem die einerseits absorbirte und andererseits zugeführte Wärme stets das nämliche Verhältniß beibehalten; der Unterschied zwischen Theorie und Erfahrung kann also keine andere Ursache haben als die das benetzte Thermometer umgebende Hülle, welche verhältnißmäßig so viel mehr Wärme durch Strahlung zusendet, je länger der Proceß dauert, deren Einfluß daher, sofern er bloß von dem Unterschiede der Temperaturen des Thermometers und der Hülle abhängt, um so geringer wird, je schneller das Gas zuströmt und Dampfbildung statt findet. Diesen Einfluß der Hülle zu bestimmen und zu corrigiren würde bei einem so complicirten Processe vergebens seyn<sup>1</sup>, und es blieb daher kein Mittel übrig, ihn unschädlich zu machen, als die Schnelligkeit des Gasstromes zu verstärken. Um dieses zu bewerkstelligen, wurde das Reservoir des einfließenden Wassers in einen oberen Stock gebracht, um dadurch den Wasserdruck zu verstärken, von der andern Seite aber wurde der Schenkel des Hebers, durch welchen das Wasser aus dem andern Gasometer abfloß, proportional verlängert, um durch schnelleres Abfließen eine Saugkraft zu erzeugen und einen stärkeren Druck des Gases zu vermeiden. Auf diese Weise ließ sich erreichen, daß das zwischen beiden Thermometern befindliche Manometer während der Dauer der Beobachtung nicht schwankte, und zwar um so weniger, je vollständiger zufällige Unterschiede des Druckes sich mittelst des zwischen dem Reservoir und dem Gasometer befindlichen Hahns reguliren ließen. Beiläufig möge bemerkt werden, daß die hierdurch erreichte Geschwindigkeit des Strömens 50 Liter Gas binnen 10 Minuten betrug.

Die zu den Versuchen verwandten Gase wurden mit der erforderlichen Sorgfalt durch einen geübten Chemiker VAN. STETTEN<sup>2</sup> bereit; um aber die Röhren und Trockenapparate mit ihnen zu füllen, diente das Hülfsmittel, sie mehrmals mit dem erforderlichen Gase gefüllt auszupumpen, damit die beim Exant-

---

1 Die Größe der Strahlung im luftleeren Raume und auch in einer ruhenden Luftmasse ist zwar genügend bekannt, vergl. oben *Strahlung*, allein nicht unter der Bedingung einer statt findenden Strömung und obendrein bei vorhandener Dampfbildung.



liren zurückbleibenden geringen Antheile atmosphärischer Luft bis auf einen nicht in Betrachtung kommenden Rest verschwanden. Aus den gefundenen Gröfsen wurde die Wärmecapacität der Gase nach folgender Formel berechnet:

$$c = \frac{5e'(650 - t')}{8\psi(t - t')(p - e')},$$

worin  $c$  die specifische Wärmecapacität der Gase unter constantem Drucke,  $t$  die Temperatur des trocknen und  $t'$  die des befeuchteten Thermometers,  $p$  den Luftdruck,  $e'$  die Elasticität des Wasserdampfes im Zustande seiner grössten Dichtigkeit bei der Temperatur  $t'$ ,  $\psi$  endlich das specifische Gewicht des Gases bezeichnet. Das Verhältnifs 5 zu 8 endlich drückt dasjenige aus, welches für gleiche Temperaturen und gleichen Barometerdruck zwischen der Dichtigkeit der Luft und des Wasserdampfes statt findet. SUERMAN glaubt einen oft begangenen Fehler zu vermeiden, indem er für die latente Wärme des Dampfes statt  $550^\circ \text{ C.}$ , welche für eine Temperatur von  $100^\circ$  gilt, die veränderliche Gröfse  $650^\circ - t'$  wählt, weil nicht die latente Wärme des Dampfes eine bei jeder Temperatur constante Gröfse ist, sondern die Summe der latenten und sensibeln Wärme desselben.

408) Ohne die einzelnen, durch SUERMAN gefundenen Gröfsen herzusetzen, wird es genügen, hier mitzutheilen, dafs mit atmosphärischer Luft 12; mit Sauerstoffgas 9; mit Wasserstoffgas 9; mit Kohlenoxydgas 6; mit Stickstoffoxydul 6; mit Kohlensäure 8 Versuche angestellt wurden, welche mit sehr geringen Unterschieden überraschend genau übereinstimmen, und aus denen daher, ohne dafs es einer Ausschließung bedurfte, das Mittel genommen ist. Die specifischen Gewichte der Gase, auf das der Luft als Einheit reducirt, sind für Sauerstoffgas = 1,1026; für Wasserstoffgas = 0,0688; für Kohlenoxydgas = 0,9678; für Stickstoffoxydul = 1,5269 und für Kohlensäure = 1,5254 angenommen. Zur besseren Uebersicht stellt SUERMAN die durch ihn erhaltenen, auf die angegebene Weise berechneten und auf die der atmosphärischen Luft als Einheit reducirten Resultate mit denen zusammen, welche DELAROCHE und BÉRAND, desgleichen APJOHN gefunden haben.

Gase	Specifische Wärme					
	bei gleichem Volumen			bei gleichen Gewichten.		
	DELA- ROCHE u. BÉ- RARD	AP- JOHN	SUER- MAN	DELA- ROCHE u. BÉ- RARD	APJOHN	SUER- MAN
Luft . . . . .	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000
Sauerstoffgas . .	0,9765	....	0,9954	0,8848	....	0,9028
Wassersoffgas . .	0,9033	1,8948	1,3979	12,3401	27,5407	20,3191
Stickgas . . . . .	1,0000	0,9887	1,0005	1,0318	1,0169	1,0293
Kohlenoxydgas . .	1,0340	1,0808	0,9923	1,0805	1,1167	1,0253
Stickstoffoxydul	1,3503	1,1652	1,1229	1,8878	0,7631	0,7354
Kohlensäure . .	1,2585	1,0916	1,0655	0,8280	0,7161	0,6975

Das Verhältnifs der specifischen Wärme der Luft zu der des Wassers ist durch SUERMAN anders gefunden worden, als durch DELAROCHE und BÉRARD, und es dürfte angemessen seyn, auch hiernach die verschiedenen Werthe zusammenzustellen.

Specifische Wärme gegen die des  
Wassers als Einheit.

Gase	DELAROCHE und BÉRARD	SUERMAN
Luft . . . . .	0,2669	0,3046
Sauerstoffgas . .	0,2361	0,2750
Wassersstoffgas .	3,2936	6,1892
Stickstoffgas . .	0,2754	0,3135
Kohlenoxydgas . .	0,2881	0,3123
Stickstoffoxydul	0,2369	0,2240
Kohlensäure . .	0,2210	0,2124

SUERMAN bemerkt selbst, daß die von ihm gefundenen Werthe, mit Ausnahme der beiden letzten, insgesamt größer sind<sup>1</sup>, und er betrachtet dieses als eine Folge der Wärme,

<sup>1</sup> SUERMAN fand durch spätere im folgenden §. erwähnte Versuche die specifische Wärme der atmosphärischen Luft gegen Wasser als Einheit genommen = 0,2835, und er hält diese Bestimmung für die richtigere. Wollte man hiernach die übrigen Werthe corrigiren, so würde die Uebereinstimmung weit genauer werden, die beiden letzten Bestimmungen aber allzusehr abweichen. Ich habe daher Bedenken

welche das befeuchtete Thermometer durch Strahlung von der Röhrenwand erhielt, denn diese vermindert die Verdunstungskälte, und da die letztere sich umgekehrt verhält, wie die specifische Wärme, so muß das, was die erstere vermindert, die letztere vergrößern. Inzwischen müßte diese Ursache auf alle Gase gleichmäÙig wirken, was jedoch mit den Resultaten nicht übereinstimmt. Nach Dulong ist die verschiedene Beweglichkeit der Theilchen eines Gases die vorzüglichste Quelle von Fehlern bei der Bestimmung ihrer specifischen Wärmen, und es fragt sich daher, ob wir diese auch im vorliegenden Falle als einwirkend zu betrachten haben, was jedoch nach Suerman nicht statt finden kann. Die genannte Eigenschaft ertheilt nämlich den Gasen ein verschiedenes Erkaltungsvermögen, weil die Verdunstung z. B. in Wasserstoffgas schneller vor sich geht als in Kohlensäure, mithin die Verdunstungskälte der letzteren verhältnißmäÙig kleiner seyn muß, als des ersteren; da aber die berechnete specifische Wärme der beobachteten Kälte umgekehrt proportional ist, so müßte hiernach die specifische Wärme des Wasserstoffgases zu klein, die der Kohlensäure aber zu groß gefunden seyn, wovon gerade das Gegentheil statt findet. Leichter läßt sich der Fehler gleichfalls aus der Wärmestrahlung der Hülle ableiten. Es war nämlich zwar die Geschwindigkeit der Strömung bei jeder Gasart gleich, allein wegen ihrer ungleichen Dichtigkeit war die in gleichen Zeiten durchströmende Gasmenge allerdings verschieden, und betrug z. B. in 7,5 Minuten bei atmosphärischer Luft 49,48 Gramm, bei Wasserstoffgas 3,4 und bei der Kohlensäure 75,28 Gramm. Hiernach mußte die Menge des Dampfes, welche sich durch die vom Wasserstoffgas abgegebene Wärme bilden konnte, weit kleiner seyn als die, welche durch ein gleiches Volumen Kohlensäure erzeugt wurde; die Einwirkung der Strahlung mußte ebendaher im ersten Falle weit größer seyn als im letzten, und die berechnete specifische Wärme des Wasserstoffgases wird daher leichter von der Wahrheit sich entfernen als die der schwereren Gase.

409) Suerman wirft, wie billig, die Frage auf, ob das

---

getragen, diese Correction vorzunehmen, und vorgezogen, die Werthe, wie sie hier gegeben sind, in die unten nachfolgende Tabelle zu setzen.



durch HAYCHAFT behauptete, durch MARCET und DELARIVE aus ihren Versuchen gefolgerte Gesetz<sup>1</sup>, daß alle Gase bei gleichem Volumen eine gleiche specifische Wärme haben, mit den Resultaten seiner Versuche vereinbar sey. In diesem Falle müßte die Verdunstungskälte in allen Gasen dieselbe seyn, was zwar mit seiner Erfahrung streitet; allein wenn man berücksichtigt, daß das Wasserstoffgas so ausnehmend leicht ist, so glaubt er, daß die hierbei erhaltene bedeutende Abweichung sich wohl aus der ungleichen Gasmenge (in Beziehung auf die Masse) erklären lasse, welche in einer gegebenen Zeit bei gleicher Geschwindigkeit der Bewegung durch die Röhre strömte, und es könnte dann allerdings das durch DULONG aufgestellte Gesetz (§. 402), wonach alle einfache Gase bei gleichem Volumen eine gleiche Wärmecapacität haben sollten, mit den durch SUERMANN erhaltenen Resultaten vereinbar seyn. Für alle Gase kann dieses Gesetz nach seiner Ansicht nicht statt finden; denn obgleich der Unterschied beim Kohlenoxydgas nur klein ist, so steigt er doch bei den beiden andern zusammengesetzten Gasen, dem Stickstoffoxydul und der Kohlensäure so sehr, daß seine Versuche die Zulässigkeit des aufgestellten Gesetzes nicht gestatten.

410) Wie oben (§. 397) mitgetheilt worden ist, suchten MARCET und DELARIVE auch die Frage zu beantworten, in welchem Verhältnisse die specifische Wärme der Gase zu ihrem größeren oder geringeren Drucke stehe, wobei sie zwar allerdings einen statt findenden Unterschied wahrnahmen, ein allgemeines Gesetz hierüber jedoch nicht aufzufinden vermochten. SUERMANN machte die Beantwortung dieser Frage zunächst in Beziehung auf Luft unter geringerem Drucke als dem mittleren atmosphärischen gleichfalls zum Gegenstande einer eigends unternommenen Versuchsreihe. Zu diesem Ende ließ er die Luft durch vier auf gewöhnliche Weise verbundene Woulffsche Flaschen strömen, die zum Austrocknen der Luft mit Schwefelsäure und Glasstücken gefüllt waren, um Stöße der Luft zu vermeiden und zugleich mehr Oberfläche darzubieten. Das Eintrittsrohr an der ersten Flasche war mit einem

<sup>1</sup> Der Erste, welcher dieses Gesetz aufstellte, war GAY-LUSSAC (§. 392); er nahm es aber nachher selber wieder zurück, s. Ann. de chim. T. LXXXIII. p. 629. G. XLVIII. 392. Vergl. unten §. 412.

Hahn versehn, der sich mehr oder weniger öffnen ließ, um die Menge der einströmenden Luft zu reguliren, worin dann zugleich das Mittel lag, den Druck derselben willkürlich zu verringern. Aus der letzten Flasche trat die wohlgetrocknete Luft in die oben angegebene gekrümmte Röhre, in deren einem Schenkel sich das Thermometer befand, welches die Temperatur der trocknen Luft maß, im andern aber das abzuschraubende mit benetzter Kugel, um die Verdunstungskälte zu messen. Aus diesem zugleich mit einem manometrischen Apparate versehenen Theile der ganzen Vorrichtung strömte die Luft noch durch zwei Woulff'sche Flaschen, deren eine Quecksilber enthielt, um die Strömung gleichmäßiger zu machen, und gelangte endlich zu einer Campana auf dem Teller einer Luftpumpe; letztere exantlirte stets gleichmäßig, und die Bewegung der Kolben wurde daher nach einem Metronom regulirt, wodurch sich mit Hülfe des mehr oder weniger geöffneten Hahns beim Eintritt der Luft ein stets gleichmäßiger Strom von stufenweise geringerer, aber für die Dauer jedes einzelnen Versuches gleichbleibender Dichtigkeit der Luft erreichen ließ. Die Strömungsgeschwindigkeit war bei dieser Vorrichtung weit größer als bei den früheren Versuchen, nämlich 20 Liter in einer Minute, weswegen man eine höhere Genauigkeit erwarten darf. Mit diesem Apparate wurde 18 Versuche angestellt, in denen der Luftdruck von 0,6911 bis 0,31963 Meter abnahm. Aus den gefundenen Größen wurde die specifische Wärme mittelst der oben angegebenen Formel berechnet, und zeigte sich mit abnehmendem Drucke zunehmend. Dieses Resultat steht mit dem (§. 397) durch MARCET und DELARIVE erhaltenen keineswegs in Widerspruch, beide dienen vielmehr einander zur Bestätigung. Allerdings war in jenen Versuchen die Temperatur, welche die dünnere Luft binnen 5 Minuten annahm, größer als diejenige, welche die dichtere in gleicher Zeit erhalten hatte, und dieses würde, für sich genommen, eine geringere specifische Wärme der verdünnten Luft anzeigen; wenn man aber berücksichtigt, daß die Volumina gleich waren, mithin bei einem Drucke von 0,258 Meter sich nicht die Hälfte der Masse Luft in der Kugel befand, als bei 0,650 Meter Druck, dennoch aber bei jenem das Thermometer während der gleichen Zeitdauer von 5 Minuten nur  $7^{\circ},3$  und bei diesem  $6^{\circ},3$  stieg, mithin die Temperaturzunahme nur  $1^{\circ}$  C. betrug,

obgleich die vorhandene Luftmasse noch nicht die Hälfte ausmachte, so folgt hieraus wohl unwidersprechlich, daß die auf die Masse sich beziehende specifische Wärmecapacität der verdünnten Luft gröfser ist. Nach den Versuchen SUKMAN's ist aber die Zunahme der Wärmecapacität mit vermindertem Drucke nur gering, und nahm nur etwa um 0,1 zu, während der Druck von 0,69 bis 0,32 Meter, also um mehr als die Hälfte abnahm. Wegen der grofsen Schnelligkeit des Strömens, welche die frühere um sechsmal übertraf, kann der aus der Strahlung der Röhre entspringende Fehler nur ein geringer seyn. Beim letzten Versuche mit Luft vom geringsten Drucke strömte indess nur etwa die Hälfte Luft in gleicher Zeit durch den Cylinder, als beim ersten mit Luft vom stärksten Drucke, mit- in mußte bei jenem die gefundene specifische Wärme vergrößert werden, wenn aus der Strahlung ein Fehler erwachsen wäre; diesem steht aber ein anderes, gleich gewichtiges, Argument entgegen. In der verdünnten Luft ist die Verdunstung stärker, und erreicht im Vacuum ihr Maximum. Hieraus mußte er entgegengesetzte Fehler erwachsen, also die Wärmecapacität der verdünnten Luft geringer erscheinen. Ob beide einander entgegengesetzte Fehlerquellen einander genau compensiren der ein Ueberschuß der einen über die andere bleibt, wagt SUKMAN nicht zu entscheiden.

411) SUKMAN\* vergleicht die von ihm erhaltenen Resultate mit den theoretischen Bestimmungen Poisson's<sup>1</sup>. Nach diesem ist

$$\gamma = c \left( \frac{P}{p} \right)^{1 - \frac{1}{k}},$$

wenn  $\gamma$  die specifische Wärme für einen constanten Druck  $= p$  und  $c$  die für einen solchen  $= P$ ;  $k$  aber das Verhältniß der specifischen Wärme bei constantem Druck zu der bei constantem

<sup>1</sup> Traité de Mécanique. 2me éd. T. II. p. 649. Vergl. Ann. de Chim. et Phys. T. XXIII. p. 337. G. LXXVI. 269. Es scheint mir nicht angemessen, die theoretischen Bestimmungen dieses bedeutenden Geometers hier ausführlicher mitzutheilen, denn es dürfte sich leicht ein Gelehrter bewogen fühlen, mittelst derselben die specifischen Wärmen gasförmiger Körper zu ermitteln, und die geringe Bereinstimmung dieser Theorie mit SUKMAN's Versuchen zeigt ohne-  
1, daß man ihnen kein unbedingtes Vertrauen schenken kann.



tem Volumen bezeichnet. Wird demnach  $P = 0,76$  Meter;  $c$  nach DELAROCHE und BÉCARD  $= 0,2669$ ;  $k$  aber aus der beobachteten Schallgeschwindigkeit  $= 1,415$  angenommen, so erhält man

$$\gamma = 0,2669 \sqrt{\frac{8,41}{0,76}} \cdot \frac{1}{P}.$$

Zehn hiernach berechnete Werthe geben

$p = 0,76 \dots \gamma = 0,2669$	$p = 0,50 \dots \gamma = 0,3018$
0,70            0,2734	45            0,3111
0,65            0,2794	40            0,3222
0,60            0,2860	35            0,3350
0,55            0,2935	30            0,3505

welche Größen jedoch, mit den Resultaten der Versuche verglichen, bedeutend von diesen abweichen, und zwar mit den Verdünnungen zunehmend. Ungleich genauere, und wahrhaft überraschend übereinstimmende Werthe giebt aber eine andere, durch CLAPEYRON<sup>1</sup> aufgestellte Formel, wonach

$$\gamma = A - B \text{ Log. } p$$

ist, wenn  $\gamma$  die specifische Wärmecapacität unter constantem Druck  $= p$ ,  $A$  und  $B$  aber Constanten bezeichnen, die aus Versuchen zu bestimmen sind. Werden diese aus allen 18 Versuchen nach der Methode der kleinsten Quadrate bestimmt, so ist

$$A = 0,5139; B = 0,07998; \text{ und } \gamma = 0,2835 \text{ für } p = 0,76.$$

SUERMAN stellt die 18 von ihm gefundenen, mit abnehmenden Drucke wachsenden, specifischen Wärmecapacitäten der atmosphärischen Luft mit den nach dieser Formel berechneten zusammen, und die nebenstehenden Differenzen zeigen augenfällig die außerordentliche Uebereinstimmung<sup>2</sup>.

<sup>1</sup> Journ. de l'école polytechnique. 1834. T. XIV. p. 170.

<sup>2</sup> Es ist dieses um so leichter möglich, weil in der einfachen Formel die so wesentlichen Coefficienten aus den Beobachtungen selbst entnommen sind.

Vers. Nr.	p. Meter	$\gamma$ nach Versuchen	$\gamma$ nach Rechnung	Unterschied
1	0,69110	0,2866	0,2868	+ 0,0002
2	0,69049	0,2869	0,2868	— 0,0001
3	0,68320	0,2891	0,2872	— 0,0019
4	0,63921	0,2900	0,2895	— 0,0005
5	0,62024	0,2915	0,2905	— 0,0010
6	0,56834	0,2927	0,2936	+ 0,0009
7	0,56075	0,2927	0,2941	+ 0,0024
8	0,55660	0,2925	0,2943	+ 0,0018
9	0,51455	0,3018	0,2970	— 0,0048
10	0,50886	0,2964	0,2974	+ 0,0010
11	0,46707	0,3004	0,3004	0,0000
12	0,43418	0,3017	0,3029	+ 0,0012
13	0,42468	0,3011	0,3037	+ 0,0026
14	0,38102	0,3081	0,3075	— 0,0006
15	0,37596	0,3075	0,3079	+ 0,0004
16	0,33987	0,3103	0,3114	+ 0,0011
17	0,32090	0,3151	0,3134	— 0,0017
18	0,31963	0,3149	0,3136	— 0,0013

Die Unterschiede sind so gering, und heben sich gegenseitig so vollständig auf, daß mindestens die Genauigkeit der Versuche evident daraus hervorgeht. Der wahrscheinliche Fehler der Beobachtungen beträgt nicht mehr als 0,0013, der des Coefficienten A 0,0070 und des Coefficienten B 0,0026.

SUERMANN beabsichtigte auch die Wärmecapacitäten der Luft unter höherem Drucke als dem von ihm angewandten oder am mittleren atmosphärischen zu ermitteln, und es ist zu bemerken, daß er hieran durch anderweitige Beschäftigungen gehindert wurde, denn sonst würde sich gezeigt haben, ob auch auf diese die angegebene Formel anwendbar sey. Der gesuchte Apparat ließe sich für diesen Zweck leicht abändern, wenn man statt der exantlirenden Pumpe eine comprimirende röhre, und die comprimire Luft an der entgegengesetzten Seite durch die Oeffnung eines regulirten Hahnes ausströmen lasse.

412) Ueberblicken wir die ganze Reihe der hier mitgetheilten Untersuchungen; so erscheint die Methode der Mischungen unter allen als die einfachste, und sie giebt daher auch die richtigsten Resultate. Solche würden ohne Zweifel auch in den Versuchen von DELARIVE und MARCET (§. 393 ff.)



hervorgegangen seyn, wenn nicht die von ihnen angewandten Quantitäten der untersuchten Gase zu gering gewesen wären, deren Masse gegen die der übrigen Theile der gebrauchten Apparate immer noch geringfügig blieb<sup>1</sup>. Hiermit stimmt auch überein, daß die nach der angegebenen Methode angestellten Versuche von DELAROCHE und BÉRARD (§. 386) bis jetzt noch immer die größte Autorität haben. Allerdings läßt sich nicht leugnen, daß die Versuche von DULONG und die von SUERMAN sehr scharfsinnig erdacht, mit unglaublicher Sorgfalt und dem höchsten Grade von experimenteller Geschicklichkeit durchgeführt sind, weswegen auch namentlich die durch den Letzteren gefundenen relativen Capacitäten bei ungleichem Drucke unter sich so merkwürdig übereinstimmen, und einen höchst wichtigen, wenn gleich nur partiellen, Beitrag zum Ganzen unserer Kenntniß der Wärmecapacitäten zunächst der Luft, und daher auch wahrscheinlich aller gasförmigen Körper bilden. Bei DULONG's und SUERMAN's Methoden sind die Apparate ebenso zusammengesetzt und einer gleichen Menge Bedingungen unterworfen, die Fehler herbeiführen können, als die von DELAROCHE und BÉRARD gebrachten; außerdem aber beruhen sie auf Grundlagen, die keineswegs für absolut gewiß gelten können. Berücksichtigen wir zuerst die Methode SUERMAN's, so setzt diese die Elasticität, die Dichtigkeit und die latente Wärme des Wasserdampfes als absolut richtig voraus, und wenn gleich die Resultate der Versuche, wodurch diese Größen gefunden wurden, sehr nahe mit einander übereinstimmen, und dieses sehr für ihre Genauigkeit entscheidet, so bleibt doch immer fraglich, ob spätere, noch genauere Versuche nicht andere gleichfalls noch genauere Resultate liefern, gerade wie dieses bei dem durch RUDBERG gefundenen Coefficienten für die Ausdehnung der Gase der Fall gewesen, obgleich seit 20 Jahren niemand den früher angenommenen nur zu bezweifeln wagte. Die Bestimmung der latenten Wärme des Wasserdampfes macht keineswegs auf eine gleiche Zuverlässigkeit Ansprüche, und wird in der That von verschiedenen Schriftstellern nicht gleich übereinstimmend angenommen. Aus der ungewöhnlichen Übereinstimmung der Resultate der letzten Versuchsreihe unter

---

<sup>1</sup> Dieses bezieht sich jedoch nicht auf deren neueste Versuche in §. 399.



sich folgt daher nichts weiter als eine ausnehmende Genauigkeit bei der Anstellung der Versuche, keineswegs aber eine absolute Richtigkeit derselben an sich; denn es wäre aus den angegebenen Gründen leicht möglich, daß alle mit den nämlichen Fehlern behaftet wären. DULONG's Versuche beruhen auf einem Satze, welchen zwar der scharfsinnigste und tiefste Gelehrte der neuesten Zeit ausgesprochen hat, der aber deswegen noch keineswegs über jeden Zweifel erhaben ist, wobei es immer auffallend bleibt, daß er durch die directen Versuche von CLÉMENT und DÉSORMES, von GAY-LUSSAC und WELTER, so wie von PRECHTEL nicht bestätigt wurde, deren Bestimmungen sämmtlich kleiner sind, als diejenige, welche DULONG aus der Schallgeschwindigkeit entnahm. Offenbar aber darf man aus der empirisch gefundenen Schallgeschwindigkeit keinen Beweis für die Richtigkeit dieses Coefficienten hernehmen, weil vielmehr die Zulässigkeit der ganzen Hypothese darauf beruht, daß durch diesen anderweitig scharf bestimmten Coefficienten die theoretische Schallgeschwindigkeit mit der durch die Erfahrung gefundenen genau übereinstimmt. Ueberhaupt aber bin ich der unmaßgeblichen Ansicht, daß wir bei der Bestimmung der specifischen Wärme der Gase, nach dem oben (§. 404) darüber festgesetzten Begriffe, ebenso wie bei allen andern Körpern, diejenige Wärme, welche durch Compression erzeugt wird, ganz unberücksichtigt lassen müssen, obgleich sich keinen Augenblick verkennen läßt, daß beide innig mit einander verbunden sind. Dieser Meinung ist auch der ebenso gelehrte als scharfsinnige BIOT<sup>1</sup>, dessen Aeußerung hierüber wörtlich anzunehmen ich kein Bedenken trage. „Die erhaltenen Bestimmungen der specifischen Wärme sind der Ausdruck eines sehr zusammengesetzten Phänomens. Nach der Art, wie die Versuche angestellt werden, ziehen sich die Gase zu gleicher Zeit zusammen, wenn sie sich abkühlen<sup>2</sup>, weil sie stets unter demselben Drucke standen. Die Erwärmung, die sie erzeugen, ist daher die zusammengesetzte Wirkung der Wärme, die sie abgeben, indem sie sich abkühlen, und zugleich indem sie sich zusammenziehen, statt daß man diese beiden

<sup>1</sup> Traité de Physique. T. IV. p. 727.

<sup>2</sup> Dieses leidet auf die Versuche von DULONG keine Anwendung, doch stehen diesen andere Argumente entgegen.

„Effecte abgesondert betrachten, d. h. diejenige Wärmemenge  
 „bestimmen müßte, welche jedes Gas abgiebt, indem es sich  
 „in einem unveränderlichen Raume, also bei gleichbleibendem  
 „Volumen, abkühlt, und demnächst diejenige, welche es ab-  
 „giebt, wenn sein Volumen sich ändert bei gleichbleibender  
 „äußerer Temperatur. Die Trennung dieser beiden Phänomene  
 „erscheint als ausnehmend schwierig, würde aber unvermeidlich  
 „seyn, wollte man ganz einfache Resultate haben, und die ei-  
 „gentlichen Gesetze, welche diese Effecte bedingen, in ein hel-  
 „les Licht setzen. Allein man ist eben diesen Unbequemlich-  
 „keiten unterworfen bei den Versuchen, welche man anstellt,  
 „um die specifischen Wärmecapacitäten der tropfbar flüssigen  
 „und der festen Körper zu bestimmen, weil auch diese sich  
 „nothwendig in dem Maße zusammenziehen, als sie sich ab-  
 „kühlen; weil aber ihre Zusammenziehung nur gering ist, so  
 „wird vorausgesetzt, daß auch die hierdurch erzeugte Wärme  
 „nur unbedeutend sey in Vergleichung mit der, welche sie  
 „durch Abkühlung abgeben. Aber, die Wahrheit zu gestehen,  
 „nichts beweiset, daß es wirklich so sey, ja man könnte ver-  
 „anlaßt werden, das Gegentheil zu glauben, wenn man die  
 „außerordentliche Menge von Wärme berücksichtigt, welche  
 „die festen Körper entwickeln, wenn man ihre Theile von  
 „einander trennt, wie dieses durch Reiben, durch Drehen,  
 „durch Bohren geschieht, welches letztere nichts anderes ist,  
 „als ein rohes Reiben mit Abreißen der oberen Theilchen von  
 „den unteren. Betrachtet man aus diesem Gesichtspuncte die  
 „Bohrspähne, welche von dem bronzenen Kanonenstücke ab-  
 „gerissen waren, so fand RUMFORD, daß sie die nämliche  
 „specifische Wärme hatten als die Masse, von welcher sie  
 „gerissen waren, woraus sich schließen läßt, daß die enorme  
 „entwickelte Wärme einzig zwischen den soliden Molecülen  
 „des Bronzekörpers, also zwischen den kleinen Gruppen dieser  
 „Partikeln existirte, welche der Bohrer abgerissen hatte. Ist  
 „diesem wirklich so, dann muß diese Wärmemenge auf glei-  
 „che Weise jedesmal sich verändern, sobald ein Körper sich  
 „ausdehnt oder zusammenzieht, und diese Wirkung, welche  
 „mit der durch bloße Veränderung der Temperatur frei ge-  
 „wordenen Wärme verbunden ist, kann sehr wohl nicht so ge-  
 „ring seyn als man sich gewöhnlich einbildet. So lange  
 „diese beiden Wirkungen nicht durch Versuche von einander

„getrennt sind, können die erhaltenen Resultate keine andere seyn als zusammengesetzte, und vielleicht liegt in dieser Zusammensetzung der Grund, welcher bis jetzt gehindert hat, irgend ein Verhältniß der specifischen Wärme der Körper und ihrer chemischen Beschaffenheit mit Sicherheit aufzufinden.“

Wie es sich auch mit den verschiedenen, in der mitgetheilten Aeußerung in Anregung gebrachten ebenso wichtigen als schwierigen Problemen verhalten mag, so geht mindestens so viel evident daraus hervor, daß eine Volumensvermehrung durch Wärme bei allen Körpern vorkommt, und bei allen auf die Bestimmung ihrer specifischen Wärme einen Einfluß ausübt. Soll daher der Begriff, welchen wir mit specifischer Wärmecapacität verbinden, für alle Körper derselbe seyn, sollen die gefundenen Größen unter sich vergleichbar seyn, so dürfen wir nicht bei einer Classe derselben, den gasförmigen, den Einfluß der Ausdehnung ausschließen, bei andern dagegen beibehalten, ja es muß so möglich die Methode die Wärmecapacitäten zu bestimmen mit gehörigen Modificationen bei allen Arten von Körpern dieselbe seyn. Sofern es aber wohl ausgemacht ist, daß die Methode der Mischungen bei festen und tropfbar flüssigen Körpern vor allen andern den Vorzug hat, so müssen wir diese wo möglich auch bei den gasförmigen in Anwendung bringen. Allerdings macht bei diesen die geringe Masse derselben ein großes Hinderniß, allein durch das von DELAROCHE und BÉHARD gewählte Verfahren wird auch dieses glücklich beseitigt, weswegen denn ihre Versuche, denen wir die späteren von MARCET und DELARIVE unbedenklich an die Seite setzen können, noch immer unter die schätzbarsten gehören, die größte Autorität besitzen und am meisten in Anwendung gebracht werden. Leider haben die Experimentatoren einen Fehler nicht vermieden, dessen Einfluß zwar unbedeutend seyn mag, immerhin aber der absoluteren Genauigkeit der erhaltenen Resultate einigen Abbruch thut, nämlich daß sie die Gase nicht vorher austrockneten, um den möglichen und unter gewissen Bedingungen leicht beträchtlichen Einfluß der Wasserdämpfe zu vermeiden. Ist es gegründet, daß die Wasserdämpfe sich durch Wärme genau so als die Gase ausdehnen, und dürfen wir hieraus folgern, daß ihre specifische Wärme so lange als sie nicht niedergeschlagen



werden, was allerdings bedeutende Fehler herbeiführen müßte, mit der der Gase sehr nahe übereinstimmt oder mindestens nur unbedeutend davon abweicht, so konnten aus der immer nur geringen Feuchtigkeit der gebrauchten Gase nicht wohl merkliche Fehler erwachsen; immerhin aber wäre wünschenswerth, daß diese Fehlerquelle vermieden seyn möchte. Hätten die beiden wackeren Gelehrten auf eine solche Weise, wie z. B. SUERMAN, mit großen Gasometern operirt, und die Gase vorher durch Chlorcalcium hinlänglich ausgetrocknet, so würden von ihnen gefundenen Resultaten ein noch weit höherer Werth gebühren. Es ist daher sehr erfreulich, daß MARCET und DELARIVE den nämlichen Weg betreten und dabei zugleich den genannten Fehler vermieden haben.

413) Die specifische Wärme aller Körper gehört allezeit einer gewissen Temperatur an, sofern man sie entweder für  $t$  oder für  $\frac{t+t'}{2}$  bestimmt, wie bereits gelegentlich erwähnt worden ist (§. 404); mithin muß bei allen, und daher auch bei den Gasen, die Frage beantwortet werden, ob die specifische Wärme derselben für alle Temperaturen dieselbe ist, oder ob sie mit den Veränderungen derselben sich gleichfalls verändert, allgemein in welchem Verhältniß die specifische Wärme der Körper zu ihrer Temperatur steht. Aus den mitgetheilten Versuchen läßt sich diese Frage in Beziehung auf die Gase nicht beantworten; denn sie sind zwar bei verschiedenen Temperaturen angestellt, aber nicht bei so weit von einander abstehenden, daß dieser Einfluß, welcher höchst wahrscheinlich nur ein geringer ist, sich daraus entnehmen ließe, außerdem aber wurden bei ihnen verschiedene Methoden angewandt, wegen die Abweichungen von einander in diesen und der ungleichen Genauigkeit, die sie gewähren, liegen können. Inzwischen hat sich GAY-LUSSAC<sup>1</sup> die directe Beantwortung dieser Frage zum Ziele gesteckt. Nach der von ihm angewandten, bereits (§. 392) angegebenen Methode vereinigte er bei 16° C. äußerer Temperatur gleiche Volumina atmosphärischer Luft, das eine von — 20°, das andere von + 52°, und fand, daß sich die Capacität der kalten Luft zu der der warmen wie 1:1,206 verhielt. Als er diese Versuche mit Wasserstoffgas

<sup>1</sup> Ann. de Chim. T. LXXXIII. p. 629. G. XLVIII. 392.

und atmosphärischer Luft wiederholte, fand er, daß die Capacität der bis  $-20^{\circ}$  erkalteten atmosphärischen Luft sich zu der des bis  $52^{\circ}$  erwärmten Wasserstoffgases wie  $1:0,907$  verhielt; war aber das Wasserstoffgas bis  $-20^{\circ}$  erkaltet, die Luft aber bis  $52^{\circ}$  erwärmt, so war das Verhältniß  $= 1:0,752$ . In einem gleichen Versuche mit Kohlensäure gab die bis  $-20^{\circ}$  erkaltete Luft und bis  $52^{\circ}$  erwärmte Kohlensäure das Verhältniß  $= 1:1,518$ , war aber die Luft bis  $52^{\circ}$  erwärmt, die Kohlensäure bis  $-20^{\circ}$  erkaltet, so wurde dieses Verhältniß  $= 1:119$ . Hieraus folgt, daß die specifische Wärmecapacität der Gase mit zunehmender Temperatur wächst, ohne daß jedoch diese Versuche genügen, ein bestimmtes Gesetz hierüber aufzustellen.

414) Es ist wiederholt von einem allgemeinen Gesetze die Rede gewesen, welches sich über die specifischen Wärmen aller gasförmigen Körper aufstellen lasse, und wir müssen zum Beschluß diese Aufgabe hier nochmals speciell zur Erörterung bringen. In Beziehung auf die Gase war GAY-LUSSAC der erste, welcher den Satz aufstellte, daß die Wärmecapacitäten aller elastischen Flüssigkeiten bei gleichem Volumen und unter gleichem Drucke sich umgekehrt wie ihre specifischen Gewichte verhielten, was er aus den Resultaten seiner frühesten Versuche ableitete und bei der Wiederholung derselben bestätigt fand, obwohl seine Aeußerung hierüber nur dahin ging, daß er dieses für wahrscheinlich halte (§. 392). Da sich annehmen läßt, daß ihre Volumina ihren specifischen Gewichten umgekehrt proportional sind, so heißt der Satz zugleich soviel, daß die Wärmecapacität aller Gase unter gleichem Drucke gleich sey<sup>1</sup>. Inzwischen nahm er selbst<sup>2</sup> dieses Gesetz ausdrücklich und ganz ohne Beschränkung wieder zurück, indem er erklärte, dasselbe sey völlig unrichtig; die Gasarten hätten keineswegs einerlei Capacität für die Wärme, sondern jede habe ihre ei-

<sup>1</sup> In dieser Form hat DALTON (neues System u. s. w. Th. I. S. 50.) diesen Satz zuerst ausgesprochen, zugleich aber auch die Einwendungen vorgebracht, die sich dagegen aufstellen lassen. Wegen seines Zusammenhanges mit einem andern wichtigen Gesetze verspare ich diese Untersuchung bis weiter unten §. 445 u. 446.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. T. LXXXIII. p. 629. G. XLVIII. 392.

gase, von den der andern sehr verschiedene Wärmecapacität. Dennoch haben die meisten späteren Experimentatoren bei ihren Versuchen zur Auffindung der Wärmecapacitäten gasförmiger Flüssigkeiten diese Frage abermals berücksichtigt, und das Resultat, wozu sie gelangten, mit angegeben. HAYCRAFT folgerte aus seinen Versuchen, daß allgemein die spezifische Wärme der Gase sich umgekehrt wie ihre Dichtigkeiten verhalten, weil gleiche Volumina derselben unter gleichem Drucke seinem Calorimeter gleiche Wärmemengen mitgetheilt hatten (§. 391). Zu einem gleichen Resultate gelangten auch MARCET und DELARIVE, nämlich daß alle Gase für gleiche Volumina und gleiche Elasticitäten die nämliche spezifische Wärme haben sollen (§. 397), ein Satz, welcher um so auffallender ist, da sich ihre Versuche auf eine so bedeutende Menge gasförmiger Körper erstreckten, nämlich atmosphärische Luft, Sauerstoffgas, Stickgas, Wasserstoffgas, Kohlensäure, ölbildendes Gas, Kohlenoxydgas, Stickstoffoxydul, salpetriges Gas, Schwefelwasserstoffgas, Ammoniakgas, schwefligsaures Gas, Chlorwasserstoffsäure und Cyan (§. 396). Auch durch ihre neuesten Versuche fanden diese Gelehrten das aufgestellte Gesetz bestätigt, daß die Gase unter dem nämlichen Drucke und bei gleichem Volumen gleiche spezifische Wärme haben sollen, indem unter den zusammengesetzten Gasen bloß zwei von dieser Regel abweichen, nämlich das ölerzeugende Gas und die Kohlensäure; doch gestehn sie zu, daß es zwar allerdings eine sichere Anwendung auf die einfachen Gase, keineswegs aber auf die zusammengesetzten leide (§. 399). Nach DULONG verdienen die Versuche von DELAROCHE und BÉRAUD, ihrer Mängel ungeachtet, noch immer das meiste Vertrauen, und setzen daher außer Zweifel, daß alle einfache und zusammengesetzte Gase unter gleichem Drucke und bei gleichem Volumen keineswegs gleiche Wärmecapacitäten besitzen (§. 400). Inzwischen fand DULONG durch seine eigenen Versuche das Gesetz für die einfachen Gase, das Sauerstoffgas und Wasserstoffgas bestätigt, und ebenso für die zusammengesetzten, die atmosphärische Luft und das Kohlenoxydgas (§. 401), und da das Stickstoffgas nach DELAROCHE und BÉRAUD sich genau wie atmosphärische Luft verhält, so könnte man allerdings folgern, daß das Gesetz auf die einfachen und einige zusammengesetzte Gase Anwendung leide. ARJONN verwirft das Gesetz in dieser Beschränkung,



welches er als von DULONG aufgestellt betrachtet, daß nämlich alle einfache Gase unter constantem Drucke und constantem Volumen gleiche Wärmecapacitäten haben sollen, weil es für Wasserstoffgas nicht passe, um so viel mehr also eine allgemeine Anwendung desselben auf alle, auch die zusammengesetzten gasförmigen Körper überall nicht statthaft sey (§. 406). Endlich hat SUERMAN diese Frage speciell erörtert, und schließt aus den von ihm erhaltenen Resultaten, daß das Gesetz in der Ausdehnung, wie es von MARCET und DELARIVE aufgestellt ist, wonach gleiche Volumina aller Gase unter gleichem Drucke dieselbe spezifische Wärme haben sollen, unstatthaft sey, denn das Kohlenoxydgas zeige zwar nur eine geringe Abweichung, andere aber eine desto größere, aus Beobachtungsfehlern durchaus nicht abzuleitende; dagegen glaubt er, daß dasselbe in der von DULONG angegebenen Beschränkung, wonach bloß die einfachen Gase und einige zusammengesetzte diese gleiche Wärmecapazität haben sollen, wohl statt finden könne, weil die allerdings bedeutende Abweichung, die bei ihm das Wasserstoffgas zeigte, wohl aus Beobachtungsfehlern abzuleiten sey. Das ganze Problem gewinnt ausnehmend an Interesse und Wichtigkeit, wenn man es aus einem anderen wissenschaftlichen Gesichtspuncte betrachtet. Wir werden später sehen, daß nach den Untersuchungen von DULONG und PETIT über die specifischen Wärmecapacitäten der festen Körper ein gewisses *Verhältniß zwischen den Atomgewichten und den Wärmecapacitäten* der Körper statt finden soll. Dieses Gesetz stimmt sehr überein mit der Theorie, daß die Moleküle der Körper mit Wärmesphären umgeben sind, und bei ihren verschiedenen Aggregatzuständen sich im stabilen Gleichgewichte der einander entgegenwirkenden anziehenden und repulsiven Kräfte befinden, die Wärme als repulsive Kraft selbst oder als ihren Träger betrachtet. In den Gasarten, namentlich den einfachen, müßte der Conflict dieser Kräfte, also auch das quantitative Verhältniß des in ihnen vorhandenen Wärmestoffes, am einfachsten wahrnehmbar seyn, und außerdem zeigt sich, daß die Dichtigkeiten derselben unter gleichem Drucke zu ihren Atomgewichten in einem gewissen Verhältnisse stehen müssen; denn die leichtesten unter ihnen haben zugleich die kleinsten Atomgewichte. Es wird jedoch am angemessensten seyn, diese Untersuchung nicht isolirt für die Gase anzustellen,

sondern mit der über die sonstigen Körper zu verbinden, worauf ich daher verweise (§. 445 ff.).

b) Specifische Wärme der tropfbaren Flüssigkeiten.

415) Wegen der weit größeren Massen, welche bei tropfbaren Flüssigkeiten in einem kleineren Raume vereinigt sind, ist es viel leichter, die specifischen Wärmecapacitäten derselben aufzufinden. Die Aufgabe kam daher schon vor sehr langer Zeit zur Untersuchung, und die Auffindung der ungleichen Wärmecapacitäten der Körper trug hauptsächlich dazu bei, richtigeren Begriffen über das eigentliche Wesen der Wärme Eingang zu verschaffen. Man bediente sich hierbei allgemein der Methode der Mischungen, und es ist bereits oben (§. 376 und 377) erwähnt worden, auf welche Weise diese durch BLACK und IRVINE, durch WILKE und insbesondere durch CRAWFORD in Anwendung gebracht wurde. Hier wird also nur noch erforderlich seyn, die von ihnen gefundenen Bestimmungen zusammenzustellen und mit einander zu vergleichen, was aber der Kürze wegen in der unten angehängten Tabelle geschehn kann. Bemerkt werden muß jedoch, daß die Versuche, namentlich von CRAWFORD, sich keineswegs auf tropfbare Flüssigkeiten beschränkten, sondern daß er hauptsächlich auch feste Körper, ja sogar auch Gase mit in den Kreis derselben zog (§. 383). Während CRAWFORD seine vielen Arbeiten hierüber fortsetzte, beschäftigte sich auch KIRWAN mit dieser Aufgabe, und theilte die gefundenen Bestimmungen seinem Freunde MAGELLAN mit, durch den sie bekannt wurden<sup>1</sup>. Die Summe der bekannten Bestimmungen, die hauptsächlich zur Unterstützung der damals neuen Theorie der Wärme dienen sollten, wurde nicht unbedeutend vermehrt durch GADOLIN<sup>2</sup>, dessen Bemühungen mit denen von LAVOISIER und LAPLACE der Zeit nach zusammenfallen. Letztere bedienten sich dabei ihres Calorimeters<sup>3</sup> (§. 377), welches unter den Händen dieser

<sup>1</sup> Essay sur la nouvelle théorie du feu élémentaire et de la chaleur des corps. Lond. 1780. 4.

<sup>2</sup> Dissertatio chemico-physica de theoria caloris corporum speciei. Aboe. 1784. 4.

<sup>3</sup> Mém. de l'acad. de Paris. 1780. p. 355. LAVOISIER's physisch

durch anhaltende Uebung sehr geschickten Experimentatoren vorzüglich genaue Resultate gab, bald nachher aber durch RUMFORD gegen das Wassercalorimeter vertauscht wurde. Mit diesem Apparate bestimmten sie nicht bloß die specifische Wärme der Salpetersäure = 0,66139, wie oben angegeben worden, sondern auch des Olivenöls = 0,30961 und der Schwefelsäure = 0,33460. Schon vorher hatte JOH. TOB. MAYER die Methode der Abkühlung empfohlen, die er selbst zur Auffindung der Wärmecapacitäten des Leinöls und des Essigs, verglichen mit der des Wassers, so wie auch der einiger Holzarten benutzte, die aber durch LESLIE und DALTON in grösserer Ausdehnung angewandt wurde<sup>1</sup>. Es würde indess einen zu grossen Zeitaufwand erfordern, alle diese Bemühungen einzeln zu beschreiben, und es wird daher genügen, die erhaltenen Bestimmungen in der am Ende angehängten Tabelle mit aufzuführen. Bloß die wichtigeren unter den späteren Bemühungen mögen hier etwas näher betrachtet werden.

416) DALTON<sup>2</sup> hatte fast ausschliesslich nur CRAWFORD's Leistungen vor Augen, obgleich ihm auch die Bemühungen LAVOISIER's und LAPLACE's bekannt waren; inzwischen verliess er die Methode jenes seines Landsmannes, und wählte die von J. T. MAYER vorgeschlagene, welche unmittelbar vorher auch LESLIE angewandt, und damit die specifische Wärme von fünf Flüssigkeiten bestimmt hatte<sup>3</sup>. DALTON nahm ein eiförmiges, dünnes, gläsernes Gefäß, welches etwa 8 Unzen Wasser faßte, verschloß dasselbe mit einem Kork, durch welchen die Röhre eines empfindlichen Thermometers so gesteckt war, daß dessen Kugel ungefähr sich im Mittelpuncte des Gefäßes befand. In die Röhre des Thermometers waren zwei feine Zeichen mit einer Feile geritzt, das eine bei 33°,34, das andere bei 27°,78 C., so daß also das Intervall genau 10° F. ausmachte; die Temperatur des Zimmers betrug 11°,11 C. Das Gefäß wurde mit der zu untersuchenden Flüssigkeit gefüllt und etwas über 33°,34 C. erwärmt, dann im Zimmer aufge-

---

chemische Schriften. Ueb. von WEIGEL. Greifsw. 1785. Th. III. S. 325.

1 Die Nachweisungen hierüber befinden sich oben in §. 382.

2 Ein neues System des chemischen Theiles der Naturwissensch. D. Ueb. Berl. 1812. S. 67.

3 Diese befinden sich in der unten angehängten Tabelle.



hängt und die Zeit genau gemessen, während welcher das darin eingesenkte Thermometer vom oberen Feilstriche bis zum unteren herabsank; ein in einiger Entfernung frei hängendes Thermometer zeigte die Temperatur des Zimmers<sup>1</sup>. Auf einen selten vorkommenden Unterschied der Wärme der Umgebung wurde sorgfältig Rücksicht genommen und zugleich der Einfluss des Gefäßes corrigirt. Im Mittel aus vielen Versuchen, bei denen die Unterschiede der Erkaltungszeiten für dieselben Flüssigkeiten nicht mehr als höchstens 0,5 Minute betrugen, gingen folgende Erkaltungszeiten und die daraus berechneten specifischen Wärmecapacitäten hervor:

Flüssigkeiten	spec. Gewichte	Erkal- tungszei- ten	speci- fische Wärme
Wasser . . . . .	1,000	29,00 Min.	1,000
Milch . . . . .	1,026	29,00 —	0,98
Auflösung von kohlensaurem Kali .	1,300	28,50 —	0,75
— — — — — Ammonium	1,035	28,50 —	0,95
Ammoniumsolution . . . . .	0,948	28,50 —	1,03
gemeiner Weinessig . . . . .	1,020	27,50 —	0,92
Kochsalzsolution (88 W. 22 S.) .	1,197	27,00 —	0,78
Zuckersolution (6 W. 4 Z.) . . .	1,170	26,25 —	0,77
Salpetersäure . . . . .	1,200	26,25 —	0,76
Salpetersäure . . . . .	1,300	25,50 —	0,68
Salpetersäure . . . . .	1,360	25,00 —	0,63
Schwefelsäurehydrat . . . . .	1,335	23,50 —	0,52
Salzsäure . . . . .	1,530	21,00 —	0,60
Essigsäure (aus essigs. Kupfer) . .	1,056	21,00 —	0,66
Schwefelsäure . . . . .	1,844	19,50 —	0,35
Alkohol . . . . .	0,850	19,50 —	0,76
Alkohol . . . . .	0,817	17,50 —	0,70
Schwefeläther . . . . .	0,760	15,50 —	0,66
Wallrathöl . . . . .	0,870	14,00 —	0,52

Die Bestimmung der specifischen Wärmecapacität des Quecksilbers durch DALTON ist nach seiner eigenen Angabe zu wenig genau, als daß man mit Sicherheit darauf bauen könnte. Durch Mischung mit Wasser und durch die Zeit der Abkühlung bei Anwendung eines kleineren Gefäßes fand er für glei-

<sup>1</sup> Die Art der Versuche ist genau dieselbe, als der oben §. 257 erwähnten.

che Volumina das Verhältniß 1:0,55. Wird diese Bestimmung für das specifische Gewicht = 14 in runder Zahl angenommen reducirt, so gäbe dieses das Verhältniß 1:0,0393, statt dafs LAVOISIER und LAPLACE mittelst des Biscalorimeters 1:0,029 fanden (§. 378).

Aus den oben (§. 260) mitgetheilten zahlreichen Versuchen von BORCKMANN über die Erkaltungszeiten verschiedener, in einer Glaskugel eingeschlossener Flüssigkeiten ließen sich auf gleiche Weise die specifischen Wärmecapacitäten derselben berechnen, allein hierzu sind die Einzelheiten, aus denen die erforderlichen Correctionen entnommen werden müßten, nicht genau genug angegeben, und die Wissenschaft würde daher durch solche nicht hinlänglich sichere Bestimmungen keinen bedeutenden Vortheil erhalten.

417) Unter den zahlreichen Untersuchungen RUMFORD's über das Verhalten der Wärme finden sich auch einige, die der Bestimmung der Wärmecapacitäten tropfbarer Flüssigkeiten gewidmet sind<sup>1</sup>. Er wandte hierbei die Methode der Mischungen an, indem er sich zur Aufnahme der zu untersuchenden Flüssigkeiten ein kleines Fläschchen aus dünnem Kupferblech verfertigen ließ, welches die Gestalt eines doppelten Kreuzes hatte, um dem Wasser, in welches dasselbe eingesenkt wurde, eine größere Oberfläche darzubieten. Die Oeffnung desselben verschloß ein langer Kork, an welchem es angefaßt wurde, ohne von der Hand eine meßbare Wärmemenge aufzunehmen. Das Wasser, in welches dieses Gefäß eingetaucht ward, befand sich in einem cylindrischen Becher von dünnem Kupferblech, welcher in einem etwas größeren Cylinder stand, und der Zwischenraum zwischen beiden war mit Flaumfedern der Eidergans gefüllt, um den Einfluß der äußeren Wärme abzuhalten. Beide Gefäße, sowohl dasjenige, welches eingetaucht wurde, als auch dasjenige, worin sich das zum Eintauchen bestimmte Wasser befand, waren von dünnem Metalle; ersteres wog ohne den Kork nur 76 Gramm und letzteres, ein 2 Zoll weiter und 4,75 Zoll tiefer Cylinder, 74,65 Gramm, beider Capacitäten, auf Wasser reducirt, wurden mit in Rechnung gebracht. Um dem Fläschchen mit der eingeschlossenen Flüssigkeit eine bestimmte Temperatur zu geben, hielt RUMFORD dasselbe eine geraume

<sup>1</sup> G. XLV. 317.

Zeit in eine große Masse Wasser, welches die Temperatur des Zimmers hatte, worin es sich befand, und in welches während dieser Zeit die Sonne nicht scheinen durfte, um seine Temperatur nicht zu erhöhen, tauchte es dann in den mit Wasser gefüllten Cylinder, und maß die erzeugte Veränderung der Temperatur gerade dann, wenn diese ihr Maximum erreicht hatte und wieder rückwärts ging. Dabei war vorläufig der Gehalt des cylindrischen Gefäßes und seines Thermometers zu 24,3 Gramm und der des eingetauchten Fläschchens für sich genommen zu 8,36 Gramm Wasser bestimmt. Um die Art der Versuche genauer zu übersehn, möge einer derselben, der mit gereinigtem Rübsamenöl, beschrieben werden. Der Cylinder enthielt 180 Gramm Wasser von der Temperatur des Zimmers = 59°,5 F.; in der Flasche waren 82,55 Gramm gereinigtes Oel enthalten, und es nahm die Temperatur des Wassers in einem großen Eimer an, welche 44°,5 F. betrug. Etwa 3 bis 4 Minuten nach dem Einsenken zeigte das Thermometer in dem Wasser des Cylinders 56°,75 F., und stieg erst wieder, nachdem es geraume Zeit auf diesem Punkte still gestanden hatte; das Wasser des Cylinders war also um 2°,25 F. erkältet. Das Wasser des Cylinders mit Einschluss der Hülle und des Thermometers betrug zusammen 204,3 Gramm, und durch das Eintauchen der Flasche war also so viel Wärme absorbirt worden, als hinreicht,  $2,75 \times 204,3 = 561,83$  Gramm Wasser um 1° F. zu erwärmen. Dagegen hatte die eingetauchte Flasche 12°,25 F. Wärme gewonnen. Diese Flasche an sich, ohne das Oel, aber mit Einschluss des an ihr hängen gebliebenen Wassers betrug nach der specifischen Wärmecapacität reducirt so viel als 9,4 Gramm Wasser, folglich waren  $12,25 \times 9,4 = 115,14$  Gramm Wasser um 1° F. erwärmt, und man erhält  $561,83 - 115,14 = 446,68$  Gramm Wasser um 1° F. erhöht als das Maß der specifischen Wärme des in dem Fläschchen befindlichen Rübsamenöls. Sofern also die in der Flasche befindlichen 82,55 Gramm Oels um 12°,25 F. erwärmt waren, würden sie  $\frac{82,55}{12,25} = 36,464$  Gramm Wassers um 1° F. erhöhen, und wir erhalten also, die specifische Wärmecapacität des Wassers = 1 gesetzt, für Rübsamenöl

$$\frac{36,464}{82,55} = 0,44172.$$



Durch mehrmals wiederholte Versuche erhielt Rumford die specifischen Wärmen folgender Flüssigkeiten:

Wasser . . . .	1,00000	Alkohol (spec. Gew.	
Rübsamenöl . .	0,45192	0,818) . . . . .	0,54993
Olivöl . . . .	0,43849	Spiritus (spec. Gew.	
Naphtha . . . .	0,41519	0,853) . . . . .	0,58078
Terpentinöl . .	0,33856	Schwefeläther (spec.	
		Gewicht 0,729)	0,54329.

418) Einen kleinen Beitrag zur Kenntniss der specifischen Wärmecapacitäten hat J. A. Bischof<sup>1</sup> geliefert. Dieser mischte gleiche Gewichte Salzsoole von 1,120 spec. Gewichte und 2° Temperatur mit Wasser von 41°, und fand die Wärme der Mischung = 22,5. Die Soole hatte also 20°,5 Wärme gewonnen, das Wasser dagegen nur 18°,5 verloren, woraus die Wärmecapacität der Soole zu der des Wassers = 0,902439:1 folgt. In einem zweiten Versuche betrug die Wärme der Soole 37°, die des Wassers 2°,5 und die der Mischung 16°, wonach also die Soole 16° verlor, das Wasser aber 13°,5 erhielt und also die Wärmecapacität der Soole zum Wasser = 0,84375:1 abgeleitet wird. Nach Bischof ergibt sich hieraus, daß die specifische Wärmecapacität der Salzsoole geringer sey, als die des Wassers, der Unterschied aber mit der Verdünnung der Soole abnehme. Diese Folgerung ist nicht zu bezweifeln, allein der bedeutende Unterschied beider gefundenen Resultate wird hierdurch nicht erklärt, denn in beiden Versuchen war der Gehalt der die Löthigkeit der Soole gleich. Inzwischen können die Versuche überhaupt keine Grundlage eines genügenden Resultates abgeben, weil das Gefäß nicht mit in die Messung aufgenommen worden ist, und hieraus läßt sich schließen, daß überhaupt die für so feine Versuche unerläßliche Sorgfalt nicht angewandt wurde. Einige wenige eigene Bestimmungen der Wärmecapacitäten des Alkohols und des Schwefeläthers hat Despretz<sup>2</sup> mitgetheilt; sie sind in der angehängten Tabelle aufgenommen worden.

419) Bei seinen Untersuchungen der Salzsäure bestimmte

<sup>1</sup> G. XXXV. 850.

<sup>2</sup> Traité élément. de Phys. Par. 1825. p. 167.  
X. Bd.

Urx<sup>1</sup> auch deren specifische Wärmecapacität sowohl im concentrirten als auch im verdünnten Zustande. Zu diesem Ende füllte er einen Kolben von dünnem Glase, welcher 1800 Grains Wasser faßte, zuerst mit dieser Flüssigkeit, dann mit verdünnter Säure, und zuletzt mit concentrirter Säure, erhitzte ihn jedesmal bis zu der nämlichen Temperatur, die durch ein feines eingesenktes Thermometer gemessen wurde, hing ihn in einem großen Zimmer von gleich bleibender Wärme auf, und beobachtete die Zeiten des Erkaltens bis zu der nämlichen Temperatur nach einer genauen Uhr. Dieses erfolgte

bei Wasser von 51°,11 bis 18°,89 in 122 Minuten	
bei verdünnter Säure — — — — — 102 —	
bei concentrirter Säure — — — — — 88 —	

Werden dann die enthaltenen Massen nach den specifischen Gewichten, die für verdünnte Säure = 1,152 und für concentrirte = 1,192 waren, auf Wasser reducirt<sup>2</sup>, und berücksichtigt man ferner, daß der Glaskolben nach seiner specifischen Wärmecapacität 150 Grains Wasser gleich kam, so gehen hieraus folgende Gröfsen hervor:

$$\begin{aligned} \text{Wasser . . . .} & \frac{122' \times 100}{1800 + 150} = 62,6 \text{ Minuten} \\ \text{verdünnte Säure} & \frac{102' \times 100}{2020 + 200} = 46,0 \text{ Minuten} \\ \text{concentrirte Säure} & \frac{88' \times 100}{2154 + 250} = 36,6 \text{ Minuten.} \end{aligned}$$

Aus diesen Resultaten folgert Urx, daß, die specifische Wärmecapacität des Wassers als Einheit angenommen, die der verdünnten Säure = 0,735 und die der concentrirten = 0,586 sey, welche Gröfsen die Erfahrung einfach gebe. Diese Bestimmungen lassen übrigens noch folgende Betrachtung zu. Die verdünnte Säure bestand aus 6 Theilen concentrirter Säure und 4 Theilen Wasser. Nehmen wir nun an, daß die specifische

<sup>1</sup> Annals of Philos. 1817. T. X. p. 273. Vergl. Schweigger's Jourq. XXVIII. 355.

<sup>2</sup> Nach den angegebenen spec. Gewichten wäre  $1800 \times 1,152 = 2074$  und  $1800 \times 1,192 = 2146$ . Warum die Zahlen im Texte hiervon abweichen, vermag ich nicht anzufinden.

Wärmecapacität der Mischung die mittlere beider Bestandtheile sey, so gäbe dieses

$$\frac{6 \times 0,586 + 4 \times 1,00}{10} = 0,7516,$$

nur wenig gröfser, als die durch den Versuch erhaltene. Uebrigens stimmt dieses Resultat mit der Theorie überein. Weil nämlich durch Mischung der Salzsäure mit Wasser Wärme entbunden wird, so scheint dieses zu der Folgerung zu führen, dafs die specifische Wärmecapacität der vereinten Substanzen kleiner sey, als die Summe der ihren Bestandtheilen zugehörigen.

420) Unter die neuesten Versuche zur Bestimmung der specifischen Wärmecapacitäten tropfbarer Flüssigkeiten gehören die von DELARIVE und MARCET<sup>1</sup>, wobei sie sich für die von ihnen auch für die Gase als die vorzüglichere gewählte Methode der Abkühlung eines hohlen Cylinders von Platin, 4,775 Gramm wiegend, entschieden. War derselbe gefüllt und die Thermometerkugel in seine Mitte herabgesenkt, so konnte er hermetisch verschlossen werden, um das Entweichen von Dämpfen selbst im Vacuum zu vermeiden. Zuerst wurde der Cylinder mit Wasser gefüllt, um die übrigen Flüssigkeiten hiermit zu vergleichen; er fafste hiervon bei 10° Wärme 4,327 Gramm. Wird dann das Gefäfs auf Wasser reducirt, die specifische Wärmecapacität des Platins = 0,0314 angenommen, so giebt  $4,775 \times 0,0314 = 0,15$  die zur Berechnung erforderliche Gröfse. Die specifische Wärme des Wassers ist aber = 1, und diesemnach ergeben sich die numerischen Werthe in der (§. 437) näher erläuterten Formel

$$c = \frac{(MC + p'c') \frac{t}{t'} - MC}{P},$$

worin  $c$  die gesuchte specifische Wärme bezeichnet. Ist die specifische Wärme des Wassers = 1 und wird die des Platins = 0,0314 angenommen, so erhält man in Zahlen:

$$c = \frac{4,477 \times \frac{t}{t'} - 0,15}{P}.$$

<sup>1</sup> S. die §. 399 angegebenen Quellen.



Auf diese Weise wurden die specifischen Wärmecapacitäten von 10 Flüssigkeiten gefunden, die in der angehängten Tabelle aufgenommen sind.

421) Das bei den Gasen aufgefundenene eigenthümliche Verhalten, wonach ihre specifische Wärmecapacität *mit wachsenden Temperaturen zunimmt* (§. 413), hat man auch unter den tropfbar-Flüssigkeiten, mindestens beim Wasser, untersucht. Unter den früheren Bemühungen um die Beantwortung dieser Frage sind die von DE LUC<sup>1</sup> am bekanntesten geworden, die größte Aufmerksamkeit aber verdienen die von FLAUGERGUES<sup>2</sup>, dessen Versuche mit großer Sorgfalt angestellt worden sind, jedoch nicht mit einer solchen, welche zur Vermeidung aller mit dieser Aufgabe verbundenen Schwierigkeiten genügte. Beide Gelehrte gelangten zu dem Resultate, daß die specifische Wärmecapacität des kalten Wassers größer sey, als die des heißen, denn die durch Mischung beider erhaltene Temperatur lag unter dem Mittel, welches der halben Summe beider vereinter Theile zugehörte. DALTON<sup>3</sup> hat diese Frage namentlich in Beziehung auf das Wasser ausführlich erörtert, nur ist er dabei, wie auch leicht in andern Fällen, sehr dreist in seinen theoretischen Schlüssen. Es genügt ihm nicht, dabei stehn zu bleiben, was CRAWFORD und andere Gelehrte vor ihm ausgesprochen hatten, daß die Capacitäten der Körper sich bei verschiedenen Temperaturen beinahe gleich blieben, vielmehr war er geneigt, einer andern Aeußerung jenes Gelehrten beizutreten, wonach aus dessen Versuchen mit verdünnter Schwefelsäure und mit andern Flüssigkeiten folgen sollte, daß die Capacitäten der Körper mit der Zunahme der Temperatur wachsen. CRAWFORD hatte in Folge seiner Versuche, die *Richtigkeit der Thermometer* durch Mischung gleicher Quantitäten Wassers von ungleichen Temperaturen zu messen, bemerkt, daß diese Resultate, falls sie auch bejahend ausfielen, das Gleichbleiben der Wärmecapacitäten bei dieser Flüssigkeit nicht zu beweisen vermöchten, denn es sey auch denkbar, daß die Wärmecapacität des Quecksilbers auf gleiche Weise als die des Wassers zu-

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. VIII. S. 844.

<sup>2</sup> Journ. de Phys. T. LXXVII. p. 283.

<sup>3</sup> Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. Th. I. S. 58.

nehme, wonach dann das Mittel aus den Temperaturen beider vereinter Theile sich ebenso in dem gemischten Wasser, als am Thermometer zeigen müsse. Inzwischen meint DALTON, daß namentlich in Beziehung auf Wasser auch dieser Grund nicht ausreiche, weil dessen Wärmecapacität in einem weit höheren Grade als die des Quecksilbers wachse. Als Gründe hierfür stellt er auf, daß erstens das Volumen von einem Maß heißen und einem Maß kalten Wassers kleiner sey, als die halbe Summe beider Volumina<sup>1</sup>, mithin Verdichtung statt finde, bei Verdichtungen aber allezeit Wärme ausgeschieden werde. Zweitens aber verändere ein Körper stets seine Capacität durch Veränderung seines Aggregatzustandes, und zwar so, daß sie mit der Temperatur wachse, wie sich dieses beim Uebergange von Eis zu Wasser und zu Dämpfen zeige. Letzteres ist nicht ganz richtig, denn nach DELAROCHE und BÉCARD ist die Wärmecapacität des Wasserdampfes geringer, als die des Wassers. Aus diesen Gründen ist DALTON geneigt, die Zunahme der Capacitäten den Zunahmen des Volumens proportional zu setzen, wonach sie für Wasser beim Siedepuncte viermal so groß, als bei der mittleren Temperatur sey. Um die Sache genauer zu prüfen, stellte er außer seinen früheren Versuchen in Edinburg neue an, die aber gar keine Beurtheilung zulassen, weil keiner der zahlreichen bedingenden Einflüsse berücksichtigt wurde.

60 Unzen Wasser von 212° F. und 2 Unzen Eis (?) von 32° F. gaben	200°,5
60 — — — 130° — — — — — 32 —	122,0
60 — — — 50° — — — — — 32 —	45,8

Im ersten Versuche verloren von 30 Th. Wasser jeder 11°,5 F., also zusammen 345°, und 1 Th. Wasser von 32° gewann 168°,5; der Unterschied  $345 - 168,5 = 176,5$  drückt die Anzahl der Grade aus, welche in das Eis eindringen, um es in Wasser von 32° zu verwandeln<sup>2</sup>. Die beiden andern Versuche, auf gleiche Weise berechnet, geben 150° und 128°, und da diese drei Zahlen nahe in dem Verhältniß 5:6:7 stehen, so

<sup>1</sup> Dieses ist eine nothwendige Folge der mit den Temperaturen zunehmenden Ausdehnung.

<sup>2</sup> Was hier das Eis soll, ist nicht füglich zu entziffern; auch oben steht 2 Unzen Eis, was aber eiskaltes Wasser zu bezeichnen scheint.

folgt, daß ebenso viel Wärme erfordert werde, um Wasser von niedriger Temperatur um 5 Grade, als um Wasser von mittlerer um 6 und von hoher um 7 Grade zu erheben. DALTON scheint nicht beachtet zu haben, daß diese Folgerung mit seinen theoretischen Schlüssen im geraden Widerspruche steht, denn hiernach müßten die Wärmecapacitäten in dem angegebenen Verhältniß abnehmen. Eine mit wachsender Temperatur abnehmende Wärmecapacität des Wassers und einiger anderen Flüssigkeiten hat auch URE<sup>1</sup> aus seinen Versuchen gefunden. Mit Anwendung des (§. 419) beschriebenen Verfahrens liefs er in dem gläsernen Kolben folgende Flüssigkeiten erkalten, und beobachtete die hierzu erforderlichen Zeiten. Es erkaltete

Wasser . . .	von 98°,89 C. bis 65°,56 in 21,50 Minuten
—	65,56 — — 32,22 — 57,00 —
Schwefelsäure .	— 98,89 — — 65,56 — 17,00 —
—	65,56 — — 32,22 — 39,33 —
Spermacetiöl . .	— 98,89 — — 65,56 — 12,75 —
—	65,56 — — 32,22 — 29,00 —
Terpentinöl . .	— 98,89 — — 65,56 — 11,25 —
—	65,56 — — 32,22 — 25,83 —

Werden diese Resultate auf die oben angegebene Weise berechnet, so erhält man für

$$\text{Wasser } \frac{21',5}{1,950} = 11',00 \text{ und } \frac{57'}{1,950} = 29',2,$$

$$\text{Schwefelsäure } \frac{17'}{3,695} = 4',6 \text{ und } \frac{39',33}{3,695} = 10',64,$$

$$\text{Spermacetiöl } \frac{12',75}{1,940} = 6',57 \text{ und } \frac{29'}{1,940} = 15',00,$$

$$\text{Terpentinöl } \frac{11',25}{1,875} = 6',0 \text{ und } \frac{25',83}{1,875} = 13',8.$$

Hieraus die Wärmecapacitäten ableitend, die des Wassers als Einheit genommen, findet URE

<sup>1</sup> Annals of Phil. 1817. T. X. p. 278. Vergl. HERSCHEL in Encyclop. Metrop. Art. Heat. p. 514.



höhere Temperaturen		niedere Temperaturen	
Wasser . . .	1,000	. . . . .	1,000
Schwefelsäure .	0,418	. . . . .	0,364
Spermacetöl . .	0,597	. . . . .	0,513
Terpentinöl . .	0,545	. . . . .	0,472

und schließt hieraus, daß zwar die Verhältnisse bei der Schwefelsäure und den beiden Oelen in beiden Reihen zu einander proportional sind, daß aber die specifische Wärme des Wassers, nach seinem Verhältnisse zu den drei andern Flüssigkeiten, in niedrigeren Temperaturen weit kleiner seyn müsse, als in höheren. Giebt man sich die Mühe, dieses Verhältniß aus den gegebenen Bestimmungen zu berechnen, und nimmt man hierzu die mittlere Temperatur aus beiden Reihen, so würde sich die Wärmecapacität des Wassers bei 49° C. zu der bei 82° C. nach der Schwefelsäure wie 1:0,8708, nach Spermacetöl wie 1:0,8593, nach Terpentinöl wie 1:0,8650, also im Mittel wie 1:0,8650 verhalten.

422) Da gerade das Gegentheil bei den Gasen und auch bei festen Körpern statt findet, so wird dadurch mindestens wahrscheinlich, daß dieses Resultat unrichtig sey, da es auch außerdem mit theoretischen Gründen nicht wohl im Einklang steht. Es war daher ein verdienstliches Unternehmen, daß F. E. NEUMANN<sup>1</sup> diese Frage durch neue Versuche zu beantworten unternahm, welche er mit Anwendung aller, den neuesten Fortschritten der Wissenschaft angemessener Regeln der feineren Kunst des Experimentirens anstellte. Das kalte Wasser befand sich in einem kupfernen Gefäße, dessen Masse nach gehöriger Reduction für seine specifische Wärmecapacität dem Wasser hinzuaddirt wurde; das durch Wasserdämpfe erhitzte Wasser floss durch einen Hahn zum kalten, und nach gehörigem Umrühren zeigte ein Thermometer das erzeugte Maximum der Temperatur der Mischung. Dieses Thermometer war nicht bloß für das Caliber corrigirt<sup>2</sup>, sondern auch mit einer Loupe und einem Nonius versehen, so daß 0,01 der Scale abgelesen werden konnte. Mit Uebergang des sehr ausführlichen Calcüls wird es genügen, nur die aus drei Versuchsreihen erhaltenen

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXIII. 40.

<sup>2</sup> Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. VIII. S. 940 ff.

Resultate mitzutheilen. Hiernach war das Verhältniß der specifischen Wärme des kalten Wassers von der mittleren, bei den Versuchen erhaltenen, also von  $27^{\circ},5$ , zu der des heißen von  $100^{\circ}$  C. nach der ersten Versuchsreihe  $= 1 - 0,00038$ , nach der zweiten  $= 1 - 0,0136$  und nach der dritten  $= 1 - 0,00731$ . Werden diese Gröfsen für die Abkühlung corrigirt, welche das heiße Wasser während des Herabströmens durch ungleiche Höhen erlitt, so ergibt sich im Mittel die specifische Wärme des siedenden Wassers zu der des Wassers von  $27^{\circ},5$  Temperatur wie  $1,0127$  zu  $1$  und die des siedenden Wassers zu der des Wassers von  $0^{\circ}$  Wärme wie  $1,0176$  zu  $1$ . NEUMANN bemerkt hierbei, daß diese Gröfse, verglichen mit der Zunahme der Wärmecapacitäten fester Körper für  $100^{\circ}$  C., wie diese durch DULONG gefunden worden ist, als sehr gering erscheint, denn sie beträgt nur etwa die Hälfte des kleinsten und nur etwa ein Drittel des grössten von diesem gefundenen Werthes. Bei dem einzigen zusammengesetzten Körper, dem Glase, beträgt diese Zunahme als Minimum  $\frac{1}{8}$ , beim Wasser dagegen  $\frac{1}{4}$ . Aus diesen Versuchen geht nach NEUMANN unbezweifelt hervor, daß die Wärmecapazität des Wassers beim Siedepunkte gröfser sey, als beim Gefrierpunkte; zur genauen Bestimmung der Gröfse dieses Unterschiedes aber (glaubt er) seyen noch weitere Beobachtungen erforderlich, diese dürften aber mit grofsen Schwierigkeiten verknüpft seyn, sollten sie den vorliegenden an Genauigkeit gleich kommen oder gar sie übertreffen.

423) Wirklich aber sind seitdem Versuche angestellt worden, welche auf jeden Fall als ausnehmend genau gelten dürfen, und zwar durch REGNAULT<sup>1</sup>. Das ausführlich von diesem beschriebene Verfahren, die specifischen Wärmecapacitäten verschiedener fester Körper zu bestimmen, wird später (§. 427) mitgetheilt werden, hier aber handelt es sich blofs um die bei verschiedenen Temperaturen ungleiche Capacität des Wassers, welche er hauptsächlich deswegen unternahm, weil er dadurch die Genauigkeit des von ihm angewandten Verfahrens prüfen wollte. Nach den Resultaten aus zwei Versuchen ergab sich die specifische Wärme des Wassers, wenn sie für die Temperatur zwischen  $0^{\circ}$  und  $20^{\circ} = 1$  gesetzt wird, für

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXIII. p. 1. Poggendorff's Ann. LI. 1 u. 218.

$97^{\circ},63 = 1,00709$  und für  $98^{\circ},11 = 1,00890$ , woraus die Zunahme der Wärmecapacität dieser Flüssigkeit gleichfalls evident hervorgeht. Das Mittel aus diesen Werthen, nämlich 1,008, ist allerdings kleiner, als die durch NEUMANN gefundene Gröfse; dürfte man aber annehmen, dafs diese Bestimmung für den Unterschied zwischen  $20^{\circ}$  und  $98^{\circ}$  C. gelte, so würde für den Unterschied zwischen  $0^{\circ}$  und  $100^{\circ}$  das Verhältnifs 1 : 1,00976 herauskommen.

Die Bestimmungen der specifischen Wärmecapacitäten tropfbarer Flüssigkeiten, wie sie von den verschiedenen Gelehrten gefunden wurden, sind in der unten angehängten allgemeinen Tabelle enthalten.

c) Specifische Wärmecapacität der festen Körper.

424) Die Bestimmung der specifischen Wärme fester Körper ist mit weit geringeren Schwierigkeiten verbunden, als die bisher beschriebenen Versuche für tropfbare Flüssigkeiten und insbesondere für die Gase unumgänglich erforderten, und es unterliegt wohl keinem Zweifel, dafs dabei die Methode der Mischungen schon deswegen die geeignetste sey, weil die specifischen Wärmecapacitäten, so wie die specifischen Gewichte, auf Wasser als Einheit reducirt zu werden pflegen. Versuche mit festen Körpern wurden daher in grofser Zahl angestellt, sobald die Lehre von der specifischen Wärmecapacität der Körper aus den Erscheinungen des schmelzenden Eises und der ungleichen Temperatur vereinter heterogener Flüssigkeiten Eingang gefunden hatte. Auch in Beziehung auf feste Körper dürfen wir uns einer Mittheilung der unter einander rücksichtlich der angewandten Methode sehr nahe übereinstimmenden Bemühungen der älteren Physiker BLACK, IRVINE, WILKE, CRAWFORD, KIRWAN, GADOLIN und Anderer überheben. An diese reihen sich diejenigen, welche LAVOISIER und LAPLACE mit dem Eis calorimeter anstellten, die wegen ihrer hohen Genauigkeit zugleich auch dazu dienen können, die Resultate aus den früheren Versuchen zu controliren<sup>1</sup>. Unter andern er-

<sup>1</sup> Einen kleinen Beitrag lieferte TARDY DE LA BROSSY, s. Bibl. brit. T. XXXVIII. p. 201.



hitzte **WILKE**<sup>1</sup> ein Stück Glas bis 86° C., tauchte es in Wasser von 0°, und fand die erhöhte Temperatur = 12°,75. Aus solchen wiederholten, wenig abweichende Resultate gebenden Versuchen fand er die spezifische Wärmecapazität des Glases = 0,1877, **LAVOISIER** und **LAPLACE** dagegen fanden mittelst ihres Eiscalorimeters diese Gröfse = 0,1929, was nur unbedeutend abweicht. Die übrigen, von diesen Gelehrten aufgefundenen Bestimmungen sind in der unten angehängten Tabelle enthalten.

425) Inzwischen ist dieses Gebiet durch die Bemühungen neuerer Gelehrten nicht unbedeutend erweitert worden, indem sie theils die älteren Bestimmungen verbesserten, theils neue hinzufügten, wovon wir das Wesentlichste hier mittheilen wollen. **JOH. TOB. MAYER**<sup>2</sup> bestimmte mittelst seiner Methode des Erkaltes die spezifischen Wärmecapacitäten einiger gut ausgetrockneter Hölzer, namentlich des Forlenholzes = 0,600; des Lindenholzes = 0,670; des Ulmenholzes = 0,450 und des Birnbaumholzes = 0,50. **DALTON**<sup>3</sup> blieb der älteren Methode der Mischungen getreu, und erhielt hierdurch Werthe, die von den durch **WILKE** und **CRAWFORD** gefundenen nur wenig abweichen. Er bediente sich dazu eines kleinen gläsernen Gefäßes, bestimmte dessen Wärmecapazität, und gofs dann so viel Wasser hinein, daß das Ganze ein Gewicht Wasser gab, welches dem der eingetauchten Körper gerade gleich kam. Die zu untersuchenden Körper erhitzte er bis 100° C., senkte sie dann schnell in das Wasser und nahm an, daß die spezifische Wärmecapazität gleicher Gewichte des festen Körpers und des Wassers sich umgekehrt verhalte, wie die Veränderungen der Temperaturen, die sie erfahren! Auf diese Weise erhielt er viele Bestimmungen, die in der unten angehängten Tabelle mit aufgenommen worden sind. Der Methode der Abkühlung bediente sich auch **DESPRETZ**<sup>4</sup>, um die spezifischen Wärmecapacitäten einiger Metalle aufzufinden, indem er gleich schwere Kugeln derselben mit einer Höhlung versah, in diese die Kugel eines

<sup>1</sup> Schwed. Abhandl. für d. Jahr 1781.

<sup>2</sup> V. Crell's Ann. 1798. St. 6.

<sup>3</sup> Ein neues System des chemischen Theils der Naturwissenschaft. Th. I. S. 69.

<sup>4</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. VI. p. 184.

empfindlichen Thermometers senkte, den übrigen Raum mit Feilstaub des nämlichen Metalles füllte, die Kugeln dann in unbewegter Luft in einem grossen Zimmer an Seidenfäden aufhing, und die ungleichen Zeiten ihres Erkaltens beobachtete. Um hierbei die Wirkungen der mehr oder minder bewegten strahlenden Oberfläche unschädlich zu machen, überzog er sie sämmtlich auf gleiche Weise mit dem nämlichen Firniss, erhitze sie durch einen heissen Luftstrom  $15^{\circ}$  bis  $20^{\circ}$  über denjenigen Punct, wobei die Beobachtung anfangen sollte, und las die Temperaturen an dem Thermometer ab, dessen Kugel in die Mitte derselben hinabgesenkt war, an dessen Scale noch 16tel Grade geschätzt werden konnten, um den Stand desselben mit einem andern zu vergleichen, welches in 3 Fufs Entfernung hing, und dessen Scale noch 30stel eines Grades zu unterscheiden gestattete. Die Rechnung, wodurch aus diesen Beobachtungen die specifische Wärme der verschiedenen Metalle gefunden wurde, beruht auf folgenden Principien. Heisst der Ueberschuss der Temperatur des Körpers über die der Umgebung  $u$ ; die Zeit des Erkaltens von dem nämlichen Puncte bis zu einem andern, welche beide Puncte bei allen untersuchten Körpern gleich waren,  $t$ ; die Leitungsfähigkeit, bestimmt aus der Quantität der Wärme, welche die Einheit der Oberfläche, auf der Temperatur des Siedepunctes des Wassers erhalten, während der Einheit der Zeit in der umgebenden Luft, auf der Temperatur des Gefrierpunctes bleibend erhalten, verlieren würde,  $h$ ; das Volumen des Körpers  $v$ ; seine Dichtigkeit  $d$ ; seine specifische Wärme  $c$ ; die Basis der hyperbolischen Logarithmen  $e$ ; so ist:

$$u = e^{-\frac{h t s}{c v d}},$$

und wenn man  $\frac{rs}{3} = v$  setzt,

$$u = e^{-\frac{8 h t}{c d r}}.$$

Für eine andere Zeit  $= t'$  hat man daher

$$u' = e^{-\frac{8 h t'}{c d r}},$$

folglich  $\text{Log. } u - \text{Log. } u' = \frac{3 h (t' - t) \text{Log. } e}{c d r},$

und hieraus:

$$c = \frac{3h \text{Log. } e(t' - t)}{(\text{Log. } u - \text{Log. } u') dr}.$$

Sind dann ferner  $u$  und  $u'$ , so wie auch  $h$  und  $r$  in den Versuchen mit verschiedenen Körpern gleich, so hat man zur Bestimmung ihrer relativen Wärmecapacitäten

$$c = \frac{t' - t}{d},$$

welches mit der Formel von J. T. MAYER (§. 382) übereinkommt. Die auf diese Weise gefundenen Bestimmungen sind zwar unter sich, aber, da sie nicht auf Wasser reducirt sind, nicht mit denen von Andern gefundenen vergleichbar; da aber DESPRETZ selbst sie mit einigen von Andern gefundenen vergleicht, so habe ich die für ZINN von LAVOISIER und LAPLACE gefundene GröÙe gewählt, um diese Reduction vorzunehmen, und sie dadurch vergleichbar gemacht. So reducirt finden sie sich in der unten angehängten Tabelle.

426) Von vorzüglicher Wichtigkeit sind die durch DULONG und PETIT angestellten Versuche<sup>1</sup>, weil sie auÙer den eigentlich gesuchten Bestimmungen zu Resultaten führten, die bis auf die neuesten Zeiten fortdauernd einen Gegenstand weiterer Untersuchungen bildeten. Diese Gelehrten gestehen zu, daÙ die Methode der Mischung, oder die Anwendung des Eiscalorimeters, bei gehöriger Vorsicht sehr genaue Resultate liefern könne; weil aber die zu untersuchenden Substanzen selten in genügender Quantität vorhanden sind, was wohl vorzugsweise in Beziehung auf das Eiscalorimeter gilt, so zogen sie die Methode der Abkühlung vor, und bemüheten sich dabei hauptsächlich, die beiden Fehler, die aus der ungleichen Leitungsfähigkeit der gebrauchten Massen und der zu schnellen Abkühlung entspringen, dadurch zu vermeiden, daÙ sie nur geringe Mengen anwandten und für langsames Erkalten sorgten. Letzteres lieÙ sich dadurch erreichen, daÙ die Erkaltung nur bei Temperaturen statt fand, die 10° bis 5° über die der Umgebung betrugen. Um die Fehler der Thermometer auszugleichen, diente das nämliche Thermometer bei allen Substan-

<sup>1</sup> Annales de Chim. et Phys. T. VII. p. 142. T. X. p. 395. Jour. de Phys. T. LXXXIX. p. 81. Mém. de l'Institut 1827. p. 147.



zen so, daß die Erkaltung von dem nämlichen Punkte bis zu einem andern, für alle gleichen, statt fand, und durch das Ablesen mit einer stark vergrößernden Loupe konnte kein Irrthum in der Temperaturbestimmung höher als  $0^{\circ},01$  C. steigen, was auf die Bestimmung der specifischen Wärme keinen meßbaren Einfluß mehr ausübt. Um die Wirkung der äußeren Umgebung zu beseitigen, wurde der zu untersuchende Körper jedesmal in einen kupfernen, inwendig berußten Ballon eingesenkt, welcher in einem Gefäße mit schmelzendem Eise stand, so daß die Strahlung stets die nämliche war; außerdem waren die zu untersuchenden Substanzen pulverisirt, in einem Cylinder von dünnem Silber festgestampft, in dessen Axe der Behälter des Thermometers sich befand, welches zum Messen der Temperatur diente, der kupferne Ballon aber, in welchem dieser Cylinder erkaltete, wurde bis auf 2 Millim. Quecksilberdruck ausgepumpt. Wie weit die erforderlichen Bedingungen erreicht wurden, ersieht man daraus, daß selbst die dichtesten Körper, als Gold und Platin, nicht mehr als 30 Gramm betrug, die Zeit des Erkaltens aber mindestens 15 Minuten dauerte. Eine Vergleichung der erhaltenen Resultate mit solchen, die durch Mischung und Anwendung eines Eiscalorimeters gefunden waren, zeigte die große Genauigkeit derselben. Dulong und Petit gelangten durch ihre Versuche zu einem höchst merkwürdigen *Gesetze*, wonach die Atome aller einfachen Körper genau die nämliche Wärmecapacität haben sollen, oder mit andern Worten, wenn  $S$  die specifische Wärmecapacität und  $A$  das Atomgewicht bezeichnen, so ist  $S = \frac{C}{A}$  und annähernd  $S = \frac{0,375}{A}$ , oder *das Product der specifischen Wärmecapacitäten in die Atomgewichte ist eine constante Größe*. Wir wollen zuerst die durch die genannten Gelehrten gefundenen Bestimmungen mittheilen, und dann bei den folgenden Untersuchungen dieses wichtige Gesetz im Auge behalten.

Substanzen	S	A	SA
Wismuth . . .	0,0288	13,300	0,3830
Blei . . . . .	0,0293	12,950	0,3794
Gold . . . . .	0,0298	12,430	0,3704
Platin . . . . .	0,0314	11,160	0,3740
Zinn . . . . .	0,0514	7,350	0,3779
Silber . . . . .	0,0557	6,750	0,3759
Zink . . . . .	0,0927	4,030	0,3736
Tellur . . . . .	0,0912	4,030	0,3675
Kupfer . . . . .	0,0949	3,967	0,3755
Nickel . . . . .	0,1035	3,690	0,3819
Eisen . . . . .	0,1100	3,392	0,3731
Kobalt . . . . .	0,1498	2,460	0,3685
Schwefel . . . .	0,1880	2,011	0,3780

Obgleich seit der Zeit, in welche diese Versuche fallen, noch viele andere angestellt wurden, von denen die wichtigsten demnächst erwähnt werden sollen, so scheint es doch am angemessensten, ihnen zunächst die nachfolgenden anzureihen.

427) Das durch Dulong und Petit aufgestellte allgemeine Gesetz ist zwar ausnehmend wichtig und erregte daher auch anfangs viel Aufsehen, allein es stimmt nach der Meinung einiger Physiker mit den neuerdings durch Mitscherlich's Gesetz des Isomorphismus und die genauen Versuche von Berzelius richtiger aufgefundenen Atomgewichten nicht überein, wie hauptsächlich Victor Regnault<sup>1</sup> zu zeigen sich bemüht hat. Nimmt man statt jener älteren Bestimmungen diese neueren der Atomgewichte, so weichen die Producte derselben in die specifischen Wärmen allerdings ungemein von einander ab, wie folgende Uebersicht zeigt.

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXIII. p. 7. Poggendorff's Ann. LI. 1 u. 213.

Substanzen	spec. Wärme	Atom- gewichte	Pro- ducte
Wismuth . . . .	0,0288	8,87	0,2553
Blei . . . . .	0,0293	12,95	0,3794
Gold . . . . .	0,0289	12,43	0,3704
Platin . . . . .	0,0314	12,33	0,3872
Zinn . . . . .	0,0514	7,35	0,3799
Silber . . . . .	0,0557	13,51	0,7518
Zink . . . . .	0,0927	4,03	0,3736
Tellur . . . . .	0,0912	8,06	0,7350
Kupfer . . . . .	0,0949	3,957	0,3755
Nickel . . . . .	0,1035	3,69	0,3819
Eisen . . . . .	0,1100	3,392	0,3731
Kobalt . . . . .	0,1498	3,69	0,5528
Schwefel . . . .	0,1880	2,011	0,3780

Auffallend bleibt hierbei immer die bei vielen so auffallende Uebereinstimmung neben den grossen Abweichungen bei andern, ohne dafs diese durch Zwischenglieder ausgeglichen werden.

428) REGNAULT stellte selbst eine Reihe von Versuchen an und bediente sich dabei der Methode der Mischungen. Die zu untersuchenden Körper wurden als kleinere oder gröfsere Stücke in einen kleinen Korb aus sehr dünnem Messingdraht gelegt, welcher in seiner Axe eine Hülse hatte, um das zum Messen der erreichten Temperatur dienende Thermometer aufzunehmen. Dieses Körbchen wurde zum Erwärmen mittelst Seidenfäden im Wärmekasten aufgehängt, welcher aus drei concentrischen Cylindern aus Weissblech bestand. Der innerste <sup>Fig.</sup> Cylinder A diente zur Aufnahme des Körbchens mit den zu 65. untersuchenden Körpern und einem Thermometer in der inneren, durch die Zeichnung kenntlichen Hülse. Der ihn umgebende Cylinder BB aus Weissblech ist stets mit siedendem Wasserdampf erfüllt, welcher aus dem Kessel V einströmt, durch das Rohr T wieder entweicht und sich im Schlangrohr S verdichtet. Der äufserste Cylinder CC dient als Mantel, um vermittelt der eingeschlossenen Luftschicht die Abkühlung des Cylinders BB zu verhüten. Am oberen Ende ist der Cylinder A durch einen Stopfer von Weissblech bb verschlossen, durch welchen das Thermometerrohr herausragt, am unteren durch einen verschiebbaren hohlen Cylinder R, gleichfalls aus Weissblech, von gleicher Dicke als die äufsere Hülle



CC. Als Träger des Erwärmungsapparates dient das hohle Gefäß DD von Weisblech, welches mit stets erneuertem Wasser von der Temperatur der Umgebung gefüllt wird und dazu dient, um zu verhüten, daß das Wassergefäß beim Versuche keine Wärme vom Wärmungsapparate annimmt. In seiner Mitte ist dieser Träger durch eine der Weite des Cylinders A genau gleiche Oeffnung durchbohrt, welche während des Erwärmens durch den verschiebbaren Deckel R' verschlossen gehalten wird, indem er durch das Verbindungsstück in am Schließer R festsetzt; beide werden gleichzeitig mit einander herabgezogen, wenn man den Cylinder A unten öffnen will. Das Gefäß H, mit Wasser gefüllt, in welches man den Kork mit der zu untersuchenden Substanz herabsenkt, besteht aus sehr dünnem Messingblech und wird durch zwei sich durchkreuzende Seidenfäden gehalten; die an die Träger des in einer Nuth verschiebbaren Gestelles festgebunden sind. In geringem Abstände von der Wand dieses Gefäßes hängt das Thermometer, dessen Cylinder so lang ist, als die Höhe des Wassers vom Boden an beträgt, und im Durchmesser nicht ganz drei Millimeter mißt, um die Temperatur des Wassers schnell anzunehmen, zugleich aber ist 1 Centesimalgrad der willkürlich getheilten Scale in 15 Theile getheilt, und die Beobachtung geschieht mittelst eines Fernrohrs mit horizontaler Axe, welches an seinem Träger mit getheilter Scale in verticaler Richtung verschoben wird, wodurch mittelst eines Nonius die Eintheilung jedes Scalentheiles in Zehntel möglich gemacht ist. Das Wasser wird in dieses Gefäß aus einem Glase mit engem Halse geschüttet, welches genau die erforderliche Menge enthält, so daß nach dem Einsenken des Körbchens das Gefäß fast genau voll ist und mit kleinen Differenzen 500 Gramm Wasser enthält.

Ist das Körbchen im Cylinder A aufgehangen und hat die Erwärmung begonnen, so steigt die Temperatur zwar anfangs rasch, aber dennoch dauert es sehr lange, bis das Thermometer einen bleibenden Stand angenommen hat, welcher stets 1 bis 2 Grade unter der des Dampfes bleibt. Diesen erreicht es in etwa zwei Stunden, muß aber dann noch eine Stunde in diesem Zustande erhalten werden, ohne um die Hälfte eines Scalentheiles, also  $0^{\circ},1$  C., zu variiren, denn die langsame Erwärmung ist das Mittel, allen Theilen des zu untersuchenden Körpers die nämliche Temperatur zu geben. Dann

wird das Wassergefäß eingerichtet, seine Temperatur mittelst des Fernrohrs abgelesen, die Temperatur der Umgebung nach einem empfindlichen, in der Nähe des Wassergefäßes aufgehängten Thermometer bestimmt, und das Wassergefäß gerade unter den Cylinder A geschoben, indem ein Einschnitt in den Heizapparat die Röhre des Thermometers aufnimmt. Nach Wegnahme des unteren Verschlusses des Cylinders A läßt man das losgebundene Körbchen in das Wassergefäß herab; und während ein Gehülfe dasselbe im Wasser stets herumdreht, beobachtet man mittelst des Fernrohrs den Gang des Thermometers. In nicht mehr als 0,5 Secunden (?) geschieht das Herablassen des Körbchens in das Wasser und letzteres gelangt zum Maximum seiner Temperatur in etwa 1 bis 2 Minuten, wenn der Körper nicht ein schlechter Wärmeleiter ist, wobei noch die Vorsicht angewandt wurde, dem Wasser im Kühlgefäße eine Temperatur zu geben, welche  $1^{\circ}$  bis  $2^{\circ}$  niedriger war als die der Umgebung, weil es am Ende des Versuches diese um nahe ebenso viel übertraf. Außerdem aber wurde noch eine kleine Correction für den geringen Wärmeverlust durch Strahlung angebracht, deren Größe durch vorläufige Versuche bestimmt war.

429) Im Allgemeinen wird vorausgesetzt, daß die zu untersuchenden Körper in hinlänglich großen Stücken vorhanden sind, was aber nicht jederzeit der Fall ist. Flüssigkeiten schließt man in gläserne Röhren von 15 Millim. Durchmesser ein, die oben und unten verschlossen und bis auf einen kleinen, der Ausdehnung wegen gelassenen Raum ganz erfüllt sind. Diese werden in das Körbchen gelegt, und man verfährt dann, wie gewöhnlich. Hierbei dauert die Abkühlung etwa 3 Minuten, und das Resultat wird wegen des vorher genau bestimmten Einflusses der Glashülle corrigirt. Pulverartige Körper, als Metallspäne und Metalloxyde, werden benetzt und zusammengeballt, dann getrocknet, um sie in das Körbchen bringen zu können; mitunter kann man sie in hohlen Cylindern zusammenpressen, wodurch sie zusammenhängend werden. Wenn alles dieses nicht gelingt, so schüttet man sie in kleine Cylinder von sehr dünnem Messing, 15 Millim. im Durchmesser und 10 Millim. hoch, worin man sie festdrückt, und die man in das Körbchen bringt. Es geschieht dieses jedoch nur in unvermeidlichen Fällen, weil die Resultate weniger genau werden;



denn die Zeit der Abkühlung dauert länger, und zwar 10 bis 15 Minuten. Da nach dem Princip der Methode das Maximum der Temperatur des Wassers nach dem Vorgange von DELAROCHE und BERNARD gesucht wird, das heisst dasjenige Stadium, wobei der Körper dem Wasser ebenso viele Wärme mittheilt, als es durch Strahlung verliert, so wird hierbei vorausgesetzt, daß dann der Körper mit dem Wasser eine gleiche Wärme habe, was aber nicht der Fall ist, wenn man mit einem schlechten Leiter operirt, und daher die Zeit, bis zum Erreichen des Maximums länger dauert. Dieses findet dann statt, wenn man auf die zuletzt angegebene Weise mit Pulvern in messingnen Behältern operirt. REGNAULT brachte hierbei eine Correction an, indem er die Zeiten und Grade der Erwärmung des Wassergefäßes vom Anfange an bis zum Eintritt des Maximums in eine Relation brachte; inzwischen übergehe ich dieses und bemerke nur, daß auch bei Flüssigkeiten in Glasröhren eine etwas längere Zeit erfordert wurde, jedoch war in diesem Falle die Correction unnöthig, weil sie nur eine verschwindend kleine Gröfse gab. Auf jeden Fall können die erhaltenen Resultate für so viel genauer gelten, je kürzere Zeit bis zur Erreichung des stationären Zustandes erfordert wurde. Für Körper, die im Wasser auflöslich sind, wählte REGNAULT Terpentinspiritus statt des Wassers im Kühlgefäße, nachdem vorher durch vorläufige Versuche dessen specifische Wärme zwischen  $5^{\circ}$  und  $15^{\circ}$  Temperatur bestimmt, und die Abkühlung dieser Flüssigkeit in ihrem Gefäße ausgemittelt war, um den durch Ausstrahlung bewirkten Wärmeverlust derselben bei den Versuchen in Rechnung zu nehmen. Uebrigens ist diese Flüssigkeit für den vorliegenden Zweck sehr geeignet, wegen ihrer großen Fluidität, aber der Wärmeverlust an die äußere Umgebung ist ungleich schneller als beim Wasser wegen ihrer geringeren Wärmecapacität, welche nur 0,43 beträgt, weswegen auch die durch die nämlichen Körper in Folge des Eintauchens in ihr erzeugte Temperaturerhöhung fast 2,5mal stärker ist als diejenige, die Wasser erhält. Um zu verhüten, daß die Veränderung, welche der Terpentinspiritus durch den Einfluß der äußern Luft erleiden könnte, keine Unrichtigkeit in der Bestimmung der specifischen Wärme erzeugen möchte, wurden von Zeit zu Zeit Versuche mit dem nämlichen, für diesen Zweck aufbewahrten Stücke Kupfer angestellt, die daher die



nämlichen Resultate geben mußten, so lange die Flüssigkeit keine wesentliche Veränderung erlitten hatte. Dennoch aber wurde die nämliche Quantität nur drei Wochen lang gebraucht, und Sorge, getragen, daß sie während dieser Zeit dem Einflusse der äußern Luft so wenig als möglich ausgesetzt war.

430) REGNAULT's Versuche sind so gehaltreich und können so sehr als Muster für ähnliche Arbeiten gelten, daß sie eine ausführliche Erwähnung verdienen. Das Messing des Gefäßes wog 55,15 Gramm und galt bei einer specifischen Wärmecapacität = 0,0939 für 5,18 Gramm Wasser; das Quecksilber des Thermometers wog 7,62 Gr. und giebt also ein Äquivalent von 0,251 Gramm Wasser; das Glas desselben und ein Theil der Röhre, zusammen 1,27 Gramm, gilt für 0,265 Gramm Wasser, wonach also der eingetauchte Theil des Thermometers auf Wasser reducirt 0,516 Gramm beträgt, und zu dem Gewichte des Wassers selbst noch 5,7 Gramm hinzukommen. Die reducirten Gewichte der gebrauchten Körbchen schwanken zwischen 1,284 und 0,258 Gramm. Da dieselben aber aus so dünnen Drähten bestehen, und so viel Oberfläche darbieten, zog REGNAULT vor, ihren Einfluß durch directe Versuche aufzufinden, die mit 10, 20 und 30 Gramm Blei angestellt wurden, dessen specifische Wärme genau bekannt ist. Er fand für das eine derselben 0,913, statt daß die Berechnung 1,147 gegeben hatte, weswegen er die übrigen hiernach reducirte. Die Formel für die Abkühlung des Wassers ist

$$\Delta \Theta = 0^{\circ},0001386 \Theta$$

und des Terpentinspiritus

$$\Delta \Theta = 0^{\circ},0002075 \Theta,$$

worin  $\Theta$  den Ueberschuß der Temperatur des Wassers über die Umgebung und  $\Delta \Theta$  den Wärmeverlust in 1 Secunde bezeichnet. Der gesammte Wärmeverlust wurde gefunden, indem man  $\Delta \Theta$  mit der Zahl der Secunden multiplicirte, während deren die Abkühlung statt fand. Diese Formeln stimmten mit einer Reihe von Versuchen überein, welche zur Ermittelung des Erkaltens von Wasser und Terpentinspiritus angestellt wurden, während man ein kleines angefülltes Körbchen stets darin bewegte.

431) Die Resultate der Versuche scheinen mir so wichtig, daß ich die Zusammenstellung derselben in einer Tabelle, wie

diese durch REGNAULT gegeben worden ist, hier aufnehmen, da in der am Ende mitgetheilten allgemeinen Tabelle nur die Hauptresultate Platz finden können. Voraus ist aber in Beziehung auf die Körper, deren specifische Wärme ermittelt wurde, noch zu bemerken, daß das angewandte Messing aus 71 Kupfer, 27,6 Zink, 1,3 Blei und einer Spur von Zinn bestand. Um die specifische Wärme des Terpentinspiritus innerhalb der Temperaturen zu finden, bei denen es in den Versuchen in Anwendung kam, wurde das messingne Gefäß mit der gewöhnlich gebrauchten Menge dieser Flüssigkeit gefüllt, und dann die Temperaturerhöhung beobachtet, welche eine gewogene Menge Kupfer in demselben erzeugte, dessen specifische Wärme vermittelt Wassers sehr genau  $= 0,09515$  gefunden war. Das untersuchte Zink war durch Destillation gereinigt, und außerdem wurde die Oberfläche der Körner durch verdünnte Salzsäure blank gemacht. Auch das Arsenik war auf diese Weise gereinigt. Das Cadmium war sehr rein und zeigte bei der Analyse nur ein Procent beigemischte fremdartige Substanz. Zur Reinigung des Wismuth diente ein mehrmaliges Schmelzen desselben mit 0,1 seines Gewichts Salpeter, ebenso wurde auch das Spießglanz gereinigt. Das Zinn war ganz reines von Banca, Nickel dagegen ist nicht leicht völlig rein zu erhalten, und seine specifische Wärme möchte daher wohl etwas zu groß seyn. Das Palladium enthielt nur eine Spur Gold, das Scheel war aus Scheelsäure mittelst Wasserstoffs reducirt und dann stark geglüht, ebenso das Molybden und Uran, der Schwefel war durch Destillation gereinigt und dann geschmolzen, das Selen mochte wohl eine Spur von Schwefel enthalten, die aber durch Versuche nicht aufzufinden war, das Iod war durch Destillation gereinigt, das Iridium war vermuthlich nicht rein, da man es selten so erhält, denn es hatte nur 13,176 specifisches Gewicht, statt daß man ihm gewöhnlich 15,683 beilegt, und die gefundene specifische Wärme muß daher etwas zu groß seyn. Kohlenstoff wird gleichfalls sehr schwer rein erhalten, und ist dann nur in feinsten Pulverform vorhanden, welche für diese Art der Versuche als die ungünstigste gelten muß; REGNAULT begnügte sich daher den Versuch mit feinem Pulver von Holzkohle anzustellen, die mit Salzsäure rein ausgewaschen war, wozu er etwas concentrirte Zuckerlösung setzte und dann die Masse nochmals

calcinirte, um eine poröse Masse zu erhalten, die er in das Drahtkörbchen legen konnte; inzwischen kann die gefundene specifische Wärme nicht absolut genau seyn, denn es zeigte sich eine wahrnehmbare Menge Asche der Kohle beigemengt, die auf die Bestimmung der specifischen Wärmecapacität einen Einfluß ausüben mußte<sup>1</sup>. Der Phosphor wurde in Glasröhren eingeschlossen, und auf diese Weise nur bis 30° C. mittelst einer besondern Vorrichtung erhitzt in das Kühlgefäß mit Terpentinspiritus gebracht, weswegen die gefundene specifische Wärme wohl nicht absolut genau seyn mag. Weil aber AVOGADRO diese fast dreimal so groß gefunden hat, so stellte REGNAULT noch einige Versuche an, wobei der Phosphor im gewöhnlichen Apparate bis nahe an 100° C. erwärmt und dann im Wassergefäße abgekühlt wurde. Hierbei enthielt das Resultat offenbar zugleich die Flüssigkeitswärme, aber dennoch blieb es noch bedeutend hinter dem durch AVOGADRO gefundenen zurück. Mangan ist nicht wohl rein in metallischer Form zu erhalten, und das mit Kohlenpulver stark geglühte mußte daher einen beträchtlichen Zusatz von Kohlenstoff enthalten, weswegen das Resultat nicht als völlig genau gelten kann. Folgende Tabelle enthält eine Uebersicht der gefundenen und berechneten Größen.

---

1 Ueber die specifische Wärme des Kohlenstoff. vergl. S. 447.



Substanzen	spec. Wärme	Mittel	spec. Wär- me nach Dulong	Atomge- wichte	Producte
Messing . . .	0,09404 0,09378	0,09391	.....	.....	.....
Glas . . . . .	0,19768	0,19768	.....	.....	.....
Wasser von 0° bis 100° . . .	1,00709 1,00890	1,00800	.....	.....	.....
Terpentinspi- ritus . . . . .	0,42988 0,42667 0,42089 0,42745 0,42476	0,42593	.....	.....	.....
Eisen . . . . .	0,11362 0,11373 0,11322 0,11284 0,11397	0,11379	0,1100	339,21	38,597
Zink . . . . .	0,09589 0,09528 0,09548 0,09537	0,09555	0,0927	403,23	38,526
Kupfer . . . . .	0,09546 0,09497 0,09480	0,09515	0,0949	395,70	37,849
Cadmium . . . .	0,05695 0,05673 0,05639 0,05739	0,05669	.....	696,77	39,502
Silber . . . . .	0,05691 0,05685 0,05679 0,05712 0,08163 0,08205	0,05701	0,0557	675,80	38,527
Arsenik . . . . .	0,08114 0,08081 0,08136 0,08117 0,03134 0,03177 0,03109	0,08140	0,0810	470,04	38,261
Blei . . . . .	0,03137 0,03145 0,03129 0,03150 0,03133	0,03140	0,0293	1294,50	40,647

Substanzen	spec. Wärme	Mittel	spec. Wär- me nach Dulong	Atomge- wichte	Producte
Wismuth . . .	0,03082	0,03084	0,0288	1330,37	45,034
	0,03089				
	0,03081				
	0,03084				
	0,03093				
Antimon . . .	0,05113	0,05077	0,0507	806,45	40,944
	0,05037				
	0,05084				
	0,05076				
	0,05065				
Zinn, indi- sches . . .	0,05624	0,05623	0,0514	735,29	41,345
	0,05619				
	0,05652				
	0,05623				
	0,05601				
Zinn, engli- sches . . .	0,05685	0,05695	. . . .	. . . .	. . . .
	0,05705				
	0,10873				
Nickel . . . .	0,10838	0,10863	0,1035	369,68	40,160
	0,10878				
	0,10685				
Cobalt . . . .	0,10707	0,10696	0,1489	368,99	39,468
	0,10629				
	0,10784				
	0,03279				
	0,03246				
Platinblech . .	0,03227	0,03243	0,0314	1233,50	39,993
	0,03224				
	0,03238				
	0,03268				
	0,03263				
Platin- schwamm . .	0,03305	0,03293	. . . .	. . . .	. . . .
	0,03281				
Palladium . .	0,05974	0,05927	. . . .	665,90	39,468
	0,05893				
	0,05916				
Gold . . . . .	0,03250	0,03244	0,0298	1243,01	40,328
	0,03238				
Schwefel . . .	0,20446	0,20259	0,1880	201,17	40,754
	0,20179				
	0,20153				
Selen . . . . .	0,08349	0,08370	. . . .	494,58	41,403
	0,08396				
	0,08368				

Substanzen	spec. Wärme	Mittel	spec. Wär- me nach Dulong	Atomge- wichte	Producte
	0,05940				
Tellur . . . .	0,05194 0,05177 0,05205	0,05155	0,0912	801,76	41,549
Iod . . . . .	0,05423 0,05401	0,05412	0,08900	789,75	42,703
Uran . . . . .	0,06239 0,06191 0,06140	0,06190	. . . .	677,84	41,960
Scheel . . .	0,03683 0,03616 0,03606	0,03636	. . . .	1183,00	43,002
Molybden . .	0,07254 0,07182	0,07218	. . . .	598,52	43,163
Nickel, nicht geschmolzen	0,11136 0,11207 0,11232	0,11192	. . . .	369,68	41,376
Nickel, ge- schmolzen	0,11670 0,11586	0,11631	. . . .	369,68	42,999
Cobalt . . .	0,11619 0,11782 0,11734	0,11712	. . . .	368,99	43,217
Stahl . . . .	0,11789 0,11820	0,11848	. . . .	339,21	40,172
Stahl, feiner	0,12728	0,12728	. . . .	339,21	43,174
Gussseisen . .	0,12983	0,12983	. . . .	339,21	44,038
Kohle . . . .	0,24111	0,24111	0,25000	152,88	36,873
Phosphor 10° bis 30° . .	0,18050 0,18780	0,18870	0,38500	196,14	37,024
Phosphor 0° bis 100° C.	0,25250 0,25034	0,25140	. . . .	. . . .	. . . .
Iridium (un- rein) . . .	0,03715 0,03663 0,03672	0,03683	. . . .	1233,50	45,428
Mangan (un- rein) . . .	0,14244 0,14578	0,14411	. . . .	345,89	49,848
Quecksilber	0,03318 0,03361 0,03343	0,03332	0,0330	1265,82	42,149



Im Ganzen stimmen die hier mitgetheilten Gröfsen mit den durch DULONG und PETIT gefundenen genau genug überein, was sehr für ihre Richtigkeit zeugt. REGNAULT meint, die von ihm erhaltenen Bestimmungen seyen im Allgemeinen etwas gröfser als die jener Beobachter, was er davon ableitet, dafs diese die im Wasser erwärmten Körper ins Kühlgefafs trugen, wodurch eine geringe Abkühlung entstehen mufste; inzwischen ist ein solcher constanter Unterschied kaum merkbar.

432) Handelt es sich um die Frage, ob das von DULONG und PETIT aufgestellte Gesetz gültig sey, so ist allerdings das Product der Atomgewichte in die specifischen Wärmen nach der hier mitgetheilten Tabelle keine constante Gröfse, vielmehr schwanken diese Producte zwischen 38 und 42 (denn es kann hierbei blofs von einfachen Körpern und von denjenigen Bestimmungen die Rede seyn, die keine erweislichen Unrichtigkeiten einschliessen, wie z. B. die des Mangans und Irids), allein auch dieser Unterschied ist gröfser als er bei der Genauigkeit der Versuche seyn dürfte. REGNAULT zählt indefs mehrere Ursachen auf, welche die Gröfse der specifischen Wärme der Körper bedingen. Dahin gehört namentlich diejenige Wärme, welche die Körper flüssig macht, und daher schon vor dem Eintritt dieses Flüssigkeitszustandes wirksam seyn soll. Aufserdem aber ist die gemessene specifische Wärme diejenige, welche den Körper zugleich ausdehnt, sofern er mit dem Uebergange von einer Temperatur zu einer höheren zugleich eine Vergröfserung seines Volumens erleidet, und die man daher die *Ausdehnungswärme* nennen könnte. Sie ist sehr grofs in den gasförmigen Körpern, weit geringer in den flüssigen und festen; und mufs, wie REGNAULT meint<sup>1</sup>, die specifische Wärme nothwendig veränderlich machen. Hierzu kommt, dafs man bei der Bestimmung der specifischen Wärme von einer beliebigen Temperatur ausgeht, die zu der physischen Beschaffenheit der einzelnen Körper, z. B. zu ihrer geringeren oder gröfseren Strengflüssigkeit, in keinem nothwendigen Zusammenhange steht; was um so wichtiger erscheint, wenn man berücksichtigt, dafs die specifische Wärme mit der Zunahme der Temperatur wächst. Endlich ist zu berücksichtigen, dafs auch mit der Dichtigkeit der nämlichen Körper ihre

1 Vergl. die hierüber angestellten Betrachtungen in §. 405 ff.

specifische Wärme abnimmt. So zeigte Kupfer in zwei Versuchen 0,09501 und 0,09455, nach starkem Hämmern aber 0,09360 und 0,09332, und nach dem Ausglühen 0,09493 und 0,09479, wogegen Blei und Zinn nach dem Pressen keine Vermehrung weder der Dichtigkeit nach der specifischen Wärme zeigten. Wäre es möglich alle diese Bedingungen mit in die Gleichung aufzunehmen, so würde sich wohl ohne Zweifel das aufgestellte Gesetz als genau mit der Erfahrung übereinstimmend zeigen.

Was REGNAULT ferner über die Genauigkeit der gangbaren, meistens durch BERZELIUS aufgefundenen Bestimmungen der Atomgewichte sagt, wage ich nicht zu würdigen; bemerkt werden muß jedoch, daß einige in der Tabelle aufgenommene von jenen bekannten des schwedischen Chemikers bedeutend abweichen, und zwar aus Gründen, die zugleich ausführlicher erörtert worden sind. Werden die früheren Bestimmungen beibehalten, so zeigen sich auch dann noch einige sehr starke Abweichungen von dem aufgestellten Gesetze, von der andern Seite aber zeigt sich dieses in vielen Fällen so ausnehmend richtig, daß man kaum umhin kann, dasselbe als wirklich existirend anzunehmen. Wir werden aber in der Folge sehen, daß der Annahme desselben immer noch bedeutende Schwierigkeiten entgegenstehn, und es auf jeden Fall noch zu früh seyn würde, die Atomgewichte der einfachen Körper aus ihren specifischen Wärmecapacitäten bestimmen zu wollen.

433) Für eine noch größere Menge von Körpern als die so eben angegebenen hat NEUMANN<sup>1</sup> die specifischen Wärmecapacitäten bestimmt. Unter den drei hierzu anwendbaren Methoden, der Mischung, des Calorimeters und der Abkühlung, sind die beiden ersten direct, und die Anwendung des Calorimeters schien ihm vor den andern den Vorzug zu verdienen, sobald große Massen zu Gebote stehn; inzwischen hielt er es doch für geeigneter, sich zuvor durch die Methode der Mischung von der Zulässigkeit der indirecten Methode der Abkühlung zu überzeugen und dann zu dieser überzugehn. Bei der Genauigkeit der angestellten Versuche gewährt also diese Arbeit zugleich noch den Vorthail, beide von dem nämlichen

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXIII. 1.

Experimentator angewandte Methoden mit einander zu vergleichen. Wir übergehn hier die Mittel, wodurch NEUMANN bei der Anwendung der Methode der Mischung die erforderlichen Correctionsgrößen auffand, weil sie sich zunächst auf die von ihm gewählte eigenthümliche Verfahrungsweise beziehen, obgleich sie auch im Allgemeinen viele wichtige Belehrungen enthalten, die bei der Anstellung solcher Versuche der Beachtung sehr werth sind. Bei der Methode der Mischung wird nämlich vorausgesetzt, daß zuerst die Temperatur des erhitzten Körpers sowohl, als auch des Wassers, worein derselbe getaucht wird, in allen Theilen ihrer Masse genau bekannt sey, daß zweitens beide nach der Mischung zu einer durchaus gleichen und genau bestimmten Temperatur gelangen und daß drittens für beide keine Wärme weder von außen hinzukomme, noch dahin abgeleitet werde. Diese Bedingungen sind jedoch schwer in größter Strenge zu erreichen, und die hieraus erwachsenden Fehler müssen daher nach den Umständen der Versuche corrigirt werden. Neben der Methode der Mischung wurde auch die der Abkühlung angewandt, und diese geschah nach DULONG's Angabe im luftverdünnten Raume. Das dabei gebrauchte Thermometer hatte zum Gefäß einen Cylinder, über welchem eine messingene Scheibe mit einem Schraubengewinde an ihrem Rande festgelackt war, um einen auswärts vergoldeten hohlen messingnen Cylinder so darauf zu schrauben, daß das Gefäß des Thermometers sich in dessen Axe befand. Der Zwischenraum wurde mit der zu untersuchenden, sehr fein gepulverten Substanz ausgefüllt, und dann auf den hohlen messingnen Cylinder ein dünner, gleichfalls außen vergoldeter Deckel gesteckt, wobei die Weite des Zwischenraumes etwa 0,5 Lin. betrug. Dieser Apparat wurde in ein weites, inwendig geschwärztes, messingnes Gefäß so gestellt, daß er die Mitte desselben einnahm und die Thermometerscale frei hervorragte; auf das messingne Gefäß war eine Campana luftdicht geschraubt, und es wurde dann dasselbe nebst der Campana mittelst einer Luftpumpe evacuirt. Das Erwärmen dieser Vorrichtung geschah durch Eintauchen in warmes Wasser, die Abkühlung durch Eintauchen in solches, welches die Temperatur des Zimmers hatte, und dann wurde die Zeit der Abkühlung von 10° C. bis 1°,25 Ueberschuß über die Wärme des Wassers genau gemessen. Das vorher wegen des Calibers



corrigirte<sup>1</sup> Thermometer war so getheilt, daß 3,24 Theile 1° R. ausmachten, dasjenige aber, welches zum Messen der Temperatur des Wassers diente und mit jenem vorher genau verglichen war, gab auf seiner Scale 0°,2 R. an; die Beobachtung des inneren geschah mit einer Loupe, und da das Zusammenfallen der Oberfläche des Quecksilberfadens mit dem Theilstreiche sich scharf unterscheiden läßt, so fand kein parallaxischer Fehler statt. Der Luftdruck im Gefäße, welcher 10 bis 20 Lin. betrug, gab ein Manometer an.

Es liegt in der Natur dieser Methode, daß die Zeiten binnen deren das Thermometer von einem bestimmten Ueberschusse der Temperatur über die des Wassers zu einem andern herabgeht, das Verhältniß der Wärmecapacitäten des vergoldeten Cylinders und der in ihm enthaltenen verschiedenen Substanzen geben. Inzwischen ergab sich, daß die nämlichen Substanzen unter gleichen Bedingungen nicht stets gleiche Resultate gaben, sondern Abweichungen zeigten, die größer waren, als daß man sie aus Beobachtungsfehlern ableiten konnte. NEUMANN vermuthete daher, daß sie vom Luftdrucke auf das Thermometer, hauptsächlich aber von einem Reste im Innern des evacuirten Gefäßes vorhandener Feuchtigkeit herrührten, weswegen später der evacuirte Apparat mit einer in ihm befindlichen Schale voll Chlorcalcium erst eine Nacht hindurch stehn blieb, was einen günstigen Erfolg gewährte. Demnächst war erforderlich, den Einfluß des Thermometers und des vergoldeten Cylinders zu ermitteln, welches zuerst durch die Methode der Mischung geschah, wobei die specifische Wärme des Quecksilbers = 0,033; des Glases = 0,177; des Messings = 0,093 erhalten ward, demnächst aber auf directem Wege durch Versuche, wobei der Apparat mit vier verschiedenen Körpern von bekannter Wärmecapacität gefüllt wurde, und es zeigte sich hierbei die Zulässigkeit dieses letzteren Verfahrens.

434) Sofern durch NEUMANN in seinen ebenso mühsamen als mit größter Sorgfalt angestellten Versuchen die specifischen Wärmecapacitäten der nämlichen Körper nach zwei Methoden, der der Mischung und der der Abkühlung, bestimmt wurden, ist es interessant, die Resultate beider mit einander zu vergleichen, um so mehr, als die Bestimmungen vermittelt

---

1 Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 940.

der ersteren Methode theils durch Anwendung größerer Stücke, welche frei eingetaucht wurden, theils mit Pulver, welches in einem Gefäße enthalten war, erhalten sind. Hierzu dient die nachfolgende Tabelle, worin jedoch bloß die Mittelwerthe aus wenig abweichenden einzelnen enthalten sind.

Substanzen	spec. Ge- wicht	Methode der Mischung		Metho- de der Abküh- lung
		im Ge- fäße	frei	
Schwerspath . . . .	4,429	0,1070	.....	.....
Cölestin . . . .	3,955	.....	0,1300	.....
Anhydrit . . . .	2,955	0,1854	.....	0,169
Schwefelkies . . . .	5,042	0,1323	0,131	.....
Speerkies . . . .	4,882	0,1332	.....	.....
Arragonit . . . .	2,926	0,1966	.....	.....
Kalkspath . . . .	2,750	0,2015	0,2093	0,195
Bitterkalkspath . . . .	2,914	0,2179	.....	.....
Gurhofian . . . .	.....	.....	0,2168	.....
blättriger Magnesit . . . .	3,037	0,2270	.....	.....
Spatheisenstein . . . .	3,872	0,1820	.....	0,183
Galmei . . . .	.....	.....	0,1712	0,161
Rotheisenstein . . . .	5,079	.....	0,1660	.....
Eisenglanz . . . .	.....	.....	.....	0,163
Bergkrystall . . . .	2,610	0,1894	.....	.....
Schwefel . . . .	.....	.....	.....	0,209
Antimon . . . .	.....	.....	.....	0,047
Zinnober . . . .	.....	.....	.....	0,052
Realgar . . . .	3,240	.....	.....	0,130
rothes Quecksilberoxyd . . . .	.....	.....	.....	0,049
Wismuthmetall . . . .	.....	.....	.....	0,027
grau Spießglanz . . . .	4,603	.....	0,083	0,092
Bleiglanz . . . .	7,568	.....	0,044	0,053
Blende . . . .	4,060	.....	0,113	0,112
Zinkoxyd . . . .	.....	.....	.....	0,132
Uranoxydul . . . .	.....	.....	.....	0,106
Uranpacherz . . . .	.....	.....	.....	0,106
Kupferoxyd . . . .	.....	.....	.....	0,137
Chromoxyd . . . .	.....	.....	.....	0,196
Zinkstein . . . .	.....	.....	.....	0,090
Molybden . . . .	.....	.....	.....	0,102
Mennig . . . .	.....	.....	.....	0,061
antimonichte Säure . . . .	.....	.....	.....	0,130
Magnesia . . . .	.....	.....	.....	0,276

NEUMANN bediente sich später eines mehr vervollkommenen Apparates, und erhielt mittelst desselben noch einige Bestimmungen, die auf einen sehr hohen Grad von Genauigkeit mit Recht Ansprüche machen, hauptsächlich weil der erwärmte Apparat sehr schnell in das Wassergefäß gebracht wurde, und daher aus dem Wärmeverluste während der früher hierzu erforderlichen längeren Zeit kein Fehler erwachsen konnte. Die Bestimmungen, welche als die Endresultate seiner Versuche zu betrachten sind, enthält die unten angehängte Tabelle.

435) Minder zahlreiche Bestimmungen der specifischen Wärme einzelner Körper sind unter andern die von E. G. FUSCHEN<sup>1</sup>, welcher die des reinen Kiessandes durch die Methode der Mischung aus 14 Versuchen = 0,190 fand. Von großer Wichtigkeit ist aber ein Beitrag, welchen RUDNER<sup>2</sup> zur Lösung des vorliegenden Problems geliefert hat, indem er ein neues Mittel angiebt, die Wärmecapacitäten der im Wasser löslichen Salze durch diese Lösungen selbst zu bestimmen, eine *Methode*, welche als eine eigenthümliche Modification der durch Mischungen zu betrachten seyn dürfte, sich aber sehr durch ihre Einfachheit empfiehlt. Es sey  $M$  die auflösende Wassermasse,  $T$  deren Temperatur,  $m$ ,  $c$ ,  $t$  die Masse, specifische Wärme und Temperatur der aufgelösten Salzes, die des Wassers als Einheit angenommen,  $\tau$  die Temperatur der Flüssigkeit nach der Auflösung und  $\lambda$  die dabei gebundene oder freiwerdende Wärme, so ist die letztere Gröfse zusammengesetzt aus der bei der Lösung des Salzes latent werdenden Wärme, aus der durch Volumensänderung sich entwickelnden und aus der durch chemische Verbindung erzeugten, falls diese statt findet. Ohne diese einzeln zu berücksichtigen ist gewifs, daß die Summe, sie sey positiv oder negativ, nothwendig der Salzmasse proportional und zugleich unveränderlich seyn müsse, solange das Verhältnifs des Salzes zum Wasser nicht geändert wird. Ist also in zwei Versuchen dieses Verhältnifs constant, die Temperatur des Salzes aber ungleich, so erhält man folgende zwei Gleichungen

$$M(T - \tau) \pm mc(t - \tau) = m\lambda,$$

<sup>1</sup> Lehrbuch der mechanischen Naturlehre. 5te Aufl. Th. I. S. 20.

<sup>2</sup> Aus Berzelius Jahresbericht für 1834 in Poggendorff's Ann. XXXV. 474.



oder da  $M = \mu m$  ist, im ersten Versuche:

$$\mu(T - \tau) + c(t - \tau) = \lambda,$$

im zweiten aber

$$\mu(T' - \tau') + c(t - \tau') = \lambda,$$

woraus  $\lambda$  eliminirt, und  $c$  oder die specifische Wärmecapacität gefunden werden kann. **RUDBERG** theilt zwei Probeversuche mit, durch die er im Mittel die Wärmecapacität des Kochsalzes  $= 0,1743$  und der schwefelsauren Talkerde mit Krystallwasser  $= 0,2906$  fand, ohne hierbei gerade die schärfste Genauigkeit zu beabsichtigen.

436) Die älteren Bestimmungen der specifischen Wärme einiger zu optischen Apparaten dienender Metalle, und nicht minder auch die von **DALTON** angegebenen, fand **R. POTTER**<sup>1</sup> so unzulässig, zugleich aber die durch **DULONG** und **PETIT** erhaltenen von diesen so ungemein abweichend, daß er sich um so mehr zu eigenen Versuchen entschloß, als es ihm unverzeihlich schien, daß die letzteren Gelehrten eben der bedeutenden Unterschiede wegen die von ihren Vorgängern angewandte Methode der Mischungen verließen, welcher er außer ihrer Einfachheit auch deswegen den Vorzug einräumt, weil man die Fehler leicht beseitigen kann, wenn man zuerst die heißeren Körper in kälteres Wasser, dann aber die kälteren Körper in heißeres Wasser taucht, und in beiden Fällen die erzeugte gemeinschaftliche Temperatur mißt. Dieses ist allerdings unbestreitbar richtig, allein wenn man die anfangs durch **POTTER** mittelst beider Verfahrensarten gefundenen Werthe mit einander vergleicht, so zeigt sich eine so bedeutende Abweichung unter ihnen, daß man kaum umhin kann, entweder der Methode im Allgemeinen, oder, da diesem anderweitige Gründe entgegenstehn, der durch ihn angewandten Art des Experimentirens sein Vertrauen zu entziehen. So fand er für Stahl durch das erste Verfahren die specifische Wärme  $= 0,113$ , durch das zweite  $0,200$ , für Spiegelmetall durch jenes  $0,075$ , durch dieses  $0,223$ . Später glaubte er die Fehler dadurch zu vermeiden, daß er große Massen der einzutauchenden Substanz nahm, denn das Gefäß, dessen er sich bediente, faßte nur 500 Grains Wasser, und bei den Versuchen mit Blei tauchte

<sup>1</sup> Edinburgh Journ. of Sc. N. Sér. N. IX. p. 75.

er 8000 Grains dieses Metalls in 2000 Grains Wasser. Indem er dann mit größerer Vorsicht experimentirte, auch die gebrauchten Thermometer gehörig prüfte, erhielt er genauer übereinstimmende Resultate, die in der unten angehängten Tabelle mit aufgenommen sind.

437) Noch haben wir eine der wichtigsten Arbeiten in diesem Gebiete zu erwähnen. DELARIVE und MARCET, deren Bemühungen um die Auffindung der specifischen Wärmecapacitäten mehrmals erwähnt worden sind, haben diese seit 1830 anhaltend fortgesetzt<sup>1</sup>. Sie bedienten sich dabei der durch DULONG und PETIT angegebenen Methode der Abkühlung, indem sie die in geeigneten Gefäßen eingeschlossenen Substanzen zuerst im leeren Raume, dann während des Vorbeistreichens eines eindringenden Gases oder Dampfes von niedrigerer Temperatur und bestimmter Menge erkalten ließen, und die hierzu erforderliche Zeit maßen. Ist dann das Verhältniß der specifischen Wärme der Gasart oder des Dampfes und der Unterschied der Geschwindigkeit des Erkaltes bekannt, so läßt sich hieraus die specifische Wärmecapazität bestimmen. Statt des von DULONG und PETIT gebrauchten Cylinders von Silber nahmen sie eine hohle Kugel von Gold, ungefähr 12 Millim. im Durchmesser haltend und 3 Gramm schwer, für die tropfbaren Flüssigkeiten dagegen ein cylindrisches Gefäß von Platin, 4 Kubikcentimeter enthaltend und 4,775 Gramm schwer, oder eine hohle Kugel von Platin. Die festen Körper wandten sie als feines Pulver an, um den Fehlern zu entgehen, die daraus entspringen, daß die sämtlichen Theile wegen schlechter Durchleitung nicht insgesamt die nämliche Temperatur haben. Der Kugel gaben sie deswegen den Vorzug, weil sich das empfindliche Meßthermometer in ihrer Mitte befand und die Wärme nach allen Seiten hin gleichmäßig abgegeben wurde; übrigens war die Art des Experimentirens gerade so, wie die für die Gasarten angewandte, außer daß das Schlangengerühr fehlte, und daß sie die umgebende kupferne Kugel nach dem Exantliren in Eiswasser senkten, wenn sie die Zeiten des Erkaltes maßen (§. 399). Das Thermometer gestattete seiner kleinen Kugel ungeachtet vermittelst einer Loupe das Ablesen

<sup>1</sup> L'Institut. 1840. VIII<sup>me</sup> Ann. N. 335. Ann. de Chim. et Phys. T. LXXV. p. 232.

von 0,05 und selbst von 0,005 eines Centesimalgrades; da es sich aber bloß um eine genaue Vergleichung handelte, so hatten sie den Punct der Scale, von wo aus sie die Erkaltung maßen, und denjenigen, bis zu welchem das Thermometer sinken mußte, durch sehr feine Linien bezeichnet. Meistens beobachteten sie das Sinken des Thermometers nur von 15° bis zu 5°. Es versteht sich von selbst, daß sie bei diesen Versuchen den Einfluß des Thermometers und der Kugel nicht vergaßen, deren specifische Wärmecapacitäten sie durch Vergleichung mit Kupfer bestimmten, dessen specifische Wärme = 0,095 gegen Wasser als genau aufgefunden gelten kann. Zur Berechnung bedienten sie sich der bekannten Formel. Ist  $c$  die gesuchte Wärmecapacität der Substanz,  $p$  ihr Gewicht,  $c'$  die specifische Wärme des Kupfers und  $p'$  dessen Gewicht,  $MC$  das Product der Masse in die Wärmecapacität der goldenen Kugel, des Glases und des Quecksilbers, welche zum Apparate gehörten, ist ferner  $t$  die Zeitdauer des Erkaltens in Sekunden, wenn die Kugel mit derjenigen Substanz erfüllt ist, deren specifische Wärme  $c$  und deren Gewicht  $p$  ist,  $t'$  dagegen die Zeit des Erkaltens um gleiche Grade, wenn sie mit Kupfer erfüllt ist, so hat man

$$\frac{MC + pc}{MC + p'c'} = \frac{t}{t'}, \text{ also } MC = \frac{p'c't - pct'}{t' - t},$$

worin  $c$  bekannt seyn muß, was man finden kann, wenn  $MC$  bekannt ist.

Unter den untersuchten Substanzen, deren specifische Wärmecapacitäten in der angehängten Tabelle aufgezeichnet sind, verdient hauptsächlich der Kohlenstoff eine nähere Betrachtung, dessen specifische Wärme von den verschiedenen Beobachtern sehr abweichend angegeben wird, obgleich eine richtige Bestimmung derselben zur Prüfung des Dulong'schen Gesetzes sehr wichtig wäre. Gegen den Einfluß der Wasserdämpfe in der kupfernen Abkühlungskugel, welcher so leicht Fehler herbeiführen kann und daher nach REGNAULT die ganze Methode unsicher macht, glauben DELARIVE und MARCET sich genügend gesichert zu haben, weniger leicht schien es ihnen aber, den Einfluß des ungleichen Leitungsvermögens der untersuchten Substanzen zu beseitigen, den sie hauptsächlich auch bei der Kohle wahrzunehmen glaubten. Ihre Bestimmung der spe-



cifischen Wärme derselben  $= 0,165$  wich bedeutend von der durch **RENAULT** gefundenen  $= 0,25$  ab; sie stellten daher neue Versuche mit sehr reiner, aus Candiszucker bereiteter und fest eingestampfter Kohle an, erhielten aber ein noch geringeres Resultat  $= 0,14$ . Es glückte ihnen indeß, durch große Mühe und mit bedeutenden Kosten eine hinlängliche Menge Diamantstaub anzuschaffen, und ein glücklicher Zufall gestattete dann bei den Versuchen eine leichte und unmittelbare Vergleichung mit Kupfer. Die goldene Kugel mit dem Thermometer für sich wog 4,338 Gramm, mit Diamantstaub angefüllt wog sie 10,717 Gramm, mit Kupferfeilig angefüllt 12,343 Gramm. Die Erkaltung von  $11^{\circ}$  bis  $3^{\circ}$  C. dauerte beide Male 1223 Sekunden. Hiernach war also in der Formel für

$$c = \frac{(MC + p'c') \frac{t}{t'} - MC}{p},$$

$t = t'$ , und sie verwandelte sich daher in

$$c = \frac{p'c'}{p},$$

woraus sie  $c = 0,1192$  erhielten. Hiernach halten sie es für fraglich, ob nicht die Ungleichheit der erhaltenen Resultate eine Folge aufgenommener Gase, namentlich des Wasserstoffes, welches die Kohle so begierig absorbiert, und ob die Kohle überhaupt in ihrem verschiedenen Aggregatzustande die nämliche Wärmecapazität beibehält.

438) Es war bereits wiederholt davon die Rede, daß die Wärmecapazität der Körper nicht bei allen Temperaturen die selbe sey. Der Erste, welcher diese Frage mehr in Anregung brachte und mit der Theorie über das Verhalten der Wärme überhaupt zu vereinigen, als durch genügende Versuche zu beantworten suchte, war **DALTON**<sup>1</sup>. Da aber die Bestimmungen der specifischen Wärme an sich zu den schwierigern Aufgaben gehören und die Unterschiede bei verschiedenen Temperaturen nicht eben groß, also auch nicht leicht genau zu ermitteln sind, so geschah im Ganzen nicht viel zur Erledigung dieser Aufgabe. Inzwischen haben wir gesehn (§. 411), daß **GAY-**

<sup>1</sup> Ein neues System des chemischen Theiles der Naturwissenschaft. Th. I. S. 58.

LUSSAC die specifische Wärme der Gase bei höheren Temperaturen größer fand, als bei niedrigeren, in Beziehung auf tropfbare Flüssigkeiten wurde diese Frage vielfach erörtert (§. 421), als zuverlässiges Resultat, wonach allerdings beim Wasser, und somit höchst wahrscheinlich bei allen tropfbar-flüssigen Körpern, die specifische Wärme gleichfalls mit der Zunahme der Temperatur wächst, ist nur das durch NEUMANN gefundene zu betrachten; in weit größerem Umfange ist aber für feste Körper dieses eigenthümliche Gesetz genügend erwiesen worden. DUTON und PETIT<sup>1</sup> bedienten sich hierzu der Methode der Mischungen, wählten einige nicht zu leichtflüssige Metalle, denen sie zur Gewinnung einer größeren Oberfläche die Form platter Ringe von 1 bis 3 Kilogramm Gewicht gaben, erhitzten sie, wenn ihre Wärme nur bis zum Siedepunkte reichen sollte, in Wasser, für höhere Temperaturen aber in Quecksilber, und wenn sie durch letzteres angegriffen wurden, in einem Bade von Oel, wobei die anhängende Flüssigkeit mit in Rechnung gebracht wurde. Die zum Eintauchen bestimmte Masse war jederzeit sehr groß, so daß eine Temperaturerhöhung von etwa 1° bis 6° C. über die der Umgebung erzeugt wurde; die Messung geschah mit einem Thermometer, woran sich noch 0°,01 unterscheiden ließ, und der Einfluß des sehr dünnen, auf drei spitzen ruhenden Gefäßes von Weißblech wurde mit in die Berechnung aufgenommen. Außerdem war dasselbe (nach RUMFORD's Methode) entweder vor dem Experimente so viel kälter, als seine Temperatur nach demselben die der äußeren Umgebung übertraf, oder es hatte diese Temperatur der Umgebung gleich anfangs, und der geringe Einfluß der Strahlung ward nach derjenigen Größe corrigirt, welche sich aus Versuchen über die freie Erkaltung desselben ergab. Die ersten Versuche betrafen das Eisen, welches sich wegen seiner großen Capacität am meisten hierzu eignete. Hierbei fanden sie aus mehrmals wiederholten Versuchen im Mittel:

die Capacität des Eisens von 0° bis 100° C.	=	0,1098
— — — — — 0 — 200	=	0,1150
— — — — — 0 — 300	=	0,1218
— — — — — 0 — 350	=	0,1255.

auf gleiche Weise fanden sie die mittlere

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. VII. p. 144.

	Capacität von 0° bis 100°	Capacität von 0° bis 300°
für Quecksilber . . . . .	0,0330	0,0350
— Zink . . . . .	0,0927	0,1015
— Antimon . . . . .	0,0507	0,0549
— Silber . . . . .	0,0557	0,0611
— Kupfer . . . . .	0,0949	0,1013
— Platin . . . . .	0,0355	0,0355
— Glas . . . . .	0,1770	0,1900

Es muß hierbei noch bemerkt werden, daß die Temperaturen mit dem Quecksilberthermometer gemessen und nicht auf das Luftthermometer reducirt wurden<sup>1</sup>.

SCHITKO<sup>2</sup> hat in einer ausführlichen, der Beachtung allerding's werthen Abhandlung nicht bloß die specifischen Wärmecapacitäten der Körper, sondern die Gesamtmenge der Wärme, die sie aufnehmen, um von einer niederen Temperatur zu einer höheren überzugehen, auch mit Rücksicht auf denjenigen Antheil, der dabei gebunden wird, zu bestimmen gesucht. Die ganze Untersuchung hier zu berücksichtigen dürfte nicht zweckmäßig seyn, denn sie führt auch dahin, die *Grade der Thermometer* nicht nach der Größe der Ausdehnung der jedesmaligen thermoskopischen Substanz, sondern nach der eigentlichen, hierzu erforderlichen Wärmemenge zu bestimmen. Es darf aber hier nicht unbemerkt bleiben, daß auch aus diesen Untersuchungen eine mit den Zunahmen der Temperaturen wachsende Wärmecapacität hervorgeht. Bloß für drei Körper, Quecksilber, Eisen und Glas, hat er folgende Tabelle berechnet.

Temperaturen	Wärmecapacität		
	Quecksilber	Eisen	Glas
0°C. .	0,0320	0,1100	0,1740
1 . . .	0,0320	0,1100	0,1741
20 . . .	0,0321	0,1106	0,1750
40 . . .	0,0322	0,1112	0,1759
60 . . .	0,0323	0,1116	0,1766
80 . . .	0,0323	0,1120	0,1772
100 . . .	0,0324	0,1124	0,1778
200 . . .	0,0326	0,1136	0,1798
300 . . .	0,0328	0,1145	0,1811

<sup>1</sup> Vergl. *Thermometer*. Bd. IX. S. 954.

<sup>2</sup> *Wiener Zeitschrift Th.* VI. S. 138 ff.



Von den niedrigsten bis zu den höchsten Temperaturgraden, wie es bei keinem andern Körper möglich ist, hat **POUILLET**<sup>1</sup> die specifische Wärme des Platins bestimmt. Hierzu bediente er sich einer 178 Gramm schweren Platinkugel, die in einem Platintiegel erhitzt und schnell nach der Methode der Mischungen ins Wasser geworfen wurde. So fand er die mittlere specifische Wärme des Platins, die des Wassers = 1 gesetzt,

für 100° C. = 0,03350		für 500° C. = 0,03518
— 200 — = 0,03392		— 600 — = 0,03560
— 300 — = 0,03434		— 700 — = 0,03602
— 400 — = 0,03476		— 800 — = 0,03644

439) Wir müssen hier noch einmal die Frage über das *Verhältniß der specifischen Wärmecapacitäten der Körper zu ihren Atomgewichten*, die schon oft gelegentlich erwähnt wurde, zur genaueren Untersuchung bringen. **DULONG** und **PETIT** waren diejenigen, welche das angegebene Gesetz (§. 426) aus ihren Versuchen mit festen Körpern ableiteten; man wandte es seitdem auch auf gasförmige und tropfbar-flüssige an und fand es bald bestätigt, bald widerlegt. Unter die, wenn nicht bedeutendsten, doch entschiedensten Gegner desselben gehört auch **POTTER**<sup>2</sup>, welcher es den französischen Gelehrten zum Vorwurf macht, daß sie beim Auffinden so bedeutender Abweichungen ihrer Resultate von denen, welche ihre Vorgänger, namentlich die Engländer, erhalten hatten, nicht die von den Letzteren angewandte Methode wieder wählten, und den Grund der auffallenden Unterschiede auszumitteln suchten. Aus seinen eigenen Versuchen (§. 436) schließt er, daß das aufgestellte Gesetz ganz unzulässig sey, welches **DALTON** bloß bei den einfachen Gasen entdeckt und zu voreilig auf alle Körper ausgedehnt habe. Das Gesetz, wonach die Atome aller einfachen Körper gleiche Wärmecapacität haben sollen, passe zwar auffallend für Metalle, jedoch mit Ausnahme des Silbers, und könne daher nicht für ausgemacht gelten, so lange diese Ausnahme statt finde; außerdem aber hätten **DULONG** und **PETIT** diejenigen Bestimmungen der Atomgewichte gewählt, die für ihre An-

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXIX. 571. Vergl. *Thermometer*. Bd. IX. 1014.

<sup>2</sup> Edinburgh Journal of Science. New Ser. N. IX. p. 75.

sicht pafsten, und zugleich hätten sie von den durch BERZELIUS angegebenen Bestimmungen in vielen Fällen  $\frac{1}{2}$ , in andern  $\frac{1}{3}$  und  $\frac{1}{4}$  genommen. Er berechnet ferner nach dem aufgestellten Gesetze die Atomgewichte unter der Voraussetzung, dafs das Hydrogen = 1, das Oxygen aber 7 betrage, und dann zeigt sich allerdings eine grofse Menge auffallender Abweichungen, doch scheint mir diese Fundamentalbestimmung nicht geeignet, den von POTTER aufgestellten Widerspruch genügend zu begründen. Gegen ihn erklärt sich JAMES F. W. JOHNSTON<sup>1</sup>, macht ihm aber den ungerechten Vorwurf, dafs er die alte Methode der Mischung statt der neuen der Abkühlung gewählt habe; denn obgleich jene die ältere ist, so folgt hieraus nicht, dafs sie die schlechtere sey, vielmehr ergeben die beigebrachten Messungen, namentlich von NEUMANN, dafs durch dieselbe allerdings genügende Resultate zu erhalten sind, die auch POTTER gefunden haben würde, wenn er die gehörige Vorsicht angewandt hätte. Dafs dieses nicht geschehen sey, geht evident aus den bedeutend abweichenden Resultaten hervor, die er durch die beiden einander entgegengesetzten Verfahrungsarten erhielt, indem er einmal das Wasser, das andere Mal den einzutauchenden Körper erhitzte. Uebrigens zeigt sich die Abweichung der durch POTTER gefundenen Gröfsen von denen, die durch DULONG und PETIT angegeben worden sind, nur bei Gold, Silber und Wismuth, und in dieser Beziehung bemerkt JOHNSTON richtig, dafs die von ihm gebrauchten englischen Goldmünzen  $\frac{1}{2}$  Silber oder Kupfer und die silbernen  $\frac{1}{1000}$  Kupfer enthielten, wonach also die gefundenen Bestimmungen an sich zu verwerfen sind. Für Wismuth stimmen beide durch POTTER gefundene Bestimmungen unter sich genau überein, es läfst sich also nicht sofort ermitteln, ob diese oder die durch DULONG und PETIT gefundenen die richtigen sind<sup>2</sup>. In Beziehung auf den Vorwurf, dafs diese Gelehrten unrichtige Bestimmungen der Atomgewichte gewählt hätten, welcher sich auf die Autorität DALTON's stütze, macht JOHNSTON geltend, dafs seit der Zeit dieses allerdings sehr achtungswerthen Forschers weit genauere Bestimmungen gefunden worden seyen, die von denen wenig abweichen, deren sich die

<sup>1</sup> Edinburgh Journal of Science. New Ser. N. X. p. 265.

<sup>2</sup> In der angehängten Tabelle sind die verschiedenen Werthe neben einander gestellt.

französischen Gelehrten bedienten. Ganz unzulässig sey aber  
 das Verhältniss des Sauerstoffs zum Wasserstoff  $= 7 : 1$ , da  
 nach THOMSON<sup>1</sup> vielmehr  $16 : 1$  als der Wahrheit mindestens  
 am nächsten nahe kommend gelten müsse. Endlich zeigt JOHNSTON,  
 dass die durch POTTER erhaltenen Wärmecapacitäten sich sehr  
 wohl mit dem aufgestellten Gesetze vereinigen lassen, ausge-  
 nommen bei Silber, Gold und Wismuth, allein die ersten bei-  
 den Bestimmungen seyen aus den angegebenen Gründen unzu-  
 verlässig, und so dürfe auch die letztere so angesehen werden.  
 Dieser Schluss kann aber unmöglich gelten, denn auf Wis-  
 muth passen die in Beziehung auf Gold und Silber beigebrach-  
 ten Einwendungen nicht; im Ganzen ist aber das, was über die  
 Begründung dieses Gesetzes vorgebracht wird, keineswegs be-  
 edigend, weil keine hinlänglich scharfe und sichere Bestim-  
 mungen, weder der Atomgewichte, noch der specifischen Wär-  
 mecapacitäten, zum Grunde gelegt werden. Für die Aufgabe an  
 sich unwichtig ist die Widerlegung, welche POTTER<sup>2</sup> diesen  
 gemachten Einwürfen entgegensetzt, worin er seine Geg-  
 ner der Unkenntniss der Sache beschuldigt, sofern ihm entgan-  
 gen sey, dass die französischen Gelehrten keineswegs die Me-  
 thode der Mischungen für unzuverlässig erklären, und dass die  
 wählten Bestimmungen der Atomgewichte von BERZELIUS  
 rühren. Wichtiger dagegen ist, dass POTTER sich durch die,  
 wenn auch nicht genügende, Kritik zu einer abermaligen, sehr  
 ausführlichen Reihe von Versuchen bewogen fühlte, wobei er  
 seine früher gemachten Erfahrungen und die erlangte Fertigkeit  
 im Experimentiren benutzte. Er glaubte sich überzeugt zu  
 haben, dass die Anwendung metallener Wassergefässe leicht zu  
 Fehltrümmern führe, und er wählte daher ein inneres Gefäß von gefir-  
 nisstem Leinen, umgab dieses dicht anschliessend mit einer wollenen,  
 zartig gewebten Umgebung, und setzte es so in ein zur Aufnahme  
 hinlänglich weites irdenes Gefäß. Die Menge des Was-  
 sers, welches dieser Apparat aufnahm, betrug ungefähr 3500  
 Grains. Die beiden früheren Verfahrensarten behielt er bei,  
 dem er entweder die Metalle bis  $100^{\circ}$  C. erwärmte und in  
 Wasser von mittlerer Temperatur tauchte, oder die Metalle von  
 mittlerer Temperatur, das Wasser dagegen bis ungefähr  $44^{\circ}$  C.

<sup>1</sup> History of Chemistry. T. II. p. 297.

<sup>2</sup> Edinburgh Journ. of Science. New Ser. N. XI. p. 163.



erwärmt anwandte; die Resultate stimmten so genau überein, daß z. B. für Wismuth im Mittel aus 3 Versuchen nach den ersten Verfahren 0,03216 und aus 3 Versuchen nach dem zweiten Verfahren 0,03260 erhalten wurde, wobei der kleinste Werth 0,0316, der größte aber 0,0339 betrug. Die Menge des Wassers war überhaupt gering und betrug nach der Beschaffenheit der zu untersuchenden Metalle im Maximum  $\frac{1}{4}$ , im Minimum  $\frac{1}{8}$  vom Gewichte des eingetauchten Metalles. Lobenswerth ist endlich die öftere Wiederholung der Versuche, und die erhaltenen Resultate können daher zu den genauesten gerechnet werden, die wir über die von ihm untersuchten Metalle besitzen. Da bei diesen Versuchen vorzüglich beabsichtigt wurde, das durch Dulong und Petit aufgefundene Gesetz zu prüfen, so scheint es am zweckmäßigsten, die mittleren Resultate nebst denen, die von diesen Gelehrten gefunden worden sind, und das Product der durch Potter gefundenen Capacitäten in die Atomgewichte, das des Sauerstoffs = 8 angenommen, neben einander zu stellen, wobei wir die von Potter gemachte Bemerkung nicht verschweigen wollen, wie es ihm aufgefallen sey, daß Dulong und Petit nach beiden von ihnen angewandten Methoden die specifischen Wärmecapacitäten für Kupfer, Silber und Zink bis zur vierten Decimalstelle identisch fanden, was allerdings kaum im Bereiche der Möglichkeit liegt.

Metalle	Spec. Capacitäten		Atomgewichte.
	nach Potter	nach Dulong	
Eisen . . . .	0,113	0,1098	27,4
Kupfer . . . .	0,096	0,0949	32,2
Zink . . . . .	0,094	0,0927	32,9
Silber . . . . .	0,059	0,0557	52,5
Zinn . . . . .	0,056	0,0514	55,3
Antimon . . . .	0,052	0,0507	59,6
Gold . . . . .	0,034	0,0298	91,1
Quecksilber . .	0,033	0,0330	93,9
Wismuth . . . .	0,033	0,0288	93,9
Blei . . . . .	0,032	0,0293	96,8

440) Diese Uebersicht zeigt zuerst, daß man die Bestimmungen der specifischen Wärmecapacitäten zu einem sehr hohen Grade der Genauigkeit bringen könne, wenn man sich durch den hierzu erforderlichen Aufwand von Mühe und Zeit nicht abschrecken läßt; denn die hier mitgetheilten, durch zwei verschiedene Methoden und von zwei Experimentatoren erhal-

tenen, Werthe stimmen sehr nahe mit einander überein und müßte einer von beiden Reihen der Vorzug zugestanden werden, so würde ich ihn unbedenklich der durch POTTER gegebenen zuwenden. Wir haben hierin also zweitens eine sehr gute Grundlage, um das aufgestellte Gesetz zu prüfen. Nach Dulong's Gesetze ist das Product der specifischen Wärme in die Atomgewichte eine constante Gröfse, oder  $S A = C$ , wenn  $S$  die specifische Wärme,  $A$  das Atomgewicht und  $C$  die constante Gröfse bezeichnen (§. 426), mithin ist das Atomgewicht

$A = \frac{C}{S}$ . Als constante Gröfse nimmt POTTER die Zahl 31 an,

deren Division durch die gefundenen Wärmecapacitäten dann die in der Columnne angegebenen Atomgewichte bezeichnen. POTTER meint, dafs diese, mit 2 multiplicirt, den durch BERZELIUS gefundenen Bestimmungen der Atomgewichte sehr nahe kommen, doch giebt es einige, die fast genau um  $\frac{1}{2}$  abweichen, und bei Wismuth ist keine Uebereinstimmung vorhanden. Ferner glaubt er, dafs Dulong und PETIT das Quecksilber und Antimon aus ihrer ersten Tafel weggelassen hätten, weil beide mit ihrer Hypothese nicht übereinstimmten. Hieraus glaubt er folgern zu müssen, dafs das aufgestellte Gesetz, wonach also auch die Atome aller einfachen Körper genau die nämliche Wärmecapacität haben müßten, die Prüfung nicht aushalten würde. Für Gold, Antimon, Wismuth und vielleicht auch Kupfer sey es nicht wohl pafslich, für Silber aber offenbar unzulässig; denn seine einzige Oxydationsstufe und seine Verbindung mit Chlor zeigten evident, dafs sein Atomgewicht doppelt so grofs seyn müsse, als aus dem angegebenen Gesetze folge. Hiernach glaubt POTTER, dafs sich folgendes Gesetz wohl rechtfertigen lasse: *die Wärmemenge, welche einfache Körper abgeben, wenn sie von einer gegebenen Temperatur zu einer geringeren herabgehen, ist entweder der Zahl der Atome in ihren Massen proportional, oder steht zu dieser in einem einfachen Verhältnisse*, wobei er übrigens die grofsen Schwierigkeiten nicht verkennt, die der Feststellung irgend eines Hauptsatzes über die Atome der Körper und die ihnen eigenthümlich zugehörige Wärme im Wege stehen.

441) Eine grofse und wichtige Abhandlung über dieses Problem ist die von AVOGADRO<sup>1</sup>. Zu seinen Versuchen be-

<sup>1</sup> Brugnatelli Giorn. Dec. 11. T. IX. p. 16, 85, 274, 305: Sulla

diente er sich eines cylindrischen Gefäßes von dünnem Messingblech mit einem Ringe an seinem oberen Rande, auf welchem nach zwischengelegtem geöltem Leder mittelst dreier Schrauben eine Platte festgeschraubt wurde, um jeden Zutritt der Luft oder des Wassers von aussen abzuhalten. Dieser zur Aufnahme der zu untersuchenden Substanzen bestimmte Cylinder ward in ein größeres Gefäß von Messing gesenkt, welches das zu erwärmende Wasser enthielt, dessen Wärme, gleichend der der äusseren Luft, mittelst eines geeigneten Thermometers gemessen wurde. Es versteht sich von selbst, daß beide Gefäße nebst dem Thermometer, nach ihrer Wärmecapacität auf Wasser reducirt, mit in Rechnung kamen. Das mit den gepulverten und gewogenen Substanzen gefüllte Gefäß erhielt die erforderliche Wärme durch langes Eintauchen in siedendes Wasser; das Herausnehmen desselben mit einer Pincette und das Einsenken in das Messgefäß geschah zur Verhütung eines Wärmeverlustes möglichst schnell, und dann wurde die erzeugte Erwärmung des Wassers von Minute zu Minute aufgezeichnet, bis nach etwa 8 oder 10 Minuten das Maximum eintrat. Die hierdurch erhaltenen einfachen Resultate erhielten noch die erforderlichen Correctionen wegen des Wärmeverlustes des kleinen Gefäßes während der kurzen Zeit zwischen dem Herausnehmen und dem Wiedereinsenken in das Messgefäß, wegen der Wärmeabgabe des letzteren an die äussere Umgebung und endlich wegen eines Wärmeüberschusses des kleinen Gefäßes über die Temperatur des zum Einsenken dienenden Wassers im Augenblicke, wo dieses das Maximum angenommen hatte. Die Formeln zur Correction des Wärmeverlustes durch Strahlung waren auf das *Newton'sche Gesetz* (§. 238) gegründet, inzwischen entwickelte *Avogadro* auch andere analytische Ausdrücke aus directen Messungen der Wärmeverluste beider Gefäße in gegebenen Zeiten; die Resultate beider wichen aber nur um Hundertstel eines Centesimalgrades von einander ab. Endlich kam

---

densità de' corpi solidi e liquidi paragonata colla massa delle loro molecole e coi loro numeri affinitarii. Die eigentliche Abhandlung in *Memorie della Società Italiana delle Scienze residente in Modena* T. XX. Fasc. 2. Im Auszuge in *Ann. de Chim. et Phys.* T. LV. p. 80. Vergl. *Biblioteca Italiana* 1816. Dec. 1817 Gennajo. *Memorie della Soc. Ital.* T. XIX.



noch die Sorgfalt hinzu, die Substanzen, wenn sie keine Hydrate waren, von jedem aufgenommenen Wasser frei zu halten. Die erhaltenen Resultate finden sich in der unten angehängten Tabelle, und es möge hier nur bemerkt werden, daß AVOGADRO auch die specifische Wärme des Eises mindestens annäherungsweise auffand, indem er das kleine Gefäß mit Eis füllte und die Erkältung maß, welche es bei einigen Graden unter dem Gefrierpunkte des Wasser in dem äußeren, mit Weingeist erfüllten Gefäße hervorbrachte, die er dann mit der Wärme verglich, welche dasselbe Gefäß, mit einer gleichen Quantität Wasser bis auf eine gleiche Menge von Graden über  $0^{\circ}\text{C}$ . gefüllt, in dem nämlichen Weingeiste erzeugte. Das Resultat im Mittel aus mehreren Versuchen war 0,92.

442) Die Meinung AVOGADRO's über das Verhältniß der Atomgewichte zu den Wärmecapacitäten klar und obendrein noch kurz anzugeben ist in der That nichts weniger als leicht, eine eigentliche Prüfung würde aber einen unverhältnißmäßigen Aufwand von Mühe, erfordern, um zu ermitteln, ob die zahlreichen Abänderungen bestehender Bestimmungen, die er sich erlaubt, um seine Hypothesen mit sich selbst in Einklang zu bringen, mit den stöchiometrischen Gesetzen vereinbar sind. Im Wesentlichen nimmt AVOGADRO als erwiesen an, daß das *Dulong'sche Gesetz*, wonach das Product der Wärmecapacitäten in die Atomgewichte der einfachen Körper eine constante Größe und zwar  $= 37,53$  sey, als zuverlässig erscheine, und seine Untersuchungen beziehen sich daher zunächst nur auf die zusammengesetzten Körper. Anfangs beschränkte er sich auf die Gase, und stellte darüber das *Gesetz* auf: daß die specifische Wärme der zusammengesetzten Gase, gleiche Volumina vorausgesetzt, durch die Quadratwurzel der ganzen oder gebrochenen Zahl der Volumina der einfachen Gase ausgedrückt werden kann, die sich zur Bildung eines Volumens des zusammengesetzten Gases vereinigen, wenn als Einheit der specifischen Wärmen die eines gleichen Volumens eines der einfachen Gase gilt. Hiernach muss also für die Kohlensäure und das Stickstoffoxydul, bei denen jedes Volumen aus einem Volumen des einen und aus einem halben Volumen des andern der zusammensetzenden Gase besteht, die specifische Wärmecapazität  $= \sqrt{1,5} = 1,225$ , für Kohlenoxydgas, welches aus einem halben Volumen jedes der zusammensetzenden Gase be-

steht,  $= \sqrt{\frac{1}{2} + \frac{1}{2}} = \sqrt{1} = 1$ , die des ölerzeugenden Gases, wobei zwei Volumina des einen sich mit einem Volumen des andern verbinden,  $= \sqrt{3} = 1,732$  seyn. In Gemäßheit der Versuche von Dulong und Petit soll ein ähnliches, oder vielmehr ein gleiches, Gesetz auch bei festen Körpern statt finden, daß nämlich die specifische Wärme eines Atoms eines zusammengesetzten Körpers gleich sey der Quadratwurzel aus der ganzen oder gebrochenen Zahl, welche die Atome oder deren Theile ausdrückt, die sich zur Bildung dieses zusammengesetzten Körpers vereinigen, so wie er sich entweder im festen oder tropfbaren Zustande befindet, indem man zur Einheit diejenige specifische Wärme nimmt, welche einem Atome eines der einfachen Körper in demselben Zustande angehört. Daß die Durchführung dieses Gesetzes Schwierigkeiten habe, insbesondere da die Atome in den flüssigen und festen Körpern mit denen in gasförmigen nicht genau vergleichbar seyen, gesteht er zu, inzwischn habe ihn die Untersuchung über die Bestimmung der Atomgewichte einfacher Körper dahin geführt, mindestens wenn sie sich im Zustande der Festigkeit und der Flüssigkeit befinden, sie in Beziehung auf ihre specifische Wärmecapacität auf die Hälfte der Gröfßen zurückzuführen, die ihnen Berzelius gegeben hat, und diese sollen dann *thermische Atome* heißen. Man begreift eigentlich nicht wohl, was hierdurch erzielt werden soll; denn da die Gröfße oder das Gewicht der Atome ohnehin nicht absolut, sondern nur relativ ist, so können auch keine verschiedenen Resultate hervorgehn, wenn man bei allen die angegebene Gröfße halbt. Man ersieht dann aus dem Nachfolgenden, daß ein Atom Sauerstoff oder vielmehr die Wärmecapacität eines solchen Atoms  $= 0,375$  seyn soll, die eines Atoms Wasser als Einheit angenommen<sup>1</sup>; die specifische Wärme des Kohlenstoffs im festen Zustande ist aber auf diese nämliche Gröfße reducirt  $= 0,25$ , und  $0,25 \times 0,764 = 0,191$ , also sehr nahe die Hälfte von  $0,375$ . Soll also der Coefficient auch auf Kohlenstoff anwendbar seyn, so muß der durch Dulong und Petit gefundene halbt werden, er leidet dann auch Anwendung auf Schwefel und die Metalle, und wenn man also die thermischen Atome der festen Körper, die des Sauerstoffs

1 Es muß bemerkt werden, daß dieses die bereits angegebene constante Zahl nach Dulong und Petit ist.

gleichfalls in fester Gestalt als Einheit angenommen, halbirt, so erhält man die durch BERZELIUS angegebenen Gröfsen. Statt des Coefficienten 0,375 wäre also 0,1875 anzunehmen, wonach

$$\text{die specifische Wärme des Kohlenstoffs} = \frac{0,1875}{0,764} = 0,245$$

wenig von der Erfahrung abweichend<sup>1</sup> gefunden wird. Um dieses noch durch einige der verschiedenen gegebenen Beispiele zu erläutern und zugleich die Anwendung des oben aufgestellten Gesetzes zu zeigen, wähle ich folgende Bestimmungen. Für das Protoxyd des Bleies, wenn das Atomgewicht des Metalles = 6,4725 angenommen wird, die des Sauerstoffs als Einheit vorausgesetzt, was dann die Hälfte der Bestimmung durch BERZELIUS ist, muß das Atom des Oxydes =  $3,236 + 0,25 = 3,486$  seyn; die bestimmende Zahl hierbei ist  $0,5 + 0,25 = 0,75$ , daraus die Quadratwurzel 0,866 und deren Product mit 0,1875 = 0,1624, welches durch 3,486 dividirt 0,0465 für die berechnete specifische Wärme, wenig abweichend von der beobachteten = 0,049 oder 0,05, giebt. Die Metalloxyde, welche nach BERZELIUS 1,5 Atom Sauerstoff auf 1 Atom Metall enthalten, haben nach AVOGADRO 0,75 Atom Sauerstoff auf 1 Atom Metall. Um drei von ihm untersuchten Körpern Genüge zu leisten, sollen ihre Atome im Zustande der Festigkeit aus  $\frac{1}{4}$  Atom Metall und  $\frac{3}{16}$  Atom Sauerstoff bestehn, wovon blofs die Alaun-erde eine Ausnahme macht, die aus  $\frac{1}{4}$  Atom Metall und  $\frac{3}{8}$  Atom Sauerstoff bestehen muß, um die Erfahrung mit der Theorie in Einklang zu bringen. Das Schwefeleisen soll aus  $\frac{1}{4}$  Atom Metall und 1 Atom Schwefel bestehn, das Chlorcalcium und Chlornatrium, die nach BERZELIUS aus 2 Atomen Chlor und 1 Atom Metall bestehn, müßten 1 Atom Chlor und 1 Atom Metall enthalten u. s. w. Die grofse, in diesen Bestimmungen herrschende, Willkür fällt von selbst in die Augen, eine allseitige genügende Prüfung der Hypothese dürfte aber auf jeden Fall hier nicht am geeigneten Orte seyn.

443) Eine weitere Ausführung dieses Gegenstandes bezieht sich vorzugsweise auf einige Resultate, welche NEUMANN aus seinen bereits erwähnten Versuchen entnommen hat, und die daher hier vorausgehen müssen. Dieser Gelehrte<sup>2</sup> ist der Mei-

<sup>1</sup> Hierüber vergl. §. 437.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. XXIII. 32.



nung, daß ein ähnliches Gesetz, als das durch Dulong und Petit für chemisch einfache Körper aufgestellte, auch für chemisch zusammengesetzte existire, sofern es sich um ein einfaches Verhältniß zwischen der specifischen Wärme und der stöchiometrischen Quantität handelt. Stöchiometrische Quantitäten heißen bei chemisch ähnlich zusammengesetzten oxydirten Körpern, z. B. bei den wasserlosen kohlensauen Salzen, solche Quantitäten, in denen eine gleiche Quantität Sauerstoff vorhanden ist; bei den mit Schwefel verbundenen Körpern ist dann der Schwefel das Maß der stöchiometrischen Quantität. Andere Verbindungen wurden von ihm noch nicht untersucht, für die genannten aber stellt er folgendes Gesetz auf: „es verhalten sich bei chemisch ähnlich zusammengesetzten Stoffen die specifischen Wärmen umgekehrt wie die stöchiometrischen Quantitäten, oder, was dasselbe ist, die stöchiometrischen Quantitäten bei chemisch ähnlich zusammengesetzten Stoffen besitzen gleiche Wärmecapacität.“ Als Beispiele dienen folgende fünf kohlensaure Salze.

Substanzen	Stöchiometrische Quantität	Specif. Wärme beob.	Pro- ducte beider	Specif. Wärme ber.	Unter- schied
Kalkspath .	$\text{CaC} = 6,32$	0,2044	1,292	0,2057	— 0,0013
Bitterspath .	$\frac{\text{CaC} + \text{MgC}}{2} = 5,88$	0,2161	1,271	0,2211	— 0,0050
Magnesit- spath . . .	$\frac{7\text{MgC} + 2\text{FeC}}{9} = 5,75$	0,2270	1,305	0,2261	+ 0,0009
Spatheisen- stein . . .	$\text{FeC} = 7,15$	0,1819	1,300	0,1819	0,0000
Galmei . . .	$\text{ZC} = 7,79$	0,1712	1,335	0,1669	+ 0,0043
Mittelwerth . . . . .			1,300		

In der stöchiometrischen Quantität ist die Sauerstoffmenge = 3 angenommen und mit dem Mittel aus dem Producte derselben in die beobachtete specifische Wärme = 1,3 ist nach dem angegebenen Gesetze die specifische Wärme berechnet. Die Unterschiede rühren wohl zum Theil daher, daß die angenommene chemische Zusammensetzung nicht in ganzer Strenge statt findet, indem sich mehr oder weniger beigemengte Substanzen in den Mineralien befinden. Für wasserfreie schwefelsaure Salze dienen folgende Beispiele:

Substanzen	Stöchiometrische Quantität	Specif. Wärme beob.	Pro- ducte beider	Specif. Wärme berechnet	Unter- schied
Schwerspath	$\text{BaS}=14,58$	0,1068	1,557	0,1061	+ 0,0007
Anhydrit . .	$\text{CaS}= 8,57$	0,1854	1,589	0,1804	+ 0,0050
Cölestin . .	$\text{SrS}=11,48$	0,1300	1,492	0,1346	— 0,0046
Mittelwerth . . . . .			1,546		

Da sich unter den von NEUMANN untersuchten Körpern auch eine Reihe von Oxyden befindet, bei denen 1 Antheil Metall mit 1 Antheil Sauerstoff verbunden ist, so wendet er das Gesetz auch auf diese an.

Substanzen	Stöchiometrische Quantität	Specif. Wärme beob.	Producte beider	Specif. Wärme berechnet	Unter- schied
Talkerde . .	2,58	0,276	0,712	0,270	— 0,006
rothes Quecksilberoxyd	13,66	0,049	0,671	0,051	— 0,002
Zinkoxyd .	5,03	0,132	0,664	0,138	— 0,006
Kupferoxyd	4,957	0,137	0,680	0,140	— 0,003
Kalkerde <sup>1</sup> .	5,36	0,271	0,772	0,196	+ 0,021
Mittelwerth . . . . .			0,697		

Als Beispiele geschwefelter Stoffe, bei denen 1 Theil Metall mit 1 Theil Schwefel verbunden ist, werden folgende zusammengestellt.

Substanzen	Stöchiometrische Quantität	Specif. Wärme beob.	Producte beider	Specif. Wärme ber.	Unter- schied
Zinnober . .	14,66	0,052	0,762	0,052	0,000
Realgar . . .	6,71	0,130	0,872	0,113	+ 0,017
Glänz . .	14,95	0,053	0,791	0,051	+ 0,002
Blende . . .	6,04	0,112	0,604	0,125	— 0,013
Mittelwerth . . . . .			0,757		

Drei untersuchte Oxyde, bei denen 2 Antheile Metall auf 3 Antheile Sauerstoff kommen, geben folgende Resultate.

<sup>1</sup> Die Bestimmung der specif. Wärme ist von LAVOISIER und LAPLACE.

Substanzen	Stöchiometrische Quantität	Specif. Wärme beob.	Producte beider	Specif. Wärme berechnet	Unter- schied
Eisenoxyd .	9,78	0,1640	1,604	0,182	—0,018
Mennig . . .	28,89	0,0616	1,779	0,0615	+0,0001
Chromoxyd.	10,03	0,1960	1,963	0,177	—0,019
Mittelwerth . . . . .			1,782		

Die überall sich zeigende, sehr genaue Uebereinstimmung der berechneten und der durch Erfahrung gefundenen Werthe läßt an der Zulässigkeit des aufgestellten Gesetzes kaum zweifeln; NEUMANN verspricht aber, durch weitere Untersuchungen zu ermitteln, ob dasselbe allgemeine Gültigkeit hat oder Ausnahmen zuläßt.

444) Um die über die Wärmecapacitäten aufgestellten Gesetze strenger zu prüfen, unternahm AVOGADRO<sup>1</sup> die genaue Bestimmung derselben bei drei einfachen Körpern, dem Phosphor, Arsenik und Iod, und überging hierbei das Arsenik um so weniger, als auf dieses das Dulong'sche Gesetz nach BERZELIUS nicht anwendbar sein soll. Beim Phosphor bediente er sich der Methode der Mischung in der Art, daß er in einer kalten Nacht denselben bis  $-8^{\circ}\text{C}$ . erkalten ließ und dann in Wasser von  $8^{\circ}\text{C}$ . Temperatur brachte. Aus zwei solchen Versuchen erhielt er im Mittel die spezifische Wärme = 0,335; mit Anwendung der früher beschriebenen Methode erhielt er für Arsenik 0,081 und für Iod, welches er jedoch zur Vermeidung von Dampfbildung nicht bis zur Siedehitze des Wassers erwärmte, 0,082, durch ein abgeändertes Verfahren aber 0,089. Indem AVOGADRO mit diesen Bestimmungen die Atomgewichte dieser Körper in Einklang zu bringen sucht, gelangt er wirklich zu dem Resultate, daß DULONG's Gesetz auch auf Arsenik paßt, und daß nicht minder eine Uebereinstimmung zwischen den Atomgewichten dieser und einiger anderer Körper und den gefundenen Wärmecapacitäten hervorgeht, allein es sollen dann die wirklichen Atome Bruchtheile oder Vielfache derjenigen Größen seyn, die durch BERZELIUS bestimmt worden sind. In einer weiteren Ausführung sucht er ferner zu zeigen, daß auch die durch NEUMANN erhaltenen Bestimmungen, so wie das von diesem aufgestellte Gesetz, sehr wohl mit seiner eignen Hypo-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LVII. p. 113.



these harmonire, und wirklich stimmen auch die von ihm gefundenen Gröſſen ziemlich nahe mit den durch Erfahrung ermittelten überein, allein die Unterschiede sind doch immer noch größer, als sie billig seyn sollten, um eigentliches Vertrauen zu der aufgestellten Hypothese zu erwecken, und außerdem ist die Theilung und die Vervielfachung der Atome, sofern diese vervielfachten wieder als einfache Verbindungen eingehn sollen, eine Voraussetzung, die zuvor einer genauen und eingreifenden Prüfung bedürfte. Um die Grenze der Uebereinstimmung zwischen den durch Beobachtung und Berechnung gefundenen Werthen genauer zu bezeichnen, möge die eine Reihe der Zusammenstellungen dienen.

Specifische Wärme

Substanzen	beobachtet	berechnet	Unterschied
kohlensaurer Kalk . . . . .	0,2011	0,2058	+0,0047
— Eisen . . . . .	0,1819	0,1818	—0,0001
— Zink . . . . .	0,1712	0,1668	—0,0044
— Baryt . . . . .	0,1078	0,1055	—0,0023
— Strontian . . . . .	0,1445	0,1408	—0,0037
— Blei . . . . .	0,0814	0,0778	—0,0036
— Kalk und Magnesia .	0,2161	0,2230	+0,0069
— Magnesia und Eisen	0,2270	0,2264	—0,0006

Eine eigentliche Entscheidung über die Zulässigkeit der Hypothese muß denen überlassen bleiben, die mit der Aufgabe im Ganzen innig vertraut sind.

445) Handelt es sich endlich um eine definitive Feststellung des Verhältnisses zwischen den Wärmecapacitäten und den Atomgewichten der Körper, so muß man sich vorerst wohl noch auf das durch Dulong und Petit aufgestellte Gesetz beschränken, wonach bei einfachen Körpern das Product der specifischen Wärmecapacitäten in die Atomgewichte eine constante Gröſſe, also  $SA = C$  seyn soll, wenn S die specifischen Wärmecapacitäten, A die Atomgewichte oder die relativen Gröſſen der Atome bezeichnen und C eine durch die Multiplication beider hervorgehende beständige Gröſſe ist. Letztere ist aus den anfänglichen Versuchen, die zur Aufstellung des genannten Gesetzes Veranlassung gaben, im Mittel = 0,3753 angenommen worden; sie könnte auch eine andere seyn, die im Mittel aus der Gesamtsumme der durch genaue Versuche gefundenen specifischen

achen Wärmecapacitäten aller einfacher Körper und ihrer genügend festgestellten Atomgewichte hervorginge; es dürften sich allerdings Abweichungen zeigen, da selten das Resultat irgend eines Versuches für absolut genau gelten kann, allein die Unterschiede dürften nicht so groß sein, daß sie die wahrscheinlichen Fehlergrenzen überstiegen. Aus den vorausgehenden ausführlicheren Mittheilungen der vorzüglichsten Untersuchungen dieses Problems geht hervor, daß dieses Gesetz von vielen vertheidigt wird, zu denen namentlich auch BAXDOW<sup>1</sup> gehört, von anderen aber angefochten. Für die Metalle soll dasselbe mit Ausnahme des Antimons und Arsens, gültig sein, und eigentlich ist auch nur für jene die angegebene beständige Größe = 0,3753 durch DULONG und PETIT festgesetzt worden.

446) Kommen zuerst die *Gase* in Betrachtung, so sind zwar die für die drei einfachen unter ihnen, das Sauerstoffgas, Stickgas und das Wasserstoffgas, von den verschiedenen Experimentatoren gefundenen Wärmecapacitäten nicht absolut gleich, allein wenn man die großen Schwierigkeiten berücksichtigt, denen diese Versuche unterliegen, so darf man wohl die Abweichungen als Folgen unvermeidlicher Beobachtungsfehler betrachten. Dieses vorausgesetzt geben gleiche Volumina derselben unter gleichem Drucke gleiche Wärmemengen, wie aus der Uebereinstimmung der durch die sorgfältigsten Messungen erhaltenen Resultate hervorgeht, und da ihre Dichtigkeiten sich umgekehrt verhalten, wie ihre Volumina, und direct wie ihre Atomgewichte, so geht das aufgestellte Gesetz hieraus von selbst hervor. Dieses ist daher auch die Ansicht von DELARIVE und MARCET<sup>2</sup>, welche durch ihre neuesten Versuche die Thatsache bestätigt fanden, daß gleiche Volumina der einfachen Gase unter gleichem Drucke gleiche specifische Wärme haben, und nicht minder ist dieses bei solchen zusammengesetzten der Fall, die bei ihrer Verbindung das Volumen nicht ändern, z. B. bei atmosphärischer Luft. Auf andere zusammengesetzte Gase aber, als namentlich ölerzeugendes Gas und Kohlensäure, leidet dieses Gesetz keine Anwendung. Im Ganzen, bemerken diese Gelehrten, dürfe man sich nicht auf die Gase allein beschränken, wenn

<sup>1</sup> Ueber das Verhältniß d. specif. Wärme zum chemischen Mischungsgewicht. Berl. 1838.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXV. p. 113.

man das Verhältniß der specifischen Wärmecapacitäten zu den Atomgewichten, hauptsächlich mit Rücksicht auf den Aggregatzustand der durch sie gebildeten Körper, den gasförmigen, tropfbar-flüssigen und starren, aufzufinden suche; es sey die Zahl der einfachen gasförmigen zu gering, als dafs man hierauf allein ein physikalisches Gesetz bauen könne. Wenn aber auch das Gesetz bei den einfachen Gasen den vorhandenen Erfahrungen gemäß als zulässig erscheinen muß, so darf dabei nicht übersehn werden, dafs diese sämmtlich den nämlichen Aggregatzustand nicht blofs haben, sondern auch, soweit es diese Aufgabe betrifft, unverändert beibehalten. Ganz anders aber verhält sich die Sache, wenn solche Körper in Betrachtung kommen, die ihren Aggregatzustand ändern, wie POGENDORFF<sup>1</sup> sehr richtig bemerkt hat. Zuerst ändert sich namentlich bei starren Körpern, für welche das Gesetz ursprünglich aufgestellt ist, das Verhältniß ihrer Wärmecapacitäten mit der Temperatur, während das ihrer Atomgewichte beständig bleibt. Zweitens aber haben alle Gase eine gleiche Ausdehnung durch Wärme, das aufgefundene Gesetz muß daher für sie bei allen Temperaturen gültig seyn, wenn es für eine einzige erwiesen ist, in Beziehung auf starre Körper könnte dieses aber nur statt finden, wenn das Verhältniß zwischen ihren Dichtigkeiten im starren und im gasigen Zustande dasselbe wäre. Dafs Letzteres nicht der Fall sey, beweisen unter andern die specifischen Gewichte des Iods und des Quecksilbers in diesen beiden Zuständen, und überhaupt giebt es mehrere einfache Körper, welche beim Uebergange aus dem starren in den gasigen Aggregatzustand ihr Volumen auf sehr ungleiche Weise ändern. POGENDORFF hält es aber für entschieden, und darin wird man ihm wohl allgemein beistimmen, dafs eine Volumenverschiedenheit mit einer entsprechenden Verschiedenheit der specifischen Wärmecapacitäten verbunden sey, und dafs daher die specifischen Wärmecapacitäten zweier Körper, die für den gasförmigen Zustand gleich sind, für den starren nur Multipla von einander seyn können; die Wärmecapacitäten müssen daher für gleiche Aggregatzustände der Körper durch die Erfahrung aufgefunden und mit einander verglichen werden, können aber den Chemikern nicht als sicheres Mittel zur Bestimmung der Atomgewichte dienen.

<sup>1</sup> Dessen Annalen Th. XIX. S. 125. Anm.



Vor allen Dingen ist erforderlich, die Gröfsen der Atomgewichte möglichst genau festzustellen, eine Aufgabe, die noch nicht mit absoluter Vollständigkeit gelöst zu seyn scheint. Nicht minder wichtig ist eine genaue Bestimmung der specifischen Wärmecapacitäten, weswegen auch DELARIVE und MARCET, deren bedeutende Leistungen in diesem Gebiete oft mit gebührendem Beifalle erwähnt worden sind, sich zum Ziele gesetzt haben, diese für eine möglichst grofse Menge einfacher und zusammengesetzter Körper aufzufinden. Dafs nach dem, was bis jetzt in dieser Beziehung geleistet wurde, das durch DULONG und PETIT aufgestellte Gesetz für die einfachen Gase allerdings gültig sey und zugleich auf eine grofse Zahl einfacher fester Körper Anwendung leide, auf andere aber aus noch unbekannten Gründen nicht passe, ist bereits oben<sup>1</sup> erwähnt worden, und wir fügen daher, aufser dem, was gelegentlich bei der Mittheilung der einzelnen Versuche erwähnt wurde, nur noch dasjenige hinzu, was neuerdings durch MARCET und DELARIVE<sup>2</sup> in Beziehung auf dieses Problem geschehn ist. Sie bestimmten unter andern die Wärmecapacitäten des Cadmium, Selen, Molybdän und Scheel, und fanden ihre Resultate mit dem Dulong'schen Gesetze sehr wohl übereinstimmend, wozu der Umstand viel beitrug, dafs die gebrauchten Substanzen sehr rein waren, weil namentlich die Anwesenheit einer auch nur kleinen Quantität Kohle einen bedeutenden Einflufs hat. Wie wichtig dieses sey, zeigt unter andern das Kobalt, wofür DULONG und PETIT die Wärmecapazität = 0,1498 fanden, die sie mit ihrem Gesetze für unvereinbar hielten, statt dafs DELARIVE und MARCET 0,1172 erhielten; jene Physiker glaubten daher das Atomgewicht desselben = 246 annehmen zu müssen, statt dafs diese dasselbe = 369 bestimmen<sup>3</sup>. Vor allen andern

1 8. Art. *Verwandtschaft*. Bd. IX. S. 1896.

2 *Ann. de Chim. et Phys.* T. LXXV. p. 116.

3 Für die Behauptung, dafs weder die Atomgewichte, noch die specifischen Wärmecapacitäten bis jetzt mit gehöriger Sicherheit fest bestimmt sind, zeugt dieses Beispiel. Die Angabe von Dulong und PETIT = 246 ist die geringste; oben Th. IX. S. 1898 wird 296 angenommen, und dann giebt die Multiplication mit der neuen Bestimmung der specifischen Wärme = 0,1172 sehr annähernd das Product beider = 0,3469. DELARIVE und MARCET aber sagen, dafs alle Physiker das Atomgewicht = 369 oder, was einerlei ist, = 36,9 an-

ist die specifische Wärme der Kohle mit dem aufgestellten Gesetze nicht in Einklang zu bringen, denn sie müßte in diesem Falle dreimal größer seyn, als 0,165 und dennoch zeigen die oben (§. 437) erwähnten Bemühungen von DELARIVE und MARCET, daß die des Diamant nur 0,1192 beträgt, die möglichen Fehler aber bloß dazu führen können, die Wärmecapacität zu vergrößern; sie glauben daher, das Atomgewicht der Kohle möge wohl unrichtig bestimmt seyn, weil man den Kohlenstoff nicht in seiner einfachsten Gestalt als Gas darzustellen vermöge. Nach allem diesen halten sich also die genannten Gelehrten für berechtigt anzunehmen: 1) daß die einfachen und einige zusammengesetzte Gase bei gleichem Volumen gleiche Wärmecapacitäten haben, andere zusammengesetzte aber hiervon abweichen; 2) daß die festen Körper, sobald ihre Wärmecapacitäten nur richtig bestimmt sind, allerdings das Dulong'sche Gesetz bestätigen, mit Ausnahme der Kohle, die sich auf keine Weise damit vereinigen läßt, sobald man von denjenigen Bestimmungen ausgeht, die hierüber bis jetzt bekannt sind.

447) In Beziehung auf zusammengesetzte Körper ist bisher noch zu wenig geschehn, als daß man wagen dürfte, hierüber allgemeine Gesetze aufzustellen, wozu ohnehin eine zu genaue Kenntniß des chemischen Verhaltens der verschiedenen Combinationen gehört, als daß ich einen Versuch dieser Art wagen dürfte, und ich begnüge mich daher nur auf dasjenige zu verweisen, was durch NEUMANN geleistet (§. 443) und was hierüber an einem andern Orte<sup>1</sup> gesagt worden ist. Auch DELARIVE und MARCET sind der Meinung, daß das Gesetz über das Verhältniß der Wärmecapacitäten zu den Atomgewichten zusammengesetzter Körper, hauptsächlich wenn man dabei den verschiedenen Zustand der Gasform, der tropfbaren Flüssigkeit und der Starrheit berücksichtigen wollte, erst noch gefunden werden müsse.

448) Noch müssen wir mit wenigen Worten einen schätzbaren Beitrag zur Lehre der Wärmecapacität erwähnen, welchen wir dem Scharfsinne und der experimentellen Fertigkeit

---

nehmen, dann aber giebt das Product mit 0,1172 die Größe 0,4325, mit Dulong's Gesetze nicht übereinstimmend.

<sup>1</sup> S. Art. *Verwandtschaft*. Bd. IX, S. 1941.

W. WEBER's<sup>1</sup> verdanken. Die Bestimmung der Wärmecapacitäten findet bei allen Körpern unter der Bedingung statt, daß sich ihr Volumen nicht weiter ändert, als durch die Ungleichheit der bei den Versuchen unausbläsflichen Temperaturen nothwendig bedingt ist. Bekanntlich wird aber durch mechanische Zusammendrückung der Gase eine bedeutende Temperaturerhöhung, wie durch Ausdehnung eine Temperaturverminderung erzeugt; wir haben es indess angemessen gefunden (§. 412), die specifischen Wärmecapacitäten ohne Rücksicht auf die durch Volumensveränderung frei oder latent werdende Wärme zu untersuchen, weil alsdann mehr Uebereinstimmung in diese Aufgabe gebracht wird und von den durch Volumensänderung erzeugten Wärmeerscheinungen bereits oben (§. 101 fg.) gehandelt wurde. Interessant ist aber, daß nach WEBER's Versuchen auch bei Metallen, namentlich bei Eisen, Kupfer, Silber und Platin, die von ihm einzeln untersucht wurden, und diess nach ohne Zweifel bei allen, die durch Ausdehnung oder Zusammendrückung derselben latent oder frei werdende Wärme eine Folge ihrer Volumensänderung, nicht aber der Reibung ihrer Theile ist. Hierbei ist selbst die durch das Experiment erlangte Gewißheit der Thatsache von Wichtigkeit; denn daß durch Zusammendrückung fester Körper Wärme entbunden werde, unterlag zwar keinem Zweifel, nicht aber auf gleiche Weise das Latentwerden derselben durch Ausdehnung, vielmehr konnte das Gegentheil aus der Erfahrung gefolgert werden, daß ein Metalldraht, wenn man ihn wiederholt bis zum Zerreißen schnell hin und zurück biegt, an der Bruchstelle bedeutend erhitzt wird; auch hat BRAZELIUS erwähnt, daß ein Streifen Federharz, wenn man ihn an die Lippe anlegt und schnell ausdehnt, warm zu werden scheine, was jedoch beides eine Folge der Reibung der Theile ist. WEBER's Versuche sind dagegen völlig entscheidend. Er spannte Saiten aus, bewirkte durch sinnreiche Vorrichtungen, daß sie sich ausdehnten und zusammenzogen, maß mittelst der Zahl ihrer Schallschwingungen die hierdurch gebundene oder frei gewordene Wärme, und fand, daß von letzterer eine gleiche Menge durch Verminderung des Volumens frei, als durch Vermehrung desselben gebunden wird. Da aber in beiden Fällen die Reibung ihrer Theile gleich ist,

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XX. 177.



so konnten durch diese, als gleiche Ursachen, keine entgegengesetzte Wirkungen, Wärmebindung und Entbindung, und obendrein beide in gleichen Quantitäten, hervorgebracht werden. Hierdurch ist also nicht bloß der Satz erwiesen, daß die *Volumensveränderung* fester Körper an sich, so wie die der Gase, Wärme erzeugt und bindet, sondern es können auch bei beiden Classen von Körpern die specifischen Wärmecapacitäten bei constantem Drucke und bei constantem Volumen unterschieden werden.

449) Da man der specifischen Wärmecapacitäten zu manchen Untersuchungen bedarf, so veranlaßte dieses schon früh eine tabellarische Zusammenstellung der gefundenen Bestimmungen. Der erste, welcher eine solche Tabelle verfertigte, war KIRWAN; er gab sie seinem Freunde MAGELLAN<sup>1</sup>, und dieser machte sie bekannt. WILKE<sup>2</sup> theilt gleichfalls eine Zusammenstellung vieler Bestimmungen mit, allein es sind darin nur die von ihm selbst gefundenen Werthe enthalten. Vollständiger ist daher die durch TONB. BERGMANN<sup>3</sup> verfertigte Tabelle, die, durch BAADER<sup>4</sup> aufgenommen, allgemeinere Bekanntheit erhielt. Eine durch viele eigene Versuche vermehrte machte GADOLIN<sup>5</sup> bekannt, und da die Zahl der Bestimmungen durch CRAWFORD's spätere Versuche, hauptsächlich aber durch LAVOISIER und LAPLACE bedeutend vermehrt worden war, konnten die Tabellen nicht bloß vollständiger, sondern hauptsächlich auch richtiger werden. Die zahlreichsten und werthvollsten Bestimmungen verdanken wir indess dem jetzigen Jahrhunderte, wie aus der gegebenen Uebersicht der wichtigsten einzelnen Leistungen hervorgeht. Die in der alten Auflage dieses Wörterbuchs enthaltene, aus der ersten Auflage von GREY's Grundriss der Naturlehre entnommene, Tabelle ist daher noch sehr mangelhaft, ungleich vollständiger ist die durch MURRAY<sup>6</sup> zusammengestellte, von HERSCHEL<sup>7</sup> aufgenommene; die voll-

<sup>1</sup> Essay sur la nouvelle Théorie du feu élémentaire 1780.

<sup>2</sup> Schwed. Abhandl. 1781. Journ. de Phys. T. XXVI. p. 256 u. 381.

<sup>3</sup> Opusc. T. III. p. 434.

<sup>4</sup> Vom Wärmestoff. Wien u. Leipz. 1786. 4.

<sup>5</sup> De theoria caloris corporum specifici. Abo 1784.

<sup>6</sup> Chemistry. T. I. p. 420.

<sup>7</sup> Encyclopaedia metropolitana. art. Heat, p. 353.

ständigste, mir bekannt gewordene, ist die von BAUMGARTNER<sup>1</sup>. In der nachfolgenden sind, wie dieses schon vorher zu geschehn pflegte, die Bestimmungen der verschiedenen Experimentatoren neben einander gestellt worden; auch darf kaum bemerkt werden, daß alle auf Wasser als Einheit bezogen sind. Zur Bequemlichkeit ist, wie bei allen ähnlichen Tabellen, die alphabetische Ordnung gewählt, und um das Auffinden zu erleichtern, sind die gasförmigen Körper, die tropfbarflüssigen und die starren von einander geschieden.

Gase	Spec. Wär- me	Beobachter.
Atmosphärische Luft . .	1,79 0,33 0,25 0,2669 0,7670 0,3046 0,2835	CRAWFORD LAVOISIER und LAPLACE CLEMENT und DESORMES DELAROCHE und BÉRIARD APJOHN SUERMAN
Ammoniakgas . . . . .	0,4523	DELARIVE und MARCET
Cyangan . . . . .	0,1478	DELARIVE und MARCET
Kohlenoxydgas . . . . .	0,2884 0,2745 0,4203 0,2736 0,2750 0,3123	DELAROCHE und BÉRIARD DELARIVE und MARCET APJOHN DULONG SUERMAN
Kohlensaures Gas . . .	1,045 0,24 0,2210 0,1751 0,2094 0,2057 0,2124	CRAWFORD CLEMENT und DESORMES DELAROCHE und BÉRIARD MARCET und DELARIVE APJOHN DULONG SUERMAN
Oelerzeugendes Gas . .	0,4207 0,2745 0,2140 0,4204	DELAROCHE und BÉRIARD DELARIVE und MARCET DULONG
Salpetersaures Gas . . .	0,0840	DELARIVE und MARCET

<sup>1</sup> Die Naturlehre nach ihrem gegenwärtigen Zustande. Supplementband. Wien 1831. S. 1050. Außerdem finden sich Tabellen in KLAPROTH's und WOLFF's chemischem Wörterbuch Th. V. S. 437, in GAY-LUSSAC's Handbuche d. Chemie Th. I. S. 114 u. s. w.

Gase	Spec. Wärme	Beobachter.
Salzsaures Gas . . . . .	0,2094	DELARIVE und MARCET
Sauerstoffgas . . . . .	4,749	CRAWFORD
	0,650	LAVOISIER und LAPLACE
	0,2361	DELAROCHE und BÉRARD
	0,2422	DELARIVE und MARCET
	0,1953	APJOHN
	0,2420	DULONG
	0,2750	SUERMAN
Schwefelwasserstoffgas . . . . .	0,2264	DELARIVE und MARCET
Schweflige Säure . . . . .	0,1200	DELARIVE und MARCET
Stickstoffgas . . . . .	0,7930	CRAWFORD
	0,2754	DELAROCHE und BÉRARD
	0,2752	DELARIVE und MARCET
	0,2899	APJOHN
	0,3135	SUERMAN
Stickstoffoxydul . . . . .	0,2369	DELAROCHE und BÉRARD
	0,1750	DELARIVE und MARCET
	0,2085	APJOHN
	0,2030	DULONG
	0,2240	SUERMAN
Stickstoffoxyd . . . . .	0,2566	DELARIVE und MARCET
Wasserstoffgas . . . . .	21,40	CRAWFORD
	2,40	CLEMENT und DESORMES
	3,2936	DELAROCHE und BÉRARD
	3,8794	DELARIVE und MARCET
	5,6629	APJOHN
	3,8793	DULONG
	6,1892	SUERMAN
Wasserdampf . . . . .	0,8470	DELAROCHE und BÉRARD
Flüssigkeiten.		
Alaun- (1 Th. S. 2,9 Th. W.)	0,649	} KIRWAN
lösung (1 Th. S. 4,45 Th. W.)	0,649	
Alkohol . . . . .	1,0860	KIRWAN
	0,9300	IRVINE
	0,6666	} CRAWFORD
	0,6021	
	0,6400	LESLIE
(spec. Gew. 0,793)	0,622	DESPRETZ
( — — 0,817)	0,700	} DALTON
( — — 0,848)	0,760	
( — — 0,818)	0,4599	} RUMFORD
( — — 0,853)	0,5808	
	0,6320	DELARIVE und MARCET
Ammoniak (spec. Gew. 0,948)	1,03	DALTON
( — — 0,997)	0,708	KIRWAN



Flüssigkeiten	Spec. Wär- me	Beobachter.
Ammoniak, kohlensaures .	0,950	DALTON .
Blut, arterielles . . . .	1,03	CRAWFORD
venöses . . . . .	0,8928	
Brom . . . . .	0,1350	DELARIVE und MARCET
Essig . . . . .	0,92	DALTON
aus Wein . . . . .	0,970	MAYER
destillirter . . . . .	0,387	KIRWAN
Essigsäure . . . . .	0,1030	KIRWAN
Iod-Kali-Wasserstoff (Faraday's Flüssigkeit) .	0,66	DALTON
Kohlensäure . . . . .	0,475	DELARIVE und MARCET
Kohlensäure . . . . .	0,75	DALTON
Kochsalzlösung (spec. Gew. 1,120) .	0,759	KIRWAN
(spec. Gew. 1,197)	0,8473	BISCHOF.
(1 Th. S. 8 Th. W.)	0,78	DALTON
(1 Th. S. 10 Th. W.)	0,832	KIRWAN
(1 Th. S. 5 Th. W.)	0,936	GADOLIN.
(1 Th. S. 3,33 Th. W.)	0,868	
(1 Th. S. 2,8 Th. W.)	0,8208	
(1 Th. S. 2,66 Th. W.)	0,8020	
Leinöl . . . . .	0,7930	KIRWAN
	0,528	MAYER
Milch (Kuhmilch) . . . .	0,570	CRAWFORD
	0,9999	DALTON
Naphthaöl . . . . .	0,98	RUMFORD
	0,4152	DELARIVE und MARCET
Olivenöl . . . . .	0,4930	KIRWAN
	0,7100	LESLIE
	0,5000	RUMFORD.
	0,4385	LAVOISIER und LAPLACE
	0,3096	DELARIVE und MARCET
Quecksilber . . . . .	0,504	WILKE
	0,020	KIRWAN
	0,033	IRVINE
	0,0280	CRAWFORD
	0,0357	LAVOISIER und LAPLACE
	0,029	DALTON
	0,040	POTTER
	0,0469	DULONG und PETIT
	0,0330	NEUMANN
	0,0330	REGNAULT
	0,0833	

Flüssigkeiten	Spec. Wär- me	Beobachter.
	0,0318	DELARIVE und MARCET
	0,0322	SCHITKÖ
Rübsamenöl . . . . .	0,4519	RUMFORD
Salpeterlösung (1 Th. S. 3 Th. W.) . . . . .	0,646	KIRWAN
(1 Th. S. 8 Th. W.) . . . . .	0,8167	LAVOISIER und LAPLACE
Salpetersäure . . . . .	0,844	GADOLIN
(spec. Gew. 1,2) . . . . .	0,76	DALTON
(spec. Gew. 1,3) . . . . .	0,68	
(spec. Gew. 1,3) . . . . .	0,62	LESLIE
(spec. Gew. 1,355) . . . . .	0,6614	LAVOISIER und LAPLACE
(spec. Gew. 1,36) . . . . .	0,576	KIRWAN
(1 Th. S. 9,33 Th. W.) . . . . .	0,63	DALTON
Salzsäure (spec. Gewicht 1,122) . . . . .	0,6189	LAVOISIER und LAPLACE
(spec. Gew. 1,153) . . . . .	0,680	KIRWAN
(spec. Gew. 1,152) . . . . .	0,600	DALTON
(spec. Gew. 1,192) . . . . .	0,735	URE
Salz. Ammoniak (1 Th. S. 5 Th. W.) . . . . .	0,586	
Salz. Kalk (spec. Gew. 1,4)	0,798	KIRWAN
Schwefeläther . . . . .	0,620	DALTON
(spec. Gew. 0,715) . . . . .	0,550	DELARIVE und MARCET
(spec. Gew. 0,872) . . . . .	0,520	DESPRETZ
(spec. Gew. 0,76) . . . . .	0,462	
(spec. Gew. 0,793) . . . . .	0,660	DALTON
(spec. Gew. 0,817) . . . . .	0,622	
(spec. Gew. 0,729) . . . . .	0,700	RUMFORD
Schwefelkohlenstoff . . . . .	0,5433	
	0,3290	DELARIVE und MARCET
Schwefelsäure . . . . .	0,418	URE
	0,364	
Schwefelsäure - Vitriolöl . . . . .	0,350	IRVINE
farblose . . . . .	0,758	KIRWAN
concentrirte . . . . .	0,839	GADOLIN
concentrirte . . . . .	0,349	DELARIVE und MARCET
(spec. Gew. 1,872) . . . . .	0,429	KIRWAN
(spec. Gew. 1,844) . . . . .	0,340	LESLIE
(spec. Gew. 1,871) . . . . .	0,350	DALTON
(1 Vol. S. 1 Vol. W.) . . . . .	0,3346	LAVOISIER und LAPLACE
(4 Th. S. 3 Th. W.) . . . . .	0,52	DALTON
(4 Th. S. 5 Th. W.) . . . . .	0,6031	LAVOISIER und LAPLACE
	0,6631	

Flüssigkeiten	Spec. Wär- me	Beobachter.
Schwefelsäure. (1 Th. S. 0,25 Th. W.) . . .	0,442	GADOLIN
(1 Th. S. 0,5 Th. W.) . . .	0,500	
(1 Th. S. 1 Th. W.) . . .	0,605	
(1 Th. S. 2 Th. W.) . . .	0,749	
(1 Th. S. 5 Th. W.) . . .	0,876	
(1 Th. S. 10 Th. W.) . . .	0,925	
Schwefelsaures Ammoniak .	0,9941	KIRWAN
Schwefels. Eisen (1 Th. S. 2,5 W.) . . .	0,734	KIRWAN
Schwefels. Magnesia (1 Th. S. 2 Th. W.) . . .	0,844	KIRWAN
Schwefels. Natron (1 Th. S. 2,9 Th. W.) . . .	0,728	KIRWAN
(1 Th. S. 6,4 Th. W.) . . .	0,905	GADOLIN
Spermaceti, geschmolzen .	0,320	IRVINE
Spermacetiöl . . . . .	0,399	KIRWAN
	0,500	CRAWFORD
	0,520	DALTON
(spec. Gew. 0,915) }	0,597	URE
	0,513	
Terpentinspiritus . . . .	0,472	KIRWAN
	0,400	IRVINE
	0,462	
	0,3386	RUMFORD
	0,488	DELAHIVE und MARCET
(spec. Gew. 0,875) }	0,545	URE
	0,472	
	0,4209	REGNAULT
Wasser . . . . .	1,000	
Weinsteinlösung (1 Th. S. 337,3 Th. W.) . . .	0,765	KIRWAN
Zuckerlösung . . . . .	1,086	KIRWAN
(spec. Gew. 1,17)	0,770	DALTON



Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
Achat . . . . .	0,1950	WILKE
Anhydrit . . . . .	0,1854	NEUMANN
	0,1690	
Antimon . . . . .	0,086	KIRWAN
	0,063	WILKE
	0,0645	CRAWFORD
	0,06	DALTON
	0,052	POTTER
	0,0507	DULONG und PETIT
	0,0508	REGNAULT
	0,0470	NEUMANN
Antimonige Säure . . . . .	0,130	NEUMANN
Antimonoxyd . . . . .	0,220	KIRWAN
	0,2272	CRAWFORD
frei von Luft . . . . .	0,1666	CRAWFORD
Apfelbaumholz . . . . .	0,57	MAYER
Arragonit . . . . .	0,1699	NEUMANN
Arsenik . . . . .	0,0814	REGNAULT
	0,081	AVOGADRO
Arsenikoxyd . . . . .	0,126	GADOLIN
Arseniksäure . . . . .	0,1309	DELARIVE und MARCET
glasige . . . . .	0,1320	
Arseniksublimat . . . . .	0,0840	GADOLIN
	0,081	AVOGADRO
Asche . . . . .	0,1923	CRAWFORD
von Ulmenholz . . . . .	0,1402	
— Holzkohlen . . . . .	0,0909	
— Schmiedekohlen . . . . .	0,1855	
Baryt, kohlensaurer . . . . .	0,1078	NEUMANN
Bergkrystall . . . . .	0,1894	NEUMANN
Birkenholz . . . . .	0,48	MAYER
Birnbaumholz . . . . .	0,500	MAYER
Bitterkalkspath . . . . .	0,2161	NEUMANN
Blei . . . . .	0,050	KIRWAN
	0,0352	CRAWFORD
	0,042	WILKE
	0,04	DALTON
	0,0316	DESPRETZ
	0,0293	DULONG und PETIT
	0,0282	LAVOISIER und LAPLACE
	0,032	POTTER
	0,0314	REGNAULT
kohlensaures . . . . .	0,0814	NEUMANN

Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
Bleiglanz . . . . .	0,044 0,053	NEUMANN
Bleioxyd, gelbes . . . . .	0,068	CRAWFORD
rothes . . . . .	0,059	GADOLIN
	0,0623	LAVOISIER und LAPLACE
Bleiweiß . . . . .	0,067	GADOLIN
Blende . . . . .	0,133	NEUMANN
Bohnen (Pferdebohnen) . . . . .	0,502	CRAWFORD
Buchenholz . . . . .	0,49	MAYER
Cadmium . . . . .	0,0577	DELAIRIE und MARCET
	0,0567	REGNAULT
Chromoxyd . . . . .	0,196	NEUMANN
Cölestin . . . . .	0,1300	NEUMANN
Diamantstaub . . . . .	0,1192	DELAIRIE und MARCET
Eichenholz . . . . .	0,51	MAYER
Eis . . . . .	0,90	KIRWAN
	0,80	IRVINE
	0,92	AVOGADRO
Eisen . . . . .	0,130	IRVINE
	0,145	
	0,125	KIRWAN
	0,1269	CRAWFORD
	0,13	DALTON
	0,126	WILKE
	0,1100	DULONG und PETIT
	0,1105	DESPRETZ
	0,110	
	0,113	POTTER
	0,1138	REGNAULT
	0,1112	SCHITKO
weiches Stabeisen . . . . .	0,1190	GADOLIN
kohlensaures . . . . .	0,1819	NEUMANN
Eisenblech . . . . .	0,1099	LAVOISIER und LAPLACE
Eisenglanz . . . . .	0,163	NEUMANN
Eisenoxyd . . . . .	0,320	KIRWAN
Eisenoxydul . . . . .	0,1666	CRAWFORD
Eisenrost . . . . .	0,250	
luftfreier . . . . .	0,1666	CRAWFORD
Erbsen . . . . .	0,492	CRAWFORD
Eschenholz . . . . .	0,51	MAYER
Fichtenholz . . . . .	0,65	MAYER
Fichtensamenstaub . . . . .	0,50	CRAWFORD
Forlenholz . . . . .	0,61	MAYER

Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
Galmei . . . . .	0,1712 0,161	NEUMANN
Gerste . . . . .	0,421	CRAWFORD
Glas . . . . .	0,177 0,1756 0,1977 0,177	DULÓNG und PETIT SCHITKO REGNAULT NEUMANN
schwedisches . . . . .	0,187	WILKE
Flintglas . . . . .	0,174 0,190	KIRWAN DALTON
Kronglas . . . . .	0,20	IRVINE
Krystallglas . . . . .	0,1929	LAVOISIER und LAPLACE
Glockenspeise . . . . .	0,110	RUMFORD
Gold . . . . .	0,05 0,0289 0,046 0,034	WILKE DULONG POTTER
Graphit . . . . .	0,0324 0,183	REGNAULT GADOLIN
Gurhofian . . . . .	0,2168	NEUMANN
Gusseisen . . . . .	0,1298 0,1255	REGNAULT DESPRETZ
weißes . . . . .	0,132	GADOLIN
mit Graphit . . . . .	0,124	GADOLIN
Gyps, künstlicher . . . . .	0,264	GADOLIN
Hafer . . . . .	0,416	CRAWFORD
Holzkohle . . . . .	0,2631 0,3950	CRAWFORD GADOLIN
Iod . . . . .	0,082 0,089	AVOGADRO
Indium, unreines . . . . .	0,0541	REGNAULT
Kali, kohlensaures (spec. Gew. 1,3) . . . . .	0,0368 0,2631	REGNAULT CRAWFORD
Kalk, ätzender . . . . .	0,2070 0,2229 0,2564	GADOLIN CRAWFORD
kohlensaurer . . . . .	0,40 0,2169	DALTON LAVOISIER und LAPLACE
Kalkerde . . . . .	0,27 0,2710	DALTON LAVOISIER und LAPLACE
Kalkhydrat . . . . .	0,30 0,25	DALTON DALTON



Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
Kalkmilch (9 Kalk 16 Was- ser) . . . . .	0,4391	LAVOISIER und LAPLACE
Kalkspath . . . . .	0,2090 0,1950	NEUMANN
Kiessand . . . . .	0,190	E. G. FISCHER
Kobalt . . . . .	0,1489 0,1498 0,1172 0,1070 0,1171	DALTON DULONG und PETIT DELARIVE und MARCET REGNAULT
Kochsalz . . . . .	0,226 0,23 0,1743	GADOLIN DALTON REDBERG
Kohle (von Zucker) . . . . .	0,1650 0,2411	DELARIVE und MARCET REGNAULT
Kreide . . . . .	0,256 0,27	CRAWFORD DALTON
Kupfer . . . . .	0,114 0,1111 0,11 0,096 0,0949 0,095 0,0951 0,0990 0,0970	WILKE CRAWFORD DALTON POTTER DULONG und PETIT MARCET und DELARIVE REGNAULT GADOLIN GADOLIN
Kupferoxyd . . . . .	0,2272 0,137	CRAWFORD NEUMANN
Lindenholz . . . . .	0,670	MAYER
Lunge eines Schafes . . . . .	0,769	CRAWFORD
Magnesia . . . . .	0,276	NEUMANN
kohlen-saure . . . . .	0,379	GADOLIN
Magnesit, blätterig . . . . .	0,2270	NEUMANN
Mangan, unrein . . . . .	0,1441	REGNAULT
Mennig . . . . .	0,0616	NEUMANN
Messing . . . . .	0,116 0,1123 0,11 0,0890 0,093 0,0939	WILKE CRAWFORD DALTON DESPRETZ NEUMANN REGNAULT
Mörtel . . . . .	0,28 0,2229	GADOLIN CRAWFORD
Molybdän . . . . .	0,0659	DELARIVE und MARCET

Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
	0,102	NEUMANN
	0,0723	REGNAULT
Muskelfleisch vom Ochsen	0,74	CRAWFORD
Nickel . . . . .	0,100	DALTON
	0,1035	DULONG und PETIT
	0,1086	REGNAULT
nicht geschmolzen	0,1119	REGNAULT
geschmolzen	0,1163	REGNAULT
Ochsenhaut mit Haaren .	0,787	CRAWFORD
Palladium . . . . .	0,0593	REGNAULT
Pechtannenholz . . . .	0,58	MAYER
Pflaumbaumholz . . . .	0,44	MAYER
Phosphor . . . . .	0,385	AVOGADRO
	0,1887	REGNAULT
Platin . . . . .	0,13	IRVINE
	0,0314	DULONG und PETIT
	0,0335	POUILLET
Blech . . . . .	0,0324	REGNAULT
Schwamm . . . . .	0,0329	REGNAULT
Pottasche . . . . .	0,759	KIRWAN
Preussisch-Blau . . . .	0,300	GADOLIN
Quecksilberoxyd, rothes .	0,049	NEUMANN
	0,0501	LAVOISIER und LAPLACE
tealgar . . . . .	0,130	NEUMANN
leis . . . . .	0,5060	CRAWFORD
lose'sches Metall . . . .	0,0338	ERNAN <sup>1</sup>
lotheisenstein . . . . .	0,1660	NEUMANN
cheel . . . . .	0,035	DELARIVE und MARCET
	0,0364	REGNAULT
chmiedekohlen . . . . .	0,1923	CRAWFORD
chwefel . . . . .	0,183	KIRWAN
	0,189	IRVINE
	0,19	DALTON
	0,2085	LAVOISIER und LAPLACE
	0,188	DULONG und PETIT
	0,2026	REGNAULT
	0,209	NEUMANN
chwefelantimon . . . . .	0,1286	DELARIVE und MARCET
chwefeleisen . . . . .	0,1350	DELARIVE und MARCET
	0,1396	
chwefelkies . . . . .	0,1320	NEUMANN
chwefelmolybdän . . . .	0,1097	DELARIVE und MARCET

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XX. 290.  
X. Bd.

Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
Schwefelquecksilber . . . . .	0,0598	DELARIVE und MARCET
Schwerspath . . . . .	0,1068	NEUMANN
Seesalz . . . . .	0,23	DALTON
Selen . . . . .	0,0834	DELARIVE und MARCET
	0,0837	REGNAULT
Silber . . . . .	0,082	WILKE
	0,08	DALTON
	0,0557	DULONG und PETIT
	0,059	} POTTER
	0,063	
	0,0570	REGNAULT
Silberglätte . . . . .	0,049	GADOLIN
Spatheisenstein . . . . .	0,1825	NEUMANN
Speerkies . . . . .	0,1332	NEUMANN
	0,083	} NEUMANN
Spießglanzerz, grau . . .	0,092	
Stahl . . . . .	0,1185	REGNAULT
	0,1128	DESPRETZ
gehärtet . . . . .	0,123	GADOLIN
weich . . . . .	0,120	GADOLIN
feiner . . . . .	0,1273	REGNAULT
Steingut, Erdenwaare . . .	0,119	KIRWAN
Steinkohle . . . . .	0,2777	CRAWFORD
	0,28	KIRWAN
(spec. Gew. 1,27)	0,28	DALTON
Strontian, kohlensaurer . .	0,1445	NEUMANN
Talkerde, schwefelsaure mit Krystallwasser . . . . .	0,2906	RUDBERG
Tannenholz . . . . .	0,60	MAYER
Tellur . . . . .	0,0912	DULONG und PETIT
	0,0516	REGNAULT
Thon, weißer . . . . .	0,2410	GADOLIN
weißser, gebrannt . . .	0,185	GADOLIN
Tungstein . . . . .	0,0306	DELARIVE und MARCET
Ulmenholz . . . . .	0,450	MAYER
Uran . . . . .	0,0619	REGNAULT
Oxydul . . . . .	0,106	NEUMANN
Pecherz . . . . .	0,106	NEUMANN
Wachs, weißes . . . . .	0,45	GADOLIN
Weizen . . . . .	0,4770	CRAWFORD
Wismuth . . . . .	0,043	WILKE
	0,04	DALTON
	0,0288	DULONG und PETIT



Feste Körper	Spec. Wär- me	Beobachter.
	0,033	} POTTER
	0,039	
	0,0308	REGNAULT
	0,027	NEUMANN
Zink . . . . .	0,102	WILKE
	0,0943	CRAWFORD
	0,10	DALTON
	0,0935	DESPRETZ
	0,0927	DULONG und PETIT
	0,098	} POTTER
	0,094	
	0,0956	REGNAULT
kohlensaures . .	0,1712	NEUMANN
Zinkoxyd . . . . .	0,1369	CRAWFORD
	0,132	NEUMANN
Zinkstein . . . . .	0,090	NEUMANN
Zinn . . . . .	0,0704	CRAWFORD
	0,060	WILKE
	0,07	DALTON
	0,0514	DULONG und PETIT
	0,0475	LAVOISIER und LAPLACE
	0,056	POTTER
	0,0514	DELARIVE und MARCET
	0,0562	REGNAULT
	0,0537	DESPRETZ
englisches . . .	0,0569	REGNAULT
Zinnbleioxyd . . . . .	0,102	KIRWAN
Zinnober . . . . .	0,052	NEUMANN
Zinnoxid . . . . .	0,0990	CRAWFORD
	0,096	KIRWAN

450) Bei allen diesen Bestimmungen ist die *specifische Wärme des Wassers* als Einheit angenommen, und der Ueberblick der Tabelle zeigt, wenn wir einige ältere, offenbar ungenügende Resultate unbeachtet lassen, daß unter allen Körpern das Wasser die größte specifische Wärmecapazität habe, mit Ausnahme des Wasserstoffgases, wovon man aber wegen seiner außerordentlich geringen Dichtigkeit nicht leicht eine hinlänglich große Masse vereinigt erhalten kann, um seine, durch das ganze Volumen verbreitete und daher in einem einzelnen Theile der Masse nur geringe, wenn gleich im Ganzen

große Wärmecapazität wahrzunehmen. Dagegen zeigt sich die starke Wärmecapazität des Wassers in vielen gemeinen Erscheinungen. Von ihr rührt es her, daß das Wasser so vieles Brennmaterial erfordert und dennoch erst in verhältnißmäßig langer Zeit bedeutend heiß wird, dagegen aber seine Wärme nur langsam verliert. Siedendes Wasser erzeugt vorzugsweise Brandwunden, mindestens leichter, als jede andere, bis zur Siedehitze erwärmte Substanz, namentlich als die Metalle, und wenn man in einen erwärmten silbernen Löffel Medicin gießt, so wird diese nicht bedeutend warm, wenn sie auch nur den dritten oder vierten Theil des Metallgewichtes beträgt, wogegen der Löffel bei gleichem Gewichtsverhältnisse bedeutend erwärmt wird, wenn man heißes Wasser hineingießt. Aus eben diesem Grunde ist das Wasser sehr geeignet zur *Erwärmung von Treibhäusern*, in die man dasselbe durch zweckmäßige Vorrichtungen heiß leitet und nach Abgabe seiner Wärme wieder zurückströmen läßt, wozu TREDGOLD<sup>1</sup> sehr zweckmäßige Anleitung gegeben hat.

#### 5) Latente, gebundene Wärme.

451) Vermöge der verschiedenen Wärmecapazität der Körper werden nicht alle durch eine gleiche Menge der auf die eine oder die andere Weise ihnen zugeführten Wärme eine gleiche Erhöhung ihrer Temperatur erhalten, immerhin aber wird dieselbe steigen, wie wenig ergiebig auch die Wärmequelle und wie groß die spezifische Wärmecapazität der Körper seyn mag, sobald nur das zu ihrer Wahrnehmung verwandte thermoskopische Werkzeug die erforderliche Feinheit besitzt, um sie anzuzeigen. Wirke z. B. auf einen gegebenen Körper eine Wärmequelle auf eine solche Weise, daß sie in ihm nur 1° C. Temperaturerhöhung hervorbrächte, und würde sie dann bei einem andern Körper von 20mal größerer Wärmecapazität angewandt, so könnte sie in diesem nur  $\frac{1}{20}$  Grad Temperaturerhöhung erzeugen, die aber auf jeden Fall zum Vorschein kommen muß, wenn das Thermometer empfindlich genug ist. Beispiele dieser Art giebt es wirklich. Nehmen wir

<sup>1</sup> Trans. of the horticult. Soc. T. VII. P. IV. p. 563. Daraus in Wiener Zeitschrift Th. VI. S. 456.

die Wärmecapacität des Quecksilbers = 0,033 gegen Wasser als Einheit an, so würde die Wärmequelle, welche die Temperatur von 1 Pfund Quecksilber um  $1^{\circ}$  C. zu erhöhen diene, die vor 1 Pfund Wasser nur um  $0^{\circ},033$  C. steigen machen, eine so kleine Größe, daß ein gewöhnliches, minder empfindliches Thermometer sie nicht anzuzeigen vermöchte. Dennoch aber wäre diese Temperaturerhöhung wirklich vorhanden und auch sensibel, denn erhitzte die Wärmequelle das Quecksilber um  $10^{\circ}$  C., so würde die Temperatur des Wassers durch sie um  $0^{\circ},33$  wachsen, und wir sind also nach dem Grundsatz, daß die Wirkung der Ursache proportional sey, auch ohne mögliche Messung berechtigt zu schliessen, daß eine zehnmal, ja hundertmal schwächere Wärmequelle eine zehnmal und hundertmal geringere Erhöhung der Temperatur hervorbringen würde. Ganz etwas anderes ist es aber mit dem *Latentwerden* der Wärme; denn wenn in diesem Falle auch eine bedeutende Quantität derselben zugeführt wird, so verschwindet sie gänzlich und ist durchaus nicht thermoskopisch wahrnehmbar. Man könnte hiergegen einwenden, die zugeführte Wärme verschwinde nicht wirklich, sondern sey nur wegen ihrer Geringfügigkeit und der großen Wärmecapacität der Körper nicht meßbar, allein diese Voraussetzung ist mit den Thatfachen unvereinbar; denn wenn z. B. Schnee und Kochsalz, beide von  $0^{\circ}$  C. Temperatur, gemischt werden, so geht die Temperatur beider vereinten Körper weit unter  $0^{\circ}$  C. herab, selbst wenn von der weit wärmeren Umgebung stets Wärme zugeführt wird, so daß also nicht bloß die eigene Wärme beider Körper, sondern auch die zugeführte latent wird und aufhört, sensibel zu seyn.

452) Das Latentwerden der Wärme läßt sich leicht bei demjenigen Körper, wobei es vorzugsweise statt findet, durch einen entscheidenden Versuch anschaulich machen. Nimmt man bei strenger Kälte ein Gefäß mit Eis, in dessen Mitte sich die Kugel eines eingefrorenen Thermometers befindet, welches, wir wollen annehmen, —  $10^{\circ}$  C. zeigt, und setzt man dieses über eine Weingeistflamme, so wird das Thermometer schnell bis  $0^{\circ}$  C. steigen und dadurch das Eindringen der Wärme kenntlich machen. Von da an bleibt aber dasselbe, ungeachtet der fortdauernd einströmenden Wärme, unverändert auf  $0^{\circ}$  stehen, so lange die Kugel noch in Eis eingeschlossen



Sobald aber der letzte Antheil desselben sich in Wasser verwandelt hat, wird im Verhältniß der Intensität der Wärmequelle das Thermometer rasch steigen, bis das Wasser die Siedehitze erreicht, und dann abermals auf diesem Punkte stehn bleiben, ohne von der fortdauernd zuströmenden Wärme afficirt zu werden, die im gebildeten Dampfe latent wird. Eben hierin beruht die Erhaltung der beiden *festen Punkte* des Thermometers<sup>1</sup>.

453) Man muß sich wundern, daß diese so oft vorkommende Erscheinung von den älteren Physikern nicht beachtet oder wenigstens nicht nach ihrer Wesenheit gewürdigt wurde, denn man verfertigte bereits seit geraumer Zeit durch Anwendung dieses Mittels übereinstimmende Thermometer, ohne den Begriff der latenten Wärme gehörig aufzufassen. Im Winter 1754 bis 1755 liefs DE LUC<sup>2</sup> Wasser mit eingesenkten Thermometern in Trinkgläsern gefrieren; und als dieses Eis aufthauete, bemerkte er keine Zunahme der Temperatur, so lange die Kugel des Thermometers vom Eise umgeben war, obgleich sich eine Vermehrung der Wärme bei dem Eise gezeigt hatte, als es tief erkaltet in ein warmes Zimmer gebracht wurde. Hieraus folgerte DE LUC, daß die Wärme oder das Feuer, wie man es damals nannte, verschwinde. Am sinnreichsten arbeitete hierin BLACK<sup>3</sup>, und zeigte um dieselbe Zeit in seinen Vorlesungen den in dieser Beziehung entscheidenden Versuch, welcher erst später durch CRAWFORD<sup>4</sup> allgemeiner bekannt wurde. Er mischte 59,5 Th. Eis und 67,5 Th. Wasser, das das aber, worin sich letzteres befand, schätzte er auf 4 Th. Wasser, so daß 71,5 heißes Wasser von 190° F. mit 59,5 Th. Eis von 32° F. vereint wurden. Nach dem Schmelzen des Eises zeigte die Mischung 53° F., folglich hatte das Wasser 137° F. verloren, das Eis aber 21° gewonnen, statt daß nach der Rechnung nach die Mischung 118° seyn und das Eis 86° gewonnen haben sollte, mithin mußten 65° F. verloren oder latent geworden seyn. Ist hiernach die Masse des Wassers

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 882.

<sup>2</sup> Untersuchungen über die Atmosphäre. Th. I. §. 438. Neue Ideen über Meteorol. §. 179.

<sup>3</sup> Lectures. T. I. p. 79 u. 504. Vergl. HENSCHEL in Encyclopæd. art. *Heat*. p. 319.

<sup>4</sup> On animal Heat. 1788.

=  $m$ , seine Temperatur =  $t$ , seine zu bestimmende Wärmecapacität =  $c$ , die Masse des Eises =  $m'$ , die gemeinschaftliche Temperatur nach der Mischung =  $T$ , so ist die in der flüssigen Masse enthaltene Wärme =  $(m + m') c T$ . Wird hierzu die vom Eise durch seine Schmelzung absorbierte Wärme genommen, die seiner Masse proportional ist, so erhält man  $(m + m') c T + m'$ , und diese muß der im heißen Wasser enthaltenen gleich seyn. Hiernach hat man

$$(m + m') c T + m' = m c t,$$

woraus

$$c = \frac{m'}{m t - (m + m') T},$$

und für BLACK's Bestimmungen

$$m = 143; \quad t = 190 - 32 = 158$$

$$m' = 119; \quad T = 53 - 32 = 21$$

$$\text{ist } c = \frac{119}{143 \times 158 - 262 \times 21} = \frac{119}{17132} = 0,00694 \text{ F.}$$

und nach Centesimalgraden gerechnet  $0,01249$  C., welches nahe 1:80 giebt. In einem andern Versuche vereinigte BLACK gleiche Gewichte Wasser von  $176^\circ$  F. und Eis von  $32^\circ$  F., und fand, daß dieses gerade hinreichte, das Eis zu schmelzen, wodurch also  $144^\circ$  F. oder  $80^\circ$  C. latent wurden. Wie oben (§. 375) angegeben worden ist, hatte WILKE wahrscheinlich Kenntniss von diesen Versuchen; er wiederholte dieselben, durch ihn wurde die Sache allgemein bekannt<sup>1</sup>, und er galt auch seitdem für den Erfinder der Lehre vom latenten Wärmestoff. Nach seinen Resultaten bestimmte er die Menge der zum Schmelzen des Eises erforderlichen Wärme auf  $72^\circ$  C., denn wenn er gleiche Massen Schnee von  $0^\circ$  und Wasser von  $72^\circ$  vereinigte, so erhielt die Mischung nicht die mittlere Temperatur beider, die sie nach RICHMAN's Regel (§. 375) haben sollte, sondern sie blieb auf  $0^\circ$ , und die  $72^\circ$  C. waren also zum Schmelzen des Schnees verwandt worden. Eben dieses Resultat gab folgender Versuch. Er setzte zwei gleiche blecherne Gefäße mit gleichen Mengen, das eine mit Schnee, das andere mit Wasser, beide von  $0^\circ$  C. gefüllt, im nämlichen Augenblicke in siedendes Wasser. Sobald das Thermometer im Wassergefäße  $72^\circ$  zeigte,

<sup>1</sup> Neue schwed. Abh. 1782. Th. II.

nahm er das mit Schnee gefüllte heraus, dessen Thermometer dann  $2^{\circ}$  zeigte, aber sofort auf  $0^{\circ}$  herabsank, als der letzte Antheil des noch vorhandenen Schnees geschmolzen war. Dieser Versuch dürfte aber größere Genauigkeit erfordern, um beweisend zu seyn.

454) Die genaue Bestimmung der Menge von Wärme, welche im schmelzenden Eise gebunden wird, ist in vielfacher Beziehung, hauptsächlich aber für die Anwendung des *Eiscalorimeters* (§. 377) sehr wichtig. Wie eben gezeigt, bestimmte BLACK dieselbe zu  $80^{\circ}$  C., WILKE dagegen zu  $72^{\circ}$  C.; WATT und DE LUC<sup>1</sup> sind geneigt, dem Ersteren beizustimmen, im Allgemeinen aber erhielt die letztere Bestimmung die meisten Anhänger, bis LAVOISIER und LAPLACE<sup>2</sup> das Problem abermals untersuchten. Sie fanden durch wiederholte Versuche, daß eine Quantität Wasser von  $75^{\circ}$  C. gerade hinreicht, um eine gleiche Masse Eis zu schmelzen und die Mischung auf  $0^{\circ}$  C. zu bringen, so daß also die  $75^{\circ}$  latent werden. Diese Bestimmung ist seitdem allgemein angenommen worden, und es folgt aus ihr, daß das Eis bei  $0^{\circ}$  Temperatur  $75^{\circ}$  C. Wärme verschluckt, um ohne Temperaturvermehrung flüssig zu werden, oder soviel, als hinreichen würde, um eine gleiche Quantität Wasser von  $0^{\circ}$  auf  $75^{\circ}$  zu bringen, oder um eine 75mal größere Masse Wasser von  $0^{\circ}$  um  $1^{\circ}$  zu erwärmen. Umgekehrt muß Wasser, wenn es bei  $0^{\circ}$  seiner Temperatur gefriert, eine gleiche Quantität Wärme abgeben, um in Eis verwandelt zu werden. Auch diese *Entbindung* der Wärme ist wie die Bindung derselben durch Versuche erwiesen. DE LA BECHE<sup>3</sup> setzte Wasser, worüber eine Oelschicht stand, einer Kalte von  $-11^{\circ},25$  C. aus und fand, daß das Oel so lange flüssig blieb, bis alles Wasser in Eis verwandelt war. Bringt man in ein Zimmer, dessen Temperatur  $-16^{\circ}$  C. seyn möge, zwei Gefäße, das eine mit Wasser, das andere mit Salzsoole gefüllt, beide von  $0^{\circ}$  Temperatur, so wird letztere erkalten, wir

<sup>1</sup> Neue Ideen über die Meteorol. §. 211.

<sup>2</sup> Mémoires de l'Acad. de Paris. 1780. THOMSON System of Chemistry T. I. p. 56 erwähnt, daß CAVENDISH schon vor BLACK das Latentwerden der Wärme im schmelzenden Eise entdeckt zu haben behauptete und ihre Menge =  $89^{\circ},84$  C. annahm.

<sup>3</sup> G. LXXI. 435. Bibliothèque univ. T. XIII. p. 76.



wollen annehmen bis  $-12^{\circ}$ , ersteres aber wird zum Theil in Eis verwandelt werden, ohne seine Temperatur zu ändern; da aber beide nothwendig Wärme an die äußere Umgebung abgeben müssen, so folgt hieraus, daß das in Eis verwandelte Wasser die nach außen abgegebene Wärme frei gemacht und dadurch ein Sinken der Temperatur verhindert habe<sup>1</sup>. Ein ähnlicher Versuch von FAHRENHEIT ist folgender<sup>2</sup>. Man lasse Wasser von beliebiger Temperatur in einem langen schmalen Glase in einem Zimmer von etwa  $-6^{\circ}$  C. Wärme ruhig stehend erkalten, indem dasselbe lose bedeckt und ein Thermometer hineingesenkt ist. Das Wasser sinkt allmähig bis zur Temperatur der Umgebung, also bis  $-6^{\circ}$  C. herab, allein beim Erschüttern des Glases gefriert augenblicklich ein Theil des Wassers, und der Rest zeigt  $0^{\circ}$  C. BLACK mischte 1 Th. Wasser von  $0^{\circ}$  C. mit 1 Th. Schnee von  $-16^{\circ}$ , die also  $-8^{\circ}$  geben mußten, und bei dieser Temperatur konnte die ganze Masse nicht anders als gefroren seyn, allein es war nur  $\frac{1}{5}$  des Wassers in Eis verwandelt und das Ganze zeigte  $0^{\circ}$ . Dieses stimmt vollkommen mit seiner Bestimmung überein; denn da das Wasser beim Gefrieren nach seiner Messung  $80^{\circ}$  C. Wärme entbindet, so mußten durch das gebildete Eis  $\frac{80^{\circ}}{5} = 16^{\circ}$  Wärme frei werden, die also die Temperatur des Schnees um diese  $16^{\circ}$  erhöhten. THOMSON<sup>3</sup> bemerkt in dieser Beziehung, daß allezeit ein der Temperaturverminderung proportionaler Theil des Wassers in Eis verwandelt werde, also nur  $\frac{1}{5}$ , wenn dasselbe bis  $-16^{\circ}$  erkaltet sey, und man müsse es daher bis  $-5 \times 16 = -80^{\circ}$  erkalten lassen, wenn alles Wasser gefrieren solle. Inzwischen ist es kaum möglich, die Menge des gebildeten Eises genau zu bestimmen, und daß diese Messung Täuschungen unterliege, wird unten (§. 499) gezeigt werden. Uebrigens stimmen theoretische Ansichten hiermit überein; denn man muß annehmen, daß bei der Bildung der Eiskrystalle die umgebenden Wassertheile die frei gewordene Wärme aufnehmen.

455) Weil bei diesen und anderen, demnächst zu erwäh-

<sup>1</sup> HESCHEL in Encyclop. metrop. Art. *Heat*. p. 319.

<sup>2</sup> Philos. Trans. 1824. N. 382.

<sup>3</sup> Chemistry. T. I. p. 54.

nenden Processen die wirklich vorhandene Wärme nicht mehr thermoskopisch wahrnehmbar ist, so nannte BLACK sie *latente*, andere dagegen nannten sie *Flüssigkeitswärme*, weil sie verschwindet, indem sie den Zustand der Festigkeit in den der Flüssigkeit verwandelt. Die erste Bezeichnung ist für alle Erscheinungen dieser Art zulässig, die letztere aber ist zu eng und würde noch eine zweite für die Dampf- und Gasbildung erfordern, weswegen man auch später den ersteren Ausdruck als den allgemeineren beibehalten hat. Die Entdeckung dieser auffallenden Erscheinungen, die vorzugsweise dazu beitrugen, die verworrenen Begriffe über das Wesen der Wärme oder des Feuers, wie man es damals nannte, zu berichtigen, veranlaßten sofort auch eine Menge Untersuchungen über die Art, wie die Wärme in den Körpern existiren möge. BLACK nannte sie *gebunden* und schien hierdurch eine chemische Vereinigung anzudeuten, wogegen aber CRAWFORD sich erklärte, nach dessen Ansicht eine solche chemische Bindung nicht stattfinden kann, weil die bloße Annäherung kälterer Körper sie wieder zu trennen vermag. Dagegen sucht er die Ursache in einer größeren *Capacität*, die beim Wasser größer seyn soll, als beim Eise, und beim Wasserdampfe größer, als beim Wasser; doch geht die Unzulässigkeit dieser Theorie aus den Untersuchungen über die Wärmecapacität der Körper evident hervor<sup>1</sup>. Ehemals, als man noch die permanent elastischen Flüssigkeiten oder die Gase von den nicht permanent elastischen, den Dämpfen, für wesentlich verschieden hielt, mußte man consequent annehmen, daß die Wärme in den Gasen chemisch gebunden sey, nicht aber in den Dämpfen, oder im Wasser, sofern man dieses als durch Wärme aus dem Eise entstanden betrachtet. Daher nahm PICTET<sup>2</sup> viererlei Arten von Feuer an, freies, spezifisches, latentes und chemisch gebundenes; das latente aber soll wieder *Flüssigkeitswärme* und *Vaporisationswärme* (Verdampfungswärme) genannt werden, wogegen jedoch GEHLER<sup>3</sup> erinnert, daß man die Wärme, wenn sie sich nicht frei wirksam zeigt, ebenso gut gebunden nennen könnte, als

<sup>1</sup> Gegen diese Ansicht erklärt sich ausführlich DE LUC in: *Neue Ideen über die Meteorologie*. Th. I. §. 115 ff.

<sup>2</sup> Versuch über das Feuer. Cap. I.

<sup>3</sup> Wörterbuch, a. A. Th. IV. S. 565.

das Krystallisationswasser. Aus LAVOISIER's<sup>1</sup> Zerlegung des Wassers folgte ACHARD<sup>2</sup>, indem er Wasserdämpfe durch glühende eiserne Röhren strömen liefs oder glühende Metallmassen in luftfreiem Wasser ablöschte, dafs aus Dämpfen Luft erzeugt werde, mithin die Wärme in beiden nicht in einem wesentlich verschiedenen Zustande vorhanden seyn könne; was man gegenwärtig jedoch aus einem andern Gesichtspuncte betrachtet. JOH. TOB. MAYER<sup>3</sup> hatte wohl ohne Zweifel die richtigsten Begriffe von der Sache selbst, obgleich er sich zu CRAWFORD's Meinung zu neigen schien. Nach seiner Ansicht, die später durch LAPLACE geistreich dargestellt und durch den gelehrtesten Calcül unterstützt wurde, sind die Molecüle der Körper von Wärmesphären umgeben, welche der Anziehung dieser Molecüle durch ihre Repulsion entgegenwirken. Kommen dieselben in eine veränderte Lage, wie z. B. die des Wassers bei seiner Entstehung aus dem Eise, so läfst sich annehmen, dafs die specifische Elasticität der Wärme dadurch vermindert werde oder dafs eben die Repulsion der Wärme der Vereinigung der Wassermolecüle zu Eis entgegenwirke und sie selbst dadurch für das Thermometer wahrnehmbar zu seyn aufhöre. Vielleicht, meint er, erweitern sich die Zwischenräume zwischen den Molecülen, wodurch dann mehr Wärme aufgenommen wird, ohne eine gröfsere Spannung derselben zuzulassen<sup>4</sup>, da sie vielmehr blofs in die Zwischenräume eindringt. Auf dem Angezogenwerden der Wärme durch die Molecüle der Körper beruht nach ihm auch die geringe Wärme des leeren Raumes, welcher die grösste besitzen müfste, wenn der Wärmestoff in allen Räumen von gleicher Temperatur in gleicher Quantität vorhanden wäre; vielmehr wachse diese Quantität im Verhältnifs der Anziehung der individuellen Molecüle der Körper gegen den Wärmestoff. Diese eigenthümliche Anziehung will er dann durch Capacität ausgedrückt haben und nähert sich auf diese Weise der Meinung CRAWFORD's, allein der Begriff der

1 Opusc. phys. et chym. 1783. T. III.

2 Crell's chem. Ann. 1785. St. 4, 5, 6.

3 Ueber die Gesetze und Modificationen des Wärmestoffs. Erlangen 1791.

4 Das geringere spec. Gewicht des Eises kann hiergegen keinen Einwurf bilden, denn das Eis hat krystallinisches Gefüge.



Wärmecapacität ist einmal festgesetzt, das Verhalten der Körper in dieser Beziehung ist verschieden von dem, welches sie beim Latentwerden der Wärme zeigen, und es läßt sich kein Grund angeben, warum man die im letzteren Falle verschwindende thermoskopisch nicht mehr wahrnehmbare Wärme nicht latent oder gebunden nennen sollte. Ob diese Bindung eine gleiche sey, als diejenige, welche sich bei chemischen Verbindungen zeigt, die sämtlich auf Anziehungen beruhen, darüber etwas auszumachen würde offenbar zu einem Wortstreite führen. Minder bestimmt und klar ist GREY<sup>1</sup>, welcher einen *unmerkbaeren* Wärmestoff (*calor insensibilis*) annimmt, den er wieder in einen *adhärirenden* und *chemisch gebundenen* abtheilt. In den Dämpfen und im Wasser soll derselbe bloß adhärirend seyn, weil er durch bloße Annäherung kalter Körper wieder entzogen wird, in den permanent elastischen Gasarten aber chemisch gebunden; allein man wird schwerlich geneigt seyn, die vom Entdecker zweckmäßig gewählte Bezeichnung mit dieser neuen zu vertauschen, und die nicht einmal streng begründete Permanenz der Gase kann die Nothwendigkeit eines solchen Unterschiedes in der Bezeichnung nicht herbeiführen. Die Einwendungen endlich, welche DE SOYE COURT<sup>2</sup> gegen die Versuche von BLACK und WILKE gemacht hat, wonach er die ganze Sache bestreitet oder die Menge der gebundenen Wärme bedeutend herabsetzt, werden am besten mit Stillschweigen übergangen.

456) Nicht bloß das Eis hat die Eigenschaft, bei seiner Verwandlung in Wasser Wärme zu binden und umgekehrt bei seiner Entstehung frei zu machen, sondern wahrscheinlich findet dieses, wo nicht bei allen, doch bei den meisten Körpern statt, wenn auch in einem geringeren Grade; aber nur bei verhältnißmäßig wenigen ist diese Thatsache durch Versuche constatirt und die Menge der frei oder latent werdenden Wärme genau ermittelt. Schon der ältere LAVINE<sup>3</sup> will dieses Verhalten bei Spermaceti und Wachs beobachtet haben, der jüngere LAVINE<sup>4</sup>

<sup>1</sup> Grundrifs d. Naturlehre 1793. §. 726. System. Handb. d. Chemie Th. I §. 210.

<sup>2</sup> Mém. sur les expériences données en preuve de la chaleur latente. Par. 1787. Journ. de Phys. T. XXXII. p. 143. Gotha'sches Mag. Th. VI. St. 2. S. 151.

<sup>3</sup> Chemical Essays.

<sup>4</sup> Nicholson's Journ. T. IX. p. 45. G. XXXVIII. 505.

aber beim Zinn, Wismuth, Blei, Zink und Schwefel; allein es ist nicht wohl glaublich, daß die von ihnen gefundenen Mengen der entbundenen Wärme, welche insgesamt die des Eises übertreffen, für genau zu halten sind. Vorzugsweise zeigt sich das Phänomen bei allen aus ihren Lösungen schnell krystallisirenden Salzen, wie schon aus der Aehnlichkeit dieses Processes mit der Eisbildung wahrscheinlich wird. Wenn man in dem bekannten Versuche<sup>1</sup> 51 Th. krystallisirtes Glaubersalz in 49 Th. Wasser gelöst in einem Medicinglase bis zum völligen Sieden bringt, dann schnell verkorkt, um ein Vacuum zu erhalten, nach dem Erkalten eröffnet und die Kugel eines feinen Thermometers hineinsenkt, so wird die gesammte Masse durch die Berührung mit der Thermometerkugel schnell krystallisiren, und das Thermometer zeigt Entbindung der Wärme, die man auch durch das Gefühl wahrnimmt. SCHOLZ<sup>2</sup> erzählt ein sehr auffallendes Beispiel der Wärmeentbindung, welches wegen der unverdächtigen Glaubhaftigkeit des Beobachters Erwähnung verdient. Er stellte ein Gefäß mit Lauge von salzsaurem Kalk, die bis zum Krystallisationspuncte abgedampft war, zum Krystallisiren im Winter vor das Fenster. Als nach dem Erkalten dieses nicht erfolgte, nahm er die Schale herein, um die Lauge noch weiter abzudampfen, allein durch die Erschütterung begann sie sogleich zu krystallisiren, und die Schale wurde dadurch so heiß, daß er sie kaum halten konnte und auf einen Tisch setzen mußte. Dabei bewegte die Lauge sich heftig und wallte auf, als wenn sie siedete.

Das Latentwerden der Wärme und ihre Erzeugung zeigt sich aber nicht bloß beim Prozesse des Krystallisirens, sondern man kann allgemein sagen, daß Wärme gebunden wird, wenn Körper aus dem Zustande der Festigkeit in den der tropfbaren Flüssigkeit übergehen, und daß umgekehrt Wärme zum Vorschein kommt, wenn tropfbar-flüssige Körper fest werden. LANDRIANI<sup>3</sup> umwickelte eine Thermometerkugel mit Stanniol und tauchte sie in Quecksilber, wodurch das Thermometer zum

<sup>1</sup> BOYLE Exper. Physico-mech. Cont. II. art. XI. exp. 2. p. 330.  
GAY-LUSSAC in Schweigger's Journ. IX. 70. XV. 157 u. 231.

<sup>2</sup> Anfangsgründe der Physik. 3te Aufl. Wien 1827. S. 461.

<sup>3</sup> Opusc. fisico-chem. p. 81.



Sinken gebracht wurde. Nach HASSENFRAZ<sup>1</sup> soll gefrorenes Quecksilber nicht weniger als 84°,6 C. bedürfen, um flüssig zu werden, also mehr als Eis, was jedoch wegen der großen Wärmecapacität des Wassers sehr unwahrscheinlich ist, und die Versuche sind auch zur Begründung dieser GröÙe keineswegs genau genug, vielmehr müssen wir annehmen, daß das Eis die größte Menge Wärme bedarf, um flüssig zu werden, so lange, bis das Gegentheil entschieden dargethan ist. Nach CRIGHTON<sup>2</sup> schmilzt Blei bei 322° C. und behält beim Gestein diese Temperatur bei, scheidet also keine Wärme aus; Wismuth schmilzt bei 246°, sinkt im Momente des Flüssigwerdens um 4°,45 und steigt sofort wieder; Zinn schmilzt bei 227° C., sinkt aber nur um 2°,22. Diese Resultate haben einen hohen Grad von Wahrscheinlichkeit, denn theils sind die Mengen der latenten Wärme so gering, daß sie leicht übersehen und nur durch eigens angestellte Versuche ausgemittelt werden konnten, theils giebt das Wismuth, als das am vollständigsten krystallisirende Metall, die größte, das Blei aber die geringste Wärmemenge. DÖBEREINER<sup>3</sup> vereinigte 1 Th. des leichtflüssigen (Rose'schen) Metalles mit dem 2,6fachen Quecksilber, beide von 18°,75 C. Wärme, und sah die Temperatur durch die Auflösung bis — 10° C. herabgehen; ebenso mischte er 688 Gr. Wismuthamalgam (404 Th. Quecksilber, 284 Th. Wismuth) mit 816 Gr. Bleiamalgam (404 Th. Quecksilber, 412 Th. Blei) bei 20° Temperatur, und die Verbindung sank bis — 1°,25 C. herab. Vereinigt man hiermit noch 808 Th. Quecksilber, so geht die Temperatur auf — 8° herab, wird aber ein in kleine Theilchen verwandeltes Gemenge aus 118 Th. Zinn, 207 Th. Blei und 284 Th. Wismuth bei 17°,5 in 1616 Th. Quecksilber gelöst, so sinkt die Wärme bis — 10°. Auch ORIOLE<sup>4</sup> beobachtete, daß durch Vereinigung des festen Bleiamalgams mit festem Wismuthamalgam beide flüssig wurden und die Wärme um 22° C. herabsank.

<sup>1</sup> Journ. de l'école polyt. T. I. p. 123. Trommsdorff's Journ. d. Pharm. Th. VIII. S. 402.

<sup>2</sup> Annals of Philos. T. XIII. p. 224.

<sup>3</sup> Schweigger's Journ. XLII. 183. Kastner's Archiv. Th. III. S. 90.

<sup>4</sup> Nuov. Collez. di Op. Scient. 1823. p. 104. Ferrussac Bullet. des Sc., math., phys. et chim. 1825. p. 117.



457) Sehr interessante Versuche über das Verhalten der Metalllegirungen hat **RUBBERG**<sup>1</sup> mit seiner gewohnten Schärfe im Experimentiren angestellt. Er liefs acht verschiedenartige Mischungen von Blei und Zinn in einem nach **Dulong's** Art construirten Apparate erkalten und beobachtete die für 10° C. erforderliche Zeit. Wenn wir mit **RUBBERG** zunächst diese verbundenen Metalle berücksichtigen, so zeigte sich bei allen für die Temperatur von 187° C. (des Quecksilberthermometers) ein fester Stillstandspunct, wo die Temperatur unverändert bleibt, also nothwendig latente Wärme frei werden mufs. Die Dauer des Stillstandes betrug bei  $Pb.Sn^4$  im Maximum 11 Min. 51 Sec. und nahm mit verändertem Mischungsverhältnifs, von dem angegebenen ausgehend, nach beiden Seiten bis 1 Min. 48 Sec. für  $Pb^3.Sn$  ab, ausserdem aber zeigte sich noch ein beweglicher (bei den verschiedenen Verbindungen ungleicher) Stillstandspunct, welcher bei den einfachen Metallen nicht vorhanden ist oder vielmehr mit der Erstarrungstemperatur derselben zusammenfällt. Auch diese zeigen beim Erstarren die Wirkung der entbundenen latenten Wärme, und zwar das Blei bei 325°, das Zinn bei 228° C. des Quecksilberthermometers. Bei sechs verschiedenen Verbindungen von Zinn und Wismuth fiel der feste Stillstandspunct des Thermometers bei 143° C., dauerte für  $Sn.Bi$  im Maximum 19 Min. 4 Sec. und nahm nach beiden Seiten bis 7 Min. 2 Sec. im Minimum ab, welches bei  $Sn^4.Bi$  statt fand. Auch hierbei zeigte sich ein zweiter beweglicher Stillstandspunct, ausser bei  $Sn^3.Bi^2$ , welches mit Ausnahme des genannten festen Stillstandspunctes regelmäfsig erkaltete. Ein gleiches Verhalten zeigten sechs Verbindungen von Zinn und Zinn, denn auch hierbei fiel der feste Stillstandspunct bei 204°, betrug für  $Zn.Sn^4$  im Maximum 13 Min. 15 Sec., nahm nach beiden Seiten ab bis 8 Min. 8 Sec. im Minimum bei  $Zn.Sn^{12}$ , der gleichfalls vorhandene bewegliche Punct fehlte aber bei derjenigen Verbindung, wo der feste die längste Dauer hatte, weswegen er vermuthlich mit diesem zusammenfiel. Ausserdem untersuchte **RUBBERG** Verbindungen von Blei und Wismuth, bei denen der feste Punct auf 129° C.

1 Kongl. Vetensk. Acad. Handling. 1829. p. 157. Daraus in Ann. de Chim. et Phys. T. XLVIII. p. 353 u. Poggendorff's Ann. XVIII. 240. XIX. 125. Quarterly Journ. of Science. N. XI. p. 185.

fällt, der bewegliche dagegen bei  $Pb^3$ .  $Bi^4$ . zu fehlen scheint. Legirungen von Zink und Wismuth haben den festen Punkt bei  $251^\circ$ , diejenige Verbindung aber, wo der sich bei allen zeigende bewegliche Punkt wegfällt, wurde nicht aufgefunden. RUDBERG entnimmt hieraus die interessante Folgerung, daß aus dem einen Metalle und einem Theile des andern nach einfachen Atomenverhältnissen eine innige Verbindung gebildet wird, die er *chemische Legirung* nennt, der Ueberschuß des einen Metalles bleibt dann mit der chemischen Legirung mechanisch gemengt. Ist die Verbindung der Metalle so, daß nur die chemische Legirung entsteht, so wird bei ihrer Erstarrung die latente Wärme frei, und dieses giebt den einfach vorhandenen festen Stillstandspunkt; ist aber vom andern Metalle ein Ueberschuß vorhanden, so tritt durch die Erstarrung desselben der bewegliche Stillstandspunkt ein<sup>1</sup>, obgleich das erstarrte Metall in der noch flüssigen chemischen Legirung verbreitet ist. Für Legirungen aus Blei, Zinn und Wismuth fällt der feste Stillstandspunkt allezeit auf  $98^\circ$ , übrigens aber scheinen ternäre Legirungen gleichfalls einen festen und zwei bewegliche Stillstandspunkte zu haben, was aber noch nicht genügend untersucht worden ist.

458) Wenn nun aus dem Gesagten unzweifelhaft hervorgeht, daß die genannten leichtflüssigen Metalle sowohl einzeln, als auch mit einander vereint beim Uebergange in den Flüssigkeitszustand Wärme binden und umgekehrt beim Erstarren frei machen, so mußte sehr daran liegen, die GröÙe der bei ihnen latent und wieder frei werdenden Wärme wenigstens annähernd eben so genau zu bestimmen, als dieses beim Eise geschehen ist. RUDBERG suchte auch diese Frage zu beantworten, dabei schien ihm aber die früher von BLACK, IRVINE und Andern befolgte Methode der Mischung mit Wasser durchaus ungenügend, weil außer den durch die Dampfbildung des Wassers entstehenden Schwierigkeiten drei Antheile der Wärme erhalten werden, die der Metalle bis zum Punkte der Erstarrung, die beim Gestehen frei werdende latente, und die dann noch vorhandene bis zum Punkte der gemeinschaftlichen Temperatur,

---

1 Es versteht sich, daß der bewegliche Stillstandspunkt allerech höher liegt, als der feste, weil alle einzelne Metalle streng-flüssiger sind, als ihre Legirungen. §. 510.

welche drei man nicht von einander zu trennen vermag. RUDENGO verwarf daher diese ältere Methode, und wählte die der Abkühlung<sup>1</sup>. Hierbei liefs er das zu untersuchende Metall innerhalb derjenigen Temperatur, bei welcher die Erstarrung eintritt, um 10° C. erkalten, verglich die hierzu erforderliche Zeit mit derjenigen, welche der nämliche, mit Quecksilber gefüllte, Tiegel in der nämlichen Umgebung für das Erkalten um gleiche 10 Grade bedurfte, und so gab die Vergleichung beider die durch das Erstarren frei gewordene, vorher latente Wärme, da die spezifische Wärme des Quecksilbers, selbst in höheren Graden, durch DULONG und PETIT bekannt, mithin sein wirklicher Wärmeverlust mefsbar ist. Heifst die Masse des Quecksilbers  $m$ , dessen Wärmecapacität für die erforderliche Temperatur  $c'$ , so ist sein Wärmeverlust durch die Abkühlung um 10 Grade  $= 10 m c'$ ; heifst ferner die Masse des erkaltenden Metalls  $M$ , dessen latente Wärme  $L$  und seine Wärmecapacität für die erforderliche Temperatur  $C$ , so ist sein gesammter Wärmeverlust  $= M (L + 10 C)$ . Heifst endlich die Zeit des Erkalstens des Tiegels mit Quecksilber  $t$ , mit dem Metalle  $T$ , so erhält man

$$M (L + 10 C) : 10 m c' = T : t$$

und mit Rücksicht auf den Tiegel, dessen Masse  $\mu$  und Wärmecapacität  $c''$  heifsen möge,

$$M (L + 10 C) + 10 \mu c'' : 10 (m c' + \mu c'') = T : t,$$

1 Bei der Wichtigkeit des vorliegenden Problems wird es erlaubt seyn, Folgendes zu bemerken. Auch die Methode der Abkühlung, wie sie durch RUDENGO angewandt wurde, ist für alle Körper unzulässig, deren Schmelzpunkt höher liegt, als der Siedepunkt des Quecksilbers, wahrscheinlich aber liefs sich die Frage durch die Methode der Mischungen auch bei diesen mit ziemlicher Genauigkeit beantworten. Darf man voraussetzen, dafs sich auch die höheren Temperaturen durch die thermoelektrischen Apparate (Bd. IX. S. 998 ff.) genau messen lassen, so darf man nur nach der Analogie des beim Eise mit so grosser Leichtigkeit in Anwendung gebrachten Verfahrens den Schmelzpunkt des zu untersuchenden Metalles genau ermitteln, dann dasselbe bis zu diesem Punkte erhitzen und von demselben geschmolzenen und bis zu einer weit höheren Temperatur erhitzen Metalle so viel hinzusetzen, bis das noch starre Metall geschmolzen ist, um aus beider Massen und Temperaturen die latent gewordene Wärmemenge zu finden.



Wärme.

$$L = \frac{10(m c + \mu c'') T}{M t} - 10 \left( C + \frac{\mu}{M} c'' \right)$$

gefunden wird. Da der Werth von  $c''$  nur klein ist und ohnehin in der Formel sowohl additiv, als auch subtractiv vorkommt, kann man diese GröÙe füglich vernachlässigen und erhält dann einfacher:

$$L = 10 \cdot c' \frac{m T}{M t} - 10 \cdot C.$$

Reynolds findet aus den Versuchen von Dulong und Petit für Quecksilber  $10 c' = 0,365$ , d. h. dieses Metall giebt durch sein Erkalten von  $220^\circ$  bis  $220^\circ$  so viel Wärme ab, als erforderlich sein würde, 0,365 seines Gewichts um  $1^\circ \text{C.}$  zu erwärmen. Die Wärmespanne des Zinns ist nach den genannten Gelehrten 0,514, und wenn man die Zunahme derselben in höheren Temperaturen der des Quecksilbers gleich annimmt, so erhält man  $10 c' = 0,586$ . Werden diese Werthe in der Formel substituiert, so wie  $T = 240 \text{ Sec.}$ ,  $t = 24,5 \text{ Sec.}$ ,  $M = 252,97$  und  $m = 421,16$  Gramm Setzt man, so findet man

$$L = 13,314.$$

Für Blei ist  $T = 171 \text{ Sec.}$ ,  $t = 12 \text{ Sec.}$ ,  $M = 372,05$  Gramm,  $10 c' = 0,385$  und  $10 C = 0,352$ , mithin

$$L = 5,858.$$

Es ergibt sich zugleich, daß bei dieser Methode nicht bloß der Stand des Thermometers, sondern insbesondere auch die kurze Zeit der Erkaltung des Quecksilbers scharf beobachtet werden muß, weil ein kleiner Fehler in der Bestimmung von  $T$  die Resultate leichtigkeits in dem Werthe von  $L$  herbeiführt.

Hiernach die bis jetzt aufgefundenen Bestimmungen der latenten Wärme fester und tropfbar-flüssiger Körper, welche allerdings von sehr ungleichem Werthe sind, so erhalten wir folgende Uebersicht.

Substanzen	Latente Wärme		Beobachter.
	absolute	relative	
Wasser . . . . .	75,000	1,0000	LAVOISIER und LAPLACE
	80,000	1,0000	BLACK
	72,000	1,0000	WILKE
Spermaceti . . . . .	80,555	1,0740	IRVINE sen.
weißes Wachs . . . . .	87,222	1,1629	IRVINE sen.
Zinn . . . . .	277,777	3,7030	IRVINE jun.
	13,314	0,1775	RUDBERG
Wismuth . . . . .	305,555	3,2740	IRVINE jun.
Blei . . . . .	90,000	1,2000	IRVINE jun.
	5,858	0,0781	RUDBERG
Zink . . . . .	273,888	3,6518	IRVINE jun.
Schwefel . . . . .	79,777	1,0637	IRVINE jun.
Quecksilber . . . . .	86,666	1,1555	HASSENFRATZ

Bei den meisten Körpern kann man auf einfache Weise wahrnehmen, daß sie beim Uebergange aus dem festen in den flüssigen Zustand Wärme binden, namentlich bei den Metallen, die verhältnißmäßig gute Wärmeleiter sind. Werden diese erhitzt, und darf man voraussetzen, daß sie in ihrer ganzen Masse eine gleichmäßige Wärme haben, so müßten sie bei anfangendem Schmelzen sofort gänzlich flüssig werden; dagegen beobachtet man, daß es eine geraume Zeit dauert, bis die letzten Antheile geschmolzen sind, auf jeden Fall eine längere, als erfordert wird, um die Wärme in das Innere der nicht geschmolzenen Massen fortzuleiten. Man könnte bei Anwendung einer constanten Wärmequelle aus der Zeit zwischen der beginnenden bis zur vollendeten Schmelzung mindestens annähernd die Quantität der latenten Wärme bestimmen.

459) Die große Wärmecapazität des Wassers ist in der Natur vom bedeutendsten Einflusse; denn bei der überwiegenden Menge dieser überall vorhandenen Flüssigkeit vermag sie die erzeugte zu große Hitze zu mildern und die zu strenge Kälte zu mäßigen, indem sie eine so große Menge der erzeugten Wärme aufnimmt und bei Verminderung der Temperatur wieder abgibt, worauf die verhältnißmäßig geringere Veränderlichkeit des Insel- und Küsten-Klimas beruhet; noch ungleich wichtiger aber ist der Einfluß der latenten und wieder frei werdenden Wärme beim Schmelzen und Entstehen des Eises. Wenn das Wasser durch eine auf 0° C. herabgehende Tempe-

ratur ohne Abgabe seiner latenten Wärme gefröre, so würden sofort alle Flüsse und Teiche bei der ersten eintretenden, bis unter  $0^{\circ}$  C. herabgehenden Kälte in Eis verwandelt werden und Wasser wäre nur durch künstliche Heizmittel zu erhalten. Indem aber das gefrierende Wasser bei seiner Verwandlung in Eis so viel latente Wärme abgibt, als hinreicht, eine 75mal so große Menge um  $1^{\circ}$  C. zu erwärmen, so gefriert allezeit nur ein kleiner Theil, während der bei weitem größere die frei gewordene Wärme aufnimmt; die erzeugte Eisdecke ist außerdem ein schlechter Leiter, durch den die frei gewordene Wärme nicht leicht dringt, und so überschreitet die Dicke des Eises unter mittleren Breiten nie 1 bis 3 Fuß, unter höheren etwa 3 bis 6 und in den kältesten Regionen der Erde nie 10 bis 12 Fuß, tiefere Landseen können aber nicht bis auf den Grund gefrieren. Ein entgegengesetzter großer Nutzen zeigt sich beim Zergehen des Eises. Würde hierbei nicht eine so große Menge Wärme gebunden, so müßte beim Uebergange der Temperatur über den Nullpunct sofort die gesammte vorhandene Masse von Eis und Schnee in Wasser verwandelt werden und die furchtbarsten Ueberschwemmungen anrichten, kurz ohne die latente Wärme des Wassers würde die Erde bei den ihr eigenthümlichen Temperaturverhältnissen ganz unbewohnbar seyn. Von ihr macht man auch technischen Gebrauch. Die Landbewohner stellen im Frühjahr zum Schutze gegen die Nachfröste Gefäße mit Wasser unter die Bäume und führen Strohseile von den Zweigen in das Wasser herab, indem sie behaupten, das Wasser ziehe die Kälte an; ebenso stellen sie in nicht tiefen Kellern solche Gefäße aus gleichem Grunde neben die Kartoffeln. Die Erfahrung des hierdurch gewährten Schutzes ist richtig, aber die Erklärung falsch; denn da es keine Kälte als eigenthümlichen Stoff giebt, so kann sie auch nicht abgeleitet werden, dagegen entbindet das Wasser bei seiner Verwandlung in Eis eine bedeutende Menge Wärme, welche die in seiner Nähe befindlichen Gegenstände nicht so weit unter  $0^{\circ}$  C. herabgehen läßt, als zum Gefrieren derselben erforderlich ist; die Strohseile dienen aber nicht als Ableiter, sondern sie machen die Luft minder beweglich, wenn kein Wind herrscht, und hindern dadurch das Fortführen des in der Nähe des Wassers erwärmten Theiles.

460) Eine weit größere Menge Wärme wird latent, wenn



tropfbare Flüssigkeiten in Dampfform übergehn, als wenn feste Körper flüssig werden, und auch hierbei zeigt sich, daß der Wasserdampf die größte Quantität latenter Wärme besitzt. Schon der Analogie nach müßten wir schließen, daß beim Uebergange des Dampfes zur Form tropfbarer Flüssigkeit eine gleiche Wärmemenge wieder frei wird, als welche vorher gebunden wurde. Hiernach gelten folgende allgemeine *Gesetze*: 1) Feste Körper binden Wärme, wenn sie in den tropfbarflüssigen Zustand übergehen; 2) tropfbare Flüssigkeiten geben ihre latente Wärme ab, wenn sie fest werden; 3) eben dieselben binden eine noch weit größere Menge von Wärme, um die Dampfform anzunehmen; 4) die Dämpfe aber geben ihre latente Wärme wieder ab, wenn sie in den Zustand der tropfbaren Flüssigkeit zurückkehren. Auf den beiden letzteren Sätzen beruht die *latente Wärme* der Dämpfe und ihr Unterschied von der *sensibeln* derselben, worüber indess das Nöthige bereits gesagt worden ist<sup>1</sup>, und die etwa hinzugekommenen Nachträge eignen sich daher am besten für die im folgenden Abschnitte anzustellenden Untersuchungen über die Dampfbildung. Bei der großen Aehnlichkeit zwischen Dämpfen und *Gasen* ist wohl nicht zu bezweifeln, daß auch in den letzteren latente Wärme enthalten ist, die bei ihrem Uebergange zur Form tropfbarer Flüssigkeiten oder fester Körper wieder frei wird; auch berechtigen eine Menge Erscheinungen zu dieser Annahme<sup>2</sup>, allein eigentliche Größenbestimmungen sind hierüber noch nicht vorhanden.

Werden Körper, welche beim Uebergange in den Zustand der Flüssigkeit oder aus diesem in Dampfform Wärme latent machen, solchen Bedingungen ausgesetzt, wodurch diese Formveränderung ohne äußeren Wärmezufuß eintritt, so erhalten sie nicht bloß selbst, sondern entziehen auch den umgebenden Gegenständen Wärme, und zwar um so viel mehr, je rascher diese Veränderung erfolgt. Dieses wurde nicht bloß schon in älteren Zeiten wahrgenommen, sondern man benutzte auch dieses Mittel häufig zur Erzeugung *künstlicher Kälte*, wie man dieses nannte. Um beide Verfahrensarten zu trennen, möge hier zuerst von dem Uebergange fester Körper in den Flüssigkeitszustand die Rede seyn.

<sup>1</sup> S. Art. *Dampf*, *latente Wärme* desselben. Bd. II. S. 287 ff.

<sup>2</sup> Vergl. Art. *Gas*, *Wesen der Gasform*. Bd. IV. S. 1048.

461) Das einfachste Verfahren besteht darin, daß man einen oder mehrere feste Körper in einer geeigneten Flüssigkeit löst. REAUMUR<sup>1</sup> bemerkte, daß 1 Pfund Kochsalz in 3 bis 4 Pinten Wasser geschüttet dessen Temperatur um 5° bis 7°,5 C. herabsinken mache, ja es giebt noch weit ältere, wegen noch mangelnder Thermometer nicht genau gemessene Versuche dieser Art von R. BOYLE<sup>2</sup>, welcher die Verminderung der Temperatur durch die Auflösung des Salmiaks in Wasser wahrnahm und eine weit stärkere durch die Auflösung des Schnees oder Eises in Säuren oder durch Zusatz von Salzen entstehen sah. Dieser eifrige Gelehrte erlernte durch Erfahrung, was nach den Gesetzen der latenten Wärme, an die man damals noch nicht dachte, nothwendig folgt. Schnee und Eis binden zwar beim Uebergange in den tropfbar-flüssigen Zustand eine Menge Wärme, allein sie können ebenso wenig, als alle andere Körper, namentlich krystallisirte Salze, durch bloßes Schmelzen eine Temperaturverminderung hervorbringen, weil sie sich nicht selbst die zum Zergehn erforderliche Wärme entziehen können, worauf beim Schnee die Fixität des Schmelzpunktes beruhet. Bringt man dagegen Wasser zu krystallisirten, ihres Krystallisationswassers noch nicht beraubten Salzen, so zergehn sie und bringen dadurch in Folge der latent werdenden Wärme, die sie den Umgebungen entziehen, Kälte hervor, die jedoch nicht tiefer herabgehn kann, als bis zu dem Punkte, bei welchem die Salze aus der gegebenen Lösung krystallisiren würden, diesen tiefsten Punkt aber aus leicht begreiflichen Gründen nie wirklich erreicht. Salzwasser mit Schnee vereint befördert dagegen sein Zerfließen und erzeugt Kälte, noch mehr geschieht dieses durch verdünnte Säuren, welche auch mit sonstigen krystallisirten Salzen bedeutende Kälte hervorbringen. Vereintigt man zwei oder mehrere Körper, welche durch diese Verbindung zur tropfbaren Flüssigkeit übergehn, so muß dadurch noch mehr Wärme gebunden werden, und zwar in zunehmender Progression so viel stärker, je schneller die Auflösung erfolgt. Das ganze Problem kommt also einfach darauf hinaus, diejenigen Körper aufzufinden, welche die für den jedesmaligen Zweck erforderliche Kälte am leichtesten erzeugen, und die Untersuchung darf sich

1 Mémoires de l'Acad. 1734.

2 Hist. experimentalis de frigore. Lond. 1665. 4. Philos. Trans. N. 15.

darauf beschränken, dasjenige nachzuweisen, was in dieser Beziehung bisher geleistet worden ist.

Zahlreiche Versuche dieser Art wurden im vorigen Jahrhundert, und zwar schon in der ersten Hälfte desselben, angestellt. REAUMUR<sup>1</sup> brachte sein Weingeistthermometer durch 4 Theile geschabtes Eis mit 2 Theilen Kochsalz auf  $-15^{\circ}$ ; Salmiak und Salpeter brachten dasselbe auf  $-13^{\circ}$  und  $-11^{\circ}$ , Steinsalz aber auf  $-17^{\circ}$ . FAHRENHEIT<sup>2</sup> schmolz Schnee durch verdünnte Salpetersäure, die beide vorher stark erkältet waren, und brachte dadurch sein Thermometer auf  $-40^{\circ}$  F.; BRAUN und KRAFT<sup>3</sup>, nachher BRAUN allein, brachten durch dieses Mittel hohe, aber wegen des gebrauchten Quecksilberthermometers nicht genau gemessene, Grade der Kälte hervor, wodurch das Quecksilber gefror. Die noch stärkere Wirksamkeit der verdünnten Schwefelsäure prüfte vorzüglich I. Mc. NAB<sup>4</sup> und brachte dadurch das Quecksilber gleichfalls zum Gefrieren, wobei jedoch wohl zu berücksichtigen ist, daß ihm die große natürliche Kälte der Hudsonsbay ebenso, wie den Akademikern zu Petersburg die daselbst herrschende zu statuten kam. NAB<sup>5</sup> fand die verdünnte Schwefelsäure mit Schnee am wirksamsten, demnächst rauchende Salpetersäure, weniger Kochsalz und Salmiak, am wenigsten Salpeter. Concentrirte Salpetersäure erzeugt mit Schnee verbunden anfangs Wärme, noch mehr concentrirte Schwefelsäure, weil das zuerst aus dem Schnee aufgenommene Wasser stark gebunden wird; sobald aber die dann verdünnte Säure ein rasches Schmelzen des Schnees bewirkt, wird Wärme in großer Menge gebunden. Auch der Weingeist bewirkt ein rasches Schmelzen des Eises<sup>6</sup>, ebenso

1 Mémoires de l'Acad. 1734. Viele noch ältere Beobachtungen erwähnt CIGNA in Miscellanea Taurinensis. T. II. p. 143.

2 BORRHAVE Elem. Chym. de Igne Exp. IV. Coroll. 3.

3 Nov. Comm. Soc. Pet. T. X. p. 268.

4 Philos. Trans. T. LXXVI. p. 421.

5 An account of experiments made by Mr. J. Mc. NAB at Henley House, Hudsons Bay. By HENRY CAVENDISH. Lond. 1786. 4.

6 Dieses wurde neuerdings vorzüglich durch TRALLÉS wahrgenommen, welcher mit Alkohol und Schnee, beide bis  $0^{\circ}$  C. erkältet, eine Kälte von  $-80^{\circ}$  C. hervorbrachte, und wenn der Alkohol sehr rein war, selbst bis  $-86^{\circ}$ , S. G. XXXVIII. 865. Einer Auflösung des Schnees in Alkohol bediente sich auch PARRY auf der Insel Melville, um die ohnehin enorme äußere Kälte noch mehr zu verstärken. S. S. 506.



Salmiakgeist und alkalische Lösungen, worüber früher eine Menge Versuche angestellt worden sind, so wie mit Oelen und sonstigen Flüssigkeiten durch GROSSFROY<sup>1</sup> und MUSSCHENBROEK<sup>2</sup>, deren Resultate man auch ohne dieses Mittel aus dem Verhalten dieser Flüssigkeiten gegen das Wasser hätte bestimmen können. Am bekanntesten sind unter den älteren Versuchen diejenigen, welche RICHARD WALKER<sup>3</sup> bekannt gemacht hat, wonach unter allen Mischungen die aus 2 Th. rauchender Salpetersäure mit 1 Th. Wasser und 4 Th. pulverisirtem Glaubersalze, wozu dann noch 3,5 Th. gepulverter Salpetersalmiak geschüttet werden, die größte Kälte erzeugen soll. Waren die Salze recht durchsichtig und gut gepulvert, so brachten sie das Thermometer von 0° auf — 28° C. Insbesondere beschäftigte sich auch LOWITZ<sup>4</sup> viel mit Untersuchungen dieser Art und brachte durch Schnee mit krystallisirtem ätzenden Kali das Quecksilber selbst im warmen Zimmer zum Gefrieren. WALKER<sup>5</sup> erreichte eben dieses im Sommer und selbst ohne Schnee. Er nahm dazu ein Gemisch aus 2 Th. rauchender Salpetersäure, 1 Th. Schwefelsäure und 1 Th. Wasser, erkältete dieses in einer kalmachenden Mischung bis — 34° C., goß es auf pulverisirtes, gleichfalls bis — 25° C. abgekühltes Glaubersalz, und als das Thermometer hierin bis — 47°,78 C. herabsank<sup>6</sup>, hing er eine Glaskugel, die bis  $\frac{3}{4}$  mit Quecksilber gefüllt war, hinein, worauf das Metall sofort gefror. Zu gewöhnlichen Erkältungsversuchen empfiehlt WALKER<sup>7</sup> gleiche Theile Salmiak und Salpeter mit reinem Wasser; sie erzeugen, in hinlänglicher Quantität angewandt, leicht eine zur Eisbildung genügende Kälte, und gewähren den Vortheil, daß man durch Abdampfen die Salze zu neuem Gebrauche wieder gewinnt. Bei späteren

1 Mém. de l'Acad. 1727 u. 1728.

2 Tentam. Acad. del Cimento. Lugd. Bat. 1791. 4.

3 Phil. Trans. T. LXXVII. p. 382. T. LXXVIII. p. 277. Ueb. in Gren's Journ. d. Phys. Th. I. S. 419.

4 Crell's chem. Ann. 1793. Th. I. S. 352.

5 Philos. Trans. T. LXXIX. P. II. p. 199; daraus in Gren's Journ. d. Phys. Bd. II. S. 358. S. dessen Neues Journ. Bd. III. S. 458.

6 Letztere Angabe kann auf jeden Fall nicht richtig seyn, da sie tiefer ist, als der Gefrierpunct des Quecksilbers. S. S. 504. Die Ursache liegt in der Zusammenziehung des Quecksilbers.

7 Philos. Mag. New Ser. N. III. p. 401. N. IV. p. 11. Vergl. Philos. Trans. 1801. p. 123.

Versuchen wandte er gleichfalls den salzsauren Kalk an, welchen er bereitete, indem er Salzsäure mit 3 Th. Wasser verdünnte, dann mit Kreidepulver sättigte, abklärte und zur dünnen Syrupsdicke von 1,45 spec. Gewicht abdampfte, worauf die Krystallisation bei 0° Temperatur erfolgte. Hiermit erhielt er folgende Resultate, indem er die kalmachenden Substanzen vorher mehr oder minder tief erkältete:

3 Th. salzs. Kalk,	2 Th. Schnee bei 0°	gaben —	45,5 C.
2 — — — ,	1 — — —	— 17,5 —	54,0 —
3 — — — ,	1 — — —	— 40,0 —	58,0 —

Wurde der salzsaure Kalk bei Temperaturen über 0° C. bereitet, so mußte er bis 1,49 spec. Gewicht eingedickt werden. Mit solchem erzeugte er folgende Kältegrade:

5 Th. salzs. Kalk,	4 Th. Eispulver bei 0°	gaben —	40,5 C.
4 — — — ,	3 — — —	— 6,5 —	44,0 —
4 — — — ,	3 — — —	— 12,0 —	47,5 —
3 — — — ,	2 — — —	— 26,0 —	55,5 —

Um Wasser zu gewöhnlichen Versuchen bequem gefrieren zu machen, empfiehlt WALKER<sup>1</sup> einen sehr zweckmäßigen Apparat. Dieser besteht aus einem weiten cylindrischen zinnernen Gefäße mit dicken Wandungen, worin ein anderes gleich hohes mit dünnen Wandungen gesetzt wird. Dieses besteht aus zwei verbundenen concentrischen hohlen Cylindern, deren Zwischenraum das Wasser oder die zu erkältende Substanz ausfüllt, die somit an beiden Seiten von der kalmachenden Mischung eingeschlossen ist, womit man das äußere Gefäß und den innern Cylinder anfüllt. Hierzu empfiehlt er gleiche Theile gepulverten Salmiak und Salpeter, die mit Wasser von 10° C. gemischt — 12° C. erzeugen. Wirksamer ist folgende Mischung: 3 Unzen Salmiak; 3 Unzen Salpeter, zusammen gepulvert; 4,5 Unzen schwefelsaures Natron für sich gepulvert, alles gemengt, mit 10 Unzen Wasser von 10° gemischt; diese giebt — 15°,5 C. Erstere Substanzen kann man mehrmals anwenden, die letzteren nicht. Nach BISCHOF<sup>2</sup> erzeugt eine Mischung aus 5 Th. Schwefelsäure, 3,3 Wasser und 10,4 Th. fein pulverisirtes krystallisirtes Glaubersalz eine Kälte, die bei 12° C. äußerer Temperatur bis — 25° C. herabgeht. Hat man Eis oder Schnee, natürlich oder durch Kunst bereitet, zur

<sup>1</sup> Philos. Mag. and Ann. of Phil. N. XVIII. p. 401.

<sup>2</sup> Schweigger's Journ. 1828. I. 370.

Disposition, so ist salzsaurer Kalk, den LOWITZ<sup>1</sup> zuerst hierzu anwandte, am geeignetsten zur Erzeugung sehr intensiver Kälte, da diese Substanz ohnehin bei der Bereitung des ätzenden Ammoniaks als Nebenproduct in Menge gewonnen wird.

462) Die Physiker sind so fleissig gewesen, die Gefrierpuncte der verschiedenen, schwergestehenden Flüssigkeiten aufzufinden, und haben dabei die Wirkungen der Kälte erzeugenden Mischungen in so grosser Zahl und unter so vielfachen Modificationen untersucht, dass es ermüdend seyn würde, dieses alles einzeln aufzuführen, da die an sich einfache Aufgabe durch öftere Wiederholung ähnlicher oder gleicher Angaben nicht gewinnt. Eine, wenn auch nur kurze, Erwähnung verdienen jedoch die zahlreichen Versuche verschiedener Gelehrten, welche GILBERT<sup>2</sup> zusammengestellt hat, vorzugsweise aber die von FOURCROY und VAUQUELIN<sup>3</sup>. Bei  $-8^{\circ},75$  äusserer Temperatur brachten sie mit 3 Th. Schnee und 1 Th. Schwefelsäure (4 Th. Säure 1 Th. Wasser)  $-32^{\circ},5$ ; mit 1 Th. krystallisirtem salzs. Kalk und 2 Th. Schnee  $-42^{\circ},5$  und mit 8 Th. salzsaurem Kalk und 6 Th. Schnee  $-48^{\circ},75$  C. hervor, und machten darin unter andern das Quecksilber gefrieren. Bei  $-7^{\circ},5$  C. mischten sie 27 Unzen salzs. Kalk mit 18 Unzen Schnee, sahen darin das Weingeistthermometer bis  $-47,5$  herabgehn und brachten zwei Unzen Quecksilber zum Gefrieren, doch gelang ihnen dieses nicht mit 8 Unzen; als sie aber ein Gemenge von 8 Unzen salzs. Kalkerde und 6 Unzen Schnee in der ersten Mischung erkälteten, sank das Thermometer in der letzteren bis  $-53^{\circ},75$  und die 8 Unzen Quecksilber gefroren. GUYTON<sup>4</sup> bediente sich bei seinen Versuchen einer

1 Nov. Acta Petrop. T. XI. Hist. p. 8. T. XII. p. 297. Croll's chem. Ann. 1798. St. I. S. 352. Ann. de Chim. T. XXII. p. 297. Dem salzsauren Kalk präparirte er bei einer Temperatur unter dem Gefrierpuncte, damit er mehr Krystallisationswasser behielt. Die Krystalle pulverte er fein, siebte sie durch einen Flor oder ein Haarsieb, hob das Pulver in der Kälte auf und vermischte 3 Theile desselben mit 2 Th. lockerem Schnee, wodurch er die Temperatur leicht von  $0^{\circ}$  bis auf  $-45^{\circ},5$  C. herabzubringen vermochte.

2 Dessen Annalen, Bd. I. S. 479.

3 Ann. de Chimie T. XXIX. N. LXXXVII. p. 281. G. II, 107. Scherer's Journal d. Chemie. Bd. III. S. 49.

4 Ann. de Chim. T. XXXIX. p. 290.



Mischung aus 6 Th. Schnee und 9 bis 10 Th. salzs. Kalk, den er, weil er stark eingedickt war, fein pulverte und durch ein Haarsieb beutelte, VAN MOES aber versichert, durch eine Mischung von salzsaurem Kalk und festem kaustischen Natron eine Kälte von  $-53^{\circ}$  hervorgebracht zu haben. Durch Alkohol, und zwar absoluten, mit Schnee, beide bei  $0^{\circ}$  Temperatur, brachte TRALLES<sup>1</sup> eine Kälte von  $-37^{\circ}$  C. hervor. Bei den in der polytechnischen Schule zu Paris angestellten Versuchen<sup>2</sup> wurde zuerst die Salpetersäure mit Wasser verdünnt, bis sie 1,42 specif. Gewicht hatte, dann in einer Mischung aus 3 Th. Schnee und 1 Th. Meersalz bis  $-21^{\circ},25$  erkältet und zum Schnee gegossen, wodurch eine Kälte von  $-39^{\circ}$  C. entstand, die das Quecksilber gefrieren machte.

Man darf wohl annehmen, daß alle krystallinische Salze, wenn sie ihres Krystallisationswassers nicht beraubt sind, beim Zerfließen eine große Menge Wärme binden und dadurch Kälte erzeugen, denn im entgegengesetzten Falle, wenn sie zu stark ausgetrocknet sind, nehmen sie die ersten Antheile des mit ihnen vereinten Wassers so begierig in sich auf, daß sogar der sonst so starke Kälte erzeugende salzsaure Kalk eine bedeutende Hitze entwickelt. Eine zweite Bedingung ist dann, daß die Salze fein gepulvert sind, damit ihre Auflösung im Wasser und in verdünnten Säuren schnell erfolge; außerdem nehmen manche derselben, namentlich der salzsaure Kalk, in der feinen Pulverform das verlorne Krystallisationswasser wieder an, weswegen man sie auf der andern Seite gegen das freiwillige Zerfließen sichern muß. Die wesentlichste Bedingung des Gelingens ist aber, daß der allerdings bedeutenden erzeugten Kälte nicht zu viele Wärme von außen zugeführt wird. Zu diesem Ende muß man verhältnißmäßig große Massen anwenden, wenn die äußere Umgebung nicht kalt ist, denn die Oberfläche der Gefäße, worin die kaltmachende Mischung sich befindet und in welche die Wärme von außen einstrahlt, wächst in einem geringeren Verhältnisse, als die darin enthaltene Masse. Am rathsamsten ist es daher, ein äußeres tiefes und großes Gefäß mit kaltmachender Mischung zu wählen, in dieses ein kleineres, gleichfalls mit erkältenden Substanzen ge-

<sup>1</sup> G. XXXVIII. 365.

<sup>2</sup> Journ. d. l'École polyt. T. I. p. 123.

füllt, zu setzen, und in letzteres erst die zum Gefrieren oder zum tiefen Erkalten bestimmte Substanz. Unter Umständen kann man auch in das äussere grosse ein zweites kleineres und in dieses ein drittes, noch-kleineres, alle drei mit kaltmachenden Mischungen gefüllt, setzen, wobei jederzeit das innerste zur Aufnahme derjenigen Substanz dient, deren Verhalten unter dem Einfluss grosser Kälte man untersuchen will. Das äusserste Gefäss besteht am besten aus Holz, Töpferthon oder Porzellan, überhaupt aus einer schlecht leitenden Substanz, um möglichst wenig Wärme von aussen aufzunehmen, die innere aus dünnem Metallblech, wenn dieses durch die Säuren nicht angegriffen wird; man beginnt damit, die Mischung im äussersten zergehn zu lassen und dann zu den folgenden überzugehen, wenn die darin enthaltenen Substanzen möglichst erkaltet sind, wobei sich von selbst versteht, dass die Säuren und Salze oder der Schnee, jedes für sich allein, erkaltet werden müssen, ehe man sie vereinigt. Ein sehr geeignetes Verfahren besteht dann darin, dass man mittelst gewöhnlicher Kältemischungen zuerst Eis bereitet, dieses dann zerstösst und als stärker erkältendes Mittel nachher in Anwendung bringt. Die stärkste Kälte wird durch salzsauren Kalk und Schnee oder Eis erzeugt, indem man beide Substanzen, den salzsauren Kalk fein gepulvert, in einzelnen, durch dünne Korkscheiben getrennten Lagen über einander schichtet und sie nach möglichstem Erkalten vermischt. Diejenigen Kältegrade, welche durch die verschiedenen Substanzen erzeugt werden, sind in der nachfolgenden Tabelle enthalten<sup>1</sup>.

---

<sup>1</sup> Aus L. Gmelin's Handbuch der theoretischen Chemie. 1827. Bd. I. S. 152.

Substanzen.	Temperatur	
	von	bis
1 Theil Wasser mit		
1 Th. salpetersaurem Ammoniak . .	10° C.	—15,°5C.
$\frac{1}{4}$ Salmiak u. $\frac{1}{4}$ Salpeter . . . .	10 —	—12 —
1 Th. salpetersaurem Ammoniak; 1 Th.		
kohlensaurem Natron . . . . .	10 —	—13,8 —
0,3 Salmiak; 0,1 Salpeter; 0,6 Chlorkalium	25 —	— 6 —
$\frac{1}{4}$ Salmiak; $\frac{1}{4}$ Salpeter; $\frac{1}{4}$ Glaubersalz	10 —	—15,5 —
1 Th. Schwefelsäure (50 Vitriöl, 55		
Wasser) mit		
1,25 Th. Glaubersalz . . . . .	10 —	— 8 —
1 Th. verdünnte Salzsäure mit		
1,6 Th. Glaubersalz . . . . .	10 —	—17,8 —
1 Th. verdünnte Salpetersäure mit		
1 Th. Salmiak; 0,5 Salpeter; 1,5 Glaubers.	10 —	—12 —
1,25 Th. salpetersaur. Ammoniak und		
1,5 Glaubersalz . . . . .	10 —	—10 —
1,5 salpetersaurem Ammoniak und 2,25		
phosphors. Natron . . . . .	10 —	— 6 —
2,25 phosphorsaurem Natron . . . .	10 —	—11 —
1,5 Glanbersalz . . . . .	10 —	—16 —
1 Th. Schnee oder zerstoßenes Eis mit		
$\frac{1}{4}$ Schwefelsäure (4 Vitriöl 1 Wass.)	0 —	—32,5 —
1 Th. verdünnte Schwefelsäure . .	— 7 —	—51 —
$\frac{1}{4}$ Th. verdünnte Salpetersäure . . .	— 23 —	—49 —
1 Th. verdünnte Salpetersäure . . .	— 17,8 —	—43 —
1,3 Th. krystallis. Kali . . . . .	0 —	—28 —
1 Th. Kochsalz . . . . .	0 —	—17,8 —
1,3 salzsaurem Kalk . . . . .	0 —	—49,0 —
1,5 salzsaurem Kalk . . . . .	0 —	—27,8 —
Weingeist . . . . .	0 —	—10 —
0,625 Salzsäure . . . . .	0 —	—33 —
0,416 Kochsalz; 0,416 salpeters. Ammoniak	0 —	—31 —
0,4 Kochsalz; 0,2 salzs. Ammoniak .	0 —	—24 —
0,42 Kochsalz; 0,21 Salmiak; 0,21 Salpeter	0 —	—28 —
0,375 verdünnte Schwefelsäure; 0,375		
verdünnte Salpetersäure . . . .	— 23 —	—48 —

463) Da bei der Dampfbildung flüssiger Körper ungleich mehr Wärme latent wird, als beim Uebergange der festen in den Zustand der tropfbaren Flüssigkeit, so muß durch künstlich beförderte Verdampfung auch eine noch größere Kälte erzeugt werden, als durch schnelles Schmelzen. Außerdem hat die durch Auflösungen erzeugte Kälte bestimmte Grenzen, die aber nicht zu erreichen sind, weil allezeit Wärme von außen zu-



strömt. So gefriert Salzsoole, je nach ihrer Concentration, bei tieferen Graden, für gesättigte kann etwa  $-20^{\circ}\text{C.}$  angenommen werden, und es ist daher unmöglich, eine grössere Kälte durch Salz und Schnee zu erreichen, die sich bei tieferen Temperaturen nicht mehr auflösen würden. Verdünnte Säuren gefrieren bei tieferen Graden nicht, man kann daher grössere Kälte durch sie erzeugen; die stärkste durch salzsauren Kalk und Schnee, welche bis  $-60^{\circ}$  reichen soll. Dagegen findet Verdampfung unausgesetzt statt, und die absolute, dadurch zu erzeugende Kälte läßt sich daher nicht bestimmen, aber auch wegen hindernder Bedingungen nicht erreichen.

Dafs durch Verdunstung Kälte erzeugt werde, mufs wohl schon in den ältesten Zeiten wahrgenommen worden sein, und daher erwähnt auch MUSSCHENBROEK<sup>1</sup> als ein bekanntes Phänomen, dafs eine mit Wasser benetzte Thermometerkugel, wenn Luft von gleicher Temperatur dagegen geblasen wird, eine Abnahme der Wärme zeigt; die Sache scheint jedoch erst dann beachtet worden zu seyn, als man mittelst der Thermometer auch die geringeren Temperaturverminderungen zu messen vermochte, wobei man die seltsamsten Hypothesen über die Ursache dieses Phänomens aufstellte. RICHMANN<sup>2</sup> nahm wahr, dafs ein Thermometer, dessen Kugel mit Wasser benetzt war, so lange Kälte anzeigte, bis alles Wasser verdunstet war, und leitete dieses von den in der Luft schwebenden kalmachenden Theilen ab, MAIRAN<sup>3</sup> dagegen von der Bewegung des die Thermometerkugel umgebenden Wasserhäutchens. Ohne die eigentliche, hierbei wirksame Ursache genauer anzugeben, stellten BAUME<sup>4</sup> und hauptsächlich CAVALLO<sup>5</sup> mehrere Versuche an, die ihnen die bei verschiedenen Flüssigkeiten sehr ungleiche Verdunstungskälte zeigten, namentlich die sehr starke durch Schwefeläther erzeugte. So brachte Letzterer mitten im Sommer hierdurch das Thermometer innerhalb zwei Minuten von  $18^{\circ}\text{C.}$  auf  $-16^{\circ}$  herab, wobei er bemerkte, dafs das Thermometer im Wasser bis  $-7^{\circ},75$  herabsank, ehe Eisbildung erfolgte, statt dafs diese

1 Essai de Physique §. 962.

2 Nov. Comm. Petrop. T. I. p. 290. Nouv. Mém. de Petersb. Ann. 1747 u. 48. p. 284.

3 Dissert. sur la glace. P. II. Sect. II. cap. 8 u. 9.

4 Mémoires présentés T. V. p. 405.

5 Philos. Trans. T. LXXI. P. II.

im Winter schon bei  $-1^{\circ}$  eintrat. Der Erste, welcher die Verdunstung als nächste Ursache der Kälteerzeugung angab, scheint CULLEN<sup>1</sup> gewesen zu seyn, und so fanden denn auch CIGNA<sup>2</sup>, BRAUN<sup>3</sup>, ACHARD<sup>4</sup>, LAVOISIER<sup>5</sup> und Andere, daß die erzeugte Kälte mit der Stärke der Verdunstung wachse, denn in Oele oder Säuren getaucht zeigte das Thermometer gar keine Kälte, mit concentrirten Säuren sogar Erhitzung. Schnelles Erneuern der Luft verstärkt die Verdunstung und erhöht dadurch die erzeugte Kälte, weswegen ACHARD bei seinen Versuchen, das Quecksilber gefrieren zu machen, die Wirkung der künstlichen Kältemischungen durch Benetzen mit Schwefeläther, gegen den er stets Luft blies, zu verstärken suchte. Die Erzählung<sup>6</sup>, daß man durch bloße Verdunstungskälte das Quecksilber zum Gefrieren gebracht habe, erklärte übrigens BRAUN<sup>7</sup> für eine Fabel, weil dadurch nur eine Kälte von  $-15^{\circ}$  nach de l'Isle zu erreichen sey. Als schon die Lehre vom latenten Wärmestoff anfang bekannt zu werden, schwankten die Physiker noch, ob sie das Latentwerden der Wärme in Folge der Dampfbildung oder die *Expansion der Luft* als Ursache der erzeugten Kälte betrachten sollten. DARWIN<sup>8</sup> neigt sich mehr zur letzteren Ansicht, denn er erinnerte, daß der Luftstrom aus einer Windbüchse das Thermometer um mehrere Grade fallen mache, auch sinke dasselbe unter der Campana der Luftpumpe um 2 bis 3 Grade, wenn man exantlire. In den bleiernen Windkessel einer Wasserkunst zu Derby war ein Loch von der Größe einer Rabenfeder gebohrt, und wurde dann ein Thermometer der daraus strömenden Luft ausgesetzt, so sank es mehrere Grade, wogegen GRUBER<sup>9</sup> erinnerte, daß die mechanische Ausdehnung

1 Neue Edinburgische Versuche. 1756. Bd. II. S. 145. Ebend. 1776.

2 Dieser zählt eine Menge ältere Beobachtungen auf und vermehrt sie durch eigene. S. Miscellanea Taurinens. T. II. p. 151.

3 Nov. Comm. Petrop. T. X. p. 309. In Hamb. Magaz. Bd. IV. S. 369.

4 Beschäftigungen d. Berl. naturf. Ges. 1775. Bd. I. S. 112. Journ. de Ph. T. XVI. p. 174.

5 Mém. de l'Acad. 1777. p. 425.

6 In Gentleman's Magazine. 1761. p. 403.

7 Nov. Comm. Pet. T. XI. p. 313.

8 Philos. Trans. 1788. T. LXXVIII. p. 43. Gren's Journ. Bd. 1. S. 73. Gothaisches Magaz. Th. VII. St. 1. S. 127.

9 Gren's Journ. d. Phys. Bd. III. S. 183.

der Luft nicht unmittelbare Ursache der Kälte seyn könne, weil sonst im Boyle'schen und Torricelli'schen Vacuum noch größere Grade der Kälte herrschen müßten, die weggeschaffte Luft dagegen töhre die Wärme mit sich fort; was eigentlich so gut wie nichts gesagt ist. CAVALLLO<sup>1</sup> liefs bei seinen Versuchen den Aether aus einem in ein Haarröhrchen endigenden Trichter auf die Thermometerkugel tröpfeln, und erhielt dann durch stetes Zutuhren frischer, nicht mit Dampf erfüllter, Luft einen hohen Grad von Kälte, DE SAUSSURE<sup>2</sup> aber befestigte auf dem Col du Geant an der Kugel seines Thermometers einen feuchten Schwamm und schwenkte das Thermometer an einer Schnur mit größter Schnelligkeit in der Luft, wodurch er eine Erkältung von 10 Graden zu erzeugen vermochte; wenn er aber die Kugel eines kleinen Thermometers mit feiner Leinwand umwickelte, in Aether tauchte und nach dem Herausziehen mäßig schnell in der Luft bewegte, so konnte er eine Erkältung von 33 bis 34 Graden hervorbringen. Unter die älteren Versuche, welche sammtlich anzuzählen kaum die Mühe lohnt, gehören ferner die von BAUX<sup>3</sup>, welcher ein mit Wasser befeuchtetes Thermometer sinken sah, und die von FRANKLIN<sup>4</sup>, welcher eben dieses mit Weingeist bewerkstelligte. Wasser und viele andere Flüssigkeiten verdunsten stets, und die Geneigtheit der Wärme, mit ihnen Dampf zu erzeugen, ist so groß, daß die Oberfläche der Seen und des Meeres bei vorhandener Ruhe sich stets etwas kälter zeigt, als die übrige Wassermasse; bedeutend verstärkt wird aber diese Wirkung, wenn die vertheilten Flüssigkeiten eine große Oberfläche darbieten. Unter andern maß G. BISHOP<sup>5</sup> die Temperaturen in der Nähe des Staubbachs, und fand neben dem Wasserfalle 8°,5 C., vor der Aubege 11°, die Temperatur des Wassers 50 Fufs vom Falle 8°,75, die der Quellen in derselben Höhe aber 11°,1; 11°,25 und 13°,75, woraus die durch die Verdampfung erzeugte Kälte sichtbar hervorgeht. Hierhin gehört auch die Abkühlung des Trink-

1 Voigt's Magazin. Bd. II. S. 242.

2 Journ. de Phys. 1789. Mar. Uebers. in Gren's Journ. d. Phys. Bd. I. S. 160.

3 Hist. de l'Acad. 1753.

4 Baromet. Observat. T. II. p. 276 u. 483. Er stellte die Versuche mit Dr. S. S. zu Glasgow an.

5 Philoth. univ. 1836. p. 384.



wassers, die man in Spanien durch die *Alcarazas* bewirkt. Diese Krüge sind nach SALLIOT'S<sup>1</sup> Beschreibung 1 Fuß hoch, 0,5 Fuß weit, unten bauchig und oben enger<sup>2</sup>. Sie sollen auch in der Berberei und Aegypten gewöhnlich seyn und kamen vermuthlich durch die Mauren nach Spanien. FABBROVI<sup>3</sup> hat sie untersucht und bemerkt, daß sie gerade so porös seyn müssen, um genau so viel Wasser zur Oberfläche durchzulassen, als stots verdunstet, wodurch dann eine bedeutende Abkühlung bewirkt wird. Als er bei 21°,25 C. äußerer Temperatur drei Alcarazas, die beinahe 50 Pfund Wasser enthielten, und neben diesen drei ungefähr gleich große kupferne Gefäße der freien Luft aussetzte, nahm das Wasser in den letzteren sehr bald die Temperatur der Umgebung an und erhielt sich auch dabei, das in den ersteren aber sank auf 16°,25 bleibend herab. Die Erkaltung wird noch stärker, wenn man sie einem beträchtlichen Luftzuge aussetzt. Ebenso pflegen die Seefahrer ihr Getränk dadurch abzukühlen, daß sie die Flaschen mit nassem Segeltuch umgeben und im Tauwerk aufhängen. Die Jäger pflegen, um die Windrichtung zu ermitteln, einen Finger im Munde naß zu machen, dann vertical in die Höhe zu halten und aus dem durch den Luftzug merklich erkalteten Streifen diese Richtung zu entnehmen. Hauptsächlich zeigt sich die Verdunstungskälte wirksam bei der bekannten *Eisbildung zu Benares* in Ostindien, worüber WILLIAMS<sup>4</sup> Folgendes berichtet. Ein ausgedehntes, etwa 4 Acres haltendes, Feld ist 4 Zoll hoch mit Stroh oder Schilfrohr belegt, auf welchem zahllose, an 100000 betragende flache, unglasirte, irdene Gefäße aufgestellt sind, so porös, daß sie durch hineingegossenes Wasser sogleich auswärts feucht werden. Mehrere hundert Menschen füllen sie Abends mit Quellwasser und nehmen am andern Morgen um 5 Uhr die gebildete Eiskruste heraus, welche sich leicht ablösen läßt, weil die innere Seite der Gefäße mit Butter bestrichen ist. Das Stroh muß trocken seyn, sonst ist die Eisbildung, die unter günstigen Umständen über einen Zoll

<sup>1</sup> Décade philos. An VI, Frim. 30. Ann. de Chim. T. XXV. p. 167.

<sup>2</sup> Die ich selbst gesehen habe, sind von schmutzig weiß-gelblichem Thon und gleichen einer sehr großen Calabasse.

<sup>3</sup> Journ. de Phys. T. VI. p. 228. G. III. 232.

<sup>4</sup> Phil. Trans. T. LXV. p. 262. LXXXIII. p. 66 u. 129. Gren's Journ. Th. VIII. S. 409.

Dicke erreicht, minder stark; sie wird vorzüglich durch einen kühlen Wind befördert, welcher sich gegen Morgen erhebt, denn die Temperatur des Strohes kommt nie unter  $2^{\circ}\text{C.}$ , ist aber wegen der über ihm statt findenden Verdunstung stets um etwa  $2^{\circ}\text{C.}$  niedriger, als die der höheren Luftschichten. WILLIAMS füllte zwei alte Gefäße, deren Poren verstopft waren, und zwei neue mit Wasser aus einem tiefen Brunnen, dessen Temperatur  $23^{\circ},34$  zeigte, stellte sie gegen Abend an einen schattigen Ort, dessen Temperatur  $35^{\circ}$  war, und bemerkte, daß die Wärme des Wassers in den alten Gefäßen nach 4 Stunden bis  $31^{\circ},1$  gestiegen war, statt daß sie in den neuen sich fort-dauernd bei  $20^{\circ}$  erhielt<sup>1</sup>.

464) Schnelle und starke *Ausdehnung expansibeler Flüssigkeiten* bindet Wärme, so wie ihre Zusammendrückung sie frei macht, ohne daß jedoch die Größe der hierdurch gebundenen Wärme bis jetzt genau bestimmt wurde (§. 111); wenn aber das zweite Mittel der Kälteerzeugung, nämlich das der Dampfbildung, hiermit verbunden ist, so wird es hierdurch möglich, die Temperatur ausnehmend tief herabzubringen, ein Mittel, worauf LESLIE zuerst die Aufmerksamkeit der Physiker richtete, die dasselbe nachher zu höchst interessanten Versuchen benutzten. Bloße Ausdehnung expansibeler Flüssigkeiten kann keine bedeutende Wärmeabsorption bewirken, weil die Wärme dem allgemeinen Gesetze ihres Verhaltens gemäß der Anziehung zur Materie folgt, die hierbei fehlt, indem der Raum als solcher nicht eigentlich Wärme zu enthalten scheint (§. 301). ROBINSON<sup>2</sup> will aber gefunden haben, daß Luft, deren Volumen er um ein Drittel vergrößerte, eine Erkältung von  $10^{\circ},5$  bis  $11^{\circ},1\text{C.}$  hervorbrachte; auch nahm schon CULLEN<sup>3</sup> wahr, daß schnelles Exantliren der Luft Kälte erzeuge, was DE SAUSSURE<sup>4</sup> durch Versuche bestätigte; in der Regel aber darf man voraussetzen, daß bei bedeutender, durch Expansion der Luft erzeugter, Kälte Dampfbildung als vorzügliche oder mitwirkende

1 Vergl. die Art. *Ventilator* und *Verdunstung*. Daß man die Erscheinung später aus der *Strahlung* der Wärme gegen den leeren Himmelsraum ableitete, möge hier beiläufig bemerkt werden.

2 Mechanical Philosophy. T. II. p. 166.

3 Essays of the Society of Edinburgh. T. II. p. 153.

4 Journ. de Physique. T. IV. p. 186. Vergl. LANBERT's Pyrometrie S. 267.

Ursache vorhanden ist. Dahin gehören ohne Zweifel die Versuche EWART's<sup>1</sup>, welcher Kälte durch die Expansion verdichteter Gase und Dämpfe entstehen sah, diese Erscheinung aber davon ableitete, daß die zusammengedrückten Molecüle der Gase, wenn der Druck nachläßt, nach dem Gesetze der Trägheit wie zwei durch eine Feder gespannte Kugeln sich weiter entfernen. Niederschlag der Dämpfe und Wiedererzeugung derselben ist vermuthlich auch bei dem Apparate mitwirkend, wodurch HARE<sup>2</sup> die durch Compression der Luft entbundene und durch ihre Expansion wieder absorbirte Wärme anschaulich macht. An einer Glasröhre bb befindet sich eine Kugel a, in deren Mitte die kleine Kugel eines empfindlichen Thermometers enthalten ist; das andere Ende der Röhre hat eine etwas große Blase von Federharz A, welche mit Luft erfüllt und dadurch gespannt festgebunden ist. Drückt man die Blase heftig zusammen, so wird die Luft in der Kugel a comprimirt und das Thermometer  $\alpha\beta$  zeigt die Entbindung von Wärme an; erhält man sie aber eine Zeit lang in diesem Zustande, bis die Temperatur sich wieder ins Gleichgewicht gesetzt hat, und läßt dann mit dem Drucke nach, so dehnt sich die Blase A und die im ganzen Apparate enthaltene Luft wieder aus und das Thermometer zeigt entstehende Kälte. Der Apparat ist zwar einfach und bequem, aber das Phänomen, was er zeigt, ist nicht einfach, da auf jeden Fall der mechanische Druck auf die Thermometerkugel mitwirkt. In vielen Fällen hat aber die neben der Expansion statt findende Dampfbildung einen bedeutenden Einfluß auf die entstehende Kälte. Die oben (§. 114) erwähnte Eisbildung durch Expansion der comprimirten Luft gelingt am leichtesten, wenn die Luft sehr feucht ist, auch hört man unter dieser Bedingung das Anstoßen kleiner, durch den geöffneten Hahn ausgetriebener Eisstückchen. Ebenso erzählt PICTET<sup>3</sup>, daß, wenn feuchte Luft aus einer Compressionspumpe entweicht und etwas Wasser mit sich fortreißt, dieses am Hahn gefriert. Dahin gehört dann auch die bekannte Eisbildung durch das Ausströmen der sehr feuchten Luft

<sup>1</sup> Philos. Magaz. and Ann. of Phil. T. V. p. 247. Biblioth. univ. T. XLI. p. 117.

<sup>2</sup> Silliman's Amer. Journ. T. XIII. p. 7.

<sup>3</sup> Scherer's Journ. Th. III. S. 481.



aus der *Höll'schen Maschine* zu Schemnitz, wovon bereits die Rede war<sup>1</sup>.

465) Die Dampfbildung wird befördert, wenn der entstehende Dampf kein auf der Flüssigkeit ruhendes Medium heben oder in dieses beim Aufsteigen dringen muß, sondern sich im leeren Raume frei ausbreiten kann. Man kannte daher längst das stärkere Verdampfen im luftleeren oder luftverdünnten Raume, und hierauf gründete J. T. MAYER<sup>2</sup> das von ihm angegebene, allerdings sichere Verfahren, selbst im heißen Sommer Wasser zum Gefrieren zu bringen. Er füllte zu diesem Ende ein längliches Gläschen nicht ganz voll mit Aether, band eine Thierblase darüber, die mit einer Nadel an einigen Stellen durchstochen war, setzte es in ein anderes, etwas weiteres Gläschen, füllte den engen Zwischenraum zwischen beiden mit Wasser, und setzte beide in ein drittes geeignetes Glas, in welchem sich gleichfalls Aether befand. Wurde dann diese Vorrichtung unter eine Campana gestellt und 8 bis 10 Minuten lang exantlirt, so gefror das Wasser durch die Kälte des in-beiden Gefäßen verdunstenden Aethers. Aehnliche, zu gleichem Zwecke dienende Apparate haben GROTTHUSS<sup>3</sup> und VOGEL<sup>4</sup> in Vorschlag gebracht. Alle früheren Verfahrensarten wurden aber weit übertroffen durch die von JOHN LESLIE<sup>5</sup> angewandte, welche darin besteht, nicht bloß durch den luftverdünnten Raum die Verdampfung zu erleichtern, sondern zugleich den erzeugten Dampf durch eine ihn absorbirende Substanz schnell wegzuschaffen und somit die stets fortdauernde neue Bildung desselben zu befördern. Auf diese Weise wurde es möglich, das Wasser durch seine eigene Verdampfung gefrieren zu machen; denn obgleich sein Siedepunct höher liegt, als der mancher anderen, starke Kälte erzeugenden Flüssigkeiten, so ist dagegen auch die latente Wärme des Wasserdampfes unter allen die größte<sup>6</sup>.

1 S. Art. *Pumpe*. Bd. VII. S. 976. Vergl. G. XVIII. 412.

2 Gren's neues Journ. Th. II. S. 358.

3 Allgemeine nord. Annalen. Th. II. S. 6.

4 Bulletin de Pharmacie. 1811. Aout.

5 Biblioth. Britann. T. XI. VI. p. 314. Schweigger's Journ. Th. II. S. 209. G. XLIII. 573. Annales de Chim. 1811. Mai. Philos. Magaz. 1818. Jan. Biblioth. univ. T. VIII. p. 196.

6 GAY-LUSSAC wiederholte das von LESLIE vorgeschlagene Verfahren und brachte dadurch das Quecksilber zum Gefrieren, wobei

LESSLIE's Verfahren besteht darin, das Wasser, welches gefrieren soll, in einem flachen Gefäße über einem weiteren, mit Schwefelsäure gefüllten, unter der Campana einer Luftpumpe aufzustellen und zu exantiren. Er wandte gewöhnlich eine hundertfache Verdünnung an, doch genügt auch eine funfzigfache, und beim Mangel einer guten Luftpumpe, oder wenn man die Sache in kurzer Zeit zeigen will, kann man einen nassen Schwamm über der Schwefelsäure aufhängen, welcher sehr schnell gänzlich erstarrt. Ist das Eis einmal gebildet, so kann das Vacuum weniger stark seyn, je luftleerer aber der Raum ist, desto stärker dauert die Verdunstung auch des Eises fort, welches viele Grade unter dem Eispuncte, fast bis zum Gefrierpuncte des Quecksilbers erkaltet und dadurch allmählig verschwindet, bis es nach einigen Tagen, je nach der Gröfse der Massen, gänzlich verzehrt ist. Will man durch Verdunstung des Eises das Quecksilber zum Gefrieren bringen, wobei aber wohl die Campana von außen abgekühlt werden muß oder mehrere, zunehmend gröfsere Campanen über einander auf den Luftpumpenteller gestellt werden, so umgiebt man ein etwas Quecksilber enthaltendes Röhrchen zuerst mit einer Eiskinde, indem man es unter der Campana im Vacuum wieder-

er jedoch die Campana von außen durch eine Mischung von Schnee und Kochsalz abkühlte. Um den Grad der durch Verdunstung erzeugten Kälte zu bestimmen, schlägt er folgende Formel vor. Es sey  $x$  die Gröfse der Erkältung in Centesimalgraden;  $l$  die latente Wärme des Dampfes;  $\varphi(x)$  die Elasticität des Dampfes bei der Temperatur  $x$ ;  $\delta$  die Dichtigkeit des Dampfes gegen Luft als Einheit;  $t$  die Temperatur der Luft in Centesimalgraden;  $p$  ihr Druck in Metern;  $c$  ihre Wärmecapacität gegen die der Flüssigkeit als Einheit genommen, so ist:

$$\varphi(x) \delta l = \{p - \varphi(x)\} (t - x) c.$$

Diese Formel kommt vorzüglich in Anwendung, wenn eine Gasart über eine nasse Thermometerkugel hinstromt und man deren specifische Wärmecapacität zu bestimmen wünscht, s. §. 382. Auf Wasser angewandt nimmt GAY-LUSSAC die latente Wärme des Wasserdampfes  $l = 550^\circ \text{C.}$  (wobei aber vom Siedepuncte an zu rechnen wäre, vergl. §. 406 ff.), die Dichtigkeit desselben  $\delta = \frac{1}{17}$ ; die Wärmecapacität der Luft (nach DELAROCHE und BÉCARD)  $c = 0,2669$ , und nach LAPLACE:

$$\varphi x = 0,76^{\text{m}} \left( \frac{10}{x} \right) \times 0,0154547 - x^2 \cdot 0,0000625826,$$

s. Ann. de Chim. T. XXI. p. 82.

holt in ein Gefäß mit Wasser über Schwefelsäure taucht und das anhängende Wasser gefrieren läßt; dann nimmt man das Wassergefäß weg, senkt das Röhrchen bis 0,5 Zoll Abstand über die Oberfläche der Schwefelsäure herab und exantlirt bis auf 0,1 Zoll der Barometerprobe. LESLIE nahm statt der Schwefelsäure auch salzsauren Kalk, fand diesen aber weniger wirksam, ebenso getrockneten und pulverisirten Trapp-Porphyr, auch getrocknetes feines Hafermehl, die zwar einige, aber weit geringere Wirkungen äufserten<sup>1</sup>. Er beabsichtigte außerdem, dieses Verfahren für technische und ökonomische Zwecke zu benutzen, denn er nahm ein Patent darauf, und wirklich hat man es später häufig nicht bloß zum Austrocknen und zum Eindicken von Säften angewandt, sondern auch Pumpen im Großen ausgeführt, die durch Dampfmaschinen getrieben werden und in Ostindien dazu dienen, Eis zur Abkühlung der Getränke zu bereiten, was keinen großen Aufwand erfordert, da sich die angewandte Schwefelsäure zum neuen Gebrauche in Platinschalen wieder abdampfen läßt. Dafs Physiker und Chemiker häufig dieses Mittel zur schnellen Bereitung kleiner Quantitäten Eis benutzen, ist eine jetzt genügend bekannte Sache.

466) LESLIE's Entdeckung wurde mit grossem Beifall aufgenommen, und wohl alle Physiker machten sich das Vergnügen, die einfache Erscheinung selbst wahrzunehmen, mehrere verfolgten sie aber in ihren verschiedenen Modificationen oder strebten danach, sie zu technischen Zwecken mit Vortheil anzuwenden, wie CLEMENT und DESORMES<sup>2</sup>, die dadurch MONTGOLFIER's Verdampfungsapparat<sup>3</sup> ersetzen wollten. Ausführlich wurde aber das Problem behandelt durch CONFAGLIACHI<sup>4</sup>, welcher nach erhaltener kurzer Notiz sogleich den Versuch wiederholte und nach dem Gelingen desselben die Sache weiter verfolgte. Zuerst umgab er eine Thermometerkugel mit einem nassen Schwamme, erzeugte ein starkes Vacuum, sicherte die Campana, worin das Thermometer an einem Seidenfaden auf-

<sup>1</sup> Philos. Magaz. 1817. Apr. u. Juli. Bibl. univ. T. VI. p. 85.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. 1811. Mai. G. XLIII. 378.

<sup>3</sup> Vergl. Art. Verdunstung. Bd. IX. S. 1755.

<sup>4</sup> Memoria sul freddo prodotto ect. Pavia 1811. Journ. de Phys. T. LXXVI. p. 258. Brugnatelli Giorn. T. IV. p. 208 u. 237. G. XLIII. 341. Schweigger's Journ. II. 335. IX. 54.



gehangen war, durch eine zweite darüber gestürzte gegen den Einfluß der von außen zuströmenden Wärme, und erreichte dadurch, daß das Wasser im Schwamme ohne vorhandene hygroskopische Substanz in Eis verwandelt wurde. Freies Wasser in kleinen Gefäßen konnte er selbst, wenn der Recipient auswärts durch verdampfenden Weingeist erkältet wurde, nicht zum gänzlichen Gefrieren bringen, wohl aber zum Anschiefen einiger Eisnadeln. Unter den nachher angewandten hygroskopischen Substanzen fand er die concentrirte Schwefelsäure am wirksamsten und brachte, indem er ein mit derselben gefülltes Gefäß unter den nassen Schwamm oder unter das Schälchen mit Wasser stellte, die Eisbildung vollständig ohne Schwierigkeit zu Stande. Als bei einem Versuche mit dem Schwamme das Vacuum bis auf 1,1 Millim. gebracht war, sank das Thermometer nach vollendeter Eisbildung bis  $-37^{\circ}$  C. Nach vielen vergeblichen Versuchen, indem er die Thermometerkugel mit einem in Wasser getränkten Schwamm umgab, mehrere Gefäße mit Schwefelsäure in ungleichen Höhen darunter stellte und den Recipienten äußerlich durch Aether abkühlte, gelang es ihm, bei  $20^{\circ}$  C. äußerer Temperatur und einem bis 0,56 Millim. gebrachten Vacuum das Quecksilber gefrieren zu machen, wie sich dadurch zeigte, daß es lange auf  $-40^{\circ}$  C. stehen blieb und dann plötzlich um  $12^{\circ}$  herabsank; es schmolz jedoch vor dem Herausnehmen wieder, und er konnte es nicht im gefrorenen Zustande zur Untersuchung erhalten. COMPIAGNI stellte dann eine Reihe von Versuchen mit sonstigen, den Wasserdampf absorbirenden Substanzen an, deren Resultate folgende Tabelle übersichtlich zeigt, wobei zu bemerken ist, daß die Verdampfung derselben der Erzeugung eines genauen Vacuums entgegenstand und daher die Erlangung tiefer Kältegrade hinderte. Die Thermometerkugel war allezeit mit einem nassen Schwamm umgeben; die äußere Temperatur betrug  $20^{\circ}$  C.

Substanzen	Kälte	Barometer Millim.	Wassergefroren
festste Phosphorsäure . . .	1°,5 C.	6,765	nicht
trocknes kaust. Kali . . .	—3,0 —	2,818	gänzlich
essigs. saures Kali, säuerlich	—2,0 —	3,945	zum Theil
neutral .	—3,0 —	3,382	zum Theil
getrocknet	—2,75 —	3,199	gänzlich
basisch ..	—3,0 —	3,066	gänzlich
chlors. Kali, krystallis. . .	2,0 —	7,328	nicht
nicht krystallis. . .	—2,5 —	3,199	gänzlich
salpeters. Ammoniak, krystall.	5,0 —	7,992	nicht
schwefels. Natron, trocken	8,0 —	9,020	nicht
Schwefelsäure . . . .	—18,5 —	0,751	gänzlich

Die Folgerungen hieraus ergeben sich von selbst, doch verdienen folgende Bemerkungen beachtet zu werden. Bei großer äußerer Wärme ist es vortheilhaft, den Recipienten zu benutzen und mit einem Blasebalge dagegen zu blasen. Wenn auch die Schwefelsäure erhitzt, so stellt man das Gefäß derselben am besten auf den Teller der Luftpumpe und bringt das Wasser in einige Höhe darüber. Eine vorausgehende Erkältung des Wassers bringt geringen Vortheil, denn es gefror nicht, wenn es vorher 85° C. zeigte. Die Wirkung erfolgt in einem kleineren Recipienten schneller, als in einem großen. Die Menge des verdunstenden Wassers, wodurch der Rest gefriert, beträgt ungefähr ein Achtel, was mit der Theorie nahe genug übereinstimmt; denn setzt man von 0° C. ausgehend die latente Wärme des Wassers = 75 und die des Dampfes = 650, so ist deren Verhältniß nahe genau = 1:9, und  $\frac{1}{9}$  würde also zur Erreichung des Gefrierens noch nicht genügen, zumal wenn das Wasser über 0° C. erwärmt ist.

467) CONFIGLIACHI untersuchte darauf die durch das Verdunsten noch flüchtigerer Flüssigkeiten entstehende Kälte. Zuerst umgab er die Kugel eines Quecksilberthermometers mit einem in Schwefeläther von 0,74 spec. Gewicht getauchten Schwamme, brachte ihn ohne absorbirendes Mittel unter eine Campana, und als er bemerkte, daß dasselbe unter den Gefrierpunkt des Quecksilbers herabsank, nahm er eine Kugel an einer Thermometerröhre, welcher Apparat so eingerichtet war, daß das Quecksilber beim Gestehen ganz in die Kugel herabsank, und es gelang ihm damit, bei einer äußern Temperatur

von 25° C. das Quecksilber mehrmals zum Gefrieren zu bringen, so daß es gegen 4 Minuten in diesem Zustande blieb, indem es beim Zerschlagen der Kugel abgeplattet war. Den Schmelzpunkt desselben setzt er bei — 36° C., doch muß die Kälte bis — 39°,25 herabgehn, wenn das Gefrieren eintreten soll. Da er glaubte, daß concentrirte Schwefelsäure auch Aetherdampf absorbiren werde, so stellte er ein damit gefülltes Gefäß unter das auf die angegebene Weise vorgerichtete Thermometer, stürzte über die Campane noch eine zweite, kühlte diese durch Weingeist und Blasen mit einem Blasebalge ab, und sah das Thermometer binnen 10 Minuten bei 21°,25 äußerer Temperatur im Vacuum von 2,25 Millim. Quecksilber bis — 51°,25 C. herabgehn, wobei der Aether gefroren war. Als er darauf Salzäther, Salpeteräther, Alkohol und Ammoniak auf gleiche Weise anwandte, ging die Barometerprobe tiefer herab, das Quecksilber aber konnte er nicht gefrieren machen. Auch bei diesen Flüssigkeiten wurde die Wirkung durch Schwefelsäure vermehrt, bei der Anwendung des Ammoniaks aber wurde diese zum Nachtheile des Versuches stark erhitzt; befand sich der Aether in einer Schale, so ging seine Temperatur nicht unter — 28° C. herab. Die folgende Tabelle giebt eine Uebersicht der mit und ohne Schwefelsäure erzeugten Kältegrade. Das specifische Gewicht der angewandten Schwefelsäure war 1,85, die Wärme der Flüssigkeiten beim Anfange der Versuche 15° C.; die Barometerhöhe ist in Millimetern angegeben.

Flüssigkeiten	Ohne Schwefelsäure			Mit Schwefelsäure •	
	Spec. Gew.	Barometer	Temperatur	Barometer	Temperatur
Schwefeläther . .	0,70	4,5	— 42°,00	3,20	— 48°,00
Salzäther . . . .	0,80	4,25	— 25,75	3,00	— 30,00
Salpeteräther . .	0,86	3,58	— 20,25	2,86	— 31,25
Alkohol . . . .	0,81	3,96	— 22,50	2,22	— 37,50
Ammoniak . . . .	0,91	2,98	— 19,00	2,75	— 24,00

468) Nach Bekanntwerdung dieser interessanten Versuche wurden ähnliche von verschiedenen Gelehrten angestellt und zum Theil bekannt gemacht, von denen hier nur die wichtigsten erwähnt werden mögen. Sehr ausführlich erzählt BEL-  
LAWI<sup>1</sup> die durch ihn geschehene Wiederholung derselben, allein

<sup>1</sup> Brugnastelli Giorn. T. IX. p. 102. 185. 417.



die erhaltenen Resultate setzen dem Bekannten nichts Neues hinzu. Wichtig sind dagegen die Versuche, welche GAY-LUSSAC<sup>1</sup> anstellte, indem er getrocknete Luft gegen eine mit Wasser benetzte Thermometerkugel blies und das dadurch erzeugte Maximum der Erkaltung unter die Temperatur der Umgebung mit der theoretischen Bestimmung derselben verglich; es dürfte indess sehr schwer seyn, für die letztere die erforderlichen Gröfsen mit nöthiger Schärfe zu erhalten, weswegen ich blofs die durch Erfahrung gefundenen Werthe, die von den berechneten zunehmend abweichen, hier mittheile, wobei  $t$  die Temperatur der Umgebung und  $t'$  die durch die Verdunstung erzeugte Kälte unter dieser Temperatur in Centesimalgraden bezeichnet.

$t$	$t'$	$t$	$t'$	$t$	$t'$
0°	5°,82	9	8°,61	18°	11°,96
1	6,09	10	8,97	19	12,34
2	6,37	11	9,37	20	12,73
3	6,66	12	9,70	21	13,12
4	6,96	13	10,07	22	13,51
5	7,27	14	10,44	23	13,90
6	7,59	15	10,82	24	14,30
7	7,92	16	11,20	25	14,70
8	8,26	17	11,58		

Es ergibt sich aus dieser Tabelle, daß die Grade der erzeugten Kälte um so mehr wachsen, je größer die Wärme der Umgebung ist. Hieraus folgt von selbst, daß sie in einem ähnlichen Verhältnisse abnehmen, wenn die letztere unter den Gefrierpunct herabgeht, was auch durch die Formel ausgedrückt wird, wonach bei  $-25^\circ$  äußerer Temperatur nicht mehr als  $1^\circ,45$  Kälte erzeugt werden würde, aus dem einfachen Grunde, weil die Dichtigkeit des Dampfes, und sonach die Menge des verdampfenden Wassers, mit abnehmender Temperatur gleichfalls abnimmt. In einem genügenden theoretischen Ausdrucke dieser Gröfsen müßte zugleich auch die mit der Temperatur abnehmende Wärmecapacität des Wasserdampfes aufgenommen werden, worüber bis jetzt die Bestimmungen fehlen. HANX<sup>2</sup>

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXI. p. 82.

<sup>2</sup> London and Edinburgh Philos. Magaz. N. LXVII. p. 325.

fand bei der Wiederholung der bekannten Versuche, daß der Aether, den man anwendet, um das Wasser gefrieren zu machen, die Ventile und inneren Theile der Luftpumpe angreift, und daß man diesem Uebel durch ein untergestelltes Gefäß mit Schwefelsäure begegnen kann. Das Gefrieren des Wassers über Schwefelsäure im Vacuum fand er schwierig<sup>1</sup>, vermuthlich wegen mangelhafter Wirksamkeit der gebrauchten Pumpe, doch gelang es ihm später, wenn er den Versuch länger fortsetzte und durch eine eigene Vorrichtung stets aufs Neue Wasser hinführte, eine 2 Zoll dicke Eismasse zu erzeugen. Dagegen fand DOVE<sup>2</sup> keine Schwierigkeit, das Quecksilber selbst bei 23°,75 C. äußerer Wärme mittelst Schwefeläthers über Schwefelsäure gefrieren zu machen; interessant aber ist die durch ihn geschehene Umkehrung des Versuches, indem er die Thermometerkugel mit Schwefelsäure benetzte, Aether darunter stellte und beim Exantliren Wärmevermehrung wahrnahm. MARCET<sup>3</sup> erweiterte das Gebiet der bis dahin gemachten Erfahrungen, indem er eine neue und bei weitem die wirksamste Substanz, den Schwefelkohlenstoff, anwandte. Wird die Kugel eines Thermometers mit einem Stücke Flanell oder besser Leinwand umwickelt, dann in Schwefelkohlenstoff getaucht und frei gehalten, so sinkt die Temperatur derselben bald von 15°,6 bis — 17°,8 C., statt daß auf gleiche Weise Aether es nur bis — 6°,7 und Alkohol nur bis 10° herabbringt. Um die Verdunstung zu verstärken, kittete er die Röhre des Weingeistthermometers in einen messingnen Deckel, brachte auf diese Weise die mit Leinwand umwickelte und in Schwefelkohlenstoff getauchte Kugel in eine kleine Campana und erreichte durch schnelles Abspumpen der Luft, daß die Wärme desselben von 21°,1 bis — 56°,6, ja selbst bis — 62°,2 herabsank. Schon früher hatte derselbe<sup>4</sup> das Quecksilber durch Aether, in welchen die mit Leinen umwickelte Kugel getaucht war, im Vacuum sowohl ohne, als auch mit Anwendung von Schwefelsäure zum Gefrieren gebracht und dabei dessen starke Zusammenziehung beobachtet; es war ihm daher ein Leichtes, dieses auch durch Schwefelkohlenstoff zu bewirken. Dieser Ver-

1 London and Edinb. Philos. Mag. N. XXIX. p. 377.

2 Poggendorff's Ann. XIX. 356.

3 Philos. Trans. 1815. G. XLVIII. 167. LII. 281.

4 Nicholson's Journ. 1815. Febr.



such geräth leicht, auch wenn das Vacuum nur 0,25 Zoll beträgt; den höchsten angegebenen Kältegrad erreicht man aber nur, wenn das Barometer die Hälfte dieser Grösse zeigt.

Wie überraschend aber diese Wirkungen sind, so werden sie dennoch von denen übertroffen, die man durch Verdampfung der von *Bussy*<sup>1</sup> tropfbar-flüssig dargestellten schwefligen Säure erhalten kann, deren Siedepunct bei  $-10^{\circ}$  C. liegt. Bringt man 20 Gran Quecksilber in einem Uhrglase mit ebenso viel dieser Säure übergossen unter die Campana der Luftpumpe, so gefriert das Metall augenblicklich. Inzwischen ist dieser Versuch sehr unbequem, denn er erfordert eine äussere Temperatur unter dem Gefrierpuncte dieser Säure, also unter  $-10^{\circ}$ , und ausserdem greift zwar auch der Schwefelkohlenstoff, aber noch stärker die schweflige Säure die Ventile der Luftpumpe an. Durch die mächtig erkältende Wirkung dieser Flüssigkeit kann man das Quecksilber auch ohne Luftpumpe, wenn auch minder schnell, zum Gefrieren bringen, wenn man sie auf eine mit Baumwolle umwickelte Kugel tröpfelt und der Verdampfung in kalter, trockner Luft aussetzt. Das Quecksilber sinkt dann regelmässig bis  $-36^{\circ}$  C., zieht sich hierauf schnell in die Kugel und ist erstarrt. Unter der Luftpumpe erfolgt das Gefrieren so schnell, daß die Oberfläche des Metalls in Folge der Krystallisation und plötzlichen Zusammenziehung uneben wird. Tröpfelt man die Säure vorsichtig auf Wasser, so erzeugt sie augenblicklich eine Hülle von Eis<sup>2</sup>.

---

1 Schweigger's Journ. Th. XLI. S. 453 aus Journ. de Pharmacie 1824. Avr. p. 202. Die Säure wird bei äusserer Kälte bereitet, indem man gleiche Theile Quecksilber und Schwefelsäure in einen Kolben bringt, den Hals desselben durch Schnee kalt erhält, die sich entwickelnde Säure durch eine Röhre mit salzsaurem Kalk von der Feuchtigkeit befreit und in einem kleinen Kolben niederschlägt, welcher in einer Mischung von 2 Th. Schnee und 1 Th. Kochsalz liegt.

2 Bekanntlich haben verschiedene Gelehrte die Entstehung des *Hagels* aus der Verdunstungskälte in den höheren Regionen zu erklären gesucht, namentlich auch *Luza* in seiner an Thatfachen überreichen Schrift: Untersuchungen über den Hagel und die elektrischen Erscheinungen in unserer Atmosphäre. Leipz. 1833. S. 60 ff., und allerdings ist es verführerisch, wenn man die enormen Kältegrade liest, die hierdurch erzeugt werden; allein die hierzu erforderlichen Bedingungen sind in jenen Regionen nicht vorhanden, und unter solchen, wie sie dasselbst gegeben sind, würde es unmöglich seyn, nur



469) Auf die starke Verdampfung des Wassers im luftleeren Raume hat WOLLASTON<sup>1</sup> die Construction seines *Kryophorus* (von κρύος, Eis, Kälte und φέρω, ich trage, also nicht *Chryphorus*), eines höchst sinnreich ausgedachten Apparates, gegründet, in welchem das Wasser durch seine eigene Verdunstung gefrieren gemacht oder die Kälte in die Entfernung getragen wird. Der Kryophorus besteht aus einer etwa 2 bis 2,5 Fuß langen Glasröhre von der Weite einer gewöhnlichen Barometerröhre und zwei etwa 1 bis 2 Zoll im Durchmesser haltenden Kugeln an den Enden derselben, welche nach der nämlichen Seite hin rechtwinklig gebogen sind. Die eine dieser Kugeln ist in eine Spitze ausgezogen; das Instrument wird durch diese mit Wasser so gefüllt, daß die eine Kugel etwa halb voll ist. Man läßt dann dieses Wasser anhaltend, wohl eine Stunde lang und darüber, heftig sieden, um alle Luft möglichst vollständig auszutreiben, wobei der Dampf sichtbar aus der Spitze entweicht, bläst dann mitten im Sieden, wenn dieses angeht, die äußerste Spitze an der Lampe zu, oder verschließt sie mit Siegellack so, daß das Instrument möglichst luftleer bleibt, wobei man es sogleich vom Feuer entfernen muß, und schmelzt nach dem Erkalten die Spitze ab. Ist das Instrument gehörig luftleer, so vertheilt man das Wasser ungefähr gleichmäßig in beiden Kugeln, taucht die eine derselben in eine kaltnachende Mischung aus Schnee und Kochsalz und wird dann in wenigen Minuten das Wasser der andern Kugel in Eis verwandelt sehn. Es fällt von selbst in die Augen, daß für diesen interessanten Versuch, worin das Wasser selbst in 3 Fuß Entfernung und in einer warmen äußeren Umgebung durch seine eigene Verdampfung gefriert, nicht gerade eine kaltnachende Mischung erfordert wird, sondern es kommt nur darauf an, das Wasser der andern Kugel durch Erkältung in Eis zu verwandeln und dessen Temperatur einige Grade unter seinen Gefrierpunct herabzubringen, so daß es den im abgeschlossenen Raume befindlichen Wasserdampf begierig auf-

---

überhaupt ein Gefrieren zu Wege zu bringen, geschweige denn solche Wirkungen, wie sie sich in der Hagelbildung zeigen, worüber im Art. *Hagel* Bd. V. S. 62 das Nöthige gesagt worden ist.

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1815. p. 71. Ann. of Philos. T. II. p. 180. G. KLVIII. 174. LII. 274 u. 279.

nimmt, welcher dann durch Dampf aus dem Wasser der entfernten Kugel ersetzt wird, so daß auch dieses in Folge der hierdurch latent werdenden Wärmestoffes gefriert. Das Erkalten der ersten Kugel läßt sich auch durch Verdunstung bewirken, wie namentlich durch MARCET mittelst der erwähnten Methoden geschehn ist. Die hierbei entstehende Kälte ist dem Unterschiede zwischen der durch Verdampfung latent und der durch die Eisbildung frei werdenden Wärme proportional, VOLLASTON's hierauf gegründete Größenbestimmungen sind aber nur annähernd angegeben und haben daher auf eigentliche Beachtung keine gegründeten Ansprüche. Eine andere Construction dieses Apparates, die ich aus einem schönen Exemplare von WATKINS in London kenne, bietet noch größere Bequemlichkeit dar. Eine auf 13 Zoll lang gerade Glasröhre, einer etwas weiten Barometerröhre gleichend, ist an der einen Seite mit einem halbkreisförmig gebogenen Theile versehen, woran sich eine, hiernach vertical herabhängende Kugel von 3 Zoll Durchmesser befindet, deren etwa 0,1 ihres Inhalts ausfüllendes Wasser eine verhältnismäßig große Oberfläche darstellt. Am andern Ende der Röhre ist ein ungefähr 3,5 Zoll langer, 1,5 Zoll weiter Cylinder angeblasen, worin sich der andere, ungefähr 0,3 bis 0,25 des Inhalts ausfüllende, Theil Wasser befindet. Diesen Cylinder senkt man in die kaltmachende Mischung, kann das Instrument ruhig in seiner verticalen Richtung stehn lassen und sieht dann das Eis in der großen Kugel gestehn.

470) Alle frühere Kältegrade werden bei weitem übertroffen durch die Verdampfung der *liquid gemachten Kohlensäure*. PHILORIE<sup>1</sup> hatte sich schon mehrere Jahre damit beschäftigt, die Kohlensäure mittelst einer eigens hierzu construirten, bis 10000 Atmosphären wirkenden Pumpe tropfbar-flüssig zu machen, und als ihm dieses gelungen war, mischte er die entstandene Flüssigkeit mit Alkohol oder Schwefeläther und fand, daß 50 Gramm Quecksilber in einen Strahl dieser Mischung gehalten in wenig Secunden gefroren. Noch überraschender aber

<sup>1</sup> Ann. de l'Industrie et française et étrangère. T. IV. p. 132. Bulletin de la Soc. d'Encouragement 1830. p. 845. L'Institut 1834. N. 1835. N. 126 u. 127. Poggendorff's Ann. XXXVI. 141. Ann. de Chim. et Phys. T. LX. p. 427.

war das Phänomen, daß ein Strahl der reinen flüssigen Kohlensäure in ein kleines Gläschen geleitet eine bis  $-100^{\circ}$  C. nach Schätzung steigende Kälte erzeugte, wodurch die Flüssigkeit in einen schneeähnlichen festen Körper verwandelt wurde. Ein in den Strahl gehaltenes Thermometer ging bis  $-87^{\circ}$  C. herab, und es würde wohl bis  $-93^{\circ}$  herabgegangen seyn, wenn es ganz der Kältewirkung ausgesetzt worden wäre. THILORIER hat diese Entdeckung später weiter verfolgt, die Apparate verbessert und durch die feste Kohlensäure den Physikern ein Mittel gegeben, die Gefrierpunkte derjenigen Körper zu untersuchen, die allen früher bekannten Mitteln trotzen, wovon unten bei der Untersuchung des Gefrierens weiter die Rede seyn wird. Der Apparat, dessen man sich in Paris zuletzt bediente<sup>1</sup> und durch dessen Zerspringen am 30sten Dec. 1840 der Gehülfe HEAVY den Tod fand, indem ihm beide Schenkel zerschlagen wurden, besteht aus einem gußeisernen Fig. 69.  
Cylinder von 0,487 Met. Höhe, 0,271 Met. Weite und 0,054 Met. Dicke. In seiner Mitte ist er zwischen zwei Säulen BB aufgehangen, so daß er sich hin und her wiegen läßt, um den Inhalt besser durch einander zu schütteln. Der innere Raum bb wird mit doppeltkohlensaurem Natron angefüllt und dieses mit einem hölzernen Cylinder festgestampft, dann bringt man den hohlen, am einen Ende verschlossenen Cylinder A so hinein, daß er in dem Salze feststeckt, füllt ihn mit Schwefelsäure und verschließt den Apparat durch einen zugeschraubten Deckel, in welchem sich ein kupferner Hahn befindet, um nach Gefallen von der Kohlensäure herauszulassen. Die Reaction beginnt sogleich, durch Schaukeln verbreitet sich die Schwefelsäure überall, die entbundene Kohlensäure wird durch den heftigen Druck tropfbar-flüssig und selbst schneecartig fest. Man läßt sie durch das aufgeschraubte Rohr D in den Cylinder B übergehn, und wiederholt die Bereitung so oft, bis letzterer mit einer genügenden Menge tropfbar-flüssiger Kohlensäure angefüllt ist, die dann, wenn man einen Theil in Gasform entweichen läßt, durch die erzeugte Verdunstungskälte fest wird.

<sup>1</sup> Journal de Chimie médicale N. II. T. VII. 2me Sér. p. 57.  
Die Zeichnung daselbst ist nur ein undeutlicher Holzschnitt.



## F. Wirkungen der Wärme.

## 1) Ausdehnung der Körper durch dieselbe.

471) In allen bisherigen Untersuchungen ist die Wärme oder eigentlicher der Wärmestoff, in Beziehung auf seine Verbindung mit wägbaren Stoffen, stets als repulsive Potenz oder als Träger dieser Potenz betrachtet worden, und es würde überflüssig seyn, hier nochmals vom *stabilen Gleichgewichte* der Körper zu handeln, welches darin besteht, daß die Atome der Körper einander anziehen, zugleich aber die sich einander abstossenden Elemente des Wärmestoffes anziehen, so daß aus dem Conflict dieser beiden Kräfte der beharrliche Zustand der Festigkeit, tropfbaren Flüssigkeit oder Gasform entsteht. Hieraus folgt unmittelbar, und man darf wohl sagen nothwendig, daß die Vermehrung der Wärme die Molecüle der Körper weiter von einander entfernen, also die Massen ausdehnen müsse, was auch mit der Erfahrung vollkommen übereinstimmt; es folgt aber keineswegs daraus, daß die Wärme eine eigentliche Abstossung, als Wirkung in die Entfernung, ausübe. Sollte dieses statt finden, so müßten die zwischen den abgestossenen Körpern aufgehäuften Wärmeatome sowohl meßbare Durchmesser haben, damit ihre Anhäufung eine meßbare Gröfse bildete, als auch sich bei dieser Anhäufung im Zustande der Ruhe befinden, welches beides mit den bekannten Erscheinungen der Wärme im Widerspruche steht. Die Wärme wird durch die Anziehung der Molecüle wägbarer Körper zurückgehalten, und zwar mit einer solchen Kraft, daß sie bei dem Entweichen von denselben sogar Theilchen in Dampfform mit sich fortreißt, wenn der Flüssigkeitszustand der Körper dieses erlaubt. Trennt sie sich aber ohne dieses von den Körpern, so tritt diejenige Bewegung ein, die wir *Strahlung* nennen, wobei sie nach schneller Bewegung stets wieder an einen andern Körper (so weit unsere genugsam begründeten Erfahrungen reichen) übergeht. Die Repulsion der Wärme wirkt nie anders, als der Adhäsion ähnlich in unmeßbare Ferne, wie sich auffallend in den Erscheinungen zeigt, die LEIDENFROST's Versuch (§. 271 ff.) darbietet, und wenn auch eine Art rückwirkender Abstossung beim Uebergange aus einem Körper in den andern bei unmittelbarer Berührung ihrer Flächen statt fände, wie einige zur

Erklärung der Oscillationen des *Wacklers* annehmen (§. 285 ff.), so ist dieses noch immer keine Wirkung in die Entfernung. Einige Physiker wollen aber eine durch Wärme erzeugte *Repulsion*<sup>1</sup> aus unzweifelhaften Phänomenen folgern. In den neuesten Zeiten ging LIBRI<sup>2</sup> mit dieser Hypothese voran, die er hauptsächlich auf die Thatsache stützte, daß Tropfen von Flüssigkeiten, die an Drähten hängen, der Schwere entgegen sich aufwärts bewegen, wenn man das Ende der Drähte erhitzt, zugleich aber fand er eine Bestätigung derselben in dem Verhalten zweier Flammen, die sich (scheinbar) abstofsen, wie denn auch diese Repulsion Ursache derjenigen Wirkungen seyn soll, welche DAVY's Drahtgeflechte (§. 150 u. 151) zeigen. Für die unlängst von ihm aufgestellte Hypothese einer der Wärme zukommenden eigentlichen Repulsion erklärte sich aufer Andern auch BERZELIUS<sup>3</sup>, sofern das Aufsteigen der Tropfen an erhitzten Drähten daraus erklärbar werden sollte; FRESNEL<sup>4</sup> wurde dadurch veranlaßt, seine bekannten Repulsionsversuche anzustellen, SAIGNY<sup>5</sup> beobachtete bei seinen Untersuchungen der Entwicklung des Magnetismus in verschiedenen Körpern Phänomene, die er aus keiner andern Ursache, als aus einer Repulsion durch Wärme erklären zu können glaubte, und auch POUILLET<sup>6</sup> betrachtete die von LIBRI und FRESNEL gemachten Beobachtungen, indem er namentlich die Versuche des Letzteren wiederholte, als beweisend für eine solche repulsive Kraft der Wärme. Eigene Versuche zeigten mir jedoch die eigentliche Ursache der durch FRESNEL und Andere wahrgenommenen Abstofungen<sup>7</sup>, und das Phänomen der abgestofsenen Tropfen zeigt sich bei näherer Betrachtung als nicht beweisend, weil bei einer vorhandenen Repulsion die *Adhäsion*, vermöge welcher der Tropfen am Drahte fortwährend hängen bleibt, nicht bloß zuvor = 0 werden, mithin der Tropfen herabfallen, son-

1 Vergl. Art. *Abstofung*. Bd. I. S. 120.

2 Bibliothèque univers. T. XXXIV. p. 173. Poggendorff's Ann. X. 294.

3 Jahresbericht. Neunter Jahrg. Tüb. 1830. S. 45.

4 Ann. de Chim. et Phys. T. XXIX. p. 57 und 107. Bulletin de la Soc. Philom. 1825. Juin. p. 84.

5 Ferrussac Bullet. des Sc. math. T. IX. p. 89. 167. 239.

6 Journ. de Pharmac. T. XIV. p. 150.

7 Vergl. Art. *Temperatur*. Bd. IX. S. 547. Ann. 3. X. Bd.

dem auch mit einer gewissen, in Beziehung auf die Adhäsion negativen Kraft fortgestoßen werden müßte, was selbst bei der Glühhitze der Metalle nicht geschieht, insofern sich der Tropfen nie so weit von der Metallfläche entfernt, daß das Licht zwischen beiden durchgehn könnte (§. 273). Das Ganze beruht also auf einer durch die Hitze bewirkten Verminderung der Adhäsion<sup>1</sup>. Um dieses deutlicher zu übersehn, sey die Stärke der Adhäsion des Tropfens am Drahte von mittlerer Temperatur =  $a$  und werde durch eine Temperaturerhöhung von  $t$  Graden um  $t^{\omega}x$  vermindert, so wird sie dann =  $a - t^{\omega}x$  seyn, worin sowohl  $\omega$  als auch  $x$  bis jetzt noch unbekannt sind. Das Verhältniß der Anziehungen, welche die kältere Stelle ausübt, zu der der wärmeren Stelle wird hiernach =  $a : (a - t^{\omega}x)$ ; der Tropfen wird allerdings durch die größere Kraft der kälteren Stelle von der wärmeren weggezogen, allein es findet an der letzteren fortdauernd noch eine Anziehung =  $t^{\omega}x$  statt. Ist aber die letztere GröÙe auch noch so klein, so daß der Tropfen von der wärmeren Stelle zu der kälteren der Schwere entgegen hingezogen wird, so folgt doch keineswegs aus den bis jetzt bekannten Erfahrungen, daß sie bei irgend einer Temperatur = 0 oder gar negativ werde. Neuerdings hat **BADEN POWELL**<sup>2</sup> das Problem einer *Abstosung durch Wärme* abermals zum Gegenstande genauer Untersuchungen gemacht, aus denen hervorgeht, daß die Repulsivkraft der Wärme die Capillaradhäsion nicht überwinden kann, dennoch aber zeigt sie sich so unverkennbar durch Abänderung der Gestalt Newton'scher Farbenkreise, daß nach seiner Ansicht, unterstützt durch eigens von ihm selbst angestellte Versuche, die durch **FRESNEL** und **SAIGET** wahrgenommenen Erscheinungen als Folgen derselben zu betrachten seyn sollen. Wenn wir es aber als ausgemacht ansehen, daß die Wärmerepulsion die Adhäsion tropfbarer Flüssigkeiten zu festen Körpern zwar zu schwächen, aber nicht aufzuheben vermag, und zugleich berücksichtigen, daß auch zwischen festen Kör-

<sup>1</sup> Vergl. Poggendorff's Ann. XXII, 208.

<sup>2</sup> Philos. Trans. 1834. P. II. p. 485. Poggendorff's Ann. XXXIV. 636. Reports of Brit. Ass. Fourth Rep. p. 549. Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. LXXV. p. 317.



pern unter sich Adhäsion statt findet, welche durch Wärme zwar gleichfalls geschwächt wird, ohne daß eine gänzliche Aufhebung derselben oder gar ein Uebergang zum Negativen bis jetzt factisch erwiesen ist, daß ferner der Abstand zwischen Flächen zur Erzeugung Newton'scher Farbenringe nur äußerst gering seyn darf, so daß die kleinste ungleiche Ausdehnung der Körper durch Wärme leicht merkliche Veränderungen erzeugen kann, so dürfen wir wohl eine in meßbare Entfernung wirkende Repulsion der Wärme als bis jetzt noch problematisch betrachten, obgleich eine Schwächung der Attraction, vermöge welcher die Molecüle der Körper sich gegenseitig anziehen, und eine hieraus folgende Ausdehnung keineswegs zweifelhaft seyn kann. Die Versuche von R. ADDAMS<sup>1</sup>, wonach Kieselerte und sonstige feine Pulver den erhitzten Platingefäßen weniger, als den kalten adhäriren, dienen als Bestätigung der durch Wärme verminderten Anziehung; wenn aber TALBOT<sup>2</sup> als einen Beweis für wirklich statt findende Repulsion die Erscheinung anführt, daß Schwefel, zwischen zwei Glasscheiben erhitzt, sich von der unteren heißeren trennt und an die obere kältere anlegt, so gehört dieses zu der großen Classe der Destillationen und Sublimationen, wobei zur Dampf- form gebrachte Körper mit Verlust eines Theiles ihrer Wärme sich an kältere Körper anlegen, wovon später die Rede seyn wird. Zwischen den einfachen und auch den zusammengesetzten Molecülen der Gase und Dämpfe findet allerdings Repulsion statt, so daß jene Atome selbst durch die bewegte Wärme mit fortgeführt werden; allein daraus folgt nicht, daß Körpermassen, welche die Wärme durch Anziehung binden, durch diese ihre Wärme sich abstofsen sollten; die Abstofung der Körpermolecüle tritt vielmehr erst dann ein, wenn sie von so dichten Wärmesphären umgeben sind, daß ihre Anziehung hierdurch = 0 wird, und sie daher der Bewegung der Wärme folgen, wie sich dieses in der Dampfbildung augenfällig zeigt.

Einen Versuch, die Ausdehnungen aller Körper, von welcher Aggregatform sie auch seyn mögen, auf ein allgemeines Gesetz zurückzuführen, hat SCHÜTCKO<sup>3</sup> gemacht, und es ist

<sup>1</sup> Lond. and Edinb. Phil. Magaz. N. XXXVI. p. 415.

<sup>2</sup> Ebendaselbst. N. XLVI. p. 189.

<sup>3</sup> Wiener Zeitschrift. Th. IV. S. 436. Th. VI. S. 133.

leicht, die Principien kurz darzustellen, von denen er hierbei ausgeht. Ist das anfängliche Volumen eines Körpers  $= v$  und dehnt er sich, von irgend einem Punkte des Thermometers ausgehend, durch eine gegebene Vermehrung der Wärme um  $\frac{1}{m}$  aus, so ist bei der erhöhten Temperatur sein Volumen

$$v' = v \left( 1 + \frac{1}{m} \right).$$

Wird diesem Körper abermals eine gleiche Menge Wärme zugeführt, so wird sein Volumen

$$v'' = v' \left( 1 + \frac{1}{m} \right) = v \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^2,$$

also überhaupt für eine gleiche Menge von Wärmeincrementen, die  $x$  heißen möge,

$$v = \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^x.$$

Dieses soll bei den expansiblen Flüssigkeiten statt finden, wie zwar schon von Andern gleichfalls behauptet worden ist, keineswegs aber mit der allgemeinen Erfahrung übereinstimmt und auch nicht aus dem wesentlichen Verhalten der Wärme, welche durch ihre Repulsivkraft die Molecüle der Körper weiter von einander entfernt, sofern uns dieses, jedoch nur unvollkommen, bekannt ist, nothwendig folgt. SCHITKO deutet zwar bei seiner Argumentation an, daß man eigentlich vom natürlichen, d. h. absoluten, Nullpunkte ausgehn müsse, allein was hierfür gilt, läßt sich auch für jedes Intervall der Thermometerscale geltend machen, wenn wir eine gegebene Temperatur statt  $= t$  vielmehr  $= z + t$  setzen, wonach dann die Zunahme eine Reihe  $= z + t; z + 2t; z + 3t \dots z + nt$  bilden würde, die Summe der Grade unterhalb  $t = z$  gesetzt, wodurch jedoch das Verhältniß nicht abgeändert wird, da jedes Glied durch  $z$  dividirt werden kann. Soll nämlich dem nach einer geometrischen Reihe wachsenden Volumen

$$= v; v \left( 1 + \frac{1}{m} \right); v \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^2 \dots v \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^n$$

eine die erweiterten Räume ausfüllende proportionale Menge Wärme zugeführt werden, so müßten die Temperaturen gleichfalls in einer Reihe

$$= t; t \left( 1 + \frac{1}{m} \right); t \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^2 \dots t \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^n$$

wachsen, was aber nicht der Fall ist. Wir kennen aber, wie gesagt, die Gesetze der Wärme in dieser Beziehung zu wenig, um hierüber etwas Bestimmtes festzusetzen. Gegen den aus der Erfahrung entnommenen Beweis der gleichförmigen Ausdehnung gasförmiger Körper führen die Anhänger der hier in Rede stehenden Theorie das Argument an, daß eben die thermometrischen Substanzen sich gleichfalls nach einer geometrischen Reihe ausdehnen und daher ein unrichtiges Maß abgeben. Ein Beweis der gleichmäßigen Ausdehnung expansibler Flüssigkeiten scheint mir aber in ihrer spezifischen Wärmecapazität zu liegen, welche für gleichmäßige Volumensvermehrungen zunehmend wächst (§. 438), so daß hiernach also das umgekehrte Verhalten von dem statt findet, was die angegebene Hypothese annimmt.

Handelt es sich um das Gesetz der Ausdehnung fester oder tropfbar-flüssiger Körper, so setzen diese der Ausdehnung einen mit ihrer Volumensvermehrung abnehmenden Widerstand entgegen, und SCHIRKO glaubt, daß diese Abnahme im quadratischen Verhältnisse, der Schwere analog, statt finde. Man soll sich dann vorstellen, daß die Incremente, um welche sich der Körper wegen verminderten Widerstandes mehr ausdehnt, durch einen vermehrten Einfluß der Wärme entstehen, und es fragt sich dann, um was die Wärmegrade  $x$  vermehrt werden müssen, damit dieser Bedingung genügt werde. Heißt ein solches Increment der Wärme, welches der Vergrößerung des Volumens in Folge des verminderten Widerstandes zugehört,  $= \alpha$ , und ist das Volumen eines Körpers für den ersten Wärmegrad bei constantem Widerstande  $v = 1 + \frac{1}{m}$ , so wird dieses Volumen bei abnehmendem Widerstande

$$v' = v \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^\alpha = \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{1+\alpha}.$$

Bei dem zweiten Wärmegrade würde das Volumen

$$v'' = v' \left( 1 + \frac{1}{m} \right) = \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{2+\alpha},$$

wenn der Widerstand unverändert derselbe bliebe, wie er am



Ende des ersten Wärmegrades war. Da er aber wieder nachläßt und dadurch die Ausdehnung um so viel zunimmt, als wenn die Temperatur um  $3\alpha$  erhöht worden wäre, so wird das eigentliche Volumen desselben

$$v'' = v'' \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{3\alpha} = \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{2+4\alpha}.$$

Aus gleichen Gründen ist das Volumen beim dritten Wärmegrade

$$\left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{3+9\alpha}$$

und überhaupt bei  $x$  Wärmegraden

$$v = \left( 1 + \frac{1}{m} \right)^{x+\alpha x^2}.$$

Nennt man  $\frac{1}{m} = \mu$ , so erhält man

$$v = (1 + \mu)^{x+\alpha x^2}$$

oder

$$\text{Log. } v = (x + \alpha x^2) \text{Log. } (1 + \mu).$$

Zur Bestimmung von  $\alpha$  und  $\mu$  sind zwei Versuche erforderlich. Sind dann für zwei Temperaturen  $x$  und  $X$  die Volumina  $v$  und  $V$  bekannt, so erhält man

$$\text{Log. } v = (x + \alpha x^2) \text{Log. } (1 + \mu),$$

$$\text{Log. } V = (X + \alpha X^2) \text{Log. } (1 + \mu),$$

also

$$\text{Log. } (1 + \mu) = \frac{\text{Log. } v}{x + \alpha x^2} \text{ oder } = \frac{\text{Log. } V}{X + \alpha X^2},$$

$$\alpha = \frac{x \text{Log. } V - X \text{Log. } v}{X^2 \text{Log. } v - x^2 \text{Log. } V}.$$

SCHITKO zeigt in vielen Beispielen, daß diese Formel Werthe giebt, die mit den durch Beobachtung gefundenen sehr genau übereinstimmen; inzwischen ist hier nicht der geeignete Ort, in eine nähere Untersuchung einer Theorie einzugehen, die wohl nicht unbedingten Beifall finden dürfte.

## a) Ausdehnung fester Körper.

472) Um auch hier die im Art. *Ausdehnung* befolgte Ordnung beizubehalten, möge zuerst von der Ausdehnung fester Körper gehandelt werden, wobei sich von selbst versteht, daß nur dasjenige hier berührt werden kann, was seitdem neu hinzugekommen oder verbessert worden ist. Aufser einigen, zu besonderen Zwecken construirten Apparaten hat man im Allgemeinen die bereits beschriebenen beibehalten, als neu ist jedoch derjenige angegeben, welchen JAMES NASMYTH<sup>1</sup> in Vorschlag gebracht hat. Derselbe besteht aus einer am einen Ende zuge-<sup>Fig. 70.</sup>schmolzenen, etwa 1 Zoll weiten und 4 Zoll hohen Glasröhre, oben mit einer messingnen Fassung und einem abzuschraubenden Deckel, in welchem sich eine bis 3 Fuß lange, an beiden Enden offene, in Zoll und Linien getheilte Thermometerröhre befindet. Bei unter sich vergleichbaren Versuchen nimmt man von den zu untersuchenden Körpern gleich große Stücke, welche die Röhre A fast ausfüllen, bringt sie in das bereits darin befindliche, bis zu einer mittleren Temperatur erwärmte Wasser, schraubt den Deckel BB auf und bringt vermittelst der kleinen Schraube C das Wasser auf den Nullpunct der Scale. Dann erwärmt man den Apparat in heißerem Wasser bis zu einer höheren Temperatur, bemerkt den Stand, welchen das Wasser hierdurch in der Röhre erreicht, wiederholt den Versuch mit gleich großen Stücken anderer Metalle auf dieselbe Weise und erhält hierdurch aus den erreichten Scalentheilen unmittelbar die verhältnißmäßige Ausdehnung. Kennt man aber den Kubikinhalt der Scalentheile und zieht man von der beobachteten Ausdehnung die vorher bestimmte des Wassers ab, so erhält man die kubische Ausdehnung des untersuchten Körpers. POGGENDORFF<sup>2</sup> bemerkt mit Recht, daß dieser Apparat nur eine Abänderung des bereits von DULONG und PETIT in Anwendung gebrachten sey<sup>3</sup> und daß man bei vielen, namentlich krystallisirten Körpern wegen ihrer nach den Axen ungleichen Ausdehnung von der kubischen nicht auf die lineare schließen könne.

<sup>1</sup> Edinburgh Journ. of Science. N. XII. p. 125. Poggendorff's Ann. IX. 611.

<sup>2</sup> Dessen Ann. s. s. O.

<sup>3</sup> S. Art. *Ausdehnung*. Bd. I. S. 577.

473) Die Größe der Ausdehnung fester Körper, namentlich der Metalle, war schon früher mit so großer Genauigkeit ermittelt worden, daß hier nur wenige neue Bestimmungen nachzutragen sind. Dahin gehört die Ausdehnung des Messings, welche **SABINE**<sup>1</sup> nach den Schwingungen messingner Pendelstangen bestimmte und kleiner fand, als die früheren Versuche sie gegeben haben. Die geodätischen Messungen, welche **HASSLER**<sup>2</sup> in den nordamericanischen Staaten anstellte, veranlaßten ihn, zu Newark in Newjersey die Ausdehnung der gebrauchten eisenen und messingnen Stangen zu messen, und die hierbei erhaltenen Bestimmungen dürfen wohl als vorzüglich genau gelten. **NAVIER**<sup>3</sup> maß an den Röhrenleitungen zu Paris die Ausdehnung des Gußeisens und **STAUVE**<sup>4</sup> die des Tannenholzes, welches zur Aufstellung des großen Refractors auf der Sternwarte zu Dorpat gebraucht wurde. **PARRY**<sup>5</sup> hatte Gelegenheit, die Ausdehnung der Körper durch Wärme in sehr niedrigen Temperaturen zu messen; er versuchte dieses auch bei mehreren Metallen, fand aber, daß auch das zu den Messapparaten dienende Holz sich durch die Wärme ausdehnte, und begnügte sich daher, diese letztere Größe zwischen  $-40^{\circ}$  und  $+15^{\circ},56$  C. zu bestimmen. Für diesen Temperaturunterschied fand er eine Vergrößerung des Volumens  $= 0,0008333$ , welches für  $100^{\circ}$  C. sehr nahe  $0,00150$  giebt, und also die lineare Ausdehnung des Holzes  $= 0,0003$ , mit der durch **STAUVE** gefundenen Bestimmung für Tannenholz sehr nahe übereinstimmend. Die bereits vielseitig gemessene Ausdehnung einiger gangbarer Metalle suchte auch **PARROT**<sup>6</sup> näher zu bestimmen und erhielt dieselben in der angehängten Tabelle aufgenommenen Größen. Die Veranlassung zu diesen Messungen ging aus dem Bedürfnis

<sup>1</sup> An Account of Experiments to determine the figure of the Earth. Lond. 1825. 4. p. 207.

<sup>2</sup> Trans. of the Amer. Phil. Soc. held at Philad. New Ser. T. I. p. 241.

<sup>3</sup> Mém. de l'Institut. 1827. p. 454.

<sup>4</sup> Beschreibung des großen Refractors von FRAUNHOFER. Dorp. 1823. fol. S. 4.

<sup>5</sup> Appendix to Capt. PARRY's second Voyage. Lond. 1825. 4. p. 54.

<sup>6</sup> Ann. Journal of Asiatic Soc. 1833, Mars, in Biblioth. univ. Rev. 1832. T. LVIII. p. 160. Ann. des Mines. T. IX. Liv. II. p. 277.



hervor, die bei den geodätischen Messungen zu Barakpoor gebrauchten Messstangen mit genügender Schärfe für die Temperatur zu corrigiren. Zur Vergleichung dienten sehr fein getheilte Etalons, die aus London mitgenommen worden waren; das Ablesen geschah durch stark vergrößernde Mikroskope, die Erwärmung bis zur Siedehitze des Wassers mittelst Dampfes, und insbesondere wurde die Vorsicht angewandt, die erzeugte Temperatur der Stäbe eine hinlänglich lange Zeit zu erhalten, damit sie sich durch die ganze Masse derselben ausbreiten konnte, und es dürfen demnach diese Bestimmungen, insbesondere die für das Eisen mit Beschränkung auf die untersuchte eigenthümliche Sorte, für sehr genau gelten. Einer besonderen Untersuchung unterwarf HÄLLSTRÖM<sup>1</sup> die Ausdehnung des Glases, dessen er sich zu seinen wichtigen Messungen der Ausdehnungsgesetze des Wassers bediente, und gebrauchte hierzu den Apparat, welchen er schon früher für ähnliche Zwecke angewandt hatte. Die zu messende Glasstange befand sich in einem hölzernen Kasten, an dessen eine Seitenwandung sie durch eine Feder angedrückt wurde, während sie horizontal auf Messingdrähten ruhend sich frei ausdehnen konnte; am andern Ende war eine messingne Scheibe mit feinen Einschnitten auf dem Rande aufgesteckt, um mittelst eines Mikroskops die Verückung eines dieser Einschnitte in Folge der erzeugten Ausdehnung zu beobachten und die Größe der Ausdehnung zu messen. Im hölzernen Kasten befand sich das zum Erwärmen dienende Wasser, dessen Temperatur bei fleißigem Umrühren mittelst zweier, an beiden Enden befindlichen Thermometer bestimmt wurde. Aus Messungen zwischen 3° und 30° C. erhielt er für die Länge der Röhre, diese bei 0° C. = 1 angenommen,

$$L = 1 + 0,00000196.t + 0,000000105.t^2,$$

wenn L die Länge und t Grade der hunderttheiligen Scale bezeichnen<sup>2</sup>. Werden hiernach die wachsenden Ausdehnungen

<sup>1</sup> Aus Vetenskaps Acad. Handlingar för År 1823 in Poggendorff's Ann. I. 149.

<sup>2</sup> BERAN entwickelt aus den im Art. *Ausdehnung* Bd. I. S. 578 angegebenen Messungen von DULONG und PETIT für die lineare Ausdehnung des Glases die Formel:

$$L = 1 + 0,000024t + 0,000000022984t^2.$$

des Glases bis 100° C. berechnet und mit denen verglichen, welche von LAVOISIER und ROY unter der Voraussetzung gefunden worden sind, daß die Ausdehnung des Glases zwischen diesen beiden Temperaturen sich gleichbleibend sey, so giebt dieses die in nachstehender Tabelle zusammengestellten Werthe.

Ausdehnung des Glases.

Tempe- raturen	LAVOI- SIER	ROY	HÄLL- STRÖM
0°	0	0	0
10	0,000087	0,000078	0,000030
20	0,000175	0,000155	0,000081
30	0,000263	0,000233	0,000153
40	0,000350	0,000310	0,000246
50	0,000348	0,000388	0,000361
60	0,000526	0,000466	0,000496
70	0,000613	0,000543	0,000652
80	0,000701	0,000621	0,000829
90	0,000788	0,000698	0,001027
100	0,000876	0,000776	0,001246

Die große Abweichung dieser Resultate soll auf der Voraussetzung einer gleichmäßigen Ausdehnung und der Verschiedenheit der angewandten Glassorten beruhen; allein in Beziehung auf das erste Argument läßt sich zwar nach überwiegenden Wahrscheinlichkeitsgründen annehmen, daß wirklich eine mit der Temperatur wachsende Zunahme statt findet, jedoch eine so starke, als sie hiernach seyn müßte, ist nach aller Analogie sehr unwahrscheinlich, denn wollte man auch nach den Erscheinungen, welche das Thermometer<sup>1</sup> in der Nähe des Nullpunctes darbietet, für diese Temperatur eine stärkere Zusammenziehung des Glases annehmen, so könnten bei vollkommen calibrirten Röhren die dem Siedepuncte nahe liegenden Grade nicht mehr richtig seyn, denn die Ausdehnung des Glases von 10° bis 20° beträgt 0,000051 und von 90° bis 100° nicht weniger als 0,000219, ist also 4mal stärker und müßte eine merkliche Verkürzung der höhern Grade zur Folge haben, die unmöglich bis jetzt der Beachtung entgehn konnte. Daß die Ursache der so bedeutenden Abweichung in der Eigenthümlichkeit der gebrauchten Glassorte liegen sollte, hat mindestens

<sup>1</sup> S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 982. Anm. 1.

viel wider sich, denn unter den 15 mit verschiedenen Glas-  
sorten angestellten<sup>1</sup> Messungen beträgt der Unterschied des  
größten und geringsten gefundenen Werthes 0,00021485, die  
von HÄLLSTRÖM für 100° C. erhaltene GröÙe aber übertrifft  
den größten jener Werthe um 0,00025500, mithin den kleinsten  
um 0,00046985.

Ich selbst<sup>2</sup> maÙ die lineare Ausdehnung des Glases zwi-  
schen den beiden festen Punkten des Thermometers aus der  
kubischen bei zwei Glaskugeln, und fand die der einen  
0,00088517, die der andern aber 0,00088446, was durch seine  
Uebereinstimmung mit früher erhaltenen Resultaten diesen zur  
Bestätigung dient. Durch ein gleiches Verfahren, aber mittelst  
einer weit gröÙeren Reihe von Versuchen bestimmte auch  
RUBBERG<sup>3</sup> die Ausdehnung des Glases, wobei er zugleich eine  
bequeme Art, die gefundenen GröÙen zu berechnen, mittheilt.  
Allgemein bestimmt man nämlich das Gewicht des in der Glas-  
kugel und ihrem Röhrchen befindlichen Quecksilbers, erhitzt  
den Apparat bis zur Siedehitze und findet dann das Gewicht  
des in dieser Temperatur ausgeflossenen Quecksilbers. Ist dann  
das Gewicht des zwischen 0° und der Siedehitze T' ausgeflos-  
senen Metalls =  $\omega'$ , so wird wegen des durch den Barometer-  
stand bedingten Siedepunctes das Gewicht des zwischen 0° und  
100° C. ausgeflossenen:

$$\omega = \frac{100}{T'} \omega'.$$

Heißt dann ferner die wahre Ausdehnung des Quecksilbers zwi-  
schen 0° und 100° C.  $\mathcal{A}$ , die des Glases  $\delta$ , so ist das Volu-  
men des Quecksilbers bei 100° C. =  $V(1 + \mathcal{A})$  und das der  
Kugel =  $V(1 + \delta)$ , mithin das Volumen des ausgeflossenen  
Quecksilbers =  $V(\mathcal{A} - \delta)$ . Wiegt dann die Volumeneinheit  
des Quecksilbers bei 0° =  $b$  und bei 100° =  $b'$ , und setzt man  
 $P = bV = b'V(1 + \mathcal{A})$ , so erhält man:

$$b' = \frac{b}{1 + \mathcal{A}}; \quad \omega = b'V(\mathcal{A} - \delta) = P \frac{\mathcal{A} - \delta}{1 + \mathcal{A}},$$

woraus die wahre Ausdehnung des Glases zwischen 0° und 100°  
C. gefunden wird:

<sup>1</sup> S. oben Bd. I. S. 585.

<sup>2</sup> Mém. présent. à l'Acad. Imp. des Sc. de Petersb. T. I.

<sup>3</sup> Poggendorffs Ann. XLl. 279. Vergl. S. 558.



$$\delta = A - \frac{\omega}{p}(1 + A).$$

Hierin muß die Ausdehnung des Quecksilbers bekannt seyn, die aber durch DULON und PETIT mit hinlänglicher Genauigkeit gefunden worden ist. Wird also dieser Werth für  $\delta$  substituirt, so erhält man

$$A - \delta = 1,018018 \frac{\omega}{p}$$

oder

$$\delta = 0,018018 - 1,018018 \frac{\omega}{p}.$$

Aus nicht weniger als 24 Messungen fand RUDBERG die Größe  $A - \delta$  so nahe übereinstimmend, daß der größte Werth 0,015761, der kleinste 0,015697 und das Mittel aus allen 0,015733 beträgt, woraus die kubische Ausdehnung des Glases  $= 0,018018 - 0,015733 = 0,002285$ , also die lineare  $= 0,0007617$  hervorgeht. Diese Bestimmung ist kleiner als alle bisher gefundenen, und kommt der einen von ROY  $= 0,00077615$  am nächsten. RUDBERG bemerkt indeß, daß die untersuchte Glassorte *Kaliglas* von Reymyra war, welches ungleich härter und daher weniger ausdehnbar ist, als das gewöhnliche Natronglas. Zugleich ergibt sich aus diesen Messungen, daß die Ausdehnung der nämlichen Glassorte, auch wenn sie aus verschiedenen Häfen genommen ist, keine merkliche Aenderung der Ausdehnung zeigt.

474) Es ist gegenwärtig nicht mehr zweifelhaft, daß außer den gasförmigen alle Körper bei wachsender Wärme sich zunehmend ausdehnen, wobei indeß eine anfangs statt findende Zusammenziehung einiger Flüssigkeiten, welche den Punct ihrer größten Dichtigkeit erzeugt, Berücksichtigung verlangt. Als ebenso ausgemacht wird betrachtet, daß im Ganzen gasförmige Körper für gleiche Temperaturzunahmen am stärksten, tropfbarflüssige weniger und feste am wenigsten eine Zunahme ihres Volumens erhalten. Bei den Bestimmungen hierüber bietet sich ein bedeutendes, leider aber unvermeidliches, Hinderniß dar, sofern man verlangt, daß die tropfbarflüssigen Körper von den festen unterschieden werden, was übrigens aus dem angegebenen Grunde der bedeutend ungleichen Ausdehnung nicht wohl anders geschehen kann, obgleich der Uebergang aus dem einen dieser Aggregatzustände in den andern bei sehr ungleichen Temperaturen erfolgt und daher bei manchen dieser Uebergang

schon zwischen beiden festen Puncten des Thermometers, beim Eise gerade bei  $0^{\circ}\text{C.}$  und bei einigen Körpern unter  $0^{\circ}\text{C.}$  erfolgt. Im Allgemeinen pflegt man diejenigen Körper flüssig zu nennen, die sich bei mittleren Temperaturen oder noch bestimmter über dem Nullpuncte des Thermometers in diesem Aggregatzustande befinden. Hieraus geht aber hervor, daß für manche Körper schon bei Temperaturen, die zwischen den beiden festen Puncten des Thermometers liegen, ganz verschiedene Größen ihrer Ausdehnung zur Untersuchung kommen, je nachdem sie sich in dem einen oder dem andern dieser Aggregatzustände befinden, wozu dann noch eine neue über ihr Verhalten beim Uebergange aus dem einen in den andern kommt. In Beziehung auf Eis wußte man schon lange, daß es sich beim Uebergange in den tropfbaren Zustand bedeutend zusammenzieht; ebenso bekannt ist dieses vom Wismuth und einigen andern Substanzen, allezeit setzte man aber ein eigenes Gesetz der Ausdehnung für den Zustand der Festigkeit und ein davon verschiedenes für den Flüssigkeitszustand voraus, ohne dabei anzunehmen, daß auch bei festen Körpern ein ähnliches Verhalten statt finde, als bei den tropfbar-flüssigen, vermöge dessen sie in der regelmässig fortschreitenden Ausdehnung wieder rückwärts gehen und einen Punct der größten Dichtigkeit zeigen. Es war daher eine interessante Entdeckung G. A. ERMAN'S<sup>1</sup>, diese Eigenschaft beim *Rose'schen Metall* (2 Th. Wismuth, 1 Th. Zinn und 1 Th. Blei) wahrzunehmen, und es wäre allerdings der Mühe werth, auch andere, nicht sehr strengflüssige Körper in dieser Hinsicht zu untersuchen. Die Größe der Ausdehnung bestimmte er aus dem specifischen Gewichte dieser Legirung mittelst der Abwägungen in Olivenöl, naß dabei die Temperatur des Metalles durch unmittelbare Messung, da es unmöglich war, sie aus der des Oeles zu bestimmen, und fand auf diese Weise das merkwürdige Verhalten dieses Körpers, welches aus der graphisch dargestellten Linie seiner Ausdehnung für Grade nach R., wobei 0,1 des Volumens bei  $0^{\circ}\text{R.}$  als Maßstab dient, am deutlichsten übersehn wird. Von  $0^{\circ}$  bis  $35^{\circ}\text{R.}$  ist die Vergrößerung des Volumens

Fig.  
71.

<sup>1</sup> Rationis quae inter volumina corporis eiusdem: solidi, liquidis, intercedit specimen. Berol. 1826. 4. Im Auszuge in Poggendorff's Ann. IX. 557.



den Zunahmen der Temperatur fast genau proportional, dann folgt eine rasche Verminderung bis  $55^{\circ}\text{R.}$  und sofort wieder stark zunehmende Vergrößerung, die über dem Schmelzpunkte bei  $75^{\circ}\text{R.}$  noch nicht aufhört, sondern bis  $80^{\circ}\text{R.}$  fortgeht, von wo an eine der anfänglichen fast gleiche Ausdehnung des flüssigen Metalls eintritt, die der Regel zuwider etwas kleiner ist, als die des starren Metalles vom Gefrierpunkte des Wassers an. Es wäre allerdings der Mühe werth zu ermitteln, ob dieses aufsergewöhnliche Verhalten durch das sehr krystallinische Wismuth allein oder durch dessen Verbindung mit den andern beiden Metallen bewirkt wird.

Interessant ist gleichfalls die Auffindung der Ausdehnung des *Phosphors* im festen Zustande, verglichen mit der im flüssigen. Die Wägungen geschahen hierbei im Wasser und es fand sich der Regel gemäß die Ausdehnung des flüssigen stärker, als die des festen, in beiden mit nicht merklicher Zunahme bei wachsenden Temperaturen; im Augenblicke des Schmelzens zeigte sich aber eine sehr auffallende Vergrößerung des Volumens. ERMAN fügt noch die Bemerkung hinzu, daß dieses Verhalten der untersuchten Körper sehr zur Unterstützung der Hypothese dient, wonach der Aggregatzustand der Körper und die Ausdehnung derselben durch den Conflict der Attraction ihrer Molecüle und der repulsiven Kraft des Wärmestoffs bedingt wird<sup>1</sup>.

475) Die Ausdehnung nicht metallischer fester Körper, als der Steine, des Mörtels u. s. w., betrachtet man meistens als so gering, daß sie für die praktische Anwendung keine Beachtung verdient, und außerdem sind die Messungen dieser Größen ausnehmend schwierig, weil man diese Körper nicht leicht in hinlänglich langen Stangen erhalten kann, wie bei den Versuchen mit Metallen geschieht. Inzwischen hat man wahrgenommen, daß hohe Thürme durch den Einfluß der Sonnenhitze einseitige Biegungen erhalten<sup>2</sup>, wodurch der Stand der astronomischen Werkzeuge verrückt wird, und wenn die allgemeine Erfahrung zeigt, daß alle Arten von Töpferwaare durch die Hitze des Brennens schwinden, so findet diese Zusammenziehung doch nur so lange statt, bis sie gehörig zusammengesin-

<sup>1</sup> Vergl. theoretische Untersuchungen hierüber von W. S. SARNEY in Edinb. Journ. of Science New Ser. N. 1. p. 17.

<sup>2</sup> BOUGUER machte nach einer Beobachtung an einem Steinpflaster unter dem Aequator zuerst hierauf aufmerksam. S. Industriel 1829. Janv. S. 455.



tert (hart gebrannt) sind, nachher aber dehnen sie sich allerdings durch Wärme aus, wovon man sich namentlich durch das Springen des Porcellans bei rascher Erhitzung überzeugt; auch habe ich gesehen, daß ein Porcellan-Ofen in Wien den umgelegten eisernen Reifen durch seine Ausdehnung in Folge der Erhitzung gesprengt hatte. Durch seine Versuche ist es gelungen, die Gröfse der Ausdehnung verschiedener derartiger Körper zu messen. So soll, jedoch nur annähernd genau, die Ausdehnung des weissen Marmors 0,001 und die des schwarzen 0,0004 für  $100^{\circ}\text{C.}$  betragen<sup>1</sup>. Nach Versuchen von W. BARTLITT<sup>2</sup> beträgt die Ausdehnung des Marmors (ohne Angabe der Farbe, welche allein wohl schwerlich einen solchen Einflufs haben kann, daß sie die Ausdehnung auf weniger als die Hälfte herabzubringen vermöchte, indem dieses vielmehr eine Folge der ungleichen Beschaffenheit dieses Gesteins seyn muß) 0,0010202. Eben derselbe hat auch genauere Bestimmungen für Sandstein und Granit gefunden, die in der unten folgenden Tabelle aufgenommen worden sind. Die zahlreichsten Versuche, und wohl die genauesten über diese Aufgabe, hat ADIE<sup>3</sup> angestellt, indem er sich dabei eines eigens construirten Apparates bediente, welcher noch den 30000sten Theil eines englischen Zolles angab und daher selbst kleinere Stangen, Würfel und Parallelepipeda zu messen gestattete. Im Allgemeinen fand er die Längenausdehnung der untersuchten Steine und Mörtel der des Gufseisens sehr nahe kommend; die einzelnen Werthe enthält die Tabelle. VICAT<sup>4</sup> bemerkte die Ausdehnung der Steine an einer bei Souillac über die Dordogne gebaueten Brücke anfänglich nur im Allgemeinen, und als er sich von der Thatsache hinlänglich überzeugt hatte, maß er mit einem eigens construirten Apparate die Gröfse der Ausdehnung dieses feinkörnigen weissen Kalksteins, die er für  $100^{\circ}\text{C.} = 0,000251$  fand<sup>5</sup>. Sorgfältiger verfuhr DESTIGNY<sup>6</sup>, indem er die Ausdehnung der von ihm ge-

1 The London and Paris Observer. 1831. Sept.

2 Amer. Journ. of Science T. XXII. p. 136. Biblioth. univ. 1833. p. 297. Edinburgh New Annals of Philos. N. XXVI. p. 304.

3 L'Institut 1835. N. 113. p. 222. Biblioth. univ. 1837. Juin. p. 403. Compt. rend. T. I. p. 56. Ann. des Mines T. IX. Liv. II. p. 275.

4 Ann. de Chim. et Phys. 1824. Dec.

5 Ebeud. 1827. Dec.

6 Industriel. 1829. p. 453. Dingler's polytechn. Journ. XXXIII. S. 295.

messenen Steine aus dem Unterschiede zwischen ihrer eigenen und der bekannten des Eisens und Kupfers bestimmte, welche der Controle wegen beide angewandt wurden. Eine der untersuchten Steinarten, die von St. Leu, maß er auch im trocknen und nassen Zustande, nahm hierbei aber keinen Unterschied wahr. Auf ähnliche Weise untersuchten auch JOHN DUNN und EDWARD SANG<sup>1</sup> die Ausdehnung des schwarzen und weissen Marmors, indem sie dieselbe mit der des Glases verglichen. Um die letztere für die hierbei anzuwendenden Glasröhren genauer zu ermitteln, bliesen sie eine der Röhren zu einer Kugel mit einem Haarröhrchen auf, füllten diesen Apparat mit frisch destillirtem Quecksilber, erhitzen ihn dann bis zur Siedehitze, wogen das ausgelaufene Quecksilber, und indem sie die von LAPLACE im Systeme du Monde angegebene Ausdehnung des Quecksilbers von  $\frac{1}{3117}$  für jeden Grad der Centesimalscale zum Grunde legten<sup>2</sup>, fanden sie hiernach die lineare Ausdehnung des Glases = 0,000988. Ihre Versuche ergaben, daß der weisse Marmor mehr, der schwarze weniger als das Glas ausgedehnt wurde, denn beim ersten betrug sie 0,001072, beim letzteren 0,000426. Dieses stimmt damit überein, daß die dichteren Körper sich weniger ausdehnen, denn das specifische Gewicht des weissen war 2,65, das des schwarzen dagegen 3,0.

476) Viele, wohl die meisten Körper dehnen sich durch zunehmende Wärmegrade zunehmend aus, wie im Art. *Ausdehnung* bereits erörtert wurde. DANIELL<sup>3</sup> hat das, was hierüber bekannt war, durch eine bedeutende Menge von Thatsachen vermehrt, indem er sich zum Messen der höheren Temperaturen seines Register-Thermometers bediente. Seine Messungen begannen von 62°F. (16°,67 C.) und gingen dann zuerst bis zum Siedepunkte des Wassers, demnächst bis 662°F. oder 350° C., endlich bis zum Schmelzpuncte derselben, und zeigen, daß alle von ihm untersuchte Körper sich zunehmend ausdehnen, ausserdem aber auf

1 Edinburgh New Philos. Journal. N. XXI. p. 66.

2 Diese Bestimmung ist grösser, als die von DULONG und PETIT gefundene =  $\frac{1}{3117}$  für jeden Centesimalgrad. Hiernach mußten die Beobachter die Ausdehnung des Glases zu geringe und somit die der Marmorarten zu groß finden. Der Unterschied ist nicht sehr bedeutend, allein es fällt auf, daß sie dennoch die Ausdehnung des Glases so groß fanden.

3 Philosoph. Trans. 1831. p. 448 ff.

# Wirkungen. Ausdehnung fester Körper. 897

eine außerordentliche Weise beim Schmelzpunkte. Als allgemeine Bemerkung darf noch hinzugesetzt werden, daß die *Ausdehnung der Legirungen* nicht die mittlere der vereinten Metalle ist, sondern eine eigenthümliche, die jedoch durch diese bedingt wird. Die folgende Tabelle giebt eine Uebersicht der wachsenden linearen Ausdehnungen für die zugehörigen, auf Centesimalgrade reducirten Temperaturen, die Länge bei 16°,67 C. als Einheit angenommen.

Substanzen.	Ausdehnung für		Schmelz- punct.
	83°,33	333°,33	
Graphit - Waare (0,75 Graphit, 0,25 Thon) . . . . .	1,000244	1,000703	. . . .
Wedgwood - Waare . . . . .	1,000735	1,002995	. . . .
Platin . . . . .	1,000735	1,002995	. . . .
Schmiedeeisen . . . . .	1,000984	1,004483	. . . .
Gusseisen . . . . .	1,000893	1,003943	1,016389
Gold . . . . .	1,001025	1,004238	. . . .
Kupfer . . . . .	1,001430	1,006347	1,024376
Silber . . . . .	1,001626	1,006886	1,020640
Zink . . . . .	1,002480	1,008527	1,012621
Blei . . . . .	1,002323	. . . .	1,009072
Zinn . . . . .	1,001472	. . . .	1,003798
Messing (0,25 Zink) . . . .	1,001787	1,007207	1,021841
Bronze (0,25 Zinn) . . . .	1,001541	1,007053	1,016336
Pewter (0,2 Zinn, 0,8 Kupfer) .	1,001696	. . . .	1,003776
Lettern - Metall . . . . .	1,001696	. . . .	1,004830

Das Platin schmilzt bekanntlich nicht, seine Länge betrug aber bei der größten erlangten Hitze 1,009926, und die des Schmiedeeisens beim Schmelzpunkte des Gusseisens 1,018378.

Die neu aufgefundenen Bestimmungen der linearen Ausdehnung für einen Temperaturunterschied zwischen den beiden festen Punkten des Thermometers, also für 80° R. oder 100° C., die Länge des Körpers bei 0° als Einheit angenommen, sind in der folgenden Tabelle mitgetheilt, außerdem einige wenige Verbesserungen der früheren Tabelle, die zur Unterscheidung ein Sternchen (\*) haben.



Substanzen	Größe bei 100° C.	Beobachter.
Blei . . . . .	1,00278560	DANIELL
	1,00295400	PRINSEP
Bronze . . . . .	1,00184920	DANIELL
Baustein von Caithness . .	1,00089470	ADIE
— von Arbroath . . . .	1,00089850	ADIE
Cement, römischer . . . .	1,00143489	ADIE
Eisen (Schmiede-) . . . .	1,00113475*	DULONG und PETIT
	1,00121500	PRINSEP
	1,00122400*	HORNER
	1,00125343	HASSLER
	1,00122045	DESTIGNY
	1,00118080	DANIELL
(Guss-) . . . . .	1,00107160	DANIELL
	1,00098500	NAVIER
	1,00114676	ADIE
	1,00110217	
Glas . . . . .	1,00124600	HÄLLSTRÖM
	1,00098800	DUNN und SANG
	1,00088517	
	1,00088446	MUNCKE
(Kaliglas) . . . . .	1,00076170	RUDBERG
Gold . . . . .	1,00123000	DANIELL
fast rein . . . . .	1,00143400	PRINSEP
Granit . . . . .	1,00086850	BARTLETT
rother von Peterhead	1,00089680	ADIE
grauer von Aberdeen	1,00078943	ADIE
Graphitwaare. (0,75 Gr., 0,25 Thon) . . . . .	1,00029280	DANIELL
Holz . . . . .	1,00030000	PARRY
Kalkstein, weißer . . . .	1,00025100	VICAT
grüner von Ratho . . . .	1,00080890	ADIE
Kupfer . . . . .	1,00171820*	DULONG und PETIT
	1,00171600	DANIELL
gewalztes . . . . .	1,00169100	PRINSEP
	1,00169900	Edinb. Encycl.
Lettern-Metall . . . . .	1,00203520	DANIELL
Marmor . . . . .	1,00102020	BARTLETT
weißes . . . . .	1,00100000	Lond. and Paris
schwarzes . . . . .	1,00040000	Observer
carrarischer . . . . .	1,00084867	DESTIGNY
	1,00065390	ADIE
	1,00107200	DUNN und SANG
weiß, sicil. . . . .	1,00110411	DUNN und SANG
schwarzes . . . . .	1,00042600	DUNN und SANG
schwarz, von Galway	1,00044519	DUNN und SANG

# Wirkungen. Ausdehnung fester Körper. 899

Substanzen	Größe bei 100° C.	Beobachter.
von St. Béat . . .	1,00041810	DESTIGNY
von Solst . . .	1,00056849	DESTIGNY
Messing . . . . .	1,00187821	DESTIGNY
	1,00176050	SABINE
geglühetes . . .	1,00189163	HASSLER
	1,00190600	PRINSEP
(0,25 Zink, 0,75 Kupf.)	1,00214440	DANIELL
Pewter . . . . .	1,00203520	DANIELL
Platin . . . . .	1,00088200	DANIELL
Sandstein . . . . .	1,00171570	BARTLETT
von Liver-Roch . .	1,00117430	ADIE
Silber . . . . .	1,00195120	DANIELL
mit $\frac{1}{3}$ Kupfer . . .	1,00190400	PRINSEP
Stein, von Vernon sur Seine	1,00043027	DESTIGNY
von St. Leu . . .	1,00064890	DESTIGNY
schiefrig, von Penrhyn	1,00103760	ADIE
Ziegel, ord. . . .	1,00055020	ADIE
spröder . . . . .	1,00049280	ADIE
Tannenholz . . . . .	1,00035200	STRUVE
	1,00049590	KATER
Thon, holländ. Pfeife . .	1,00045730	ADIE
Wedgwood-Stange . .	1,00045294	ADIE
Waare . . . . .	1,00088200	DANIELL
Zink . . . . .	1,00297600	DANIELL
Zinn . . . . .	1,00176040	DANIELL

477) Unsere Kenntniss der Ausdehnung fester Körper durch Wärme ist durch einen für die Theorie höchst wichtigen Beitrag erweitert worden, in MITSCHERLICH<sup>1</sup> die höchst interessante Entdeckung machte, daß gewisse Krystalle sich nach der Richtung ihrer Axen verschieden ausdehnen. Bei seiner Messung von Kalkspathkrystallen mittelst eines Pistor'schen Repetitions-Goniometers gewahrte er einen Unterschied der Winkel, dessen Ursache er in nichts anderem, als dem Einflusse der Temperatur glaubte suchen zu dürfen, und wirklich wuchs dieser Unterschied durch Erhöhung der Wärme, so daß er für 100° C. bis zu 8'30" sieg. Durch Fortsetzung der Versuche, wobei er die Krystalle in Quecksilber erhitze, gelangt er zu folgenden allgemeinen Resultaten: 1) Krystalle, die zum regelmäßigen Systeme

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. I. 125. Vergl. Phil. Mag. first Ser. T. LXIV. p. 162. Lond. and Edinb. Phil. Mag. T. I. p. 417.

gehören und keine doppelte Strahlenbrechung zeigen, dehnen sich nach allen Seiten gleichmäßig aus. 2) Krystalle, deren primitive Form ein Rhomboëder oder sechsseitiges Prisma ist, verhalten sich in der Richtung der Hauptaxe anders gegen die Wärme, als in der der Nebenaxen. Der Kalkspath z. B. dehnt sich in der Richtung der Hauptaxe, die beide Winkel mit einander verbindet, anders aus, als nach den Nebenaxen, die hierauf senkrecht stehen; indess ist bei letzteren in diesem Systeme die Ausdehnung gleich. 3) Krystalle, bei denen die doppelte Strahlenbrechung von zwei Axen abhängig ist (z. B. deren primitive Figur ein Rectangulär-Oктаëder, ein Rhomben-Oктаëder ist), dehnen sich nach allen drei Richtungen verschieden aus. 4) Die Ausdehnung der Krystalle steht in einem bestimmten Verhältniß zu den optischen Axen, und zwar so, daß die kleineren Axen sich verhältnißmäßig stärker ausdehnen. FARSENEL<sup>1</sup> bediente sich eines sinnreichen Verfahrens, um die Sache anschaulich zu machen. Er leimte zu diesem Ende vermittelst eines in der Hitze flüssigen Leims zwei dünne Blättchen krystallisirten Gypses so auf einander, daß ihre Axen sich durchkreuzten, und indem sie sich dann nach dem Festwerden des Leims beim Erkalten bloß nach einer Richtung stark zusammenzogen, entstand eine schiefgebogene Platte. MITSCHERLICH<sup>2</sup> verfolgte die Erscheinung weiter, aus welcher nach richtiger Ansicht unverkennbar hervorgeht, daß die Molecüle nach den durch die Axen bezeichneten Richtungen verschieden angeordnet sind, was jedoch bei den zum regulären Systeme gehörigen, z. B. der Blende und dem Spinell, nicht der Fall ist, wohl aber bei denen, die zur Krystallform des Quadratoktaëders, so wie zu der des Rhomboëders und des sechsseitigen Prisma's gehören. Durch weiter fortgesetzte und oft wiederholte Versuche überzeugte er sich, daß die Ausdehnung der dieses unerwartete Verhalten zeigenden Körper von ihren Axen abhängig sey, sofern namentlich beim Kalkspath die größte Ausdehnung in der Richtung der kleinen Axe statt finde, in welcher die Atome sich am nächsten liegen, daß die Ausdehnung ferner bei verschiedenen, zum nämlichen Systeme gehörigen Krystallen

<sup>1</sup> Bullet. des Scienc. math. 1824. Fevr. p. 100. Poggendorff's Ann. II. 109.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. X. 187.



ungleich sey, ohne daß diese Ungleichheit in einem bestimmten Verhältnisse zur Länge ihrer Axen stehe.

Demnächst wandte er sich zu der Aufgabe, außer der relativen Ausdehnung dieser Krystalle auch die absolute zu messen. Hierzu fand er sich um so mehr bewogen, als in Gemäßheit der Veränderung der Winkel beim Kalkspath die Ausdehnung desselben in der Richtung der Hauptaxe für  $100^{\circ} \text{C.} = 0,00342$ , also größergefunden worden war, als die irgend eines andern Fossils. Die Messung der absoluten Ausdehnung dieser Krystalle stellte er gemeinschaftlich mit DULONG nach dessen Methode<sup>1</sup> an, und es ergab sich hieraus die Gesamt-Ausdehnung des Kalkspaths für  $100^{\circ}$  Temperaturunterschied  $= 0,001961$ , also kleiner, als die in einer Richtung. Wegen dieses überraschenden Resultates maß er die Ausdehnung des Kalkspaths an zwei Stücken, bei dem einen in der Richtung der Hauptaxe, beim andern in der auf diese perpendicularen, mittelst des Sphärometers, verglich sie zugleich mit der des Glases und fand hierdurch, daß dieses Fossil, indem es sich in der Richtung der Hauptaxe durch Wärme ausdehnt, sich in der auf diese normalen zusammenzieht. Das Glas dehnt sich nach DULONG um  $0,000861$  aus, und da dieselbe in diesen Versuchen  $0,001421$  mehr betrug, als die des Kalkspaths in der auf die Hauptaxe lothrechten Richtung, so mußte sich letzterer um  $0,001421 - 0,000861 = 0,00056$  zusammengezogen haben. Hiernach findet also in der Richtung der Hauptaxe nach der Winkelmessung eine wirkliche Ausdehnung von  $0,00342 - 0,00056 = 0,00286$  statt. Hiervon die Ausdehnung nach der hierauf lothrechten abgezogen giebt eine totale Ausdehnung von  $0,00286 - 2 \times 0,00056 = 0,00174$ , statt daß die directen Messungen  $0,001961$  gegeben hatten, eine Abweichung, die bei so zusammengesetzten Bestimmungen für nicht groß gelten muß. MITSCHERLICH<sup>2</sup> hat später ein einfaches Verfahren angegeben, diese ungleiche Ausdehnung wahrzunehmen. Dieses kann geschehen bei geeigneten Zwillingskrystallen, namentlich denen des Gypses, oder durch passende Vereinigung zweier Stücke mittelst eines Kittes, welcher die Siedehitze verträgt. In derjenigen Temperatur, die sie bei ihrer Vereinigung hatten, liegen ihre Flächen  $cc, c'c'$  Fig.

72.

<sup>1</sup> 8. Bd. I. S. 577.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. XLI. 213.

in einer geraden Ebene und geben daher nur ein Bild, in höherer bilden sie einen stumpfen Winkel und geben zwei Bilder.

#### b) Ausdehnung tropfbar-flüssiger Körper.

478) In diesem Gebiete ist seit dem Erscheinen des ersten Bandes dieses Werkes viel geschehen, welches sich am besten der Uebersicht früherer Untersuchungen in der dort gewählten Ordnung anreihen läßt<sup>1</sup>. Ueber die *Ausdehnung des Quecksilbers* sind keine weiteren Versuche angestellt worden, weil die darüber bereits bekannten allen Forderungen genügen. Desto größserer Fleiß ist von vielen Seiten aufgewandt worden, die

#### a) Ausdehnung des Wassers

genauer zu erforschen. Ein Vorschlag von MEIKLE<sup>2</sup>, hierzu, und namentlich zur Auffindung des Punctes der größten Dichtigkeit, einen umgekehrten doppelten Heber in Anwendung zu bringen, möge nur beiläufig erwähnt werden, denn man übersieht bald, daß für Messungen dieser Art, namentlich beim Wasser, wegen der Capillarität die Scale die erforderliche Feinheit nicht erhalten kann. Bei weitem die zahlreichsten und genauesten Versuche zur Aufhellung dieses Problems hat HÄLLSTRÖM angestellt, diesen schlossen sich die von DESPRETZ an; meine eigenen muß ich gleichfalls erwähnen, und auch STAMPFER hat einen nicht unwichtigen Beitrag hierzu geliefert. Wir wollen diese alle hier der Reihenfolge nach, weil sie sich auf einander beziehen, mit der nöthigen Ausführlichkeit betrachten, um zu einer sichern Grundlage der anzunehmenden Gröfsen zu gelangen.

479) HÄLLSTRÖM<sup>3</sup> hatte schon früher eine Reihe von Versuchen hierüber angestellt und nahm dann dieses Problem abermals vor. Zuerst giebt er eine prüfende Uebersicht der früheren Bemühungen von DE LUC, DALTON, BLAGDEN und GILPIN,

<sup>1</sup> Eine sehr vollständige Zusammenstellung der bekannten Thatsachen findet man in: Dissert. phys. inaug. de dilatatione liquidorum per calorem. Scr. GEN. SIMONS. Traj. ad Rhen. 1823.

<sup>2</sup> Philos. Magaz. T. LXVIII. p. 166.

<sup>3</sup> Vetenskaps Acad. Handlingar för År 1823. Poggendorff's Ann. I. 125.

RUMFORD, TRALLER, HOPE, G. G. SCHMIDT, CHARLES, LEFFRE-GIVREAU, BISCHOF und von ihm selbst, welche sämmtlich in dem hierher gehörigen Artikel<sup>1</sup> bereits erwähnt worden sind, außerdem aber die von EKSTRAED<sup>2</sup>, welcher sich der durch RUMFORD, TRALLER und HOPE angewandten Methode bediente und damit den Punct der größten Dichtigkeit zwischen 3°,6 und 3°,9 C. fand. Gelegentlich können hier auch noch die Versuche ACHARD's<sup>3</sup> erwähnt werden, welcher die Ausdehnung von vierzig verschiedenen Flüssigkeiten nach der durch DE LUC angewandten Methode zu bestimmen suchte; allein da er auf die Ausdehnung des Glases keine Rücksicht nahm und außerdem die bei solchen Versuchen unerläßlichen näheren Bestimmungen fehlen, so sind die erhaltenen Resultate ohne eigentlichen Werth. Bei seinen neuen Versuchen bediente sich HÄLLSTRÖM einer kleinen hohen Glaskugel, die nach dem Zublasen mit einem geringen Uebergewichte im Wasser niedersank und aus deren Gewichtsverluste im Wasser die Dichtigkeit desselben nach gehöriger Correction für die Ausdehnung des Glases sich finden liefs. Um alle Ursachen der zu begehenden Fehler möglichst zu vermeiden, mafs er zuerst die Ausdehnung des gebrauchten Glases (§.473), und erhielt hierfür die angegebene, von allen andern bedeutend abweichende Bestimmung. Diese Kugel, mittelst eines dünnen Haares am einem Arme einer feinen Waage von HUNTER hängend, senkte er in das Wasser, dessen Gefäfs in einem gröfseren, mit Wasser gefüllten, stand, um die Temperatur des Wassers im innern Gefäfs auf jede verlangte Temperatur dadurch zu bringen, dafs man dem des äufseren entweder heifses Wasser oder Schnee zusetzte. Der Gewichtsverlust der Kugel, für die Ausdehnung des Glases corrigirt, gab dann die wechselnde Dichtigkeit des Wassers, worin sie hydrostatisch gewogen wurde, für die verschiedenen Temperaturen. Diese Wägungen wurden von 0°,8 bis 32°,5 ausgedehnt, und der Calcul ergab die Temperatur für den Punct der größten Dichtigkeit = 4°,108 C. in der Art, dafs ein Werth = 3°,678 als kleinster und = 4°,583 aufser den Grenzen der Wahrscheinlichkeit liegt.

480) Als ein schätzbarer Nachtrag zu diesen Versuchen ist

1 S. Art. Ausdehnung. Bd. I. S. 601 ff.

2 Dissert. acad. de max. dens. aquae faven. Lund. 1819.

3 Nouveaux Mém. de l'Acad. de Berlin. 1784.



eine folgende Arbeit eben dieses gelehrten Physikers zu betrachten<sup>1</sup>, wobei er sich der von RUMFORD und TRALLER angewandten Methode bediente. Er füllte ein Glasgefäß von 4 schwedischen Decimalzollen Weite bis zu 8 Zoll Höhe mit Wasser, hing in der Axe desselben zwei feine und sorgfältig corrigirte Thermometer auf, das eine 1,5 Z. über dem Boden, das andere 2 Z. unter der Oberfläche, brachte das Gefäß abwechselnd in ein warmes Zimmer und in die äußere Kälte, und beobachtete den Stand der Thermometer während des langsamen Erwärmens und Erkaltens. Das obere Thermometer zeigte anfangs beim Erkalten eine höhere Temperatur, beim Erwärmen aber eine geringere, als das untere, jedoch nur bis zu einem gewissen Grade, worauf dann ein entgegengesetztes Verhalten eintrat; in beiden Fällen bewegte sich das untere langsamer, als das obere, und die Temperatur, wo ersteres von letzterem eingeholt wurde, ist als dem Puncte der größten Dichtigkeit des Wassers zugehörig zu betrachten. Mit Recht wird bemerkt, daß TRALLER zu einem falschen Schlusse verleitet wurde, indem er diesen Punct bei  $4^{\circ},35$  C. setzte, weil beide Thermometer bei dieser Temperatur mehrere Tage unverändert standen, denn dieses war die Folge des Einflusses der dieser gleichen äußeren Wärme und würde bei  $3^{\circ},35$  gleichfalls statt gefunden haben. Der sichere Weg war daher, äufsere niedrigere und höhere Temperaturen zu wählen, wie durch HÄLLSTRÖM geschah, bei dessen Versuchen die höhere  $20^{\circ}$  C. betrug, die niedere zwischen  $-4^{\circ},5$  und  $+3^{\circ}$  C. lag. Wollte man noch sicherer verfahren und mögliche Fehler noch vollständiger vermeiden, so dürfte es rathsam seyn, die höhere Temperatur eben so weit über, als die niedere unter  $4^{\circ}$  C. zu wählen, da man diese als diejenige betrachten kann, welche im sehr genäherten Werthe dem Puncte der größten Dichtigkeit zugehört. Aus 14 Versuchsreihen, deren 7 den zunehmenden und 7 den abnehmenden Temperaturen zugehörten, ergab sich für die ersten der Punct der größten Dichtigkeit bei  $4^{\circ},575$  und für die letzten bei  $3^{\circ},433$ , also im Mittel bei  $4^{\circ},004$ . Nach der Berechnung der möglichen Fehler soll aber dieses Resultat weniger genau seyn, als das durch Wägungen erhaltene.

481) Um dieselbe Zeit wurde ich veranlaßt, über die

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. IX. 590.

Ausdehnung der tropfbaren Flüssigkeiten eine lange Reihe von Untersuchungen anzustellen, wobei mir zwei geübte Gehülfen, Dr. v. KÖNIG und insbesondere Dr. ANSTH, Letzterer auch bei den Berechnungen, sehr schätzbare thätige Hülfe leisteten<sup>1</sup>. Zu den Messungen dienten zwei Kugeln an genau calibrirten Thermometerrohren. Durch sehr mühselige, aber höchst sorgfältige Wägungen mit Quecksilber wurde die Ausdehnung des Glases für ungleiche Temperaturen und der Inhalt der Kugeln ermittelt, um die Werthe der willkürlichen Theile der Röhrchen, die durch die feinsten geätzten Linien auf ihnen bezeichnet waren, zu bestimmen. Damit die Ausdehnungen stärker wahrnehmbar würden, waren die Kugeln, vorzüglich die eine, im Verhältniß zu den engen Röhren beträchtlich groß; es mußte daher während der Versuche eine gewisse Menge der Flüssigkeit herausgetrieben und dann die Messung wieder fortgesetzt werden, wodurch jedoch der Genauigkeit der Resultate kein Abbruch geschah. Endlich ist noch zu bemerken, daß die Thermometer genau geprüft waren; die Kugel des jedesmal angewandten wurde neben der des Meßröhrchens in der Mitte eines Gefäßes mit Wasser oder für höhere Temperaturen mit vorher abgedampftem Olivenöl gehalten, während ein Gehülfe fortwährend diese Flüssigkeit mit einem Holzstäbchen umrührte; das sie enthaltende Gefäß aber stand in einem größeren, mit Wasser gefüllten, oder über einer Weingeistlampe, und weil das Thermometer der größeren Kugel des Meßröhrchens leicht vorseilte, so wurde keine Beobachtung aufgezeichnet, bevor nicht der Thermometerstand mehrmals mit stets kleineren Unterschieden über und unter der bestimmten Temperatur geschwankt hatte und endlich mit dem Stande der Flüssigkeit im Röhrchen einige Zeit unverändert blieb<sup>2</sup>. Auf diese Weise wurden drei Reihen Beobachtungen vom Gefrierpuncte des Wassers an, wo-

1 Mém. prés. à l'Acad. Imp. des Sciences de St. Petersbourg par divers Savans. T. I. 1850. p. 249.

2 Diese Methode erfordert zwar viele Zeit, giebt aber sehr genaue Resultate. Es lassen sich die Ausdehnung der Flüssigkeit im Meßröhrchen und die des Quecksilbers im Thermometer durch anhaltende Oscillationen einander so nahe bringen, daß die geringsten Temperatur-Unterschiede bei beiden eine Veränderung nach der nämlichen Seite erzeugen, was evident die Gleichheit der Wärme beider darthut.



bei zugleich zur Controle des Thermometers schmelzender Schnee diente, bis zum Siedepuncte angestellt; in den beiden ersten wurden die beobachteten Gröfsen für die jedem Mefsröhrchen zugehörige Ausdehnung des Glases corrigirt, bei der dritten aber kam die Bd. I. S. 606 angegebene *Compensation* zur Anwendung<sup>1</sup>. Diese besteht einfach darin, dafs man so viel Quecksilber in die Kugel bringt, als erforderlich ist, um durch dessen Ausdehnung die des Glases aufzuheben. Heifst die zur Compensation erforderliche Menge Quecksilber  $y$ , und der Coefficient seiner Ausdehnung  $k$  (nach Dulong und Petit  $\frac{1}{555}$  für  $1^\circ \text{C.}$ ), der Coefficient der kubischen Ausdehnung des Glases aber  $k'$ , so ist für die Temperatur  $= t$  die Ausdehnung des Quecksilbers  $= yk$ , die des Glases aber, die Gröfse der Kugel nach ihrem Inhalte  $= v$  gesetzt,  $= vk't$ , und da beide gleich seyn sollen, erhält man  $y = \frac{vk'}{k}$ , wobei dann aber nicht zu übersehen ist, dafs die Quantität der in der Kugel befindlichen Flüssigkeit um so viel geringer wird, als die des aufgenommenen Quecksilbers beträgt. Diese Compensation ist sehr zu empfehlen; denn da die hiermit erhaltene Beobachtungsreihe mit zwei andern verglichen wurde, zeigte sie sich bei der Berechnung als hinlänglich genau, obgleich sie nur zur Prüfung der Zulässigkeit dieser Compensation angestellt wurde.

482) Es schien mir am angemessensten, das Mittel aus allen drei Beobachtungsreihen zu nehmen und hieraus die Curve der Ausdehnung des Wassers nach der von THOMAS YOUNG angegebenen Formel

$$\Delta v = at + bt^2 + ct^3 + dt^4$$

zu berechnen, die dann zugleich für  $\frac{d\Delta v}{dt} = 0$  das Minimum oder den Punct der grössten Dichtigkeit  $= 3^\circ,78$  gab. Inzwischen hatte sich die erwähnte Compensation der Ausdehnung des Glases durch Wärme so befriedigend gezeigt, dafs dieses den Wunsch erzeugte, vermittelst der Anwendung derselben den Punct der grössten Dichtigkeit des Wassers direct und unmittelbar zu finden. Auf diese Weise wurden die in folgender Tabelle enthaltenen Werthe gefunden, wenn  $t$  die Temperaturgrade nach C.,  $\vartheta$  die Theilstriche des Mefsröhrchens

<sup>1</sup> Sie ist dort nicht richtig angegeben und daher hier verbessert.



bezeichnet und das Volumen des Wassers aus dem Verhältnisse eines Theilstriches zur Gesamtmasse des Inhalts berechnet ist.

t	g	Volumen	t	g	Volumen
0°,00	38,0	1,00000000	2°,50	37,0	0,99999118
0,50	37,7	0,9999705	2,75	36,9	0,9998919
0,75	37,6	0,9999607	3,00	36,9	0,9998919
1,00	37,5	0,9999509	3,25	36,8	0,9998822
1,25	37,4	0,9999411	3,50	36,8	0,9998822
1,50	37,4	0,9999411	3,75	36,8	0,9998822
1,75	37,3	0,9999313	4,00	36,9	0,9998919
2,00	37,2	0,9999214	4,25	36,9	0,9998919
2,25	37,1	0,9999116			

Das hier erhaltene Resultat ist sehr merkwürdig, wenn man die Genauigkeit der Beobachtungen erwägt. Auf die wenigen Bestimmungen wurden sicher drei Stunden verwandt, die größtentheils den zwischen 3° und 4° liegenden gewidmet waren, weil wir nicht abließen, nach dem eigentlichen scharfen Punkte der größten Dichtigkeit, wobei das Wasser im Röhrchen ohne Correction vom Herabsinken zum Aufsteigen übergehen mußte, zu suchen, bis unsere unerschöpfliche Geduld an der Unmöglichkeit einer schärferen Bestimmung scheiterte, denn das scharf unterscheidbare Ende des Wasserfadens im Meßröhrchen stand unbeweglich still, sobald die Temperatur über 3° hinausgegangen war, bis sie 4° erreicht hatte, und so umgekehrt, wenn wir bei abnehmender Temperatur beobachteten. Das gebrauchte Thermometer von GREINER, dessen Scale nur bis 30° R. reicht und in 0°,2 R. getheilt ist, so daß sich also 0°,1 R. oder 0°,125 C. sehr genau schätzen läßt, gestattete keinen dieser Größe übersteigenden Fehler, die Theilstriche des Meßröhrchens ließen keinen parallaxtischen Fehler zu, denn durch Umdrehung desselben um seine Axe bildete die feine Theilungslinie einen Kreis, unter oder über welchem das Ende des Wasserfadens sich scharf messen ließ, die Quecksilber-Compensation im Röhrchen war die nämliche, womit die ganze dritte Reihe von Beobachtungen gemacht wurde, und wäre sie daher so viel zu groß oder zu klein gewesen, um einen im Bereiche dieser wenigen Grade meßbaren Fehler zu erzeugen, so mußte dieser vielfach vergrößert in der Nähe des Siedepunctes auffallend hervortreten, was aber nicht statt fand. Alles dieses als ge-

gründet vorausgesetzt führt zu dem Resultate, daß nicht über  $3^{\circ}$  und unter  $4^{\circ}$  C. ein Stillstandspunct in der Ausdehnung des Wassers eintritt, wo dieselbe gänzlich fehlt, oder zu gering ist, als daß sie durch einen, dem von uns gebrauchten an Feinheit gleichen Apparat wahrnehmbar seyn sollte. Uebrigens werden auch bei andern Erscheinungen solche Stillstandspuncte angetroffen, z. B. bei dem Erkalten der Metalllegirungen (§. 457), und es hat daher nichts Widersprechendes, einen solchen beim Uebergange von der Ausdehnung zur Zusammenziehung anzunehmen, mindestens kann ich selbst, da ich diesem so einfachen Versuche, der keine Täuschung zuläßt und in so enge Fehlergrenzen eingeschlossen ist, beigewohnt habe, an der Existenz eines solchen Stillstandspunctes nicht zweifeln. Eins darf ich jedoch hier nicht unbemerkt lassen, und zwar aus Gründen, die aus den später folgenden Untersuchungen von selbst hervorgehn. Das gebrauchte Thermometer, dessen Nullpunct ich so oft zu untersuchen veranlaßt wurde, hatte diesen bei  $-0^{\circ},1$  sehr genau; allein dieser Fehler ist nicht corrigirt worden, wie mir aus überwiegenden Gründen jetzt wahrscheinlich wird, und vermuthlich aus dem Grunde, weil uns nur daran gelegen war, in der Nähe von  $4^{\circ}$  den Punct des Minimums zu finden, und ich den Fehler bei der Vergleichung mit andern geprüften Thermometern nicht mehr wahrnahm, wenn die Temperatur bis über  $3^{\circ}$  C. gestiegen war. Bei nochmaliger Uebersicht der in der Tabelle mitgetheilten Werthe wird aber dieser Einfluß sichtbar, denn nach der Vergleichung mit den andern gefundenen Größen konnte der Wasserfaden im Meßröhrchen durch die Temperaturzunahme von  $0^{\circ}$  bis  $0^{\circ},5$  C. nicht von 38 Theilstreichen zu 37,7 übergehn. Obgleich ich aber überzeugt bin, daß dieser Fehler, sofern er aus der Zusammenziehung des Glases folgt, wenige Grade über dem Nullpuncte wieder verschwindet<sup>1</sup>, so wird es mir doch mehr als wahrscheinlich, daß er gerade bei diesen, von unten auf angestellten Messungen von Einfluß war. Wenn wir demnach nicht annehmen wollen, daß das Wasser genau beim Nullpuncte schon einer Ausdehnung entgegengeht, und daher den genannten Fehler als die Ursache des raschen Sprunges von 38 zu 37,7 erkennen, so würde dieser die ganze Reihe treffen, ungeachtet der großen Sorgfalt, die der scharfen

1 Vergl. Thermometer Bd. IX. S. 932. Anm.

Messung zwischen  $3^{\circ}$  und  $4^{\circ}$  gewidmet wurde. Hiernach würden daher die angegebenen Temperaturen um  $0^{\circ},1$  C. weiter rücken und der Stillstandspunct der Ausdehnung des Wassers begünne bei  $3^{\circ},4$  und endigte bei  $4^{\circ},1$ . Gewiß ist einmal, daß dieser sogenannte Stillstandspunct bei dem gebrauchten Thermometer, wie oft auch mit zunehmenden oder abnehmenden Temperaturen gemessen wurde, stets zwischen  $3^{\circ}$  und  $4^{\circ}$  so lag, wie die Tabelle dieses anzeigt.

483) Unterdeß stellte auch STAMPFER<sup>1</sup> eine Reihe von Beobachtungen an, wozu er sich der Methode der Abwägungen mit einem hohlen messingnen Cylinder bediente, damit derselbe leichter die Wärme des Wassers genau annehmen möchte, um hiernach seine eigene Ausdehnung zu corrigiren. Uebergeln wir die hiermit zugleich verbundene Bestimmung des absoluten Gewichtes eines bestimmten Volumens Wasser nach Wiener Maß, und genügt im Allgemeinen die Bemerkung, daß mit der für solche Messungen unerlößlichen Genauigkeit verfahren wurde, so wird bloß erfordert, die zunächst sich auf die Ausdehnung des Wassers bezüglichen Resultate mitzutheilen. Die Versuche gehören zu Temperaturen zwischen  $-0^{\circ},4$  und  $+30^{\circ},2$  R. und geben, die einzelnen Reihen für sich berechnet, für den Punct der größten Dichtigkeit im Minimum  $2^{\circ},922$  und im Maximum  $3^{\circ},61$ , im Mittel aber  $3^{\circ}$  R. oder  $3^{\circ},75$  C. mit einer wahrscheinlichen Unsicherheit von  $\pm 0^{\circ},014$  R. Für die Dichtigkeit D des Wassers bei verschiedenen Temperaturen nach der hunderttheiligen Scale giebt STAMPFER dann folgende Gleichung, die größte Dichtigkeit = 1 gesetzt:

$$D = 0,999887 + 0,000060932 t - 0,0000084236 t^2 \\ + 0,000000058 t^3 - 0,000000001217 t^4,$$

wonach eine Tabelle der Dichtigkeiten von  $-3^{\circ}$  C. bis  $+40^{\circ}$  C. berechnet worden ist. Eine Vergleichung mit früheren Resultaten ergibt, daß die durch STAMPFER gefundenen Dichtigkeiten geringer sind, als alle übrigen, namentlich auch als die durch HÄLLSTRÖM und mich selbst gefundenen. Für die Dichtigkeit beim Siedepuncte giebt die Formel  $0,9575742$ , statt daß ich  $0,9587371$  erhalten habe, wonach also auch bis zu diesem Puncte jene Werthe stets geringer bleiben.

<sup>1</sup> Jahrbuch des k. k. polyt. Instituts. Th. XVI. S. 1. Poggendorff's Ann. XXI. 75.



484) Um das so vielseitig untersuchte Problem zur definitiven Lösung zu bringen, hat HÄLLSTRÖM die bis dahin bekannten bedeutenden Versuche, insbesondere die meinigen, einer eingreifenden Kritik unterworfen, wofür ihm das wissenschaftliche Publicum großen Dank schuldig ist, insbesondere aber ich selbst, da die Ueberlegenheit dieses gelehrten Physikers offen anerkennen mir nur Vergnügen machen kann. Zuerst sucht HÄLLSTRÖM den von ihm gefundenen Coefficienten für die Ausdehnung des Glases zu rechtfertigen, indem er zeigt, daß seine Messungen der Ausdehnung des Wassers, wenn sie nach andern Bestimmungen für den Einfluß des Glases corrigirt werden, den Punct der größten Dichtigkeit offenbar zu niedrig geben. Dieses Argument dürfte von geringerem Gewichte seyn, als ein anderes, welches gleichfalls geltend gemacht wird, nämlich daß das untersuchte Glas ein specielles von großer Härte war. Anderweitige Untersuchungen zeigen aber, daß die zusammengesetzten Körper von derjenigen Classe, wozu auch das Glas gehören mag, je nach ihrer Beschaffenheit sich sehr ungleich ausdehnen, wie aus der oben (§. 476) mitgetheilten Tabelle ersichtlich ist; außerdem aber scheint das Glas in einer dem Gefrierpuncte des Wassers nahe liegenden Temperatur eigenthümlichen Gesetzen der Ausdehnung zu unterliegen, worauf die Verrückung des Gefrierpunctes der Thermometer beruht. Wenn man außerdem berücksichtigt, daß HÄLLSTRÖM's Messungen der Ausdehnung des Glases<sup>1</sup> nur zwischen 3° und 30° liegen, so dürfte dieses allerdings den dagegen erhobenen Zweifeln entgegnenzustellen seyn. HÄLLSTRÖM hat sich die Mühe genommen, seine Messungen der Ausdehnung des Wassers noch einmal, und zwar in der Art, daß nicht das Endresultat, wie früher, sondern jede einzelne Messung für die Ausdehnung des Glases corrigirt ist, zu berechnen, und hieraus ergiebt sich dann der Punct der größten Dichtigkeit bei 4°,031 mit einem möglichen Fehler von  $\pm 0,134$ .

Um in Beziehung auf die gegen meine Messungen und Berechnungen gemachten Einwendungen kurz zu seyn, wird Folgendes genügen. Zuerst habe ich die Gleichung für die Curve der Ausdehnung des Wassers nur bis zur vierten Decimalstelle berechnet, was offenbar nachtheilig ist, sobald es sich um

1 Poggendorff's Ann. I. 151.

eine so feine Bestimmung handelt, als die des Punctes der größten Dichtigkeit. Hiervon überzeugte ich mich später, als ich diesen Punct für den absoluten Alkohol suchte und ihn durch eine solche Gleichung offenbar unrichtig fand, obgleich den Messungen die größte Aufmerksamkeit gewidmet war; sehr natürlich mußte daher eine bis zur dritten Potenz reichende Rechnung merklich abweichende Resultate geben, nicht zu gedenken, daß eine weiter fortgesetzte Rechnung eine solche Masse von Zahlen erfordert, daß mögliche Verwirrungen kaum zu vermeiden sind. Zweitens aber habe ich mich überzeugt, daß die von THOMAS YOUNG vorgeschlagene und seitdem überall angewandte Formel, wonach

$$Vt = 1 + at + bt^2 + ct^3 + \dots$$

gesetzt wird, die eigentliche Ausdehnungscurve nicht absolut genau giebt, wenn die Exponenten nach der Reihe der ganzen Zahlen zunehmen. Einen überzeugenden Beweis hiervon liefern die Versuche mit Schwefelsäure, die gewiß zu den vorzüglichsten unter allen gehören, und dennoch war es unmöglich, die durch Berechnung erhaltenen Werthe mit den durch Beobachtung gefundenen bis auf mäßige Differenzen in Einklang zu bringen. Je ausgedehnter daher die Reihe der Beobachtungen ist, desto geringer wird die erforderliche Uebereinstimmung. Der Werth der durch unglaubliche Mühe erhaltenen, in beiden Abhandlungen veröffentlichten, Untersuchungen liegt diesernach hauptsächlich in den sehr genauen Messungen. Es war daher ein sehr glücklicher Gedanke und eine höchst verdienstliche Arbeit HÄLLSTRÖM's, daß er zur endlichen Erledigung des so langen ventilirten Problems jede der von mir gemachten Beobachtungsreihen einzeln nach der Methode der kleinsten Quadrate, jedoch nur von 0° bis 33° C., berechnete, um den Einfluß der höheren Grade auf die Bestimmung des Punctes der größten Dichtigkeit auszuschließen. Auf diese Weise giebt die erste Versuchsreihe für den Punct der größten Dichtigkeit

$$t' = 3^{\circ},879 \pm 0^{\circ},058 \text{ C.}$$

und die zweite

$$t' = 3^{\circ},972 \pm 0^{\circ},159,$$

die 3te weicht hiervon beträchtlich ab, indem sie  $t = 3^{\circ},406 \pm 0^{\circ},206$  giebt. Hierunter ist die erste offenbar die zuverlässigste, weil

sie 33 Werthe für einzelne Grade enthält und die Versuche ausserdem mit dem grösseren, durch B bezeichneten Messröhrchen angestellt wurden; die dritte Reihe dagegen ist in der Abhandlung selbst S. 40 als die mindest zuverlässige angegeben und sollte hauptsächlich dienen, die Anwendbarkeit der Compensation zu prüfen. Auch die durch STAMFFER gemachten Messungen sind durch HÄLLSTRÖM einer abermaligen Berechnung unterworfen worden und geben für den Punkt der grössten Dichtigkeit des Wassers:

$$t' = 3^{\circ},755 \pm 0^{\circ},073,$$

oder, wenn die über  $25^{\circ}$  C. liegenden Beobachtungen wegen eines in ihnen vorhandenen constanten Fehlers ausgeschlossen werden:

$$t' = 3^{\circ},790 \pm 0^{\circ},140 \text{ C.}$$

Hiernach wären also für die Lösung dieses Problems folgende Werthe vorhanden:

$$\text{nach HÄLLSTRÖM } t' = 4^{\circ},03 \pm 0^{\circ},135 \left\{ \begin{array}{l} 4^{\circ},165 \\ 3,897 \end{array} \right.$$

$$\text{— MÜNCKE } t' = 3^{\circ},879 \pm 0,058 \left\{ \begin{array}{l} 3,937 \\ 3,821 \end{array} \right.$$

$$\text{— MÜNCKE } t' = 3,972 \pm 0,159 \left\{ \begin{array}{l} 4,131 \\ 3,813 \end{array} \right.$$

$$\text{— STAMFFER } t' = 3,790 \pm 0,140 \left\{ \begin{array}{l} 3,930 \\ 3,650. \end{array} \right.$$

Diese Werthe stimmen so genau überein, als die Fehlergrenze gestattet, und geben im Mittel

$$t' = 3^{\circ},92 \text{ C.}$$

Wenn man aber nach HÄLLSTRÖM den Mittelwerth mit Berücksichtigung des Gewichts eines jeden sucht, so findet man

$$t' = 3^{\circ},90 \pm 0,04,$$

und dieses muß für so genau gelten, als der gegenwärtige Zustand der Wissenschaft die Bestimmung gestattet<sup>1</sup>.

<sup>1</sup> Dieses Resultat, von einem so gelehrten Physiker durch den mühsamsten Calcül erhalten, kann nur vom höchsten Interesse seyn, denn es beweist die Genauigkeit der angestellten Versuche, und erweckt um so mehr das Vertrauen zu meinen übrigen, als gerade diese die ersten waren und also leicht die am meisten verwerflichen



Zur Auffindung des Volumens und der Dichtigkeit des reinen Wassers für die Temperaturen von 0° bis 100° C. wählt HÄLLSTRÖM auf gleiche Weise zweckmäßig diejenigen Formeln, welche sich bei der Prüfung am geeignetsten zur Bestimmung der Temperatur der größten Dichtigkeit erwiesen haben, nämlich die aus seinen eigenen Messungen, die beiden aus meinen zwei ersten Versuchsreihen und die aus STAMPFER's Messungen erhaltene. Alle vier vereint geben im Mittel für die Temperaturen von 0° bis 30° C. den Ausdruck:

$$V = 1 - 0,000057577 t + 0,0000075601 t^2 - 0,000000035091 t^3,$$

welcher den Punkt der größten Dichtigkeit bei 3°,92 giebt. Für die Temperaturen von 30° bis 100° findet er es am geeignetsten, die von mir in allen drei Versuchsreihen erhaltenen Werthe nach der von ihm verbesserten Berechnung zu vereinigen, woraus dann im Mittel erhalten wird:

$$V = 1 - 0,0000094178 t + 0,00000533661 t^2 - 0,0000000104086 t^3.$$

Hieraus ist dann folgende Tabelle der Volumina und Dichtigkeiten des Wassers von 0° bis 100° C. entstanden.

t	Volum.	Dichtig- keit	t	Volum.	Dichtig- keit
0°	1,000000	1,000000	6°	0,999919	1,000081
1	0,999950	1,000050	7	0,999956	1,000044
2	0,999915	1,000080	8	0,999996	0,999994
3	0,999894	1,000106	9	1,000069	0,999931
3,9	0,999882	1,000118	10	1,000145	0,999855
4	0,999888	1,000112	11	1,000235	0,999765
5	0,999897	1,000103	12	1,000338	0,999662

seyn konnten. Die dritte Versuchsreihe wurde von mir selbst als minder zuverlässig angegeben; daß ich sie dennoch mit den beiden übrigen vereinigte, war auf gleiche Weise ein Fehler, als die Berechnung bis zur vierten Decimalstelle. Nehmen wir das Resultat hinzu, welches durch unmittelbare Messung mit Anwendung der gewählten Compensation erhalten wurde, so stimmt dieses vollständig hiermit überein, denn es geht mit Berücksichtigung des wahrscheinlichen Fehlers daraus hervor, daß das Wasser bei abnehmender Temperatur sich bis 4° C. zusammenzieht, unmittelbar unter diesem Punkte aber in diesem Zustande mit unmeßbarer Veränderung beharrt, bis seine Ausdehnung wieder wahrnehmbar wird.

X. Bd.

Mmm

t/	Volum.	Dichtig- keit	t	Volum.	Dichtig- keit
13°	1,000453	0,999547	57°	1,014891	0,985328
14	1,000581	0,999419	58	1,015392	0,984842
15	1,000720	0,999280	59	1,015894	0,984355
16	1,000872	0,999128	60	1,016398	0,983867
17	1,001035	0,998966	61	1,016930	0,983383
18	1,001210	0,998791	62	1,017464	0,982898
19	1,001397	0,998605	63	1,018000	0,982412
20	1,001594	0,998408	64	1,018538	0,981925
21	1,001802	0,998201	65	1,019078	0,981438
22	1,002022	0,997982	66	1,019644	0,980950
23	1,002251	0,997754	67	1,020212	0,980462
24	1,002491	0,997515	68	1,020780	0,979975
25	1,002741	0,997267	69	1,021350	0,979487
26	1,003001	0,997008	70	1,021920	0,978999
27	1,003271	0,996740	71	1,022531	0,978511
28	1,003549	0,996463	72	1,023143	0,978023
29	1,003837	0,996178	73	1,023756	0,977535
30	1,004216	0,995892	74	1,024370	0,977047
31	1,004523	0,995498	75	1,024986	0,976559
32	1,004831	0,995193	76	1,025603	0,976071
33	1,005140	0,994887	77	1,026221	0,975583
34	1,005449	0,994580	78	1,026840	0,975095
35	1,005761	0,994272	79	1,027459	0,974607
36	1,006106	0,993931	80	1,028072	0,974119
37	1,006452	0,993489	81	1,028728	0,973631
38	1,006799	0,993146	82	1,029385	0,973143
39	1,007147	0,992802	83	1,030043	0,972655
40	1,007496	0,992560	84	1,030702	0,972167
41	1,007898	0,992180	85	1,031364	0,971679
42	1,008207	0,991799	86	1,032047	0,971191
43	1,008610	0,991418	87	1,032731	0,970703
44	1,009021	0,991036	88	1,033416	0,970215
45	1,009434	0,990654	89	1,034102	0,969727
46	1,009859	0,990240	90	1,034791	0,969239
47	1,010285	0,989825	91	1,035500	0,968751
48	1,010712	0,989409	92	1,036210	0,968263
49	1,011139	0,988992	93	1,036921	0,967775
50	1,011570	0,988563	94	1,037633	0,967287
51	1,012033	0,988184	95	1,038346	0,966799
52	1,012497	0,987704	96	1,039078	0,966311
53	1,012962	0,987323	97	1,039811	0,965823
54	1,013438	0,986941	98	1,040545	0,965335
55	1,013894	0,986297	99	1,041280	0,964847
56	1,014382	0,985813	100	1,042016	0,964359

485) Eine werthvolle Untersuchung von DESPRETZ<sup>1</sup> habe ich bisher nicht berücksichtigt, weil es unnöthige Mühe verursacht haben würde, die durch sie erhaltenen Resultate in die höchst vollendete Arbeit HÄLLSTRÖM's aufzunehmen. DESPRETZ wendet gegen meine Versuche ein, daß zuerst die Lage des Nullpunctes der gebrauchten Thermometer nicht corrigirt worden sey, was aber schon deswegen unmöglich war, weil alle Versuche von diesem Puncte ausgingen, wodurch dieser Fehler von selbst auffallen und daher nothwendig corrigirt werden mußte. Zweitens erinnert er gegen die Ausdehnung des Glases, daß sie zwar mit der von LAVOISIER und LAPLACE, nicht aber mit der von DULON und PETIT gefundenen übereinstimme, obwohl man doch jetzt unfehlbar genauer experimentire, als im Jahre 1786. Dieses Argument dürfte aber schwerlich bei irgend einem Physiker Eingang finden; denn so achtungswerth auch der gelehrte DULON seyn mag, so können doch jene Koryphäen der Wissenschaft unmöglich durch ihn so in Schatten gestellt werden, daß ihre Autorität gänzlich verschwinden müßte. Außerdem aber liegen, die durch mich gefundenen Größen nebst dem Verfahren, woraus sie sich ergaben, zur Beurtheilung vor und ihre Uebereinstimmung mit jenen kann ihnen doch unmöglich zum gegründeten Vorwurfe gereichen. Ein dritter Einwurf dagegen, daß ich den Punct der größten Dichtigkeit aus der Curve der Ausdehnung zwischen 0° bis 100° C. abgeleitet habe, ist allerdings begründet, und ich habe mich darüber bereits erklärt.

DESPRETZ wählte zur ersten Reihe seiner Versuche das von mir angewandte Verfahren, indem er ein mit Wasser gefülltes Thermometer neben einem Quecksilberthermometer aufhing und den Stand beider von 2 zu 2 Minuten aufzeichnete. Ich gestehe, daß ich nach meinen Erfahrungen mir nicht getrauen würde, wegen des in Folge der höchst verschiedenen Wärmecapacität beider Flüssigkeiten sehr ungleichen Ganges dieser zwei Instrumente, durch dieses Verfahren genügende Resultate zu erlangen, weswegen ich vielmehr beide Thermome-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXX. p. 1 ff. L'Institut 5me Ann. N. 191. p. 80. Compt. rend. 1857. T. IV. p. 124 u. 435. London and Edinb. Phil. Mag. N. LXXI. p. 1 ff. Im Auszuge in Poggenorff's Ann. XLI. 58.



ter so lange um den Gleichheitspunct durch geringes Steigen und Fallen schwanken liefs, bis ich überzeugt war, diesen wirklich erreicht zu haben. Auffallend ist zugleich, daß die Ausdehnung des Wassers bis  $-9^{\circ}$  C. im Versuche gemessen wurde, da sich zwar das Wasser so tief erkälten läßt, leicht aber bei der geringsten Bewegung gefriert und dann die Kugel zersprengen würde, deren Inhalt nicht ohne unsägliche Mühe bestimmbar ist. Inzwischen wurde auf diese Weise der Punct der größten Dichtigkeit bei  $4^{\circ},007$  C. gefunden. In einer zweiten Versuchsreihe wurde die von RUMFORD und TRALLIS befolgte Methode angewandt. Das Wasser befand sich in einem porzellanenen Gefäße, an dessen beiden Seiten zwei Thermometer über einander hingen. Durch leises Aufschlagen sollte die Bewegung der Wassertheilchen erleichtert werden, ein Mittel, dessen Zulässigkeit sehr zu bezweifeln seyn dürfte, weswegen auch alle andere Beobachter jede Erschütterung vermieden haben. Indem dann das Gefäß durch die äußere Temperatur langsam erkaltete oder erwärmt wurde und demnach das dichtere Wasser herabsank, zeigte der Stand der Thermometer die Temperatur desselben im Puncte der größten Dichtigkeit. Nach angebrachten Correctionen gaben die Versuche im Mittel hierfür die Temperatur der größten Dichtigkeit oder  $t = 3^{\circ},987$  C. und also, wenn beide Resultate vereint werden,  $t = 3^{\circ},997$ , wofür in runder Zahl  $4^{\circ}$  genommen wird. DESPRETZ untersuchte demnächst die Ausdehnung des Wassers für die Temperaturen von  $4^{\circ}$  C. bis  $100^{\circ}$ , und erhielt für den Siedepunct das Volumen  $= 1,04315$ , welche Größe von dem Mittel aus meinen drei Versuchsreihen  $= 1,04208$  um  $0,00107$  und von dem durch Rechnung gefundenen  $= 1,04201$  um  $0,00114$  abweicht.

DESPRETZ<sup>1</sup> hat später nochmals die Temperatur des Wassers im Puncte der größten Dichtigkeit durch mehrere Versuchsreihen auszumitteln gesucht und sich dabei abermals der mit Wasser gefüllten Thermometer bedient. Er benutzte deren zwei und erhielt mit dem ersten derselben in der ersten Versuchsreihe aus Messungen zwischen  $7^{\circ},48$  C. und  $2^{\circ},17$  im Mittel  $3^{\circ},9923$ ; in der zweiten aus Messungen zwischen  $7^{\circ},18$  und  $2^{\circ},59$  unmerklich abweichend  $3^{\circ},9975$ ; in der dritten,

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXIII. p. 296. L'Institut 8me Ann. N. 318. p. 83.

welche Messungen zwischen  $1^{\circ}$  und  $5^{\circ}$  umfasste,  $4^{\circ},0064$ ; in der vierten endlich, welche sich gleichfalls von  $1^{\circ}$  bis  $5^{\circ}$  erstreckte,  $3^{\circ},9546$ . Mit einem zweiten Mefsröhrchen stellte er gleichfalls vier Versuchsreihen an, und fand durch die erste Versuchsreihe, welche zwischen  $1^{\circ}$  und  $5^{\circ}$  C. angestellt wurde, die Temperatur des Wassers bei größter Dichtigkeit  $= 3^{\circ},9918$ ; durch die zweite, die sich von  $2^{\circ},59$  bis  $7^{\circ},18$  erstreckte,  $4^{\circ},0208$ ; durch die dritte, welche die Temperaturen von  $2^{\circ},47$  bis  $7^{\circ},48$  umfasste,  $4^{\circ},0728$ ; durch die vierte endlich, wobei die Temperaturen zwischen  $1^{\circ},41$  und  $7^{\circ},77$  lagen,  $4^{\circ},0231$ . Das Mittel aus allen 8 Versuchsreihen, wobei jedoch nicht alle gefundenen Werthe genommen wurden, sondern im Ganzen nur die 11 vorzüglichsten, giebt die Temperatur des Wassers im Punkte seiner größten Dichtigkeit  $= 4^{\circ},004$  mit der größten Abweichung von  $0^{\circ},1182$ . Indem aber durch seine ersten, mit vier verschiedenen Mefsröhrchen angestellten Versuche im Mittel hierfür  $3^{\circ},995$  gefunden wurde, so glaubt er, man könne unbedenklich  $4^{\circ}$  in runder Zahl annehmen. Es ist zwar nicht wahrscheinlich, daß die Temperatur des Wassers im Punkte seiner größten Dichtigkeit mit einem ganzen Grade der hunderttheiligen oder irgend einer sonstigen Thermometerscale zusammenfallen sollte, und schon deswegen würde dem oben angegebenen Resultate der Vorzug gebühren, allein der Unterschied ist so unbedeutend, daß man diese Bestimmung in runder Zahl auf jeden Fall als sehr nahe richtig betrachten und in Anwendung bringen darf. Endlich soll die Ausdehnung des Wassers unter dem Punkte seiner größten Dichtigkeit, diesen bei  $4^{\circ}$  C. angenommen, für gleiche Temperaturunterschiede etwas größer seyn, als über demselben, was allerdings mit den in der oben mitgetheilten Tabelle angegebenen Größen übereinstimmt, indem das Volumen  $= 1$  bei  $0^{\circ}$  C. nur  $0,999996$  bei  $8^{\circ}$  ist, da aber der Unterschied erst in die sechste Decimalstelle fällt, so entschwindet er der Messung.

Eine andere Reihe schätzbarer Versuche von DESPRETZ, wodurch er gefunden hat, daß der Punkt der größten Dichtigkeit des Wassers durch Zusatz von Salzen tiefer herabsinkt, wird zweckmäßiger im folgenden Abschnitte erwähnt werden, da sie sich zugleich auf das Gefrieren bezieht.

β) Ausdehnung des Seewassers.

487) Zur Auffindung der Ausdehnungsgesetze des Seewassers habe ich gleichfalls eine Reihe von Beobachtungen angestellt<sup>1</sup>, woraus hervorgeht, daß die nicht sehr bedeutende Quantität der in dieser Flüssigkeit aufgelösten Salze die Ausdehnung desselben entweder gar nicht oder nur unmerklich ändert; denn es ist zwar das Volumen des Seewassers bei 100° C. = 1,044209 und die des reinen Wassers nur = 1,042085 nach meinen Beobachtungen, allein wenn man überlegt, daß diese GröÙe erst von 4° an beginnt, jene aber bei 0° C., so ergibt sich ein geringer Ueberschuß der Ausdehnung des reinen Wassers, wonach also die GröÙe derselben durch die aufgelösten Salze um eine Kleinigkeit vermindert wird, übereinstimmend mit dem allgemeinen Gesetze, daß die dichtesten Körper die geringste Ausdehnung haben. Die Untersuchungen über die Temperatur der größten Dichtigkeit des Seewassers werden am zweckmäßigsten mit denen über seinen Gefrierpunkt vereinigt.

Es ist zwar weit minder wichtig, die Ausdehnungsgesetze für Seewasser, als für reines Wasser zu kennen; da ich sie aber durch Versuche ermittelt habe, so theile ich hier den aufgefundenen analytischen Ausdruck mit und eine abgekürzte Tabelle der hiernach berechneten Werthe, die von dem durch Beobachtung erhaltenen nur unmerklich abweichen. Die Formel ist:

$$V = 1 + 0,00005769938t + 0,0000050963886t^2 \\ - 0,000000018733t^3 + 0,00000000006178t^4.$$

Sie giebt folgende GröÙen für Centesimalgrade:

---

1 Mém. prés. p. 62. EMMAN'S Untersuchungen a. §. 497.



t	Volumen	Dichtigkeit	t	Volumen	Dichtigkeit
0	1,000000	1,000000	25	1,004359	0,995659
1	1,000063	0,999937	26	1,004644	0,995377
2	1,000136	0,999864	27	1,004937	0,995089
3	1,000218	0,999781	28	1,005238	0,994779
4	1,000311	0,999688	29	1,005546	0,994484
5	1,000414	0,999586	30	1,005861	0,994172
6	1,000526	0,999474	31	1,006185	0,993852
7	1,000647	0,999353	32	1,006516	0,993525
8	1,000778	0,999222	33	1,006854	0,993183
9	1,000919	0,999082	34	1,007199	0,992852
10	1,001068	0,998933	35	1,007552	0,992504
11	1,001227	0,998828	40	1,009421	0,990666
12	1,001395	0,998671	45	1,011463	0,988669
13	1,001572	0,998430	50	1,013670	0,986425
14	1,001757	0,998245	55	1,016038	0,984214
15	1,001952	0,998052	60	1,018563	0,981775
16	1,002155	0,997864	65	1,021241	0,979201
17	1,002367	0,997649	70	1,024069	0,976496
18	1,002587	0,997418	75	1,027046	0,973666
19	1,002816	0,997202	80	1,030172	0,970712
20	1,003053	0,996957	85	1,033446	0,967636
21	1,003298	0,996713	90	1,036871	0,964440
22	1,003551	0,996461	95	1,040447	0,961125
23	1,003812	0,996203	100	1,044178	0,957690
24	1,004082	0,995935			

Zum Behuf der Messungen der mit der Tiefe abnehmenden Temperatur des Meeres entschloß sich Lenz<sup>1</sup> zu ähnlichen Versuchen über die Ausdehnung des Salzwassers von 1,02 und 1,03 specifischem Gewicht, zwischen denen das des Seewassers liegt, um zu der Ueberzeugung zu gelangen, daß ein solcher Unterschied des specifischen Gewichts auf das Gesetz der Ausdehnung keinen bedeutenden Einfluß habe. Die nachherigen sorgfältigen Versuche mit Salzwasser von 1,027 specifischem Gewichte umfassen nur die Temperaturen von 7°,5 bis 30° C.; hierzu nahm er die durch ERMAN gefundenen Werthe von 0° bis 8°,75, die er seinen eigenen Bestimmungen anpaßte, und erhielt dann nicht für die Vermehrung des Volumens, sondern

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. de Petersb. Vime Sér. T. I. p. 251. Poggen-  
dorffs Ann. XX. 118. Vergl. Art. Meer. Bd. VI. S. 1673.

für die *Verminderung der Dichtigkeit durch Temperaturzunahme* folgende Formel:

$$\delta = 1 - 0,00020533t + 0,0000003723t^2 - 0,000000188086t^3$$

für Grade der achtzigtheiligen Scale, also für Centesimalgrade

$$\delta' = 1 - 0,000164265t + 0,000000238272t^2 - 0,0000000963t^3.$$

LENZ hat hiernach eine Tabelle für die Dichtigkeit des Salzwassers bei den Temperaturen von 0° bis 24° R. berechnet. Die hieraus erhaltenen Werthe stimmen in den unteren Graden sehr nahe mit den nach meiner Formel berechneten überein, die Unterschiede wachsen aber zunehmend und bleiben stets positiv, sofern die Dichtigkeit nach mir größer ist; sie betragen für 5° C. 0,000413; für 10° C. 0,000647; für 15° C. 0,000786; für 20° C. 0,000944; für 25° C. 0,001121; für 30° C. 0,001486 und für 100° C. 0,068033. Es folgt also hieraus, daß eine der beiden Gleichungen mit einem constanten Fehler behaftet sey, und dieses dürfte nach Wahrscheinlichkeitsgründen die durch LENZ gefundene treffen; denn erstlich ist sie aus der Zusammensetzung zweier mit verschiedenen Flüssigkeiten und unter ungleichen Bedingungen angestellten Versuchsreihen entstanden, und zweitens würde nach ihr die Dichtigkeit des Salzwassers in der Siedehitze um 0,070022 geringer seyn, als die des reinen Wassers, was wohl nicht möglich ist, statt daß sie nach meiner Formel nur 0,001988 kleiner ist, was daher rührt, daß die Einheit des Wassers bei 3°,9 C., die des Seewassers aber bei 0° C. genommen ist. Für die praktische Anwendung übrigens, wenn man nicht über 30° hinausgeht, ist dieser Unterschied nicht eben bedeutend, denn er beträgt bei dieser Temperatur nicht mehr als nahe ein und ein halbes Tausendstel.

#### γ) Ausdehnung des Weingeistes.

488) Die im ersten Theile dieses Werkes angegebenen Untersuchungen über die Ausdehnung des Weingeistes habe ich seitdem durch zwei Versuchsreihen vermehrt, welche beide auf gleiche Weise, als die für Wasser, angestellt wurden. In der ersten war der Alkohol nicht absoluter, denn sein speci-

fisches Gewicht betrug 0,808 bei 12°,5 C. und würde also bei 20° C. nur 0,801 betragen, statt daß RICHTER und MEISSNER dasselbe 0,792 und 0,791 fanden. Die Messungen wurden für jeden fünften Grad angestellt und gaben folgenden analytischen Ausdruck für das Volumen des Weingeistes für die verschiedenen Temperaturen nach der hunderttheiligen Scale, das bei 0° als Einheit angenommen:

$$V = 1 + 0,000989666t + 0,00000303489t^2 \\ - 0,0000000395924t^3 + 0,00000000036364t^4,$$

wonach die der größten Dichtigkeit zugehörige Temperatur — 56°,5 C. beträgt.

Das Gesetz der Ausdehnung des Weingeistes genau zu kennen ist noch stets von großer Wichtigkeit, weil diese Flüssigkeit fortwährend zu Thermometern genommen wird, womit man die Temperaturen unter dem Gefrierpunkte des Quecksilbers zu messen beabsichtigt, und ich habe daher in der mehrerwähnten Abhandlung ausführliche Untersuchungen über die Mittel angestellt, wodurch die Grade solcher Weingeistthermometer auf Grade des Luftthermometers reducirt werden können; allein es läßt sich keine absolute Genauigkeit hierin erlangen, weil man nie versichert ist, wie rein der von den Künstlern angewandte Alkohol gewesen seyn mag, obendrein wenn er mit einer färbenden Substanz verbunden ist; da aber sicher nicht selten solcher Alkohol, wie der untersuchte, zu Thermometern verwandt wird, so möge folgende Tabelle hier Platz finden, die rücksichtlich der Correctionen der Weingeistthermometer von Nutzen seyn kann, insbesondere sofern hierzu gewiß nur selten absoluter Alkohol genommen wird.



t	Volumen	Dichtigkeit	t	Volumen	Dichtigkeit
— 50	0,965326	1,035920	2	1,001991	0,998013
— 48	0,965797	1,035414	4	1,004005	0,996011
— 46	0,966379	1,034790	6	1,006039	0,993997
— 44	0,967065	1,034056	8	1,008093	0,991972
— 42	0,967852	1,033215	10	1,010164	0,989938
— 40	0,968734	1,032274	12	1,012252	0,987896
— 38	0,969706	1,031240	14	1,014355	0,985848
— 36	0,970763	1,030117	16	1,016473	0,983794
— 34	0,971902	1,028910	18	1,018604	0,981735
— 32	0,973117	1,027625	20	1,020749	0,979673
— 30	0,974405	1,026267	22	1,022905	0,977608
— 28	0,975761	1,024841	24	1,025073	0,975540
— 26	0,977182	1,023350	26	1,027253	0,973470
— 24	0,978664	1,021801	28	1,029444	0,971398
— 22	0,980203	1,020104	30	1,031647	0,969324
— 20	0,981795	1,018541	32	1,033861	0,967248
— 18	0,983438	1,016840	34	1,036087	0,965170
— 16	0,985128	1,015096	36	1,038325	0,963090
— 14	0,986862	1,013313	38	1,040575	0,961007
— 12	0,988637	1,011494	40	1,042839	0,958920
— 10	0,990450	1,009642	42	1,045118	0,956830
— 8	0,992299	1,007761	44	1,047411	0,954735
— 6	0,994180	1,005854	46	1,049721	0,952634
— 4	0,996092	1,003923	48	1,052048	0,950527
— 2	0,998033	1,001971	50	1,054394	0,948412

Ungleich wichtiger ist es, das Gesetz der Ausdehnung des absoluten Alkohols zu kennen, und ich habe daher auch hierüber Versuche angestellt<sup>1</sup>. Der dazu verwandte Alkohol war durch L. GMELIN absichtlich für diesen Zweck bereitet und hatte bei 0° C. ein specifisches Gewicht = 0,8062 gegen Wasser im Punkte seiner größten Dichtigkeit, wonach dasselbe bei 20° C. = 0,791108, übereinstimmend mit andern Angaben, seyn würde. Zu den Versuchen wurden die vorher wiederholt gebrauchten Apparate verwandt, und wir glaubten bereits eine bedeutende Fertigkeit in diesen Operationen erlangt zu haben, allein dennoch deuteten die Unterschiede zwischen den beobachteten und den berechneten Werthen auf unerwar-

<sup>1</sup> Sur la dilatation de l'alcool absolu et de la carbure de soufre; in Mém. de la Soc. Imp. des Sc. de Petersb. 1834.

tete Fehler, von denen sich aber annehmen läßt, daß sie durch die in großer Zahl vorhandenen Beobachtungen ausge-  
merzt werden, da die positiven und negativen Unterschiede  
sich völlig aufheben. Dreißig solche, als zuverlässig zu be-  
trachtende, zwischen  $-15^{\circ}$  und  $+65^{\circ}$  gefundene Werthe, de-  
ren einige doppelt waren und wegen geringer Verschiedenheit  
das arithmetische Mittel zu nehmen gestatteten, geben folgende  
Gleichung:

$$V = 1 + 0,0010151148t + 0,0000030884t^2 \\ - 0,0000000192438t^3,$$

wonach die dem Punkte der größten Dichtigkeit zugehörige  
Temperatur sehr nahe  $-89^{\circ},5$  C. beträgt. Die Formel weicht  
von der für nicht absoluten Alkohol gefundenen nur wenig ab,  
und es wird dadurch wahrscheinlich, daß beide das Gesetz der  
Ausdehnung dieser Flüssigkeit sehr genau ausdrücken. Aus  
dieser Ursache, und da man insbesondere neuerdings die tief-  
sten Grade der Kälte mit Thermometern gemessen hat, die  
wohl ohne Zweifel mit absolutem Alkohol gefüllt waren, theile  
ich nachfolgend eine ausführliche Tabelle der Volumina mit,  
durch welche die Dichtigkeiten leicht gefunden werden, wenn  
man diese Werthe in die Einheit dividirt.

t	Volu- men	t	Volu- men	t	Volu- men
-100	0,948618	-64	0,952728	-29	0,973628
-98	0,948293	-62	0,953521	-28	0,974421
-96	0,948039	-60	0,954368	-27	0,975222
-94	0,947854	-58	0,955267	-26	0,976033
-92	0,947736	-56	0,956218	-25	0,976853
-90	0,947686	-54	0,957220	-24	0,977682
-88	0,947702	-52	0,958271	-23	0,978520
-86	0,947783	-50	0,959371	-22	0,979367
-84	0,947929	-48	0,960518	-21	0,980223
-82	0,948138	-46	0,961713	-20	0,981087
-80	0,948411	-44	0,962953	-19	0,981960
-78	0,948744	-42	0,964239	-18	0,982841
-76	0,949138	-40	0,965568	-17	0,983730
-74	0,949592	-38	0,966941	-16	0,984628
-72	0,950105	-36	0,968356	-15	0,985533
-70	0,950676	-34	0,969813	-14	0,986446
-68	0,951304	-32	0,971309	-13	0,987368
-66	0,951988	-30	0,972846	-12	0,988297

t	Volumen	t	Volumen	t	Volumen
— 11	0,989233	10	1,010441	31	1,033863
— 10	0,990177	11	1,011514	32	1,035016
— 9	0,991128	12	1,012593	33	1,036170
— 8	0,992086	13	1,013676	34	1,037328
— 7	0,993052	14	1,014641	35	1,038487
— 6	0,994025	15	1,015857	36	1,039649
— 5	0,995004	16	1,016954	38	1,041978
— 4	0,995990	17	1,018055	40	1,044314
— 3	0,996983	18	1,019160	42	1,046657
— 2	0,997982	19	1,020270	44	1,049005
— 1	0,998988	20	1,021384	46	1,051357
0	1,000000	21	1,022501	48	1,053713
+	1	22	1,023622	50	1,056071
2	1,002042	23	1,024747	52	1,058431
3	1,003073	24	1,025876	54	1,060791
4	1,004109	25	1,027007	56	1,063152
5	1,005150	26	1,028142	58	1,065511
6	1,006198	27	1,029281	60	1,067868
7	1,007250	28	1,030422	62	1,070222
8	1,008309	29	1,031566	64	1,072572
9	1,009372	30	1,032713	66	1,074917

Die Vergleichung beider Tabellen führt zu dem Resultate, daß die Gröfse der Ausdehnung des absoluten Alkohols am größten ist und um so mehr abnimmt, je mehr er mit Wasser vermischt wird. Für 50° C. z. B. ist das Volumen des absoluten Alkohols = 1,056071, des nicht ganz reinen = 1,054394 und des Wassers = 1,011570.

#### d) Ausdehnung sonstiger Flüssigkeiten.

489) Bei den sonstigen Flüssigkeiten ist es minder wichtig, das Gesetz ihrer Ausdehnung zu kennen, und es wird daher genügen, hierüber die Resultate der Untersuchungen nur kurz mitzuthellen, welche auf jeden Fall hinreichen, um die den verschiedenen Temperaturen zugehörenden Volumina mit der nöthigen Genauigkeit zu bestimmen. Nach meinen erwähnten Versuchen<sup>1</sup> ist der analytische Ausdruck für die Aus-

<sup>1</sup> Ueber die Ausdehnung der tropfbaren Flüssigkeiten. In *Mém. prés. à l'Acad. Imp. de Petersb.*



dehnung des *Schwefeläthers* von 0,733 specifischem Gewicht bei 12°,5 C.

$$V = 1 + 0,00150268t + 0,00000255214t^2 \\ - 0,00000015783t^3 + 0,000000004166t^4,$$

wonach die Temperatur der größten Dichtigkeit = — 36° ist<sup>1</sup>. Der bloße Anblick dieser Formel zeigt, daß der Schwefeläther sich stärker ausdehnt, als selbst absoluter Alkohol, noch mehr aber als nicht ganz reiner. Die Ausdehnung des *Steinöls* (*petroleum rectificatum*) ist geringer, als die des Weingeistes, zugleich auch sehr regelmäßig fortschreitend, und da diese Flüssigkeit so schwer gefriert, außerdem aber weit leichter rein zu erhalten ist, so eignet sie sich vorzugsweise zu Thermometern für bedeutende Kältegrade. Meine Versuche geben die Gleichung:

$$V = 1 + 0,000988558t + 0,00000212046t^2 \\ - 0,00000002676399t^3 + 0,0000000001950677t^4,$$

und die Temperatur der größten Dichtigkeit = — 71° C. Auch das *liquide Ammoniak* vom specifischen Gewicht = 0,9466 bei 12°,5 C. wurde von mir untersucht, allein es ist schwer, das Gesetz seiner Ausdehnung mit gehöriger Schärfe zu finden, da die Quantität des durch das Wasser gebundenen Gases variiert und ein Theil desselben ohnehin bei steigender Wärme entweicht, weswegen die Messungen nicht weiter, als bis 45° C. fortgesetzt werden konnten. Inzwischen kann folgende Formel als hinlänglich genau gelten, wonach

$$V = 1 + 0,000285586t + 0,0000026002t^2 \\ + 0,0000000641634t^3 - 0,000000001046984t^4$$

ist und die Flüssigkeit keinen Punct der größten Dichtigkeit hat. Die von uns untersuchte *Salzsäure* zeigte bei 12°,5 C. ein specifisches Gewicht = 1,1978, und die für ihre Ausdehnung gefundene Formel ist:

$$V = 1 + 0,000566237t - 0,000000829489t^2 \\ + 0,0000000370847t^3 - 0,000000000472156t^4.$$

<sup>1</sup> Das hier angegebene Resultat stimmt mit dem sehr tief liegenden Gefrierpuncte dieser Flüssigkeit §. 513 nicht überein. Dieses ist eine Folge davon, daß die Formel bis zur vierten Potenz ausgedehnt ist, was namentlich die Bestimmung der Temperatur, die der größten Dichtigkeit angehört, unrichtig machen kann, wenn auch übrigens die berechneten Werthe den beobachteten sehr nahe kommen.

Auch diese Flüssigkeit hat, wie die vorige, keinen Punkt der größten Dichtigkeit. Die Versuche mit *Salpetersäure* vom specifischen Gewicht = 1,4405 bei 12°,5 C. gaben mindestens sehr annähernd folgende Formel:

$$V = 1 + 0,0010661285t - 0,000001646108t^2 \\ + 0,00000004489136t^3 - 0,000000000198241t^4,$$

aus welcher sich ergibt, daß diese Flüssigkeit keinen Punkt der größten Dichtigkeit hat. PARRY<sup>1</sup> fand beiläufig bei seinen Versuchen über das Gefrieren der tropfbaren Flüssigkeiten, die er auf der Insel Melville anstellte, daß concentrirte Salpetersäure sich ungefähr ebenso stark, als Quecksilber ausdehnt, was jedoch, wenn es nicht die Regelmäßigkeit, sondern die Größe der Ausdehnung bezeichnen soll, mit meinen Versuchen nicht übereinstimmt.

Auf die Versuche mit *concentrirter Schwefelsäure* vom specifischen Gewichte 1,836 bei 12°,5 C. wurde bei weitem die größte Sorgfalt verwandt, weil ich an ihr das Gesetz der Ausdehnung tropfbarer Flüssigkeiten in sehr hohen Temperaturen kennen zu lernen wünschte. Die Ausdehnung derselben zeigte sich sehr regelmäßig, denn die Grade des Quecksilberthermometers und die des gebrauchten Meßröhrchens behielten stets fast genau das nämliche Verhältniß bei; dennoch aber zeigten die berechneten Werthe, mit den beobachteten verglichen, sehr große Unterschiede, und der Gefrierpunkt dieser Säure müßte nach der Formel unter — 103° C. liegen, was gegen die Erfahrung streitet. Dieses Resultat ging hervor, als 37 Beobachtungen von 5° bis 230° des auf das Luftthermometer reducirten Quecksilberthermometers in Rechnung genommen wurden, welche folgende Gleichung gaben:

$$V = 1 + 0,00055161558t + 0,00000083851987t^2 \\ - 0,000000008171231t^3 + 0,0000000002521671t^4,$$

wodurch die Volumina mindestens sehr annähernd gefunden werden. Wegen der offenbar unrichtigen Temperatur des Punktes der größten Dichtigkeit, wie sie durch diese Formel gegeben wird, schien es zweckmäßig, nur die 20 Beobachtungen zwischen 5° und 100° C. in Rechnung zu nehmen, wodurch folgende Gleichung erhalten wurde:

<sup>1</sup> Appendix to Capt. PARRY'S second Voyage cet. Lond. 1825. 4. p. 260.

$$V = 1 + 0,0005279835t + 0,00000287180238t^2 \\ - 0,0000000512240355t^3 + 0,00000000028324437t^4.$$

Nach dieser liegt der Punct der größten Dichtigkeit bei  $-39^{\circ},2$  C., was mit der Erfahrung THOMSON's, welcher den Gefrierpunct dieser Säure von 1,845 specifischem Gewichte bei  $-38^{\circ}$  C. fand, nahe genug übereinstimmt, allein die nach dieser Formel berechneten Werthe geben mit den durch Beobachtung gefundenen in den höheren Temperaturen so große Differenzen, daß man die Volumina und Dichtigkeiten dieser Flüssigkeiten nur durch die erste Formel mit genügender Sicherheit erhalten kann. Da aber die Messungen von vorzüglicher Genauigkeit sind, so dürfte es am angemessensten seyn, diese selbst hier aufzunehmen, weil sich aus ihnen vielleicht durch angemessene Berechnung das Gesetz der Ausdehnung dieser Flüssigkeit von so hoch liegendem Siedepuncte finden und hiervon auch auf andere ähnliche schließen läßt.

t	Volumen	t	Volumen
-30	0,98186246	80	1,04600880
-25	0,98516516	85	1,04902662
-20	0,98848626	90	1,05299768
-15	0,99135488	95	1,05493247
-10	0,99411959	100	1,05784948
-5	0,99707687	105	1,06088253
0	1,00000000	110	1,06382362
+5	1,00281920	115	1,06665415
10	1,00567401	120	1,06918854
15	1,00842485	125	1,07215480
20	1,01128109	130	1,07510567
25	1,01408098	135	1,07825436
30	1,01726337	140	1,08055395
35	1,02007594	150	1,08727138
40	1,02319476	160	1,09397396
45	1,02611664	170	1,10018821
50	1,02902129	180	1,10655921
55	1,03181878	190	1,11288223
60	1,03465295	200	1,11928862
65	1,03743377	210	1,12591285
70	1,04019751	220	1,13224644
75	1,04312375	230	1,13885767



490) An die bereits erwähnten Untersuchungen über die Gesetze der Ausdehnung der Oele<sup>1</sup> lassen sich die Resultate eigener Versuche anknüpfen. Hierzu wurde *Mandelöl* genommen, wie man dasselbe aus guten Officinen käuflich erhält. Aus 24 Messungen zwischen 5° und 120° C. ergab sich folgende Gleichung:

$$V = 1 + 0,0007445475t + 0,0000003134379t^2 \\ + 0,000000002750899t^3 - 0,00000000015975079t^4,$$

aus welcher hervorgeht, daß diese Flüssigkeit keinen Punkt der größten Dichtigkeit hat, sondern sich selbst auch beim Gestehn fortwährend zusammenzieht, wie schon DE LUC für Olivenöl, übereinstimmend mit der Erfahrung, gefunden hat. Auch ERMAN<sup>2</sup> wurde bei seinen (§. 474) erwähnten Experimenten veranlaßt, die Ausdehnung des Olivenöls zu untersuchen, um darin die Wägungen der leichtflüssigen Metallmischung vorzunehmen. Die Gleichung, welche er ohne Correction für die Ausdehnung des Glases erhielt, ist folgende:

$$V = 1 + 0,00089015776t + 0,0000004450113t^2 \\ + 0,000000000931780t^3.$$

Diese vergleicht er mit derjenigen, welche PAUCKER<sup>3</sup> aus den Messungen von DE LUC gefunden hat, nämlich

$$V = 1 + 0,00089178169t + 0,0000004864638t^2 \\ - 0,0000000008499t^3,$$

beide für Grade der achtzigtheiligen Scale. Die nahe Uebereinstimmung ist zwar nicht zu verkennen, allein es ist auffallend, daß jene erste Gleichung lauter positive Coefficienten hat, was bei keiner der sonstigen, bisher aufgefundenen statt findet<sup>4</sup>; auch scheint es mir in der Natur der Sache zu liegen, daß eins der Glieder verneinend seyn müsse, weil sonst das Volumen der Flüssigkeiten in höheren Temperaturen allzusehr wächst.

1 S. Art. *Ausdehnung*. Bd. I. S. 624.

2 Poggendorff's Ann. IX. 559 und die oben angez. Dissert.

3 Ueber die Anwendung der Methode der kleinsten Quadratumme auf physikal. Beobachtungen u. s. w. Mitau 1819.

4 Die Ausdehnung der gesättigten Salzsoole wird zwar nach Bd. I. S. 625 gleichfalls durch eine Gleichung ausgedrückt, welche 3 bejahende Coefficienten hat, allein ich glaube nicht, daß jene ältere Arbeit von DE LUC nach dem Vielen, was neuerdings in dieser Beziehung geschehn ist, großes Vertrauen verdient.

Durch die Correction für die Ausdehnung des Glases nach den Messungen von DULONG und PETIT wird dann die Gleichung für die Ausdehnung des Olivenöls für  $t$  Grade nach R.

$$V = 1 + 0,00092015776t + 0,0000005004504t^2 \\ + 0,00000000970708t^3$$

und für die Centesimalscale

$$V = 1 + 0,0007361262t + 0,0000003202882t^2 \\ + 0,000000004970025t^3.$$

Vergleicht man diesen Ausdruck mit dem durch mich für Mandelöl gefundenen, so kommen beide darin überein, daß es für diese Flüssigkeit keinen Punct der größten Dichtigkeit giebt, was mit der Erfahrung vollkommen übereinstimmt, wonach alle Fette, so wie auch Wachs, sich beim Erkalten und selbst nach dem Gestehen zusammenziehen, ohne daß hierbei ein Stillstandspunct ihrer Zusammenziehung oder gar eine zwischentreende Ausdehnung statt zu finden scheint. Uebrigens aber ist nach dieser Formel die Ausdehnung des Oels, welches durch ERMAN zu seinen Versuchen genommen wurde, ungleich größer, als die des Mandelöls nach meinen Messungen, und sogar größer, als die des Schwefelkohlenstoffs, welcher sich bekanntlich sehr stark ausdehnt, des Steinöls und selbst des absoluten Alkohols, kleiner jedoch, als die des Schwefeläthers. Auch bei meinen Versuchen, wenn die Erwärmung des Messbüchchens in Olivenöl geschah, habe ich die starke Ausdehnung dieser Flüssigkeit beiläufig wahrgenommen, ob aber ein so bedeutender Unterschied zwischen Mandelöl und gewöhnlichem Oele wirklich statt findet, als aus meiner und ERMAN's Formel hervorgeht, muß ich dahin gestellt seyn lassen.

Auch die Ausdehnung des Schwefelkohlenstoffs ist von mir auf die angezeigte Weise untersucht worden. Aus 32 Messungen, worunter 4 doppelt waren, und aus denen daher wegen äußerst geringer Abweichung von einander das arithmetische Mittel genommen wurde, ergab sich folgende Gleichung:

$$V = 1 + 0,001125890639t + 0,000001715049t^2 \\ - 0,00000000121166t^3,$$

nach welcher diese Flüssigkeit gleichfalls keinen Punct der größten Dichtigkeit hat. Da sich dieselbe aber wegen ihrer regelmäßigen Ausdehnung, und weil sie nicht so, wie der Weingeist, leicht Feuchtigkeit aus der Luft aufnimmt, mithin

leichter als letzterer im Zustande der Reinheit aufbewahrt werden kann, vorzugsweise zu Thermometern eignet, so stelle ich die mit den Versuchen sehr genau übereinstimmenden Volumina derselben, wie sie die Berechnung giebt, in folgender Tabelle zusammen.

t	Volumen	t	Volumen	t	Volumen
— 50	0,947852	— 10	0,988913	32	1,037818
— 48	0,949783	— 8	0,991104	34	1,040304
— 46	0,951729	— 6	0,993307	36	1,042804
— 44	0,953687	— 4	0,995525	38	1,045319
— 42	0,955656	— 2	0,997755	40	1,047849
— 40	0,957639	+ 2	1,002258	42	1,050394
— 38	0,959634	4	1,004530	44	1,052954
— 36	0,961641	6	1,006816	46	1,055529
— 34	0,963661	8	1,009116	48	1,058119
— 32	0,965694	10	1,011430	50	1,060724
— 30	0,967740	12	1,013757	52	1,063344
— 28	0,969799	14	1,016099	54	1,065979
— 26	0,971870	16	1,018455	56	1,068630
— 24	0,973954	18	1,020825	58	1,071296
— 22	0,976052	20	1,023209	60	1,073977
— 20	0,978162	22	1,025608	62	1,076674
— 18	0,980286	24	1,028021	64	1,079387
— 16	0,982423	26	1,030449	66	1,082115
— 14	0,984573	28	1,032890	68	1,084858
— 12	0,986736	30	1,035347	70	1,087618

491) Neuerdings hat DESPRETZ<sup>1</sup> die bisherigen Erfahrungen über die Ausdehnung der tropfbaren Flüssigkeiten durch eine interessante Thatsache vermehrt. Es ist allgemein angenommen und hiermit stimmen alle hier mitgetheilte Formeln überein<sup>2</sup>, daß die Ausdehnung der tropfbar-flüssigen und festen

1 L'Institut. 6me Ann. N. 246. Compt. rend. T. VII. p. 589. Poggendorff's Ann. XI.VI. 194.

2 Nach FRANKENHEIM in Berl. Jahrbücher für wissenschaftl. Kritik soll die allgemeine Formel für die Ausdehnung der Flüssigkeiten folgende seyn:  $\text{Log. } \frac{y}{\beta} = A(p - \alpha)^2$ , worin  $\beta$  die Ausdehnung im Minimum,  $\alpha$  die zugehörige Temperatur,  $y$  die Ausdehnung bei der Temperatur  $p$ ,  $A$  eine Constante aus Versuchen bezeichnen. Ferner ist  $p = 722 \text{ Log. } (1 - hx)$ , worin  $x$  die Temperatur in Centesimalgraden und  $h = 0,00375$  sind. Die Formel soll entstanden seyn aus  $\text{Log. } \frac{y}{\beta} = a^2 \left( r^{\alpha - p} - r^{p - \alpha} \right)^2$ , worin  $a$  und  $r$  vom logarith-



Körper durch eine Curve ausgedrückt wird, welche ihre Convexität gegen die Axe der Temperaturen wendet (eine gegen die Axe der Abscissen convexe Parabel höherer Ordnung), statt daß eine gerade Linie das Gesetz der Ausdehnung gasförmiger Körper darstellt. Das abnorme Verhalten des Schwefels gegen die Wirkungen der Wärme (§. 509) veranlafste ihn aber, die Ausdehnung desselben gerade in denjenigen Temperaturen zu prüfen, in denen dieses ungewöhnliche Verhalten eintritt. Er bediente sich hierzu solcher Apparate, womit er die Ausdehnung tropfbarer Flüssigkeiten untersucht hatte (§. 485), und fand auf diese Weise, daß der Schwefel im flüssigen Zustande sich abnehmend ausdehnt. Die Coefficienten seiner wahren Ausdehnung sind:

von 110° bis 130° C.	.....	0,000622
— 110 — 150 —	.....	0,000582
— 110 — 200 —	.....	0,000454
— 110 — 250 —	.....	0,000428.

Es ist dieses allerdings sehr auffallend; wenn aber den Formeln für die Ausdehnung tropfbarer Flüssigkeiten volles Vertrauen gebührt, so findet eben dieses Verhalten auch bei andern statt. Wenn man nämlich in die Differentialgleichung zur Auffindung des kleinsten Volumens oder der größten Dichtigkeit:

$$\frac{\partial \cdot (V - 1)}{\partial t} = a + b \cdot 2t + c \cdot 3t + .. = 0$$

statt der negativen Werthe für  $t$  vielmehr positive setzt, so geben die Wurzeln das Maximum des Volumens, also den Punct der geringsten Dichtigkeit, von wo an die Ausdehnungscurve sich der Axe der Abscissen wieder zu nähern beginnt. Beispielsweise führe ich nur das Mandelöl an, welches nach meinen Versuchen<sup>1</sup> diesen Punct bei + 296 des Luftthermometers hat. Dieses Resultat ist weniger auffallend; denn da das Oel nicht eigentlich siedet, bei etwa 300° C. aber eine

---

mischen Systeme, von der Thermometerscale und von der Natur der Flüssigkeit abhängig seyn sollen. Ich finde indess nicht, daß irgendwo Anwendung von diesem analytischen Ausdrucke gemacht worden ist, auch läßt sich ohne nähere Bestimmung und Anwendung auf Größen, die durch Erfahrung gefunden worden sind, nicht wohl ein Urtheil darüber fällen.

1 Ueber die Ausdehnung der tropfbaren Flüssigkeiten.

Zersetzung erleidet, so stimmt dieses insofern mit der Theorie überein, als man sagen kann, das Gesetz der regelmäßigen Ausdehnung dieser Flüssigkeit hört mit dem Beginnen seiner Zersetzung auf. Verfährt man auf gleiche Weise mit der für die Ausdehnung des liquiden Ammoniaks gefundenen Formel, so findet man das Maximum seines Volumens einer Temperatur  $t = 74^{\circ},75$  zugehörend, und von hier an würde die Curve seiner Ausdehnung sich der Abscissenaxe wieder nähern. Es ließen sich hieraus allerdings interessante Folgerungen ableiten, allein, wie bereits (§. 483) bemerkt wurde, es scheint der analytische Ausdruck, welcher das Gesetz der Ausdehnung darstellt, nicht in der Art absolut genau zu seyn, daß man ihn willkürlich auf alle höhere und tiefere Temperaturen ausdehnen könnte.

#### c) Ausdehnung der gasförmigen Flüssigkeiten.

492) Nicht leicht galt im Gebiete der Physik irgend eine Bestimmung für so genau und sicher, als die der Ausdehnung der Gasarten und Dämpfe, wie diese durch GAY-LUSSAC gefunden worden ist<sup>1</sup>. Seit der Bekanntwerdung des durch diesen Gelehrten erhaltenen Coefficienten  $= 0,00375$  für  $1^{\circ}$  C. hat Niemand Zweifel dagegen erhoben, aufser die von mir selbst geäußerten, aus meinen eigenen Versuchen über die Dichtigkeit der Dämpfe beiläufig entnommenen, wonach dieser Coefficient für feuchte Luft gilt, für trockne aber kleiner seyn muß<sup>2</sup>. Können gleich meine, nicht absichtlich diesem Probleme gewidmeten Versuche auf eine zur Entscheidung dieses streitigen Punctes erforderliche Genauigkeit keine Ansprüche machen, und mag es immerhin gegründet seyn, daß die Ausdehnung aller gasförmigen Körper dieselbe ist, so folgt doch daraus keineswegs, daß ein Gemenge aus Luft und Dampf gleichfalls genau eine ihrer Größe nach ganz gleiche Ausdehnung zeigen muß, als welche jeder einzelnen derselben eigen ist; dieser Satz beruht allein auf GAY-LUSSAC's Versuchen, die allerdings noch einer Controle bedurften, wie sich sogleich zeigen wird.

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Ausdehnung*. Bd. I. S. 625 ff.

<sup>2</sup> Physikalische Abhandlungen. Giefs. 1816. S. 146.

Bei der Wichtigkeit des bisher üblichen Coefficienten für die Ausdehnung der Gase  $= 0,00375$ , welcher in zahllosen Fällen in Anwendung kommt, war es ein sehr verdienstliches Unternehmen, daß RUDBERG<sup>1</sup> denselben einer Prüfung unterwarf, weil einige von ihm angestellte Versuche Abweichungen zeigten, die auf einen Fehler in dieser Bestimmung deuteten. Für seine Messungen wählte er die Methode, die vorher ausgetrocknete atmosphärische Luft zu erhitzen, dann zu erkälten und die dadurch bewirkte Zusammenziehung zu messen. Dieses geschah mittelst Glaskugeln ab, welche gegen 150 Gramm Fig. Quecksilber faßten und mit einem dünnen, feinen, in eine sehr <sup>73.</sup> enge Spitze ausgezogenen Röhrchen versehen waren. Dieses Röhrchen ging luftdicht durch den Kork D in die mit Chlorcalcium gefüllte Röhre DE, und um die Luft gehörig auszutrocknen, wurde die Kugel 50- bis 60mal mittelst einer Weingeistlampe erhitzt und demnächst erkältet oder das Ende E der Röhre wurde mittelst eines bleiernen Verbindungsstückes durch die Luftpumpe wiederholt exantlirt. War die Luft gehörig getrocknet und die Röhre DE mit einem Kork bei E verschlossen, worin ein kleines Loch zum freien Durchgange der Luft diente, so wurde der Apparat mittelst des aus zwei Theilen bestehenden Korkes mn in das Heizgefäß AB gebracht. Nachdem das in diesem enthaltene Wasser etwa drei Viertelstunden anhaltend gesiedet hatte, ward die Röhre DE weggenommen, das Sieden noch etwa 10 Minuten fortgesetzt und die feine Spitze zugeblasen. Alsdann folgte die Wägung des Messröhrchens auf einer Waage, die noch 0,1 Milligr. mit Sicherheit angab. Zur demnächst folgenden Messung diente ein zweiter Apparat. Das Röhrchen ward durch die Oeffnung b in der Fig. metallenen Schale abc gesteckt, die auf dem beweglichen Arme <sup>74.</sup> DC ruhte, vermittelst dessen die Spitze tief in das Quecksilber des Gefäßes EFHG hinabkam. Die Schale abc diente dazu, die Kugel allseitig mit Schnee zu umgeben, indem das geschmolzene Wasser durch die Röhre ablief. Nachdem durch Hinzubringen von frischem Schnee während zwei Stunden und darüber die Kugel sicher bis auf 0° herabgebracht worden war, damit das Quecksilber nach vorher abgebrochener Spitze vollständig in den Apparat eindringen konnte, wurde die Spitze durch eine

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLl. 271.



weiche Masse aus Wachs und Terpentin verschlossen, der Barometerstand notirt, der Schnee weggenommen, und zur Bestimmung des Höhenunterschiedes der Quecksilber-Niveaus im Gefäße und in der Kugel geschritten. Durch die Schraube NP liefs sich die Hülse tm und der an ihrem Arme befestigte Ring gh so herabbringen, dafs letzterer über die Kugel herabgesenkt das Niveau des Quecksilbers in dieser genau angab, die Spitze der Schraube K aber das Quecksilber in der Wanne berührte; nach Wegnahme des Mefsapparates gaben zwei parallele Lineale den Abstand zwischen der Spitze und der unteren Fläche des Ringes, und somit den Unterschied der Dichtigkeit der äufseren und der in der Kugel befindlichen Luft an. Alsdann wurde das wenige Wachs von der Spitze weggenommen, die Kugel mit dem Quecksilber gewogen und das Ende des Röhrchens etwas gebogen, um es in Quecksilber zu tauchen und die Kugel gänzlich damit zu füllen. War dieses endlich durch Auskochen von aller Luft befreit und der Apparat durch Einsenken in schmelzendem Schnee völlig mit Quecksilber bei 0° Temperatur gefüllt, so nahm man die Kugel weg und fing das auslaufende Quecksilber auf, während die Kugel abermals im Erwärmungsapparate die Siedehitze annahm, und auf diese Weise liefs sich aus dem Gewichte des ausgelaufenen und des in der Kugel zurückgebliebenen Quecksilbers sowohl der Inhalt der Kugel als auch die Ausdehnung der Luft und die bereits (§. 473) angegebene des Glases finden.

493) Nimmt man die Sache allgemein, also auch so, dafs die Kugel nicht bis 0° durch Eis erkältet, sondern in einem ähnlich eingerichteten Gefäße im Wasser bis zu einer bestimmten niedrigen Temperatur abgekühlt wird, wie durch *RUBENS* in drei Versuchen wirklich geschah, so führen folgende Betrachtungen zur Auffindung der gesuchten Ausdehnung des Gases. Es sey der Inhalt der Kugel = V; die nach dem Barometerstande corrigirte Temperatur des siedendheifsen Wasserdampfes = T; der Barometerstand = H', die wahre Ausdehnung der Luft für 1° C. =  $\alpha$ ; die des Glases =  $\delta$ ; das Gewicht der Volumen-Einheit der trocknen Luft bei 0° Temperatur und 0,76 Meter Barometerstand = a, so ist das Gewicht der in der Kugel beim Zublasen der Spitze enthaltenen Luft

$$q = a \cdot V \cdot \frac{H'}{0,76} \cdot \frac{1 + \delta T}{1 + \alpha T}.$$

Ist die Temperatur der Luft in der Kugel nach der Abkühlung, wenn die Spitze abgebrochen ist,  $= t$ , der Barometerstand beim Verschließen der Spitze mit Wachs  $= H''$ , der Höhenunterschied beider Quecksilber-Niveaus  $= h$ , das Volumen der abgekühlten Luft  $= v$ , so ist bei unveränderter Masse der Luft:

$$q = av \frac{H'' - h}{0,76} \cdot \frac{1 + \delta t}{1 + at}$$

und beide Werthe von  $q$  einander gleich gesetzt:

$$\frac{1 + aT}{1 + at} = \frac{V}{v} \cdot \frac{H'}{H'' - h} \cdot \frac{1 + \delta T}{1 + \delta t}$$

mithin wenn man das, was rechts vom Gleichheitszeichen steht, durch  $n$  bezeichnet, die wahre Ausdehnung der Luft für  $1^\circ \text{C}$ .

$$a = \frac{n - 1}{T - nt}$$

Wird die Kugel durch Schnee abgekühlt, so ist einfacher

$$n = \frac{V}{v} \cdot \frac{H'}{H'' - h} \cdot (1 + \delta T)$$

und folglich

$$a = \frac{n - 1}{T}$$

In dieser Formel muß  $V$  und  $v$  bestimmt werden, da die übrigen Gröſsen bekannt sind. Im zuletzt angenommenen Falle, wenn  $t = 0$  ist, sey das Gewicht des die Kugel bei  $0^\circ \text{C}$ . füllenden Quecksilbers  $= P$  und das Gewicht des beim Erkalten der Kugel bis  $0^\circ$  in sie gedrunenen Quecksilbers  $= p$ , so ist

$$\frac{V}{v} = \frac{P}{P - p},$$

also 
$$n = \frac{P}{P - p} \cdot \frac{H'}{H'' - h} \cdot (1 + \delta T).$$

Hierbei wird  $\delta$ , der Coefficient der Ausdehnung des Glases, als bekannt vorausgesetzt oder vorher ermittelt, wie durch RUDAKO (§. 473) geschah. Ist  $t$  nicht  $= 0$ , so müssen die Werthe von  $P$  und  $p$  auf diese Temperatur reducirt werden; doch giebt dieses minder sichere Resultate, weil es kaum möglich ist, die Temperatur des abkühlenden Wassers eine hinlänglich lange Zeit gleichbleibend zu erhalten. Die drei ersten Versuche, welche auf diese letztere Weise angestellt wurden, gaben im Mittel 0,3623 für die Ausdehnung der Luft zwischen  $0^\circ$  und  $100^\circ \text{C}$ ., neun andere aber mit Anwendung



des ersteren Verfahrens gaben im Mittel 0,3646, wobei die Extreme 0,3636 und 0,3654 betrugen. In diesen Versuchen waren die Barometerstände, also auch die Temperaturen der Siedehitze und die Höhen der Quecksilbersäulen in den Röhrchen der Kugeln sehr ungleich, und da dennoch die einzelnen Werthe so wenig von einander abweichen, so entscheidet dieses bestimmt für die Genauigkeit der Resultate, die auch, wie ausführlich gezeigt wird, nicht mit bedeutenden Fehlern behaftet seyn können. Zwei absichtlich mit feuchter Luft angestellte Versuche, wobei jedoch kein tropfbares Wasser sichtbar war, gaben den Coefficienten der Ausdehnung  $= 0,3840$  und  $0,3902$ , wodurch höchst wahrscheinlich wird, daß die von anderen Physikern und auch von GAY-LUSSAC und DALTON gefundenen fehlerhaften Resultate von der Anwesenheit des Wasserdampfes herrührten, wie ich selbst gleich bei ihrer Bekanntwerdung äußerte.

RUNDBERG<sup>1</sup> hat später noch einen eigenen Apparat construirt, mittelst dessen die Ausdehnung der Luft durch die Zunahme ihrer Elasticität gemessen wird; mir scheint jedoch diese Methode minder sicher und mit größeren Schwierigkeiten verbunden zu seyn, als die beschriebene, denn sie erfordert eine Correction wegen der Capillarität eines dabei angebrachten engen Verbindungs-Röhrchens, die Röhre, welche die Elasticität der eingeschlossenen Luft durch eine aufsteigende Quecksilbersäule mißt, ist oben offen und gestattet daher der feuchten Luft den Zutritt zur Oberfläche dieser Quecksilbersäule, wodurch die Capillarität dieser Röhre Veränderungen unterliegt, und endlich läßt sich der, die zu messende Luft einschließende, Cylinder minder leicht bis  $0^{\circ}$  C. erkälten und bis zur Siedehitze des Wassers erwärmen. Bei der Gewissenhaftigkeit und experimentellen Fertigkeit des der Wissenschaft leider zu früh entrissenen schwedischen Physikers läßt sich aber voraussetzen, daß er auch bei der Anwendung dieses zweiten Apparates durch Vermeidung möglicher Fehler richtige Resultate erlangt habe, und da er vermittelst desselben abermals durch zwölf Versuche den Coefficienten der Ausdehnung trockner Luft  $= 0,36457$  im Mittel erhielt, wobei die Extreme der einzelnen Resultate 0,3640 und 0,3664 betragen, so muß in Zukunft der *Coefficient der*

---

1. Poggendorff's Ann. XLIV. 119.



*Ausdehnung trockner Luft* = 0,3646 oder kürzer = 0,365 für den Temperaturunterschied zwischen den beiden festen Punkten des Thermometers angenommen werden, statt daß hierfür bisher die Bestimmung GAY-LUSSAC's = 0,375 als richtig galt. Die so lange Zeit gangbaren Bestimmungen 0,00375 und  $\frac{1}{266,67}$  verwandeln sich diesemnach für die Zukunft in 0,003646 oder 0,00365 und  $\frac{1}{273,97}$  oder  $\frac{1}{274,27\dots}$ . Am angemessensten dürfte es seyn, 0,00365 und  $\frac{1}{274}$  zu wählen.

494) Zu diesem höchst wichtigen Nachtrage der Untersuchungen über die Ausdehnung gasförmiger Körper lassen sich noch einige minder umfangreiche hinzufügen. Dahin gehört hauptsächlich eine Messung PARRY's<sup>1</sup>, welcher die Ausdehnung der Luft zwischen 12°,78 C. und — 37° C. für 1° C. = 0,003629 fand. Da hierbei die Correction für die Ausdehnung des Glases nicht erwähnt ist, so läßt sich diese in genähertem Werthe hinzufügen, und es beträgt dann diese Gröfse 0,003632, also wird für einen Temperaturunterschied von 0° bis 100° C. der Coefficient der Ausdehnung trockner Luft = 0,3632, welche Bestimmung von der durch RUBBENG gefundenen um einen Unterschied abweicht, welcher innerhalb der Fehlergrenze solcher Versuche liegt<sup>2</sup>. Auf jeden Fall dient auch dieses Resultat zur Bestätigung des durch RUBBENG gefundenen Coefficienten und streitet gegen die Richtigkeit des früher durch GAY-LUSSAC erhaltenen.

Schließlich möge hier noch bemerkt werden, daß nach allen bisher bekannt gewordenen genauen Versuchen die Ausdehnungslinie der atmosphärischen Luft eine gerade ist, d. h. daß der Coefficient der Volumensvermehrung für alle richtige Grade des Thermometers unverändert bleibt. Einen thatsächlichen Beweis hierfür liefert PARRY's Messung bei sehr niedri-

1 Appendix to Capt. PARRY's second Voyage cet. Lond. 1825. 4. p. 246.

2 Wenn man berücksichtigt, daß der Weingeist sich in niederen Graden weniger zusammenzieht, so bedürfen die mit einem Weingeistthermometer gemessenen Grade einer Correction, wodurch der erhaltene Coefficient etwas größer und also dem durch RUBBENG gefundenen noch ähnlicher werden würde.

gen Thermometergraden. Inzwischen den Calcül zu beweisen, daß für eine Thermometergrade die Ausdehnung der bilde. Wir verweisen in dieser Beziehung mitgetheilten Untersuchungen.

## 2) Schmelzen und Gefrieren

495) Das Schmelzen oder die Schmelzung werden (*Fusio*; Fusion, Fonte; *Melting*, dem Gefrieren, der Gefrierung (*Congelation*, *Congelation*) entgegen, streng wissenschaftlich, wenn von den Wirkungen der Wärme das Schmelzen die Rede seyn, denn dieses bewirkt, statt daß durch deren Entziehung das Gefrieren eintritt. Dabei pflegt man, obgleich bei der Feststellung der Wortbedeutung, sich das Schmelzen oder *Festwerden* bei solchen Körpern zu dem Schmelzpuncte des Eises flüssig zu machen, *Gefrieren* aber bei solchen zu gebrauchen, die bei diesem Puncte in den Zustand der Festigkeit übergehen. Wesen nach findet hierbei kein Untersemein verändert die Zunahme der Wärme aller festen Körper so, daß sie in den Festigkeit übergehen, was man sich auch so vorstellen kann, daß die starren Körper im Wärmestoffe die stärkste Hypothese zur Vorstellung dieser Erscheinung wonach die Anziehung der Körper-Moleculen der sie umgebenden Wärmesphäre überwunden wird, daß jene ohne mechanische Lage gegen einander annehmen und sich bewegen. Sofern aber diese Wirkung auf die inneren Kräfte beruht, deren stabiles Gleichgewicht

1 Philos. Mag. and Ann. T. XI. p. 248.

2 ROB. BOYLE leitete schon das Schmelzen statt daß GASSENDI und Andere eine Kältemischung aber dasselbe als eine durch das Eindringen eines Elementes erzeugte Bewegung betrachtete. IV. prop. 48 und Meteor. C. 1. §. 7. Muss das Gefrieren für eine Folge des Eindringens angesehen werden. S. Introd. §. 1504.

gatzustand der Körper bedingt, müsste eigentlich jener Uebergang von der Starrheit zur Flüssigkeit und dann weiter zur Gasform allgemein bei allen Körpern statt finden, allein es giebt deren viele, namentlich unter den nach feineren und mannigfach modificirten Anziehungsgesetzen gebildeten organischen Substanzen, welche den einen dieser Zustände überspringen und durch den Einfluss der Wärme unmittelbar aus der Starrheit zur Gasform durch Zersetztwerden übergehn. Darf ferner aus anderweitigen Erscheinungen geschlossen werden, daß die Molecüle der Körper wesentlich, und auch in Beziehung auf jene ihnen inwohnenden Kräfte, verschieden sind, so müssen auch ungleiche Wärmemengen einen Uebergang derselben von der Starrheit zum Zustand der Flüssigkeit und Gasform zu erzeugen vermögen, ohne daß wir jedoch wegen Mangels einer genaueren Kenntniß der eigentlichen Beschaffenheit dieser Molecüle die leichtere oder schwerere Schmelzbarkeit der aus ihnen gebildeten Körper theoretisch zu bestimmen vermögen. Gehen wir aber weiter von den einfachen Körpern zu den zusammengesetzten über, so zeigen sich sofort so verwickelte Erscheinungen rücksichtlich ihres Uebereinganges aus dem einen Zustande in den andern, daß bei ihrer Betrachtung jede Hoffnung schwindet, die hierbei wirkenden Gesetze auf die eigenthümliche Beschaffenheit der Molecüle zurückzuführen. Ueberhaupt ist die Menge und Mannigfaltigkeit der Phänomene, die sich in dieser Beziehung der Beobachtung darbieten, so ausnehmend groß, daß es vor der Hand am angemessensten erscheinen muß, die Thatfachen im Einzelnen genau zu erforschen, das Gemeinsame derselben zusammenzufassen und die Auffindung allgemein gültiger Gesetze der Zukunft zu überlassen. Zwei Dinge verdienen hierbei vorzugsweise beachtet zu werden; zuerst der große Unterschied des leichteren und schwereren Uebereinganges aus der Starrheit zur Flüssigkeit, wonach man *leichtflüssige* und *strengflüssige* Körper unterscheidet, indem einige stets flüssig bleiben oder nur durch kaum erreichbare Entziehung der Wärme gefrieren, andere bis jetzt durch die stärkste Hitze nicht in Fluß gebracht wurden, und zweitens das sehr ungleiche Verhalten, welches sich bei diesem Uebereingange zeigt, indem einige in merklicher Stufenfolge erst weich und dann flüssig werden, andere plötzlich von dem einen Zustande in den andern übergehn, einige



hierbei eine Vermehrung, andere eine Verminderung ihres Volumens zeigen, anderweitiger Verschiedenheiten nicht zu gedenken. Im Allgemeinen ist übrigens noch zu berücksichtigen, wenn es sich um den Gefrierpunct und den *Schmelzpunct* handelt, das heisst, um die scharfe Bestimmung derjenigen Temperatur, bei welcher der Uebergang aus dem flüssigen in den festen Aggregatzustand erfolgt oder umgekehrt, dass beide zwar der Natur der Sache nach zusammenfallen müssten, der Erfahrung gemäß aber meistens dieses nicht zu thun scheinen. Allerdings giebt es verschiedene Körper, welche durch Wärme weicher und zunehmend weicher werden, so dass sie, dem Zustande der Starrheit nicht gemäß, sich biegen, kneten und formen lassen, mithin aus dem festen in einen weichen, halbflüssigen und endlich eigentlich flüssigen Zustand übergehen, wie dieses namentlich bei den Fetten, dem Wachse, den Harzen und andern, aber auch beim Eisen und Platin der Fall ist, welche sich daher in diesem Zustande der Weichheit auch vereinigen, die Metalle sich schweißen lassen; Zinn wird vor dem Schmelzen brüchig und locker, und so giebt es noch sonstige einzelne Modificationen. Handelt es sich aber um die Erfahrung, wonach der Gefrierpunct und der Schmelzpunct solcher Körper, wobei die genannten Erscheinungen fehlen, nicht genau zusammenfallen, ja nicht selten scheinbar um viele Grade von einander abstehn, so liegt die Ursache hiervon in dem Umstande, dass bei dieser Formänderung allezeit Wärme latent oder frei wird, welche sich nur schwer trennt oder auch langsam und allmählig aufgenommen wird. Hierauf beruht die Stillstandsperiode der Erkaltung oder Erwärmung, welche wohl ohne Ausnahme, wenn gleich mehr oder minder auffallend, beim Uebergange aus dem einen in den andern dieser Zustände eintritt (§. 497). Am auffallendsten zeigt sich dieses bei dem bekannten Verhalten des Wassers, welches sich bis tief unter seinen Gefrierpunct erkälten lässt, dann durch Bewegung sogleich zum Theil gefriert und bis 0° steigt. DESPRETZ<sup>1</sup> bemerkt daher mit Recht, dass man den Gefrierpunct eines Körpers eigentlich in diejenige Temperatur setzen müsse, bei welcher die bewegte Flüssigkeit zu gestehn beginnt und bei welcher sie dann beharret, bis sie gänzlich fest geworden ist. Die dann gefundene

---

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLI. 493.



Temperatur ist zugleich auch die des Schmelzens. Salzlösungen und überhaupt solche Verbindungen, bei denen eine Trennung der schwerer gestehenden Antheile von den leichter gefrierenden statt findet, wie dieses namentlich bei Auflösungen im Wasser, aber auch bei Metalllegirungen der Fall ist, machen hiervon eine Ausnahme, was DESPRETZ nicht gehörig gewürdigt zu haben scheint; denn wenn bei Salzsolutionen die Ausscheidung eines gesättigten Antheils durch Bewegung gehindert wird, so kann das Gefrieren weniger leicht erfolgen; auch erzählt SCORESBY, daß die Oberfläche des Meeres vor der Bildung einer dünnen Eisdecke, die durch nachfolgende Bewegung sofort in kleine Stückchen zerbrochen wird, momentan als ganz ruhig erscheine. Sehr richtig aber bemerkt DESPRETZ<sup>1</sup>, daß eine gelinde Bewegung die Theilchen leichter in diejenige Lage bringt, worin sie die stärkste Attraction ausüben, und daher das Gefrieren sowohl des reinen, als auch des salzhaltigen Wassers mehr befördert, als eine heftige, die es sogar zu hindern vermag. Sind die Flüssigkeiten in enge Röhren eingeschlossen, so geht ihr Gefrierpunct weit tiefer herab, als wenn sie sich in weiteren Gefäßen befinden, nach begunnenem Erstarren tritt aber sofort der eigentliche Gefrierpunct ein, das heißt, die Flüssigkeit nimmt die diesem zugehörige Temperatur an.

496) Das *Eis* zeigt bei seinem Uebergange in den tropfbar-flüssigen Zustand und umgekehrt bei der Verwandlung des Wassers in diesen festen Körper so ziemlich alle die merkwürdigen Erscheinungen, die in Beziehung auf das Schmelzen und Gefrieren Beachtung verdienen, und hat daher stets die Aufmerksamkeit der Physiker vorzüglich in Anspruch genommen. Dahin gehört vorzugsweise die Ausdehnung des Wassers vor seinem Festwerden, die Entbindung der latenten Wärme bei dieser Verwandlung in einen festen Körper, die Ausdehnung des festen Eises bei seinem Entstehn und sein krystallinisches Gefüge. Weil aber dem Eise bereits ein eigener Artikel gewidmet worden ist<sup>2</sup>, so können hier nur einige seitdem hinzugekommene neue Thatfachen aufgenommen werden. Diese beziehn sich zuerst auf den Punct der größten Dichtigkeit des erkaltenden Wassers,

1 L'Institut. 5me Ann. N. 218. p. 258.

2 S. *Eis*. Bd. III. S. 99.

welcher nach den genauesten Untersuchungen bei  $-3^{\circ},9$  C. liegt. Inwiefern das Wasser durch den Zusatz von Salzen verliert, hatte man bisher nur bei Seewasser untersucht. Nach der Untersuchung der Ausdehnung dieser Flüssigkeit ergab sich die größte Dichtigkeit bei  $-5^{\circ},25$  C. eine Angabe von PARROT<sup>2</sup> übereinstimmend mit der Crystallisation des Seewassers genau bei  $-5^{\circ},25$  C. Inzwischen ist bereits sehr ausführlich über das Gefrieren des *Seewassers* gehandelt worden, daher hier nur einiger weniger Bemerkungen bedürfen.

Insbesondere verdienen die von ROBERTS<sup>1</sup> angestellten Untersuchungen über das Gefrieren und die Dichtigkeit der Salzlösungen hier Erwähnung. Er fand ein Maximum der Dichtigkeit bei  $-2^{\circ},55$  C. und bei  $-1^{\circ},84$ , das Maximum der Dichtigkeit bei  $-3^{\circ},67$  C. ein und soll von MARCET<sup>5</sup> bestätigt worden seyn, weil sie dasselbe Resultat suchten. Diese Angabe wird auf keine Weise als richtig angenommen, da das Seewasser bis unter  $-3^{\circ},67$  erkalten läßt und erst bei  $-2^{\circ},55$  C. ein Maximum der Dichtigkeit ganz eigentümlich zeigt, so müßte das eben entstandene Eis das Wasser, was gegen alle Erfahrung zuwider ist, durchdringen.

497) ERMAN'S<sup>6</sup> Untersuchungen, welche eine Aeußerung bezieht, sind diejenige, welche nach dem Wunsch A. v. HUMBOLDT'S anstellt. Die Wichtigkeit ist, darüber Gewißheit zu geben, daß das Seewasser auf gleiche Weise ein Maximum der Dichtigkeit zeigt, sofern verschiedene sicher begründete Erfahrungen vereinbar seyn würden. Man darf, u

1 Mém. prés. à l'Acad. Imp. des Sc.

2 Physikalische Beob. des Captain LIEBIG. Berl. 1827. S. 32.

3 S. Art. Eis Bd. III. S. 140 und Me...

4 Ann. de Chim. et Phys. T. LXX. p. 1...

5 Dessen Versuche s. Bd. VI. S. 1692

6 Poggendorff's Ann. XII. 436.



zeugen, unter andern nur einen Blick auf die Tabelle<sup>1</sup> der Temperaturen des Meeres in verschiedenen Tiefen wenden, um sich zu überzeugen, daß diese nicht so seyn könnten, wie sie gefunden wurden, wenn nicht das mit abnehmender Temperatur zunehmend dichter werdende Wasser stets tiefer hinabsänke. ERMAF wählte zur Lösung dieses wichtigen Problems die verschiedensten bisher angewandten Methoden, und zwar zuerst die der hydrostatischen Wägungen, wozu ihm eine massive Glas-  
kugel an einer empfindlichen Wage diente. Aus 21 Bestimmungen ergibt sich, daß Salzwasser von 1,0270 spec. Gewichte, also dem Seewasser im Mittel gleich, sich von  $-3^{\circ},87$  C. bis  $10^{\circ},725$  durch Temperaturvermehrung fortwährend ausdehnt. Will man die Erkältung bis zu dieser tiefen Temperatur treiben, so muß das Wasser ganz ruhig bleiben, denn von  $-2^{\circ},875$  C. an werden die Eisnadeln an den Seitenwandungen der Gefäße gebildet; es wird hierbei Salz ausgeschieden, ohne daß jedoch ein Maximum der Dichtigkeit zum Vorschein kommt. Wägungen mit einem Nicholson'schen Aräometer innerhalb  $-1^{\circ},25$  und  $+15^{\circ}$  C. gaben ganz gleiche Resultate. Bei der Anwendung der Hope'schen Methode zeigte das untere Thermometer fortdauernd tiefere Grade als das obere, statt daß bei süßem Wasser das Gegentheil eintrat. Endlich wandte er eine für diesen Zweck noch nicht benutzte Methode an, welche darin besteht, die Zeiten des Erkaltens zu beobachten, weil bei einem Wechsellpunkte der Dichtigkeiten nach den Beobachtungen RUDBERG's (§. 457) ein Stillstand oder eine Verzögerung des Erkaltens eintreten muß. Wirklich zeigte sich dieses auch beim süßen Wasser sehr auffallend, indem das Herabsinken von  $6^{\circ},25$  C. bis  $5^{\circ}$  nur 40,8 Sec., von  $3^{\circ},75$  bis  $2^{\circ},5$  aber 17 Sec. und von  $2^{\circ},5$  bis  $1^{\circ},25$  wieder 30 Sec., von  $5^{\circ}$  bis  $3^{\circ},75$  dagegen 208,2 Sec. erforderte. Salzwasser von 1,027 spec. Gewicht zeigte aber einen solchen Stillstand selbst bis  $-5^{\circ}$  C. herab nicht. Interessante Resultate gab die Anwendung dieser Methode auf minder gehaltreiche Salzlösungen. Bei einer solchen von 1,02 spec. Gewichte ging die Erkältung regelmäßig fort bis  $-1^{\circ},5$  C., dann aber trat ein lange dauernder Stillstand ein, wobei sich am Boden des Gefäßes Eis bildete, wonach also der dem Maximum der Dichtigkeit zugehörige Stillstand

---

1 S. Art. Meer. Bd. VI. S. 1676.



mit dem durch die Eisbildung erzeugten zusammenfällt. Auch diese Solution hat daher kein über  $-1^{\circ},25\text{ C.}$  liegendes Maximum der Dichtigkeit, vielmehr fällt dasselbe mit dem Gefrierpuncte zusammen. Bei einer Solution von 1,01 spec. Gewicht dagegen blieb das Thermometer lange stationär bei  $1^{\circ},875\text{ C.}$ , fiel dann bis  $-2^{\circ},5$ , die Eisbildung begann und das Thermometer stieg wieder bis  $-0,625$ , welches für den Gefrierpunct dieser Lösung gelten kann. Hieraus folgt daher, daß Salzwasser von 1,027 spec. Gewicht kein Maximum der Dichtigkeit hat, denn selbst beim Gefrieren eines Theiles wird Salz ausgeschieden, und das Maximum sinkt tiefer herab, sofern die Zusammenziehung der Flüssigkeit stets zunimmt. Bei Salzwasser von 1,02 spec. Gewicht findet gleichfalls kein Maximum der Dichtigkeit statt oder es fällt mit dem Gefrierpuncte bei  $-1^{\circ},5\text{ C.}$  zusammen, bei Salzwasser von 1,01 spec. Gewicht dagegen liegt dieses Maximum ungefähr bei  $1,875\text{ C.}$

Bewogen durch die angegebene Aeufserung von DESPREZ revidirte ERMAN<sup>1</sup> seine früheren Versuche, ohne jedoch einen Fehler in den angestellten Berechnungen zu entdecken. Außerdem aber stellte er mit einem dem früheren ähnlichen Aräometer abermals eine Versuchsreihe an, die er jedoch nur von  $-1^{\circ},475$  bis  $23^{\circ},44$  ausdehnte und mit den Wägungen in destillirtem Wasser von  $0^{\circ}$  bis fast  $28^{\circ}\text{ C.}$  verglich. Bei letzterem zeigte sich deutlich das Maximum der Dichtigkeit, bei der Salzsolution von 1,027 spec. Gewicht war keine Andeutung davon zu entdecken. Dieses zeigte schon die bloße Uebersicht der gemessenen Gröfsen; es ging aber noch augenfälliger aus der alle Bedingungen und Correctionen einschließenden Berechnung hervor, denn die Differentialgleichung für das Maximum der Dichtigkeit nach den beobachteten Werthen gab nur imaginäre Werthe, was auf das Fehlen eines solchen Maximums deutet<sup>2</sup>. ERMAN vermuthet daher mit Recht, daß

1 Poggendorff's Ann. XLI. 72.

2 Nach der aus meinen Versuchen §. 487 gefundenen Formel hat das Seewasser allerdings einen Punct der größten Dichtigkeit, was aus theoretischen Gründen mehr Wahrscheinlichkeit für sich hat, sofern die wesentlichen Eigenschaften des Wassers durch aufgelöste Salze nicht geändert werden. Wenn aber die Temperatur dieses Maximums der Dichtigkeit unter dem Gefrierpuncte zu liegen scheint, so ist zwar die erhaltene Bestimmung aus angegebenen Gründen nicht



DESFRÈTZ durch die beginnende Eisbildung im Salzwasser getäuscht worden sey und ein Gemenge aus Eis und flüssiger Kochsalzlösung specifisch leichter gefunden habe, als die Flüssigkeit, aus welcher dieses entstanden war.

498) Wenn gleich die durch DESFRÈTZ erhaltenen Resultate über die Anwesenheit eines Maximums der Dichtigkeit bei Salzsolutionen und über ihren Gefrierpunct etwas verdächtig werden, sofern man wohl als erwiesen annehmen kann, daß er die anfängliche Entstehung des Eises, zwischen dessen Theilchen eine concentrirtere Lösung zurückblieb, übersehen habe, was nicht blos ERMANN's eben mitgetheilte Erläuterungen, sondern auch PARROT's frühere Versuche<sup>1</sup> genügend darthun, so verdienen dennoch die Ergebnisse seiner zahlreichen Versuche mit sonstigen Auflösungen verschiedener Salze im Wasser<sup>2</sup> hier mitgetheilt zu werden, aus denen im Allgemeinen hervor-

absolut sicher, noch weniger ist dieses aber in Beziehung auf den Gefrierpunct der Fall, welcher durch das Ausscheiden des Salzes bedingt wird. Dieser Umstand verdient sehr beachtet zu werden, denn es ist sonst kaum möglich, die verschiedenen, durch Versuche und Beobachtungen erhaltenen Resultate über den Gefrierpunct und die Temperatur der größten Dichtigkeit des Seewassers unter sich zu vereinigen und mit der Theorie in Einklang zu bringen, obgleich die genaue Ermittlung der Wahrheit bei einer so einfachen Aufgabe nichts weniger als schwierig zu seyn scheint. Nach meinen Versuchen und der daraus erhaltenen Formel ist die Temperatur des Seewassers bei seiner größten Dichtigkeit =  $-5^{\circ}\text{C}$ . Steht der Genauigkeit dieser Bestimmung gleich der Umstand entgegen, daß die Formel bis zur vierten Potenz der Temperaturen ausgedehnt ist, wie oben §. 484 bemerkt wurde, so kann doch die Abweichung nicht groß seyn, wenn man die anderen, auf gleiche Weise erhaltenen, Resultate berücksichtigt. Der Mangel an Uebereinstimmung mit der Erfahrung wird aber leicht erklärlich, wenn man berücksichtigt, daß die nach der Formel gefundene Temperatur für das Maximum der Dichtigkeit dann statt finden würde, wenn das Mischungsverhältniß der Salzsolution unverändert bliebe, in welchem Falle sie bis  $-5^{\circ}\text{C}$ . erkaltet bei dieser Temperatur am dichtesten seyn und sofort gänzlich gefrieren würde. Dieses wird aber durch die inzwischen erfolgende Ausscheidung des Salzes gehindert, worüber die Formel jedoch keine Auskunft geben kann. Jenachdem diese Ausscheidung des Salzes leichter erfolgt, trifft das Gefrieren eine zunehmend minder gesättigte Solution und der Gefrierpunct rückt stets höher hinauf, woraus dann die ungleichen Bestimmungen des Gefrierpunctes erklärlich werden.

<sup>1</sup> G. LXVII. 144 ff.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXX. p. 1. Poggendorff's Ann. XLI. 66. X. Bd.



geht, daß durch Vermehrung der auf-  
wohl das Maximum der Dichtigkeit, als  
des reinen Wassers tiefer herabgeht. H  
selbst, daß in den Fällen, wenn das M  
einer tieferen Temperatur zugehört, als  
liegt, die Lösung sich auf gleiche Weis  
zu mehreren Graden unter den Gefrierp  
hen erkalten liefs. Es wird indess gen  
tabellarisch zusammenzustellen, wobei  
Menge des Wassers, worin die angegeb  
löst waren, stets 997450 betrug.

Menge der aufgelösten Salze.

Salzsaures Natron . . .	12346	Th.
	24692	—
	37039	—
	74078	—
Salzsaurer Kalk . . .	6173	—
	24692	—
	37039	—
	74078	—
Schwefelsaures Kali .	6173	—
	12346	—
	24692	—
	37039	—
	74078	—
Schwefelsaures Natron .	6173	—
	12346	—
	24692	—
	37039	—
	74078	—
Kohlensaures Kali . .	37039	—
	74078	—
Kohlensaures Natron .	37039	—
	74078	—
Schwefelsaures Kupfer .	57996	—
Reine Pottasche . . .	37039	—
	74078	—
Schwefelsäure . . .	6173	—
	12346	—
	18974	—
	37039	—
	74078	—
Alkohol . . . . .	74078	—

Im Ganzen ersieht man hieraus, daß das Maximum der Dichtigkeit des Wassers durch Zusatz von Salzen, Säuren und Alkohol bei zunehmender Menge der letzteren stets zu niedrigeren Temperaturen weiter hinabrückt, und zwar bei einigen Substanzen mehr, bei andern weniger, Margarinsäure dagegen. Oelsäure, Stearinsäure, Olivenöl, Cetin, Paraffin und Naphthalin ziehen sich fortdauernd zusammen, ohne ein Maximum der Dichtigkeit zu zeigen.

Hiermit stimmen im Ganzen die Resultate überein, welche **BELLANI**<sup>1</sup> erhalten hat, unter denen sich sehr viel Bekanntes findet, weswegen ich nur Weniges heraushebe. Eine concentrirte Lösung von schwefelsaurem Natron in Wasser erkaltet in Ruhe bis selbst mehrere Grade unter 0, Erschütterung aber oder das Hineinbringen eines kleinen Krystalls oder eines sonstigen trockenen Körpers bewirkt augenblickliche Krystallisation unter fühlbarer Wärmeentwicklung und Vermehrung des Volumens; Letzteres zeigte sich, als die Flüssigkeit in einem Kolben mit engem Halse krystallisirte und das Volumen von 1000 auf 1023 wuchs, ohne Aufsteigen von Luftblasen. **BELLANI** glaubt, die Raumvermehrung sey Folge davon, daß das Wasser sich als Eis in dem Salze befinde, was wohl keiner Widerlegung bedarf. Schwefelsaure Thonerde läßt sich gleichfalls tief erkälten, und beim Krystallisiren erfolgt Vermehrung des Volumens; bei Salpetersolution ist letztere nicht wahrnehmbar, doch ist der Einfluß des Erkaltens, so wie die Zusammenziehung des Glases, nicht berücksichtigt. Eine Lösung von Kupferammoniak in Wasser mit einem Zusatz von 0,1 Alkohol krystallisirte bei  $-10^{\circ}\text{C.}$ , ohne daß die Flüssigkeit gefror, gesättigter Kampferspiritus widerstand noch größerer Kälte und zeigte dann keine Volumensvermehrung<sup>2</sup>. Sächsisches Vitriolöl, schwach rauchend, von 1,840 spec. Gewicht, gefror erst bei  $0^{\circ}$ , zerfloß aber gestanden erst bei  $11^{\circ},25$ ; verdünntes von 1,78 spec. Gewicht schmolz bei  $8^{\circ}$ , beide mit Verminderung ihres Volumens, und zwar war diese Zusammenziehung bei

---

1 Brugnatelli Giorn. di Fisica, Chim. cet. Bim. 3 e 4. T.X. Daraus in Wiener Zeitschrift Bd. III. S. 481. Eine frühere Abh. desselben findet sich ebend. Bd. VI.

2 Sollten diese beiden Versuche eigentlichen Werth haben, so müßten die Thatsachen genauer bestimmt und die Nebenbedingungen ausgeschieden seyn.

dem verdünnten am größten. Radicale und noch tiefer erkälten, ohne zu ges Krystallisations- und Schmelzpunct sol und keine Ausdehnung, vielmehr eine Z ben hierbei statt finden. Die Flüssigke setzt **BELLANI** auf  $5^{\circ},25$ , ferner die des Oleins auf  $-5^{\circ}$ ; beide vereint können zu gestehn, vorzüglich wenn sie vorher unter keiner Bedingung findet eine Aus das Gefrieren statt.

Ueber die bekannte Ausdehnung des neuere und aus dem Grunde werthvolle den, weil aus ihnen hervorgeht, daß die seine enorme Kraft ausübt, nicht eben und dabei eine gänzliche Erstarrung nicht erfordert wird<sup>1</sup>. Im Arsenal z eiserne Bombe mit Wasser gefüllt, dur verschlossen und einer Kälte von — worauf sie nach 7 Stunden so zersp eine Stück 10 Fufs, das andere 7 dert war, ungeachtet die Dicke der betrug. Eine andere Bombe zerbor —  $2^{\circ},22$  C., eins der Stücke flog bi Eiskruste betrug nur 13 Linien. **VAU** gen sowohl von Salpeter, als auch Sal Kugeln mit engeren Röhren krystallisi mit starker Gewalt aus einander gespre diese Versuche wiederholte, fand er da vielleicht weil die Solutionen einen Concentration hatten.

499) Behalten wir bei den übrige kungen über das *Eis* die in diesem Ar folgte Ordnung bei, so läßt sich an Bestimmung der *Krystallform* desselben

1 Biblioth. univ. 1830. Fevr. p. 314. V S. 469. *Diöglers polytechnisches Journ.* Bd

2 *Ann. de Chim.* T. XIV. p. 286.

3 *Schweigger's Journ.* LX. 12.

4 *Trans. of the Phil. Soc. of Cambrid que univ.* T. XXVIII. p. 47. *Edinb. Philos.*



worden ist, noch Folgendes anknüpfen. Nach SMITHSON<sup>1</sup> ist dessen Krystallform eine doppelt-sechsseitige Pyramide, wie Bergkrystall, mit einem Winkel von  $80^{\circ}$  an der Vereinigung beider Pyramiden. Die Spitze der einen Pyramide ist abgestumpft, und er bemerkt hierbei, daß solche Krystalle nach HAUY durch Wärme elektrisch werden. Am genügendsten ist wohl diese Aufgabe durch BREWSTER<sup>2</sup> behandelt worden, welcher schon früher ermittelt hatte, daß das Eis ein das Licht doppelt brechender Körper sey, von einer einzigen optischen Axe, welche senkrecht gegen die Fläche des auf ruhigem Wasser gebildeten Eises stehe. Hieraus folgert er, daß dasselbe entweder zum rhomboëdrischen oder sechsgliedrigen oder viergliedrigen Krystallisationssysteme gehöre, und es gelang ihm, hierüber bestimmter entscheiden zu können. Am Morgen nach einer kalten Nacht erhielt er aus einem runden Wasserbassin, welches gegen jede Bewegung der Luft durch eine steinerne Brustwehr geschützt war, eine sehr dünne, gänzlich blasenfreie (und vollkommen durchsichtige Eisplatte, und freute sich, bei näherer Untersuchung die dreiflächigen Spitzen zweier sehr stumpfen Rhomboëder zu entdecken, die sich über die Fläche erhoben. Als die Eisplatte dem polarisirten Lichte ausgesetzt wurde, zeigte sie in der gegen ihre Fläche lothrechten Richtung das positive einaxige System der Ringe. Eine Messung der Winkel war unmöglich wegen der Wärme des Tages und der zu großen Entfernung von dem Hause, wohin es gebracht werden mußte. Die beschriebene Krystallisation glich genau einigen Exemplaren von HAUY's *Chaux carbonatée basée*, die BREWSTER sah, auf deren ebener Oberfläche mehrere abgestumpfte Spitzen von Kalkspath-Rhomboëdern mit ihrer Axe lothrecht gegen die Fläche der Platte gebildet waren. Die Mannigfaltigkeit der Gruppierung dieser Krystalle zeigt sich vorzüglich in den *Schneeflocken*<sup>3</sup> und in den blumigen Gebilden auf Fensterscheiben, welche einzeln zu untersuchen ins Unendliche führen würde<sup>4</sup>.

---

1 Annals of Philos. New Ser. 1823. Mai p. 340. Vergl. Berzelius Jahresber. 1825. S. 75.

2 Lond. and Edinb. Phil. Mag. N. XXII. p. 245. Poggendorff's Ann. XXXII. 399.

3 Vergl. *Schnee*. Bd. IX. S. 556 und die dazu gehörigen Tafeln.

4 Vergl. HESSEL's Bemerkungen in Kastner's Archiv. Bd. X. S. 299. Die ungleiche Wärmeleitung der Glasscheiben kommt bei diesem



Ein kürzlich von mir beobachtetes, gewifs sehr seltenes, Phänomen war, dafs nach einer kalten Nacht in einem ungeheizten Zimmer die Fensterscheiben überall mit Wasser stark bedeckt waren, welches sich beim Abwischen in einen nur mit Mühe wegzuschaffenden undurchsichtigen Ueberzug von Eis verwandelte. Durch den Einflufs sehr intensiver Kälte erzeugen sich im Wasser schnell eine Menge Eiskrystalle, zwischen denen die noch nicht gefrorenen Theile verbreitet und so eingeschlossen sind, dafs das Ganze eine wenig durchsichtige, homogene scheinende Masse bildet, derjenigen sehr ähnlich, die man erhält, wenn eine gesättigte Solution von schwefelsaurem Natron in einem luftleeren Medicinglase nach dem Sieden erkaltet ist und beim Oeffnen des Glases plötzlich krystallisirt (§. 456). Letzteres Phänomen, so wie überhaupt das Krystallisiren, könnte gleichfalls unter die Processe des Gefrierens gerechnet werden, es findet dabei aber der wesentliche Unterschied statt, dafs bei der Bildung der Krystalle diese sich von dem heterogenen Menstruum trennen, beim Gefrieren aber homogene Massen aus dem Zustande der Flüssigkeit in den der Festigkeit übergehn, weswegen auch bei jenen kein Gefrierpunct statt findet; die Aehnlichkeit beider Processe, namentlich des Gesteheus der Glaubersalzlösung und des Gefrierens des Wassers, beruhet also blofs auf der Eigenthümlichkeit, dafs in beiden Fällen die zu einer Masse vereinten Krystalle in ihren Zwischenräumen Flüssigkeit eingeschlossen enthalten, die beim Wasser später gleichfalls in Eis verwandelt wird und dann die Ausdehnung des letzteren bewirkt. Am deutlichsten gewahrt man dieses, wenn Wasser im luftleeren Raume gefriert, namentlich bei den Versuchen mit dem *Kryophorus* (§. 469), und hieraus erklärt sich leicht die bekannte Ausdehnung des Eises sowohl überhaupt, als auch die ungleiche Gröfse derselben im Besonderen, wie nicht minder der Umstand, dafs sich selbst in dem im Vacuum gebildeten Eise kleine Bläschen zeigen, die dadurch entstehen, dafs die schon gebildeten Krystalle durch die neu entstandenen

---

Processe gleichfalls in Betrachtung. Legt man an die Außenseite einer Fensterscheibe im Winter eine Metallplatte an, so wird sie an dieser Stelle nicht mit Eis bedeckt, weil das Metall die Wärme reflectirt, nach CAZZA in Bibl. univ. T. II. p. 238, ist aber inwendig Stanniol aufgeklebt, so ist der Niederschlag hierauf stärker, als auf dem Glase, nach Biot *Traité*. T. IV. p. 66.



in größere Räume ausgedehnt werden, als das zwischenbefindliche Wasser auszufüllen vermag, oder daß die durch das Gefrieren frei werdende Wärme Dampfbläschen bildet, welche durch das nachher entstehende Eis umschlossen werden. So fand unter andern **BELLANI**<sup>1</sup> bei seinen ausführlichen Untersuchungen über die Erscheinungen des Gefrierens in 6 Versuchen das specifische Gewicht des Eises zwischen 0,885 und 0,910, wie auch nicht minder die beträchtliche Ausdehnung desjenigen, welches aus luftfreiem Wasser nach wiederholtem starken Auskochen in einer Glasröhre gebildet wurde, was als Beweis gegen **HOMBERG's**<sup>2</sup> Ansicht gelten kann, nach welcher die Ausdehnung eine Folge der aus dem Wasser entweichenden Luft seyn soll. Daß auch in solchem Eise, welches im Vacuum entsteht, kleine Bläschen erzeugt werden, beobachtete **CABARD-LATOUR**<sup>3</sup>, als er Wasser in kleinen Wasserhämern gefrieren ließ; es versteht sich aber von selbst, daß das Eis um so viel klarer ist, je reiner das Wasser war, woraus es gebildet wurde, und je weniger Bläschen sich darin befinden, denn letztere machen es undurchsichtiger<sup>4</sup>. Eine höchst merkwürdige Erscheinung bleibt stets die Zusammenziehung des Wassers bis zum Maximum seiner Dichtigkeit und dann die beginnende Ausdehnung desselben bei zunehmender Kälte, die bis mehrere Grade unter den Gefrierpunct bei vollkommener Ruhe fortgeht. Das plötzliche Gefrieren eines Theiles oder bei erreichter sehr starker Kälte des Ganzen, was jedoch nur Täuschung ist, sofern der noch nicht erstarrte Antheil des Wassers zwischen den Eiskrystallen mechanisch festgehalten wird und erst später allmählig unter fortdauernder Ausdehnung der bereits erstarrten Masse gefriert, läßt sich leicht aus der Analogie mit dem Krystallisationsprocesse im Allgemeinen erklären. Unrichtig geschah dieses durch **HOLMANN**<sup>5</sup> und **KRAFT**<sup>6</sup>, welche glaubten, es sey das plötzliche Gefrieren eine Folge der von außen hinzukommenden Wärme, die das Wasser ausdehne und somit

---

1 Brugatelli Giornale. T. I. p. 410.

2 Mém. de l'Acad. 1699.

3 L'Institut. VIII<sup>me</sup> Ann. N. 318. p. 42.

4 American Journ. of Science and Arts. 1821. Febr. Bibl. univ. T. XIX. p. 243.

5 Gött. gelehrte Anz. 1743. Jan.

6 Comment. Soc. Petrop. T. XIV. p. 226.



die dem Eise nothwendige Volumens-Vergrößerung einleite. Seit der Kenntniss des latenten Wärmestoffs kann kein Zweifel darüber obwalten, daß dieser sich von den Molecülen des Wassers nicht trennt, obgleich die sensible Wärme abnimmt, und daß dieselben sich daher nicht zu Krystallen vereinigen können. Dadurch ist aber die unterdem Maximum der Dichtigkeit beginnende Ausdehnung noch nicht erklärt, und mir ist auch keine Hypothese bekannt, die man zu diesem Zweck aufgestellt habe. Die Aufgabe gewinnt dadurch an Schwierigkeit, daß die zunächstliegende Vermuthung der Entstehung unmerklich kleiner Krystalle, obgleich diese sich von selbst aufdringt, aller eigentlichen Stütze ermangelt; denn wenn solche Krystalle auch von geringster Gröfse vorhanden wären, so müßten sie nach höchster Wahrscheinlichkeit einen Einfluß auf den polarisirten Lichtstrahl ausüben, was aber nach von SMITHSON<sup>1</sup> und von mir selbst wiederholt angestellten Versuchen keineswegs statt findet.

Als beiläufige Bemerkung möge hier noch eine Beobachtung erwähnt werden, welche PONTUS zu Cahors gelegentlich machte. Dieser liefs Wasser unter der exantlirten Campana einer Luftpumpe in einer kleinen, 1 bis 2 Centim. hohen Flasche gefrieren, indem er dieselbe durch umgebende, in Aether getränkte, Baumwolle erkältete, und gewährte dabei einen am Tage sichtbaren Funken, welchen SCHWEIGGER<sup>2</sup> für Krystallelektricität erklärt; inzwischen ist das Phänomen noch nicht allseitig genug erforscht worden, um diese Hypothese als genügend begründet zu betrachten, da ohnehin das eigentliche Wesen der Krystallelektricität wohl noch nicht vollkommen festgestellt worden ist.

500) HORNER<sup>3</sup> hat in einem eigenen Abschnitte die Entstehung des *G-undeises* (*Glace du fond*; *Ground Ice*; im südlichen Schottland *Lappered-Ice*) abgehandelt, die er mit Recht eine anomale Eisbildung nennt. Obgleich das Wasser der Natur der Sache nach nur an der Oberfläche gefriert, an den Seiten und am Boden aber nur in solchen Gefäßen, die

1 Ann. of Philos. New Ser. 1823. p. 240. Berzelius Jahresbericht 1825. S. 74.

2 Dessen Journal Th. VIII. S. 294.

3 S. Art. *Eis*. Bd. III. S. 127.

ihre Wärme gerade von hier aus so schnell an die äußere Umgebung abtreten, daß das bis zu  $0^{\circ}$  erkaltete und dadurch specifisch leichter gewordene Wasser nicht aufsteigen kann, sondern durch Adhäsion an den Wandungen fest gehalten und durch schnelle Entziehung der Wärme in Eis verwandelt wird, obgleich also diesemnach am Boden der Flüsse, der Seen und des Meeres kein Eis entstehen kann, die Physiker daher die so oft aus der Erfahrung gefolgerte Existenz des Grundeises in Abrede stellten und die darüber vorhandenen Beobachtungen auf anderweitige Weise zu erklären suchten, so ist doch wohl das wirkliche Vorhandenseyn des Grundeises aus den bereits beigebrachten Thatsachen hinlänglich erwiesen<sup>1</sup> und dessen Entstehung genügend erklärt; inzwischen haben unterdeß bedeutende Gelehrte dieses Problem einer weiteren Untersuchung unterworfen, und die Resultate ihrer Forschungen verdienen daher hier nachträglich erwähnt zu werden. Dahin gehört vorzugsweise eine ausführliche, sowohl ältere als auch neuere Erfahrungen und Hypothesen berücksichtigende Untersuchung von ARAGO<sup>2</sup>, woraus wir einiges, noch nicht erwähntes, entnehmen.

Zuvörderst wird das wirkliche Vorkommen des Grundeises zwar als erwiesen angenommen, keineswegs aber die Erklärung seines Entstehens als genügend begründet, weswegen der Hauptzweck darauf gerichtet ist, die bekannten Thatsachen möglichst vollständig zusammenzustellen, wobei man jedoch bald erkennt, daß die von HORNER gegebene Erklärung als der Sache angemessen erscheint. Dieses geht besonders aus den Beobachtungen hervor, welche KNIGHT<sup>3</sup> bekannt gemacht hat. Das Flüsschen Teme in Herfordshire ist zum Behuf einiger Mühlen durch eine Schleuse aufgestauet und bildet hinter dieser ein größeres Becken. Nach einer sehr kalten Nacht sah man in dem Wasser, welches über das Wehr herabstürzt, Millionen schwimmender Eisnadeln, die hervorragenden Steine in dem

---

<sup>1</sup> MERIAN's Abhandlung über diesen Gegenstand findet man auch in Edinb. Phil. Journ. N. XXV. p. 125 und STERNKE's Beobachtung der schwimmenden Ketten in Edinburgh New Phil. Journ. N. XXIIX. p. 193.

<sup>2</sup> Annuaire pour 1833. p. 244. Poggendorff's Ann. XXVIII. 204. Edinb. New Phil. Journ. N. XXIIX. p. 123.

<sup>3</sup> Philos. Trans. T. CVI.



engen Canale des Flusses unterhalb der Schleuse waren aber mit einer silberweißen Kruste überzogen, die bei näherer Untersuchung aus zusammengefügt, sich nach allen Richtungen durchkreuzenden Eisnadeln bestand und über einigen zu bedeutenden Massen anwuchs, während auf der Oberfläche nur an einigen ruhigen Stellen des Ufers gewöhnliches compactes Eis sich angesetzt hatte. Am 11ten Febr. 1816 sahen die Brücken- und Wegebaumeister zu Straßburg von der Brücke bei Kehl herab den Boden des Rheins mit Eis bedeckt, welches sich gegen 10 Uhr Morgens losriß und fortschwamm; es war sehr locker und hatte sich nur an hervorragenden Steinen gebildet. Sehr ausführliche Beobachtungen über dieses Phänomen hat HUG<sup>1</sup> mitgetheilt. Am 16ten Febr. 1827 sah er bei ruhig fließendem Wasser eine Menge Eisstücke vom Boden der Aar aufsteigen und fortfließen, ganz mit dem übereinstimmend, was HALE<sup>s</sup> hierüber in Beziehung auf die Themse berichtet. Die Temperatur der Luft war  $-5^{\circ},7$ , nahe am Wasser  $-4^{\circ},9$ , an der Oberfläche des Flusses  $2^{\circ},1$ , am Brückenbogen, wo sich kein Eis bildete,  $3^{\circ}$  und am Boden, von wo das Eis aufstieg,  $0^{\circ}$  C. Ebenderselbe sah am 12ten Febr. 1829, als in der Nacht das Thermometer bis  $-14^{\circ}$  C. herabgegangen war, daß der Fluß in seiner Mitte mit Eis ging, ohne daß sich solches an den Ufern angesetzt hatte. Aus diesem bildeten sich sogar mehrere Eisinseln, deren am folgenden Tage 23 entstanden, eine von 100 Fufs Durchmesser, alle aus einer 2,5 bis 4 Zoll dicken compacten Eisdecke bestehend, die auf einer vom Boden in Gestalt eines umgekehrten Kegels aufsteigenden lockeren und schwammigen Eismasse festsassen. Zur Zeit der Beobachtung war die Temperatur der Luft 28 Fufs über der Aar  $-11^{\circ},2$ , 4 Fufs über derselben  $-9^{\circ},4$ ; in 2 Zoll Tiefe des Wassers  $0^{\circ}$ , in 5,5 Fufs Tiefe  $1^{\circ}$ , 6 Zoll vom Boden  $1^{\circ},5$  und am Boden selbst  $2^{\circ},4$  C.; jedoch wurden diese Messungen an einer Stelle gemacht, wo sich kein Grundeis gebildet hatte. Nach den Angaben, welche FARGE<sup>au</sup> der Pariser Akademie mittheilte, sah er am 25sten Jan. 1829 bei  $-13^{\circ},71$  C. Lufttemperatur die Steine im Rheine bei Kehl an einer Stelle, wo eine starke Strömung vorbeiging, mit schwammigem Eise belegt, weit größere Massen desselben aber zeigten sich an Stei-

---

1 Bibl. univers. 1829. Juillet. T. XLI. p. 201.



nen und hervorragenden Holzstücken; das Wasser hatte an der Oberfläche und am Boden  $0^{\circ}$  Wärme, auch sah FARGEAU unter seinen Augen solche Stücke emporkommen und als Treibeis fortfließen; desgleichen sagte ihm der Besitzer eines Hammerwerkes in den Vogesen, daß er das Bette seines Baches alle Jahre von Steinen und sonstigen Hervorragungen befreien lasse, um das Entstehen des Grundeises zu verhüten. DUHAMEL ließ im Februar 1830 das Eis der Seine zwei bis drei Fuß vom Ufer durchbrechen, und fand am Boden eine 4 Centim. dicke Eisschicht, die Temperatur des Wassers war aber überall  $= 0^{\circ} \text{C.}$

Nicht ohne Interesse ist der Ueberblick der verschiedenen Theorien, die man über dieses Phänomen aufgestellt hat. Nach dem Volksglauben der Fischer, sagt ARAGO, wird das Grundeis durch die erkältende Eigenschaft des Mondes gebildet und durch die Sonnenstrahlen emporgezogen. Nach einer andern Erklärung<sup>1</sup> soll Wärme durch heftige Bewegung entstehen, und da die Flüsse an der Oberfläche am stärksten strömen, so muß ebendasselbst die Wärme am größten seyn, am Boden aber am geringsten, wodurch das Eis entsteht und durch die sich entbindende Luft emporgetrieben wird. Daß man nach NOLLET die Existenz des Grundeises ganz in Abrede stellte und die Thatsachen aus Eisschollen, durch kleine Flüsse zugeführt oder an den Ufern bei ungleichem Wasserstande gebildet, zu erklären suchte, ist bekannt, aber ebenso gewiß auch, daß diese Erklärung auf die späteren genauen Beobachtungen nicht paßt. Wenn MC. KEEVER meint, die Steine und sonstigen Hervorragungen in den Flüssen hätten ein stärkeres Strahlungsvermögen und würden dadurch kälter, so läßt sich dieser Hypothese außer andern Argumenten namentlich entgegenstellen, daß dann das Grundeis auch im ruhigen Wasser entstehen müßte, wovon kein Beispiel vorhanden ist. Die Erklärung, welche ARAGO giebt, ist folgende. Das Wasser wird an der Oberfläche erkältet und kann im Zustande der Ruhe am Boden nicht gefrieren, weil es bei  $0^{\circ}$  specifisch leichter ist, als bei  $4^{\circ} \text{C.}$ , weswegen das wärmere herabsinkt; bei bewegtem aber, wenn es durch seine ganze Masse bis  $0^{\circ}$  erkaltet ist, werden sich

---

<sup>1</sup> Observations sur les écrits modernes. T. XXXI. vom Jahr 1742.

nach dem Verhalten beim Krystallisiren vorragungen die ersten Eisnadeln ansetzt, die stärkere Bewegung an der Oberfläche den Krystalle wieder zerreißt, die sich wenn auch nur verhältnißmäßig mit über dem Boden zu Massen anhäufen, diese Erklärung nicht für genügend gemacht worden ist, ob das Grundeis sich die Wärme der ganzen Wassermasse an und man noch nicht weiß, welche Rolle genommen kleinen, auf der Oberfläche stalle bei diesem Prozesse spielen. Da würdige Beobachtung von Huer. Da wo das Grundeis entstand, Krüge, mit Wasser gefüllt, in die Tiefe hinab und die ersten mit einer zolldicken Eiskruste frei; auch gaben heiße und kalte Krüge und herabgelassen, dieselben Resultate durchaus wiederholt werden, um die kenden Bedingungen genau kennen zu

501) Die hier aufgestellten Annahmen sind nicht ganz. Er bezieht sich auf eine getheilte Nachricht über ein Phänomen allen Einwohnern von Perth bekannt, dem plötzlich eintretenden Froste, der von den Ufern aus über den Fluß ausbreitet, dickeren Eises an Felsen und hervorragen Boden gebildet werden und schnell wachsen, daß der Strom sie losreißt. Gegen ARAGO's Hypothese wendet er ein, daß die Kälte Grundeis entstehen müßte, sobald die Temperatur erreicht habe, wie sich namentlich bei der See von 1813 auf 14 gezeigt habe, als d

---

1 Man könnte diese Erscheinung auf das Verhalten der Wärme zurückführen, allein man muß zuvor die Thatsachen selbst und die Bedingungen genau constatirt seyn.

2 Edinburgh New Phil. Journ. N. X.

Eis an den Ufern gehabt habe, ohne irgend eine Spur von Grundeis am Boden. Dagegen beruft er sich auf die Erfahrung aller Besitzer von Wasserwerken, die sich hierfür vorzugsweise interessiren, und nach deren Behauptung Grundeis nur dann entsteht, wenn ein sogenannter Rauchfrost oder Eisnebel vorangegangen ist. Hierbei fallen die feinen Eisnadeln in das Wasser, werden in Folge der Bewegung desselben nicht aufgelöst, sondern theilen sich der gesammten Masse mit, kühlen diese bis zum Gefrierpuncte ab und setzen sich dann zuerst an die hervorragenden Steine an. Zur Unterstützung dieser Ansicht führt er eine Aeußerung von DEMAREST an, wonach das Grundeis am leichtesten bei trübem Himmel entstehen soll, wobei er die Trübheit als ein Zeichen vorhandenen Eisnebels betrachtet. Ebenso leitet er die durch KNIGHT beobachteten kleinen Eispartikeln, welche auf dem Wasser schwammen, worin sich unterhalb des Wehrs Grundeis bildete, von einem in der Nacht statt gefundenen Eisnebel ab. Inzwischen läßt sich hierüber weiter nichts sagen, als daß allerdings die beim Eisnebel ins Wasser fallenden kleinen Eisnadeln, wenn auch die ersten derselben geschmolzen werden, dennoch eben hierdurch das Wasser bis auf den Nullpunct abkühlen und daher die zur Bildung des Grundeises erforderliche Bedingung befördern, ebenso wenig aber läßt sich in Abrede stellen, daß durch die Wirkung einer intensiven Kälte auf die Oberfläche des Wassers solche feine Eisnadeln gleichfalls gebildet werden müssen und der Erfahrung nach auch wirklich entstehen, wodurch dann die erforderliche Bedingung gleichfalls gegeben ist.

502) Dieser Einwurf findet die vollste Bestätigung durch die höchst interessanten Versuche, welche STREHLKE an einem Arme der Spree anstellte. Als nach milder Witterung im Februar 1832 vom 12ten an die Temperatur bei Ostwind und völlig heiterem Himmel unter den Gefrierpunct herabging und am 14ten Abends —  $8^{\circ},75$  C. erreichte, liefs derselbe einen mit Steinen beschwerten Korb, worin sich außerdem Metallplatten und auch eine durch Holzstäbe festgeklemmte Bürste befand, um 10 Uhr Abends in das Wasser des Canals von einem Flosse aus bis zu etwa 3 Fufs Tiefe und 7 bis 8 Fufs Entfernung vom Ufer auf den Boden hinab, und obgleich der Himmel in der ganzen Nacht heiter, auch die Oberfläche des



Wassers nirgend gefroren war, so war doch um 7 Uhr Morgens der Korb selbst, nebst allen darin liegenden Gegenständen, vorzugsweise aber die Bürste, überall mit Eisnadeln bedeckt. Auf den Zinkplatten mit rauherer Oberfläche, im Verhältniß zum Kupfer, zeigten sie sich zahlreicher, waren wenig durchsichtig und ließen sich leicht trennen; auch hingen diesen ganz gleiche Blättchen an Eisnadeln, die sich am Morgen bildeten, und eine Menge derselben schwamm auf dem Wasser. STREHLKE setzte die Versuche vom 15ten bis 21sten in jeder Nacht fort, der Himmel war jederzeit hell, die Temperatur der Luft war am 15ten  $-8^{\circ},5$  C. und stieg erst am 20sten Morgens 6 Uhr, auf welche Zeit sich alle Angaben beziehen, bis  $-5^{\circ}$  C., wobei ausdrücklich bemerkt wird, daß nach den psychrometrischen Messungen des Directors AUGUST der Feuchtigkeitszustand der Luft vom 15ten an zunahm. Hierdurch ist wohl genügend erwiesen, daß in der Luft gebildete Eisnadeln ebenso wenig als trüber Himmel zur Bildung des Grundeises erforderlich sind, obgleich von der andern Seite beide Ursachen dieselbe der Erfahrung nach nicht hindern, wohl aber die Erzeugung ähnlicher Blättchen, als woraus das Grundeis besteht, bewirken können, hauptsächlich wenn man das anfängliche schwammige, lockere und wenig durchsichtige Eis, womit die Flüsse vor dem Zufrieren in enormer Quantität bedeckt zu seyn pflegen, der herrschenden Ansicht nach für wirklich am Boden gebildetes und statisch aufgestiegenes Grundeis hält, welches sich dann von den vereinten Flocken des in das Wasser gefallenen Schnees oder Eisnebels nicht unterscheiden ließe. Dem Grundeise vollkommen gleichende Eisblättchen sieht man stets in den Eislöchern, die in das Eis der Flüsse gehauen sind und nicht selten in bedeutender Menge zum Vorschein kommen, und falls diese gleichfalls am Boden entstehen und aufsteigen, wie STREHLKE annimmt, so veranlaßt dieses die interessante Frage, ob Grundeis in den Flüssen auch dann gebildet wird, wenn sie schon mit einer Eisdecke belegt sind, oder ob es sich bloß unter den Eislöchern erzeugt. Eine fortdauernde, der anfänglichen hinsichtlich der Quantität gleichkommende Bildung des Grundeises am Boden der Flüsse ist deswegen nicht wahrscheinlich, weil sonst die Eisdecke durch das stete Aufsteigen desselben eine weit größere Dicke erhalten müßte, als die Erfahrung ergiebt. In Beziehung auf die auf-



erworfene Frage macht AYKE<sup>1</sup> die Bemerkung, daß auf der Weichsel und Radaune in der Regel offene Stellen (sogenannte *länke*) bleiben oder von den Schiffen quer durch das Eis des Stromes, auch als runde Löcher von den Fischern genommen werden; einige ließ er selbst zum Zwecke der Beobachtungen herrichten. Die Schiffer behaupten dann, daß sich den Fahrstraßen Grundeis als zersplitterte Massen zeige, die aber für Bruchstücke des zerschlagenen und unter die feste Eiskecke geschobenen, vom bewegten Wasser fortgetriebenen Eises zu halten geneigt ist, in den Löchern aber bildet sich nach seiner Erfahrung zwar oft Eis, aber allezeit aus den gewöhnlichen Eispnadeln, die von den Rändern ausgehn und allmählich die Oeffnung mit festem durchsichtigem Eise überziehn. Daß ihnen Grundeis emporkomme, wie von Einigen behauptet wird, stellt er in Abrede und glaubt daher, daß kein Grundeis weiter gebildet werde, nachdem bereits eine feste Eisdecke entstanden ist, was man mindestens für das Wahrscheinlichste halten muß. Ob das auf der Weichsel und Radaune in großer Menge oft in einer Nacht gebildete, zuweilen in mächtigen, bis auf den Grund hinabreichenden Massen aufgehäufte, zu einer festen Decke gefrierende, durch offene oder mit festem Eise bedeckte große Strecken unterbrochene sogenannte Grundeis wirklich auf dem Boden erzeugt sey, bleibt wohl problematisch, AYKE nie solches von dem schlammigen Grunde beider Flüsse durch Stangen losmachen konnte, was hätte geschehn müssen, wenn es dort vorhanden gewesen wäre.

503) GAY-LUSSAC<sup>2</sup> ist nicht ganz einverstanden mit der durch ARAGO gegebenen Erklärung, welche nach seiner Ansicht darauf beruht, daß die Erhabenheiten und Hervorragungen den Krystallisationsproceß von Salzsolutionen einleiten und befördern sollen. Allein dieses findet nur dann statt, wenn diese Lösungen übersättigt sind, und selbst unter dieser Bedingung ein plötzliches Hinzukommen solcher heterogener Körper in die ruhige Flüssigkeit erforderlich, denn wenn sie vorher vorhanden sind, kann die Uebersättigung eintreten, ohne daß sie die Krystallbildung bewirken. Ein solcher Zustand der Uebersättigung würde aber beim Wasser einer Erkältung unter den

1 Poggendorff's Ann. XXXIX. 122.

2 Annales de Chim. et Phys. T. LXIII. p. 359.

Gefrierpunct analog seyn, und letzter lange das Wasser in steter Bewegung. Messungen eine Temperatur desselben die Bildung des Grundeises statt findet denkt sich GAY-LUSSAC die Entstehen Daseyn als unzweifelhaft erschlossen. Weise. Wenn namentlich bei plötzlicherer, trockner Luft das Wasser über dessen Oberfläche, stark erkaltet, so unter Mitwirkung erhöhter Verdunstung großer Menge, deren Temperatur sinkt geht. In Folge der steten Bewegung der gesammten Wassermasse verbreitet, so dadurch die Temperatur derselben sinkt. Nachdem dieses erfolgt ist, werden die Eisteile und unter  $0^{\circ}$  C. erkalteten Eistheile durch den Gewalt des Wassers in die Tiefe gedrückt durch den Ueberschuß ihrer Kälte in Gegenständen, andere hinzukommen. Gründen an diese ersteren fest, und die Masse des Grundeises am Boden der Ströme statt daß sich auf der Oberfläche der Ströme die Eisnadeln vereinigen und hier die Eisteile welches mit gleichem Namen belegt sind. Eisdeln sehr erkaltet, haben sie eine Neigung sie sich eng zusammen, so daß das Wasser gleichfalls gefriert, so entsteht

---

1 Wenn dieses lockere Eis der Ströme Stellen gelangt, wo die Bewegung stärker vorhandene Strudel, so kann es in die Tiefe an Hervorragungen festsitzen und zu den werdenden Anhäufungen dienen, welche richtig zu erklären ist dann ferner, daß die Grundeis bedeckten Flächen der Ströme Strecken befinden, denn die Bewegung des Wassers, wird durch die überdeckende Eisschicht. Zwischen zwei solchen Lagen ist sie daher so daß die gebildeten Eisnadeln der vorde größten theils unter diese und vermehren aber bleiben offen oder werden durch eingebrachte hende, allmählig gebildete Decke festen



rinde, welche nicht selten die Steine am Boden der Flüsse umgiebt. Zur Unterstützung seiner Hypothese giebt GAY-LUSSAC folgenden Versuch an. Wenn man Erbsen bis einige Grade unter den Gefrierpunct erkältet und sie dann in Wasser von  $0^{\circ}$  C. Temperatur wirft, so frieren sie am Boden fest, so daß man das Gefäß umkehren und das Wasser ausgießen kann, ohne sie herausfallen zu machen.

Eine gewiß minder befriedigende Erklärung dieses vielbesprochenen Phänomens giebt LAZAROWICZ<sup>1</sup>. Hiernach kann, wie bekannt, in dem bewegten Wasser das etwas wärmere und dadurch specifisch schwerere nicht herabsinken und die gesammte Masse wird daher bis  $0^{\circ}$  abgekühlt. Die Spitzen rauher Körper erkalten dann etwas tiefer, weil sie ihre Wärme an das Wasser abgeben (?), es setzt sich Eis an ihnen an, welches sich zuerst an den Ufern bildet, dann stets tiefer herab an allen rauheren Stellen und so fort bis zum Boden der Flüsse hinab. Man ersieht aber bald, daß diese Hypothese nicht allen ausgemachten Thatsachen genügt<sup>2</sup>.

1 Preuss. Provinzialblätter 1836. Juli.

2 Ueber die Eisbildung der Natur im Großen, das *Meereis* und die *Gletscher*, hat HONNER ausführlich gehandelt; er kannte beide aus eigener Anschauung. Ueber die letzteren erwähne ich daher nur eine Abhandlung von AGASSIZ in Edinb. New Phil. Jourp. N. XLVIII. p. 364 und eine andere ebend. N. LIV. p. 383. Noch erwähne ich eine unbedeutende und leicht zu erklärende Erscheinung. Beim Wechsel des Thauwetters mit dem Gefrieren oder nach dem anfänglichen Gefrieren findet man an nassen, schmutzigen Stellen häufig die Fußtapfen und sonstigen Vertiefungen mit einer dünnen Eisdecke überzogen, unter welcher das Wasser fehlt. Zerstößt man diese, so dringt die Luft mit einigem Geräusche, selbst mit einem Knalle ein, ja sie drückt zuweilen so stark auf die Eisfläche, daß diese mit einem Knalle zerspringt; durch eintretendes Thauwetter füllen sich die Höhlungen wieder mit Wasser. GODARD in Lichtenberg's Magaz. Th. I. St. 1. S. 72 leitet dieses von der Verdünnung der Luft in den Räumen des thonigen Bodens ab, in die sich das Wasser hierdurch zurückzieht, nachdem sich eine Eisdecke über demselben gebildet hat und der umgebende nasse Boden durch Gefrieren erhärtet ist; bei eintretender Wärme muß dann das Wasser zurückkehren. Auch das Ausbleiben einiger Brunnen in kalten Nächten soll aus dieser Ursache erklärbar seyn.

Den mitgetheilten Hypothesen über die Entstehung des Grundeises noch eine neue hinzuzufügen oder überhaupt über eine unter ihnen

504) Das *Quecksilber* galt wegen seines Gefrierpunctes stets für ein überall nicht gefrierendes, erst gegen die Mitte des letzten Jahrhunderts desselben bekannt wurde. Eine Zusammenstellung der ersten Versuche und Erfahrungen ist in der ausführlichen Erzählung von *GAUL* zu finden, woraus hier das Wesentliche entnommen werden möge. Zuerst sah *GAUL* das *Quecksilber* seines Thermometers gefrieren, was offenbar ein Beweis des Gefrierens der Gewalt des bei ihm herrschenden Kältes war. Metall nie in den Zustand der Festigkeit überzuführen sey hierdurch eine so enorme Kälte, auch nachher wiederholt das Nämliche wirklich gestanden zu seyn schien, worauf *GAUL* Essig her, womit das *Quecksilber* gefrieren, einen bedeutenden Schritt weiter kam *BRAND*

bestimmt zu entscheiden wage ich in diesem Falle nicht, sondern lasse ich es den Umständen überlassen. Manches für sich und stütze sich auf die Erfahrung. Der Versuch mit Erbsen, welchen *GAUL* anstellte, würde alle Schwierigkeiten heben, seine Richtigkeit setzt indess voraus, daß die Steine unter den Gefrierpunct des Wassers sinken, was aber nicht erwiesen und nach den Erfahrungen der Natur sichten über das Verhalten der Wärme zu entscheiden. Die Steine und hervorragenden Körper geben die Wärme ab, und geben sie wieder an dieses ab, und so kann es seyn, wenn sie selbst wärmer sind, als das Wasser, früher als sie unter den Gefrierpunct sinken. Es geneigt, den hervorragenden Steinen eine Mitwirkung bei der Bildung des Grundeises zu schreiben. Das Grundeis wird in der That gebildet, und so gut als der Erdboden nach der Einwirkung des Lichtes, namentlich der Sonnenstrahlung, aus der Strahlung folgen kann, wie hoch die Temperatur steigern mag, können sich auch die Steine abkühlen, nachdem sie ihre erregte Wärme abgegeben haben. Die Bildung des Grundeises, die Entstehung des Thaus und des Reifes an

1 Philos. Trans. T. LXXIII. P. II. Physik u. Naturg. Th. III. St. 8 u. 5. S.

2 De admirando frigore artificiali. Comm. Petrop. T. XI. p. 268. Addit. et

das Gefrieren dieses Metalls, indem er am 14. Dec. 1759 ein Thermometer in eine Mischung von Schnee und rauchender Salpetersäure senkte, dasselbe bis  $-352^{\circ}$  F. herabsinken sah und den Zustand der Erstarrung deutlich erkannte; am 25sten wiederholte er den Versuch, erhielt ein ähnliches Resultat, zerbrach dann aber die Kugel und sah das Quecksilber als weiches Metall, hämmerbar, unelastisch und von dumpfem Klange. Nach der Bekanntwerdung dieser Thatsachen wurde die Aufmerksamkeit der Physiker auf diesen Gegenstand gerichtet, denn man wünschte nun um so mehr den Grad der Kälte zu wissen, wobei das Gestehn erfolgte. Dieser Bestimmung sich nähernd beobachtete BLUMENBACH<sup>1</sup> am 11ten Jan. 1774 das Gestehn des Quecksilbers in einer Mischung von Schnee und Salniak, worin ein Weingeistthermometer  $-10^{\circ}$  F. ( $-23^{\circ},33$  C.) zeigte, welche Messung jedoch nach neueren Untersuchungen nicht richtig seyn kann. Unterdeß hatte die Societät zu London dem Gouverneur HUTCHINS zu Albany-Fort an der Hudsonsbai den Auftrag gegeben, in der dortigen strengen Kälte Versuche anzustellen, und dieser sah im Januar und Februar 1775 zweimal das Quecksilber wirklich gefrieren<sup>2</sup>. BICKER zu Rotterdam brachte im Jan. 1776 die Kugel des Thermometers bei  $-17^{\circ}$  C. äußerer Temperatur in eine kaltmachende Mischung und sah das Quecksilber bis  $-70^{\circ}$  herabsinken, wobei es ohne Zweifel gefroren war, doch glaubte er nur die Oberfläche malgamartig erstarrt gesehen zu haben, statt daß FOTHERGILL zu derselben Zeit bei  $-13^{\circ}$  C. Lufttemperatur den Versuch wiederholte und sich vom wirklichen Gefrieren des Quecksilbers überzeugete.

Alle diese Versuche wurden mit Quecksilberthermometern angestellt, womit man zugleich den Gefrierpunct des Metalls bestimmen wollte, ohne zu berücksichtigen, daß dieses wegen der starken Zusammenziehung unmöglich sey, und daher kam es, daß man nach BRAUN's Versuchen den Gefrierpunct auf  $-352^{\circ}$  F. setzte. Es war daher ein sehr vernünftiger Rath, den CAVENDISH und BLACK ertheilten, in das zum Gefrieren bestimmte freie Quecksilber ein Weingeistthermometer zu setzen und durch dieses den Gefrierpunct zu bestimmen. Dieses

<sup>1</sup> Gött. gel. Anzeigen 1774. St. 13.

<sup>2</sup> Philos. Trans. T. LXVI. p. 174



geschah in wiederholten Versuchen durch HUTCHINS<sup>1</sup> zu Albany-Fort im Jahre 1781, woraus sich ergab, daß der Gefrierpunct nicht unter  $-39^{\circ},5$  C. liegen könne und die beobachteten tieferen Grade als Folge der Zusammenziehung zu betrachten seyen. Eigentlich konnte man dieses schon früher wissen, denn PALLAS sah am 6. Dec. 1772 zu Krasnojarsk in Sibirien das Quecksilber durch natürliche Kälte nicht bloß im Thermometer, sondern auch in einem offenen Gefäße zum festen Metalle erstarren, und als durch einen Nordwestwind das Aufthauen erfolgte, zeigte das Thermometer  $-43^{\circ},33$  C. Ebenso sah auch LAXMANN<sup>2</sup> in Sibirien das Quecksilber in natürlicher Kälte gefrieren, worauf EULER und KRAFT in Petersburg Versuche anstellten und hieraus folgerten, daß das Quecksilber gefriere, wenn die Temperatur unter  $-37^{\circ},5$  herabsinke. Wenn es sich aber um eine genaue Bestimmung des Gefrierpunctes des Quecksilbers handelt, welcher dann zugleich der Schmelzpunct desselben seyn müßte, so darf man sich nicht wundern, daß dieser so verschieden angegeben wird, denn es findet hierbei ohne Zweifel dasjenige statt, was oben (§. 495) bereits erörtert worden ist, sofern dieser Punct in Folge des Freiwerdens der latenten Wärme schwankt und daher höher zu liegen scheint, wenn dem Quecksilber durch natürliche Kälte diese Wärme allmählig entzogen wird, tiefer aber, wenn man dasselbe durch künstliche Mittel schneller zum Gefrieren bringt. So zeigte GUTHRIE<sup>3</sup>, daß es keineswegs so schwierig sey, bei starker äußerer Kälte das Quecksilber zum Gefrieren zu bringen, und daß dieses Metall dabei ganz rein seyn könne, was man bis dahin bezweifelt hatte. Als die (oben §. 461) erwähnten Versuche, hauptsächlich von WALKER, über die Erzeugung starker Kälte durch Mischungen von Schnee mit Salzen und Säuren bekannt und vielfach wiederholt wurden, gehörte das Gefrieren des Quecksilbers zu den gewöhnlich erzielten Resultaten, woran man die Kraft der angewandten Mischungen zu messen suchte, und bei den besseren gelang dieser Versuch in der Regel ohne große Schwierigkeiten selbst in

1 Philos. Trans. T. LXXIII. p. 303.

2 Nov. Acta Petrop. T. III. p. 60.

3 Nouvelles expériences pour servir à déterminer le vrai point de congélation du mercure. Petersb. 1785. 4.

einer Umgebung von mittlerer Temperatur, ohne jedoch eine scharfe Bestimmung des eigentlichen Gefrierpunctes zu geben. Nach den hierdurch erhaltenen Erfahrungen setzt man den Gefrierpunct des Quecksilbers auf  $-39^{\circ}$  C., und wenn POUILLLET<sup>1</sup> ihn mittelst seines thermomagnetischen Apparates bei  $-40^{\circ},5$  fand, so weicht dieses hiervon nicht bedeutend ab, dürfte aber wohl gar die richtigere Bestimmung seyn, da der Weingeist sich mit der abnehmenden Temperatur vermindert ausdehnt, mithin die tieferen Grade des Weingeistthermometers stets beträchtlich zu hoch sind. Vergleichen wir hiermit die oben erwähnte höchste Angabe von L. EULER und KRAFT, wonach mindestens  $-37^{\circ},5$  Kälte zum Gefrieren des Quecksilbers erfordert werden, so wäre hiernach der Gefrierpunct des Quecksilbers zwischen  $-37^{\circ},5$  und  $-39^{\circ}$  C. des uncorrigirten Weingeistthermometers bestimmt. Der geringe Unterschied von  $1^{\circ},5$  C. könnte leicht als eine Folge der größeren oder geringeren Reinheit des Weingeistes in den gebrauchten Thermometern erscheinen, allein es ist außerdem eine in dieser Beziehung höchst merkwürdige Erfahrung vorhanden. Ross<sup>2</sup>, dem bei seinem Winteraufenthalte im nordamericanischen Polarmeere die tiefsten Grade der natürlichen Kälte zu Gebote standen, ließ zur Vermeidung jeder Verunreinigung das Quecksilber in hölzernen Gefäßen gefrieren und fand dabei, daß das Gestehn des Quecksilbers früher erfolgte, wenn die nämliche Masse wiederholt zum Gefrieren gebracht wurde; das frische nämlich gestand bei  $-39^{\circ}$  C., das öfter gefrorene bei  $-35^{\circ}$  C. des Weingeistthermometers.

505) Mit weit geringerer Schärfe lassen sich die Gefrierpuncte der übrigen Flüssigkeiten angeben, denn da sie, außer dem *Brom*, alle zusammengesetzt sind und man sie daher nicht stets von gleicher Reinheit anwendet, so bleibt bei ihnen diese Bestimmung leicht unsicher. Vorzugsweise galt der reine Alkohol stets als eine jeder künstlichen Kälte widerstehende Flüssigkeit, und es mußte daher auffallen, als CHARLES HUTCHINSON<sup>3</sup> behauptete und in einer öffentlichen Vorlesung in der

1 Compt. rend. 1837. T. I. p. 513. Poggendorff's Ann. XLI. 151.

2 Narrative of a second Voyage in search of the North-West Passage &c. Lond. 1835. 4. App. p. CIX.

3 G. XLVI. 119. Annals of Philos. T. I. p. 221.



Versammlung des Edinburger Institutes wiederholte, daß es ihm gelungen sey, nach RICHTER's Methode bereiteten absoluten Alkohol von 0,798 spec. Gewicht bei 16°,67 C., ja sogar von 0,784 specifischen Gewicht bei 19° C. äußerer Temperatur zum Gefrieren zu bringen. Das Verfahren, wodurch ihm dieses gelang und mittelst dessen er sogar alle Gase gefrieren zu machen hoffte, ist nicht angegeben, es läßt sich aber nicht leugnen, daß Einiges von seiner Erzählung wahrhaft abenteuerlich klingt, z. B. daß er einzelne Stücke des gefrorenen Alkohols zusammengelöthet habe, wozu er sich einer Stange gefrorenen Quecksilbers oder eines sehr erkalteten Strohhalmes bediente, zweier in Beziehung auf diesen Zweck so heterogener Körper, daß man sich eines Lächelns über ihre Zusammenstellung nicht enthalten kann. Es gehörte aber ein kaum begreiflicher Grad von Dreistigkeit auf seiner Seite und von unbedingtem Vertrauen auf der Seite seiner Zuhörer dazu, daß Letztere sich alle die wunderbaren Resultate vortragen ließen, die Ersterer erhalten zu haben behauptete, ohne die drei Bestandtheile, aus denen der absolute Alkohol bestehn sollte und die er sich zu den weiteren Versuchen in größeren Quantitäten verschafft zu haben versicherte, auch nur einmal sich vorzeigen zu lassen. Gegenwärtig, nachdem durch die feste Kohlensäure weit tiefere Kältegrade erzeugt werden, als welche HURTON mit den ihm zu Gebote stehenden Mitteln erreichen konnte, ist genugsam erwiesen worden, daß absoluter Alkohol sich zwar verdickt und also ohne Zweifel auch gefriert, allein in der bis jetzt erreichten Kälte nicht vollständig, und auf jeden Fall findet die behauptete Scheidung in drei verschiedene Flüssigkeiten nicht statt. Dagegen ergibt sich aus der Zusammenstellung verschiedener Erfahrungen, daß der Alkohol durch die Einwirkung der Kälte dickflüssiger, gleichsam ölig wird, und zwar um so leichter, je größer der in ihm enthaltene Antheil Wasser ist. Hierbei müssen wir annehmen, daß entweder die Kälte einen Theil des Alkohols ausscheidet und dieser die feinen Eistheilchen des Wassers in sich mechanisch verbreitet enthält, oder daß eine solche Trennung nicht statt findet, vielmehr die unveränderte homogene Masse sich verdichtet und zuletzt völlig gesteht. Die erstere Hypothese ist die bei weitem wahrscheinlichere, denn es ist eine bekannte Sache, daß durch das Gefrieren des Weines die mehr geistigen



Theile von dem in Eis verwandelten Wasser getrennt werden können. Aus leicht begreiflichen Gründen findet diese eigentliche Trennung des Wassers als Eis von den geistigeren Theilen bei geistigern Mischungen nicht statt, wohl aber eine Verminderung der Fluidität und ein höherer Grad von Dickflüssigkeit. Gewöhnlichen käuflichen Spiritus, dessen man sich zum Verbrennen bedient, sah ich selbst<sup>1</sup> bei  $-28^{\circ}$  C. sich ölarartig verdicken, und PARRY beobachtete bei seinem Winteraufenthalte auf der Insel Melville, daß stärkster Cognac in einer Kälte von  $-45^{\circ}$  C., die auf kurze Zeit bis  $-48^{\circ},5$  herabging, auf dem Verdecke des Schiffes in offenen Gefäßen Syrupsdicke annahm. Diese Verdickung folgt schon aus der starken Zusammenziehung des absoluten Alkohols durch die Einwirkung intensiver Kälte, denn nach PARRY's<sup>2</sup> Messungen mit Kugeln an Thermometerröhren zieht sich Alkohol von 0,8156 spec. Gewicht bei  $16^{\circ},44$  C. zwischen  $9^{\circ},78$  und  $-38^{\circ},5$  um 0,000894 seines Volumens für  $1^{\circ}$  C. zusammen, hydrostatische Wägungen dagegen gaben diese Zusammenziehung für  $1^{\circ}$  C. zwischen  $16^{\circ},44$  und  $-13^{\circ},5$  beträchtlich größer, nämlich  $=0,001022$ , was mit den oben (§. 488) gegebenen Bestimmungen so nahe übereinstimmt, als von unter ganz verschiedenen Bedingungen angestellten Versuchen zu erwarten steht, da noch obendrein die der englischen Physiker nicht durch Rechnung corrigirt sind<sup>3</sup>. MITCHELL<sup>4</sup> erzeugte mittelst fester Kohlensäure die tiefsten Kältegrade und fand, daß Alkohol von 0,798 spec. Gewichte bei  $-90^{\circ}$  C. dem Oele, bei  $98^{\circ},9$  dem geschmolzenen Wachse glich.

506) Die Gefrierpunkte oder Schmelzpunkte der übrigen, mehr oder minder leicht gestehenden Flüssigkeiten sind in der unten mitgetheilten Tabelle, so weit sie bis jetzt bekannt wurden, aufgenommen, über einige derselben ist aber noch Folgendes zu bemerken. Die verschiedenen Oele gestehen bei sehr

1 Sur la dilatation de l'alcool absolu cet. in Mém. de l'Acad. de Petersb. 1834. p. 16.

2 Appendix to Capt. PARRY's second Voyage cet. Lond. 1825. 4. p. 260.

3 Die Tabelle §. 488 giebt für  $9^{\circ}$  C. eine Zusammenziehung von 0,001069 und für  $-38^{\circ}$  dieselbe  $=0,000686$ , also im Mittel  $=0,000878$ .

4 Silliman Amer. Journ. of Sc. and Arts T. XXXV. p. 353.

ungleichen Temperaturen, gemeines Grade über dem Gefrierpuncte des Oele theilen die Eigenschaft der thierischen und ähnlicher Körper, daß sie unter dem Puncte ihres allmäligen Umstehens zusammenziehn. Feines *Man* bei  $-9^{\circ},45$  C., und erhärtete durch, daß eine bei  $-34^{\circ},45$  daraus geformt geschossen wurde. Nach den Verschiedener Flüssigkeiten in tiefer, künstlicher Kälte, welche **PARRY**<sup>2</sup> stellte, gefriert *Sassafrasöl* in offener gänzlich, in eine Thermometerkugel aber bei  $-40^{\circ}$  C. noch nicht fest. Oel in eine Temperatur von  $-23$  von glänzend gelber Farbe flüssig, und gießt, so besteht der Rest aus lange der Form rechtwinkliger Parallelogramme. Temperatur aufbewahrt nicht zerfließt. Theil gefriert durch die angegebene Nadeln. Dabei bemerkte **PARRY** noch eigenthümlichkeit. Dem Lichte ausgetheilt in einer flachen Schale schon aber noch nicht bei  $-42^{\circ},8$ . Oft Temperatur mehrere Tage flüssig, beim Zutritt des Lichtes. Zur Nacht Nordlichte wurde diese Substanz dicker Krystallisation, aber diese erfolgte Zwielflichtes. Bei *Schwefeläther* wird, daß schon bei  $-24^{\circ},5$  ein Theil gefriert, er das Ganze noch nicht bei  $-42^{\circ}$ . Man wird hiernach veranlaßt zu vermuthen, daß gebrauchte Schwefeläther verunreinigt. **CHELL**<sup>3</sup> versichert, daß der von ihm beobachtete Kälte mittelst fester Kohlensäure

1 Narrative of a second Voyage. Appendix.

2 Appendix to Capt. **PARRY**'s second voyage. p. 260.

3 A. o. n. O.

ganz unverändert geblieben sey. *Schwefelkohlenstoff* veränderte sich nach PARRY nicht in natürlicher Kälte von  $-42^{\circ},8$  und auch durch künstliche Kälte konnte er keine Veränderung desselben hervorbringen. Ebendieses war der Fall bei *Chlorzinn*; *Chlorphosphor* dagegen wurde bei  $-40^{\circ}$  dickflüssig, wie Oel, und gefror bei  $-43^{\circ},9$ . Die *schweflige Säure* gefror nach MITCHELL bei  $-78^{\circ},9$  und der gefrorene Antheil fiel in dem flüssigen nieder. Im *Salpeteräther* zeigten sich nach PARRY in natürlicher Kälte von  $-43^{\circ},33$  sehr feine Flocken, wie Federn, dann nahm er aber in einer durch Alkohol und Schnee erzeugten künstlichen Kälte die Consistenz des Oeles an und gefror gänzlich bei ungefähr  $-51^{\circ}$  bis  $-53^{\circ}$  C. Concentrirte *Salpetersäure* gefror durch künstliche Kältemischung bei ungefähr  $-45^{\circ},5$ , verdünnte von 1,26 spec. Gewicht bei  $-28^{\circ},9$ . Concentrirte Schwefelsäure gefror erst bei  $-40^{\circ}$ , in zunehmender Wärme zerfloß sie aber erst wieder bei  $-37^{\circ},2$ ; mit der Hälfte Wasser verdünnt gestand sie zum Theil bei  $-32^{\circ},2$ , gänzlich aber bei  $-34^{\circ},5$ .

507) Es läßt sich hier noch eine in naher Verbindung stehende Reihe von Versuchen anknüpfen, welche PARRY zugleich mit den erwähnten Kälteversuchen anstellte, da ihm die zu Melville herrschende ausnehmend tiefe Temperatur so vortreffliche Hülfsmittel hierzu darbot. Diese bezogen sich auf die Frage, bei welchen Kältegraden die beim Gefrierpunkte des Wassers noch expansiblen Gase zur tropfbaren Flüssigkeit übergehn. *Schwefligsaures Gas* verdichtete sich bei  $-32^{\circ},2$  zu einer weissen Flüssigkeit, die Verdichtung nahm zu, als die Erkältung bis  $-40^{\circ}$  herabkam, und die entstandene Flüssigkeit floß tropfenweise an den Wandungen des Gefäßes herab, auch wurden einige Tropfen einer glänzenden orangefarbenen Flüssigkeit erzeugt. Diese Resultate sind auffallend, denn da der Siedepunct dieser Säure bei  $-10^{\circ}$  C. liegt, so muß sie auch unter dieser Temperatur tropfbar-flüssig werden, ohne der so intensiven Kälte von  $-32^{\circ},2$  zu bedürfen, es sey denn daß sie bei ihrer gewöhnlichen Bereitung einem stärkeren Drucke ausgesetzt worden wäre, welcher ihren Uebergang zum tropfbar-flüssigen Zustande beschleunigen könnte. Da nicht angegeben ist, auf welche Weise die von PARRY angewandte Säure bereitet wurde, so bleibt ungewiß, ob dieselbe allezeit von gleicher Beschaffenheit ist, jenachdem man verschiedene Methoden der



Bereitung wählt. *Salpetrigsaures* los und verwandelte sich in eine gelbe Flüssigkeit bei  $-40^{\circ}$  aber bildeten sich einige Krystalle. In der Mitwirkung des Lichtes<sup>1</sup> wird das Gas in eine Flüssigkeit verwandelt, gefriert aber nicht. *Ammoniakgas* fing bei  $-40^{\circ}$  C. an zu condensiren. Es gelang es auch, *Salpetergas* (*nitrogen*) zu condensiren. Von  $-40^{\circ}$  bis  $-42^{\circ},8$  tropfbar-zeugte Flüssigkeit war zähe und in derselben einige kleine Krystalle, welche an den innern Wandungen des Gefäßes haften und an der Außenseite mit einem seidenen Faden gestossen wurden. Den höchsten Kältegrad verstanden *kieselhaltiges* und *reine salpetersaures Gas*, welche einige Krystalle zeigten, *Sauerstoffgas* wurde zur Flüssigkeit gebracht, aber verfestigte sich nicht, indem sich einige weißliche Krystalle zeigten<sup>2</sup>, *Chlor* wurde schon von  $-32^{\circ}$  zu machen und zum Krystallisiren zu bringen. Unter Compression nicht bei  $-43^{\circ}$  C. Schwefelwasserstoff Zersetzung, indem ein dunkelfarbener Niederschlag dem Boden ruhte, der durch steigende Wärme schwand, auch wurden an den obersten Wänden einige Krystalle gebildet, und mit dem Fingern abgelenkt. Man muß jenen Reineisensatz, daß sie in so grimmiger Kälte aufbewahrt werden, in der Wissenschaft durch diese interessanten Versuche.

Beim weiteren Verfolgen der Versuche über das Zersetzungs- und Gefrierens der verschiedenen Gase, das zunehmende Wissen über die Eigenschaften der tropfbar-zeugten Flüssigkeiten, allein so wie wir gesehen haben, ist es als Grenzscheidung angenommen.

<sup>1</sup> Dieses bezieht sich vermuthlich auf das oben angegebene eigenthümliche Verhalten des Salpetrigsauren Gases.

<sup>2</sup> Wie man jetzt weiß, war diese Flüssigkeit Salpetersäure, wie sie von THILORIER später durch die Verdampfung dargestellt worden ist. Die Krystalle sind abhängig von einander gemacht.

zenden Eises einige Körper dem Einflusse der höchsten, bis jetzt erreichten Kältegrade widerstehn, gewahren wir auch, daß oberhalb desselben andere durch die Einwirkung der stärksten Hitze nicht in den Zustand der tropfbaren Flüssigkeit übergehn. Ueber das Schmelzen der Körper in höheren Wärmegraden, als wobei das Eis flüssig wird, sind zwar ungleich mehr Erfahrungen vorhanden, als über das Gefrieren unterhalb dieser Normaltemperatur, weil es viel leichter ist, hohe Grade der Hitze, als intensive Kälte hervorzubringen, einer genauen Bestimmung der Temperaturen aber, wobei nach beiden Seiten hin das Schmelzen eintritt, steht das gleiche Hinderniß entgegen, daß wir zwar für mittlere Wärmegrade hinlänglich genaue Thermometer besitzen, diese uns aber für die höchsten Hitzegrade noch mehr mangeln oder mindestens schwieriger zu gebrauchen sind, als die für die tiefsten Kältegrade. Zum Glück sind in den neuesten Zeiten auch hierin bedeutende Fortschritte gemacht worden, wie aus dem Verfolge der Untersuchungen hervorgehn wird. Ehe wir aber die verschiedenen höher liegenden Schmelzpunkte aufsuchen, mögen erst einige allgemeine Betrachtungen vorausgehn.

508) Sofern der Theorie nach die Wärme als repulsives Princip gilt, insbesondere wenn der verschiedene Aggregatzustand der Körper nach LAPLACE als die Folge des stabilen Gleichgewichtes der beiden in stetem Conflict befindlichen Molecularkräfte, der Attraction und der Repulsion, betrachtet wird, folgt nothwendig, daß Erhöhung der Temperatur zuerst Vergrößerung des Volumens und dann den Uebergang zur Flüssigkeit bei festen Körpern und zur Dampfform bei flüssigen herbeiführen müsse, und eben die Allgemeinheit dieses Verhaltens ist die Grundlage der hierauf gebaueten Hypothese, wonach die *Wärme* als *repulsive Kraft* oder als deren Träger erscheint. Um so auffallender muß es aber seyn, wenn sich Ausnahmen von dieser Regel finden, ja die ganze Hypothese müßte als nichtig erscheinen, wenn es deren wirklich gäbe, weil hieraus hervorgehn würde, daß die Wärme nicht allgemein als repulsives Princip gelten könnte, wenn sie sich in einigen Fällen nicht als solches zeigte. Wirklich kommen aber solche Abweichungen vor, allein sie sind nur scheinbar und vermögen das allgemeine Gesetz nicht umzustossen, weswegen wir dasselbe bisher stets als gültig betrachteten. Zuerst giebt

es verschiedene Salze, namentlich welche im Wasser gelöst in höheren werden und niederfallen, obgleich sie lig klare Lösungen zeigten. Diese grofse Zahl derselben hier namhaft angemessen seyn, vielmehr genügt es bemerken, dafs hierbei nicht die Wärme auf die der Anziehung folge unmittelbar in Betrachtung kommt, sondern die modificirten Bedingungen. Der organisch gesetzten Salze nicht zu gedenken, mindestens auf doppelt binären Verbindungen kann daher die vier vereinten einfachen verbinden, dafs in den neuen Verbindungen Uebergewicht über die Repulsivkraft erhalten wird; kommt obendrein noch Lösungsmittel hinzu, so ist leicht durch den Einflufs erhöhter Temperaturen minder löslich sind, als die durch verminderte Temperatur wieder gelöst werden. Die Klärung der Sache kann eine, bei der Erwärmung. Wenn man salzsauren Kalk und verdünnte Schwefelsäure in einem im Zustande vollständiger Liquidität, durch die Wärme ausgeschieden, und dennoch klar bleibt, weil die Verbindung der Schwefelsäure mit dem Kalk ein viel weniger lösbares Salz (Gyps) bildet, während die verdünnte Chlorwasserstoffsäure mechanisch durch die Wärme gelöst wird.

Um einige Thatsachen hier anzuführen, was OSANN<sup>1</sup> über das vorliegende berichtet. Nach ihm nahm LASSONE<sup>2</sup> zuerst die durch die Wärme verminderten Löslichkeit der Salze eine siedend heifse Solution von Selen brachte, wodurch die Flüssigkeit die beim Filtriren aber klar durch das Filter trat in der Siedehitze abermals gelöst sich wieder völlig klar zeigte. Als L.

<sup>1</sup> G. LXIX. 283.

<sup>2</sup> Mém. de l'Acad. 1773. p. 214. C. S. 109.



Säure des Weinstein mittelst Kreide neutralisirte und dann dieses Gemisch mit Kalilauge erhitzte, trübte sich die Masse beim Erhitzen und löste sich beim Erkalten wieder auf. GAY-LUSSAC<sup>1</sup> erwähnt, daß essigsäure Thonerde, mit einigen von ihm genannten Salzen gemischt, in der Hitze gerinnt, indem die Thonerde ausgeschieden wird, beim Erkalten wird letztere aber wieder aufgelöst. OSANN fand durch eigene Versuche LASSONNE's Erfahrungen bestätigt und entdeckte außerdem das nämliche Verhalten bei den Verbindungen des Kalkes mit neutralem und mit saurem weinsteinsaurem Natron; als er aber weinsteinsauren Kalk im Ueberschuß mit Kalilauge kochte, so daß beim Filtriren der erkalteten Flüssigkeit ein Theil unaufgelöster weinsteinsaurer Kalk zurückblieb, gerann diese Flüssigkeit beim Erhitzen so, daß man das sie enthaltende Glas umkehren konnte. Ebendieses fand statt bei einer Verbindung von weinsteinsaurem Kalk mit Natronlauge, und der weinsteinsäure Kalk ist daher derjenige Körper, welcher das angegebene abnorme Verhalten zeigt, doch findet es auch bei weinsteinsaurem Strontian mit Kali- oder Natronlauge statt. Kalk in einer Auflösung von Zucker gekocht und nach gänzlichem Erkalten filtrirt giebt gleichfalls eine in der Hitze gerinnende Flüssigkeit<sup>2</sup>. GRAHAM<sup>3</sup> giebt die Ursache dieser Anomalie, die er, außer bei den Kalkhydraten, auch bei den Lösungen der neutralen phosphorsauren Magnesia (durch Niederschlagung einer Lösung des phosphorsauren Natrons mittelst schwefelsauren Magnesiumoxyds bereitet) wahrnahm, etwas näher an. Hiernach findet dieses Verhalten bloß bei solchen Hydraten statt, welche eine schwache Verwandtschaft zu dem aufgenommenen Wasser haben, die dann durch die Wärme noch mehr geschwächt wird. Auch die Kieselerde ist getrocknet im Wasser unlöslich, als Hydrat aber löst sie sich in demselben allerdings auf.

509) Die hier angegebenen Thatfachen gehören zunächst in das Gebiet der Chemie, ganz eigentlich der Physik angehörig

---

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXXIV. p. 195. Schweigger's Journ. V. 48.

<sup>2</sup> LOWITZ beobachtete dieses zuerst; s. Crell's chem. Ann. Th. I. S. 847.

<sup>3</sup> Annals of Philos. 1827. Juli, Wiener Zeitschrift Th. III. S. 498.

ist aber ein anderes Phänomen, welches für verwandt oder gar identisch hält, davon verschieden ist. Auch der Schwefel durch vermehrte Wärme aus dem festen in die Flüssigkeit überzugehn; wird er dazu gebracht, zeigt er sich in einem hohen Grade, in welchem das ihn enthaltende Gefäß umkehren kann, ohne dass nur an den Rändern herabfließt. Längere Zeit der Temperatur erkalten, so tritt der Schwefel wieder ein, und ebendieses ist die Temperatur, in welcher er aus dem festen in den der Zähigkeit übergeht, noch mehr dann statt findende Fluidität anfangs noch früher bei niedrigerer Temperatur erreicht. Wachsender Hitze tritt das Sieden ein, und schnell die Sublimation. Um diese zu beobachten, darf man nur Schwefel in ein am untern Ende verschlossene Glasrohr von beträchtlicher Länge bringen und diese über Kohlen setzen. Er wird bald dünnflüssig und zwar in solchem Grade, dass man ihn lange genug in der zu diesem Zweck erforderlichen Temperatur erhält. Steigert man die Wärme, so ändert sich die gelbliche klare Flüssigkeit in eine zunehmend dunkler werdende, röthlich braune, welche zuletzt gänzlich starre, die aber durch Vermehrung ihrer vorigen Fluidität wieder erhält. Durch Abkühlung der Zustand der Festigkeit wiederkehrt. Diesen Wechsel nach Belieben oft wiederholen kann, gefunden, dass der mehrmals durch diesen Prozess brachte Schwefel seine hellgelbe (schöne) Farbe verliert und eine mehr schmutzig weisse, ins Graue übergeht. Den Schwefel nach dem Gelingen der Operation durch noch weiter erhöhte Temperatur zu verflüchtigen ist nicht so leicht, weil die Wärme nicht so stark seyn muss und dann bald Sublimation eintritt.

Dieses merkwürdige, jetzt allgemein bekannte Verhalten wurde zuerst von GEHLEN beobachtet<sup>1</sup>, nachher aber von sehr vielen andern Chemikern.

<sup>1</sup> Gehlen's Journ. der Chem., Phys. u. Naturg.

DUMAS<sup>1</sup> die den verschiedenen Zuständen zugehörigen Wärme-  
grade angegeben hat. Nach diesem krystallisirt der flüssige  
Schwefel bei 108° C., welches dann zugleich auch sein  
Schmelzpunct seyn muß, und hat bei 110° im Zustande vollkom-  
mener Flüssigkeit eine hellgelbe Farbe, die bei fortdauernder  
Flüssigkeit und einer Temperatur von 140° ins Dunkelgelbe  
übergeht. Bei 170° wird die Flüssigkeit dick und orangegelb;  
nimmt bis 190° an Dicke zu, wird bei 220° zähe und röth-  
lich, von 230° bis 260° im Zustande großer Zähigkeit braun-  
roth<sup>2</sup>. Nach MITSCHERLICH<sup>3</sup> ist der Schmelzpunct des Schwe-  
fels bei 111° zu setzen; in einer etwas vermehrten Temperatur  
zeigt er sich vollkommen flüssig, klar und gelb, wie Bern-  
stein; von 160° an beginnt er dickflüssig und braun zu wer-  
den und ist bis etwas über 200° erhitzt so dickflüssig, daß  
man das Gefäß, worin er sich befindet, umkehren kann, ohne  
daß er herausfließt. Setzt man die Erhitzung noch weiter, bis  
zu 316° fort, so siedet der flüssige Schwefel. Die Thatsache  
selbst ist hiermit genügend festgestellt, und es dürfte nicht eben  
nöthig seyn, den Umfang derselben noch zu erweitern; allein  
die Erklärung eines so ungewöhnlichen Verhaltens ist ebenso  
wichtig als schwierig. Liefse sich gar kein Grund finden, auf  
den man diese Abweichung von der allgemeinen Regel, wo-  
nach die zunehmende Wärme die Molecüle der Körper stets  
weiter von einander entfernt, zurückzuführen vermöchte, so  
könnte die Wärme selbst nicht als eigentlich repulsive Potenz  
erscheinen, weil ihr, wenn auch nur in diesem einzigen Falle,  
dieser ihr eigentliches Wesen bezeichnende Charakter fehlte.  
Was zur Erklärung der oben genannten Erscheinungen ange-  
führt worden ist, leidet auf den Schwefel keine unmittelbare An-  
wendung, denn jene Körper können leicht dadurch unlöslicher  
werden, daß die Wärme andere, als die früher vorhandenen,  
im Wasser weniger lösliche Verbindungen erzeugt; von einer  
leichteren oder schwereren Lösbarkeit des Schwefels in einem  
heterogenen Menstruum ist aber nicht die Rede, sondern von

---

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. p. 83. Poggendorff's Ann.  
XI. 166.

<sup>2</sup> Bei den angegebenen Versuchen mit Schwefel in einer Glas-  
röhre gewahrt man bloß einen Uebergang der hellgelben Flüssigkeit  
in eine zunehmend dunkler werdende röthlich-braune.

<sup>3</sup> Lehrbuch der Chemie. Berlin 1831. Bd. I. S. 40.



dem beginnenden und mit Zunahme der Temperatur verminderten Schmelzen desselben. Die Aufgabe wird noch schwieriger dadurch, daß der Schwefel, wenn man diese Unterbrechung abrechnet, wie alle andere Körper durch den Einfluß der Wärme aus der Starrheit in den Zustand der tropfbaren Flüssigkeit und von diesem zur Dampfform übergeht.

Eine eigentliche und zugleich genügende Erklärung ist, so viel ich weiß, noch nicht gegeben worden, auch dürfte dieselbe vor der Hand, und ohne eine Vermehrung der bis jetzt bekannten Thatsachen, nicht möglich seyn; inzwischen können wir das Phänomen mit andern auf eine solche Weise in Verbindung bringen, daß es uns nicht zwingt, das wichtige Gesetz vom stabilen Gleichgewichte der beiden Kräfte, die den verschiedenen Aggregatzustand der Körper bedingen und, für deren eine wir die Wärme halten, oder mindestens den Satz, daß die Wärme ihrer wachsenden Intensität proportional die Molecüle der Körper stets weiter von einander entfernt, deswegen aufzugeben. Nach SCHWEIGER<sup>1</sup> liegt die Ursache in der *Krystall-Elektricität*, wogegen OSANN<sup>2</sup> mit Recht erinnert, man wisse eigentlich nicht recht, was *Krystall-Elektricität* sey, ob sie hierbei statt finde, und noch viel weniger, wie sie diese specielle Wirkung hervorzubringen vermöge. Letzterer setzt sie vielmehr mit den analogen Erscheinungen bei den Kalksalzen in Verbindung und hält deswegen den Schwefel für einen zusammengesetzten Körper; allein zu dieser Annahme ist kein genügender Grund vorhanden, vielmehr sagt MITSCHERLICH<sup>3</sup>: „da der zähe, braune Schwefel chemisch „durchaus nicht vom spröden Schwefel verschieden ist, so „folgt, daß eine und dieselbe Substanz, wenn sie verschieden behandelt wird, ganz verschiedene Eigenschaften haben könne.“ Dieser Satz, weiter entwickelt, bringt uns der wahren Erklärung mindestens sehr nahe. Der Schwefel ist nach einer Menge von Erfahrungen ein Körper, dessen Molecüle einer veränderlichen Lage gegen einander fähig sind. Von diesen verschiedenen Lagen gegen einander überzeugt uns sein optisches Verhalten, insofern seine Farbe bei den ungleichen

<sup>1</sup> Dessen Journ. Th. V. S. 57. Th. VIII. S. 294.

<sup>2</sup> G. LXIX. 296. Vergl. Poggendorff's Ann. XXXI. 33.

<sup>3</sup> A. a. O. S. 42.



Flüssigkeitsgraden sich ändert. Noch mehr können wir uns hiervon überzeugen, sobald wir die Eigenschaften berücksichtigen, die derselbe zeigt, wenn er in den wechselnden Flüssigkeitszuständen plötzlich erkaltet und seine Molecüle somit ihre dermalige eigenthümliche gegenseitige Lage, mindestens größtentheils, beibehalten. Diesem analog ist die ungleiche Aggregation der Molecüle verschiedener Körper nach schnellem und langsamem Erkalten, worauf der bleibende Zustand ihrer Sprödigkeit, Elasticität und Biegsamkeit beruht. Nach DUMAS<sup>1</sup> wird der bei 110° flüssige Schwefel nach plötzlichem Erkalten sehr brüchig und gelb, und dieses ist bis 140° der Fall, obgleich er dann schon dunkler gelb wird. Bei 170° zeigt er sich dicker und orangegelb, nach schnellem Erkalten aber weniger brüchig und gelb. Plötzlich erkaltet bei 190°, wenn er dickflüssiger und orangefarben war, behält er zwar die gelbe Farbe, ist aber anfangs weich und durchsichtig und wird später von selbst brüchig und undurchsichtig. Steigt die Erhitzung bis 220°, wobei er zähe und röthlich erscheint, so ist die schnell erkaltete Masse bernsteinfarben, weich und durchsichtig. Von 230° bis 260° erhitzt zeigt sich die schnell erkaltete, sehr zähe und braunrothe Masse sehr weich, durchsichtig und röthlich; beim Siedepuncte endlich, welchen MITSCHERLICH bei 316° setzt, zeigt er sich von braunrother Farbe und minder zähe, nach schnellem Erkalten aber sehr weich, durchsichtig und braunroth. Hieraus folgt schon nothwendig, daß die Molecüle des Schwefels bei verschiedenen Wärmegraden eine verschiedene gegenseitige Lage gegen einander annehmen müssen, die sie beim schnellen Erkalten, wenn man die geschmolzene Masse in kleinen Theilen, z. B. wenn er flüssig ist, als feinen Strahl, in vieles kaltes Wasser bringt, ganz oder wenig verändert beibehalten. Wären die angeführten Thatsachen nicht genügend, um dieses zu beweisen, so würde es schon unverkennbar aus dem Umstande hervorgehn, daß der Schwefel zwei Krystallformen hat. Nach MITSCHERLICH's<sup>2</sup> Untersuchungen läßt sich die eine, welche dem natürlichen Schwefel eigen ist und sich auch bei dem aus dem Schwefelkohlenstoff krystallisirten zeigt,

---

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXVI. p. 88. Poggendorff's Ann. XI. 166.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXIV. p. 264.  
X. Bd.



auf ein Oktaëder mit rhombischer Basis zurückführen und gehört also zum zwei- und zweigliedrigen Systeme, die andere, welche man bei dem geschmolzenen und langsam erstarrten Schwefel wahrnimmt, hat ein schiefes Prisma mit rhombischer Basis zur Grundform und würde also nach WEISS zum zwei- und eingliedrigen Systeme gehören. Die Richtigkeit dieser Thatsachen geht mit Sicherheit aus den genauen durch RUDBERG<sup>1</sup> angestellten Messungen hervor, wodurch die den beiden Formen zugehörigen Winkel aufgefunden wurden; und wenn man hinzunimmt, daß der unter verschiedenen Bedingungen erstarrte Schwefel, sich selbst überlassen, allmähig Farbe und Härte ändert, mithin zur eigentlichen oder veränderten Krystallisation übergeht, so läßt sich mit dieser Eigenthümlichkeit auch diejenige leicht in Verbindung bringen, die er rücksichtlich seines Schmelzens zeigt, ohne hierin einen Beweis gegen die Zulässigkeit des allgemeinen, über das Verhalten der Wärme aufgestellten Gesetzes zu finden. Als TALBOT<sup>2</sup> eine kleine Menge Schwefel zwischen zwei sich nahe berührenden Glasscheiben über einer Weingeistlampe erhitzte, entfernte sich der Schwefel von der untern Platte und setzte sich an der oberen in vielen Tausenden kleiner Massen an. Wurden die größten der durchsichtigen Partikelchen mit dem Mikroskope betrachtet, so erschienen sie als planconvex, mit der flachen Seite am Glase haftend, und waren so genau sphärisch, daß selbst die kleineren das Bild eines entfernten Lichtes in ihrem Brennpunkte darstellten; nach einigen Stunden aber hatten zwar die kleineren diese ihre Durchsichtigkeit beibehalten, die größeren aber waren in Folge einer vorgegangenen Veränderung der gegenseitigen Lage ihrer Molecüle undurchsichtig geworden. Eine solche, selbst nach dem Erkalten im Innern vorgehende Veränderung stimmt auch mit den durch MITSCHERLICH und Andere<sup>3</sup> gemachten Beobachtungen überein<sup>4</sup>.

1 Poggendorff's Ann. II. 423.

2 London and Edinb. Philos. Mag. N. XLVI. p. 189.

3 Vergl. Philos. Magaz. and Annals et. N. Ser. T. III. p. 144 u. 152.

4 Um die Zahl der Eigenthümlichkeiten im Verhalten des Schwefels noch zu vermehren, verweisen wir auf die oben §. 491 mitgetheilte Beobachtung von DESPRETZ, wonach der flüssige Schwefel der allgemeinen Regel bei tropfbaren Flüssigkeiten zuwider mit zunehmender



510) Eine zweite allgemeine, auf das Schmelzen und Gefrieren der verschiedenen Körper sich beziehende Bemerkung betrifft den Unterschied der zum Zerfließen der Körper erforderlichen Temperaturen, jenachdem dieselben einfach oder zusammengesetzt sind. Nach theoretischen Gründen sollte man sich für berechtigt halten zu schliessen, daß der Schmelzpunkt zusammengesetzter Körper einer Temperatur zugehöre, welche die mittlere zwischen den beiden ist, wobei die einzelnen Körper schmelzen, oder daß der leichter schmelzbare Bestandtheil diese seine Eigenschaft an den mit ihm verbundenen übertrage, allein es darf als allgemeine Regel gelten, daß alle zusammengesetzte Körper bei einer niedrigeren Temperatur schmelzen, als welche dem Mittel ihrer beiden Schmelzpunkte zugehört, ja daß sogar der Schmelzpunkt der Zusammensetzung tiefer liegt, als der dem leichtflüssigsten Bestandtheile zugehörige. In den älteren Vorträgen über Physik pflegte man zwei in das Gebiet der Schmelzungen gehörige Apparate zu zeigen, die neuerdings ganz in Vergessenheit gerathen sind und die ich gelegentlich erwähne, falls sie künftig einmal wieder hervorgehoben werden sollten; der eine heisst das *Blut des heiligen Januarius*, der andere das *Wetterparoskop*. Das erstere<sup>1</sup> besteht aus einer Zusammensetzung von Wallrath (*sperma ceti*) und Terpentinspiritus, mit Ochsenzungenwurzel roth gefärbt, welche in eine Glasröhre von geeigneter Gröfse gebracht und diese dann hermetisch verschlossen wird. Man stellt die Mischung so her, laß sie bei etwas mehr als mittlerer Temperatur flüssig ist, in etwas geringerer Wärme aber gesteht; sie ist daher im gewöhnlichen Zustande fest, wird aber durch die Wärme der Hand flüssig und hat bei hinlänglich dunkler Farbe einige Ähnlichkeit mit dem Blute, unterscheidet sich aber von dem

---

der Hitze sich abnehmend ausdehnt. Allerdings führen die Formeln zur Berechnung der Volumensvermehrung zu einer gleichen Anomalie, allein factisch ist dieselbe noch bei keiner andern Flüssigkeit, als beim Schwefel, nachgewiesen worden und steht daher wohl unfehlbar mit den übrigen Anomalieen dieses eigenthümlichen Körpers in Verbindung.

1 Ungeachtet ich in diesem Augenblicke den Apparat nirgends angegeben finden kann, so erinnere ich mich doch sehr gut, daß ich den Versuch in Lichtenberg's Vorlesungen gesehen und auch Glasröhren mit dieser Mischung verfertigt habe.

ächten in Neapel dadurch, daß es ruh-  
schäumend aus dem Glase emporsteigt  
besteht aus einer Auflösung des gerei-  
absolutem Alkohol. Die Auflösung wi-  
haltig an Kampfer, je mehr Wasser  
ist, und hat die Eigenthümlichkeit, d-  
Temperatur der Kampfer in zusammen-  
artig oder vielmehr dem Farrenkraut  
wird. Bringt man daher die Auflösung  
und schmelzt man diese an beiden Enden  
aufhängen, und bei eintretender Tem-  
die Ausscheidung erfolgen. Da die Au-  
in so viel höheren Temperaturen eintre-  
gelöst ist, so kann man mehrere Appa-  
gen, und wenn man dann diejenigen V-  
die Ausscheidung bei den einzelnen  
aus der beginnenden Krystallisation an-  
ratur der Umgebung schliessen. Hier-  
rate als unvollkommene Thermometer

Gegenwärtig dient hauptsächlich  
gemisch, das sogenannte *Rose'sche Me-*  
Beweis, wie sehr der Schmelzpunct der  
bindung mit einander herabgebracht wird  
woraus dasselbe besteht, schmelzen  
Temperatur über dem Siedepuncte des  
aber schon unter demselben<sup>2</sup>. Die Sache  
bekannt gewesen seyn, denn die Blei-  
zum Löthen einer Verbindung aus Zinn  
des wohlfeileren Preises des letzteren  
Mischung leichter schmilzt, als selbst

---

1 LICHTEBERG (vermischte Schriften)  
daß ROMIEU im Jahre 1746 zuerst das Aufsteigen  
aus verdünntem Alkohol wahrgenommen und  
(daraus in Hamburger Mag. Th. XI. S. 78)  
Erfinder dieses Apparates gilt JOSEPH BARTHOLOMÄUS  
waren Wetterparoskope sehr beliebt und  
Was LICHTEBERG gegen die Wortbildung  
es nicht Wetterbaroskop, sondern Paroskop  
vorherverkündigt.

2 Vergleiche RUDBERG über das Erkalten  
Metalle, oben §. 457.

standtheil beider, das Zinn. Rose<sup>1</sup> aber lenkte zuerst die Aufmerksamkeit auf diejenige Mischung, welche schon im siedenden Wasser flüssig wird und nach seiner Angabe aus 2 Th. Wismuth, 1 Th. Blei und 1 Th. Zinn besteht. Ein anderes Mischungsverhältniß giebt d'ANCET<sup>2</sup> an, nämlich 8 Th. Wismuth, 5 Th. Blei und 3 Th. Zinn, DÖBEREINER<sup>3</sup> dagegen hält 118 Th. Zinn, 207 Th. Blei und 284 Th. Wismuth für das zweckmässigste Verhältniß, doch ist für den gewöhnlichen Gebrauch nicht nothwendig, ein scharf bestimmtes Verhältniß inne zu halten, wenn man nur ein den angegebenen genähertes wählt, worin stets die Menge des Wismuths gegen die der beiden übrigen am größten ist. Die Metallmischung wird wegen dieses ihres eigenthümlichen Verhaltens zu manchen Zwecken benutzt, und weil sie zugleich vom Wismuth die Eigenschaft annimmt, sich beim Erstarren auszudehnen und daher in feine Räume einzudringen, so schlägt GASSICOURT<sup>4</sup> vor, Stereotypen aus derselben in der Art zu verfertigen, daß die Erhabenheiten, auf die man dieselbe gießt, sich darin abdrücken, und er glaubt, daß dieses sogar bei einer dicken und stark hervorragenden Schrift auf Papier geschehen würde<sup>5</sup>. Aber nicht bloß bei den genannten Metallen findet das angegebene Verhalten statt, sondern man darf sagen, daß es bei allen angetroffen wird, jedoch nicht in gleichem Grade, ja bei der Verbindung des Kupfers mit Zink als Messing und mit Zinn als Glockenspeise rückt zwar der Schmelzpunkt unter den des Kupfers herab, aber nicht bis zu der Hitze, welche die mittlere beider Schmelzpunkte ist, wobei aber das quantitative Verhältniß beider verbundener Metalle einen Unterschied herbeiführt.

1 Stralsund'sches Magaz. Th. II. S. 24.

2 Journ. de Phys. T. IX. p. 217.

3 Schweigger's Journ. Bd. XLII. S. 182.

4 Ann. gén. des Sciences phys. T. III. Schweigger's Journ. Bd. XXXIII. S. 443.

5 PACHTEL in: Jahrbücher des polyt. Institutes zu Wien. 1819. Th. I. S. 197 theilt eine ausführliche Tabelle über die Temperaturen mit, in denen diese Legirungen nach ihren ungleichen Mischungsverhältnissen schmelzen. Hiernach schmilzt eine Zusammensetzung aus 8 Th. Wismuth, 8 Th. Blei und 3 Th. Zinn am leichtesten, nämlich bei 94°,5 C. Unter den Legirungen von Zinn und Blei schmilzt die, welche aus 4 Th. Blei und 6 Th. Zinn besteht, am leichtesten, nämlich bei 168°,9 C.



Legt man ein Stück Zinn auf ein Kupferblech, so vereinigen sich beide bei der Rothglühhitze und das Kupfer wird durchlöchert. Noch auffallender zeigt sich dieses bei dem so höchst strengflüssigen Platin, denn dieses schmilzt mit allen Metallen, außer Eisen, mit einigen sogar sehr leicht zusammen, und bildet nicht eben strengflüssige Legirungen, wobei jedoch das quantitative Verhältniß sehr zu berücksichtigen ist<sup>1</sup>.

Metalle werden nicht bloß durch andere Metalle, sondern auch durch sonstige Körper leichter flüssig, als sie es im reinen Zustande sind. So ist das Eisen im stärksten Ofenfeuer unschmelzbar, der Kohlenstoff macht aber den Stahl, und dieselbe Substanz nebst andern Beimischungen, als Phosphor, Silicium u. s. w. das Gufseisen schmelzbar. Hierauf beruhet der sogenannte *Zuschlag* oder *Fluss*, den man bei den Hohöfen anwendet, um die strengflüssigen Metalle zum Schmelzen zu bringen, wozu unter andern der hiervon benannte Flußspath gehört. Beim Löthen mit sogenanntem hartem Lothe (Zinn und Kupfer) oder mit Silber bedient man sich des Borax, um das Fließen der Metalle herbeizuführen, und selbst beim leichtflüssigen Schnellloth (Blei und Zinn, oder reines Zinn) wenden die Blecharbeiter Kolophonium zu diesem Zwecke an. Die reinen Erden sind für sich im stärksten Essenfeuer unschmelzbar, allein die Kieselerde schmilzt mit Thonerde zusammen, mit Kalk läßt sie sich in Fluß bringen und mit Kali oder Natron vereint schmilzt sie sogar in der Flamme der Glasbläser. GUYTON DE MORVEAU<sup>2</sup> stellte eigene Versuche an, um diesen Einfluß näher zu ermitteln, welchen die Erden rückichtlich ihrer Schmelzbarkeit auf einander ausüben, und fand, daß die an sich unschmelzbaren durch ihre Verbindung schmelzbar werden.

Aus allen diesen und vielen andern Erfahrungen geht also hervor, daß vereinte Substanzen leichter schmelzen, als ihre einzelnen Bestandtheile, und es zeigt sich dieses so allgemein, daß ein Naturgesetz dabei zum Grunde liegen muß. Inzwi-

---

<sup>1</sup> Hierher kann auch das leichte Verbrennen des Eisens durch Schwefel gerechnet werden. Mit einer Schwefelstange durchbohrt man leicht ein glühendes Eisenblech. Vergl. §. 135. Anm.

<sup>2</sup> Journ. de l'École polyt. Cah. II. p. 194. III. p. 298. Ann. de Chim. T. XXIX. p. 320.

sehen ist ein solches bis jetzt nicht aufgefunden worden, weil wir zwar die Repulsivkraft der Wärme im Allgemeinen kennen, jedoch keineswegs in ihren verschiedenen Modificationen und Beziehungen auf die ungleiche Materie so genau, daß wir anzugeben vermöchten, inwiefern dieselbe durch die ohnehin nur oberflächlich bekannten Eigenschaften der Körpermoleculé verstärkt oder geschwächt wird. Ausserdem aber sind die Thatsachen nur im Allgemeinen, keineswegs aber im Einzelnen so bekannt, daß wir wüßten, welche Körper und in welchen quantitativen Verhältnissen sie die Schmelzpunkte um bestimmte Wärmegrade herabbringen. Endlich aber ist die Regel nicht allgemein, vielmehr macht namentlich abermals der Schwefel eine Ausnahme, sofern er selbst leichtflüssig ist, aber mit Metallen, selbst den leichtflüssigen, verbunden sehr unschmelzbare Erze bildet.

Als allgemeines Gesetz hinsichtlich der Schmelzbarkeit einfacher Körper stellt JON. CLOUD<sup>1</sup> den Satz auf, daß namentlich bei den Metallen die Cohäsion ihrer Theile aufgehoben werde und die Temperaturen, in welchen sie schmelzen, daher ihrer Cohäsion und ihrem specifischen Gewichte proportional sein müssen. Die Proportion zwischen Zinn und Gold giebt dann in Graden nach Fahrenheit:

$$36,630 \times 7,299 : 442 = 150,735 \times 19,361 : x,$$

also den Schmelzpunkt des Goldes = 5103° F. Hiernach wären für die übrigen Metalle:

Metalle	Cohäsion	specif. Gewicht	Schmelzpunkte	
			F.	C.
Eisen . . .	549,250	7,788	7480°	4137
Kupfer . .	302,278	8,667	4581	2527
Platin . . .	274,320	23,543	11293	6257
Silber . . .	187,137	10,510	3439	1892
Gold . . . .	150,753	19,361	5103	2817
Zinn . . . .	109,540	6,861	1314	712
Zinn . . . .	34,630	7,299	442	228
Blei . . . .	27,621	11,352	548	287

Schon die theoretische Begründung des aufgestellten Satzes dürfte großen Schwierigkeiten unterliegen, allein die Erfahrung dient keineswegs zu seiner Bestätigung; denn die gefundenen

<sup>1</sup> Trans. of the Amer. Philos. Soc. held at Philad. New Ser. T. I. p. 120.



Größen weichen allzusehr, selbst bei sehr bekannten Metallen, als Blei und Zink, von den Resultaten anderer Messungen ab, als daß man hoffen dürfte, auf diesem Wege die anderweitig schwer zu bestimmenden Schmelzpunkte genau ermitteln zu können.

511) Was bei denjenigen Körpern häufig beobachtet wird, die in tieferen Temperaturen schmelzen, zeigt sich auch bei solchen, die höhere Wärme hierzu erfordern, bis zu den allstrengflüssigsten und unschmelzbaren, woraus sich ergibt, daß rücksichtlich dieses Verhaltens keine eigentliche Grenzscheidung der Temperaturen statt findet, durch welche die eine Classe der Körper von der andern wesentlich geschieden würde. So wie beim Gefrieren des Wassers Wärme entbunden wird, geschieht dieses auch beim Gestehen der Körper in höheren Temperaturen (§. 457 u. 458), und selbst der Schwefel zeigt durch die ungleichen Zeiten seines Erkaltens nach den Messungen von MARX<sup>1</sup> ein solches Freiwerden der Wärme in den verschiedenen Stadien seiner wechselnden Flüssigkeit; beim KrySTALLISIREN desselben wird aber so viel Wärme entbunden, daß das Thermometer, wenn das Festwerden beginnt, um 10° C. wieder steigt und bis zur beendigten Erstarrung auf diesem Punkte verharret, ein Verhalten, welches dem des Wassers gleich kommt, bei andern Substanzen gleichfalls statt finden mag und die Bestimmung der Schmelzpunkte bedeutend erschwert. Eine ähnliche Erscheinung gewahrte CRICHTON<sup>2</sup> beim geschmolzenen Zinn, indem ein in dasselbe eingesenktes Thermometer bis 226°,1 C. herabsank, dann bis 227°,78 C. stieg und bei diesem Stande blieb, bis das Metall gestanden war. ERMAR<sup>3</sup> beobachtete den Stillstand der Temperatur nicht bloß beim Rose'schen Metalle, sondern auch beim Zinn und Wismuth, und benutzte dieses zur Bestimmung des Schmelzpunktes derselben. Es unterliegt wohl keinem Zweifel, daß weitere Beobachtungen, die nur bis jetzt wegen der Unsicherheit der thermometrischen Apparate oder der Schwierigkeit ihrer Behandlung nicht füglich zu erhalten waren, bei verschiedenen andern, selbst den strengflüssigsten, Körpern ein ähnliches Verhalten geben

---

1 Schweigger's Journ. LX. 1.

2 Philos. Magaz. 1803. März.

3 Poggendorff's Ann. XX. 282.



würden. Auf gleiche Weise ferner, als manche unter 0° C. gefrierende Körper (vergl. §. 498), namentlich das Wasser, sich beim Gestehen ausdehnen, andere dagegen sich fortdauernd zusammenziehen, z. B. das Oel (§. 506), ist dieses auch bei den strengflüssigern Körpern der Fall. Inzwischen herrschen hierüber noch viele unrichtige Meinungen, denn oft sieht man die erstarrten Massen, namentlich der Metalle, auf den geschmolzenen schwimmen<sup>1</sup> und betrachtet dieses als eine Folge der Ausdehnung beim Gestehen, obgleich es nicht selten von Blasenräumen herrührt, die sich beim Erkalten bilden. So glaubte man, das Eisen dehne sich beim Gestehen aus, allein nach KARSTEN<sup>2</sup> ist seine Zusammenziehung ganz entschieden, weswegen bei der Gröfse der Formen hierauf Rücksicht genommen wird und man dieselben um so viel gröfser macht, als nach dem Kunstausdrucke das *Schwindemafs* beträgt. Vom Zink wird gleichfalls behauptet, es dehne sich beim Gestehen aus, allein die gemeinsten Erfahrungen ergeben, dafs es sich vielmehr beim Erkalten in den Formen zusammenzieht. Eben dieses ist der Fall beim Blei, weswegen gegossene Kugeln zuweilen dicht unter dem Eingufszapfen ein Loch haben. Das Wismuth dagegen dehnt sich nicht blofs selbst aus, sondern theilt auch diese Eigenschaft den Legirungen mit. Nach MANX<sup>3</sup> beträgt die Gröfse der Ausdehnung  $\frac{1}{33}$  des Volumens beim reinen Metall und wird so viel geringer, je gröfser die Quantität der zugesetzten Metalle ist. Auch dem Schwefel wird die Eigenschaft des Ausdehnens beim Gestehen zugeschrieben. Ob etwas der Art dann statt findet, wenn er bei höheren Wärmegraden als dickflüssigere Masse schnell erkaltet, ist vielleicht noch fraglich, mit Sicherheit kann aber behauptet werden, dafs er aus dem gewöhnlichen Flüssigkeitszustande erstarrend sich merklich zusammenzieht<sup>4</sup>; denn dieses zeigt sich, wenn man ihn in Glasröhren zu Stangen giefst, die allezeit in der Mitte eine Vertiefung erhalten und nie die Röhren, wenn nicht durch

---

1 Nach PERSOZ (in Bibl. univ. 1840, Mai) schwimmt auch das erstarrte Silber auf dem geschmolzenen.

2 Handbuch der Eisenhüttenkunde Bd. III. §. 1007.

3 Schweigger's Journ. LVIII. 454. Berzelius Jahresbericht Bd. XI. S. 134.

4 Vergl. MANX in Schweigger's Journ. LX. 1 ff.

die Erhitzung derselben, zersprengen, vielmehr sich leicht und mit glatter Oberfläche von ihren Wandungen ablösen. Die meisten über  $0^{\circ}$  C. gestehenden Körper, namentlich die Metalle, nehmen ein krystallinisches Gefüge an, wie das Eis; nur bei den Fetten und einigen andern Substanzen ist dieses nicht der Fall. Unter den Metallen zeigen einige, als Wismuth, Antimon und Zink, dem bloßen Auge ein auffallendes krystallinisches Gefüge, sichtbar ist dieses gleichfalls beim Gufseisen und dem Stahle, bei den andern Metallen weniger, weil, wie beim Eise, die Zwischenräume zwischen den anfangs gebildeten Krystallen durch flüssige, später gestehende Massen ausgefüllt werden und daher der Bruch nicht mehr deutliche Kennzeichen der Krystallisation enthält. Da aber das so ausnehmend dichte Quecksilber bei den ersten Versuchen (§. 504), dasselbe zum Gefrieren zu bringen, sich krystallinisch zeigte und Müsser-Puschkin<sup>1</sup> beim Golde deutliche Krystalle wahrnahm, so dürfen wir schliessen, daß allen Metallen diese Eigenthümlichkeit zukommt. Man gewahrt dieses am besten, wenn man den Augenblick benutzt, in welchem die geschmolzenen Metalle nur zum Theil erstarrt sind, dann die feste Hülle durchstößt und den noch flüssigen Theil ablaufen läßt, wo sich dann im Innern eigentliche Krystalle oder krystallinisches Gefüge zeigt<sup>2</sup>. Endlich giebt es Körper, welche bei den tiefsten Graden der Kälte bis zu den höchsten Graden der Hitze, wenn nicht gleichzeitig ein ungewöhnlicher äußerer Druck statt findet, aus dem Zustande der Festigkeit nicht zur tropfbaren Flüssigkeit, sondern zur Expansion übergehen. Wir können die Kohlensäure, obgleich sie aus der Gasform erst flüssig gemacht und dann fest wird, als einen solchen Körper betrachten, nicht minder das Chlor, das Iod<sup>3</sup> und andere, und ebenso werden verschiedene animalische

<sup>1</sup> Trommsdorff's Handbuch der gesammten Chemie. Erf. 1800 ff. Bd. IV. S. 4.

<sup>2</sup> In den Handbüchern der Chemie wird bei jedem Metalle die Krystallform angegeben, wobei sich von selbst versteht, daß die Beobachtung der Krystallisation bei denjenigen Metallen nicht bloß schwierig, sondern im eigentlichen Sinne unmöglich ist, die sich rein gar nicht flüssig darstellen lassen, oder in solcher Hitze, wobei diese Beobachtung wegfallen muß.

<sup>3</sup> Das Iod schmilzt nach GAY-LUSSAC bei  $107^{\circ}$  C., wenn man es aber in einer verschlossenen Röhre erhitzt, so steigt es sofort als violetter Dampf auf.

und vegetabilische Substanzen, ausser die Fette, durch Hitze nicht tropfbar-flüssig, sondern sofort gasförmig. Merkwürdig ist dabei, daß die Metalle, unter denen man hierzu meistens Stahl, Gold und Platin wählt, durch einen starken Batteriefunken unmittelbar aus der Festigkeit in Dampf verwandelt werden.

512) Zur Angabe der einzelnen Schmelzpunkte eignet sich eine tabellarische Zusammenstellung am meisten, und diese folgt daher, soweit die Bestimmungen bis jetzt mehr oder weniger genau bekannt sind. Bei solchen Körpern, welche Glühhitze zum Flüssigwerden erfordern, sind die Angaben wegen der Unzuverlässigkeit oder eigentlichen Unrichtigkeit der bis jetzt in Anwendung gebrachten pyrometrischen Mittel am wenigsten sicher. Zwar widersteht kein bekannter Körper der enormen Hitze des *Knallgasgebläses*, und würde dieses sicher dann nicht thun, wenn man eine dicke Flamme dieses Gebläses anzuwenden vermöchte, allein manche Körper schmelzen hierdurch nicht, sondern sie verbrennen, wie namentlich Eisen und Platin, obwohl letzteres sich mit einigem Verluste in Folge der Verbrennung durch dieses Mittel zusammenschmelzen läßt, andere werden zwar flüssig, aber man vermag die dadurch erzeugte Hitze nicht zu messen und die Schmelzpunkte der dadurch flüssig gewordenen Körper bleiben daher unbekannt.

Unter den Körpern, die rücksichtlich ihrer Schmelzbarkeit die Aufmerksamkeit vorzugsweise in Anspruch genommen haben, verdient das Platin zuerst genannt zu werden, da es in jeder andern Beziehung so vortrefflich ist und sein Werth eben dadurch noch bedeutend erhöht wird, daß es den stärksten Graden der Hitze widersteht, ohne wie das Eisen zu rosten, zugleich aber wegen dieser seiner Strengflüssigkeit nicht in diejenigen Formen gebracht werden kann, die zum verlangten Gebrauche erforderlich sind. Inzwischen hat WOLLASTON<sup>1</sup> ein Mittel angegeben, dieses Hinderniß zu beseitigen. Zu diesem Ende muß man das Platin in verdünntem Königswasser langsam mit allmählig verstärkter Hitze auflösen, um die Mitauflösung des Iridiums zu verhindern, und warten, bis das feine Iridiumpulver sich abgesetzt hat. Die Auflösung wird durch Salmiak niedergeschlagen, der Niederschlag gewaschen und ge-

---

<sup>1</sup> Philos. Magaz. and Ann. T. V. p. 65. Poggendorff's Ann. XV. 299.



prefst und dann sorgfältig erhitzt, um den Salmiak zu verflüchtigen. Die so erhaltene Masse wird mit den Händen und demnächst mit einem hölzernen Pistill in einem hölzernen Mörser zerrieben, damit die Theilchen durch eine härtere Substanz nicht eine polirte Oberfläche erhalten, die das Zusammenschweißen in der Hitze verhindern würde. Endlich wird die Masse nochmals gewaschen; man erhält dann, nachdem das Wasser abgossen worden ist, um etwa vorhandene Unreinigkeiten zu entfernen, ein graues, schlammiges Pulver, welches man in eine messingne, nach unten etwas verjüngte Form bringt und zuerst mit einem hölzernen Stempel und Hammer, dann aber mit einem eisernen Stempel unter einer starken, am besten hydraulischen, Presse zusammendrückt. Durch dieses Verfahren gewinnt man einen metallischen Zain, welchen man zuerst über einem Kohlenfeuer ausglüht, dann der stärksten Hitze aussetzt und mit einem schweren Hammer schlägt. Das so dargestellte Metall läßt sich dann durch Treiben in beliebige Formen bringen.

Gleich strengflüssig ist das *Iridium*, doch schmolz CHILDRENS mit seiner Volta'schen Riesensäule kleine Stückchen desselben zu Kugeln; mit dem Knallgasgebläse bewirkte zwar BERZELIUS die Schmelzung, allein das Metall senkte sich in den flüssig gewordenen Thon, der zur Unterlage diente, unverändert hinab. Dagegen gelangte BUNSEN<sup>1</sup> zur vollständigen Schmelzung desselben, indem er sich einer Kohle zur Unterlage bediente und das mächtige Knallgasgebläse anwandte, welches DÖBLER für sein *Cary'sches Mikroskop*<sup>2</sup> benutzt. Andere strengflüssige Metalle ließen sich durch die enorme Hitze dieses Gebläses gleichfalls wohl zum Schmelzen bringen, wenn sie sich nicht, wie z. B. das Magnium, zu schnell oxydirten, weswegen sie verbrannten, aber nicht schmolzen. So verbrennt auch der Kohlenstoff als Diamant und sonst als reine Kohle, ohne zu schmelzen; durch erdige und metallische Beimischungen dagegen, wie im Graphit, wird er schmelzbar, und verwandelt sich im Knallgasgebläse in eine mehr oder weniger durchsichtige Glasperle. Inzwischen

1 Poggendorff's Ann. XLI. 207.

2 Dieses Mikroskop, meistens *Knallgasgebläse-Mikroskop* genannt, gleicht einem Sonnenmikroskope, jedoch geschieht die Beleuchtung nicht durch die Sonne, sondern durch eigens bereite Kreidekugeln, gegen welche der Strom des Knallgasgebläses gerichtet ist.

behauptet SILLIMAN<sup>1</sup> wo nicht eine Schmelzung, doch eine Verflüchtigung der Kohle bewirkt zu haben. Als er bei Anwendung eines mächtigen Hare'schen Deflagrators den Versuch mit den Kohlenspitzen anstellte, bemerkte er an der Kohle des negativen Rheophors eine Verminderung; es war eine kleine Vertiefung entstanden und an der Spitze des positiven war eine Art Schmelzung sichtbar, wonach also ein Theil von der erstern zur letztern in Dampfform übergegangen und an dem letztern festgeschmolzen seyn müßte. Das Schmiedeeisen ist gleichfalls unschmelzbar und wird zwar im Knallgasgebläse flüssig, denn es nimmt die Kugelform an, verbindet sich dabei aber so schnell mit dem Sauerstoff, daß man es eigentlicher für verbrannt als für geschmolzen halten muß.

513) Wie schon bemerkt, sind die Bestimmungen der Schmelzpunkte höchst strengflüssiger Körper sehr unsicher, und die mittelst des Wedgwood'schen Pyrometers gefundenen, obgleich sie lange Zeit als genau galten, haben gegenwärtig ihren Credit gänzlich verloren. Es würde daher nicht der Mühe werth seyn, sie auf Centesimalgrade zu reduciren, auch scheint es mir geeigneter, sie für sich hier bloß voranzustellen<sup>2</sup>, weil daraus mindestens die relative Schmelzbarkeit hervorgeht.

Substanzen.	Scale nach	
	Wedgwood	Fahrenheit
Grenze von Wedgwood's Scale .	240°	32277°
Größte Hitze eines Porcellanofens, worin ächtes Nanking-Porcellan nicht schmolz . . . . .	160	21877
Chinesisches Porcellan, beste Sorte, erweicht . . . . .	156	21357
Gufseisen schmilzt gänzlich . . .	150	20577
Hessischer Tiegel schmilzt . . . .	150	20577
Bristol-Porcellan schmilzt nicht völlig	135	18627
Gufseisen beginnt zu schmelzen .	130	17977
Größte Hitze einer Schmiedeesse .	125	17327
Stärkste Hitze eines Tafelglas-Ofens	124	17197

<sup>1</sup> Amer. Journ. of Sc. and Arts. T. V. p. 108. Edinburgh Philos. Journ. N. XV. S. 187.

<sup>2</sup> Man findet sie in Philos. Trans. T. LXXIV. J. 1784. p. 370, in MURRAY System of Chemistry und daraus in HERSCHEL Art. Heat in Encyclop. metrop. p. 382.

Substanzen.	Scale nach	
	Wedgwood	Fahrenheit
Porcellan ( <i>Bow porcelain</i> ) verglasct	121°	16807°
Chinesisches Porcellan, schlechteste Sorte, erweicht . . . . .	120	16677
Stärkste Hitze eines Flintglas-Ofens	114	15897
Porcellan von Derby verglasct . .	112	15637
Steingut sintert zusammen . . . .	102	14337
Schweißhitze des Eisens, stärkste .	95	13427
— — — schwächste	90	12777
Erdenwaare erweicht . . . . .	86	12257
Schwächste Hitze eines Flintglas-Ofens	70	10177
Werkofen-Hitze für Tafelglas . .	57	8487
Holländisches Steingut erweicht .	41	6407
Feines Gold schmilzt . . . . .	32	5237
Arbeitsofen für Flintglas . . . . .	29	4847
Feines Silber schmilzt . . . . .	28	4717
Schwedisches Kupfer schmilzt . .	27	4587
Messing schmilzt . . . . .	21	3807
Hitze zum Einbrennen des Email .	6	1857
Rothglühen bei Tage sichtbar . .	0	1077

Ungleich genauer und daher auch weit sicherer sind diejenigen Bestimmungen, welche DANIELL<sup>1</sup> mittelst seines Pyrometers erhalten hat, die jedoch auf die jetzt erreichbare Genauigkeit gleichfalls keine genügenden Ansprüche machen können.

Metalle	Schmelzpunkte nach DANIELL		
	DANIELL'S Scale	Fahrenheit	Celsius
Gufseisen . . . . .	497°	3479°	1915
Gold . . . . .	370	2590	1421
Kupfer . . . . .	364	2548	1398
Silber . . . . .	319	2233	1222
Messing . . . . .	267	1869	1015
Zink . . . . .	94	648	342
Blei . . . . .	87	609	320
Wismuth . . . . .	66	462	239
Zinn . . . . .	63	441	227
Quecksilber siedet .	92	644	340

<sup>1</sup> Journal of Sciences N. XXII. p. 309. Philos. Trans. 1830 und 1831. Philos. Mag. Ser. II. T. X. p. 191. 268. 350. Ser. III. T. I. p. 197.



Bei weitem die genauesten und jetzt allein als gültig zu betrachtenden Bestimmungen der höchsten Schmelzpunkte und Hitzegrade sind diejenigen, welche **POUILLET**<sup>1</sup> mittelst seines Pyrometers gefunden hat, die nicht bloß die Schmelzpunkte einiger Metalle, sondern auch sonstige sehr hohe Hitzegrade enthalten. Sie sind folgende in Centesimalgraden, können jedoch nur als annähernd genau gelten, da die Unterschiede, mit Ausnahme von zwei Bestimmungen, 100 Grade betragen.

Schmelzpunkte und Glühen.	Hitze
Eisen . . . . .	1600° C.
Stahl, der am schwersten schmelzbare .	1500
— der am leichtesten schmelzbare .	1400
Graues Gufseisen, schwer schmelzbar .	1300
— — leicht schmelzbar .	1200
Weißes Gufseisen, schwer schmelzbar .	1100
— — leicht schmelzbar .	1100
Gold . . . . .	1050
Silber . . . . .	1200
Blendendes Weißglühn . . . . .	1000
Helles Weißglühn . . . . .	1600
Weißglühn . . . . .	1500
Helles Orangeglühn . . . . .	1400
Dunkles Orangeglühn . . . . .	1300
Helles Kirschrothglühn . . . . .	1200
Kirschrothglühn . . . . .	1100
Anfangendes Kirschrothglühn . . . . .	1000
Dunkles Rothglühn . . . . .	900
Anfangendes Rothglühn . . . . .	800
	700
	525

Für eine Menge Körper sind die Schmelzpunkte mit größerer oder geringerer Genauigkeit bekannt. Die hierüber gangbaren Bestimmungen sind in der folgenden Tabelle zusammengestellt, wobei die zugleich genannten Beobachter einen ungefähren Anhaltspunct der Richtigkeit und Genauigkeit abgeben. Nehmen wir dann **POUILLET**'s Bestimmung für Eisen als mindestens sehr genähert an, so können wir die Schmelzpunkte aller derjenigen Körper, die nur im stärksten Essenfeuer flüssig werden, zwischen 1500 und 1600 setzen; nach bloßer Schätz-

<sup>1</sup> 8. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 1014.

ung dürfte dann, wenn man den Lichtglanz der Glühhitze als ungefähren Maßstab annimmt, der Schmelzpunkt derjenigen Körper, die im Knallgasgebläse oder im Strome der Volta'schen Säule flüssig werden, auf 1800° C. zu setzen seyn. Bei den angegebenen Schmelzpunkten ist daher zu berücksichtigen, daß eben die sehr hohen nur für genähert zu halten sind, da selbst **POUILLET** die von ihm gefundenen, hierbei zu Grunde liegenden, für nichts anderes ausgiebt.

Körper.	Schmelz- punkt	Beobachter.
Kohle? . . . . .	1800° C.	<b>SILLIMAN</b>
Boron? . . . . .	1800	
Strontian <sup>1</sup> ? . . . . .	1800	
Yttererde? . . . . .	1800	
Osmium . . . . .	1800	
Strontium . . . . .	1800	<b>DAVY</b>
Baryum . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Iridium . . . . .	1800	<b>BUNSEN</b>
Uran . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Titan . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Magniumoxyd . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Cerium . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Kalk <sup>2</sup> . . . . .	1800	<b>CLARKE</b>
Rhodium . . . . .	1750	<b>CLARKE</b>
Titanoxyd (Rutil) . . . . .	1750	<b>PFAPP</b>
Alaunerde . . . . .	1700	<b>STRONMEYER</b>
Kieselerde . . . . .	1700	<b>CLARKE</b>
Zirkonerde . . . . .	1700	<b>CLARKE</b>
Zirkonerde mit etwas Kali	1500	<b>BERZELIUS</b>
Tantalerde . . . . .	1600	<b>BERZELIUS</b>
Süßerde . . . . .	1600	<b>DAVY</b>
Platin . . . . .	1700	<b>CLARKE</b>
Palladium . . . . .	1700	<b>VAUQUELIN</b>
Eisen . . . . .	6346	<b>MORVEAU</b>
	1600	<b>POUILLET</b>

1 Wenn **BUCHHOLZ** ätzenden Baryt und kaustischen Strontian in der Rothglühhitze geschmolzen haben will, so waren dieses Hydrate. **S. Gehlen's Journ. Bd. IV. S. 258 u. 661.**

2 **HALL** und **BUCHHOLZ** wollen kohleensauren Kalk in einem Tiegel unter nicht starkem Drucke geschmolzen haben. **Gehlen's Journ. Bd. I. S. 271.** Unreiner Kalk erleidet allerdings im Kalkofen eine Schmelzung, allein Kalkspath und selbst Kreide schmilzt nur unvollkommen oder sehr schwer im Knallgasgebläse, mit Kieselerde dagegen leicht.

Körper	Schmelz- punct	Beobachter
Kobalt . . . . .	1500° C.	
Nickel . . . . .	1500	RICHTER
Scheel . . . . .	1500	BUCHHOLZ
Molybdän . . . . .	1500	BUCHHOLZ
Chrom . . . . .	1500	VAUQUELIN
Mangan . . . . .	1500	JOHN
Stahl . . . . .	1400	
	1300	} POUILLET
Gold . . . . .	1200	} POUILLET
Gusseisen, graues .	1200	
	1100	} POUILLET
weisses .	1100	
	1050	} POUILLET
Kupfer . . . . .	1050	
Silber . . . . .	1000	POUILLET
Cadmium . . . . .	500	STRÖMEYER
Antimon . . . . .	513	GUYTON-MORVEAU
	432	DALTON
Tellur . . . . .	400	KLAPROTH <sup>1</sup>
Hitze eines gewöhn- lichen Feuers . . .	400	IRVINE
Zink schmilzt . . .	371	MURRAY
	374	GUYTON-MORVEAU
Blei . . . . .	310	IRVINE
	312	GUYTON-MORVEAU
	262	BIOT
Wismuth . . . . .	265	ERMAN
	247	IRVINE
	249	CRICHTON
Zinn . . . . .	267	GUYTON-MORVEAU
	228	CRICHTON
	223	ERMAN
Schnell-Loth (4 Th. Blei, 6 Th. Zinn) <sup>2</sup>	169	PRECHTL
Rose'sches Metall (8 Th. Wism., 8 Th. Blei, 3 Th. Zinn) <sup>3</sup>	95	PRECHTL
Rose'sches Metall . .	94	ERMAN
Schwefel . . . . .	111	MITSCHERLICH

<sup>1</sup> Die Bestimmung heisst: leichter als Antimon, schwerer als Blei.

<sup>2</sup> Alle andere Mischungen dieser beiden Metalle schmelzen erst bei höheren Temperaturen.

<sup>3</sup> Auch diese Mischung ist unter allen die leichtflüssigste.



Körper	Schmelz- punct	Beobachter
Schwefel . . . . .	108° C.	DUMAS
	108	DALTON
	104	BERZELIUS
Iod . . . . .	107	GAY-LUSSAC
Selen . . . . .	102	BERZELIUS
Natrium . . . . .	90	GAY-LUSSAC u. THÉNARD
Kalium . . . . .	58	GAY-LUSSAC u. THÉNARD
Campfer . . . . .	175	GAY-LUSSAC
Wachs . . . . .	61,5	
Spermaceti . . . . .	56,1	
Phosphor . . . . .	42,8	THÉNARD
	37,8	MURRAY
	40,0	PLAC. HEINRICH
Stearin . . . . .	21,3	BELLANI
vom Hammel schmilzt	61,0	BRACONNOT
gesteht	44,0	CHEVREUL
vom Ochsen schmilzt	57,5	BRACONNOT
Talgsäure . . . . .	75,0	CHEVREUL
Margarinsäure . . . . .	60,0	CHEVREUL
Margarinfett . . . . .	49,0	CHEVREUL
Hammeltalg . . . . .	40,0	BRACONNOT
Rindstalg . . . . .	40,0	BRACONNOT
Schweineschmalz . . . . .	40,5	VOGEL
	31,0	CHEVREUL
Gänse- und Entenschmalz	25,0	BRACONNOT
Cetine . . . . .	49,0	CHEVREUL
Wallrath . . . . .	45,0	CHEVREUL
Butter . . . . .	32,0	CHEVREUL
Olivenöl . . . unter	10,0	SCHÜBLER
	5,3	BELLANI
Rübsamenöl, beginnende Erstarrung . . . . .	1,0	
Süßmandelöl . . . . .	— 21,0	SCHÜBLER
feines . . . . .	— 9,0	ROSS
Mohnöl und Nufsöl <sup>1</sup>		
gefriert . . . . .	— 20	} SCHÜBLER
schmilzt . . . . .	— 3	

1 Die fetten Oele und Fette erleiden durch Kälte eine Zersetzung, indem leichter *gestehende* (nicht eigentlich gefrierende) Bestandtheile derselben abgeschieden werden und erhärten, die eine Verdickung herbeiführen und in steigender Wärme nicht leicht wieder zerfließen, weswegen die Bestimmungen der Gefrier- oder Schmelzpunkte, insbesondere wenn man die wechselnden Mischungsverhältnisse berücksichtigt, schwer bestimmbar sind.

Körper	Schmelz- punct	Beobachter
Oelsäure . . . . .	— 3° C.	CHEVREUL
Terpentinöl, rectific. unter	— 27	MARQUERON
Sassafrasöl . . . . .	— 30,6	PARRY
Wasserhyperoxyd unter	— 30,0	THÉNARD
Salzwasser (spec. Gew. 1,02)	— 1,5	ERMAN
[(spec. Gew. 1,01)	— 0,63	ERMAN
Seewasser (spec. Gew. 1,027)	— 2,55	DESPRETZ
	— 2,88	ERMAN
	— 5,00	PARROT
Salzwasser (Wasser mit 0,008 Salz) . . . .	— 1,21	DESPRETZ
Essigsäure, Eisessig .	22,5	MOLLERAT
	16,0	LOWITZ
	21,3	BELLANI
Essig, nach dem Grade der Concentration bei gröfserer Kälte . .	— 2,0	
	— 30,0	
Schwefelsäure <sup>1</sup> , concentrirte	— 40	PARRY
mit 0,5 Wasser verd.	— 34,5	PARRY
Schwefelsäure . . . .	19	VOGEL
	25	BUSSY
doppelt gewässerte (spec. Gew. 1,78)	7,5	DALTON
Nordhäuser Vitriolöl .	2	BUSSY
Gemeine Schwefelsäure (spec. Gew. 1,845)	— 25	
Sächsisches Vitriolöl (spec. Gew. 1,84)	0	} BELLANI
verd. (spec. Gew. 1,78)	11,3	
	8,0	BELLANI
Schwefelsäure, englische verd. (spec. Gew. 1,78)	5,25	BERZELIUS
Hydrothionsäure . unter	— 17,8	FARADAY
Schweflige Säure .	— 78,9	MITCHELL
Salpetersäure, concentr.	— 45,5	PARRY
	— 54,0	FOURCROY u. VAUQUELIN
verd. (spec. Gew. 1,26)	— 28,9	PARRY .
— (spec. Gew. 1,3)	— 19,0	DALTON

1 Die Schmelzpunkte der Schwefelsäure werden von unverwerflichen Autoritäten so verschieden angegeben, daß die Bestimmungen unmöglich von den nämlichen Substanzen gelten können. Die Aufgabe verdiente eine genaue Revision,

Körper	Schmelz- punct	Beobachter
Brom . . . . .	— 25° C.	LIEBIG
Salzsäure . . . . unter	— 40	
Chlorstickstoff . . unter	— 40	PORRET
Chlorkohlenstoff . . unter	— 18	FARADAY
Chlorcyan . . . . .	— 10	GAY-LUSSAC
Chlorzinn . . . . .	— 45	PARRY
Chlorphosphor . . .	— 44	PARRY
Schwefelblausäure . .	— 12,5	PORRET
Blausäure . . . . .	— 15,0	GAY-LUSSAC
Quecksilber . . . . .	— 37,5	KRAFT u. EULER
	— 35,0	} ROSS
	— 39,0	
	— 39,45	
	— 40,5	HUTCHINS
	— 40,5	POUILLET
Ammoniak . . . . .	— 49,0	FOURCROY u. VAUQUELIN
	— 47,8	GUYTON-MORVEAU
Schwefelkohlenstoff unter	— 45	PARRY
unter	— 52	GAY-LUSSAC
Salpeteräther . . . .	— 52	PARRY
Schwefeläther . . . unter	— 98,9	MITCHELL
Alkohol . . . . . unter	— 100	THILORIER

### 3) Dampfbildung, Verdunstung, Sieden.

Eine dritte, sehr wichtige Wirkung der Wärme ist die Dampfbildung. Was man unter *Dampf* zu verstehen habe und inwiefern sich derselbe von den Gasen unterscheiden lasse, ist bereits <sup>1</sup> angegeben worden, und so wie man den Flüssigkeitszustand

---

1 S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 282. Es wurde oben Bd. II. S. 644 der Unterschied zwischen *Dampf* und *Dunst* so festgesetzt, daß *Dampf* die völlig durchsichtige, *Dunst* die nicht völlig durchsichtige elastische Flüssigkeit bezeichne. Manche geben der umgekehrten Bezeichnung den Vorzug, und August in Poggendorff's Ann. XIII. 122 findet ein Argument hierfür in dem Umstande, daß niemand *Ausdampfung* statt *Ausdünstung* sage. Diesem Argumente ließe sich entgegensetzen, daß ebenso wenig jemand *Dunstkanone*, *Dunstschiffahrt* und *Dunstwagen* sagen würde, was doch geschehen müßte, wenn man den Wasserdampf, dessen Elasticität hierbei das bewegende Mittel ist, *Dunst* nennen wollte. Ursprünglich hießen die wegen ihrer Leichtigkeit schwebenden, eigentlich nicht völlig expandirten Stoffe, die sich als Wolken, Nebel, Höhrauch u. s. w. zeigen, *Dünste*, und insbesondere spielten die schwefligen und öligen *Dünste* eine große Rolle, die zugleich auch



der Körper als eine Folge der Auflösung ihrer Molecüle in Wärmestoff betrachten kann, darf dieses auch von den Dämpfen angenommen werden. In der Regel sind es Flüssigkeiten, womit sich der Wärmestoff verbindet und die er dadurch in Dampf verwandelt, welche Wirkung mit solcher Intensität statt findet, daß die Temperatur der Oberfläche durch Abgabe ihrer Wärme merklich unter die der angrenzenden Lagen herabgeht; inzwischen zeigt sich die Geneigtheit der Wärme zur Dampfbildung auch dadurch, daß sogar die Molecüle fester Körper in den Zustand der Expansion versetzt werden. Geschieht dieses entweder von selbst oder hauptsächlich mittelst künstlicher Vorrichtungen bei trocknen Körpern, wobei sich die verflüchtigten Theile dann, nach Abgabe ihrer Wärme, wieder an kältere Körper abzusetzen pflegen, so bezeichnet man dieses durch den Ausdruck *Sublimation*.

#### a) V e r d u n s t u n g.

514) Die Verwandlung der Körper in expansible oder elastische Flüssigkeiten findet im Allgemeinen statt, wenn die Wärme der Körper eine höhere Spannung hat, als die der Umgebung, der Wärmestoff sich daher von diesen Körpern losreißt und einen Theil ihrer Molecüle in Folge seiner Adhäsion zu denselben mit sich fortführt. Dieser Proceß muß um so

---

dann vorhanden seyn konnten, wenn man sie nicht sah, also im Zustande völliger Expansion. Die aus Wasser und sonstigen siedenden Flüssigkeiten aufsteigenden Blasen nannte man *Luft* und hielt sie auch dafür. Allerdings heisst in einigen Gegenden des nördlichen Deutschlands in der niederdeutschen Volkssprache der Rauch des brennenden Holzes Dampf, was für August's Meinung entscheiden würde, allein in neueren Zeiten sind die Wortbedeutungen schärfer bestimmt worden. Hiernach haben wir die permanenten Gase und die Luft als eine specielle Verbindung; durch die vielfache technische Anwendung ist der Begriff des Wortes *Dampf* festgestellt worden, und hieraus ergiebt sich die Bedeutung des Wortes *Dunst* von selbst. Daß im Sprachgebrauche noch die Ausdrücke: *Ausdünstung* und *Verdunstung*, welcher letztere schon durch den richtigern: *Verdampfung* verdrängt zu werden anfängt, beibehalten werden, kann nicht entscheiden, denn auf ähnliche Weise nennen wir auch Körper schwerer, was sie nicht seyn können, da sie vielmehr bloß von größerem Gewichte (gewichtiger) sind. Sonach ist der von mir gewählte Sprachgebrauch in Beziehung auf die gegenwärtig gangbaren Ausdrücke und deren Bedeutung wohl gerechtfertigt.

viel rascher vor sich gehn, je gröfser die vorhandene Menge des hierzu erforderlichen Wärmestoffs ist, und je geneigter die gegebenen Körper sind, den Zustand der Expansion anzunehmen, was durch das Verhältnifs der Anziehungskraft ihrer Molecüle unter sich und der Repulsivkraft ihrer Wärmemolecüle bedingt wird. Inwiefern hiermit das *Sieden* in nothwendiger Verbindung stehe, wird demnächst angegeben werden; zunächst beschränken wir uns hier auf diejenige Dampfbildung, welche bei Flüssigkeiten unter ihrem Siedepuncte statt findet und durch den speciellen Namen *Verdunstung* bezeichnet zu werden pflegt. Diesem wichtigen Probleme ist oben ein eigener Artikel gewidmet worden<sup>1</sup>, und es wird daher genügen, hier nur noch einige Bemerkungen und zwar in nächster Beziehung auf den Einfluss hinzuzufügen, welchen die Wärme auf die Verdunstung des Wassers ausübt<sup>2</sup>. Wie leicht die Wärme einen Theil des Wassers in Dampf verwandle und mit sich fortführe, geht schon daraus hervor, dafs die Verdampfung auch dann nicht aufhört, wenn das Wasser, mindestens seine Oberfläche, kälter ist, als die umgebende Luft, und schon RICHMAN<sup>3</sup> stellte eine Reihe von Versuchen an, wodurch er die Stärke der Verdunstung des Wassers von niedrigerer Temperatur als die der umgebenden Luft auszumitteln suchte. Hierbei kommt, wie kaum der Erwähnung bedarf, hauptsächlich die Begierde in Betrachtung, womit die nicht gesättigte Luft den gebildeten Wasserdampf in sich aufnimmt. Uebrigens wufste RICHMAN sehr wohl, dafs die Dampfbildung eine Function der Wärme sey, und er bemühte sich daher, das Verhältnifs der Verdunstungsgröfse zum Unterschiede der Temperaturen des Wassers und der umgebenden Luft durch Versuche aufzufinden<sup>4</sup>, wobei er jedoch zu keinem bestimmten Gesetze gelangte, weil zugleich die Trockenheit der Luft einen sehr bedeutenden Einfluss ausübt. Dagegen suchte FLAUGERGUES<sup>5</sup> die Wirkung der Wärme für sich allein zu ermitteln, indem er bei gleichem Barometerstande und gleicher hygrometrischer Beschaffenheit der ruhigen Zimmerluft in gleichmäfsiger Temperatur Wasser aus Gefäfsen

1 S. Art. *Verdunstung*. Bd. IX. S. 1720.

2 Vergl. ebendasselbst S. 1743.

3 Nov. Comm. Petrop. T. II. p. 145.

4 Nov. Comm. Petrop. T. I. p. 199.

5 Journ. de Phys. T. LXX. p. 150.

von gleich großer Oberfläche verdunsten liefs, die Zeiten und die Höhen der Verdunstung genau mafs und auf 24 Stunden reducirte. Nach der 80theiligen Scale gehörten zu 0° Temperatur 4,4 Lin. und zu 31° R. 72,2 Lin. eines durch CANIVET in 1000 Theile getheilten Mafsstabes. Wurden die Thermometergrade als Abscissen, die Verdunstungshöhen als Ordinaten genommen, so bildete die durch die Endpunkte gezogene Linie eine logarithmische Curve. Es ist aber  $\text{Log. } 4,4 = 1,4816045$  und  $\text{Log. } 72,2 = 4,2863414$ , und hiernach die Subtangente der Curve durch die Proportion

$$4,2863414 - 1,4816045 : 31 - 0 = 1 : \text{Subtang.}$$

gegeben, welches die Subtangente = 11,0527301 giebt. Für die Abscisse =  $x$ , die Ordinate =  $y$  und die Subtangente =  $S$  ist

$$S \partial y = y \partial x,$$

welches integrirt für  $x = 0$  und  $y = 4,4$

$$y = 4,4 \cdot (2,7182818)^{\frac{x}{11,0527301}}$$

giebt. Die beobachteten und hiernach berechneten Werthe stellt FLAUGERGUES in folgender Tabelle zusammen:

Grade	beob- acht.	be- rechn.	Un- tersch.	Grade	beob- acht.	be- rechn.	Un- tersch.
0° R.	4,4	4,4	0,0	16	17,8	18,7	+ 0,9
1	4,5	4,8	+ 0,3	17	19,4	20,5	+ 1,1
2	4,4	5,3	+ 0,9	18	22,0	22,4	+ 0,4
3	5,9	5,8	— 0,1	19	24,8	24,6	— 0,2
4	6,8	6,3	— 0,5	20	27,3	26,9	— 0,4
5	7,3	6,9	— 0,4	21	30,2	29,4	— 0,8
6	7,4	7,6	+ 0,2	22	32,0	32,2	+ 0,2
7	8,0	8,3	+ 0,3	23	35,6	35,2	— 0,4
8	9,6	9,1	— 0,5	24	38,9	38,6	— 0,3
9	10,3	9,9	— 0,4	25	42,0	42,2	+ 0,2
10	10,0	10,9	+ 0,9	26	46,8	46,2	— 0,6
11	10,9	11,4	+ 1,0	27	51,0	50,6	— 0,4
12	13,2	13,0	— 0,2	28	55,7	55,4	— 0,3
13	14,0	14,3	+ 0,3	29	61,0	60,7	— 0,3
14	15,9	15,6	— 0,3	30	66,9	66,4	— 0,5
15	16,4	17,1	+ 0,7	31	72,7	72,7	0,0

Es giebt ausserdem noch verschiedene Versuche, wodurch man die Stärke der Verdunstung durch höhere Wärmegrade auszu-



mitteln suchte, z. B. von HASSENFRATZ<sup>1</sup>, sie können aber hier übergangen werden, da sie mehr der Dampferzeugung als der eigentlichen Verdunstung angehören.

515) Noch weit mühsamere Versuche stellte FLAUGER-  
GUES<sup>2</sup> an, um den Einfluß der Trockenheit für sich zu ermit-  
teln. Zu diesem Ende trocknete er Luft in einer gehörig lu-  
tirten Tonne über frisch gebranntem Kalke, füllte aus dieser  
einen blechernen Kasten mittelst auslaufenden Sandes, stellte in  
denselben ein Gefäß mit Wasser und maß die Menge des ver-  
dunsteten Wassers (mit dem angegebenen Maßstabe. Da die  
Verdunstung ganz aufhören muß, wenn die Luft mit Wasser-  
dampf völlig gesättigt ist, so kam es hauptsächlich darauf  
an, das Verhältniß der Wassermengen, welche in Luft von  
gegebener Temperatur enthalten seyn können, zu bestimmen.  
In Ermangelung der schärferen Bestimmungen, welche durch  
die neueren Forschungen über diese Aufgabe zu Gebote stehn<sup>3</sup>,  
legte er die Angabe DE SAUSSURE's zu Grunde, wonach 10  
Gran Wassers erfordert werden, um 1 Kubikfuß Luft bei 15°  
R. völlig zu sättigen. Durch eigene Versuche fand er dann  
ferner, daß die Quantitäten Wassers, welche die Luft bei ver-  
schiedenen Temperaturen aufzunehmen vermag, ein gleiches  
Gesetz, als die oben gefundenen Verdunstungsmengen befolgen.  
Es gehören aber nach der mitgetheilten Tabelle zu 15° R. 17,1  
Lin. und zu 0° R. 4,4 Lin. Verdunstungshöhen. Hiernach  
findet er aus der Proportion

$$17,1 : 4,4 = 10 \text{ Gran} : 2,6 \text{ Gran}$$

die Menge des Wassers in Dampfform, wodurch ein Kubikfuß  
Luft bei 0° R. gesättigt ist. Wird dann 1 Kubikzoll Was-  
ser zu 373,5 Gran angenommen, so betragen 2,6 Gran 12 Ku-  
biklinien, und diese im Verhältniß zu 1 Kubikfuß genom-  
men  $\frac{12}{(144)^3}$ . Nimmt man die in der obigen Formel enthalte-  
nen Größen mit Weglassung der höheren Potenzen hinzu, so  
erhält man folgende Proportion:

$$(2,718)^{\frac{0}{11,05}} \times 4,4 : (2,718)^{\frac{x}{11,05}} \times 4,4 = \frac{12}{(144)^3} : \frac{12 (2,718)^{\frac{x}{11,05}}}{(144)^3}$$

1 Journ. de l'École polyt. T. III. p. 368.

2 Journ. de Physique T. LXX. p. 157.

3 Vergl. Art. *Dampf, Dichtigkeit desselben*. Bd. II. S. 371.

als den Ausdruck der Verdunstungsmenge für  $x^\circ$  R. bei vollkommener Trockenheit der Luft. Indem aber die Verdunstung in dem nämlichen Verhältniß abnehmen muß, in welchem die Sättigung mit Wasserdampf zunimmt, so ist allgemein für  $z$  als den Grad dieser Sättigung

$$\frac{12(2,718)^{\frac{x}{11,05}}}{(144)^3} - \frac{z}{(144)^3}$$

der Ausdruck für die Stärke der Verdunstung für  $x^\circ$  R. und einen Grad der Sättigung  $= z$ . Wird dann  $z$  in Kubiklinien Wasser genommen, welche ein Kubikfuß Luft bei der Temperatur  $= x$  in Graden der achtzigtheiligen Scale enthält, so hat man das Verhältniß

$$(2,718)^{\frac{x}{11,05}} : (2,718)^{\frac{x}{11,05}} - \frac{z}{12}$$

der Verdunstung in völlig trockner Luft zu der in Luft, welche  $z$  Kubiklinien Wasserdampf enthält. Die durch Versuche gefundenen Gröfsen stimmten hiermit aber nicht genügend überein, was nicht zu verwundern ist, da die zum Grunde liegenden Bedingungen der gehörigen Schärfe ermangeln. Eine bessere Uebereinstimmung zeigte sich, wenn die zweite Gröfse

des Verhältnisses in  $\left( (2,72)^{\frac{x}{11,05}} - \frac{z}{12} \right) \times 0,34$  Lin. verwandelt

wurde, allein auch dann sind die Unterschiede noch gröfser, als dafs sie durch blofse Beobachtungsfehler erzeugt seyn könnten, und FLAUGERGUES erkennt daher die unüberwindlichen Schwierigkeiten, welche einer genauen Bestimmung des Werthes von  $z$  entgegenstehn, wozu die damals bekannten Hygrometer nicht ausreichten. Gesetzt aber, man könnte diese Gröfse jetzt genauer bestimmen, so findet zugleich im Freien ein so beständiger und schneller Wechsel der Temperaturen und Feuchtigkeitsgrade statt, dafs die Formel für diesen Zweck keinen praktischen Nutzen gewähren und blofs dazu dienen kann, das theoretische Gesetz der Verdunstung zu prüfen. Interessante Versuche hat SCHÜBLER<sup>1</sup> über die Stärke der *Verdunstung des*

<sup>1</sup> Naturwissenschaftl. Abhandlung einer Gesellschaft von Würtemberg. Th. I. S. 211.

*Eises* angestellt. Hieraus ergibt sich, daß dieselbe weit stärker ist, als man gewöhnlich glaubt, denn im Monat Januar 1826 betrug sie bei einer mittleren Temperatur von  $-7^{\circ},5\text{C.}$  und im Ganzen trockner Luft 1,48 Lin., und da die des Schnees noch stärker ist, so läßt sich hieraus leicht erklären, wie es zugeht, daß bei starker Kälte gefallener feiner Schnee, wenn heiteres Wetter und Sonnenschein folgt, bei kalter und trockner Luft so stark verdunstet, daß er beim Schmelzen nur wenig Wasser giebt. Unter den angegebenen Bedingungen ist die Stärke der Verdunstung des Eises größer, als die des Wassers bei nicht hoher Temperatur und trübem Himmel, z. B. im Februar. Die durch das Gewicht bestimmte Menge des verdunsteten Eises betrug im Mittel täglich 0,05 Linien. Der Einfluß der Wärme zeigte sich übrigens sehr auffallend, denn die stärkste Verdunstung in Juli war über zehnmal größer als die stärkste im Januar bei einem Wärmeunterschiede von  $36^{\circ},19\text{C.}$

Die Trockenheit der Luft hat übrigens selbst auf die technischen Verdunstungsprocesse im Großen einen bedeutenden Einfluß, denn nach einem Durchschnitte aus mehreren Jahren verhielt sich die Größe der Verdunstung bei den Salinen des Jura<sup>1</sup> in den feuchteren Monaten zu der in den trocknen unter gleichen Bedingungen wie 92037 zu 109824. Außer RUMFORD hat insbesondere auch HASSENFRATZ<sup>2</sup> für technische Verdunstungen im Großen, z. B. bei Salinen, die geeignetsten Verhältnisse der Oberflächen zu den Tiefen der Behälter auszumitteln gesucht, was auch in Beziehung auf die Menge des erforderlichen Brennmaterials bei künstlich erhöhter Temperatur in Betrachtung kommt. Am vortheilhaftesten fand er die Größe der Oberfläche = 1250 für eine Tiefe = 8, wonach also bei einer Tiefe von 17 der Durchmesser eines runden Gefäßes = 87, die Seite eines quadratischen = 77 und die beiden

1 Journ. de l'École polyt. T. III. p. 367.

2 Ebendasselbst p. 364. Die Untersuchungen über die Menge des aus offenen Canälen verdunstenden Wassers, z. B. die Versuche von FREIESLEBEN in LEMPE's Lehrbegriff der Maschinenlehre, so wie über die Verdunstung der Salzsoolen von verschiedenem Gehalte, s. Karsten's Archiv für Bergbau und Hüttenwesen Th. VI. und Th. IX. S. 193, gehören mehr in das Gebiet der Technologie.



Seiten eines länglichen 109 und 54 seyn müßten. Wie stark übrigens die Verdunstung im Freien, besonders des mit Vegetabilien bedeckten Bodens, sey, geht aus folgender Angabe hervor. GREGORY<sup>1</sup> brachte zum Messen des verdunstenden Wassers mit Rücksicht auf die GröÙe der Oberfläche in Vorschlag, ein reines Glas umgekehrt mit der Oeffnung auf den Boden zu stellen, nach gemessener Zeit die im Innern angesetzte Feuchtigkeit mit Musselin abzuwischen und ihre Menge durch das Gewicht zu bestimmen. Nach dieser Methode fand DODSLEY durch vergleichende Versuche die Verdunstung von Brachland nach monatlicher Dürre bei ganz versengtem Grase in 12 Stunden von einem englischen Acre (von 14520 engl. Quadratfuß) 1600 Gallons oder 12800 Pinten betragend. An einem Tage nach gefallenem Regen betrug sie in derselben Zeit bei 35°,6 C. 1973 Gallons oder 15544 Pinten, und wenn es acht Tage nicht geregnet hatte, bei einer starken Hitze von 43°,33 C. 2800 Gallons oder 22400 Pinten<sup>2</sup>. Ausgedehntere Versuche dieser Art würden sehr interessant seyn und uns einer schärferen Bestimmung der in der Natur statt findenden Verdunstung näher bringen; sie würden aber einen enormen Aufwand von Zeit erfordern, sollten sich die überaus zahlreichen Bedingungen der Verdunstungsmenge aus ihnen entnehmen lassen. Die von DODSLEY gefundenen GröÙen z. B. finden nur für den Fall statt, daß der Einfluß der Temperatur und der Sonnenstrahlen während der 12 Tagstunden unverändert bliebe, was schon an sich unmöglich ist. So bemerkt D'AUBUISSON<sup>3</sup>, indem er die Menge des verdunsteten Wassers durch eine allgemeine Formel auszudrücken sucht, die nach DALTON's Messungen gefundene Höhe des verdunsteten Wassers betrage bei ganz ruhiger Luft 34 Millim., könne aber unter übrigens gleichen Umständen bei bewegter Luft wohl auf 50, ja sogar 60 Millim. steigen. Da es aber unmöglich ist, alle die verschiedenen,

---

1 Haushaltung der Natur. Th. I. S. 120. Diese Methode giebt keine genügenden Resultate, denn die Wärme wird unter dem Glase unverhältnißmäßig gesteigert, der Dampf wird nicht sofort weggeführt, und man hat anstatt der natürlichen Verdunstung einen künstlichen Destillationsproceß.

2 Die hohe Temperatur ist vermuthlich diejenige, welche die Sonnenstrahlen auf dem Boden erzeugten.

3 Journ. de Phys. T. LXXI. p. 41.

stets wechselnden Bedingungen in einen analytischen Ausdruck aufzunehmen, so bleibt es immerhin am rathsamsten, falls man die natürliche Verdunstungsmenge an einem gegebenen Orte zu erforschen strebt, sich eines geeigneten Apparates zu bedienen, wozu im Artikel *Atmometer* die erforderliche Anweisung gegeben worden ist<sup>1</sup>.

### b) S i e d e n.

516) Die Dampfbildung findet vorzugsweise, namentlich bei tropfbaren Flüssigkeiten, dann statt, wenn diese sieden, so daß man, wenn vom Dampfe die Rede ist, mitunter ausschließlich solchen versteht, welcher in der Siedehitze erzeugt wird. Die *Siedehitze* ist diejenige, welche beim *Sieden* (*Ebullitio*; *Ebullition*, *Bouillonnement*; *Boiling*, *Seething*) oder *Kochen* statt findet, was aber das *Sieden* eigentlich sey, hält man für so allgemein bekannt, daß man es meistens nicht für der Mühe werth achtet, dem Wesen dieses Processes nachzuforschen, dessen eigentliches Verhalten zu begreifen keineswegs so leicht ist, als wegen der allgemeinen Bekanntschaft mit den täglich vorkommenden Thatsachen vorausgesetzt zu werden pflegt. Dennoch aber ist die Menge der hierüber bekannt gewordenen Beobachtungen und Versuche so ausnehmend groß, daß es schwer hält, das Wichtigere unter dem minder Bedeuten- den herauszufinden und übersichtlich zusammenzustellen.

Im Allgemeinen findet das Sieden der Flüssigkeiten dann statt, wenn die aus denselben gebildeten Dämpfe einen solchen Grad der Elasticität erlangen, daß sie nicht bloß die über ihnen befindlichen Lagen der Flüssigkeit, sondern auch die hierauf drückenden elastischen Medien, namentlich die atmosphärische Luft, mit Leichtigkeit emporzuheben vermögen und daher in Folge ihres schnellen Aufsteigens aus der jedesmaligen Flüssigkeit dasjenige eigenthümliche Aufwallen derselben bewirken, wodurch das Sieden kenntlich wird. Sofern insbesondere bei Gefäßen von verhältnißmäßig großer Oberfläche die

---

<sup>1</sup> Beiläufig möge hier noch die Thatsache nachgetragen werden, daß auch DALTON den im Art. *Verdunstung* Bd. IX. S. 1722 erwähnten *Geruch* mancher, namentlich metallischer Körper von losgerissenen, also verdampften, Partikelchen abzuleiten geneigt ist, s. *Bibl. Brit.* T. XX. p. 336.

ampfbildung nicht bloß in den unteren Schichten, sondern in  
n sämtlichen, gleichmäfsig erhitzten, statt findet, oder bei  
cht beträchtlicher Dicke dieser Schichten ihr Druck nicht sehr  
Betrachtung kommt, pflegt man diesen zu vernachlässigen  
nd den Siedepunct in diejenige Temperatur zu setzen, bei  
elcher die Elasticität der Dämpfe die der atmosphärischen  
uft erreicht hat. Uebergehn wir die früheren ganz unange-  
essenen Vorstellungen, welche die älteren Physiker in Ge-  
äfsheit ihrer unrichtigen Ansichten über das Wesen der Wär-  
e hegten, so wurde der Proceß des Siedens schon früh ge-  
igend erkannt. Ehemals glaubte man, das Sieden bestehe in  
nem Aufsteigen der an das Wasser gebundenen Luft, und  
OLLET<sup>1</sup> war wohl der erste, welcher die später aufsteigenden  
asen nicht für Luft, sondern für Dampf hielt. Wie wenig  
nau man aber damals das eigentliche Wesen der Phänomene  
kannte, geht deutlich aus MUSSCHENBROEK's<sup>2</sup> Aeufserungen  
er das Sieden hervor. Nach ihm ist es das Feuer, welches  
fangs fadenartig, später flockig in Gestalt von Bläschen auf-  
eigt und sich allseitig ausbreitet. Zugleich aber sollen die  
asen, die sich am Boden der Gefäße bilden, aus Feuer und  
ampf bestehn, worin die Wassertheilchen durch Berührung  
s Feuers verwandelt werden, und weil das Feuer nur eine  
wisse Menge Dampf aufzulösen vermag, so verbreitet sich  
s überflüssige durch die gesammte Masse und reißt aus dem  
asser eine gewisse Menge Theile in Gestalt des Dampfes mit  
h fort. Später, in der letzten Hälfte des vorigen Jahrhun-  
rts, hielt man allgemein den Dampf für eine Verbindung der  
opfbaren Flüssigkeiten mit Wärme, und der Unterschied der  
rschiedenen Vorstellungen beruhte hauptsächlich auf der Fra-  
, ob diese Verbindung als eine chemische, also als eine ei-  
ntliche Auflösung, zu betrachten sey oder nicht. Gegen-  
ärtig hat dieser, am Ende des letzten Jahrhunderts mit Hef-  
igkeit geführte Streit<sup>3</sup> kein Interesse mehr, auch ist nicht  
eiter die Rede von der Mitwirkung der Elektricität, die man  
it MUSSCHENBROEK bei der Dampfbildung als nothwendig

1 Mém. de l'Acad. 1748. p. 57. Eine Vorstellung vom Wasser-  
mpfe, als einer Verbindung des Feuers mit irgend einer Flüssig-  
it, namentlich dem Wasser, hatte man schon seit NEWTON. S. §. 2.

2 Introd. ad Philos. Nat. §. 1455.

3 Vergl. Art. *Regen*. Bd. VII. S. 1214.



mitwirkend annahm, vielmehr betrachtet man den Dampf als eine Verbindung der Wärme und der Flüssigkeiten in der Weise, daß die Repulsivkraft der Wärme die Anziehungskraft der Körpermolecüle merklich übertrifft und letztere daher sich stets weiter von einander entfernen, wenn sie nicht durch äußeren Druck zusammengehalten werden.

517) Aus diesen allgemeinen Principien werden dann auch die Phänomene des Siedens leicht erklärt. Setzt man ein Gefäß mit einer Flüssigkeit, wir wollen zum besseren Anhaltspunkte Wasser nehmen, der Einwirkung des Feuers (der Hitze) aus, so dringt die erzeugte Wärme durch die Wandungen des Gefäßes und theilt sich den berührenden Theilchen mit, welche dadurch specifisch leichter werden, demnach aufsteigen und somit, ungeachtet des schlechten Leitungsvermögens der Flüssigkeiten (§. 287), die gesammte Masse ziemlich schnell erwärmen. Durch diese Erwärmung wird die Affinität des Wassers zu den absorbirten Gasen geschwächt<sup>1</sup> und diese trennen sich in Gestalt sehr kleiner Bläschen, welche durch die Wärme ausgedehnt in stets wachsender Menge aufsteigen, weswegen man das Wasser, so wie andere Flüssigkeiten, namentlich auch das Quecksilber, durch anhaltendes Sieden von der darin enthaltenen Luft gänzlich befreien kann. Gleichzeitig hiermit verwandelt der von außen zugeführte, das Gefäß und hauptsächlich dessen Boden durchdringende Wärmestoff die Wassertheilchen, welche die Oberfläche der inneren Wandungen unmittelbar berühren, in Dampf, welcher wegen seiner Leichtigkeit sofort aufsteigt und eine andere dünne Wasserschicht an seine Stelle treten läßt, die dann der nämlichen Verwandlung unterliegt. Dieses unausgesetzte Zuströmen neuer Wärme und die hierdurch bedingte, stets erneuerte Bildung von Wasserdampf zieht zwei Folgen nach sich, die in der Natur der Sache begründet sind. Wenn zuerst das umgebende Wasser noch so kalt ist, daß die fortwährend an der inneren Fläche des Gefäßes gebildeten Dampfblasen sofort ihre Wärme an die höheren Wasserschichten wieder abgeben, so verschwinden die erzeugten Bläschen augenblicklich nach ihrer Entstehung wieder, die umgebende Flüssigkeit dringt in Folge des Druckes der Wasserschichten und der darüber ruhenden Atmosphäre in den ent-

---

<sup>1</sup> S. Art. *Absorption*, Bd. I. S. 46.

standenen leeren Raum und schlägt mit einiger Heftigkeit gegen die Wandung des Gefäßes. Erneuert sich dieser Proceß an mehrern Stellen schnell, so entsteht hierdurch ein hörbares Geräusch, das sogenannte *Simmern*, welches man namentlich bei metallenen und insbesondere kupfernen Gefäßen wegen der vorzüglichen Wärmeleitung, mitunter von bedeutender Stärke, wahrzunehmen pflegt und worauf zuerst NICHOLSON<sup>1</sup> aufmerksam machte, welcher zugleich das Phänomen richtig und nicht, wie früher, aus dem Aufsteigen der Luftblasen erklärte, indem er außerdem seine Erklärung durch Versuche unterstützte. Eine vollständige Bestätigung gab bald nachher ein von mir selbst beobachtetes merkwürdiges Phänomen. Der zum Baden bestimmte Schlamm des Schwefelbades zu Eilsen (unweit Hannover) wurde in einem großen, etwa 2,5 Fuß tiefen steinernen Behälter mittelst des Dampfes erwärmt, welcher ihm durch ein etwa 1,5 Zoll weites, fast lothrecht herabgebogenes, durch eine Wand geleitetes und am andern, gleichfalls herabgebogenen Ende auf einem großen Kessel befestigtes Bleirohr zuströmte<sup>2</sup>. Der Kessel befand sich in einer eigenen Heizküche und war zur Zeit der Beobachtung, so wie das durch die Zwischenwand geleitete Bleirohr, siedend heiß. Ungefähr in jeder Secunde und selbst öfter erfolgte ein mit einiger Erschütterung des Gebäudes verbundenes Getöse, ähnlich dem heftigen Schlage mit einem schweren Hammer auf einen Fußboden, und man hörte dieses nicht bloß in dem Gebäude, sondern selbst schon in etwa 20 Schritt Entfernung von demselben. Die Veranlassung konnte keine andere seyn, als der Dampf, welcher aus dem Heizkessel in den Schlamm des Behälters getrieben wurde, die in dem Bleirohre aufsteigende Flüssigkeitssäule herabdrückte, nach Abgabe der Expansionswärme aber ein Vacuum erzeugte, in welches der Schlamm mit Heftigkeit eindrang. Die Flüssigkeit im Behälter blieb dabei unbewegt und nur selten stiegen einige Luftblasen neben dem Rohre bis zur Oberfläche empor; dem Rohre aber wurde die Erschütterung, außer sofern es an der des bloß zu diesem zweck bestimmten kleinen Hauses Theil nahm, noch beson-

---

1 Dessen Journal Th. XI. S. 216. G. XXII. 397.

2. Der Heizapparat war also nach der älteren Bezeichnungsart ein sogenannter *Pelican*.

ders mitgetheilt, wovon man sich bei der Berührung desselben überzeugen konnte, soweit dessen Hitze dieses gestattete<sup>1</sup>.

518) Eine zweite Wirkung, welche als Folge des von der Wärmequelle stets ausströmenden, das Gefäß durchdringenden und an die berührenden Wassertheilchen übergehenden Wärmestoffes zu betrachten ist, wurde oben (§. 305) bei der Untersuchung der Wärmeleitung bereits erörtert, nämlich die verhältnißmäßig geringe Wärme des Bodens solcher Gefäße, in denen das Wasser stark siedet, in dem Augenblicke, wenn man sie vom Feuer entfernt. Es ist zu verwundern, daß dieses interessante, für die Materialität und ganz eigentliche Bewegung des Wärmestoffes so sehr sprechende Phänomen erst neuerdings durch JACQUEMYNS und die Brüsseler Akademie wieder aus der Vergessenheit gezogen, in der vorhergehenden Zeit aber gänzlich vernachlässigt wurde, ungeachtet die älteste Beobachtung desselben sich schon beim ARISTOTELES<sup>2</sup> befindet. Dieser giebt bloß die Thatsache an und beschränkt sie auf ein dünnes Gefäß, was auch insofern gegründet ist, als das Durchströmen der Wärme durch eine zu dicke Masse nicht zu sehr verzögert seyn darf. Durch die Mitglieder der Pariser Akademie<sup>3</sup> wurde das Phänomen geprüft und bestätigt gefunden, dabei aber bemerkt, das Gefäß müsse groß und dessen Boden sehr dünn seyn, auch finde die Abkühlung der Bodenfläche nur so lange statt, als das Wasser noch im Sieden bleibe, indem unmittelbar nachher der Boden wieder sehr heiß werde. GEHLER<sup>4</sup> erwähnt zugleich die wegen ihrer Sonderbarkeit interessante Erklärung, welche HOMBERG, NOLLER, MUSSCHENBROEK, BRISSON u. A. über dieses Phänomen aufstellten, wonach die Wärmetheilchen wie Pfeile mit ihren Spitzen durch das Gefäß dringen und aufwärts steigen sollen, also die Hand nicht verletzen können, bis das Sieden aufhört und die Wege verstopft sind, so daß sie dann ihre Richtung umkehren. Er selbst giebt übrigens die richtige Erklärung.

---

1 GILBERT in einer Anm. a. a. O. theilt ganz diese Ansicht, die übrigens schon GEHLER im Wörterb. a. A. Th. IV. S. 43 als wahrscheinlich aufstellt.

2 Problem. Sect. XXIII. §. 5.

3 Histoire de l'Acad. 1703. p. 30.

4 Wörterbuch, a. Ausg. Th. IV. S. 56.



Im genauen Zusammenhange hiermit steht die bekannte Erfahrung, daß eine freie und, man möchte sagen, ungehinderte Bewegung der Wärme erfordert wird, um den Proceß des Siedens fortdauernd zu erhalten, welche nicht statt finden kann, sobald die Leitung derselben unterbrochen ist. Auch hiervon war bereits (§. 300) die Rede, und es wurde eben in Beziehung auf die Fortpflanzung der Wärme die bekannte Erfahrung erörtert, daß das Wasser in einem Gefäße, welches sich in einem größeren Gefäße mit siedendem Wasser befindet, nicht zum Sieden gelangt, wie stark auch das Feuer seyn mag, dem man das äußere Gefäß aussetzt. Erfahrungen hierüber giebt es in Menge; die Sache ist ausführlich erörtert worden von LADISL. CHERNAK<sup>1</sup>, und außer den bereits genannten Forschern, welche dieses Problem einer näheren Untersuchung werth hielten, können noch BORRICHIOUS<sup>2</sup>, CIGNA<sup>3</sup> und v. LAMPERTI<sup>4</sup> erwähnt werden. Letzterer setzte vier zunehmend kleinere Gefäße in einander und fand, wenn das äußerste einem lebhaften Feuer ausgesetzt wurde, die Temperaturen 100°; 92°,5; 86°,25; 82°,5; war aber das äußere mit Salzwasser gefüllt, so beobachtete er folgende abnehmende Temperaturen: 102°,5; 95°,0; 87°,5; 83°,75 C. Technisch ließe sich hiervon eine Anwendung machen, wenn man irgend eine Substanz einer constanten, die Siedehitze nicht erreichenden, vielmehr in einem bestimmten Abstände davon befindlichen Temperatur aussetzen wollte, die sich dann durch die Menge der in einander gesetzten Gefäße bestimmen ließe. Die Chemiker bedienen sich dieses Mittels seit der längsten Zeit, indem sie ein Wassergefäß in ein anderes mit siedendem Wasser setzen, und nennen diesen Apparat *Marienbad*, *Wasserbad* (*balneum maris seu Mariae*; bain-Marie). Man wird bei dieser Betrachtung unwillkürlich an die Fortpflanzung des Schalles erinnert, für welchen leinene, wollene oder sonstige Fäden und Gewebe bessere Leitungsmittel abgeben, als die Luft, obgleich eben diese seinen Fortgang hindern, wenn sie wiederholt von den durch die Luft fortgepflanzten Wellen durchdrungen werden müssen, in-

1 Dissert. de aqua intra aquam ferventem non ebulliente. Götting. 1775. 4.

2 Acta med. et phil. Hafn. 1771 u. 72. p. 153.

3 Journ. de Phys. T. III. p. 109.

4 Hermbstädt's Bulletin. Th. X. Hft. 8.

dem man die Schläge der Unruhe einer Taschenuhr aus 1 Fuß Entfernung durch die Luft sehr gut wahrnimmt, aber dann nicht, wenn die Uhr in ein Tuch eingewickelt ist.

519) Es läßt sich hier zunächst der Einfluß anreihen, welchen die *Oberfläche der Gefäße*, worin sich die Flüssigkeiten befinden, auf das Sieden derselben ausübt. Wollen wir zur richtigen Beurtheilung der in dieser Beziehung vorkommenden und vielfach beobachteten Thatsachen zuerst die allgemeinen Principien feststellen, worauf eine richtige Erklärung gegründet seyn muß, so ist Folgendes zu bemerken, wenn von dem bereits §. 229 und 234 erörterten Einflusse der Oberflächen auf die Wärmestrahlung abstrahirt und bloß der Proceß des Siedens berücksichtigt wird. Sobald die gegebene Flüssigkeit diejenige Temperatur angenommen hat, vermöge welcher der aus ihr aufsteigende Dampf die erforderliche Elasticität besitzt, um sowohl die Lagen der Flüssigkeit, als auch die darauf drückende Luftsäule mit Leichtigkeit zu heben, so tritt das Sieden ein, und dauert mit größerer oder geringerer Raschheit fort, je leichter und schneller Wärme von außen zuströmt. Sofern aber die letztere stets zur Bildung neuen Dampfes dient, kann die Flüssigkeit nicht wärmer werden, und die Fixität des Siedepunctes ist daher lediglich durch den Luftdruck bedingt, wovon sofort die Rede seyn wird. Auf das in die Flüssigkeit getauchte Thermometer wirkt aber nicht bloß die derselben eigene Wärme, obgleich diese die vorzüglichste Ursache ist, sondern zugleich die von den Wandungen, hauptsächlich vom Boden des Gefäßes, ausstrahlende, die bei so vielen Erscheinungen eine sehr bedeutende Rolle spielt. Diese letztere wirkt wiederum auf zweierlei Weise, zuerst indem sie auf die Thermometerkugel fällt und das Quecksilber steigen macht, oder zweitens indem sie auf adiathermane Körper stößt und diese zur Entwicklung von Dampf disponirt. Befinden sich nämlich kleine Stückchen fester Körper, namentlich feine Metallspähne, Feilicht, Sägespähne von Holz oder sonstige kleine Theilchen im Wasser schwebend, so gewahrt man, daß von diesen kleine Gasbläschen aufsteigen, und thermometrische Messungen ergeben, daß sie das Sieden erleichtern. Diese Wirkung kann nach unsern Vorstellungen von der Wärme nur auf zweierlei Weise erklärt werden; denn daß sich fortdauernd Wärme aus diesen Körperchen entwickeln solle, ist auf keine

Weise anzunehmen. Sie müssen daher entweder die aus den Wandungen der Gefäße strahlende Wärme auffangen und an die sie berührenden Wassertheilchen zur Bildung von Dampf abgeben, oder aber die im Wasser befindlichen, unsichtbar kleinen Dampfbläschen hängen sich an sie, werden durch ihre Vereinigung vergrößert und steigen dann auf, wie die Luftbläschen in gashaltigen Flüssigkeiten sich an allen, insbesondere rauhen und faserigen Körpern ansammeln. Welcher von beiden Ansichten wir auch huldigen, so dient jede zur Erklärung der durch diese Körperchen erzeugten Wirkung, und die Strahlung aus den Flächen ist ohnehin für sich, wie wir sehn werden, genügend erwiesen.

Es war seit langer Zeit bekannt, daß die Temperatur des siedenden Wassers bei gleicher Barometerhöhe zwar im Ganzen eine constante sey, daß jedoch kleine Unterschiede sich unverkennbar zeigen. ACHARD<sup>1</sup> redet von solchen wenig merkbaren Abweichungen, die namentlich auch durch unauflösliche, im Wasser befindliche Körper hervorgebracht werden, und giebt eine sehr ausführliche Tabelle über die verschiedensten Substanzen sowohl, als auch die Stärke ihres Einflusses. G. G. SCHMIDT<sup>2</sup> kam bei seinen Untersuchungen über die Elasticität des Wasserdampfes zu der Ueberzeugung, daß der Siedepunct sich überhaupt nicht mit einer 0°,1 R. erreichenden Sicherheit bestimmen lasse, und betrachtet dieses als eine Folge des mit wachsender Elasticität aufsteigenden, beim Entweichen aber seine Spannung momentan verlierenden Wasserdampfes<sup>3</sup>. Allerdings befindet sich die Oberfläche des Quecksilberfadens eines in siedendes Wasser eingetauchten Thermometers oft in einer oscillirenden Bewegung, es ist jedoch schwer zu entscheiden, ob der angegebene Grund dieses erklärbar macht, oder ob dieses Schwanken eine Folge der in ungleicher Menge

1 Mém. de Berlin. 1785. p. 2. Ann. de Chim. T. X. p. 49. Schweigger's Journ. XXVII. 27.

2 Gren N. Journ. d. Physik. Th. IV. S. 294.

3 Die sehr wortreich erzählten Versuche, welche BELLANI angestellt hat, wobei er den Einfluß fester Körper auf die Temperatur des Siedens bestätigt, übrigens den Siedepunct schwankender fand, als mit andern Beobachtungen vereinbar ist, übergehe ich, da sie keine neue Aufklärung der Aufgabe enthalten. S. Brugnatelli Giorn. T. II. p. 413.



zuströmenden Wärme ist. Befindet sich das Wasser in fort-dauernd gleichmäßigem Sieden, hält man das Thermometer unverrückt in gleicher Entfernung vom Boden des Gefäßes, und sorgt man dafür, daß der hervorragende Theil der Röhre nicht zu ungleich abgekühlt werde, so bleibt das Ende des Quecksilberfadens constant auf dem gegebenen Siedepuncte. Auch EGK<sup>1</sup> hat den Einfluß der Tiefe, bis zu welcher die Thermometerkugel ins Wasser getaucht worden ist, auf die Höhe des Siedepunctes und das stete Schwanken des unbekleideten Thermometers wahrgenommen; wenn man aber die Kugel einhüllt, so hängt die Höhe des alsdann fixen Siedepunctes von der Beschaffenheit der Bekleidung ab. Am meisten Aufmerksamkeit erregten die Resultate, welche GAY-LUSSAC<sup>2</sup> durch seine Versuche erhielt. Hiernach fand er, daß ein Thermometer im Wasser, welches in einem gläsernen Gefäße siedete, 101°,232 C. zeigte, aber auf 100°,329 herabging, wenn er fein gepulvertes Glas hineinstreute, und auf 100°,0, wenn er feine Metallspähne hineinbrachte; in einem metallenen Gefäße dagegen zeigte das Thermometer genau 100° C.; die Weite des Gefäßes hatte keinen Einfluß auf den Siedepunct und ebenso wenig die Menge der eingestreuten metallischen Feilspähne. Seitdem nahm man allgemein an, daß das Wasser in metallenen Gefäßen leichtersiede, als in gläsernen, und auch dann leichter, wenn Metalltheilchen im Wasser schwimmen; BIOT<sup>3</sup> gab an, daß Wasser, bis zum Aufhören des Siedens um eine Kleinigkeit abgekühlt, durch einige hineingeworfene Feilspähne wieder zu sieden beginne, und wagt nicht, die Ursache dieser Anomalie anzugeben, stellt aber als Regel auf, daß der Siedepunct der Thermometer mit Anwendung eines metallenen Gefäßes bestimmt werden müsse<sup>4</sup>. Diese Ungewißheit der Sache bewog mich selbst, in Verbindung mit L. GMELIN<sup>5</sup> eine Reihe Versuche anzustellen, wozu sich sehr geeignete Mittel darbieten. Das hiesige Cabinet enthält einen Apparat für die Lehre der

---

1 Poggendorff's Ann. XI. 285.

2 Ann. de Chim. T. LXXXII. p. 174. Ann. de Chim. et Phys. T. VII. p. 207. Schweigger's Journ. XXIV. 327.

3 Traité cet. T. I. p. 43.

4 Man weiß jetzt, daß der Siedepunct der Thermometer im Dampfe constant erhalten wird, s. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 890.

5 G. LVII. 211.

Wärmeleitung mit 8 cylindrischen Gefäßen von 3 Zoll Höhe und 1,3 Zoll Weite, sämmtlich von gleicher Dicke der Wandungen und des Bodens. Wir wählten deren 5 von Kupfer, Messing, Zinn, Blei und Marmor, nahmen hinzu einen möglichst ähnlichen Tiegel von dünnem Silber und einen von Platin, einige abgesprengte Medicingläser von nahe ähnlicher Gröfse, ein Gefäß von Fayence, eins von Porcellan und einen irdenen Topf, brachten in allen reines Wasser auf die nämliche Weise zum Sieden, und beobachteten den Siedepunct an demselben Thermometer. In allen stand das Thermometer höher, wenn die Kugel den Boden berührte, und dieser Unterschied war am größten bei Messing, wo er  $0^{\circ},7$  R. betrug, am geringsten aber bei Porcellan, wo er nur  $0^{\circ},1$  R. erreichte. Die Thermometerstände selbst, wenn sich die Kugel 0,5 Zoll unter der Oberfläche des Wassers befand, waren folgende, den Siedepunct der Scale als Grenze angenommen:

Gefäße von	Grade R.	Gefäße von	Grade R.
Silber . . . . .	— $0^{\circ},20$	Porcellan . . . . .	— $0^{\circ},05$
Platin . . . . .	— $0,50$	weißes Glas . . . . .	$0,00$
Kupfer . . . . .	+ $0,01$	grünes Glas . . . . .	+ $0,60$
Messing . . . . .	— $0,15$	grünes Glas . . . . .	$0,00$
Marmor . . . . .	— $0,15$	grünes Glas . . . . .	+ $0,10$
Blei . . . . .	— $0,10$	Fayence . . . . .	+ $0,30$
Zinn . . . . .	— $0,10$	irdener Topf . . . . .	+ $0,29$

Bei weißem und der einen Sorte des grünen Glases zeigte sich daher kein Unterschied, und vermuthlich war der Siedepunct des von uns gebrauchten Thermometers in einem solchen Gefäße oder in einem kupfernen, wobei die Abweichung am geringsten ist, bestimmt; hineingeworfener Sand brachte den Siedepunct um einige Zehntel eines Grades herab, Kupferfeilspähne aber, wovon der größte Theil auf dem Boden lag, ein anderer geringerer aber obenauf schwamm, schien keine Wirkung zu haben<sup>1</sup>. Nehmen wir den größten Unterschied zwi-

1 Diese Abweichung von GAY-LUSSAC's Erfahrungen beruht vermuthlich auf dem Umstande, daß wir die Gefäße der Gleichmäßigkeit wegen neben einander stehend in einem Sandbade erhitzten, wonach also das Zuströmen der Wärme und das Aufsteigen des Dampfes zu gering war, um die Metallspähne mit sich empor zu reißen.

sehen Platin und Glas, so beträgt dieser  $1^{\circ},1$  R. oder  $1^{\circ},375$  C., also mehr, als GAY-LUSSAC gefunden hat, bei allen andern ist er geringer, und ein bestimmter fester Unterschied zwischen der Siedehitze in gläsernen und metallenen Gefäßen findet also hiernach nicht statt, doch siedet das Wasser in allen metallenen Gefäßen, mit Ausnahme des Kupfers, bei geringerer Wärme, als in gläsernen. Ein nicht unbedeutender Umstand entging dabei unserer Aufmerksamkeit nicht. Der silberne Becher hatte an einer Stelle des Bodens, etwas seitwärts, einen schwarzen Fleck. Sobald die Kugel diesen berührte, stieg das Thermometer bis  $+ 0^{\circ},5$  R. und kehrte, mit der blanken Oberfläche in Berührung gebracht, wieder auf  $- 0^{\circ},10$  zurück. Hierin scheint mir der Beweis für die Anwesenheit strahlender Wärme zu liegen.

RUDBERG<sup>1</sup> war bloß mit GAY-LUSSAC's Versuchen bekannt, wenigstens erwähnt er diese allein; er wiederholte diese und fand den Siedepunct, wenn er in einem eisernen Gefäße bei  $100^{\circ}$  C. gefunden wurde, in einem gläsernen Gefäße bei  $101^{\circ},3$  liegend, statt daß GAY-LUSSAC  $101^{\circ},23$  gefunden habe. Daß bei verschiedenen Glassorten der Siedepunct ungleich hoch liege, geht aus den eben angegebenen Versuchen hervor, allein auch die verschiedenen Metalle erzeugen einen Unterschied, und anstatt daß RUDBERG bloß eine eigenthümliche Sorte Glas und Eisen mit einander verglich, redet GAY-LUSSAC im Allgemeinen von dem Unterschiede, welcher sich in dieser Hinsicht zwischen Metallen und Glas zeigt. Zum Glück hat dieses Problem gegenwärtig, da man den Siedepunct der Thermometer mittelst Wasserdampfes bestimmt, seine praktische Wichtigkeit verloren, es hat gegenwärtig nur noch wissenschaftliches Interesse, ist aber noch keineswegs vollständig gelöst, wie aus der Ungleichheit der erhaltenen Resultate hervorgeht; denn da die einander am nächsten kommenden, durch GAY-LUSSAC und RUDBERG gefundenen, dennoch merklich von einander abweichen, so liegt hierin ein Wahrscheinlichkeitsgrund für die Richtigkeit der durch GMELIN und mich gefundenen Bestimmungen. Welches auch immer die Ursache dieser Eigenthümlichkeit, das Wasser bei ungleichen Temperaturen zum Sieden zu bringen, seyn mag, warum sollte sie bei

1 Poggendorff's Ann. XL. 49.



allen Metallen und im Gegentheil bei allen Glasarten in gleicher Stärke wirksam seyn?

Die Ursache dieser Ungleichheit der Siedehitze des Wassers in verschiedenen Gefäßen findet **RUBBERG** in der Adhäsion des Wassers zu den Wandungen oder, wie er sich wörtlich ausdrückt, darin, daß das Wasser vom Glase stärker angezogen werde, als vom Metalle. Obgleich keine andere möglich seyn soll, so ist doch diese zuverlässig durchaus unstatt- haft, denn die Dampfblasen steigen unter allen Bedingungen vorzugsweise aus und in der Mitte des Wassers auf, wohin die nur in unmeßbare Ferne wirkende Adhäsion nicht reichen kann. Wollten wir aber auch annehmen, die Adhäsion des Wassers oder selbst auch des Dampfes am Boden der Gefäße sey stärker beim Glase als beim Metalle, und diese müßten daher eine höhere Temperatur annehmen, ehe sie sich loszu- reißen und aufzusteigen vermöchten, so würden sie doch in der Mitte und nahe an der Oberfläche des Wassers ihren Ue- berschuß wieder abgeben, wie dieses vor dem Sieden ge- schieht. Weit mehr Wahrscheinlichkeit hat daher die oben angegebene Ursache für sich, wonach die namentlich vom Boden ausgehende strahlende Wärme diese Wirkung hervor- bringt, was darin Bestätigung findet, daß das Glas ein weit diathermanerer Körper ist, als Metall, selbst für dunkle Wär- me, doch mehr für leuchtende, weswegen auch die von mir und **GMELIN** gefundenen Unterschiede, aufser für Platin und eine einzige Glassorte, alle geringer sind, als die durch **GAY- LUSSAC** und **RUBBERG** erhaltenen, da wir dunkle Wärme im Sandbade, jene aber ohne Zweifel leuchtende anwandten. Hier- für sprechen auch **RUMFORD's** Versuche, wonach heißes Was- ser in gläsernen Flaschen von weit dickeren Wandungen schnel- ler erkaltete, als in metallenen (§. 230). Wird diese strah- lende Wärme durch kleine Körperchen aufgefangen und zur Dampfbildung verwandt, so steigt die Wärme nicht, eine glei- che Wirkung kann aber die glatte Thermometerkugel nicht äu- ßern, und außerdem bleibt fraglich, ob diese kleinen Partikeln nicht bloß die unsichtbaren Dampfbläschen vereinigen, ihr Aufsteigen erleichtern und dadurch die Temperatur des sie- denden Wassers herabbringen.

520) Im genauesten Zusammenhange mit diesen Phänome- nen steht ein anderes, nämlich das *Sieden der Salzsolutionen*,

wobei die siedende Flüssigkeit eine zunehmend höhere Temperatur hat, als reines Wasser, während die Wärme des von beiden aufgestiegenen Dampfes ganz gleich ist. Man wußte lange im Allgemeinen, daß Wasser, worin Salze aufgelöst sind, eine höhere Temperatur beim Sieden annimmt, als wenn es rein ist, es wurde daher als Bedingung gefordert, daß für die Bestimmung des Siedepunctes der Thermometer reines Wasser angewandt werden müsse, und Salzsclutionen wurden angewandt, um nach Art des Marienbades eine höhere Wärme, als die des siedenden Wassers, ohne unmittelbare Anwendung des Feuers, auf gewisse Substanzen einwirken zu lassen; die eigentliche wissenschaftliche Aufgabe ist aber, das Verhältniß der Temperaturen siedender Solutionen zu der Menge und Lösbarkeit der verschiedenen Salze aufzufinden. Eine Menge hierher gehöriger Versuche hat GRIFFITH<sup>1</sup> angestellt, die jedoch, wie POGGENDORFF bemerkt, nicht wissenschaftlich genug sind und manches zu wünschen übrig lassen. Er brachte Wasser mit einem Ueberschusse des jedesmaligen Salzes in einem porcellanen Gefäße über einer Argand'schen Lampe zum Sieden und maß die hierzu gehörige Temperatur. Den Salzgehalt der Lösung maß er dadurch, daß er einen Theil der Lösung abdampfte und die Menge des enthaltenen Salzes durch das Gewicht bestimmte; er gelangte auf diese Weise zu dem Resultate, daß der Siedepunct nicht stets im geraden Verhältnisse zu der Menge des enthaltenen Salzes und seiner Lösbarkeit steht. Die nachfolgende Tabelle, welche die gefundenen Größen enthält, wird am besten dazu dienen, die daraus hervorgehenden Folgerungen zu entnehmen.

---

<sup>1</sup> Journal of Science, N. XXXV. p. 90. Berzelius Jahresbericht 1826. S. 50. Poggendorff's Ann. II. 227. Wiener Zeitschrift. Th. I. S. 291 u. s. w.

Solutionen.	Procente des Salzes.	Siede- punct in Graden C.
Essigsaures Natron . . . . .	60	124°,5
Salpetersaures Natron . . . . .	60	118
Weinsaures Kali-Natron . . . . .	90	115,6
Salpeter . . . . .	74	114,5
Salmiak . . . . .	50	113,3
Schwefelsaures Nickel . . . . .	65	112,8
Weinsaures Kali . . . . .	68	112,3
Kochsalz . . . . .	30	106,8
Salpetersaure Strontianerde . . . . .	53	106,8
Schwefelsaure Talkerde . . . . .	57,5	105
Saures, schwefelsaures Kali . . . . .	....	105
Borax . . . . .	52,5	105
Phosphorsaures Natron . . . . .	....	105
Kohlensaures Natron . . . . .	....	104,5
Salzsaurer Baryt . . . . .	45	104,5
Schwefelsaures Zinkoxyd . . . . .	45	104,5
Alaun . . . . .	52	104,5
Oxalsaures Kali . . . . .	40	104,5
Oxalsaures Ammoniak . . . . .	29	103,3
Blutlaugensalz . . . . .	55	103,3
Chlorsaures Kali . . . . .	40	103,3
Boraxsäure . . . . .	....	103,3
Schwefelsaures Kalikupfer . . . . .	40	102,8
Schwefelsaures Kupferoxyd . . . . .	45	102,2
Schwefelsaures Eisenoxydul . . . . .	64	102,2
Salpetersaures Bleioxyd . . . . .	52,5	102,2
Essigsaures Bleioxyd . . . . .	41,5	101,7
Schwefelsaures Kali . . . . .	17,5	101,7
Salpetersaurer Baryt . . . . .	26,5	101,1
Weinstein . . . . .	9,5	101,1
Essigsaures Kupferoxyd . . . . .	16,5	101,1
Cyanquecksilber . . . . .	35	101,1
Quecksilbersublimat . . . . .	....	101,1
Schwefelsaures Natron . . . . .	31,5	100,55

521) Eine sehr ausführliche Untersuchung über die Veränderung des Siedepunctes durch die verschiedenen, in ungleichen Quantitäten aufgelösten Salze hat LEGRAND angestellt<sup>1</sup>,

<sup>1</sup> Recherches sur les Variations que les sels dissous en diverses proportions produisent dans le point d'ébullition de l'eau. Par. 1835. 8. Ann. de Chim. et Phys. T. LIII. p. 423. Auszug in l'Institut 1835. N. 118. Poggendorff's Ann. XXXVII. 379.



deren Resultate wir hier in einem kurzen Auszuge mittheilen wollen. Das hierbei gebrauchte Thermometer war sehr genau und der nicht eingetauchte Theil seiner Röhre wurde berücksichtigt; die Flüssigkeit befand sich in einer 6 Z. langen, 11 Lin. weiten Glasröhre oder in einem Platintiegel, und das Thermometer wurde durch einen, zum freien Durchgange des Dampfes durchbohrten Kork festgehalten. Die Salze waren vorher getrocknet; die aufgelösten Mengen wurden durch das Gewicht bestimmt, und zwar bei zerfließlichen durch den Gewichtverlust der Flasche, woraus man sie nahm; um aber für jeden Augenblick das Verhältniß ihrer Menge zu der des Wassers zu kennen, welches sich durch den Verlust des Dampfes fortdauernd verminderte, ward das Gefäß gewogen, worin sich die Solution befand, und das Gewicht des Gefäßes und des Salzes abgezogen. Bei manchen Solutionen findet vor dem Sieden und während desselben ein *heftiges Stossen* statt, wodurch das Thermometer beträchtliche Schwankungen erleidet; LEGRAND fand aber, daß einige hineingeworfene Stücke Zink oder Eisen dieses aufheben, und er bediente sich daher des ersteren Metalls, um dieses Hinderniß zu beseitigen, da ohnehin dasselbe in der Regel gar nicht angegriffen wurde. Bei der Bestimmung der Siedehitze gesättigter Solutionen bemerkte LEGRAND eine ähnliche Erscheinung, als welche sich beim Gefrieren des Wassers zeigt; die Temperatur wuchs bedeutend und sank sofort herab, wenn ein Theil des Salzes niederfiel, worauf sie dann constant blieb. Um das dieser Temperatur zugehörige quantitative Verhältniß der Sättigung zu finden, wurde wieder Wasser zugesetzt, die Temperatur der gesättigten Lösung wieder hergestellt und dann gewogen, zur Controle aber die zur Lösung erforderliche Quantität Salz und Wasser vereinigt, und nachdem die vollständige Lösung durch steigende Hitze erfolgt war, abermals gewogen. Die so gefundene Temperatur soll zugleich hinreichen, um den Salzen ihr gesamntes Krystallwasser zu nehmen. Zeichnet man graphisch die über dem Siedepuncte der reinen Wassers liegenden Grade des Centesimalthermometers, welche dem Siedepuncte der Solutionen zugehören, als Ordinaten, und die Procente der aufgelösten Salzmen gen als Abscissen, so giebt die durch die Endpuncte gezogene Linie die *Curve der Verzögerung des Siedepunctes*. Von diesen Curven giebt es drei Arten; die eine ist von ein-

facher Krümmung, die beiden andern haben einen Wendepunct, und zwar ist bei den einen die Krümmung anfangs gegen die Axe der Abscissen, bei den andern gegen die der Ordinaten gewandt. Die folgenden abgekürzten Tabellen enthalten in der ersten Columnne die Procente des aufgelösten Salzes (pC.), in der zweiten zuerst die Temperatur, bei welcher das reine Wasser siedete, und dann diejenige, bei welcher das Sieden der bezeichneten Solutionen statt fand (t'), in Centesimalgraden.

Chlorstrontium.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0,0	100°,4	37,9	104°,4	68,9	110°,4	104,0	116°,4
16,7	101,4	48,8	106,4	79,6	112,4	110,9	117,4
25,2	102,4	59	108,4	91,2	114,4	117,5	118,25

Chlorcalcium.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,1	55,6	114°,1	104,0	130°,1	203,0	158°,1
16,5	102,1	61,6	116,1	117,2	134,1	221,6	162,1
25,8	104,1	67,6	118,1	129,9	138,1	241,9	166,1
32,6	106,1	73,6	120,1	142,8	142,1	264,2	170,1
38,5	108,1	79,8	122,1	156,2	146,1	288,5	174,1
44,0	110,1	86,0	124,1	170,5	150,1	314,8	178,1
49,7	112,1	92,2	126,1	186,0	154,1	325,0	179,6

Neutrales weinsaures Kali.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,3	82,3	104°,3	156,5	108°,3	237,9	112°,3
26,9	101,3	100,1	105,3	176,1	109,3	259,5	113,3
47,2	102,3	118,5	106,3	196,2	110,3	281,6	114,3
65,0	103,3	137,3	107,3	216,8	111,3	296,2	114,97

Kohlensaures Kali.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,3	65,9	108°,3	117,1	118°,3	167,7	128°,3
13,0	101,3	77,6	110,3	127,0	120,3	178,1	130,3
22,5	102,3	88,2	112,3	137,0	122,3	188,8	132,3
38,8	104,3	98,0	114,3	147,1	124,3	199,6	134,3
53,1	106,3	107,5	116,3	157,3	126,3	205,0	135,3

## Salpetersaurer Kalk.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,1	71,8	108°,1	148,1	120°,1	274,7	140°,1
15,0	101,1	85,3	110,1	172,2	124,1	302,6	144,1
25,3	102,1	98,4	112,1	197,0	128,1	333,2	148,1
42,6	104,1	111,2	114,1	222,2	132,1	351,2	150,1
57,8	106,1	123,8	116,1	248,1	136,1	362,2	151,1

## Essigsaures Natron.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,1	30,5	104°,1	83,4	112°,1	156,1	120°,1
9,9	101,1	42,9	106,1	98,8	114,1	179,3	122,1
17,6	102,1	55,8	108,1	115,8	116,1	204,5	124,1
24,1	103,1	69,2	110,1	134,9	118,1	209,0	125,47

## Essigsaures Kali.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,2	85,3	112°,2	180,1	126°,2	436,9	150°,2
10,5	101,2	97,6	114,2	196,1	128,2	500,0	154,2
20,0	102,2	110,3	116,2	213,0	130,2	569,9	158,2
36,4	104,2	123,4	118,2	248,7	134,2	646,6	162,2
49,8	106,2	136,9	120,2	287,3	138,2	730,4	166,2
61,6	108,2	150,2	122,2	330,8	142,2	775,0	168,2
73,3	110,2	165,1	124,2	380,6	146,2	798,2	169,2

## Chlornatrium.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,2	10,8	101°,7	23,1	104°,2	35,8	107°,2
4,4	100,7	13,4	102,2	27,7	105,2	39,7	108,2
7,7	101,2	18,3	103,2	31,8	106,2	41,2	108,6

## Chlorkalium.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,25	13,2	101°,75	31,4	104°,25	50,5	107°,25
4,7	100,75	17,1	102,25	37,8	105,25	56,9	108,25
9,0	101,25	24,2	103,25	44,2	106,25	59,4	108,65

## Chlorbaryum.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,2	19,6	101°,2	32,5	102°,2	56,0	104°,2
11,0	100,7	26,2	101,7	44,5	103,2	60,1	104,6



Kohlensaures Natron.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,0	14,4	101°,0	26,7	102°,0	44,7	104°,0
7,5	100,5	20,8	101,5	36,8	103	48,5	104,63

Phosphorsaures Natron<sup>1</sup>.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	99°,9	40,8	101°,9	76,4	103°,9	105,0	105°,9
21,0	100,9	59,4	102,9	91,5	104,9	112,6	106,5

Chlorsaures Kali.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t.
0	100°,2	14,64	101°,2	29,28	102°,2	43,92	103°,2	61,5	104°,4

Salpetersaures Kali.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,2	42,2	103°,2	93,2	106°,2	233,0	112°,2
12,2	101,2	59,6	104,2	140,6	108,2	283,3	114,2
26,4	102,2	78,3	105,2	185,9	110,2	335,1	116,1

Salpetersaures Natron.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°,3	57,6	106°,3	120,3	112°,3	188,6	118°,3
18,7	102,3	77,9	108,3	142,4	114,3	212,6	120,3
37,9	104,3	98,8	110,3	165,2	116,3	224,8	121,3

Krystallisirtes salpetersaures Ammoniak.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t.
0	100°	114,9	110°	254,0	124°	1081,5	148°
10	101	142,4	112	440,2	128	1273,0	152
20,5	102	172,0	114	537,3	132	1504,0	156
42,4	104	204,4	116	645,0	136	1775,0	160
65,4	106	238,8	118	770,5	140	2084,0	164
89,4	108	275,3	120	915,5	144	unendl.	180

<sup>1</sup> In dem Zustande, wo es alles Wasser verloren hat, bis auf das, was es behalten muß, um nicht pyrophosphorsaures Natron zu werden.

## Salmiak.

pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'	pC.	t'
0	100°	19,7	103°	35,7	106°	73,3	112°
7,8	101	25,2	104	47,3	108	88,1	114
13,9	102	30,5	105	59,9	110	88,9	114,2

MANX<sup>1</sup> fand, daß bei 340 Lin. Barometerhöhe eine Lösung von salpetersaurem Natron, in Wasser von 16°,8 C. gesättigt, bei 101° C.; in Wasser von 56°,2 gesättigt bei 102°,2 und in siedendem gesättigt bei 121° siedete; gesättigte Kochsalzlösung erforderte 107°,4, eine bei 15° gesättigte Salpetersolution 101°,4 und eine bei 100° gesättigte 112° C. zum Sieden. Hierbei scheint indess der Einfluß des 3 Lin. über dem Mittel betragenden Barometerstandes nicht berücksichtigt worden zu seyn.

Der Ueberblick der hier mitgetheilten Größen führt im Ganzen zu dem Resultate, daß durch eine verhältnißmäßig beträchtliche Quantität Salz die Temperatur nicht eben bedeutend hinaufgerückt wird. Uebrigens sind diese Quantitäten bei den verschiedenen Salzen sehr ungleich und liegen z. B. nach LEGRAND für eine Temperaturerhöhung von 1° C. zwischen dem Maximum von 26,9 Procent beim neutralen weinsauren Kali und dem Minimum von 7,7 Procent beim Chlornatrium. Es stimmt dieses mit einer andern Erscheinung überein, nämlich daß der Siedepunct des absoluten Alkohols durch eine nicht bedeutend große Menge beigemischten Wassers nach den Erfahrungen von THALLES<sup>2</sup> nur unmerklich erhöht wird.

522) Die mit der größeren Sättigung steigende Hitze des Siedepunctes der Salzsolutionen war seit langer Zeit bekannt; weit weniger scheint dieses mit einer andern Erfahrung der Fall gewesen zu seyn, wonach die Hitze des aus ihnen aufsteigenden Dampfes der des reinen Wasserdampfes vollkommen gleich ist. RUDBERG<sup>3</sup> war wohl ohne Zweifel der Erste, welcher diesen wichtigen Satz aufstellte und durch entscheidende Ver-

<sup>1</sup> Schweigger's Journ. LVII. 402.

<sup>2</sup> G. XXXVIII. 365.

<sup>3</sup> Poggendorff's Ann. XXXIV. 257. FARADAY behauptete schon früher, der aus Salzsolutionen aufsteigende Dampf habe nur 100° C. Wärme, s. Ann. de Chim. et Phys. T. XX. p. 325, allein man hielt dieses nach der herrschenden Ansicht für irrig.

nicht genügend begründete, denn im Allgemeinen scheint man sich mit der Voraussetzung begnügt zu haben, daß der aus einer Flüssigkeit aufsteigende Dampf mit dieser eine gleiche Temperatur habe, was auch aus den von ihm angeführten Äußerungen der bedeutendsten Physiker hervorgeht. Wenn **BOYLE**<sup>1</sup> sagt, daß bei gleicher Wärme die Elasticität der Dämpfe von Salzsolutionen geringer sey, als die der reinen Wasserdämpfe, so soll dieses heißen, daß z. B. bei der Siedehitze die Dämpfe des reinen Wassers den atmosphärischen Luftdruck überwinden, was aber die der Solutionen nicht vermögen, da diese dann noch nicht sieden. **GAY-LUSSAC**<sup>2</sup> meint, die Temperatur der Dämpfe sey die der obersten Lage der Flüssigkeiten, und **POUILLET**<sup>3</sup> scheint seines tiefen Eindringens in die Wärmephänomene ungeachtet über dieses Verhalten des Dampfes mit sich selbst nicht im Reinen gewesen zu seyn. **LUBBERG** bediente sich zu seinen Versuchen eines gleichen Apparates, als wovon er zur Auffindung des Siedepunctes der Thermometer Gebrauch machte<sup>4</sup> und welcher hierzu ohne Widerrede vollkommen geeignet ist, verglich die unter ungleichem Luftdrucke erzeugten Dämpfe von reinem Wasser mit dem von mehr oder weniger gesättigten Lösungen des salpetersauren Kalkes, des Salpeters, des kohlensauren Kali's und des salzsauren Kalkes, reducirte die gemessenen Temperaturen auf einen gleichen Barometerstand von 0,76 Meter bei 0° Temperatur, und gelangte dadurch zur Begründung von folgendem wichtigen Satze: *der Dampf, welcher aus einer siedenden Salzlösung aufsteigt, hat durchaus dieselbe Temperatur, als er unter gleichem Luftdrucke aus reinem siedenden Wasser*

1 Traité cet. T. I. p. 285.

2 Leçons de Physique. T. I. p. 416. Ann. de Chim. et Phys. XLIX. p. 394.

3 Éléments de Physique cet. 2me éd. T. I. p. 360; die Stelle steht sich in der 1sten Aufl. T. I. p. 356. „Ainsi dans la dissolution de sel ordinaire, par exemple, la vapeur qui se forme pendant l'ébullition, est à la température de 109° C. et sous la pression de 0m,76; c'est-à-dire que sa tension n'est pas au Maximum, ou plutôt sa tension est maximum dependant de son contact avec la dissolution et moindre que le maximum absolu.“ In der 3ten Auflage fehlt diese Stelle, und statt dessen wird gesagt, daß der Dampf der Solutionen reiner Wasserdampf und von diesem nicht verschieden sey.

4 9. Art. Thermometer. Bd. IX. S. 898, Fig. 86.



Dämpfe von Alkohol, Terpentinspiritus u. s. w. gleiche Temperatur mit den Flüssigkeiten haben, aus denen sie gebildet werden, daß sie aber zugleich nach der Condensation wieder zu diesen Flüssigkeiten werden, statt daß die Dämpfe der Salzsolutionen nicht diese, sondern reines Wasser geben und sich daher auch nur wie Wasserdämpfe verhalten können.

So viel mir bekannt, ist noch keine Erklärung dieses erst neuerdings näher untersuchten Verhaltens gegeben worden, und es wird daher erlaubt seyn, auf einige Puncte aufmerksam zu machen, die hierbei in Betrachtung kommen. Nicht unbeachtet darf der Umstand bleiben, daß alle im Wasser nicht auflösliehen Körper in kleineren oder größeren Massen das Sieden des Wassers erleichtern (§. 519). Alle diese Substanzen zeigen die Eigenthümlichkeit, daß sie das an ihnen hängende und selbst das in ihre Poren eingedrungene Wasser mehr oder minder leicht verdunsten lassen, d. h. die äußere einwirkende Wärme verbindet sich damit, verwandelt es in Dampf und entzieht es ihnen auf diese Weise. Ganz diesem entgegengesetzt ist das Verhalten der Salze, zwar der einen mehr als der andern, im Ganzen aber haben sie alle, sofern sie im Wasser auflöslich sind, eine stärkere Anziehung zu diesem, als die nicht auflösliehen Körper; sie ziehen den Wasserdampf aus der Luft bei mittlerer Feuchtigkeit an, statt daß die unauflösliehen Körper ihn abgeben, und zwar oft mit solcher Gewalt, daß sie dadurch zerfließen. Wird dann ihren Lösungen im Wasser Wärme zugeführt, so ist die der Siedehitze des Wassers zugehörige Menge derselben, die wir durch  $T$  bezeichnen wollen, erforderlich, um die Verwandlung in Dampf zu bewirken, außerdem muß aber noch eine gewisse Quantität Wärme, welche  $t$  heißen möge, hinzukommen, um die Verwandtschaft des Wassers zu ihnen aufzuheben und dieses von ihnen loszureißen, so daß ihr Siedepunct  $T + t$  seyn muß. Der Werth von  $T$  ist durch den Barometerstand bedingt, die Größe  $t$  dagegen hängt von der Beschaffenheit des Salzes und der Quantität ab, in welcher es dem Wasser zugesetzt ist, vollständige Lösung desselben vorausgesetzt.

524) In sehr nahem Zusammenhange hiermit steht eine andere Aufgabe, nämlich über die Siedehitze gemischter Flüssigkeiten und die Temperatur des aus ihnen beim Sieden aufsteigenden Dampfes. Die Beantwortung dieser Frage ist mit einer

großen Menge meistens unüberwindlicher Schwierigkeiten verbunden, worin wohl der Grund liegen mag, daß hierfür bisher so wenig geschehen ist. Von den zwei vereinten Flüssigkeiten<sup>1</sup> siedet stets die eine leichter als die andere, und obgleich die gebildeten Dämpfe in der Regel aus beiden zusammengesetzt sind, so behalten sie doch das quantitative Mischungsverhältniß der Flüssigkeit nicht auf die Dauer, sondern von der einen verdampft mehr, als von der andern, und die Beschaffenheit der siedenden Flüssigkeit ändert sich daher in jedem Augenblicke; die Resultate werden hierdurch verschieden, und ohne sehr zusammengesetzte Messungen kann man nicht wissen, welchen Mischungsverhältnissen sie zugehören. Wir müssen uns also in Beziehung auf diese Aufgabe mit den wenigen bis jetzt bekannt gewordenen Thatsachen begnügen.

Befinden sich zwei Gasarten in einem begrenzten Raume vereint, so ist ihre Elasticität der Summe der Elasticitäten beider gleich. Eben dieses findet statt, wenn eine Gasart mit Dampf vereint wird, namentlich ist es der Fall bei den Verbindungen von Luft und Wasserdampf<sup>2</sup>, und so läßt sich schon der Analogie nach schliessen, daß sich bei gemischten Dämpfen das nämliche Verhalten zeigen werde. Aus meinen Versuchen über die Vereinigung verschiedener Dämpfe<sup>3</sup> geht namentlich hervor, daß, wenn zwei Arten Dampf von den Spannungen  $p$  und  $p'$  in einem abgeschlossenen Raume vereinigt werden, ihre gemeinschaftliche Spannung nicht  $= p + p'$ , sondern um eine unbedeutende Kleinigkeit geringer sey. Das Gegentheil fand LAY-LUSSAC<sup>4</sup> rücksichtlich der vereinten Quantitäten; denn da bei 100° C. und 0,76 Meter Luftdruck 1 Gramm Wasser 1,696 Liter Dampf giebt, eine gleiche Menge absoluter Alkohol aber 0,659 Liter, so mußten beide vereint  $\frac{1,696 + 0,659}{2} = 1,178$  Liter für 1 Gramm der Mischung beider geben, wogegen die Messung 1,1815 zeigte. Wurden 1 Th. Wasser und 2 Th. absoluter Alkohol gemischt, so mußte 1 Gramm der Mischung

1 Die Erscheinungen, welche mehrere vereinte Flüssigkeiten darbieten, sind bis jetzt noch gar nicht eigentlich untersucht worden.

2 Vergl. Art. Gas. Bd. IV. S. 1034.

3 Physikalische Abhandl. Giefs. 1816.

4 Ann. de Chim. T. XCV. p. 314. Biot traité. T. I. p. 298.

$$\frac{1,696 + 1,318}{3} = 1,005 \text{ Liter Dampf geben, der Versuch zeigte}$$

aber 1,0056 Liter. Welches von diesen Resultaten das richtige sey und ob nicht vielmehr die Wahrheit zwischen beiden Fehlern in der Mitte liege, läßt sich ohne neue Versuche nicht entscheiden. Der Analogie nach, sofern fast ohne anderweitig bedingte seltene Ausnahmen alle vereinte Körper sich durch gegenseitige Anziehung verdichten, ist auf jeden Fall nicht wahrscheinlich, daß eine Vergrößerung des Volumens durch Vereinigung von Dämpfen eintreten sollte, und wir können also mit genügender Annäherung annehmen, daß die Elasticität gemischter Dämpfe im unveränderten Raume höchstens der Summe ihrer beiderseitigen Elasticitäten gleich sey. Hiermit vereinbar ist ein anderes Resultat, welches uns der eigentlichen vorliegenden Aufgabe näher bringt. Befindet sich im Torricelli'schen Vacuum über dem Quecksilber eine leichter siedende Flüssigkeit, ist also der leere Raum mit dem der statt findenden Temperatur proportional dichten Dämpfe erfüllt, und läßt man durch das Quecksilber eine schwerer siedende, mit der leichtern mischbare Flüssigkeit aufsteigen, so vermindert sich der früher erfüllte Raum. Die Ursache hiervon liegt nicht fern; die zu der leichter siedenden Flüssigkeit hinzutretende schwerer siedende Flüssigkeit verändert den früher tiefer liegenden Siedepunct, rückt ihn höher hinauf und vermindert dadurch die Elasticität des bereits gebildeten Dampfes. Eben dieser Erfolg tritt ein, wenn das Torricelli'sche Vacuum mit Wasserdampf erfüllt ist und zu dem nicht verdampften Antheile Wasser ein auflösliches Salz oder eine Salzsolution gebracht wird.

525) Eben so einfach und genau hiermit übereinstimmend sind die Erscheinungen, welche sich beim Sieden gemischter Flüssigkeiten zeigen. GAY-LUSSAC<sup>1</sup> äußert sich hierüber der allgemeinen Ansicht gemäß, indem er sagt: der Siedepunct eines Gemenges zweier flüchtigen Flüssigkeiten, welche keine chemische Einwirkung auf einander äußern, kann variiren, ist aber im Allgemeinen eingeschlossen zwischen zwei Grenzen, nämlich zwischen dem Siedepuncte der flüchtigsten Flüssigkeit und der Temperatur, bei welcher die Summe der Spannkräfte der Dämpfe

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XLIX, p. 398. Poggendorff's Ann. XXV. 498.



beider Flüssigkeiten gleich ist dem Druck der Atmosphäre. Man kann dieses nicht wohl anders verstehn, als daß die Temperatur des Siedepunctes der flüchtigsten Substanz die unterste Grenze bilde, also das Sieden bei einer Temperatur statt finde, als wenn diese allein vorhanden wäre, von hier an aber nach dem quantitativen Verhältnisse und der Beschaffenheit der beigemischten Flüssigkeit stets höher hinaufrücke. Der Zusatz, daß die Flüssigkeiten keine chemische Wirkung auf einander ausüben sollen, darf nicht unbeachtet bleiben; es ist aber eine nicht leichte Aufgabe, zu entscheiden, ob bei solchen Flüssigkeiten, die sich sehr innig mit einander verbinden, z. B. beim Weingeist und Wasser, überall keine chemische Einwirkung statt finde, die übrigens dann in ihren Folgen sich zeigen müßte, wenn die Beschaffenheit beider vereinter Flüssigkeiten eine wesentliche Veränderung erleidet. Ist die ausgesprochene Ansicht richtig, daß hiernach die niedrigste Temperatur oder die unterste Grenze des Siedens diejenige sey, bei welcher die flüchtigste Substanz siedet, wie dieses namentlich bei einem Gemisch aus Alkohol und Wasser der Fall ist, dessen Siedehitze von der des absoluten Alkohols bis zu der des reinen Wassers hinaufrückt, so können die durch LIEBIG<sup>1</sup> gemachten Erfahrungen nicht anders, als für Anomalieen gelten. Er fand nämlich, daß das Oel, welches aus einer Verbindung gleicher Volumina von Chlor und ölbildendem Gase entsteht, für sich bei  $82^{\circ},4$  C. siedet, mit Wasser vereint aber nie eine höhere Temperatur als  $75^{\circ},6$  erreicht, und ebenso siedet Chlorkohlenstoff für sich bei  $60^{\circ},8$ , mit Wasser gemischt aber bei  $57^{\circ},3$ . Dieses abweichende Verhalten verdient eine nähere Untersuchung, und namentlich müßte erforscht werden, von welcher Beschaffenheit die aus den gebildeten Dämpfen niedergeschlagene Flüssigkeit seyn mag<sup>2</sup>.

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXIV. 277.

<sup>2</sup> Es verdient bemerkt zu werden, daß GAY-LUSSAC a. a. O. dieses Resultat mit dem von ihm aufgestellten Gesetze übereinstimmend findet. Vermuthlich geht er davon aus, daß die Summe der Spannkraft des Dampfes von Chlorkohlenstoff und von Wasser, beide bei  $57^{\circ},3$ , der Spannung der Luft unter 0,76 Meter Druck gleich seyn und daher das Sieden erfolgen könne; allein dann müßte auch der Siedepunct des gemischten Alkohols unter dem des reinen Alkohols und der verdünnten Schwefelsäure unter dem des reinen Wassers liegen.

526). Eine in diesem wenig bearbeiteten Felde sehr schätzbare Untersuchung hat MAGNUS<sup>1</sup> mitgetheilt. Zuerst erwähnt er das eben aufgestellte Gesetz von GAY-LUSSAC, versteht es aber so, daß der niedrigste Kochpunct gemischter Flüssigkeiten derjenige seyn soll, welcher durch die Summe der Elasticitäten des Dampfes beider gegeben wird, der höchste aber derjenige, welcher der flüchtigsten unter ihnen zugehört, seine Versuche aber ergaben, wie leicht begreiflich, das Gegentheil. Die befolgte Methode wird nicht im Einzelnen beschrieben; ist es aber der Zweck, durch Versuche dieser Art völlig scharfe Resultate zu erhalten, so wird ein solcher Apparat erfordert, als dessen sich RUDBERG (§. 522) bediente, und es würde zugleich zweckmäßig seyn, denselben auf eine solche Weise abzuändern, daß das Thermometer abwechselnd dem Dampfe ausgesetzt und in die Flüssigkeit selbst herabgelassen werden könnte. Auf jeden Fall muß der Dampf, namentlich der von leicht siedenden Flüssigkeiten, zusammengehalten und gegen äußere Abkühlung geschützt werden, wenn man seine Temperatur genau messen will. Bei Mischungen von Wasser mit flüchtigen Oelen und Schwefelkohlenstoff war die Temperatur des Siedepunctes stets etwas höher, als die Wärme der am leichtesten siedenden Flüssigkeit, und blieb ungeändert, so lange noch ein Theil der letztern vorhanden war. Die Temperatur des Dampfes zeigte sich stets etwas niedriger, als die der siedenden Flüssigkeit und blieb gleichfalls unverändert, so lange die eben angegebene Bedingung noch statt fand. Eine Mischung aus frisch rectificirtem Terpentinspiritus und Wasser siedete unter 0,7496 Met. Luftdruck bei 102° C., der Dampf zeigte aber nur 94°,5; Schwefelkohlenstoff und Wasser siedete unter 0,7522 Met. Luftdruck bei 47° C. und der Dampf zeigte 43°,5. MAGNUS argumentirt ganz richtig, aber der Ansicht GAY-LUSSAC's nach seiner Deutung derselben zuwider, daß das Sieden nicht früher eintreten könne, als bis die Dämpfe des flüchtigsten Antheils die erforderliche Spannung erhalten hätten, um den Luftdruck zu überwinden. Bildet die flüchtigste Substanz die unterste Schicht, so kommt der Druck der Wasserschicht noch hinzu, welcher außer dem Luftdrucke überwunden werden muß, und die Temperatur des Siedens war auch bei den genannten Ver-

---

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXXVIII. 481.

ichen ungefähr diejenige, welche dieser Summe zugehörte. Die obere Schicht muß nothwendig die Temperatur der unteren halten haben, weil sonst die aus der letzteren aufsteigenden Dampfblasen abgekühlt werden müßten und nicht aufsteigen könnten, weswegen die Mischung im Ganzen nahe genau die im Siedepuncte der flüchtigern zugehörige Temperatur annimmt. Heben die Dampfblasen durch die obere Flüssigkeit, so nehmen sie von dieser solchen Dampf auf, welcher eine ihrer Temperatur angemessene Spannung hat, und es tritt also das in (§. 524) angegebene Verhalten gemischter Dämpfe ein, was sich in den Versuchen von MAGNUS auch dadurch zeigte, daß aus dem aufsteigenden Dampfe Schwefelkohlenstoff und Wasser niedergeschlagen wurde, so lange noch Schwefelkohlenstoff vorhanden war; nach dem Verschwinden des letzteren hörte aber das Sieden auf, die Wärme der Flüssigkeit stieg, weil es ging kein Destillat mehr über. Nach der richtigen, jetzt immer anerkannten, Theorie war die Wärme der oberen Schicht stets etwas höher, als die Temperatur des Siedepunctes der unteren flüchtigeren Schicht, selbst als eine sehr dünne Lage Schwefelkohlenstoff sich unter einer drei Zoll hohen Wasserschicht befand. Bildet die leichter siedende Flüssigkeit die obere Schicht, so siedet sie, als wäre sie unabhängig von der unteren; doch giebt es solche, sich nicht mischende Flüssigkeiten sehr wenige, und die Versuche konnten daher nur mit Quecksilber und Wasser oder Oelen oder mit Wasser und Aether angeestellt werden, welche letztere, wie für sich allein, ihren Kochpunct stets änderte.

Sind die vereinten Flüssigkeiten mit einander mischbar, so ändert sich der Siedepunct stets, und die erzeugten Dämpfe haben ein anderes Mischungsverhältniß, als die Flüssigkeiten; es kann auch letzteres von der Art seyn, daß beide einander gleich sind. MAGNUS glaubt daher, daß die Mischung nicht als ein neu entstandenes homogenes Ganzes zu betrachten ist, weil sonst die niedergeschlagenen Dämpfe dasselbe wiederholen müßten, sondern daß beide eine gegenseitige Anziehung auf einander ausüben, in deren Folge die flüchtigere verhindert wird, schon durch diejenige Wärme zum Sieden gebracht zu werden, bei welcher sie für sich allein siedet. Daß eine solche mehr oder minder starke Anziehung existire und auf die Dampfbildung einen Einfluß ausübe, läßt sich nach der Ana-



logie mit ähnlichen Erscheinungen und nach bekannten Erfahrungen nicht in Abrede stellen; denn ebenso, wie aufgelöste Salze den Siedepunct des Wassers höher hinaufrücken, ist dieses auch der Fall bei Alkohol durch einen Zusatz von Wasser. MAGNUS wiederholte auch die früher von ANDERN angestellten Versuche, gemischte Dämpfe in das Torricelli'sche Vacuum zu bringen. Bei  $17^{\circ},5$  liefs er Schwefeläther durch das Quecksilber in eine Barometerröhre aufsteigen und brachte, nachdem das Maximum der Spannung eingetreten war, etwas Alkohol hinzu, wodurch die Elasticität des Aetherdampfes sich verminderte und durch Vermehrung des Alkohols fast bis zu derjenigen herabging, welche den Dämpfen des letzteren bei der gegebenen Temperatur zugehört. Dieselben Erscheinungen zeigten sich, wenn statt des Alkohols Terpentinspiritus und statt des Aethers Schwefelkohlenstoff oder Caoutchoucine angewandt wurde. Dabei ist aber erforderlich, dafs von beiden Flüssigkeiten, ausser ihren Dämpfen, noch Theile im tropfbar-flüssigen Zustande vorhanden sind.

527) Ueberblicken wir nochmals das Ganze, so sind die sich darbietenden Phänomene allerdings sehr verwickelt, allein es bieten sich dennoch einige Anhaltspuncte dar, die zur Erleichterung der genaueren Kenntnifs der Sache dienen können. Vor allen Dingen dürfen wir das Verhältnifs der Spannungen der vereinten elastischen Flüssigkeiten und der Räume, die sie einnehmen, nicht unberücksichtigt lassen. Bringt man zur Luft unter atmosphärischem Drucke Wasserdampf in einem verschlossenen Raume, so wird ohne Aenderung der Temperatur die Elasticität des Gemenges um ebenso viel steigen, als das Volumen desselben bei unverändertem äufserem Drucke sich vergrößern würde. Ist diese Vergrößerung des Volumens eingetreten, so nimmt man gewöhnlich an, die Elasticität der Luft sey um so viel vermindert, als die hinzugekommene des Dampfes betrage, so dafs, wenn letztere  $p'$ , die gesammte Elasticität aber  $P$  genannt wird, die Elasticität der Luft  $= P - p' = p$  sey, woraus  $p + p' = P$  oder der Satz folgt, dafs der gesammte Druck der Summe der beiden Pressungen gleich sey. Dieses Gesetz wird aber sehr durch die Rücksicht auf den Raum bedingt. Denkt man sich nämlich bei unverändertem Rauminhalte den Wasserdampf weggenommen und durch ein kleines Volumen eines festen Körpers ersetzt, so würde die rückbleibende

Luft offenbar dem Drucke der äusseren atmosphärischen widerstehn, und eben dieses würde beim Wasserdampfe statt finden müssen, wenn man den Raum der Luft durch einen festen Körper zu ersetzen vermöchte; beide müssen daher eine der äusseren gleiche Spannung haben. Auf dieses Verhalten gründete DALTON das nach ihm benannte Mischungsgesetz expansibler Flüssigkeiten<sup>1</sup>, wobei er jedoch übersah, daß die vereinten elastischen Flüssigkeiten durch gegenseitige Anziehung ihrer Molecüle überall gleichmäfsig gemischt sind. Soll der Dampf dem äusseren Drucke widerstehn, so muß er nothwendig die diesem Drucke zugehörige Temperatur haben. Am deutlichsten zeigt sich dieses beim Wasserdampfe, dessen Temperatur bei unverändertem Luftdrucke so constant ist, daß sie mit absoluter Sicherheit zur Bestimmung des Normalpunctes der Thermometer dienen kann, und es würde dieses sich auf gleiche Weise bei den Dämpfen aller einfachen Flüssigkeiten zeigen, wenn man es der Mühe werth gehalten hätte, gleich genaue Untersuchungen hierüber anzustellen. Da beim Processe des Siedens die Dämpfe frei aufsteigen und dabei den atmosphärischen Druck überwinden sollen, so müssen sie bei ihrem Entstehen nothwendig die dieser Elasticität zugehörige Temperatur haben, letztere muß aber noch etwas erhöht werden, weil ausser dem atmosphärischen Luftdrucke noch derjenige überwunden werden muß, welchen die Flüssigkeitsschicht darbietet. Ist demnach die Siedehitze des Dampfes  $= T$ , so muß die der Flüssigkeit  $= T + t$  seyn, wie RUDBERG<sup>2</sup> genügend auseinandergesetzt hat. Beim Wasser und bei anderen nicht minder flüchtigen Flüssigkeiten ist der Werth von  $t$  sehr unbedeutend; denn theils ist das Gewicht der zu hebenden Schicht an sich nur gering, theils folgen die aufsteigenden Dampfblasen einander so schnell, daß wegen der fortdauernden Bewegungen der Flüssigkeit ihr Druck fast gänzlich verschwindet, weswegen auch die Wärme des Dampfes und die der oberen Flüssigkeitsschichten nicht merklich verschieden sind. Sind Salze im Wasser aufgelöst, so muß der aufsteigende Dampf, um dem äusseren Luftdrucke zu widerstehn, die Siedehitze des reinen Wasserdampfes haben, eine schätzbare, durch RUDBERG fest begründete Erweiterung

---

1 S. Art. *Atmosphäre*. Bd. I. S. 488.

2 Poggendorff's Ann. XL. 52.

unserer Kenntnisse über das Verhalten der Dämpfe; die Temperatur der Auflösung muß  $= T + t + t'$  seyn, worin  $t'$  zur Ueberwindung der Kraft gehört, womit die Flüssigkeit durch das Salz angezogen wird, und wenn man  $T + t + t' = T'$  setzt, so ist die Temperatur des Dampfes  $= T' - (t' + t)$  oder ( $t$  als verschwindend klein angenommen)  $= T' - t'$ . Sind zwei Flüssigkeiten vereint, die sich nicht mit einander vermischen, so bin ich der Ansicht, daß der Dampf derselben diejenige Hitze haben müsse, welche der Dampf der flüchtigsten unter ihnen erfordert, um dem atmosphärischen Drucke zu widerstehn. Nennen wir die Siedehitze der leichter siedenden Flüssigkeit  $\Theta$ , so ist die Temperatur des Dampfes  $= \Theta - (t + t')$ , und da in diesem Falle  $t'$  verschwindend klein ist, so wird für den Fall, daß die flüchtigere Substanz sich oben befindet, also für ein gleichfalls verschwindendes  $t$ , die Hitze des Dampfes  $= \Theta$  d. h. bis auf eine Kleinigkeit der siedenden Flüssigkeit gleich seyn; für den Fall aber, wenn die leichter siedende Flüssigkeit die untere Schicht bildet, mithin nicht bloß der Druck, sondern auch der Zusammenhang der oberen Schicht überwunden werden muß, also  $t$  einen größern Werth erhält, ist die Siedehitze der Flüssigkeit  $= \Theta + t$ , die des Dampfes dagegen  $= \Theta$ . Sind beide Flüssigkeiten mischbar, so müßte die Temperatur des gemischten Dampfes  $= \Theta$  seyn, d. h. diejenige, bei welcher der Dampf der flüchtigsten dem atmosphärischen Drucke zu widerstehn vermag, die der siedenden Flüssigkeit aber  $= \Theta + t'$ , wenn  $t$  als unbedeutend vernachlässigt wird. Dabei wäre dann der zugleich mit bestehende Dampf der minder flüchtigen Flüssigkeit in einem gleichen Zustande befindlich zu betrachten, als der mit atmosphärischer Luft verbundene Wasserdampf, d. h. könnte man den von ihm eingenommenen Raum durch einen indifferenten festen Körper ausfüllen, so würde der Dampf der leichter siedenden Flüssigkeit für sich allein dem atmosphärischen Drucke widerstehen müssen. Hierbei wächst die Größe  $t'$  mit der verhältnißmäßig großen vorhandenen Menge der schwerer siedenden Flüssigkeit; denn es ist ein bekanntes Naturgesetz, daß größere Massen gegen verhältnißmäßig kleinere eine stärkere Anziehung ausüben. So verbreitet sich ein einziger Tropfen Oel über eine große Wasserfläche, die letzten Theile Wasser sind nur mit großer Mühe vom Quecksilber zu trennen u. s. w. Aus dieser Ursache wird erklärlich, warum nach



TRALLER (§. 521) ein kleiner Zusatz von Wasser den Siedepunct des Alkohols nur wenig erhöht, bei vorhandner größerer Menge steigt derselbe aber allmählig bis zu dem, welcher dem reinen Wasser zukommt. Hiernach kann der Siedepunct verschiedener Flüssigkeiten nie tiefer liegen, als der, welcher der flüchtigsten angehört, und die von LIXBIE beobachteten Erscheinungen sind also ganz eigentliche Anomalieen, deren Erklärungsgrund erst gesucht werden muß, wenn wir nicht annehmen wollen, daß eben durch die Einwirkung der Wärme eine neue, leichter siedende Flüssigkeit gebildet wird. Läßt man endlich zu dem im Torricelli'schen Vacuum befindlichen Dampfe, welcher sich noch über seiner Flüssigkeit befindet, eine andere, mit letzterer mischbare Flüssigkeit aufsteigen, so bildet sich ein gemischter Dampf, dessen Elasticität einer Temperatur der Flüssigkeit  $= \Theta + t'$  zugehört. Hatte der einfache Dampf vorher diejenige Elasticität, welche der Temperatur  $\Theta$  zugehörte, so erlangt er jetzt eine der Temperatur  $\Theta - t'$  zugehörige; er muß daher minder elastisch werden, also der von ihm eingenommene Raum sich vermindern. Die meisten dieser Sätze stimmen mit bekannten Erfahrungen überein, andere aber, namentlich die Temperaturen der Dämpfe gemischter Flüssigkeiten betreffend, verdienen erst durch genaue Versuche näher geprüft zu werden.

528) Es war bereits oben (§. 521) von dem *heftigen Stoßen* die Rede, welches Salzsolutionen vor und nach dem angefangenen Sieden zeigen und man durch hineingeworfene Stücke Metall zu beseitigen pflegt. Die Sache ist allgemein bekannt, ich selbst habe die Erscheinung oft wahrgenommen, aber nur dann, wenn das Sieden noch nicht begonnen hatte und noch etwas unaufgelöstes Salz vorhanden war; nach eingetretenem heftigen und anhaltenden Sieden fand dasselbe nicht mehr statt, war aber in einem Falle einst so stark, daß ein auf einer Metallplatte stehendes Medicinglas hoch in die Höhe geschleudert wurde und zerbrach. GAY-LUSSAC<sup>1</sup> war wohl der Erste, welcher in neuerer Zeit die Aufmerksamkeit der Physiker auf diese Detonation der Dämpfe (*Soubresot*) lenkte und eine Erklärung davon gab. Das Phänomen zeigt sich nach seiner Erfahrung dann, wenn die ruhigen Flüssigkeiten ohne aufsteigende

1 Ann. de Chim. et Phys. 1818. Mars.

Dampfblasen über ihren Siedepunct erhitzt werden, und namentlich sind die Stölse bei der Schwefelsäure so heftig, daß eine Destillation derselben ohne Gefahr, den Apparat zertrümmern zu sehen, nicht bewerkstelligt werden kann. GAY-LUSSAC fand aber sofort das genügende Mittel auf, diesem Uebel vollständig zu begegnen, denn als er einige Stücke Platindraht hineinwarf, ging die Destillation ruhig von statten. Die Stölse haben eine auffallende Aehnlichkeit mit den oben (§. 517) erwähnten, von mir beobachteten, die sich an die Erscheinung des sogenannten Simmerns anreihen lassen. MAGNUS<sup>1</sup> nahm bei seinen erwähnten Versuchen ein diesem ähnliches, wo nicht gleiches, Phänomen wahr, und seine Erfahrung kann als ein schätzbarer Beitrag zur Erklärung desselben dienen. Es zeigte sich häufig dann, wenn die leichter siedende Flüssigkeit die unterste Schicht bildete, und war von solcher Heftigkeit, daß oft der Versuch unterbrochen werden mußte, um das Zertrümmern des Gefäßes zu verhüten. Er brachte darauf die Kugel eines Thermometers dicht unter die oberste Flüssigkeit, und sah dann das Thermometer vor dem Stölse um mehrere, selbst 3° bis 5°, je sogar 10° C. über den Kochpunkt der unteren Flüssigkeit steigen, bis eine starke Dampfblase heftig die obere Schicht durchbrach und das Thermometer wieder auf den Siedepunct der unteren Flüssigkeit herabsank, worauf es sich so lange erhielt, als die Dämpfe ungehindert aufstiegen. Hiernach glaubt er, daß die Dampfbildung durch den Zusammenhang der oberen Schichten gehindert wird, selbst wenn die Temperatur weit über den Siedepunct hinausgerückt ist, bis der gebildete Dampf den Zusammenhang gewaltsam durchbricht. Befindet sich in der Flüssigkeit ein Platindraht oder nur ein Eisendraht<sup>2</sup>, selbst wenn dieser nicht in die obere Schicht hinaufragt, so findet das Stößen nicht statt, und wenn auch die obere Schicht aus dickem, ohne Draht nicht zum Sieden zu bringenden Terpentinöl besteht. Man muß sich indess hüten, den Draht unmittelbar vor dem Sieden in die Flüssigkeit zu werfen, weil diese sonst mit Heftigkeit aus dem Gefäße geschleudert wird.

Ob die Ursache dieses Phänomens ohne weitere Modifica-

1 Poggendorff's Ann. XXXVIII. 491.

2 LEGRAND §. 517 fand Zink und nächst dem Eisen am wirksamsten.

on blofs in dem Zusammenhange der oberen Flüssigkeit liege, irfte durch die Thatsache zweifelhaft werden, dafs es durch nen blofs von der unteren Schicht umgebenen, in die obere r nicht hinaufragenden Draht aufgehoben wird, welcher doch omöglich den Zusammenhang der oberen, ohne sie zu berühn, verringern oder aufheben kann. Noch kommt das Arguent hinzu, dafs sich das Stofsen auch bei Salzsolutionen, i Schwefelsäure und sonstigen Flüssigkeiten zeigt, wo keine wei über einander gelagerte Schichten vorhanden sind. Allerdings mufs der Zusammenhang der oberen Schichten unterbroen werden, mögen diese aus einer gleichartigen Flüssigkeit estehen, wie bei Salzsolutionen, oder aus einer ungleichartigen, ie bei den Versuchen von MAGNUS, allein das Phänomen ist was zusammengesetzter. Die Flüssigkeiten sind, wie MAGNUS sdrücklich bemerkt, vor dem Stofsen in vollkommener Ruhe, nd es bildet sich plötzlich eine grofse Dampfblase, die den eftigen Stofs erzeugt. Offenbar sind also die Theilchen der lüssigkeit in festem Zusammenhange und dieser hindert die ildung des Dampfes, welcher aber, plötzlich in bedeutender lenge sich losreisend, den Stofs durch Ueberwindung des ilderstandes der oberen Flüssigkeitsschicht erzeugt. Ist ein etalldraht vorhanden, so nimmt dieser die bestehende Wärme an, nd es bilden sich aus den ihn berührenden Theilen der Flüs-gkeit allmähig kleine Dampfblasen, welche aufsteigen und den usammenhang der oberen Schicht mit Leichtigkeit durchbrechen. enau erwogen genügt dieses zwar, um die Trennung des Zu- mmenhanges der oberen Schichten durch die kleineren auf- eigenden Dampfblasen zu erklären und die Möglichkeit nach- weisen, dafs hierdurch das Stofsen verhütet werde, welches lezeit nur in Folge grofser und plötzlich sich erhebender ampfbblasen eintritt, keineswegs ist aber bisher ein befriedigender und angegeben worden, aus welchem die Heftigkeit des Stofsens überhaupt abzuleiten wäre; denn wenn wir uns auch den Zu- mmenhang der oberen Schichten noch so stark vorstellen, so ann doch das Durchbrechen derselben unmöglich eine solche Wirkung erzeugen, als man in der Heftigkeit der Stöße ge- ahrt. Diese Schwierigkeit dürfte aber wegfallen, wenn man ch an die merkwürdigen, durch CLEMENT<sup>1</sup> zuerst beachteten

---

1 Vergl. Art. *Pneumatik*. Bd. VII. S. 679.



Erscheinungen erinnert. So wie hierbei der äussere Luftdruck selbst Metallplatten mit grosser Heftigkeit gegen die Oeffnung treibt, aus welcher die Luft oder der Dampf fortwährend ausströmt, muss derselbe auch die Flüssigkeit in den Raum hineinstossen, aus welchem die grosse Luftblase aufgestiegen ist, und zwar mit noch grösserer Gewalt, weil der heisse Dampf seine Wärme abgibt, und daher das Vacuum ungleich stärker wird, als durch die rasche Bewegung der Luft bei jener Erscheinung. Obendrein kommt noch der Umstand hinzu, dass die Dampfbildung an der Stelle, von wo die Blase aufsteigt, momentan aufhört und die dadurch über den Siedepunct der Flüssigkeit erhitzte Stelle, wie im Leidenfrost'schen Versuche (§. 271), keinen Dampf weiter erzeugt, dagegen den vorhandenen durch höhere Wärme stärker ausdehnt, bis der heftige Stoss die Flüssigkeit mit ihr wieder in Berührung gebracht hat.

529) Dieses Phänomen hängt mit einem andern zusammen, welches hier sofort zur Untersuchung kommen möge. Es ist nämlich eine bekannte Sache, dass Flüssigkeiten, vorzüglich die flüchtigeren, in einem offenen weiten Gefässe bei weit niedrigeren Temperaturen sieden, als in engen Glasröhren, am höchsten aber lässt sich die Hitze vor dem Sieden treiben, wenn sie in einer Kugel eingeschlossen sind, an der sich eine enge Thermometerröhre befindet. Dieses eigenthümliche und anscheinend abnorme Verhalten fiel mir vorzüglich auf, als ich bei den Versuchen über die Ausdehnung der tropfbaren Flüssigkeiten<sup>1</sup> die Hitze des Schwefeläthers, welcher in der halbgefüllten Kugel jederzeit bei 35° C. siedete, bei gänzlicher Anfüllung derselben und des grössten Theils des Röhrchens bis 40°, ja sogar einmal bis 50° C. steigerte, worauf dann aber, ohne vorausgegangenes Aufwallen oder eigentlich sogenanntes Sieden, die gesamte Masse in einem fontainenartigen Strahle aus dem Apparate geschleudert wurde. Bei rectificirtem Steinöl zeigte sich die nämliche Erscheinung, denn auch dieser liess sich bis 100° C. erhitzen, ungeachtet sein Siedepunct bei 85°,5 liegt, und ebenso liess sich der Schwefelkohlenstoff, dessen Siedepunct bei 46°,6 C. liegt, bis 65° erhitzen<sup>2</sup>. Aehnliche Erscheinungen sind

1 Mém. prés. à l'Acad. de Petersb. T. I. p. 342.

2 Sur la dilatation de l'Alcool absolu oct. ibid.

so oft beiläufig beobachtet worden, daß ich es für überflüssig halte, mehrere Beispiele anzuführen; zur Erzeugung derselben dienen aber verschiedene vereinte Ursachen. Die wesentlichste unter diesen ist die Adhäsion des dünnen Flüssigkeitscylinders im engen Röhrchen an den Wandungen des Glases, welche bekanntlich stärker ist, als die Adhäsion der Theilchen der Flüssigkeit unter einander; die Masse der Flüssigkeit in diesem engen Cylinder ist verschwindend klein gegen die anziehende Oberfläche. Außerdem aber befindet sich die Flüssigkeit in völliger Ruhe, ein einzelnes Bläschen kann die Theilchen derselben nicht verdrängen und sich einen Weg zum Aufsteigen bahnen, findet überhaupt keinen Raum, sich zur ursprünglichen Bildung auszudehnen, weswegen auch das Sieden mit einem Herausreiben der gesamten Flüssigkeit beginnt. Es kommt indess noch diejenige Ursache hinzu, woraus so eben das Stossen der Salzlösungen und gemischten Flüssigkeiten erklärt wurde, nämlich die Adhäsion der Dampftheilchen an die Theilchen der Flüssigkeit selbst, welche bewirkt, daß die Wärme bedeutend gesteigert werden muß, um dieses Hinderniß zu überwinden. In dieser Hinsicht ist dieses Verhalten dem hinlänglich bekannten analog, wonach das Wasser viele Grade unter seinen Gefrierpunct erkalten kann, ohne daß die ersten Eiskrystalle erzeugt werden. Sehr nahe liegt endlich der Druck der Flüssigkeitssäule, welche sich im Röhrchen befindet; allein da die Höhe derselben nur etwa 6 bis 10 Zoll betrug, namentlich der Schwefeläther aber nur ein geringes specifisches Gewicht hat, so dürfte die allerdings statt findende Mitwirkung dieser Ursache nicht hoch anzuschlagen seyn.

530) Die wesentlichste Bedingung der Temperatur des Siedepunctes aller Flüssigkeiten ist der jederzeitige Luftdruck oder der Druck, welchen jeder auf die Oberfläche der erwärmten Flüssigkeit drückende Körper ausübt, weswegen man bei der Angabe der Temperatur des Siedens jederzeit diesen statt findenden Druck und, da derselbe in der Regel durch die atmosphärische Luft ausgeübt, dieser aber durch das Barometer gemessen wird, den gleichzeitigen Barometerstand anzugeben pflegt. Da die Siedehitze des reinen Wassers den einen Normalpunct der Thermometerscalen abgiebt, so ist die Hauptsache dieser Aufgabe, namentlich wie man für Wasser einen constanten Siedepunct erhält und wie derselbe nach den verschiedenen Barometerhöhen

variirt, bereits mitgetheilt worden<sup>1</sup>, und da man indirect aus der Temperatur des siedenden Wassers auf den zugehörigen Barometerstand zu schliessen vermag, mithin das Thermometer statt des Barometers zu Höhenmessungen anzuwenden vorgeschlagen hat, so mußte die Sache auch in dieser Beziehung erörtert werden<sup>2</sup>; hier kann also nur von der Aufgabe im Allgemeinen die Rede seyn. Es bedarf dabei zugleich keiner Erörterung des Zusammenhanges, in welchem der Druck auf die Flüssigkeit mit der Temperatur ihres Siedens steht, denn dieser geht aus dem bereits angegebenen Wesen des letzteren von selbst hervor.

Der Erste, welcher wahrnahm, daß Wasser und Weingeist in luftleeren Gefäßen bei weit geringerer Hitze sieden, als in lusterfüllten, war wohl PAPINUS<sup>3</sup>, dessen Untersuchungen über die Dämpfe diesen zugleich viel mit der Luftpumpe experimentirenden Physiker nothwendig zu Wahrnehmungen dieser Art führen mußten. Derselbe verfertigte auch die ersten Wasserhämmer, aus einer bloßen luftleeren, mit etwas Wasser gefüllten Glasröhre bestehend, in welcher dann diese Flüssigkeit eine geraume Zeit über einer Lichtflamme siedete, ohne daß ihre Wärme einen bedeutenden Grad erreichte. Hierdurch aufmerksam gemacht wiederholte HUYGHENS<sup>4</sup> die Versuche und fand die Sache bestätigt. FRANKLIN<sup>5</sup> aber erfand die nach ihm benannte *Franklin'sche Röhre*, eine Glasröhre mit einer mäßig großen Kugel an jedem Ende, worin sich eine Mischung aus Wasser und Alkohol befand, die in der einen Kugel lebhaft siedete, wenn man die andre durch die Hand erwärmte. An diese Untersuchungen, die theilweise zur Ergötzung dienten, schlossen sich diejenigen anderer Gelehrten an, welche den Zusammenhang der Siedehitze mit dem tieferen Barometerstande auf hohen Bergen aufzufinden sich bemühten. Als AMONTON<sup>6</sup> sich bestrebte, einen festen Punct der Thermometerscalen aufzufinden, gelangte er zu dem Resultate, daß die Temperatur des siedenden Wassers unter allen Bedingungen eine constante

---

1 S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 890.

2 S. ebendaselbst S. 962.

3 *Nouvelles expériences du vuide*. Par. 1674. 4.

4 *Philos. Trans.* N. 122. p. 544.

5 DE SAUSSURE *Essay's sur l'Hygrométrie*. Ess. III. chap. I. §. 186.

6 *Mém. de l'Acad. de Paris*, 1703.



sey, FAHRENHEIT<sup>1</sup>, welcher anhaltender und mit gröfserer Sorgfalt experimentirte, gewährte schon 1724 den Einfluß, welchen der ungleiche Barometerstand auf die Temperatur des siedenden Wassers ausübte, und wenn es auffallend scheint, daß dieses nicht nach dem, was PAPIE und HUYGHENS bereits aufgefunden hatten, als nothwendig folgend betrachtet wurde, so darf nicht übersehn werden, daß man zwar die Gesetze des Luftdruckes damals bereits kannte, allein die Vorstellungen von demselben noch nicht zur gehörigen Klarheit gelangt waren und daher immer noch dem leeren Raume ein eigenthümlicher Einfluß auf die darin siedende Flüssigkeit beigelegt wurde. Ganz eigentlich wissenschaftlich waren dagegen die Versuche der Gelehrten, welche die Erniedrigung des Siedepunctes des Wassers auf hohen Bergen maßen und richtig als Folge des tieferen Barometerstandes betrachteten. LE MONNIER und CASSINI<sup>2</sup> brachten ein Quecksilberthermometer, dessen Siedepunct zu Perpignan bei 28 Z. 2 Lin. Barometerhöhe bestimmt worden war, auf den Gipfel des Canigou in den Pyrenäen, wo der Barometerstand nur 20 Z. 2,5 Lin. betrug, und fanden daselbst die Temperatur des siedenden Wassers um 9° R. tiefer. Auf gleiche Weise fand SECONDAT DE MONTESQUIEU<sup>3</sup> die Siedehitze des Wassers auf dem Pic du Midi, verglichen mit der zu Bagnères, um 18° F. und die des Weingeistes um 13° F. niedriger. Eine große Menge von Versuchen stellte auch SHUCKBURGH<sup>4</sup> bei seinen Reisen in den Alpen und auf den Bergen Großbritanniens an; am ausführlichsten aber wurde das Problem durch DE LUC untersucht, dessen Bemühungen, das Verhältniß zwischen den Veränderungen der Quecksilberhöhe im Barometer und den diesen zugehörigen Siedepuncten aufzufinden, bereits erwähnt worden sind<sup>5</sup>.

Die Sache selbst läßt sich durch einen einfachen Versuch

---

1 Philos. Trans. N. 885. S. 179. Nach MURRAY in Philos. Mag. and Journ. T. LXVII. p. 201 soll FAHRENHEIT zuerst geäußert haben, man könne das Thermometer zum Höhenmessen gebrauchen. MURRAY hält aber nach eigenen Erfahrungen und denen des Cap. HALL in der Schweiz die Methode für nicht geeignet, genaue Resultate zu geben.

2 Mém. de l'Acad. de Paris. 1740. p. 131.

3 Philos. Trans. N. 472.

4 Philos. Trans. T. LXIX. p. 362.

5 Vergl. LICHTENBERG in: Magazin für das Neueste a. d. Physik. Bd. II. St. I. S. 219.

leicht anschaulich machen. Zu diesem Ende stellt man ein Glas mit Wasser von etwa 50° C. Wärme unter eine Campana auf den Teller der Luftpumpe und exantlirt. Sobald ein Vacuum erzeugt wird, steigen zunehmend kleine Bläschen im Wasser auf, über der Wasseroberfläche erhebt sich Wasserdunst, genau so wie man es beim gewöhnlichen Erhitzen des Wassers wahrnimmt, und wenn die Luft hinlänglich verdünnt ist, so tritt ein vollständiges, dem gewöhnlichen vollkommen ähnliches, Sieden ein. Weil aber die Temperatur des Wassers durch die aufsteigenden Dämpfe herabgeht, den Verlust durch Strahlung nicht gerechnet, und der Dampf selbst mit der ihm eigenthümlich zugehörenden Elasticität auf das Wasser drückt, so hört das Sieden bald auf, das Exantliren muß wieder begonnen und der Rest der noch vorhandenen Luft nebst den erzeugten Dämpfen weggenommen werden, damit das Sieden wieder beginnt. Je stärker die Luftpumpe exantlirt, bis zu desto niedrigeren Temperaturen kann dieser Versuch fortgesetzt werden, wenn man auf das nachtheilige Eindringen des Wasserdampfes in die Röhren und Ventile der Luftpumpe keine Rücksicht nimmt. Uebrigens geht aus der geringen Temperatur des unter diesen Umständen wirklich siedenden Wassers anschaulich hervor, daß auf hohen Bergspitzen, z. B. in dem Hospiz auf dem St. Bernhard, der Meierei von Antisana u. s. w., die Hitze des in offenen Gefäßen siedenden Wassers nicht genügt, um die thierische Muskelfaser genugsam zu erweichen, und daß die dortigen Bewohner daher sich zur Bereitung nahrhafter Speisen des Papin'schen Digestors bedienen müssen. Ein sehr interessanter, die Sache ausnehmend erläuternder Apparat ist der *Wasserhammer* (*Marteau d'eau*)<sup>1</sup>. Dieser besteht meistens bloß aus einer 0,5 bis 1 Zoll weiten, 6 bis 8 Zoll langen Glasröhre, welche am einen Ende gewölbt zugeblasen, am andern mittelst eines kurzen, sehr engen Röhrchens mit einer Kugel von 1 bis 2 Zoll Durchmesser verbunden ist. In dieser Gestalt dient er zunächst dazu, um durch das heftige Schlagen des Wassers gegen den Boden der Röhre zu zeigen, daß das Wasser an sich als hart erscheint und zugleich an dem Herabfließen aus der Kugel in die Röhre und umgekehrt, welches in luftgefüllten Röhren nicht statt findet, nur durch den Widerstand der

---

1 Vergl. SIGAUD DE LA FOND Dict. de Phys. Art. *Marteau d'eau*.

Luft gehindert wird. Der Wasserhammer ist nämlich luftleer und etwa zu 0,3 oder nur 0,25 mit Wasser gefüllt. Soll der Apparat das Sieden des Wassers durch die Wärme der Hand und zugleich die Erzeugung, so wie das Verschlucktwerden der Dampfblasen anschaulich zeigen, so muß er mit größerer Vorsicht verfertigt werden. Am besten dient hierzu eine wenigstens 1 Z. weite, 12 Z. lange und mit einer 2 Z. weiten Kugel unmittelbar verbundene Röhre. Die Kugel wird oben in eine <sup>Fig. 75.</sup> feine Spitze ausgezogen, durch diese der Apparat mit reinem Wasser bis etwa zur Hälfte gefüllt und dieses mehrere Stunden in heftigem Sieden erhalten, um auch die letzten Antheile Luft zu entfernen. Mitten im Sieden, nachdem etwa die Hälfte des Wassers verdampft ist, verschließt man schnell die Spitze mit Siegelack, entfernt das Feuer, um ein Zerplatzen zu verhüten, läßt den Apparat erkalten und schmelzt die Spitze mit der Blaslampe ab. Läßt man später den größten Theil des Wassers in die Kugel fließen, so daß der Zugang derselben in die Röhre eben verschlossen ist, und erwärmt man das andere Ende der Röhre mit der Hand, so sieht man fortwährend Dampfblasen aus der Röhre in die Kugel dringen, wo sie augenblicklich, und zwar mit hörbarem Geräusch, wieder niedergeschlagen werden; das Geräusch, den Stößen der zu sieden beginnenden Flüssigkeiten ähnlich, vernimmt man deutlicher und verstärkt, wenn man die Kugel auf eine Tischplatte, ein Bret, eine Glasplatte u. s. w. legt<sup>1</sup>.

531) Eine artige Spielerei gewähren kleinere Apparate von <sup>Fig. 76.</sup> ungefähr ähnlicher Form, deren Röhren nur etwa 5 bis 6 Z. lang, 0,75 Z. weit, mit einer durch zwei Thermometerröhrchen abgesonderten Kugel und oben mit einem länglichen Gefäße versehen sind. Sie werden mit gewöhnlichem Weingeist gefüllt und mit geringerer Mühe luftleer gemacht. Bringt man die Flüssigkeit größtentheils, ohne genaue Beachtung des quantitativen Verhältnisses, in den einen, durch eins der engen Röhrchen abgesonderten Theil des Apparates und hält diesen nach oben, während der untere durch die Hand erwärmt wird, so

<sup>1</sup> Die angegebene Construction ist die einfachste; man versieht aber die Apparate zuweilen mit Zierrathen und verfertigt sie von größeren, bis zum Doppelten der angegebenen Dimensionen und darüber. Einen anderthalb Fufs langen und proportional großen von ATKINS sah ich im Cabinette der London University.



siedet die Flüssigkeit heftig entweder im obern Theile des Apparates allein oder auch zugleich in der Kugel; das Stossen wird aber dabei nicht gehört, weil der Weingeist hierfür nicht hart genug, vielmehr zu flüssig ist. Dieser Apparat ist eigentlich nur eine Modification der bereits genannten *Franklin'schen Röhre*, welche auch Pulshammer (*Pulse-glas, Palmglas*) genannt wird<sup>1</sup>; seine Gestalt ist genau wie die des Kryophorus, nur ist in ihm Weingeist statt des Wassers enthalten und die Dimensionen sind meistens kleiner, die Röhre 5 bis 6 Zoll lang, die Kugeln etwa 1,5 Zoll im Durchmesser haltend. Ist derselbe hinlänglich luftleer, hält man ihn horizontal, die Kugeln nach oben gerichtet, befindet sich von dem enthaltenen Weingeist, welcher in seiner Gesammtheit jedoch die eine der Kugeln nicht ganz ausfüllen darf, in jeder der Kugeln die Hälfte, und nimmt man die eine der Kugeln, sie ganz umschliessend, in die Hand, so steigt die gesammte Flüssigkeit sofort in die freie Kugel und beginnt dann heftig zu sieden. Hierbei zeigt sich jederzeit ein Phänomen, welches ich nirgends besonders hervorgehoben oder nur überhaupt erwähnt finde, und doch scheint es mir von vorzüglicher Wichtigkeit zu seyn. Wenn man die Kugel umfaßt, so fühlt man anfangs keine Kälte, vielmehr tritt eine scheinbare Steigerung der Wärme ein, weil die Kugel ein schlechter Leiter ist; in dem Augenblicke aber, wo die Flüssigkeit in der andern Kugel heftig aufwaltet, selbst auch wenn vorher ein fontainenartiges Aufsprudeln derselben stattfand, empfindet man eine auffallende Kälte, die nur wenige Augenblicke anhält. Es scheint mir, als gäbe es nur drei mögliche Ursachen dieser momentanen Wärmever schluckung. Nach der einen müßte angenommen werden, daß die erwärmte Flüssigkeit eine höhere Wärme annähme, als welche ihren Siedepunkte zugehörte, diese aber in dem Augenblicke auf gleiche Weise verlöre, als dieses vor und während des sogenannten Stossens (§. 528) nach den Erfahrungen von MAGNUS statt findet. Dieser Ansicht steht aber entgegen, zuerst daß kein Mangel an Dampfbildung statt findet, vielmehr treibt der gebildete Dampf die Flüssigkeit mit Gewalt in die andere Kugel. Nach einer zweiten Erklärung ließe sich annehmen, daß der erzeugte, in die zweite Kugel

<sup>1</sup> Vergl. ROBINSON System of mechanical Philosophy etc. Edinb. 1822. T. II. p. 14.

frei eindringende und das heftige Sieden bewirkende Dampf eine größere Menge Wärme absorbire, allein auch hiergegen läßt sich einwenden, daß dann die bemerkte Kälte ebenso wie die Dampfbildung fort dauern müßte, statt daß sie nur momentan oder sehr kurze Zeit dauernd ist, während das Sieden fortwährend, wenn auch mit etwas verminderter Heftigkeit, statt findet. Man kann daher nicht wohl umhin, zu einer dritten Erklärung überzugehen. Hiernach wird zwar vom ersten Augenblicke an Dampf entwickelt und seine stärkere Spannung dazu verwandt, die Flüssigkeit durch die enge Röhre zu treiben; in dem Augenblicke aber, wo er frei entweichen kann, dehnt er sich aus und erzeugt die Empfindung der Kälte durch Absorption der zu dieser seiner Expansion erforderlichen Wärme. Dieses ist wohl ohne Zweifel die richtige Ansicht; sofern aber hierbei ein Wechsel der in größerer oder geringerer Menge zuströmenden Wärme statt findet, hat das Phänomen in gewisser Beziehung Aehnlichkeit mit dem in §. 518 beschriebenen<sup>1</sup>.

532) Wegen des bedeutenden Einflusses des Luftdruckes auf die Temperatur des Siedepunctes der verschiedenen Flüssigkeiten ist man übereingekommen, hierfür denjenigen Barometerstand anzunehmen, bei welchem der Siedepunct der Thermometer bestimmt wird<sup>2</sup>, und da dieser zur Zeit der Versuche nicht immer statt findet, so giebt man zugleich mit den erhaltenen Resultaten den gleichzeitig beobachteten Barometerstand an, um hiernach annähernd zu schätzen, wie weit etwa die gegebene Bestimmung von der absolut genauen sich entfernen möge. Um die Abweichung scharf zu berechnen, muß das Gesetz der Elasticität der Flüssigkeiten als Function der Wärme genau bekannt sein, was wir jedoch nur bei den wenigsten hinlänglich kennen. Ist der Unterschied des beim Versuche statt findenden Barometerstandes und des normalen nur ge-

---

1 Es hat mir wiederholt geschienen, als ob die Erzeugung der zum Sieden des Weingeists erforderlichen Wärme bei verschiedenen Personen ungleich sey und sich hiervon auf die Energie des bei ihnen statt findenden Lebensprocesses schließen lasse. Der Apparat verdiente wohl, in dieser Hinsicht von den Physiologen beachtet zu werden. Absichtlich angestellte, ausgedehntere Versuche würden hierüber nähere Auskunft geben.

2 Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 890.

ring, so wird man sich von der Wahrheit nicht sehr entfernen, wenn man das *Dalton'sche Gesetz* (§. 523) in Anwendung bringt, wonach für gleiche Temperaturen unter oder über dem Siedepuncte den Dämpfen der verschiedenen Flüssigkeiten gleiche Unterschiede der Temperaturen zugehören. Uebrigens genügt es im Allgemeinen, den Siedepunct der verschiedenen Flüssigkeiten mit gehörig genäherter Genauigkeit zu bestimmen, und für mehr sind auch die in der unten angehängten Tabelle angegebenen Bestimmungen nicht zu halten; bloß beim Wasser war möglichste Schärfe unerlässlich, weil wir sonst im Thermometer selbst kein genaues Meßwerkzeug besäßen.

Wirken stark vermehrter Druck und hohe Kälte gleichzeitig auf Dämpfe oder die ihnen ähnlichen Gase, so werden diese tropfbar-flüssig, und wir könnten daher die Temperaturen, wobei dieses statt findet, als ihre Siedepuncte ansehen, würden uns aber dadurch von der aufgestellten Regel entfernen, wonach wir die Siedepuncte der Flüssigkeiten der Vergleichung wegen auf den gemeinschaftlichen mittleren Barometerstand reduciren. Die Untersuchung des erforderlichen Druckes, unter welchem einige Gase, die in dieser Beziehung als Dämpfe zu betrachten sind, tropfbar-flüssig werden, muß daher hier, wo es sich um die Bestimmung der Siedepuncte bei mittlerem Barometerstande handelt, ausgeschlossen werden und ist außerdem bereits angestellt worden<sup>1</sup>.

Einige gemischte Flüssigkeiten, als Salzsolutionen, Wasser mit Alkohol u. s. w., erleiden durch Wärme eine Zerlegung, und der Siedepunct rückt folglich stets höher hinauf; soll daher die Temperatur ihres Siedepunctes bestimmt werden, so muß dieses in dem ersten Augenblicke geschehn, wo die Dampfbildung beginnt. Andere Körper, namentlich die fetten Oele, zeigen zwar gleichfalls ein Aufwallen, was man als ein Sieden betrachten könnte, allein nach PLACIDUS HEINRICH<sup>2</sup>, CARRADORI<sup>3</sup> und Anderen sind es bloß die Dämpfe des mit

<sup>1</sup> S. Art. *Gas*. Bd. IV. S. 1018.

<sup>2</sup> Phosphorescenz der Körper. Th. I. S. 188. G. XII. 102.

<sup>3</sup> S. Brugnatelli Giorn. T. III. p. 380. BELLANI bestreitet diese früher durch CARRADORI aufgestellte Behauptung in Brugnatelli Giorn. T. III. p. 26, weil dieser zugestehet, daß die Oele durch Hitze aufwallen, man außerdem die Oele bekanntlich destilliren könne; allein



den Oelen verbundenen Wassers, welche dieses Aufwallen erzeugen; die Oele selbst erleiden durch die Hitze eine Zersetzung, werden zunehmend dickflüssiger und ein eigentliches Sieden derselben findet überall nicht statt. Ich selbst gewährte<sup>1</sup>, daß der Kampfer, wenn er in Glasröhren eingeschlossen im flüssigen Zustande erhitzt wird, stark aufwallet, ohne jedoch Dämpfe von bedeutender Elasticität zu entwickeln, was erst in höherer Temperatur geschieht. Gelegentlich kann hier auch an die Betrachtungen erinnert werden, welche GAY-LUSSAC<sup>2</sup> über die Verdampfung der verschiedenen Körper anstellt, die bei einigen nur dann erfolgt, wenn die Luft freien Zutritt hat, wonach also manche als nicht flüchtig erscheinen könnten, wenn diese Bedingung bei ihrer Erhitzung fehlt. So läßt sich salzsaures Kali lange selbst in der Rothglühhitze erhalten, ohne daß es merklich verdampft, wenn es mit einem Deckel genau bedeckt ist, statt daß es stark verdampft, wenn die Luft freien Zutritt hat. Diesem ähnlich ist, daß Blei, Wismuth und Antimon in offenen Gefäßen stark verdampfen, in verschlossenen dagegen nicht. Es steht dieses mit der schon durch FONTANA gemachten Bemerkung in Verbindung, daß auch das Wasser unter dem Siedepuncte nur wenig verdampft, wenn das Gefäß, vorin es sich befindet, durch eine enge Röhre ohne Luftzug mit der äußeren Atmosphäre in Verbindung steht. Bei gemischten Flüssigkeiten, von denen die eine bei niedrigeren Temperaturen siedet als die andere, mit ihr verbundene, vertreten nach seiner Ansicht die Dämpfe der ersteren die Stelle der Luft und führen stets die Dämpfe der letzteren mit sich fort, weswegen es unmöglich ist, durch dieses Mittel beide von einander zu trennen. Endlich muß auch die unter dem Namen des *Leidenfrost'schen Versuches*<sup>3</sup> oben (§. 271) bereits erwähnte Erscheinung in Beziehung auf das Sieden erwähnt

---

ARRADORI zeigt, daß die beim Aufwallen des Oeles aufsteigenden elastischen Flüssigkeiten keine reinen Oeldämpfe sind, sondern verunreinigte Wasserdämpfe und Gase, die durch Abkühlung nicht wieder zu Oel werden, weswegen man kein eigentliches Sieden der Oele annehmen könne.

1 Physikalische Abhandl. Gießen 1816. S. 438.

2 Aus Mém. de la Soc. d'Arcueil in G. XXVII. 147.

3 LEIDENFROST'S Versuche findet man auch in dessen Opusc. phys. med. Lemg. 1797. T. III. p. 35.

werden, sofern dabei kein Sieden statt findet, ungeachtet alle dazu erforderlichen Bedingungen gegeben sind. Einige Gelehrte waren geneigt, auch hierin kein Sieden, sondern eine Zerlegung des Wassers in seine Bestandtheile anzunehmen, als namentlich LICHTENBERG<sup>1</sup> und J. T. MAYER<sup>2</sup> und Andere, Bosc d'ANTIC<sup>3</sup> hielt die Wassertropfen für hohle Kugeln, weil die Glasbläser in die aufzublasenden Glasmassen Wasser mit dem Munde bringen, wodurch sie sich zu einer hohlen Kugel ausdehnen, in welcher einzelne Wasserkugeln umherrollen, CRIGNON<sup>4</sup> nahm zu einer ganz unzulässigen Hypothese, nämlich einer Bindung des Feuers durch das Metall, seine Zuflucht, DESLANDES<sup>5</sup> war aber vermuthlich mit den Beobachtungen LEIDENFROST's nicht bekannt, als er auf ein ähnliches Phänomen aufmerksam machte. Ward nämlich ein Löffel voll Wassers auf die glühende Glasmasse in einem grossen Tiegel gegossen, so formirte sich dasselbe ohne Explosion zu einer Kugel, welche nach mehreren Minuten verdampft war. Die Ursache hiervon glaubte er in der starken Verdünnung der Luft über dem Glase suchen zu müssen, welche eine Explosion unmöglich mache, und MONNET fand dieses dadurch bestätigt, dafs kleine Quantitäten Wasser, auf eine 80 Mark betragende geschmolzene Silbermasse gebracht, in Form kleiner Kugeln darauf umherrollten, eine gröfsere Menge aber in Folge der stärkeren Abkühlung eine Explosion erzeugte. Es genügt jedoch hier, auf die oben mitgetheilten Thatsachen und die auf richtigen Principien beruhende Erklärung zu verweisen, doch muß ich nachträglich dasjenige hinzufügen, was BUFF<sup>6</sup> in Beziehung auf dieses Phänomen geleistet hat, von mir aber zufällig übersehn worden ist. Im Allgemeinen fand er die Hitze der Wassertropfen wechselnd, nie aber die Siedehitze erreichend; auch machte die Färbung des Wassers mit etwas Indigo keinen Unterschied, wie denn auch matte und rauhe Oberflächen das Gelingen der Versuche nicht hinderten. Dagegen ist nach ihm

---

1 Scherer's allgem. Journ. d. Chem. Th. VII. S. 646.

2 S. Gött. gel. Anz. 1801. S. 838.

3 Journ. de Phys. T. XI. p. 411.

4 Journ. de Phys. T. XII. p. 288.

5 Journ. de Phys. T. XI. p. 30.

6 Poggendorff's Ann. XXV. 591.

gute Leitungsfähigkeit nothwendige Bedingung des Gelingens und daher Silber weit geeigneter, als Platin. Die Erscheinung zeigte sich ebenso gut beim Weingeist, als beim Wasser, auch gelang der Versuch mit liquidem Ammoniak und Salzsäure, weniger mit Schwefelsäure, welche zwar in einem Platingefäße kugelförmig langsam verdunstete, das Silber aber bald zu benetzen und dann selbst schnell zu verdampfen anfang, worauf sich die Metallfläche angegriffen zeigte. Wichtig ist noch ein von ihm zur Controle der durch PERKINS aufgestellten Behauptung gemachter Versuch. Hierzu diente ein am obern Ende verschlossener, bloß durch das Zündloch mit der äußern Luft communicirender Flintenlauf, welcher an seinem schräg nach oben gerichteten Ende glühte. In das untere Ende war durch einen Kork eine vertical nach oben gebogene Glasröhre eingesteckt, durch welche Wasser hineingebracht wurde, dessen Dämpfe ohne merklichen Druck aus dem glühenden Zündloche entwichen, wodurch also die von PERKINS behauptete Repulsion widerlegt wird. Als das Rohr umgekehrt wurde und das siedende Wasser in das glühende Ende herabfloß, drang der Dampf mit Gewalt aus der obern Oeffnung, aus dem unten befindlichen Zündloche aber nur wenig, worin eine Bestätigung der von PERKINS aufgestellten Behauptung liegen soll; allein danach durfte gar kein Dampf aus dem Zündloche strömen, da noch obendrein das Zündloch weit enger war, als wohin sich die Repulsion erstrecken soll; außerdem aber siedete das Wasser, was beim Leidenfrost'schen Versuche nicht statt finden darf, die Erscheinung war also eine ganz andere, als die in Rede stehende, und es verstand sich wohl von selbst, daß von dem siedenden Wasser, auf welches der obere nicht glühende Theil des Flintenlaufes stärker, als der untere wirkte, mit größerer Gewalt aus der oberen Oeffnung dringen mußte, als aus dem Zündloche, in welchem das durch den Druck hineingetriebene Wasser zur Verdampfung kam. Uebrigens kommt die durch BUFF gegebene Erklärung der Phänomene der oben mitgetheilten im Ganzen nahe. Die Wärme soll um so mehr in das Wasser übergehn, je vollständiger dieses die Körper benetzt; da aber die Benetzung der Metalle durch das Glühen, welches den Zusammenhang gleichartiger und ungleichartiger Körper vermindert, aufgehoben wird, so kann die Wärme nicht mehr mit derselben Schnelligkeit in das Wasser eindrin-



gen, als sie sich in der Masse des Silbers (der Metalle) fortpflanzt<sup>1</sup>.

533) Die nachfolgende Tabelle<sup>2</sup> enthält die Siedepunkte der bekanntesten Flüssigkeiten annähernd bei einem Barometerstande von 0,76 Meter. Verschiedene Flüssigkeiten konnten darin nicht aufgenommen werden, weil sie gar nicht eigentlich sieden, sondern vor dem Eintritt des Siedens sich verdicken und in ihren Bestandtheilen zum Theil entweichen, zum Theil als Kohle zurückbleiben. Dahin gehören die Oele, die thierischen Fette, Wachs, Harz u. s. w., und die Angabe für Leinöl mag daher nur als annähernde Bestimmung gelten. Für andere Flüssigkeiten sind keine ganz scharfe Bestimmungen möglich, weil sie sich mit der Zeit von selbst und auch während des Erhitzens verdicken, in Folge dessen ihr Siedepunkt höher hinaufrückt, wie dieses z. B. bei den flüchtigen Oelen, also auch dem Steinöl der Fall ist, dessen angegebener Siedepunkt für den Zustand unmittelbar vorausgegangener Rectification gilt. Einige Flüssigkeiten bestehen aus Wasser mit gebundenen gasförmigen Körpern, z. B. Salzsäure und liquides Ammoniak, aus denen dann in Folge der Hitze das Gas entweicht, indem ein scheinbares Sieden erfolgt, welches aber nicht vom aufsteigenden Dampfe, sondern größtentheils von freigewordenem Gase herrührt, bis zuletzt, namentlich beim Ammoniak, reines Wasser zurückbleibt, zu dessen Siedepunkte der der Mischung allmählig hinaufrückt. Alle Salzsolutionen sieden bei höheren Temperaturen, als das reine Wasser, doch ist der Unterschied bei geringhaltigen anfangs unmerklich, steigt aber zunehmend bis zum gänzlichen Austrocknen, und ebenso beginnt das Sieden der Mischungen von Weingeist mit Wasser,

---

1 Mit dem Verhalten des Wassers im Leidenfrost'schen Versuche hängt ohne Zweifel, wie FECHNER (Repertorium Th. I. S. 188) sehr richtig bemerkt, eine durch JOHNSON gemachte, aber unrichtig gedeutete Erfahrung zusammen, wonach am Tage kaum sichtbar rothglühendes Eisen in gleicher Zeit mehr Wasserdampf lieferte, als weißglühendes, s. Silliman Amer. Journ. of Sc. T. XIX. p. 292. Eine gleichzeitig von ihm gemachte Bemerkung, daß Gufseisen mehr Dampf erzeugt, als Schmiedeeisen, bestätigt die Resultate der Versuche, wonach ersteres eine größere Wärmecapacität hat, als letzteres. S. §. 449.

2 Vergl. POGGENDORFF in dessen Annalen XVII. 530, vermehrt und verbessert XLIX. 424.

je nach dem quantitativen Verhältniß der Bestandtheile, beim Siedepuncte des absoluten Alkohols und endigt bei dem des reinen Wassers. Endlich bestehn eine Menge Flüssigkeiten, als Milch, Blut u. s. w., aus Wasser und sonstigen sehr verschiedenenartigen theils beigemengten, theils aufgelösten Substanzen; ihr Siedepunct liegt daher gleichfalls über dem des reinen Wassers, rückt aber in Folge zunehmender Verdickung stets höher hinauf und läßt sich daher nicht genau angeben.

Flüssigkeiten	Siede- punct	Beobachter
Acetylchlorid . . . . .	—17°,0 C.	REGNAULT
Acetylhyperchlorid . . . .	115,0 75,0	} REGNAULT
Aether . . . . .	35,7	GAY-LUSSAC
Aethylchlorid . . . . .	11,0	THÉNARD
Aethylchloridid . . . . .	64,0	REGNAULT
Aethylcyanid . . . . .	82,0	REGNAULT
Aethyljodid . . . . .	64,5	GAY-LUSSAC
Aethyloxyd . . . . .	73,0	REGNAULT
Aldehyd . . . . .	21,8	LIEBIG
Alkarsin . . . . .	150,0	BUNSEN
Alkohol . . . . .	78,4	GAY-LUSSAC
Ameisenäther . . . . .	53,4	LIEBIG
Ameisensäurehydrat . . . .	100,0	BINEAU
Amilen . . . . .	160,0	CAHOURS
Amyloxydhydrat . . . . .	132,0	DUMAS
Amyliodid . . . . .	120,0	CAHOURS
Arsenchlorür . . . . .	132,0	DUMAS
Benzin . . . . .	86,0	MITSCHERLICH
Benzoëäther . . . . .	209,0	DUMAS
Benzoësäure . . . . .	245,0	MITSCHERLICH
Bernsteinäther . . . . .	214,0	D'ARCET
Bicarburet . . . . .	85,5	FARADAY
Blausäure . . . . .	26,5	GAY-LUSSAC
Brenzschleimäther . . . .	209,0	MALAGUTI
Brom . . . . .	47,0	} MITSCHERLICH BALARD
Brom-Phosphor-Wasserstoff	30,0?	BINEAU
Caoutchin . . . . .	171,5	HIMLY
Ceten . . . . .	275,0	DUMAS und PELIGOT
Chloräther . . . . . fast	100,0	GAY-LUSSAC
Chloräthereal . . . . .	180,0	D'ARCET
Chloral . . . . .	94,0	DUMAS

Flüssigkeiten	Siede- punct	Beobachter
Chlorbenzid . . . . .	210°,0 C.	MITSCHERLICH
Chlorkohlenstoff . . . .	60,8	LIEBIG
Chlorkohlensäure - Aether	94,0	DUMAS
Chlorphosphor im Minimum	78,0	DUMAS
Chlorschwefelsäure . . .	77,0	REGNAULT
Chlorkiesel . . . . fast	100,0	DUMAS
Chlortitan . . . . .	135,0	DUMAS
Chlorwasserstoffhydrat .	110,0	BINEAU
Chlorwasserstoffäther . .	11,0	THÉNARD
Chlorzinn . . . . .	120,0	DUMAS
Chromoxydchlorid . . .	118,0	WALTER
Citren (Citronyl) . . . .	165,0	CAHOURS
Cyanwasserstoff . . . . .	26,5	GAY-LUSSAC
Dümasin . . . . .	120,0	KANE
Elaën . . . . .	110,0	FREMY
Elaldehyd . . . . .	94,0	FEHLING
Elaylbromid . . . . .	129,5	REGNAULT
Elaylchlorid . . . . .	82,5 64,0	REGNAULT
Essigätler . . . . .	74,0	THÉNARD DUMAS
Essiggeist . . . . .	55,6	DUMAS
Essigsäure - Hydrat . . .	120,0	DUMAS
Essig, gemeiner . . . über	100,0	MOLLERAT
Formomethylal . . . . .	42,0	DUMAS
Formylchlorid . . . . .	37,5	REGNAULT
Formylhyperchlorür . . .	135,0 102,0	REGNAULT
Formylhyperchlorid . . .	60,8	DUMAS
Holzgeist . . . . .	66,5	DUMAS
Hydriodsäure, wässerige	128,0	DUMAS
Iod . . . . .	177,0 175,0	GAY-LUSSAC DUMAS
Iod - Wasserstoffäther .	64,5	GAY-LUSSAC
Kampher . . . . .	104,0	GAY-LUSSAC DUMAS
Kieselchlorid . . . . unter	100,0	DUMAS
Kohlenchlorid . . . . .	120,0	REGNAULT
Kohlenhyperchlorür . . .	182,0	REGNAULT
Kohlenhyperchlorid . . .	78,0	REGNAULT
Kohlensäureäther . . . .	125,0	ETTLING
Kohlensulphid . . . . .	46,6	GAY-LUSSAC
Doppelt-Kohlenwasserstoff	— 18,0	FARADAY
Vierfach-Kohlenwasserstoff	85,5	FARADAY



Flüssigkeiten	Siede- punct	Beobachter
Leinöl . . . . .	316°,0 C.	MURRAY.
Menthen . . . . .	163,0	WALTER
Mercaptan . . . . .	61,0	LIEBIG
	63,0	REGNAULT
Mesiten . . . . .	63,0	WEIDMANN u. SCHWEIZER
Mesityloxyd . . . . .	120,0	KANE
Mesityloxydhydrat . . . . .	56,6	DUMAS
Mesitylen . . . . .	135,5	CAHOURS
Methylal . . . . .	42,0	MALAGUTI
Methylenchlorid . . . . .	30,5	REGNAULT
Methyliodid . . . . .	45,0	DUMAS
Methyl, benzoësaures . . . . .	198,5	DUMAS
essigsäures . . . . .	58,0	DUMAS
salpetersäures . . . . .	66,0	DUMAS
schwefelsäures . . . . .	188,0	DUMAS
Methyloxydid . . . . .	100,0	REGNAULT
	110,0	
Methylsulfid . . . . .	41,0	REGNAULT
Naphtha . . . . .	85,5	SAUSSURE
Naphthalin . . . . .	212,0	DUMAS
Nelkensäure . . . . .	153,0	DUMAS
Nicotin . . . . .	240,0	REIMANN
Nitrobenzid . . . . .	213,0	MITSCHERLICH
Oleën . . . . .	55,0	FREMY
Oenanthäther . . . . .	227,0	LIEBIG u. PELOUZE
Oxaläther . . . . .	184,0	DUMAS
Paranaphthalin . . . . .	300,0	DUMAS
Petrolen . . . . .	280,0	BOUSSINGAULT
Petroleum, rect. . . . .	85,0	
Pfeffermünzstearopten . . . . .	213,5	WALTER
Phosphor . . . . .	250,0	HEINRICH
	288,0	DALTON
	290,0	PELLETIER
	290,0	MITSCHERLICH
Phosphorchlorür . . . . .	78,0	DUMAS
Quadricarbüret . . . . .	— 18,0	FARADAY
Quecksilber . . . . .	340,0	DANIELL
	355,0	IRVINE
	349,0	DALTON
	346,6	CRICHTON <sup>1</sup>
	356,0	HEINRICH <sup>2</sup>

<sup>1</sup> Philos. Trans. 1818. p. 376.

<sup>2</sup> Schweigger's Journ. I. 214.

Flüssigkeiten	Siede- punct	Beobachter
Quecksilber . . . . .	350°, 0 C. 356,0	{ DULONG u. PETIT <sup>1</sup>
	360,0	
Retinnaphtha . . . . .	108,0	{ DUMAS
Retinöl . . . . .	238,0	{ MITSCHERLICH
Retinyl . . . . .	150,0	WALTER
Salicylhydrür . . . . .	196,5	WALTER
Salpeteräther . . . . .	21,0	PIRIA
		{ THÉNARD
		{ DUMAS
Salpetersäure, salpetrige	28,0	{ DULONG
Salpetersäure (spec. Gew. 1,42) . . . . .		{ MITSCHERLICH
	121,0	DALTON
Salznaphtha . . . . .	16,0	THÉNARD
	12,5	GEHLEN
Schwefel . . . . .	293,0	H. DAVY
	316,0	MITSCHERLICH
Schwefeläther . . . . .	35,6	GAY-LUSSAC
	35,0	MUNCKE
Schwefelblausäure . . . . .	102,5	VOGEL
Schwefelchlorid, schwefels.	145,0	HEINR. ROSE
Schwefelchlorür . . . . .	138,0	DUMAS
Schwefelkohlenstoff . . . . .	43,0	BERZELIUS
	46,6	GAY-LUSSAC
	46,8	MARX
Schwefelsäure . . . . .	310,0	DALTON
gemeine . . . . .	288,0	DAVY
Nordhäuser . . . . .	45,0	BUSSY
Schweflige Säure (spec. Gew. 1,45) . . . . .	— 10,0	BUSSY <sup>2</sup>
Suberon . . . . .	186,0	BOUSSINGAULT
Terpentin . . . . .	293,0	MURRAY
Terpentinspiritus . . . . .	156,0	DUMAS
frisch destillirt . . . . .	152,0	{ URE
älter . . . . .	158,0	
Titanchlorür . . . . .	135,0	DUMAS
Urethan . . . . .	180,0	DUMAS
Valerianäther . . . . .	133,5	OTTO
Valeriansäure . . . . .	132,0	OTTO

1 Von diesen genauen Bestimmungen gilt die erste für das Luft-thermometer, die zweite für das uncorrigirte Quecksilberthermometer.  
S. Ann. de Chim. et Phys. T. VII. p. 120.

2 Schweigger's Journ. XXXII. 452.

Flüssigkeiten	Siede- punct	Beobachter
Wasser . . . . .	100°, 0 C.	
Weinöl ( $C_4 H_8$ ) . . . . .	100,0	MASSON
Weinöl ( $C_{10} H_{16}$ ) . . . . .	285,0	REGNAULT
Xylit . . . . .	61,5	WEIDMANN u. SCHWEIZER
Xylitnaphtha . . . . .	110,0	WEIDMANN u. SCHWEIZER
Zinnchlorid . . . . .	120,0	DUMAS

### c) Dampf, dessen Elasticität und Dichtigkeit.

534) Aufser der Verdunstung und dem Sieden kommt in Beziehung auf Dampfbildung noch das Verhalten des Erzeugnisses selbst, des *Dampfes*, oder der Verbindung der Wärme mit den verschiedenen Flüssigkeiten sowohl als auch festen Körpern in Betrachtung. Hierüber ist indess bereits in einem eigenen Artikel ausführlich gehandelt worden<sup>1</sup>, und es versteht sich daher von selbst, daß hier nur dasjenige nachträglich hinzugefügt werden kann, was seitdem neu hinzugekommen ist, wobei es als angemessen erscheint, die dort befolgte Ordnung hier beizubehalten. Der erste Theil jener Untersuchungen über die latente Wärme der Dämpfe ist seitdem durch keine neuen That-sachen erweitert worden. Ganz anders verhält es sich dagegen mit dem, was bis dahin zur genauen Ermittlung der Elasticität des Wasserdampfes geschah, welche bestimmt zu kennen wegen der zahlreich davon gemachten technischen Anwendungen von äußerster Wichtigkeit ist. Als literarische Notiz darf diejenige als wichtig gelten, welche KÄMTZ<sup>2</sup> aufgefunden hat. Hiernach kannte schon ALEX. VOLTA<sup>3</sup> das von DALTON aufgefundene Gesetz<sup>4</sup> (§. 523 u. 532), welches mindestens für einige Dämpfe annähernd richtige Resultate giebt; nicht übereinstimmend mit den bisherigen Messungen ist dagegen der gleichfalls von ihm aufgestellte Satz, daß die Elasticität des Wasserdampfes durch 20° C. verdoppelt werde. KÄMTZ<sup>5</sup> hat seine bereits er-

1 S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 279 ff.

2 Schweigger's Journ. LII. 98.

3 Collez. dell' Opere del Cavaliere Conte ALESS. VOLTA. Firenze 1816. 8. T. III. p. 381. Bragnatelli Giorn. T. II. p. 84.

4 S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 354.

5 Untersuchungen über die Expansivkraft d. Dämpfe. Halle 1826.

8. Vergl. Art. *Dampf*. S. 345.



wähnten Untersuchungen über die Spannkraft der Dämpfe in einer eigenen Schrift erweitert dem Publicum vorgelegt, es wird aber genügen, dieses hier bloß zu erwähnen, da die Aufgabe seitdem durch eine höchst schätzbare neue Versuchsreihe eine bedeutend veränderte Gestalt angenommen und eine wichtige Erweiterung erhalten hat.

Die hier in Rede stehenden Versuche sind diejenigen, welche von den Mitgliedern des Pariser Instituts mit einem sehr bedeutenden Aufwande von Mühe und Kosten höchst sinnreich entworfen und mit beharrlichem Eifer vollendet wurden, wie dieses unverkennbar aus dem durch DE PRONY, ARAGO, GIRARD und DULONG erstatteten, von Letzterem abgefaßten Berichte hervorgeht<sup>1</sup>. Als Veranlassung hierzu diente eine Aufforderung des Gouvernements, diejenigen Mittel anzugeben, wodurch den aus dem Zerspringen der Dampfkessel entstehenden Unglücksfällen vorgebeugt werde, und da die Wiener Versuche von ARZBERGER damals in Paris noch nicht bekannt waren, so mußte nothwendig die Spannkraft der Dämpfe bei höheren Temperaturen zuvor erst ausgemittelt werden. Es unterliegt wohl keinem Zweifel, daß alle Messungen durch aufgestoßene Ventile bei weitem keine solche Genauigkeit gewähren, als die unmittelbare Beobachtung der durch den Wasserdampf emporgetriebenen Quecksilbersäule, allein zugleich sind auch die großen Schwierigkeiten nicht zu verkennen, die der Aufrichtung und Zusammensetzung einer ungefähr 70 Fuß langen Glasröhre entgegenstehn; es wird aber genügen, von dem mit allen Vorsichtsmaßregeln construirten, höchst zweckmäßig eingerichteten, aber auch sehr complicirten Apparate nur eine kurze Beschreibung der wesentlicheren Theile hier aufzunehmen. Als zweckmäßiges Local diente ein viereckiger alter Thurm im *Collège royal de Henri IV.*, durch dessen früher durchbrochene Gewölbe ein Balken mit ebener Vorderfläche aufgerichtet wurde, an welchem sich die aus einzelnen Stücken zusammengesetzte, durch Schrauben und Kitt gegen das Ausdringen des Quecksilbers gesicherte Glasröhre befestigen ließ.

---

<sup>1</sup> Mém. de l'Acad. des Sciences T. X. p. 193. T. XI. p. 897. Ann. de Chim. et Phys. T. XXVII. p. 101. T. XLIII. p. 74. Pogendorff's Ann. XVIII. 437. Schweigger's Journ. LIX. 167. Vergl. Fechner's Repert. Th. I. S. 173.

Um den starken Druck dieser ganzen Säule zu vermeiden, war jedes Röhrenstück durch ein angemessenes Gegengewicht balancirt, so daß das Ganze sich leicht heben und zusammensetzen liefs. Zum Messen der Spannkraft des Dampfes diente zugleich ein Manometer, aus einer dicken Glasröhre bestehend. Um aber die Gültigkeit dieses Boyle'schen oder Mariotte'schen Gesetzes auch bei stärkeren Pressungen zuvor durch abermalige Messungen zu prüfen, da ihnen die früher hierüber angestellten Versuche<sup>1</sup> nicht genügten, so verbanden die Akademiker die Manometerröhre und die zusammengesetzte hohe Glasröhre beide durch ein eisernes Gefäß voll Quecksilber, pressten über letzteres Wasser mittelst einer Compressionspumpe, machten dadurch das Metall in beiden Röhren aufsteigen und bestimmten aus dem Unterschiede des Niveaus in beiden die Zusammendrückung der trocknen Luft in der Manometerröhre, wobei sie nicht blofs das Caliber der letzteren corrigirten, sondern auch ihre Temperatur durch einen an ihr herabfließenden Strom Wassers unverändert erhielten. Durch drei Versuchsreihen fanden sie das *Boyle'sche Gesetz* von 1 bis 27 Atmosphären Druck vollkommen bestätigt, also für höhere Pressungen, als welche bis jetzt angewandt wurden. Eine Angabe der Mittel zur Vermeidung parallaktischer und sonstiger Fehler kann hier füglich übergangen werden, da die hierzu erforderlichen Apparate und zweckmäßigen Methoden hinlänglich bekannt sind.

Nachdem auf diese Weise das *Manometer* als ein genügend genaues Meßwerkzeug erkannt worden war, liefsen die Experimentatoren dasselbe sammt dem Quecksilbergefaße in den Hof des Gebäudes bringen, weil eine Explosion den Einsturz des Thurms veranlassen konnte, und setzten das Quecksilbergefaß mit einem Dampfkessel in Verbindung, worin Wasserdampf erzeugt wurde, welcher eine seiner Temperatur angemessene Pressung gegen das Quecksilber ausübte. Die einzelnen Theile des Dampfkessels waren durch zwischengelegte Bleiplatten dampfdicht verschlossen, woraus hervorgeht, daß dieses Metall, sofern es durch das Anzieln der Schrauben in die feinen Zwischenräume dringt,

1 Es werden hier nur BOYLE, MARIOTTE, MUSSCHENBROEK nach *Essay de Phys.* Leyde 1751. T. II. p. 655, SULZER, ROBISON in *Encyclop. Brit. Art. Pneumatics.* T. XVI. p. 700 und ORASTED nebst SUTTON genannt. Vollständiger findet man die Literatur oben Art. *Gas.* Bd. IV. S. 1035.

für ähnliche Zwecke mit genügendem Erfolge angewandt werden kann. Es schien ihnen nöthig, den Kessel vorher zu probiren, und sie wollten hierzu eine solche Wasserpumpe anwenden, wie man sie bei den hydraulischen Pressen gebraucht, hätten aber dann dem Reglement gemäß einen Druck von 150 Atmosphären anwenden müssen; allein ehe sie diesen erreichten, ließen einige Sprünge im Metall und mehreren Vernietungen ebenso viel Wasser durch, als die Pumpe zuführte, weswegen sie diesen Punct nicht erreichen konnten. Bei diesen Probeversuchen überzeugten sie sich von der Ungenauigkeit der konischen Ventile zur Berechnung des Druckes, indem diese wegen der ungleichen Adhäsion -der Kegel bei unverändertem Drucke sehr ungleiche Resultate geben. Sie räumen daher den ebenen Ventilen einen entschiedenen Vorzug ein, obgleich sie große Sorgfalt erfordern, wenn sie genau schließeln sollen. Einen solchen Apparat bei dem Kessel anzubringen hätte lange Zeit erfordert und dennoch blieb es ungewiß, bis wie weit die erhöhte Temperatur die Cohäsion des Metalls schwächen würde. Deswegen machten sie einen Probeversuch, wobei das Thermometer, durch ein Fernrohr beobachtet, bis 240° C. stieg, eine Temperatur, die einer Spannung von 60 Atmosphären nahe kommt, so daß diese Probe für den beabsichtigten Zweck genügte. Der auf diese Weise geprüfte Dampfkessel wurde in einen Ofen eingemauert, dessen dicke Wandungen einen schnellen Wechsel der Wärme hinderten. Durch den Deckel des Kessels ging ein aus Flintenläufen zusammengesetztes Rohr  $dd'$  zuerst lothrecht in die Höhe, dann in geringer Neigung  $d'd''$  herabwärts, und senkte sich mit dem andern Ende in das Quecksilbergefaß  $f$ . Dieses Rohr mußte sich bei dem Versuche mit niedergeschlagenem Wasser füllen, und um den Druck desselben, welcher zu dem des Dampfes hinzukam, zu berechnen, wurde das Rohr vor dem Versuche mit Wasser gefüllt und durch einen auf die Leinwand bei Vtröpfelnden Wasserstrahl stets abgekühlt. Durch niedergeschlagene Dämpfe konnte daher das in dem eisernen Gefäße sich beim Sinken des Quecksilbers anhäufende Wasser stets wieder ersetzt werden, und zur Messung des sinkenden Quecksilberniveaus diente die stets mit dem Gefäße correspondirende Quecksilbersäule  $pk$  in der gläsernen, eben durch das Bleirohr  $ox$  verbundenen Röhre.



Zu den schwierigsten Aufgaben gehörte die Messung der Temperatur, weil der mechanische Druck auf das Thermometer vermieden werden mußte. Deswegen waren in den Kessel durch den Deckel zwei unten verschlossene und so weit verdünnte Flintenläufe eingesenkt, daß sie gerade dem äußeren Drucke widerstanden. Der eine derselben reichte fast bis auf den Boden hinab, der zweite nicht bis zu einem Viertel der Tiefe; in beide wurde Quecksilber gegossen, und in dieses waren die Thermometer hinabgelassen, deren eins die Wärme des Wassers, das andere die des Dampfes anzeigte; beide schwankten augenblicklich, wenn die Elasticität des Wassers wuchs oder abnahm. Um aber die Correction wegen der ungleichen Temperatur des Quecksilberfadens in der Röhre zu finden, war diese beim Austritt aus dem Kessel rechtwinklig <sup>Fig. 79.</sup> umgebogen, und das Ende derselben befand sich in einer Glasröhre, durch welche aus einem Gefäße stets Wasser floß, dessen wenig veränderliche Temperatur von einem andern kleinen Thermometer angezeigt wurde. Aus dem Stande des großen, umgebogenen Thermometers und dem des kleinen, welches die bleibende Wärme der Röhre des ersteren angab, liefs sich die erforderliche Correction leicht finden<sup>1</sup>. Bei der Einrichtung des Ventils *bb'* war hauptsächlich die Sicherheit berücksichtigt. Die angehängten Gewichte bestanden aus mehreren Stücken und konnten daher dem jedesmal erforderlichen Drucke angepaßt werden. War dieser erreicht und wurde dann das Ventil gehoben, so glitt das eine Gewicht gegen die Mitte, das andere an das Ende seines Hebelarmes, und das Ventil schlofs sich nicht wieder.

Beim Anfange jedes Versuches wurde eine der zu erreichenden Temperatur nach Schätzung angemessene Menge Brennmaterial in den Ofen gebracht; das Ventil und die Röhre *dd'* an ihrem oberen Ende blieben offen, bis durch etwa 20 Minuten langes Sieden des das untere Ende des kürzeren Thermometerbehälters nicht ganz erreichenden Wassers alle Luft aus dem Kessel getrieben war. Nachdem dann das Ventil und das Ende *d'* der Röhre geschlossen, die Wasserströmungen bei *V* und um das Manometer geöffnet worden waren, liefs man die Hitze so

1 Die Zeichnung stellt blofs bei dem längeren Thermometer diese Vorrichtung dar, bei dem kürzeren war sie die nämliche.

lange wachsen, bis ihre Zunahme nur noch unmerklich fortschritt, dann wurden die vier Thermometer des Kessels, die Höhe der Quecksilbersäule im Rohre *op* und der Stand des Manometers beobachtet; bloß die Gröfsen, welche dem Maximum zugehörten, wurden berechnet, die vorhergehenden und nachfolgenden dienten zunächst zur Controle etwa beim AbleSEN begangener Fehler. Nachdem das Monometer und die Thermometer merklich gefallen waren, wurde neues Brennmaterial eingebracht und eine zweite Bestimmung gesucht, auf welche Weise zwar keine nach steigenden Temperaturen zusammenhängende Reihe, aber doch eine hinlängliche Anzahl verschiedener Beobachtungen erhalten wurde. Die anfänglich gehegte Absicht, bis zu 30 Atmosphären zu gelangen, liefs sich nicht erreichen, weil zu viel Wasser und Dampf aus dem Kessel entwich, und man gelangte daher nur bis zu 24 Atmosphären<sup>1</sup>. Die folgende Tabelle enthält die berechneten Resultate.

Zeit der Beob.	Thermometer		Elasticität	
	kleines	großes	Quecksilber bei 0° in Met.	Atmosphären von 0,76 Met.
29. Oct.	122°,97	123°,70	1,6295	2,140
25. —	132,58	132,82	2,1767	2,870
28. —	132,64	133,30	2,1816	2,880
28. —	137,70	138,30	2,5386	3,348
29. —	149,54	149,70	3,4759	4,584
28. —	151,87	151,90	3,6868	4,860
25. —	153,64	153,70	3,8810	5,120
2. Nov.	163,00	163,40	4,9383	6,510
30. Oct.	168,40	168,50	5,6054	7,391
28. —	169,57	169,40	5,7737	7,613
23. —	171,88	172,34	6,1510	8,114
28. —	180,71	180,70	7,5001	9,893
25. —	183,70	183,70	8,0325	10,600
28. —	186,80	187,10	8,6995	11,480
22. —	188,30	188,50	8,8400	11,660
25. —	193,70	193,70	9,9989	13,190

<sup>1</sup> Nach diesen Erfahrungen müssen die Angaben von PERKINS, welcher mit seinen Hochdruckmaschinen viel weiter gekommen seyn will, an Vertrauen verlieren.

Zeit der Beob.	Thermometer		Elasticität	
	kleines	großes	Quecksilber bei 0° in Met.	Atmosphären von 0,76 Met.
28. Oct.	198°,55	198°,50	11,0190	14,530
25. —	202,00	201,75	11,8620	15,650
24. —	203,40	204,17	12,2903	16,210
25. —	206,17	206,10	12,9872	17,130
2. Nov.	206,40	206,80	13,0610	17,230
24. Oct.	207,09	207,40	13,1276	17,300
28. —	208,45	208,90	13,6843	18,050
25. —	209,10	209,13	13,7690	18,160
25. —	210,47	210,50	14,0634	18,550
28. —	215,07	215,30	15,4995	20,440
28. —	217,23	217,50	16,1528	21,310
28. —	218,30	218,40	16,3813	21,600
30. —	220,40	220,80	17,1826	22,660
30. —	223,88	224,15	18,1894	23,994

Die Abweichung der beiden Thermometer beträgt im Maximum 0°,7 und wird geringer, je höher die Temperatur steigt, weil der dann gebildete dichtere Dampf leichter Wärme an die kürzere eiserne Röhre, worin sich das kürzere Thermometer befand, abgab, und dieses weniger durch die Ausstrahlung des Deckels verlor. Nach Erwägung aller Umstände erscheinen die Angaben des längeren Thermometers als die zuverlässigsten. Die erhaltenen Werthe, als Ordinaten genommen, bildeten eine regelmäßige Curve, in welche alle Endpunkte genau fielen, wonach also die Beobachtungen für zuverlässig gelten können. Uebrigens stimmten sie bloß mit den durch SOUTHERN und TAYLOR bis zu einem Drucke von 8 Atmosphären gefundenen überein, ARZBERGER aber legte einer Temperatur von 222° C. einen Druck von 20 Atmosphären bei, die einem solchen von 23 Atmosphären zugehört, und überhaupt scheint derselbe wegen der Einrichtung des zum Messen dienenden Ventils die Temperaturen stets zu hoch gefunden zu haben, weil das Thermometer dem unmittelbaren Drucke des heißen Wassers ausgesetzt war<sup>1</sup>.

535) Der wesentlichste Theil der Aufgabe ist, die Relation zwischen den Temperaturen und den zugehörigen Elasti-

<sup>1</sup> Vergl. Art. Dampf. Bd. II. S. 335 u. 339.



citäten des Dampfes durch eine Gleichung auszudrücken. Die früheren Versuche zur Lösung dieses Problems sind im Art. *Dampf* angegeben<sup>1</sup>, und von denjenigen Formeln, welche dort mitgetheilt wurden, werden einige auch hier, aber als unzulässig, genannt. Diese sind die von PROXY, wonach für die Spannkraft  $= z$  und die Temperatur  $= x$  in Centesimalgraden

$$z = \mu_1 e_1^x + \mu_2 e_2^x + \mu_3 e_3^x \dots$$

seyn soll. Die Länge des Calcüls zur Bestimmung der Constanten und auch nach der Auffindung derselben macht diese verwerflich. Ebenso wenig scheint den Berichterstattem die von LAPLACE vorgeschlagene, auch wie sie durch BIOT abgeändert worden ist, zweckmässig, und noch weniger die von UNG, die nicht einmal als ein allgemeiner Ausdruck gelten kann, sondern nur einige Verhältnisse zwischen den Temperaturen und den Spannkraften angiebt.

Von den späteren Versuchen, eine allgemeine Gleichung für die den Temperaturen zugehörigen Spannkräfte des Wasserdampfes aufzufinden, mögen hier zuerst diejenigen folgen, welche die gelehrten Berichterstatter in ihrer schätzbaren Abhandlung gleichfalls anführen. Es wird dieses dazu dienen, den Weg näher zu bezeichnen, auf welchem diese zu ihren endlichen Resultaten gelangten; eine nähere Prüfung auch dieser Leistungen wird demnächst folgen. Zuerst finden sie die von LAPLACE gewählte Methode, die Elasticität der Dämpfe durch eine Reihe mit zunehmenden Exponenten der Temperaturen auszudrücken, nicht zweckmässig und daher auch die durch IVORY<sup>2</sup> hiernach aufgestellte Formel verwerflich. Den Argumentationen von ROCHE<sup>3</sup> stimmen sie zwar nicht bei, jedoch drückt die von ihm aufgestellte Formel die von ihnen beobachteten Gröfsen sehr genau aus. Für Temperaturgrade  $x$

---

1 Eine ausführliche gelehrte Untersuchung von DIRKSEN über die Elasticität des Dampfes, worin aber zunächst nur das Wesen der Dampf- und Gasform als die Wirkung anziehender und abstossender Kräfte, nach der bekannten Ansicht von LAPLACE, in Betrachtung kommt, glaube ich hier, wenn auch nur kurz, erwähnen zu müssen. S. Berliner Denkschr. 1830. Math. Th. S. 1.

2 Philos. Mag. and Ann. T. I. p. 1.

3 Ann. de Chim. et Phys. 1830. Janv. Bullet. des Scienc. math. T. XIII. p. 193.

in Centesimalgraden, über  $100^{\circ}$  positiv, unter  $100^{\circ}$  negativ, ist die Elasticität im Millimetern:

$$f = 760 \times 10^{\frac{m x}{1 + 0,03 x}},$$

und wenn hierin aus ihren Beobachtungen der mittlere Werth von  $m = 0,1644$  gesetzt, die Formel aber für  $t$  invertirt wird, so ist

$$t = \frac{11 (\text{Log. } f - \text{Log. } 760)}{0,1644 - 0,03 (\text{Log. } f - \text{Log. } 760)}.$$

Die von AUGUST<sup>1</sup> aufgefundene Formel verwerfen sie deswegen, weil nach ihr eine Spannung von 24 Atmosphären einer Temperatur von  $214^{\circ},37$  C. des Luftthermometers zugehören würde, statt dafs ihre Beobachtungen  $220^{\circ},33$  ( $224^{\circ},2$  des Quecksilberthermometers) gaben. Nach TREGASKIS<sup>2</sup> sollen die Elasticitäten in einer geometrischen Reihe vom Verhältnifs  $= 2$  wachsen, wenn die Temperaturen gleichfalls in einer geometrischen Reihe vom Verhältnifs  $= 1,2$  zunehmen, allein dieses stimmt mit ihren Messungen nicht überein. Eine wichtige, von mir übersehene, schon damals bekannte Formel wird von den Berichterstatlern gleichfalls geprüft<sup>3</sup>. Diese, von den meisten englischen Gelehrten später beibehaltene ist von THOMAS YOUNG. Dieser gelehrte Physiker benutzte die Messungen hauptsächlich von DALTON, ausserdem aber auch von SCHMIDT, BÉTANCOURT, BIKER und Andern, und glaubte gefunden zu haben, dafs die allgemeinen Ausdrücke

$$e = 0,1781 (1 + 0,006 f)^7,$$

und

$$e = 0,18 + 0,007 f + 0,00019 f^2,$$

ersterer für hohe, letzterer für niedere Temperaturen, mit den Beobachtungen genügend übereinstimmen, wenn  $e$  die Elasticität in englischen Zollen und  $f$  Grade der Fahrenheit'schen Scale, von  $32^{\circ}$  an gezählt, bezeichnen. Die Vergleichung der berechneten und beobachteten Werthe ergibt, dafs sie das verlangte Gesetz allerdings bis zur Siedehitze des Wassers genau genug angiebt, in den höheren Temperaturen zeigt sie aber

1 Poggendorff's Ann. XIII. 122.

2 Edinburgh Journ. of Science. N. XIX. p. 65. N. XX. p. 282.

3 Lectures on Nat. Philos. T. II. p. 400.

bedeutende Abweichungen von den wenigen ihm damals bekannten Messungen. Die französischen Akademiker konnten bloß die erste Formel berücksichtigen, weil ihre Beobachtungen den Temperaturen über der Siedehitze zugehören, und diese ist es auch allein, welche die späteren englischen Physiker beachtet haben. CRICHTON<sup>1</sup> änderte in dieser Formel bloß den Exponenten, indem er ihn  $= 6$  nahm, weil dann die Messungen von URK besser damit übereinstimmten, und SOUTHERN<sup>2</sup> wählte statt dessen 5,13. Inzwischen gab TRENGOLD<sup>3</sup> jenem höheren Exponenten den Vorzug, denn seine Formel ist:

$$t = 85 \sqrt[6]{f} - 75,$$

wenn  $t$  die Temperaturen in Centesimalgraden von  $0^\circ$  an und

1 Philos. Magaz. T. LIII. p. 266.

2 ROBISON Mech. Philos. T. II. p. 172. Dasselbst ist der ganze Brief, welchen SOUTHERN an WATT schrieb, abgedruckt. Seine Formel, ausführlicher bezeichnet, ist für  $t =$  der Temperatur in Graden nach F.;  $e =$  Elasticität nach der Quecksilberhöhe in englischen Zoll, wenn  $T = t + 52$ ;  $E = e - \frac{1}{16}$ ;  $m = 9425000000$  bezeichnet,

$$E = \frac{T^{5,14}}{m} \text{ und } T = \sqrt[5,14]{E m},$$

und da die Rechnung sich leichter mit Logarithmen anstellen läßt:

$$\text{Log. } E = 5,14 \text{ Log. } T - 10,97427,$$

$$\text{Log. } T = \frac{\text{Log. } E + 10,97427}{5,14}.$$

Noch bessere Uebereinstimmung erhielt er, wenn  $T = t + 51,5$ ;  $m = 8784400000$  und der Exponent  $= 5,13$  genommen wird, unter der Voraussetzung, daß der Siedepunct des Thermometers  $= 212^\circ \text{ F.}$  bei 80 Z. engl. bestimmt wurde. Dann sind die beiden Formeln

$$\text{Log. } E = 5,13 \text{ Log. } T - 10,94123,$$

$$\text{Log. } T = \frac{\text{Log. } E + 10,94123}{5,13}.$$

3 Traité des Machines à vapeur. 1828. 4. Traduit de MELLER. p. 101. Die Formel in ihrer einfachsten Gestalt, für  $y =$  der Länge der Quecksilbersäule in Centimetern und  $x$  in Centesimalgraden von  $0^\circ$  an gerechnet, ist folgende:

$$y = (a + b x)^6.$$

Wird diese für  $x$  invertirt, und werden die Constanten  $a$  und  $b$  aus Beobachtungen bestimmt, so erhält man die im Texte angegebene, worin aber die Constanten durch MELLER etwas abgeändert worden sind. Vergl. LAMÉ Lehrb. d. Physik. Gießen 1838. Th. I. S. 432.



$f$  die Elasticitäten in Centimetern der Quecksilbersäule bezeichnet. CORIOLIS<sup>1</sup> endlich wählte für seine Formel den Exponenten = 5,355. Sie ist für  $f$  = der Elasticität in Atmosphären unter dem Drucke einer Quecksilbersäule von 0,76 Meter und für  $t$  in Centesimalgraden von 0° an:

$$f = \left( \frac{1 + 0,01878t}{2,878} \right)^{5,355},$$

woraus

$$t = \frac{2,878 \sqrt[5]{f} - 1}{0,01878}.$$

Die Constanten hierin sind aus DALTON's Versuchen über 100° C. und aus denen der französischen Akademiker entnommen, die sie in ihrem provisorischen Berichte bekannt machten. Die Formel weicht sehr wenig von derjenigen ab, welche die französischen Akademiker bei der Berechnung der eben mitgetheilten Tafel anwandten, da sie die äußersten Beobachtungen völlig genau ausdrückt, und bei den zwischenliegenden nur um etwa 0°,2 bis 0°,3 abweicht. Der größeren Bequemlichkeit wegen geben sie indeß der folgenden:

$$f = (1 + 0,7153 \cdot t)^5,$$

also

$$t = \frac{\sqrt[5]{f} - 1}{0,7153}$$

den Vorzug, worin  $f$  die Elasticität in Atmosphären von 0,76 Met. Quecksilberdruck und  $t$  die Temperatur in Centesimalgraden von 100° an gerechnet, oberhalb positiv und unterhalb negativ, bezeichnen, das Intervall von 100° als Einheit genommen. Sehr interessant ist dann folgende Zusammenstellung:

---

1 Du calcul de l'effet des Machines 1829. 4. p. 58.

Beobacht. Elasticität		Temperaturen				
Meter der Quecksil- bersäule	Atmo- sph. zu 0,76 Met.	beob- achtet	berech- net	nach TRED- GOLD	nach ROCHE	nach CORIO- LIS
1,6292	2,1400	123°,7	122°,97	123°,54	123°,58	123°,45
2,1816	2,8705	133,3	132,90	133,54	133,43	133,34
3,4759	4,5735	149,7	149,77	150,39	150,23	150,30
4,9383	6,4977	163,4	163,47	164,06	163,90	164,10
5,6054	7,3755	168,5	168,70	169,07	169,09	169,30
8,8400	11,6320	188,5	188,60	188,44	188,63	189,02
13,0610	17,1850	206,8	207,20	206,15	207,04	207,43
13,1370	17,2850	207,4	207,50	206,30	207,94	207,68
14,0634	18,5040	210,5	210,80	209,55	210,30	211,06
16,3816	21,5550	218,4	218,50	216,29	218,01	218,66
18,1894	23,9340	224,15	224,02	222,09	233,40	224,0

536) Aus dieser Tafel ergibt sich die nahe Uebereinstimmung der nach allen Formeln berechneten Werthe mit dem beobachteten, am meisten aber ist dieses der Fall für die geringeren Pressungen bei der von TREDGOLD, für die größeren dagegen bei der der französischen Akademiker, die aber zugleich für Werthe unter 100° C. für gar nicht anwendbar erklärt wird, weil die Abweichungen mit den Verminderungen der Temperatur fortwährend wachsen. Die Ursache hiervon soll darin liegen, daß die einzige in dieser, allerdings sehr bequemen Formel eingeführte Constante aus der letzten, also aus der der höchsten Temperatur zugehörigen Beobachtung entnommen worden ist. Aus diesem Grunde aber wird als sehr wahrscheinlich vorausgesetzt, daß die Formel auch für höhere Temperaturen, mithin so weit, als die technische Anwendung erfordert, hinlängliche Genauigkeit gewährt, und es sind daher in der folgenden Tabelle die Werthe für die ersten 4 Atmosphären nach TREDGOLD's Formel, für die folgenden nach der der französischen Akademiker berechnet zusammengestellt.

Elasticität		Tem- peratu- ren	Druck gegen ein Quadrat- centimeter
Atmosphären	Quecksil- berdruck in Metern		
1,0	0,76	100°,00	1,033 Kilogr.
1,5	1,14	112,20	1,549 —
2,0	1,52	121,40	2,066 —
2,5	1,90	128,80	2,582 —
3,0	2,28	135,10	3,099 —
3,5	2,66	140,60	3,615 —
4,0	3,04	145,40	4,132 —
4,5	3,42	149,06	4,648 —
5,0	3,80	153,08	5,165 —
5,5	4,18	156,80	5,681 —
6,0	4,56	160,20	6,198 —
6,5	4,94	163,48	6,714 —
7,0	5,32	166,50	7,231 —
7,5	5,70	169,37	7,747 —
8	6,08	172,10	8,264 —
9	6,84	177,10	9,297 —
10	7,60	181,60	10,330 —
11	8,36	186,03	11,363 —
12	9,12	190,00	12,396 —
13	9,88	193,70	13,429 —
14	10,64	197,19	14,462 —
15	11,40	200,48	15,495 —
16	12,16	203,60	16,528 —
17	12,92	206,57	17,561 —
18	13,68	209,40	18,594 —
19	14,44	212,10	19,627 —
20	15,20	214,70	20,660 —
21	15,96	217,20	21,693 —
22	16,72	219,60	22,726 —
23	17,48	221,90	23,759 —
24	18,24	224,20	24,792 —
25	19,00	226,30	25,825 —
30	22,80	236,20	30,990 —
35	26,60	244,85	36,155 —
40	30,40	252,55	41,320 —
45	34,20	259,52	46,485 —
50	38,00	265,89	51,650 —

537) Durch RUDBERG veranlaßt unterwarf SPASKY<sup>1</sup> die Beobachtungen der französischen Akademiker und die aus ihnen abgeleitete Formel einer scharfen Prüfung, und fand, daß

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXX. 331.



von 3,3 Atmosphären an die beobachteten Werthe sämmtlich gröfser sind, als die berechneten, und zwar um Unterschiede, deren Maximum bei 18 Atmosphären  $0^{\circ},27$  beträgt. Die Berechnung nach der Methode der kleinsten Quadrate ergab einen Fehler des Coefficienten der Formel von  $-0,00372853$  und des Exponenten von  $+0,00132595$ . Hiernach wird der Coefficient der Dulong'schen Formel statt  $0,7153$  richtiger  $= 0,719$ , der Exponent 5 aber  $= 4,9987$ , und die verbesserte Formel heifst also:

$$f = (1 + 0,719t)^{4,9987}$$

und

$$t = \frac{\sqrt[4,9987]{f} - 1}{0,719},$$

welche allerdings die beobachteten Werthe sehr genau ausdrückt, indem die Differenzen bald positiv, bald negativ sind, die Summe ihrer Quadrate aber nur  $0,14858$  beträgt, statt dafs sie nach der Dulong'schen Formel  $= 0,80718$  ist.

538) Ehe wir zu demjenigen übergehn, was später über diese Formel oder überhaupt in Beziehung auf einen allgemeinen analytischen Ausdruck der Elasticitäten des Wasserdampfes vorgebracht worden ist, müssen wir zuvor den wesentlichen Inhalt einer sehr gediegenen Arbeit mittheilen, welche sich über das Problem im Allgemeinen und über die verschiedenen Versuche, dasselbe zu lösen, verbreitet, um so mehr, als die so eben mitgetheilte Formel blofs für Temperaturen über der Siedehitze des Wassers anwendbar, und blofs auf die Resultate der Versuche gegründet ist, die wir den höchst schätzbaren Bemühungen der französischen Akademiker verdanken. EGEN<sup>1</sup> beschäftigt sich in seiner Abhandlung blofs mit dem mathematischen Theile der Aufgabe, indem er für die bereits bekannt gewordenen Messungen einen allgemeinen analytischen Ausdruck zu finden sucht. Da hierbei zugleich alles dasjenige berücksichtigt worden ist, was der Art. *Dampf* dieses Werkes enthält, so können wir hierüber schnell hinweggehn, und es wird genügen, nur dasjenige aufzunehmen, was zur Erhaltung des Zusammenhanges dieser schätzbaren Uebersicht der wesentlichsten früheren

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XXVII. 9.

emühungen unentbehrlich ist, wobei wir die Nachweisung der  
ellen zu ergänzen uns erlauben werden.

EGEN stellt drei Reihen von Messungen zusammen, die  
am die genauesten zu seyn scheinen, so schwierig es auch ist,  
mentlich bei niederen Graden merkliche Fehler in den An-  
uben der Thermometer und Barometer zu vermeiden. Für  
rade unter dem Gefrierpuncte wählt er folgende:

Nro.	Temperatur	Expansivkraft	Beobachter
1	— 19°,59 C.	$\frac{1}{561}$ Atmosph.	GAY-LUSSAC <sup>1</sup>
2	— 12,50	$\frac{1}{312}$ —	MUNCKE <sup>2</sup>
3	— 6,62	$\frac{1}{223}$ —	AUGUST <sup>3</sup>
4	— 6,25	$\frac{1}{223}$ —	MUNCKE <sup>2</sup>
5	— 4,44	$\frac{1}{200}$ —	DALTON <sup>4</sup>
6	0,00	$\frac{1}{150}$ —	GAY-LUSSAC <sup>1</sup> , DALTON <sup>4</sup> , URE <sup>5</sup> , AUGUST <sup>3</sup>
(7)	— 4,44	$\frac{1}{177}$ —	URE <sup>5</sup>
(8)	0,00	$\frac{1}{165}$ —	MUNCKE <sup>2</sup>

für die Temperaturen zwischen den beiden festen Puncten des  
thermometers scheinen ihm die Messungen von DALTON und  
RE die angemessensten. Die Elasticitäten sind in englischen  
ollen folgende:

Temperaturen	Elasticitäten	Temperaturen	Elasticitäten
0°,00 C.	0,200 Zoll	40°,89 C.	3,30 Zoll
4,44	0,266	60,00	5,76
10,00	0,365	76,67	12,04
15,56	0,520	87,78	19,00
21,11	0,720	93,33	23,60
29,44	1,170	98,89	28,88
32,22	1,360	100,00	30,00
37,78	1,860		

ndlich kommen für die höheren Temperaturen die Beobach-  
ngen der pariser Akademiker allein in Anwendung, und die-  
s wird wohl fortwährend geschehen müssen, bis neue Ver-

1 Biot *Traité* T. I. p. 286. Statt der in Art. *Dampf* Bd. II. S.  
10. Z. 16 angegebenen — 15°,67 C. ist — 15°,67 R. zu lesen.

2 *Physikal. Abhandl.* Giefs. 1816. S. 195.

3 Poggendorff's *Ann.* XIII. 133.

4 *Manchester Mem.* T. V. S. 550.

5 *Philos. Trans.* 1818. p. 356. *Schweigger's Journ.* XXVIII. 329.

suche mit gleicher oder noch gröfserer Genauigkeit angestellt worden sind, was so bald nicht zu erwarten steht. Eine Verbindung derselben mit den früheren könnte der Richtigkeit nur Abbruch thun.

539) Die zunächst folgende Beurtheilung der früheren Formeln stimmt im Ganzen mit dem überein, was in Beziehung auf dieselben bereits gesagt worden ist<sup>1</sup>, und wir begnügen uns daher, die Abweichungen und nöthigen Verbesserungen in Anmerkungen hinzuzufügen. Die erwähnten Formeln sind zuerst die beiden von PRONY, die von G. G. SCHMIDT, von SOLDNER und LAPLACE mit Rücksicht auf die Modificationen, welche diese durch BIOT erhielten. Diesen ähnlich ist die von IVOIR<sup>2</sup> in Vorschlag gebrachte Formel, worin die Coefficienten aus den Beobachtungen von URK bestimmt sind. Hiernach ist für Quecksilberhöhen in englischen Zollen und Thermometergraden nach FAHRENHEIT die Elasticität  $\epsilon$ :

$$\text{Log. } \epsilon = 30 + 0,0087466 (t - 212) - 0,000015178 (t - 212)^2 + 0,000000024825 (t - 212)^3.$$

Bei den letzten drei Formeln wurden nur so viele Beobachtungen aufgenommen, als zur Bestimmung der Coefficienten nöthig waren, PAUCKER<sup>3</sup> aber wandte auf alle zwischen den beiden festen Puncten des Thermometers liegende die Methode der kleinsten Quadrate an, und erhielt dann für englische Zolle und Temperaturen nach der 80theil. Scale:

$$\text{Log. } \epsilon = 30 - 0,019127878274 (80 - t) - 0,0001096547488 (80 - t)^2 + 0,00000010953936 (80 - t)^3.$$

Die dritte Formel dieser Art ist die von KÄMTZ<sup>4</sup>, sie alle aber haben den gemeinschaftlichen Fehler, daß sie bei ihrer Anwendung auf sehr hohe Temperaturen zu widersinnigen Resultaten führen, indem die Elasticität des Dampfes danach wieder abnimmt oder gar negativ wird. Man vermindert diesen Fehler durch die Aufnahme mehrerer Glieder, aber dann werden sie durch ihre Weitläufigkeit unbrauchbar. Weit mehr

1 S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 321 ff.

2 Philos. Magaz. and Ann. T. I. p. 1. Sie ist neuer, als der Art. *Dampf*.

3 Ueber die Anwendung der Methode der kleinsten Quadratsumme auf physikalische Beobachtungen. Mitau 1819. 4. S. 26.

4 Untersuchungen über die Expansivkraft der Dämpfe. Halle 1826. 8. Vergl. Art. *Dampf*. S. 345.



den Beobachtungen, hauptsächlich in den niederen Graden, angemessen und nur für die höheren und höchsten abweichend ist die Formel von August<sup>1</sup>, welcher bemerkte, daß die Expansionen des Wasserdampfes für gleichmäßig wachsende Temperaturen eine geometrische Reihe mit abnehmenden Exponenten bilden, und hiernach annahm, daß sie durch die allgemeine Formel

$$e = am^{\frac{1}{1+\beta t}}$$

sich ausdrücken lassen. Indem er hierin die einzelnen Größen nach bekannten Werthen bestimmte, so erhielt er für metrisches Maß und Centesimalgrade

$$\text{Log. } \epsilon = \frac{23,945371 t}{800 + 3 t} - 2,2960383,$$

also

$$t = \frac{800}{3} \cdot \frac{2,2960383 + \text{Log. } \epsilon}{5,6857520 - \text{Log. } \epsilon}.$$

Dieser analytische Ausdruck hat noch den Vorzug, daß er für die höchsten Temperaturen nicht zu Ungereimtheiten führt, doch ist (§. 535) bemerkt worden, daß er für hohe Temperaturen von den Beobachtungen bedeutend abweichende Werthe giebt.

540) EGEN führt einige vergebliche Versuche, die Relationen zwischen den Temperaturen und den Elasticitäten des Wasserdampfes auszudrücken, die im Artikel *Dampf*<sup>2</sup> nur beiläufig angegeben worden sind, weiter aus. Dahin gehört zuerst das von DALTON aufgestellte Gesetz, wie dieses durch GILBERT<sup>3</sup> mitgetheilt worden ist. Werden die Temperaturunterschiede nach Gröſſen von 11°,25 F. gemessen, und nennt man 1,25 = a, 0,015 = b, so gehören folgende Temperaturen und Expansivkräfte einander zu:

1 Aus den von KÄMTZ zusammengestellten mittleren Werthen der zuverlässigsten Messungen fand er, daß die Divisionen jeder folgenden Gröſſe durch die vorhergehende gleichmäßig abnehmende Quotienten geben. Es ist nämlich  $\frac{4,62}{2,10} = 2,20$ ;  $\frac{10,08}{4,62} = 2,18$ ;  $\frac{20,85}{10,08} = 2,02$ .... Wären alle Quotienten gleich, so bildeten die Elasticitäten eine geometrische Reihe und könnten durch  $e = am^t$  ausgedrückt werden.

2 Bd. II. S. 329. 333. 347.

3 Dessen Annalen Bd. XV. S. 34.

Temperaturen.	Elasticitäten in engl. Zoll.
212 . . . . . 30	
212 + 1 (11,25) . . . 30	(a—b)
212 + 2 (11,25) . . . 30	(a—b) (a—2b)
⋮	⋮
212 + m (11,25) . . . 30	(a—b) (a—2b) (a—3b) . . . (a—mb).

Ferner für Temperaturen unter dem Siedepuncte:

Temperaturen.	Elasticitäten.
212 . . . . . 30	
212 — 1 (11,25) . . . 30	$\frac{1}{a}$
212 — 2 (11,25) . . . 30	$\frac{1}{a(a+b)}$
212 — 3 (11,25) . . . 30	$\frac{1}{a(a+b)(a+2b)}$
⋮	⋮
212 — m (11,25) . . . 30	$\frac{1}{a(a+b)(a+2b) \dots (a+(m-1)b)}.$

Dafs diese Ausdrücke fehlerhaft sind, ergibt sich bald, denn zuerst haben sie keine allgemeine Gültigkeit, weil für m nur ganze Zahlen zulässig sind. Setzt man ferner  $mb=0,25$ , also  $m=16$ , so giebt dieses das Maximum der Expansivkraft für  $212^{\circ} + 180^{\circ} = 392^{\circ} \text{ F}$ , und von hier an werden die Expansivkräfte wieder abnehmend. Setzt man  $mb=1,25$ , so erhält man für die Temperatur  $1145^{\circ},75 \text{ F}$ . die Spannkraft = 1 Zoll und sie bleibt bei allen höheren Temperaturen unverändert. Ebenso verhält es sich mit der von UAN angegebenen Regel, welche EGAN auf folgende Weise anschaulich macht.

Temperaturen.	Elasticitäten in engl. Zoll.
210° F. . . . . 28,9	
210 + 10 . . . . . 28,9	(1,23)
210 + 2 × 10 . . . . . 28,9	(1,23) (1,22)
⋮	⋮
210 + m . 10 . . . . . 28,9	(1,23) (1,22) . . . . . (1,23 — m . 0,01).
Ferner für abnehmende Temperaturen:	
210 — 10 . . . . . 28,9	:(1,24)
210 — 2 × 10 . . . . . 28,9	:(1,24) (1,25)
⋮	⋮
210 — m . 10 . . . . . 28,9	:(1,24) (1,25) . . . . . (1,23 + m . 0,01).

Für  $m=23$ , also  $440^{\circ}\text{F.}$  erhält man das Maximum der Elasticität; von da an nimmt sie ab, und wird für  $m=123$  oder für  $1440^{\circ}\text{F.}=0$ , was unmöglich mit dem Naturgesetze bestehen kann. Die von EVANS aufgestellte Regel, daß die Elasticität sich für  $16\frac{2}{3}$  Grad C. verdoppele, gilt zwar für  $80^{\circ}\text{C.}$ , unter dieser aber bedarf es einer geringeren, über derselben einer größeren Wärmezunahme, wenn die Expansivkraft sich verdoppeln soll. Schon hieraus ergibt sich, daß die von CHRISTIAN<sup>1</sup> aufgestellte Regel, die Elasticität werde durch eine Temperaturerhöhung von  $22^{\circ}\text{C.}$  verdoppelt, nicht allgemein gültig sein kann; sie paßt nur unmittelbar über dem Siedepuncte. Ueber seine allgemeine Formel ist am gehörigen Orte<sup>2</sup> ausführlich gehandelt worden. Die von den französischen Akademikern (§. 535) gleichfalls verworfene Formel von TREGASKIS<sup>3</sup> ist auf die Voraussetzung gegründet, daß die Elasticitäten und Temperaturen geometrische Progressionen bilden, deren Exponenten 1 und 1,2 seyn sollen. Hiernach wäre

$$\varepsilon = 2^{\frac{\text{Log. } t - 2}{\text{Log. } 1,2}}$$

der

1 Mécanique industrielle. T. II. p. 240. Diese Formel wird als vorzugsweise geeignet zur Berechnung des Effectes der Dampfmaschinen in Schutz genommen durch BEZAINE, in Mém. de l'Acad. de Pétersb. VI<sup>me</sup> Sér. T. II. Livr. III. Sobald man bloß diesen Zweck im Auge hat, läßt sich dagegen nichts einwenden; denn der gewöhnliche Druck bei Dampfmaschinen ist der atmosphärische oder ein nur wenig höherer, und wenn man auch zu höheren Pressungen bei den sogenannten Hochdruckmaschinen übergeht, so geschieht dieses doch nicht einer solchen Ausdehnung, daß hieraus bedeutende Abweichungen von der aufgestellten Regel erwachsen könnten. Ganz anders aber gestaltet sich die Sache, wenn von einer Formel die Rede ist, die eben sowohl die Elasticitäten bei sehr niederen, als auch bei sehr hohen Temperaturen den Messungen genügend ausdrücken soll. Eben dieses läßt sich sagen über das durch DUFOUR ausgesprochene Gesetz, welches für die Zunahme des Druckes um eine Atmosphäre von  $100^{\circ}$  eine stets abnehmende Vermehrung der Thermometergrade annimmt. Hiernach gehören für 1; 2; 3; 4; 5; 6; 7 u. s. w. Atmosphären Druck die Temperaturen: 100; 122; 135; 145; 153; 160; 166 u. s. w., deren Unterschiede = 22; 15; 10; 8; 7; 6 u. s. w. sind.

2 S. Art. Dampf. Bd. II. S. 337.

3 Ann. de Chim. et Phys. 1830. Janv. Edinburgh Journ. of Science. N. XIX. p. 68, N. XX. p. 282.

X. Bd.

Yyy



$$\text{Log. } \varepsilon = \frac{(\text{Log. } t - 2) \text{ Log. } 2}{\text{Log. } 1,2},$$

doch weicht dieses in höheren Temperaturen sehr merklich von den Beobachtungen ab.

YOUNG's Formel und die von SOUTHERN sind oben (§. 535) erwähnt worden, es wird hier aber hinzugesetzt, daß JON FARRY in seinem großen Werke über Dampfmaschinen<sup>1</sup> statt der Gröfse  $T = t + 52$ , welche SOUTHERN selbst in  $T = t + 51,5$  verwandelt hatte, die Gröfse  $T = t + 51,3$  wählte. Wendet man diese unbedeutend veränderte Formel an, so zeigen sich folgende Abweichungen der nach ihr berechneten und durch sichere Beobachtungen gefundenen Werthe:

Expansivkraft		Temperaturen		Unterschiede.
		wahre	berechnete	
$\frac{1}{130}$ Atmosph.		0°, 0 C.	1°, 6 C.	+ 1°, 6
2	—	121,1	121,1	0,0
4	—	145,0	145,5	+ 0,5
8	—	171,8	173,3	+ 1,5
16	—	203,1	204,6	+ 1,5
24	—	224,2	225,4	+ 1,2

In niedrigen und sehr hohen Temperaturen weicht sie also in meisten ab, weniger aber, als irgend eine der frühern Formeln. Die ihr fast gleiche von CRAIGHTON wird hier blofs beiläufig erwähnt, sie heisst aber, wie POGGENDORFF in einer Anmerkung hinzusetzt:

$$6 [\text{Log. } (t + 85) - 2,22697] = \text{Log. } (\varepsilon - 0,09).$$

Ebenso giebt EGEN nur kurz die Formel von CORIOLIS an, prüft aber näher die von TREDGOLD, welche nach ihm für  $t$  in Graden nach F. und  $\varepsilon'$  = der Elasticität in englischen Zollen der Quecksilbersäule heisst:

$$\varepsilon' = \frac{(t' + 100)^6}{177},$$

nach MELLETT aber für Meter und Centesimalgrade:

$$100 \varepsilon'' = \frac{(t + 73)^6}{84},$$

oder besser

$$100 \varepsilon'' = \frac{(t + 75)^6}{85}.$$

<sup>1</sup> A Treatise on the Steam-Engine. Lond. 1828. 4. p. 72.

Die Prüfung derselben giebt folgende Resultate:

Expansivkraft	Temperatur		Abweichung.
	wahre	berechnete	
$\frac{1}{150}$ Atmosph.	0°,0 C.	1°,3 C.	+ 1°,3 C.
0,25 —	65,5	63,8	— 1,7
0,5 —	81,7	80,9	— 0,8
2 —	121,1	121,4	+ 0,3
4 —	145,0	145,4	+ 0,4
8 —	171,8	172,4	+ 0,6
20 —	214,7	213,2	— 1,5
24 —	224,2	222,1	— 2,1

wonach also die Unterschiede gröfser sind, als wenn man nach **MARIE**'s Formel rechnet. Die von den französischen Akademikern gefundene Formel weicht von den Beobachtungen bei niederen Temperaturen noch stärker ab, als die zuletzt erwähnten, für höhere Temperaturen über der Siedehitze nur um 0°,6, wonach sie also in diesem Bereiche für ziemlich genau gelten kann.

Endlich prüft **EGEN** noch diejenigen Formeln, welche auf theoretische Gründe gestützt sind. Dahin gehört zuerst die von **POISSON**, worüber er auf gleiche Weise urtheilt, als bereits oben<sup>1</sup> geschehen ist. **MAYER**'s Formel verwirft er deswegen, weil sie zu sehr von den Beobachtungen der pariser Akademiker abweichende Resultate giebt. Eben dieses ist der Fall, wenn man in ihr die aus **ANZBERGER**'s Versuchen entnommenen Constanten einführt<sup>2</sup>, oder diejenigen, welche **KÄMTZ**<sup>3</sup> aus **DALTON**'s Messungen mittelst der Methode der kleinsten Quadrate gefunden hat, wonach sie für pariser Zolle und Grade nach **R.** heifst:

$$\text{Log. } \varepsilon = 5,626 + \text{Log. } (213,34 + t) - \frac{1680,5944541}{213,34 + t},$$

so dafs also nach **EGEN** diese Formel, ungeachtet der grofsen Aufmerksamkeit, die man ihr in Deutschland geschenkt hat, gänzlich zu verwerfen scheint. Die zuletzt gleichfalls erwähnte Formel von **ROCHE** ist oben (§. 535) schon mitgetheilt worden.

541) Ehe wir die weiteren Untersuchungen hier aufnehmen,

<sup>1</sup> S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 342. Vergl. G. LXXVI. 280.

<sup>2</sup> Auch hierüber s. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 343 ff.

<sup>3</sup> Untersuchungen über die Expansivkraft der Dämpfe. Halle 1826.

sey es uns erlaubt, einige Bemerkungen vorzuschicken. Ob die Mayer'sche Formel in der That so verwerflich sey, als hier angenommen wird, bleibt noch immer fraglich. Auf jeden Fall sind die Principien, worauf sie beruhet, nicht durchaus verwerflich, das Mittel der Prüfung aber, sie den späteren Messungen, namentlich denen der Pariser Akademiker, anzupassen, muß nothwendig als unzulässig erscheinen. Ein Hauptelement derselben ist der Coefficient der Ausdehnung expansibler Flüssigkeiten durch Wärme. Dieser ist  $= \frac{1}{273}$  nach der 80theil. Scale, also 0,003755 für 1° C. angenommen, und da er nach den neuesten Untersuchungen (§. 493) nur 0,003646 beträgt, so konnte schon aus diesem Grunde die numerische Entwicklung der Formel keine richtigen Gröfsen geben. Zur Bestimmung der Constanten wurden die Resultate der damals bekannten Messungen, und unter diesen die von ARZBERGER, genommen; da aber viele der ersteren und namentlich die letzteren nach den Pariser Messungen als falsch erscheinen, so war es weder für ARZBERGER noch für KÄMTZ möglich, auf diesem Wege zu einer den Beobachtungen der Pariser Akademiker genügenden Formel zu gelangen. Endlich nahm MAYER den atmosphärischen Luftdruck zu 336 Par. Linien an, statt daß derselbe 0,76 Meter oder 336,905 Par. Linien beträgt, wonach also alle Bestimmungen für Atmosphären im Verhältniß von 336:336,905 zu klein sind. Inzwischen könnte Letzteres keine sehr bedeutenden Unterschieden herbeiführen, wenn nur die für höhere Temperaturen zum Grunde gelegten Messungen genauer wären, allein die französischen Akademiker bemerken (§. 534), daß die Temperatur von 222° C., welche ARZBERGER für 20 Atmosphären gefunden hat, nach ihnen einem Drucke von 23 Atmosphären zugehöre, der Unterschied der Temperaturen für diese beiden Pressungen beträgt aber 7°,2 C., und hieraus folgt daher nothwendig, daß alle nach einer Formel berechneten Temperaturen, worin jene Messungen eingeführt sind, zunehmend zu hoch seyn müssen. Vergleichen wir die den höheren Pressungen zugehörigen Temperaturen, wie sie im Art. *Dampf* nach der Mayer'schen Formel berechnet worden sind, mit den durch die französischen Akademiker gefundenen, so erhalten wir folgende Unterschiede in genäherten Werthen:



Atmosphären	Temperaturen		Unterschiede.
	MAYER	AKADEMIKER	
5	155° C.	153° C.	2° C.
10	185	181	4
15	205	200	5
20	221	214	7

Hieraus ergibt sich, daß die Formel mit einem Fehler behaftet ist, welcher durch Einführung richtiger Constanten wegfallen würde. Der Mangel an Uebereinstimmung der nach ihr berechneten Werthe mit den Pariser Messungen, die bei der Bestimmung der Constanten gar nicht, statt ihrer aber erwiesen falsche berücksichtigt wurden, beweiset also durchaus nicht gegen ihre Zulässigkeit, vielmehr ist es rücksichtlich ihrer Einfachheit und Bequemlichkeit, wie nicht minder der Richtigkeit der Principien, die bei ihr zum Grunde liegen, allerdings der Mühe werth, nach Einführung neuer Constanten zu versuchen, wie nahe die nach ihr berechneten Werthe mit den genauesten, durch Beobachtungen gefundenen übereinstimmen.

Die zweite Bemerkung betrifft die Frage, welche bereits erörtert wurde<sup>1</sup>, ob nämlich die Elasticität des Dampfes über dem Siedepuncte des Wassers anderen Gesetzen unterliege, als unter demselben. Nach abermaliger Prüfung glaube ich dieselbe auch jetzt noch verneinen zu müssen, und zwar aus dem einfachen Grunde, weil das Sieden nicht an eine gewisse Temperatur gebunden ist, sondern lediglich vom Luftdrucke abhängt, mithin auch keinen Wendepunct der Elasticitäten herbeiführen kann. Man könnte auch noch das Argument geltend machen, daß die Wärme des Dampfes, welche seine Elasticität bedingt, eine constante Gröfse ist, sobald wir die Summe der latenten und der sensiblen nehmen, und also auch hier keine Grenze eintritt, außer dann, wenn die latente = 0 wird, also etwa bei 150° C. Ist aber diese Annahme gegründet, so kann auch die Formel der französischen Akademiker nicht völlig richtig seyn, da sie die Elasticitäten des Dampfes unter dem Siedepuncte nicht genau ausdrückt, vielmehr muß man bei der Auffindung einer jeden Formel sowohl die geringsten, als auch die größten Elasticitäten berücksichtigen, was auch bei spätern Versuchen geschehen ist.

<sup>1</sup> S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 550.

542) EGEN hielt es nicht für rätlich, auf theoretische Argumentationen eine Formel zu gründen, weil uns die eigentlichen Gesetze für das Verhalten der Wärme rücksichtlich der durch sie bewirkten Expansion noch nicht hinlänglich bekannt sind, und er zog daher vor, diese aus den ihm als die genauesten erscheinenden Messungen zu entwickeln, indem er diejenige Reihe aufsuchte, welche die Temperaturen für eine geometrische Progression der Elasticitäten bilden. Hierzu verhalf ihm die Aufsuchung folgender Differenzen:

Expansion Atmosph.	Tempe- raturen	Differenzen		
		$\Delta'$	$\Delta''$	$\Delta'''$
$\frac{1}{128}$	2°,3 C.			
$\frac{1}{64}$	13,6 —	11,3		
$\frac{1}{32}$	25,4 —	11,8	0,6	
$\frac{1}{16}$	37,9 —	12,5	0,7	0,1
$\frac{1}{8}$	51,2 —	13,3	0,8	0,1
$\frac{1}{4}$	65,5 —	14,3	1,0	0,2
$\frac{1}{2}$	81,7 —	16,2	1,8	0,8
1	100,0 —	18,3	2,1	0,3
2	121,1	21,1	2,8	0,7
4	145,0	23,9	2,8	0,0
8	171,8	26,8	2,9	0,1
16	203,1	31,3	4,5	1,6

Nimmt man die dritten Differenzen als constant an, so läßt sich hieraus eine Reihe für die Temperaturen bilden, deren erstes Glied durch a, das erste Glied der Reihe der ersten Differenz durch b, das zweite Glied der zweiten Differenz durch c und die constante Differenz durch d bezeichnet werden möge. Auf diese Weise erhält man folgende 9 Bedingungsgleichungen:

$$\begin{aligned}
 1) \quad & 37,9 = 2,3 + 36b + 3c + d \\
 2) \quad & 51,2 = 2,3 + 46b + 6c + 4d \\
 3) \quad & 65,5 = 2,3 + 56b + 10c + 10d \\
 4) \quad & 81,7 = 2,3 + 66b + 15c + 20d \\
 5) \quad & 100,0 = 2,3 + 76b + 21c + 35d \\
 6) \quad & 121,1 = 2,3 + 86b + 28c + 56d \\
 7) \quad & 145,0 = 2,3 + 96b + 36c + 84d \\
 8) \quad & 171,8 = 2,3 + 106b + 45c + 120d \\
 9) \quad & 203,1 = 2,3 + 116b + 55c + 165d
 \end{aligned}$$

Hieraus fand EGEN durch eine einfache Methode  $b = 11,51$ ;  $c = 0,15$ ;  $d = 0,40$ . Eine hiernach gebildete Reihe gab mit

der gegebenen so genau übereinstimmende Werthe<sup>1</sup>, daß dieses zur weiteren Entwicklung der Formel aufforderte. Heißt  $n$  die Ordnungszahl eines Gliedes in der Reihe der Temperaturen, so ist:

$$t = a + \frac{n-1}{1} b + \frac{(n-1)(n-2)}{1 \cdot 2} c + \frac{(n-1)(n-2)(n-3)}{1 \cdot 2 \cdot 3} d$$

oder:

$$t = (a - b + c - d) + (b - \frac{1}{2}c + \frac{1}{6}d)n + (\frac{1}{2}c - d)n^2 + \frac{1}{6}dn^3.$$

Setzt man in der Reihe der Expansivkräfte das zu  $t$  gehörige Glied  $= e$ , das erste Glied  $\frac{1}{128} = a'$  und den Progressions-Exponenten  $= e'$ , so ist (für diese geometrische Reihe)

$$e = a' \cdot e'^{n-1}$$

oder:

$$n = \frac{\text{Log. } e - \text{Log. } a'}{\text{Log. } e'} + 1 = \frac{\text{Log. } e}{\text{Log. } e'} - \frac{\text{Log. } a'}{\text{Log. } e'} + 1.$$

Um abzukürzen, sey  $\frac{\text{Log. } a'}{\text{Log. } e} - 1 = r$ ;  $\frac{\text{Log. } e}{\text{Log. } e'} = x$ ;  
 $a - b + c - d = \delta$ ;  $b - \frac{1}{2}c + \frac{1}{6}d = \gamma$ ;  $\frac{1}{2}c - d = \beta$ ;  $\frac{1}{6}d = \alpha$ ,  
 wonach  $n = x - r$ . Dieses substituirt giebt:

$$t = \delta - (ar^2 - \beta r + \gamma)r + [(3ar - 2\beta)r + \gamma]x - (3ar - \beta)x^2 + \alpha x^3,$$

oder auch:

$$t = \delta - (ar^2 - \beta r + \gamma)r + \frac{(3ar - 2\beta)r + \gamma}{\text{Log. } e'} \text{Log. } e + \frac{\beta - 3ar}{\text{Log.}^2 e'} \text{Log.}^2 e + \frac{\alpha}{\text{Log.}^3 e'} \text{Log.}^3 e.$$

Es ist aber

$a = 2,3$ ;  $b = 11,51$ ;  $c = 0,15$ ;  $d = 0,4$ ;  $e' = 2$ ;  $a' = \frac{1}{128}$ ,  
 folglich auch

$$\alpha = 0,0666667; \beta = -0,325; \gamma = 12,0183333;$$

$$\delta = -9,46; r = -8.$$

Werden diese Werthe substituirt, so erhält man

$$t = 100,02 + 65,1707 \text{Log. } e + 14,07 \text{Log.}^2 e + 2,444 \text{Log.}^3 e \quad (1)$$

und es ist:

$$\text{Log. } 65,1707 = 1,81405; \text{Log. } 14,07 = 1,14830;$$

$$\text{Log. } 2,444 = 0,38808.$$

Uebergehn wir die Abänderung der Coefficienten, wodurch EGGE eine zweite, die Fehler noch mehr vermindernde, Formel erhielt, und die Vergleichung der berechneten mit den beobach-

1 Die Summe der Fehler beträgt  $-0,3$ .



teten Werthen, woraus dieses hervorgeht, so verdient bemerkt zu werden, daß er zur schärferen Bestimmung der Coefficienten 29 Beobachtungen auswählte, die er für die genauesten hielt, sie nach der Methode der kleinsten Quadrate berechnete und dadurch folgende bis zur dritten Potenz gehende Gleichung erhielt:

$$t = 100 + 64,86106 \text{ Log. } e + 14,14528 \text{ Log.}^2 e + 2,50778 \text{ Log.}^3 e \dots \text{ (III).}$$

Als aber auch diese noch Abweichungen zeigte, die ihm zu groß schienen, hielt er für besser, die Formel bis zur vierten Potenz auszudehnen, wonach sie allgemein ausgedrückt heißt:

$$t = 100 + s \text{ Log. } e + r \text{ Log.}^2 e + q \text{ Log.}^3 e + p \text{ Log.}^4 e.$$

Zur Auffindung der Coefficienten dienten die auch früher gewählten 29 Beobachtungen, und diese gaben folgende Gleichungen:

- 1)  $3145,167086 p - 1291,8504756 q + 611,462044 r - 232,8610878 s + 9686,6026822 = 0$
- 2)  $1291,8504756 p - 611,462044 q + 232,8610878 r - 139,6054183 s + 7294,4778232 = 0$
- 3)  $611,462044 p - 232,8610878 q + 139,6054183 r - 38,9095565 s + 1132,91996 = 0$
- 4)  $232,8610878 p - 139,605183 q + 38,9095565 r - 44,6811735 s + 2697,780132 = 0.$

Aus diesen Gleichungen ergeben sich folgende Coefficienten:

$s = 64,29512$	$\text{Log. } s = 1,8081780$
$r = 13,89479$	$\text{Log. } r = 1,1428520$
$q = 2,909769$	$\text{Log. } q = 0,4638586$
$p = 0,1742634$	$\text{Log. } p = 0,2412062 - 1$

wonach also die Gleichung ist:

$$t = 100 + 64,29512 \text{ Log. } e + 13,89479 \text{ Log.}^2 e + 2,909769 \text{ Log.}^3 e + 0,1742634 \text{ Log.}^4 e \dots \text{ (IV).}$$

Da die Rechnung nach der Formel (III) kürzer ist, als nach der Formel (IV), so theilen wir die Tabelle ganz mit, worin Esau die Abweichungen der nach beiden berechneten Werthe von den beobachteten zusammengestellt hat. Man übersieht bald, daß die Beobachtungen über  $100^\circ$  aus den französischen (§. 534) für Atmosphären von 0,76 Meter Quecksilberdruck, die von  $100^\circ \text{ C.}$  bis  $0^\circ$  aus den englischen von DALTON und URE, die für  $0^\circ$  von GAY-LUSSAC und die für noch niedrigere Temperaturen aus den oben (§. 538) mitgetheilten entnommen sind. Hiernach kann jede einzelne leicht an den angegebenen Orten aufgefunden werden, und ebenso leicht ist es, die nach den For-

meln berechneten Werthe aus den angegebenen Unterschieden zu finden. Diejenigen der beobachteten Werthe, welche zur Bestimmung der Coefficienten dienten, sind mit einem Sternchen (\*) bezeichnet,

Elasticitäten		beobacht. Temper.	Abweichungen nach Formel III. Formel IV.	
23,93 Atmosph.		223°,9 C.	— 0°,99 C.	— 0°,56 C.
22,66*	—	220,4	— 0,27	+ 0,09
21,60*	—	218,3	— 0,60	— 0,29
21,31	—	217,3	— 0,28	+ 0,01
20,44	—	215,1	— 0,16	+ 0,08
18,55*	—	210,5	— 0,35	— 0,21
18,16*	—	209,1	0,00	+ 0,13
17,13*	—	206,1	+ 0,15	+ 0,24
14,53*	—	198,5	— 0,08	— 0,11
13,19*	—	193,7	+ 0,23	+ 0,13
11,66	—	188,4	— 0,34	— 0,25
10,60*	—	183,7	+ 0,37	+ 0,16
9,89*	—	180,7	+ 0,31	+ 0,09
8,11	—	172,1	+ 0,43	+ 0,13
7,61	—	169,5	+ 0,36	+ 0,06
7,39*	—	168,4	+ 0,24	— 0,06
6,51	—	163,2	0,00	— 0,05
5,12*	—	153,7	+ 0,30	— 0,02
4,86*	—	151,9	+ 0,10	— 0,23
2,14*	—	123,0	+ 0,06	— 0,13
1,00*	—	100,0	0,00	0,00
28,88*	engl. Zoll	98,89	+ 0,04	+ 0,05
23,60*	—	93,33	+ 0,04	+ 0,12
19,00*	—	87,78	— 0,38	— 0,01
12,04*	—	76,67	— 0,32	— 0,15
5,76*	—	60,00	— 0,35	+ 0,03
3,30*	—	48,89	— 0,27	— 0,01
1,86*	—	37,78	+ 0,10	+ 0,09
1,36*	—	32,22	+ 0,08	— 0,01
1,17*	—	29,44	+ 0,24	+ 0,10
0,72*	—	21,11	+ 0,28	+ 0,03
0,52*	—	15,56	+ 0,43	+ 0,09
0,365	—	10,00	+ 0,03	— 0,25
0,266	—	4,44	+ 0,34	+ 0,07
2,24*	Par. Lin.	0,00	0,00	— 0,19
1,80*	—	— 4,44	— 0,42	+ 0,61
1,51*	—	— 6,62	— 0,14	— 0,12
1,08*	—	— 12,50	— 0,17	+ 0,18
0,60	—	— 19,59	— 3,67	— 2,64

Wenn man die Unterschiede, welche zu  $223^{\circ},9$ , zu  $-4^{\circ},4$  und zu  $-19^{\circ},59$  gehören, wegläßt, da die erste Messung wohl nicht genau genug seyn dürfte, bei so tiefen Temperaturen aber, als die, welcher die letzte zugehört, die verschwindend geringen Elasticitäten scharf zu messen wohl überhaupt nicht möglich seyn dürfte, und für die mittlere endlich die beiden Bestimmungen von DALTON und URE unter sich stärker abweichen, als die Formel von dem Mittel ihrer Messungen, so sind die übrigen Abweichungen nicht bedeutend und zeugen für die Pafslichkeit der Formel, welche zugleich den Vorzug hat, daß sie für höhere Temperaturen nicht zu widersinnigen Resultaten führt.

Mit Recht bemerkt EGGEN, daß die Anwendung der Formel zur Auffindung der Elasticitäten für gegebene Temperaturen zu einer biquadratischen Gleichung führe, glaubt aber, daß die hiernach sehr mühsame Rechnung durch eine Hilfstabelle bequemer gemacht werden könne, und zwar um so leichter, wenn die Aenderung der Elasticität für kleine Temperatur-Unterschiede bekannt sey. Um hierzu zu gelangen, differentiirt er die Formel, und findet hiernach die Aenderung der Temperatur für

1	Par. Lin. Untersch.	bei	336,9	Lin. Dampfdruck	=	$0^{\circ},083$	C.
1	— — —	—	330,9	— — —	=	$0,084$	
1	— — —	—	324,9	— — —	=	$0,086$	

wonach zugleich die Bestimmung des *Siedepunctes* der *Thermometer*<sup>1</sup> corrigirt werden kann.

543) Nach einer so reichhaltigen Bearbeitung dieses Gegenstandes kann nur noch eine spärliche Nachlese übrig bleiben. Dahin gehört eine noch nicht veröffentlichte oder mir noch nicht zu Gesicht gekommene Arbeit von BIOT, worüber erst eine vorläufige Anzeige bekannt geworden ist<sup>2</sup>. Hieraus erfahren wir zugleich, daß GAY-LUSSAC sehr genaue Messungen der Elasticitäten des Wasserdampfes zwischen  $-20^{\circ}$  bis  $+100^{\circ}$  C. angestellt und ihm die Resultate vorläufig mitgetheilt hat, aus denen und den erwähnten der französischen Akademiker es ihm gelang, eine Formel zu construiren, welche

1 Vergl. *Thermometer*. Bd. IX. S. 891.

2 L'Institut. 1833. N. XXVI. p. 222. Poggendorff's Ann. XXXI. 42. Conn. de Temps pour 1839. Compt. rend. T. VI. p. 389. Poggendorff's Ann. XLIV. 627.



die Elasticitäten des Dampfes zwischen  $-20^{\circ}$  bis  $+220^{\circ}$  mit allen diesen Messungen genau übereinstimmend ausdrücken soll. Ueber die von ihm befolgte, bloß im Allgemeinen angegebene Methode läßt sich hier nicht wohl etwas Bestimmtes mittheilen, jedoch bemerkt er, daß die Elasticität des Dampfes nach jeder Formel nicht bis ins Unendliche, sondern nur bis 1200 Atmosphären wachsen könne<sup>1</sup>. Auf eine später bekannt gewordene Bemerkung von PAMBOUR, daß man das Verhältniß der Elasticitäten des Wasserdampfes zu den Temperaturgraden noch nicht genau kenne, erwiderte BIOT, er habe unlängst der Akademie eine dieser Aufgabe genügende Formel für die Temperaturen von  $-20^{\circ}\text{C.}$  bis  $+220^{\circ}\text{C.}$  mitgetheilt, und wir erfahren hier zugleich, daß die Formel heißt:

$$\text{Log. } f_t = a - a_1 \alpha_1^{20+t} - a_2 \alpha_2^{20+t}.$$

Hierin bezeichnet  $f_t$  das Maximum der Spannkraft des Dampfes bei der Temperatur  $t$  in Centesimalgraden des corrigirten Thermometers in Millimetern der Quecksilbersäule des Barometers bei  $0^{\circ}$  Temperatur. Ferner ist

$$a = 5,96131330259$$

$$\text{Log. } a_1 = 0,82340688193 - 1$$

$$\text{Log. } a_2 = 0,74110951837$$

$$\text{Log. } \alpha_1 = -0,01309734295$$

$$\text{Log. } \alpha_2 = -0,00212510583$$

Die Bestimmung der Coefficienten soll nicht mehr als 4 beobachtete Werthe, 2 unter und 2 über  $100^{\circ}\text{C.}$  bedurft haben; adels bemerkt BIOT zugleich in einer Anmerkung, daß er zuerst die Constanten bestimmt, dann durch Vergleichung mit den Beobachtungen dieselben stets mehr annähernd verbessert habe.

Wir müssen uns vorerst mit diesen kurzen Andeutungen begnügen, und erwarten, daß sowohl GAY-LUSSAC seine neuen Beobachtungen, als auch BIOT das Detail seiner Berechnungen mittheilt. Beiläufig möge hier noch bemerkt werden, daß JOHN COTT RUSSEL<sup>2</sup> die verschiedenen, ihm bekannten Formeln über die Elasticitäten der Dämpfe zusammengestellt hat und

---

1 Nach der Mayer'schen Formel läßt sich die Berechnung, so weit man will, fortsetzen; ob aber die gefundenen Werthe dann auch richtig sind, das läßt sich nicht entscheiden, so lange die Theorie noch nicht absolut sicher begründet ist.

2 Edinb. Philos. Trans. 1838. L'Institut 1839. 7me Ann. N. 299.

hierdurch zu der Ueberzeugung gelangt ist, daß die Erfahrungen mit DALTON's Hypothese sehr wohl übereinstimmen.

544) Ehe die französischen Versuche bekannt waren, gleichzeitig mit der Anstellung derselben, unternahm SCHITKO<sup>1</sup>, das Verhalten des Wasserdampfes im Allgemeinen unter bestimmte Gesetze zu bringen. Hierbei legt er diejenigen Sätze zum Grunde, die er über die Ausdehnung der Körper von jeglicher Aggregatform aufgestellt hat (§. 471), und untersucht dann zuerst die Dichtigkeit des Wasserdampfes, dann die Elasticität desselben, und zwar sowohl die specifische, als auch die absolute. Unter der ersteren versteht er diejenige, welche der Dampf von gegebener Dichtigkeit zeigt, wenn er durch Wärme ausgedehnt wird; allein es liegt in der Natur der Sache, daß sich die Dichtigkeit mit dem Wechsel der Temperatur ändert, hiernach also seine Elasticität stets eine verschiedene seyn muß, je nach den Wärmegraden, wovon man ausgeht. Nimmt man die Dichtigkeit desselben beim Siedepuncte als Einheit, so ist (§. 471) für jeden andern Wärmegrad der Centesimalscale die *specifische Elasticität*:

$$e = (1 + \mu)^{x-x_0} = \frac{(1 + \mu)^x}{1,375}, \text{ und}$$

$$\text{Log. } e = x \text{ Log. } (1 + \mu) - \text{Log. } 1,375.$$

Es soll aber nach den bekannten Bestimmungen der Ausdehnung der Luft durch Wärme  $\text{Log. } (1 + \mu) = 0,0017256$  seyn, und da  $\text{Log. } 1,375 = 0,1383027$  ist, so hat man

$$\text{Log. } e = 0,0017256x - 0,1383027.$$

Es scheint mir nicht geeignet, die hiernach von 100° bis 300° C. berechneten specifischen Elasticitäten des Wasserdampfes hier aufzunehmen. Im Allgemeinen ersieht man aus der Formel, daß für eine arithmetische Reihe der Temperaturen die specifischen Elasticitäten der Dämpfe in einer geometrischen wachsen.

Die absolute Elasticität des Wasserdampfes betrachtet SCHITKO als eine Function seiner Dichtigkeit und specifischen Elasticität, und wenn daher beide für gegebene Temperaturen über dem Siedepuncte bekannt sind, so ergeben sich hieraus die Elasticitäten von selbst. Heißt nämlich die Dichtigkeit  $d$  und die

specifische Elasticität  $e$ , so ist die absolute Elasticität  $E$  das Product dieser beiden Gröfsen, also

$$\epsilon = d e \text{ und } \text{Log. } E = \text{Log. } d + \text{Log. } e.$$

Werden hierin die Werthe von  $d$  (§. 552) und von  $e$  substituirt, so hat man

$$\text{Log. } E = 4 \text{Log. } x + \text{Log. } (1 + \gamma x) + 0,0017256 x - 7,8404207.$$

Hierbei ist die Elasticität des Wasserdampfes bei der Siedehitze als Einheit angenommen. Will man diese Gröfse auf eine andere, z. B. auf die Höhe einer Quecksilbersäule oder den Druck gegen eine gegebene Fläche reduciren, so versteht sich von selbst, dafs, wenn diese Gröfse  $= a$  gesetzt wird, die Elasticität hiernach

$$E' = a E, \text{ also } \text{Log. } E' = \text{Log. } a + \text{Log. } E$$

seyn mufs. SCHITKO theilt in einer Tabelle von  $100^\circ$  bis  $200^\circ$  die hiernach berechneten, mit den damals bekannten Versuchen verglichenen, Werthe mit, und da es interessant ist, die nahe Uebereinstimmung zu überblicken, so nehme ich dieselbe hier gleichfalls auf.

Temp.	SCHITKO	URE	ARZ- BERGER	CHRI- STIAN	SCHMIDT	BETAN- COURT
100° C.	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000	1,0000
105	1,1997	1,2120	1,1872	1,1671	1,2136	1,2356
110	1,4269	1,4372	1,4016	1,3661	1,4371	1,5074
115	1,6836	1,6882	1,6466	1,5990	1,7150	1,8033
120	1,9721	1,9845	1,9291	1,8695	2,0253	2,1606
125	2,2949	2,2953	2,2432	2,1903	2,3928	2,5550
130	2,6540	2,6737	2,5879	2,5642	2,7935	3,0000
135	3,0522	3,1206	2,9822	3,0009	3,2877	3,3291
140	3,4918	3,6235	3,4197	3,5130	3,8993	
145	3,9754		3,9089	4,1120		
150	4,5020		4,4701	4,8125		
155	5,0849		5,0423	5,4531		
160	5,7163		5,6952	6,2753		
165	6,4023		6,4141	6,6937		
170	7,1459		7,1997	7,6927		
175	7,9499		8,0316			
180	8,7677		8,9892			
185	9,7507		10,0000			
190	10,7535		11,0910			
195	11,8287		12,2724			
200	12,9794		13,5441			



Für wenige Atmosphären ist die Uebereinstimmung mit den Resultaten der Versuche hinlänglich genau, mit steigender Temperatur aber wachsen die Abweichungen so sehr, daß die Formel danach ihre Brauchbarkeit für die praktische Anwendung verlieren muß, denn nach ihr eilen die Temperaturen noch mehr voraus, als nach der von ANZBERGER, die aus dieser Ursache von den Mitgliedern der Pariser Akademie verworfen wurde. Eine Vergleichung macht dieses anschaulich. Nach den Pariser Beobachtungen gehören zu  $200^{\circ}\text{C}$ . 14,91 Atmosphären, nach der Formel aber nur 12,9794, so daß der Unterschied fast 2 Atmosphären beträgt.

545) Für die Messung der Elasticität des Dampfes bei niederen Temperaturen ist in den neuesten Zeiten auf experimentalem Wege gar nichts geschehn<sup>1</sup>, und es ist daher um so nöthiger, hier noch einen Apparat namhaft zu machen, welchen PRÉCHTL<sup>2</sup> für diesen Zweck höchst sinnreich construiert hat. Es wird genügen, denselben nur nach seinen wesentlichsten Elementen anzudeuten, weil das Einzelne dann verschiedener Modificationen fähig ist. Der Haupttheil besteht aus einer etwa zwei Linien weiten Glasröhre, welche in ihrer Mitte so umgebogen ist, daß ihre beiden Schenkel in einem Abstände von 1 bis 2 Zoll von einander parallel in die Höhe gehen. Der eine Schenkel derselben wird wie eine Barometerröhre zugeblasen, der andere in eine feine Spitze ausgezogen; dann wird so viel Quecksilber hineingebracht, als erforderlich ist, den einen Schenkel und die Krümmung auszufüllen, und dieses wird so ausgekocht, wie es bei Barometern üblich ist. Hierauf bringt man in den andern Schenkel eine hinlängliche Quantität Wasser, die nicht zu gering seyn darf, läßt dieses so lange sieden, bis kein tropfbarflüssiges Wasser mehr vorhanden ist, die Dämpfe aber sämmtlich aus der Spitze entwichen sind, und bläst diese an der Lampe zu, damit auch dieser Schenkel völlig luftleer werde. Diese so zubereitete und vertical aufgestellte Röhre muß sonach zwei Quecksilbersäulen zeigen, deren eine um so viel kürzer ist, als die der jederzeitigen Wärme proportionale Elasticität des Wasserdampfes beträgt. Immerhin wird es am besten seyn,

Fig.  
80.

1 Dieses gilt nur, insofern die §. 543 erwähnten Messungen von GAY-LUSSAC noch nicht bekannt geworden sind.

2 Wiener Zeitschrift, Bd. I. S. 383.

dafs so wenig Wasser als möglich in dem einen Schenkel bleibe, denn in diesem Falle zeigt sich bei verminderter Temperatur blofs ein geringer, an den inneren Wandungen desselben haftender Niederschlag; ist aber mehr darin zurückgeblieben, so bildet sich ein kleiner Wassercylinder auf der Oberfläche, dessen Druck bei den künftigen Messungen corrigirt werden mufs. Obgleich dieses mühsam ist, so scheint mir doch hierin nur eine geringe Fehlerquelle zu liegen, eine weit gröfsere dagegen ist in dem Einflusse zu suchen, welchen die Feuchtigkeit im Innern des einen Schenkels auf die Capillarität ausübt. Auf welche Weise dieser Fehler zu finden und zu corrigiren sey, ist schwer anzugeben, da hierüber keine genügenden, obendrein die eigenthümliche, sehr bedingend einwirkende Beschaffenheit des gewählten Glases einschliessenden Erfahrungen vorhanden sind. In Ermangelung eines besseren Vorschlages möchte ich rathen, die gekrümmte Röhre, so lange beide Schenkel noch offen sind, mit etwas Quecksilber zu füllen, den einen Schenkel inwendig zu befeuchten und den Einflufs, welchen dieses auf die Capillarität hat, aus längere Zeit fortgesetzten Messungen zu ermitteln. Sollte sich die Capillarität in dem einen Schenkel nach dem Auskochen ändern, so liesse sich dieser Unterschied aus der vor und nach dem Auskochen genau gemessenen Krümmung der Quecksilberoberfläche vielleicht annähernd berechnen<sup>1</sup>, wobei ein etwas gröfserer Aufwand von Zeit und Mühe nicht in Betrachtung kommt, weil die einmal gefundene Gröfse, als constanter Fehler, bei allen künftigen Beobachtungen blofs eine einfache Addition oder Subtraction erfordern würde. Nach PRECHTL sollen die Schenkel der Röhre nur etwa 12 Zoll Länge haben, und dieses genügt, um die Elasticität des Wasserdampfes in mittleren Temperaturen zu messen; es liegt indess nicht ausser dem Bereiche der Möglichkeit, ja es ist sogar nicht einmal sehr grofsen Schwierigkeiten unterworfen, diese Messungen durch künstliche Erwärmungsmittel bis zum Siedepuncte des Wassers auszudehnen, wobei der Apparat noch den grofsen Vortheil gewährt, dafs sich mit demselben die Elasticität des Wasserdampfes bis zu den tiefsten Graden der natürlichen Kälte messen läfst, wenn die Menge des im einen Schenkel befindlichen Wassers nicht genügt, um einen am Rande festsitzenden

---

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Météorologie*. Bd. VI. S. 1838.

Eisring zu bilden, oder dieser sich durch die Oscillationen der Quecksilbersäule losstoßen läßt. Mit diesem Instrumente ließe sich dann auch eine Vermuthung Biot's<sup>1</sup> prüfen, wofür die bisherigen Messungen nicht hinreichen (§. 543). Dieser Gelehrte glaubte nämlich gefunden zu haben, daß gegen 0° C. Temperatur, in Folge der eintretenden Erstarrung des Wassers, eine kleine, aber doch merkliche, Aenderung der Elasticität des Dampfes eintrete, eine Erscheinung, die einer andern bekannten analog seyn würde, wonach etwas Salz, zum Wasser hinzugesetzt, die Spannkraft des gebildeten Dampfes vermindert (§. 526).

Daß die angegebene zweischenklige Röhre so aufgerichtet stehn müsse, um den Unterschied der Höhen beider Quecksilbersäulen nach einer genau horizontalen Ebene scharf zu messen, versteht sich von selbst. PRÄCHTL beschreibt eine hierzu geeignete Vorrichtung, wie die Röhre montirt seyn müsse, um den Unterschied der Höhen scharf zu messen, allein ich übergehe dieses, weil dem geübten Physiker, für welchen diese Apparate allein bestimmt seyn können, die verschiedenen Mittel, dieses zu erreichen, hinlänglich bekannt sind. Dahin gehört die hier genannte Mikrometerschraube, man könnte aber auch ein auf Glas geätztes Mikrometer anwenden und dieses mit Fernrohr, Loupe oder Mikroskop u. s. w. verbinden, endlich aber zur Correction einer möglichen Abweichung der zum Messen dienenden Linie die Röhre so montiren, daß sie sich um ihre verticale Axe drehen ließe. Sehr wesentlich ist, für eine hinlänglich lange Zeit constante Temperatur und deren genaue Messung Sorge zu tragen. Das Erstere läßt sich nur durch eine anhaltend unveränderliche Wärme der Umgebung erreichen, für Letzteres schlägt PRÄCHTL ein empfindliches Thermometer mit langem Cylinder vor, um die den Röhren in ihrer beträchtlichen Länge eigenthümliche Temperatur zu messen, und die ganzen Grade dieses Thermometers müßten dann wieder zur Erreichung größserer Schärfe in mehrere Theile getheilt seyn<sup>2</sup>. Endlich bemerkt PRÄCHTL mit Recht, daß der Apparat sehr

1 Compt. rend. T. VI. p. 389. Poggendorff's Ann. XLIV. 637.

2 Der Apparat gewinnt an Brauchbarkeit dadurch, daß er eine weit getriebene Schärfe der Messungen gar nicht erfordert, sobald nur der Einfluß der Capillarität corrigirt, für lothrechten Stand und ein richtiges Thermometer gesorgt worden ist. Alles andere läßt sich durch die so leicht mögliche Vervielfältigung der Beobachtungen erreichen.



geeignet sey, dem Dilettanten die mit der wachsenden Temperatur zunehmende Elasticität des Wasserdampfes anschaulich zu machen. Uebrigens liessen sich auch die Spannungen der Dämpfe sonstiger Flüssigkeiten mit ähnlichen Apparaten messen, wie zu bemerken kaum nöthig ist.

546) Behalten wir die im Art. *Dampf* gewählte Ordnung bei, so würde erfordert werden, die neueren Untersuchungen über die Elasticität des *Alkoholdampfes* hier anzureihen; allein es sind mir keine Messungen derselben bekannt geworden, ausser das GAY-LUSSAC (§. 543) versichert, er habe solche gleichfalls angestellt, worauf dann BIOT versuchte, seine Formel für die Elasticitäten des Wasserdampfes auch diesen anzupassen, was mit genügendem Erfolge geschehn seyn soll. Bis diese Resultate näher bekannt werden, müssen wir uns mit dem begnügen, was im genannten Artikel enthalten ist, wo jedoch (S. 359) aus Versehen die bei der Tabelle zum Grunde liegende Formel fehlt. Diese heisst:

$$\text{Log. } e = 5,029065 + \text{Log. } (213 + t) - \frac{1666,7}{213 + t},$$

worin  $e$  die Elasticität nach Pariser Zollen der Quecksilbersäule und  $t$  die Temperaturen in Graden der achtzigtheiligen Scale bezeichnen. Ebenso wenig sind die früheren Versuche über die Elasticität des *Schwefelätherdampfes*, des *Petroleumdampfes* und des *Terpentinspiritusdampfes* durch neuere vermehrt worden, wohl aber fand dieses beim Schwefelkohlenstoff statt.

547) Ueber die Elasticität des *Schwefelkohlenstoff-Dampfes* haben wir eine schätzbare Untersuchung durch MARX<sup>1</sup> erhalten. Allerdings sind die früheren bereits erwähnten Messungen von DESPRETZ, CLUZEL, BERZELIUS und MARCET, wozu noch die von mir übersehenen von CLEMENT und DESORMES<sup>2</sup> kommen, keineswegs von hinlänglicher Genauigkeit, um ein naturgemäßes Gesetz darauf zu gründen, und überhaupt glaube ich aus vielen Erfahrungen schliessen zu müssen, dass die Beobachtung des Sinkens der Quecksilbersäule, wenn man in die Torricelli'sche Röhre einige Tropfen der zu untersuchenden Flüssigkeit bringt,

<sup>1</sup> Schweigger's Journ. LXII. 460.

<sup>2</sup> G. XIII. 89.

nie genaue Resultate giebt<sup>1</sup>. Die Bestimmungen von CAIGNARD DE LA TOUR für sehr hohe Temperaturen, die er durch die Compression der Luft in krummgebogenen Glasröhren erhielt<sup>2</sup>, können auf keinen hohen Grad von Genauigkeit Ansprüche machen.

Der zu diesen neuen Messungen dienende Apparat und die befolgte Methode lassen sich mit wenigen Worten deutlich Fig. 81. machen. MARX bediente sich eines gewöhnlichen Flaschenbarometers ab, dessen etwa 1,3 Lin. weite Röhre bis über 40 Zoll verlängert war. Nach dem bei dieser Länge beschwerlichen Auskochen wurde dieses Barometer, dessen aufwärts gebogene Flasche etwa 2 Z. hoch und 1,5 Z. weit war, auf einem mit der in Zoll und Linien getheilten Scale versehenen Brete befestigt und dieses an einem Stative lothrecht aufgehängt. Ein mit Sorgfalt angestellter Versuch, die Flasche durch einen Kork, in welchem die Thermometerröhre stecke, deren Kugel in den Schwefelkohlenstoff herabging, luftdicht zu verschließen, mißlang ungeachtet des Ueberbindens mit gefirnifster Leinwand und Thierblase; es blieb also kein Mittel übrig, als die Oeffnung der Flasche in eine feine Spitze auszuziehen diese beim Sieden des Schwefelkohlenstoffs zuzublasen, und das zum Messen der Temperatur dienende Thermometer neben dem Gefäße des Barometers in das zum Erwärmen oder Erkalten dienende Wasser zu senken<sup>3</sup>. Zur Erwärmung der Flasche des Barometers diente ein Metallgefäß mit Wasser, in welches die Flasche gesenkt war; dieses Gefäß aber befand sich wieder in einem andern größeren, gleichfalls mit Wasser gefüllten, welches auf einem allmählig geheizten Windofen stand. Sollte die Temperatur unter die der Umgebung herabgebracht werden, so wurde

---

1 Vergl. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 341.

2 Vergl. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 280.

3 Man erhält auf diese Weise die Temperaturen ebenso genau, als wenn man das Thermometer in die Flüssigkeit selbst taucht, muß dann aber die zum Erwärmen dienende Flüssigkeit abwechselnd erwärmen und erkälten, bis jede Veränderung seiner Temperatur, die außerdem nicht groß seyn darf, das Thermometer sowohl, als auch die Quecksilbersäule sinken oder steigen macht. Ist dieses einige Male erfolgt und werden dann beide stationär, so kann man von der Gleichheit der beide afficirenden Temperatur überzeugt seyn; allein das Verfahren kostet unglaublich viel Zeit.

das Wasser im größeren Gefäße durch Schnee erkältet, für die Versuche unter dem Gefrierpunkte des Wassers aber diente eine kaltmachende Mischung in dem Gefäße, worin sich die Flasche und das Thermometer befanden<sup>1</sup>.

Die erforderlichen Correctionen waren zuerst die Capillarität, welche nach der Vergleichung mit einem guten Heberbarometer 0,82 Par. Linien betrug, dann die Gefäßcorrection, welche aus einer vorläufigen Messung der Tiefe, bis zu welcher das Quecksilber in der Flasche sank, wenn es in der Röhre 3 Zoll stieg, entnommen wurde. Eine dritte Correction für die Ausdehnung der Quecksilbersäule durch ungleiche Wärme und eine vierte für den nicht eingetauchten Theil der Thermometeröhre wurden weggelassen, die letztere von diesen gewiß mit Recht, weil sie zu unbedeutend und überhaupt wohl kaum genau bestimmbar ist, die erstere aber war, wie MARX selbst bemerkte, sicher nicht ohne merkbaren Einfluß<sup>2</sup>. Bei den beiden Versuchsreihen, deren eine die aufsteigende, die andere die absteigende heißen kann, wurde für je halbe Grade nach R. die Höhe der Quecksilbersäule abgelesen, und zwar von 7° R. an bis 47°,5, worauf dann das aus beiden entnommene Mittel als Grundlage der Berechnung diente, die nach der Mayer'schen Formel angestellt wurde. Diese heißt bekanntlich

$$\text{Log. } e = A + \text{Log. } (213 + t) - \frac{B}{213 + t},$$

1 Leider sind diese, bis — 7° R. herabgehenden Versuche etwas übereilt worden, denn sie dauerten nur eine halbe Stunde, und es konnten daher das Thermometer und die Flasche nicht gleiche Temperaturen annehmen. Da genaue Messungen der Elasticitäten des Dampfes bei tiefen Thermometergraden von großer Wichtigkeit sind, so bemerken wir, daß die kaltmachende Mischung nicht in das innere Gefäß gebracht werden mußte, vielmehr wäre es ein Leichtes gewesen, dieses mit Weingeist zu füllen, im äußeren aber die kaltmachende Mischung zu bereiten, die von Zeit zu Zeit erneuert werden konnte.

2 MARX bemerkt, daß diese Correction bei früheren Versuchen, auch den meinigen über die Elasticität der Dämpfe des Schwefeläthers (s. oben Bd. II. S. 367), weggelassen worden sey. Allerdings war man früher hierin nicht so genau, und ich selbst corrigirte bei den erwähnten Versuchen falsch, indem ich die mittlere Wärme zwischen der der Flasche des Barometers und der der äußeren Umgebung nahm. Kennt man die Wärme der beiden Enden einer Säule, so läßt sich nach §. 294 die Temperatur der ganzen hinlänglich genau finden.

Zzz 2



worin  $e$  die Elasticität in Par. Linien,  $t$  die Grade des Thermometers nach R. und A nebst  $B$  zu bestimmende Constanten bezeichnen. Letztere ergaben sich in genäherten Werthen aus zwei ziemlich weit von einander liegenden Messungen bei  $15^{\circ},5$  und  $40^{\circ}$ , indem diese in die Formel substituirt wurden. Hiernach ist

$$\text{Log. } 126,5 = A + \text{Log. } 228,5 - \frac{B}{228,5},$$

$$\text{Log. } 367,0 = A + \text{Log. } 253,0 - \frac{B}{253,0}$$

und also  $A = 4,06380$ ;  $B = 987,25$ . Durch eine schärfere Berechnung nach der Methode der kleinsten Quadrate wurden indeß die Coefficienten näher bestimmt und gaben dann die Formel

$$\text{Log. } e = 4,0653887 + \text{Log. } (213 + t) - \frac{987,5164}{213 + t}.$$

Zur Auffindung der Formel wurden bloß die Beobachtungen von  $7^{\circ}$  R. bis  $47^{\circ},5$  genommen, weil die tiefer liegenden aus angegebenen Gründen zu wenig genau zu seyn schienen. Die nachstehende Tabelle enthält die beobachteten und die berechneten Elasticitäten in Pariser Linien und die ihnen zugehörigen Temperaturen nach der achtzigtheiligen Scale. Die Unterschiede ergeben sich hiernach von selbst.

Temperatur.	Elasticitäten		Temperatur.	Elasticitäten	
	beobacht.	berechn.		beobacht.	berechn.
— $7^{\circ}$ R.	32,00 P.L.	38,60 P.L.	$10^{\circ}$ R.	96,62 P.L.	96,67 P.L.
— 6	38,00	40,81	11	101,12	101,41
— 5	39,00	43,23	12	106,75	106,80
— 4	40,36	45,78	13	111,75	112,18
— 3	44,00	48,43	14	117,79	117,80
— 2	48,60	51,22	15	123,50	123,61
— 1	55,50	54,15	16	129,37	129,72
0	58,50	58,41	17	135,75	136,01
1	60,25	60,42	18	142,25	142,56
2	63,30	63,79	19	148,81	149,40
3	65,10	65,76	20	156,25	156,43
4	71,00	70,95	21	163,52	163,75
5	75,00	74,81	22	171,29	171,17
6	78,00	78,80	23	179,12	176,36
7	83,24	82,99	24	187,62	187,70
8	87,50	87,37	25	196,37	196,24
9	91,62	91,92	26	205,12	205,08

Tempe- rat.	Elasticitäten		Tempe- rat.	Elasticitäten	
	beobacht.	berechn.		beobacht.	berechn.
27° R.	213,75 P.L.	213,77 P.L.	38° R.	339,12 P.L.	339,20 P.L.
28	224,37	223,79	39	354,87	353,17
29	233,35	233,62	40	367,62	367,56
30	243,13	243,94	41	382,37	382,24
31	253,88	254,47	42	396,86	397,41
32	264,37	265,41	43	414,62	413,20
33	275,87	276,75	44	431,20	429,10
34	287,37	288,45	45	447,00	446,05
35	299,87	300,38	46	462,12	463,38
36	312,12	313,06	47	482,00	481,09
37	325,62	326,02	47,5	494,00	490,18

548) Zur Ermittlung der Elasticität des *Quecksilberdampfes* unter dem Siedepuncte dieses Metalles hat AVOGADRO<sup>1</sup> eine Reihe von Versuchen angestellt, die zwar nicht in jeder Hinsicht vollkommen, aber doch insofern sehr schätzbar sind, als sie eine wesentliche Lücke in diesem Gebiete der Wissenschaft ausfüllen und ihre Resultate sich an andere bereits ausgemachte Thatsachen anknüpfen lassen. Hierbei geht AVOGADRO von dem bekannten Satze aus, daß das Quecksilber bei 360° des Quecksilberthermometers oder bei 350° des Luftthermometers<sup>2</sup> siede und seine Dämpfe dann also eine Spannung gleich dem atmosphärischen Drucke oder einer Quecksilbersäule von 0,76 Meter haben. Ebenso ist wohl erwiesen, daß die Dämpfe des Quecksilbers bis zu 100° C. noch keine merkliche Elasticität ausüben, und die Messungen konnten daher erst mit dieser Temperatur beginnen.

1 Mém. de l'Acad. de Turin. T. XXXVI. Ann. de Chim. et Phys. T. XLIX. p. 369. Poggendorff's Ann. XXVII. 60.

2 AVOGADRO redet in Beziehung auf diesen Unterschied stets nur von einer wegen *ungleicher Ausdehnung des Glases* erforderlichen Correction; allein diese ist vorzugsweise wegen der ungleichen, mit den Temperaturen wachsenden Ausdehnung des Quecksilbers erforderlich, and müßte sogar additiv seyn, wenn sie sich auf die Ausdehnung des Glases allein bezöge, statt daß sie subtractiv ist. Heissen nämlich die gemessenen Grade des Quecksilberthermometers T, die corrigirten T', der Coefficient der kubischen Ausdehnung des Quecksilbers k, des Glases k', so wäre

$$T' = T (1 - k + k').$$

Die Ausdehnung des Glases war übrigens in den durch DULONG und PETIT gefund. Resultaten schon mit begriffen. S. Art. *Ausdehnung*. Bd. I. S. 599.

Auf die gewöhnliche Weise mit Dampf im luftleeren Räume zu experimentiren war wegen der erforderlichen hohen Temperatur nicht möglich, und es blieb daher nur das Mittel übrig, den erzeugten Quecksilberdampf mit Luft zu verbinden und nach Abzug des Druckes der letzteren den des ersteren aus der gemessenen Gröfse des gemeinschaftlichen Druckes zu ermitteln. Der gebrauchte Apparat bestand aus einem umgekehrten Heber, dessen einer längerer Schenkel offen, der andere kürzere aber mit einer Kugel versehen war. In demselben befand sich Quecksilber, welches die Kugel so weit füllte, dafs auch bei der Ausdehnung der Luft durch Wärme die Luft und die mit ihr vereinten Quecksilberdämpfe nicht völlig aus der Kugel getrieben wurden, und es blieb vielmehr stets eine hinlänglich grofse Oberfläche des Quecksilbers, um die über ihr befindliche Luft völlig mit Quecksilberdampf zu sättigen. Vor allem mußte daher zuvor ausgemittelt werden, um wie viel die durch Wärme ausgedehnte Luft vor der Aufnahme der Quecksilberdämpfe, also bis zum Siedepuncte des Wassers erhitzt, das Quecksilber in der längeren, mit einer feinen Scale versehenen Röhre in die Höhe trieb, um hieraus, mit Rücksicht auf den wachsenden Druck der verlängerten Quecksilbersäule und das Sinken des Quecksilberniveaus in der Kugel, die Wirkung der Luft für sich allein zu finden. Dafs die in der Kugel befindliche Luft durch salzsauren Kalk gehörig ausgetrocknet und das Quecksilber vor dem Einbringen durch gehöriges Erhitzen von aller Feuchtigkeit befreiet worden war, darf kaum bemerkt werden. Der Apparat wurde daher in siedendes Wasser getaucht, die Höhe, bis zu welcher das Quecksilber in der längeren Röhre getrieben worden war, gemessen, und somit nach den erforderlichen Correctionen die Wirkung der Luft für sich allein bestimmt. Die Erwärmung für die höheren Grade geschah durch Eintauchen des ganzen Apparates bis über die Kugel in Olivenöl, ein zugleich in dieses eingesenktes Thermometer gab die Temperatur an, und indem die Hitze dieses Oelbades bis 300° C. stieg, wurde die Höhe der Quecksilbersäule im offenen Schenkel der Röhre an einer messingnen Scale gemessen und aufgezeichnet; die so erhaltenen Bestimmungen bildeten also eine aufsteigende Reihe. Nachdem die angegebene Höhe erreicht war, erkaltete der Apparat; die den Thermometergraden zugehörenden Höhen der Quecksilbersäule wurden gleichfalls aufge-



zeichnet, dieses gab eine absteigende Reihe, und die Vereinigung beider zu einem Mittelwerthe sollte dazu dienen, die ungleiche Erwärmung des Thermometers und der Kugel aufzuheben<sup>1</sup>. Von der beobachteten Expansion mußte die der Luft allein abgezogen werden, dann war eine Correction für die Verlängerung der Quecksilbersäule durch Wärme und eine zweite für den durch die verlängerte Quecksilbersäule vermehrten Druck auf die in der Kugel enthaltenen expansiblen Flüssigkeiten erforderlich.

Uebergehn wir die Angabe der einzelnen, hierzu erforderlichen Berechnungen, so ergaben sich aus den gemessenen Gröſsen folgende Resultate. Bezeichnet  $L$  die Länge der durch die vereinte Wirkung der Luft und des Dampfes gehobenen Quecksilbersäule,  $l$  die Wirkung der Luft für sich allein, so ist  $L - l$  die der Elasticität der Quecksilberdämpfe allein zukommende Gröſſe. Heißt dann  $P$  der gesammte Druck der elastischen Flüssigkeiten,  $p$  der des Quecksilberdampfes allein, so giebt folgende Proportion:

$$L:L - l = P:p$$

die Gleichung

$$p = \frac{(L - l) \cdot P}{L} = P \left( 1 - \frac{l}{L} \right).$$

Die Versuche gaben folgende Werthe für  $p$  in Millimetern, wenn  $t$  Centesimalgrade bezeichnet:

$t = 230; 240; 250; 260; 270; 280; 290.$

$p = 58,01; 80,02; 105,88; 133,62; 165,22; 207,59; 252,51.$

Bei  $300^\circ$  war die Elasticität 309,40; allein da dieses Resultat nicht durch zwei Beobachtungen, eine bei steigender und eine andere bei abnehmender Temperatur, gefunden worden ist, so wird es hier weggelassen. Bei Temperaturen unter  $230^\circ$  C. zeigte sich die Spannung des Quecksilberdampfes so gering, daß keine sichere Bestimmung zu erhalten war.

549) Die nächste Aufgabe war, für diese Elasticitäten des Quecksilberdampfes, sowohl die hier angegebenen, als auch die

---

<sup>1</sup> Wie im vorigen §. angegeben wurde, genügt dieses Verfahren zu dem beabsichtigten Zwecke nicht, sondern man muß sich der langwierigen Mühe unterziehen, durch stets abnehmende Schwankungen beider Meßapparate die völlige Coincidenz zu erhalten.

dem Siedepuncte desselben zugehörige, eine empirische Formel aufzufinden. AVOGADRO wählt hierzu die bekannte:

$$e = (1 + at)^m,$$

worin  $e$  das Maximum der Spannkraft gegen die als Einheit angenommene der atmosphärischen Luft ( $= 0,76$  Meter Quecksilberhöhe);  $t$  die Temperatur von der des siedenden Wassers an;  $a$  und  $m$  durch Versuche zu bestimmende Constanten bezeichnen. Werden letztere durch die beiden Extreme, für  $230^\circ$  und  $290^\circ$  bestimmt, und nimmt man ein Temperaturintervall von  $100$  Graden C. zur Einheit, so wird  $a = 0,4548$  und  $m = 2,875$ . Die beobachteten und berechneten Werthe stimmen hiernach nahe genug überein, allein die Formel

$$e = (1 + 0,4548 \cdot t)^{2,875}$$

gibt  $e = 0$  für  $t = -\frac{1}{0,4548}$ , also für etwa  $-2,2\dots$  oder für etwa  $220^\circ$  unter dem Siedepuncte des Quecksilbers, also für  $140^\circ$  C. über dem Gefrierpuncte des Wassers, und doch zeigen FARADAY'S Versuche<sup>1</sup>, daß sich bei weit niedrigeren Temperaturen Quecksilberdampf bildet, welcher nothwendig einige, wenn auch nur eine geringe Elasticität haben muß. Dieses Hinderniß wird beseitigt, wenn man LAPLACE'S Formel mit der ihr durch BIOT gegebenen Erweiterung<sup>2</sup> wählt. Bezeichnet  $A$  die Spannkraft der Flüssigkeit für die Siedehitze, so ist der allgemeine Ausdruck:

$$e = A \cdot a^t + \beta t^2 + \gamma t^3 + \dots$$

oder

$$\text{Log. } e = \text{Log. } A + (t + \beta t^2 + \gamma t^3 + \dots) \text{Log. } a$$

und einfacher

$$\text{Log. } e = \text{Log. } A + at + \beta t^2 + \gamma t^3 + \dots,$$

die man auf so viele Glieder ausdehnen kann, als nöthig scheint. AVOGADRO nimmt als Einheit der Elasticität den atmosphärischen Druck von  $0,76$  Meter, das Intervall der Temperatur  $= 100^\circ$  und, um den Zeichenwechsel der verschiedenen Potenzen von  $t$  zu vermeiden,  $t$  für Temperaturen unter  $100^\circ$  C. positiv. Da aber  $\text{Log. } 1 = 0$  ist, so wird die Formel:

<sup>1</sup> S. Art. *Verdunstung*. Bd. IX. S. 1722.

<sup>2</sup> S. Art. *Dampf*. Bd. I. S. 341 u. 329.

$$\text{Log. } e = at + bt^2 + ct^3,$$

weil 3 Glieder völlig genügen. Statt alle 7 gefundenen Werthe zur Bestimmung der Coefficienten zu benutzen, werden hierzu nur die beiden äußersten Beobachtungen und die für  $260^\circ$  benutzt, durch deren Combination die Constanten folgende Werthe erhalten:

$$\text{Log. } e = -0,64637t + 0,075956t^2 - 0,18452t^3.$$

Die hiernach berechneten Werthe weichen nur um 1 bis 2 Millimeter von den beobachteten ab, was als Beobachtungsfehler gelten kann. Die Formel giebt keinen Werth der Elasticität  $= 0$ , auch kein Minimum derselben, denn die Gleichung für das Minimum:

$$0 = -0,64637 + 0,075956 \cdot 2t - 0,18452 \cdot 3t^2$$

giebt für  $t$  einen unmöglichen Werth. Für den Schmelzpunct des Eises erhält man

$e = 0,00000000011208$  Atmosph.  $= 0,00000008518$  Millim., welche Gröfse sich offenbar nicht messen läßt. Ebenso ergiebt sich die Spannkraft des Quecksilberdampfes bei der Siedehitze des Wassers:

$$e = 0,00003889 \text{ Atmosph.} = 0,02944 \text{ Millim.}$$

und diese geringe Gröfse zeigt daher, daß die Elasticitäten der Quecksilberdämpfe bis zu dieser Temperatur gar keinen Einfluß äußern, also namentlich auch das *Barometer* nicht afficiren können<sup>1</sup>.

In der Formel beträgt das durch  $t$  bezeichnete Intervall der Temperatur 100 Centesimalgrade; wollte man sie aber für einzelne Grade umwandeln, so dürfte man nur die Coefficienten mit 100 und dessen Potenzen dividiren, und' erhielte dann:

$$\begin{aligned} \text{Log. } e = & -0,0064637 \cdot t + 0,0000075956 \cdot t^2 \\ & - 0,00000018452 \cdot t^3, \end{aligned}$$

die Grade der Temperatur gleichfalls vom Siedepuncte des Quecksilbers oder von  $360^\circ$  C. an positiv genommen. Uebrigens muß noch bemerkt werden, daß hierbei stets von Graden des Quecksilberthermometers die Rede ist. *AVOGADRO* zeigt, wie man die Formel auch für das corrigirte oder das Luftthermometer abändern könne, allein es ist leichter, die ge-

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Meteorologie*. Bd. VI. S. 1852.



messenen Grade nach der oben<sup>1</sup> gegebenen Tabelle zu corrigiren. Die folgende Tabelle enthält die den Temperaturen zugehörigen Elasticitäten bis zum Siedepuncte des Quecksilbers, oder bis 360° des uncorrigirten Thermometers, wofür die Spannung 1 Atmosphäre oder 760 Millim. beträgt.

Elasticitäten			Elasticitäten		
Temperat.	Atmosph.	Millim.	Temperat.	Atmosph.	Millim.
100° C.	0,00004	0,03	230° C.	0,07633	58,01
110	0,00009	0,07	240	0,10349	78,63
120	0,00022	0,16	250	0,13655	103,78
130	0,00047	0,35	260	0,17582	133,62
140	0,00096	0,73	270	0,22145	168,30
150	0,00188	1,43	280	0,27355	207,90
160	0,00343	2,61	290	0,33225	252,51
170	0,00603	4,58	300	0,39780	302,33
180	0,01015	7,71	310	0,47073	357,75
190	0,01638	12,45	320	0,55181	419,38
200	0,02539	19,30	330	0,64261	488,38
210	0,03790	28,80	340	0,74523	566,37
220	0,05466	41,54	350	0,86286	655,77

550) Die Elasticitäten einiger Dämpfe werden mitunter gelegentlich und meistens nur in genäherten Bestimmungen bei der Angabe ihrer Dichtigkeiten erwähnt, allein es scheint mir nicht geeignet, hier weiter auf diese Angaben einzugehen. Ebenso findet ein gewisses Verhältniß zwischen den Dichtigkeiten und den Elasticitäten der Dämpfe statt, so daß sich die letzteren aus den ersteren ableiten ließen, wenn es der Mühe werth wäre, dieses Problem zum Gegenstande weiterer Untersuchungen zu machen. Manche Körper, namentlich Metalle, verdampfen allerdings in sehr großer Hitze, allein es dürfte sobald nicht möglich seyn, weder die Elasticität, noch auch die Dichtigkeit dieser Dämpfe, ja sogar nur die Temperatur der beginnenden Verdampfung mit einiger Sicherheit zu bestimmen. Außer dem, was schon früher hierüber bekannt war, ist neuerdings auch die bisher bezweifelte Verdampfbarkeit des *Titans* in der Hitze der Schmelzöfen durch ZINCKEN factisch

<sup>1</sup> S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 959.

erwiesen worden<sup>1</sup>. Uebrigens zeigen sich auch hierbei merkwürdige Gesetze. So fand FOURNET<sup>2</sup> durch eigens angestellte Versuche, daß reines Blei in starker Weißglühhitze bedeutend verdampft, Bleioxyd und Bleierz dagegen nicht; doch dürfte wohl ein Körper vorhanden seyn, welcher der Einwirkung einer sehr gesteigerten Hitze des Knallgasgebläses zu widerstehn vermöchte. FOURNET's Versuche über die Verdampfung der Alkalien bieten gleichfalls viel Interessantes dar, auch hat JEFFERY in Mittel aufgefunden, die Metaldämpfe bei den Hohöfen zu condensiren<sup>3</sup>, was jedoch alles hier nur im Vorbeigehn berührt werden kann. Endlich ist auch wiederholt bemerkt worden, daß sich keine scharfe Grenze zwischen den Dämpfen und Gasen ziehen läßt<sup>4</sup>, und zwar aus dem Grunde, weil eine große Zahl der letzteren durch vermehrten Druck und verminderte Temperatur bereits *tropfbar-flüssig* gemacht wurde, woraus eine Aehnlichkeit derselben mit den Dämpfen unverkennbar hervorgeht. Die hierüber früher bekannten, bereits erwähnten<sup>5</sup> Versuche von FARADAY sind durch spätere von NIEMANN<sup>6</sup> nicht unbedeutend vermehrt worden, welcher für die nämlichen Gase sehr ähnliche Werthe erhielt, als FARADAY, und außerdem noch einige andere bestimmte. Die von ihm gefundenen Resultate des Ueberganges aus der Gasform in die Form der tropfbar-flüssigen Flüssigkeit unter den angegebenen Pressungen in Atmosphären und bei Temperaturen nach der hunderttheiligen Scale enthält folgende Tabelle.

---

1 Poggendorff's Ann. XXVIII. 160.

2 L'Institut. 1834. N. 49. Ann. de Chim. et Phys. T. LV. 412.

3 Dingler's polyt. Journ. Th. XVIII. S. 19.

4 Vergl. Art. Dampf. Bd. II. S. 279 u. §. 569.

5 S. Art. Gas. Bd. IV. S. 1020.

6 Brandes Archiv. Th. XXXVI. S. 175. Fechner Repertorium. Th. I. S. 180.

	Temper.	Druck
Ammoniak . . . . .	12°,5 C.	6,5 bis 7
Chlorgas . . . . .	12,5	8,5
	0,0	6,5
Euchlor . . . . .	15,0	8,75
Chlorige Säure . . . .	12,5	60,0
Salzsaures Gas . . . .	12,5	40,0
	0,0	33,0
Schwefligsaures Gas . .	12,5	3 ungefähr
Schwefelwasserstoffsäure	12,5	58,0
	0,0	54,0
Kohlensäure . . . . .	0,0	40,0
	12,5	58 bis 60
Cyan . . . . .	12,5	4

551) Wenden wir uns zu den Untersuchungen über die Dichtigkeit der Dämpfe und zwar zunächst des Wasserdampfes<sup>1</sup>, so ist hierüber allerdings noch Einiges nachzutragen. Die wichtigsten früheren Messungen, die von GAY-LUSSAC und meine eigenen, gaben für das Verhältniß zwischen Dampf und Luft bei gleicher Temperatur und unter gleichem Drucke jezt 10:16, diese 10:15,2242, so nahe übereinstimmend, daß man seitdem die erste Bestimmung, theils wegen der überwiegender Autorität, theils wegen der großen Bequemlichkeit der Rechnung, allgemein angenommen hat. Bedeutend kann dieselbe von der Wahrheit nicht abweichen, denn sonst müßte sich dieses bei den zahlreichen Anwendungen, die man seitdem von dieser Gröfse gemacht hat, schon herausgestellt haben, und wollte man auch einen Zweifel darauf gründen, daß ein Verhalten in der Natur schwerlich auf so einfache Zahlenbestimmungen zurückzuführen sey, so könnte man doch nicht wohl anders, als das Mittel aus den beiden Bestimmungen nehmen was dann das wenig abweichende Verhältniß 10:15,60 geben würde. Liegt nun zwar die Wahrscheinlichkeit der größseren Genauigkeit wegen der angewandten Methode auf der Seite meiner eigenen Versuche, so wird man sich doch von der Wahrheit nicht merklich entfernen, wenn man die bequemen

---

1 S. Art. Dampf. Bd. II. S. 371.



Bestimmung von GAY-LUSSAC beim praktischen Gebrauche in Anwendung bringt. Aus meinen Versuchen geht gleichfalls hervor, daß die Dichtigkeit des Wasserdampfes bei der nämlichen Temperatur im luftleeren und im luftgefüllten Raume dieselbe ist, jedoch scheint sie im letzteren etwas größer zu seyn, wie denn auch zweierlei Dämpfe in demselben luftleeren und luftgefüllten Raume neben einander bestehn können und sich, wie es scheint, etwas zusammenziehen<sup>1</sup>, analog der fast allgemeinen Erscheinung, daß alle Verbindungen eine etwas größere Dichtigkeit haben, als die der halben Summe beider. Diesen bestehenden Gesetzen wollen wir dasjenige anreihen, was seitdem in diesem Gebiete hinzugekommen ist.

ANDERSON<sup>2</sup> ließ eine große Menge Luft, die mit Wasserdampf gesättigt war, in einem langsamen Strome durch Schwefelsäure oder salzsauren Kalk strömen und suchte dann die Gewichtszunahme dieser austrocknenden Substanzen. Durch bei verschiedenen Temperaturen angestellte Versuche fand er das Gewicht eines Kubikfußes Dampf bei 9°,45 C. = 4,085 engl. Grains; bei 15° C. = 5,679 Gr.; bei 25° C. = 9,828 Gr. und bei 28°,33 C. = 11,66 Grains. Im Mittel aus diesen vier Bestimmungen ist das Verhältniß der Dichtigkeit des Dampfes zu der der Luft sehr nahe = 10:16.

Die Bestimmung der Dichtigkeit des Wasserdampfes kommt vorzugsweise bei hygrometrischen Untersuchungen in Betrachtung<sup>3</sup>. Ist nämlich die Dichtigkeit des Dampfes im Maximum der unter der Bedingung bekannt, daß in dem gegebenen Raume so viel Wasser in Dampfgestalt vorhanden ist, als die bestehende Temperatur gestattet, und zeigt das Hygrometer den Grad dieser Sättigung in Procenten von 0 bis 1, drücken wir diesen Bruch durch  $\frac{1}{n}$  aus und heißt die Dichtigkeit des Dampfes bei dieser Temperatur im Zustande der Sättigung  $D$ , die durch das Hygrometer bestimmte  $D'$ , so ist  $D' = \frac{1}{n} D$ , wobei  $\frac{1}{n}$  von 0 bis  $\frac{100}{100} = 1$  wachsen kann. Eine

1 Vergl. oben §. 524.

2 Edinburgh Encyclop. Art. *Hygrometry*. DANIELL Meteorological Essays and Observations. Lond. 1823. T. I. p. 159.

3 Vergl. Art. *Meteorologie*. Bd. VI. S. 1986.

interessante, aber sehr weitläufige Aufgabe würde es seyn, den Wassergehalt der atmosphärischen Luft auf irgend eine Weise genau zu messen und mit den Angaben der besseren Hygrometer, namentlich des Psychrometers, zu vergleichen, um hieraus den Grad der Genauigkeit ihrer Angaben zu ermitteln. Der hierfür von BAUNNER<sup>1</sup> angegebene Apparat würde sicher unter den Händen eines aufmerksamen und geübten Experimentators sehr genügende Resultate geben, weswegen es angemessen ist, ihn hier zu erwähnen, und zwar nur im Allgemeinen, damit ein jeder diejenigen Modificationen anzubringen vermöge, die durch statt findende Nebenbedingungen ihm angemessen scheinen. Derselbe besteht aus einem grossen gläsernen, mit Wasser gefüllten Behälter A, aus welchem durch ein über oder im Boden desselben befindliches verschliessbares Rohr die Flüssigkeit in ein zweites Gefäss B abfliessen kann. In dem Halse des ersten, oben verschlossenen Behälters befindet sich eine rechtwinklig umgebogene Röhre, deren kurzer, horizontaler Theil cf mit etwas Chlorcalcium gefüllt ist, um die aus dem Sperrwasser etwa aufsteigenden Wasserdämpfe zu absorbiren. An das äussere horizontale Ende dieser Röhre wird mittelst eines Verbindungsstückes ef von Federharz eine mit etwas lockerem Asbest und Schwefelsäure gefüllte Röhre ed befestigt, so dass diese Säure, als vorzüglichstes Mittel zur Absorption des Wasserdampfes<sup>2</sup>, die in der durchströmenden Luft enthaltene Feuchtigkeit aufnimmt. Eine Wägung der Röhre vorher und nachher giebt die Menge der in der durchströmenden Luft enthaltenen Feuchtigkeit und bei dem bekannten Gewichte des gemessenen Luftvolumens, welches in den Behälter A gedrungen ist, die Dichtigkeit desselben. Die mit Asbest versehene Glasröhre wird am zweckmässigsten 11 Zoll lang und 3,5 bis 4 Lin. weit gewählt; von dem Asbeste wird so viel genommen, als hinreicht, sich überall an die Wandungen anzulegen, ohne der durchströmenden Luft zu grosse Hindernisse in den Weg zu legen; er wird trocken in die Röhre gebracht, mit etwa 50 bis 60 Tropfen Schwefelsäure, die man in das eine Ende der fast senkrecht gehaltenen Röhre gießt und hinab-

1 Poggendorff's Ann. XX. 274.

2 Wohl nicht mit Unrecht zieht BAUNNER diese Säure dem salzsauren Kalke vor.

fließen läßt, befeuchtet, und wenn er sich zu sehr zusammenballt, mit einem Messingdrahte wieder aufgelockert. In der Nähe der Enden ist die Röhre etwas bauchig aufgetrieben, damit die ablaufende Säure, wenn ihre Menge etwas zu groß ist, sich daselbst ansammelt. Zugleich ist nicht zu übersehn, daß die Röhre, vor und nach dem Versuche, mit guten Stöpseln (am besten aus einem aus Leinölfirnis und Mennig oder Bleiweiß verfertigten Kitte) verschlossen, genau gewogen werden müsse. Mit diesem Apparate stellte BRUNNER auch einen Versuch an, um die Dichtigkeit des mit Luft gemengten Wasserdampfes im Zustande der Sättigung zu messen. Es gaben 12972,5 Kubikcentimeter Luft bei 26,4 Zoll Barometerstand und 9°,5 R. Temperatur eine Gewichtszunahme von 0,121 Gramm; nach PRELET's Tabelle<sup>1</sup>, welcher die Bestimmung von GAY-LUSSAC zum Grunde liegt, giebt eine gleiche Menge Luft  $12972,5 \times 0,00000946 = 0,122$  Gramm Wasserdampf, und hiernach ist also das durch BRUNNER gefundene Verhältniß der Dichtigkeit des Wasserdampfes gegen Luft = 10:16,132.

552) SCHMIEDDINK<sup>2</sup> erinnert hiergegen, es werde bei diesem Verfahren vorausgesetzt, die ausgetrocknete Luft nehme über dem Wasser im Gasometer ihren anfänglichen Feuchtigkeitsgehalt wieder an, was gewiß nicht genau richtig ist; denn operirt man mit Luft von mittlerer, ohnehin unbestimmter Feuchtigkeit, so kann sie im Gasometer leicht einen größeren Dampfgehalt annehmen, werden die Versuche dagegen mit gesättigt feuchter Luft angestellt, so wird diese nach dem Ausrocknen nicht so schnell wieder in den Zustand der Sättigung übergehn; im ersten Falle wird ihr Volumen vermehrt, im letzteren verringert werden, und in beiden Fällen ist keine genaue Correction möglich. Ein zweiter Einwurf betrifft die Unbestimmtheit der Temperatur; allein dieser ist wohl nicht als gültig zu betrachten, da die Versuche auf jeden Fall in einem geräumigen, während ihrer nicht langen Dauer keiner merklichen, insbesondere die große Menge Wasser afficirenden Veränderung der Temperatur ausgesetzten Locale angestellt werden müssen. SCHMIEDDINK liefs daher die Luft zuerst durch

Fig.  
83.

1 Dessen *Traité de Physique*. 2me éd. T. I. p. 494.

2 *Dissertatio de densitate vaporum*. Berol. 1832. Im Auszuge in *Loggendorff's Ann.* XXVII. 40.



eine mit nasser Baumwolle gefüllte Glasröhre a, dann durch eine mit feuchter Watte gefüllte Flasche a' treten, worin sich ein Thermometer zum Messen der Temperatur befand; von hier gelangte sie in zwei mit Schwefelsäure versehene Röhren s, s, von hier durch ein enges, am Ende herabgebogenes Rohr abermals in eine weitere, mit feuchter Wolle gefüllte Glasröhre a'' in das Gasometer A, aus welchem das zum Messen dienende Wasser in eine Flasche abfloß, deren Kubikinhalte genau bestimmt war. Die Zwischenröhre mit Chlorcalcium zur Sicherung gegen den aus dem Wassergefäße eindringenden Dampf fand SCHMIEDDINK überflüssig, weil die Länge und der geringe Durchmesser der Röhre, die zu der mit nasser Watte gefüllten führte, gegen dieses Eindringen vollkommen sicherte, insbesondere wenn die Strömung der Luft etwas rasch war. Außerdem zog er vor, die Austrocknungsröhren statt mit Asbest mit Gyps zu füllen, weil dieser doppelt so viel Schwefelsäure in sich aufnimmt; auch fand er nöthig, aus Watte einen Streifen zu schneiden, diesen aufzulockern, wie einen Papierstreifen zusammengerollt in die Röhre zu bringen und im siedenden Wasser gehörig zu befeuchten, weil kaltes den Fasern nicht genugsam adhärirt. Anfangs nahm die eine Röhre mit Schwefelsäure alle Feuchtigkeit auf, später aber auch die zweite einen Theil, und wenn dieser größer wurde, als 0,01 Gramm, so bedurfte es einer neuen Röhre<sup>1</sup>. Der Inhalt der Flasche endlich betrug fast 18,5 Liter bei 16° R. und jeder Versuch dauerte 12 bis 59 Minuten. Im Mittel aus 47 Versuchen ist die Dichtigkeit des Wasserdampfes gegen Luft unter gleichem Drucke und bei gleicher Temperatur = 0,63, welcher Werth, wenn wir den von GAY-LUSSAC gefundenen = 0,625 oder  $\frac{1}{6}$  nehmen, von demselben unbedeutend abweicht und das Verhältniß 10:15,873 giebt. Eine zweite Reihe von Versuchen, wobei die mit nasser Watte gefüllte Röhre in einem kupfernen Wassergefäße erwärmt wurde, um die Dichtigkeit des Wasserdampfes auch bei höheren Wärmegraden zu ermitteln, gab zu wenig genaue Resultate, was sich aus der Schwierigkeit einer scharfen Temperaturbestimmung allzuleicht erklären läßt.

---

1 Daß in einigen Fällen das Gewicht der zweiten Röhre geringer wurde, ist eine schwer oder gar nicht zu erklärende Erscheinung.

552) Nach den hier mitgetheilten Resultaten der neueren Versuche gewinnt die bereits früher aufgestellte Bestimmung, wonach die Dichtigkeit des Wasserdampfes gegen Luft bei gleicher Temperatur und unter gleichem Drucke im Verhältniß von 10 zu 16 stehe, einen überwiegenden Grad von Wahrscheinlichkeit. Sofern sich aber erwarten läßt, daß diese Bestimmung durch neue Versuche nicht leicht eine wesentliche Abänderung erleiden werde, stelle ich hier die wichtigsten Punkte nochmals zusammen, um so mehr, als die Resultate meiner eigenen Versuche wegen zu ausführlicher Darstellung minder leicht zu übersehn sind.

1. Die Dichtigkeit des Wasserdampfes ist bei gleichen Temperaturen sowohl im luftleeren, als auch im luftgefüllten Raume, mindestens bis zum atmosphärischen Drucke, stets gleich, vorausgesetzt, daß vom Dampfe im Maximum seiner Dichtigkeit die Rede ist. Dieses geht direct aus den Messungen von GAY-LUSSAC und den meinigen hervor, aus den letzteren namentlich, indem alles Wasser, welches in dem von mir gebrauchten Ballon bei einer gewissen Temperatur in Dampf verwandelt wurde, diese seine Expansion bei unveränderter Wärme beibehielt, wenn ich trockne Luft in größerer oder geringerer Quantität hinzutreten ließ. Wenn es bei diesen Versuchen den Anschein gewährte, als ob im luftgefüllten Raume eine größere Dichtigkeit statt fände, weil der Niederschlag eines Theiles des expandirten Wassers im luftgefüllten Raume erst bei etwas niedrigerer Temperatur erfolgte, als im luftleeren, so hat dieses zwar die Analogie anderer Erscheinungen für sich, allein die Versuche können hierbei leicht täuschen, insofern der Dampf im luftleeren Raume ungleich beweglicher ist, daher an den Glaswandungen leichter und schneller zum Vorschein kommt, als im luftgefüllten. Der Satz selbst geht indirect aus den Versuchen von BRUNNER und SCHMEDDINK hervor, denn die von ihnen gefundenen Dichtigkeiten des gemischten Dampfes stimmen so genau mit den für ungemischten erhaltenen überein, daß hierin ein sehr gewichtiges Argument enthalten ist.

2. Sobald dieser Satz einmal festgestellt worden ist, fallen die Hauptschwierigkeiten, die den genauen Bestimmungen der absoluten Dichtigkeit des Wasserdampfes im Wege stehn, von selbst weg, und die durch BRUNNER gewählte Methode, wie

sie durch SCHMIEDDINK verbessert worden ist, verspricht die genauesten Resultate. Bei allen Fundamentalversuchen kam es blofs auf eine genaue Messung der Temperatur und des Raumes an, welchen der gesättigte Wasserdampf einnahm, wie nicht minder auf eine scharfe Wägung der Wassermenge, welche denselben gab. Eben wegen dieser Einfachheit der Messungen stimmen auch die erhaltenen Resultate so genau mit einander überein, als sich bei der Verschiedenheit der befolgten Methoden nur erwarten läfst. Handelt es sich aber um eine endliche scharfe Bestimmung der eigentlichen Dichtigkeit des Wasserdampfes, so dürfte die durch SCHMIEDDINK gefundene wohl den Vorzug haben; sie ist aus einer grossen Zahl von Messungen bei mittleren Temperaturen entnommen und liegt nahe in der Mitte zwischen der durch GAY-LUSSAC und der durch mich selbst erhaltenen, etwas näher an der ersteren. Es läfst sich aber leicht erklären, warum GAY-LUSSAC die Dichtigkeit etwas zu klein fand, denn abgerechnet, dafs ein geringer Theil Feuchtigkeit bei seinen Versuchen dem Quecksilber adhäriren konnte, bleibt es fraglich, ob der Dampf in der Röhre nach dem, was hierüber oben (§. 518) beigebracht worden ist, wirklich die Siedehitze erreichte, und ebenso konnte ich selbst leicht in den Messungen bei tieferen Temperaturen, namentlich bei denen unter dem Gefrierpunkte des Wassers, die Dichtigkeit zu gross finden, weil der dann absolut sehr dünne Dampf sich minder leicht an den Wandungen niederschlägt und dem Auge wahrnehmbar wird; die von mir aus diesen Versuchen allein abgeleitete Folgerung, dafs die Dichtigkeit des Dampfes im Verhältnifs zur Luft mit den Temperaturen abnehme, mag wohl hierauf beruhn und ist vorläufig, bis zu näherer Bestätigung, aufzugeben. Sofern aber das aus allen Versuchen SCHMIEDDINK's bei mittleren Temperaturen erhaltene mittlere Resultat von den früheren so wenig abweicht, kann immerhin wegen der Bequemlichkeit der Berechnung das bisher angenommene Verhältnifs von 10:16 beibehalten werden.

3. Handelt es sich um eine allgemeine Formel zur Berechnung der Dichtigkeit des Wasserdampfes, so kommt hierbei die Elasticität desselben und der Ausdehnungscoefficient der Luft in Betrachtung. Nach den damals bekannten Bestimmungen dieser Gröfsen habe ich eine Tabelle berechnet, welche die Dichtigkeit des Wasserdampfes gegen Wasser im Maximum



seiner Dichtigkeit und auch gegen Luft bei 0° Temperatur und unter einem Drucke von 336 Lin. Quecksilber enthält; sie genügt, um die gesuchten Gröſsen mit genäherter Genauigkeit zu finden. SCHITKO<sup>1</sup> hat gleichfalls eine Tabelle berechnet, welcher jener sehr genäherete Werthe giebt. Neuerdings hat PAMBOUR<sup>2</sup> eine Formel zur Berechnung des Volumens des Wasserdampfes als Function der Temperatur und der Elasticität desselben angegeben, wonach für  $p$  = dem Drucke auf ein Quadratcentimeter in Kilogrammen und  $t$  = der Temperatur in Centesimalgraden das Volumen des Dampfes

$$m = 1287 \times \frac{1 + 0,00364t}{p}$$

seyn soll. In dieser findet sich, wie POGGENDORFF bemerkt, der durch RUBBERG aufgefundenene Ausdehnungscoefficient der trocknen Luft ohne weitere Bemerkung eingeführt.

553) Ueber die Dichtigkeiten der Dämpfe sonstiger Flüssigkeiten, denen wir auch andere flüchtige Körper zugesellen können, sind noch einige sehr wichtige Zusätze hinzuzufügen, wobei es angemessen ist, auf dasjenige zurückzublicken, was im Art. *Dampf* bereits mitgetheilt wurde. Ueber die Dichtigkeit des *Schwefelkohlenstoffdampfes* stellte CLUZEL<sup>3</sup> sogleich damals, als er diese neu entdeckte Flüssigkeit untersuchte, einen Versuch an, und fand, daß ein Ballon mit Luft bei 18° C. Wärme und 0,7638 Met. Barometerstand gewogen 6,75 Gramm wog, wenn er 5565,095 Kubikcentimeter Luft enthielt; war aber Schwefelkohlenstoffdampf damit vereint, so betrug das Gewicht 7,798 Gramm. Hieraus läßt sich indess das Gewicht des Kohlenstoffdampfes nicht entnehmen, weil nach dem Eintritt desselben zwar der Ballon mit diesem ganz erfüllt war, aber von der früher darin befindlichen Luft, wenn diese entweichen konnte, fehlte so viel, als der Elasticität des Dampfes gegen die der Luft zukam. MARX<sup>4</sup> versuchte gleichfalls den Dampf des Schwefelkohlenstoffs zu wägen und bediente sich dazu einer dünnen Kugel mit einer Spitze, die er zuerst voll

1 Wiener Zeitschrift. Th. VI. S. 259.

2 Compt. rend. T. VI. p. 874. Poggendorff's Ann. XLIV. 628.

3 Ann. de Chim. T. LXXXIV. p. 72. G. XLIII. 421.

4 Schweigger's Journ. LXII. 488.

Luft, dann mit Schwefelkohlenstoffdampf gefüllt, wog, indem er diese Flüssigkeit darin zum Sieden brachte und die Spitze verstopfte, nachdem keine tropfbare Flüssigkeit mehr darin enthalten war, endlich aber die Spitze wieder öffnete, Luft eindringen liefs und abermals das Gewicht bestimmte. Heifst dann das Gewicht der Kugel  $A$ , der Luft  $L$ , des Dampfes  $D$ , so war das Gewicht zuerst  $= A + L$ , hernach  $= A + D$  und zuletzt sollte es  $= A + D + L$  seyn, allein er konnte auf diese Weise keine übereinstimmenden Resultate erlangen<sup>1</sup>, wenn er die erste Gröfse von der letzteren abzog, wie sehr begreiflich daraus hervorgeht, dafs im dritten Falle so viel Luft weniger in der Kugel vorhanden war, als die Elasticität des bei der gegebenen Temperatur darin vorhandenen Dampfes austrieb. Um daher die Dichtigkeit dieses Dampfes zu finden, legt er die Bestimmung von GAY-LUSSAC zum Grunde, wonach der Schwefelkohlenstoffdampf bei seiner Siedehitze eine Dichtigkeit von 2,645 gegen atmosphärische Luft haben soll. Ist dann das spec. Gewicht der Luft bei  $0^\circ$  und 28 Zoll Barometerhöhe<sup>2</sup> gegen Wasser im Maximum seiner Dichtigkeit  $= 0,00128308:1$ , so wird dieses bei  $37^\circ,5$  R. als dem Siedepunct des Schwefelkohlenstoffs  $= 0,00128308 \times 0,85423:1$ , und hieraus folgt die Dichtigkeit des Schwefelkohlenstoffdampfes bei der Siedehitze gegen die des Wassers  $= 0,0028987:1$ . Nach der Mayer'schen Formel ist die Dichtigkeit eines Dampfes  $\delta$  für eine gegebene Temperatur  $t$  in Graden der 80theiligen Scale, wenn seine Spannung  $e$  heifst:

$$\delta = A \frac{e}{213 + t},$$

worin  $A$  ein aus den Beobachtungen zu entnehmender Coefficient ist. MARX fand den Siedepunct bei  $37^\circ,5$  R., wenn die Elasticität einem Drucke von 333,786 Par. Lin. gleich kam, und wenn diese Werthe zugleich mit der durch GAY-LUSSAC gefundenen Dichtigkeit in die Formel substituirt werden, so erhält man

$$0,0028987 = A \cdot \frac{333,786}{250,5},$$

1 Vergl. das von DUMAS angewandte Verfahren §. 555.

2 GAY-LUSSAC legt bei seinen Bestimmungen eine Barometerhöhe von 0,76 Meter, also 28 Z. 0,9 Lin. zum Grunde, was aber hierbei von keinem merklichen Einflusse ist.

woraus der Werth von  $A = 0,0021748$  gefunden wird. Hier-nach heisst also die Formel für  $\delta$ , die Dichtigkeit des Schwefelkohlenstoffdampfes gegen Wasser im Punkte seiner grössten Dichtigkeit,

$$\delta = 0,0021748 \frac{e}{213 + t}.$$

Mit Hülfe dieser Formel hat MARX eine Tabelle der Dichtigkeiten von  $-7^\circ$  bis  $+47^\circ$  R. berechnet; es ist aber sehr die Frage, ob GAY-LUSSAC's einzige Beobachtung sicher genug ist, um diesen allgemeinen Ausdruck darauf zu gründen; doch können wir uns bis zu weiteren Bestimmungen damit begnügen.

Ehe wir zu einer vorzüglich wichtigen Classe von Untersuchungen über die Dichtigkeiten der Dämpfe übergehn, wollen wir zuvor eine mehr isolirte, zugleich aber sehr interessante, den *Quecksilberdampf* betreffende Notiz erwähnen. Unter der Voraussetzung, dass die Ausdehnung aller Gase und Dämpfe durch die Wärme sich gleich ist, kann die Dichtigkeit für gegebene Temperaturen leicht gefunden werden, wenn sie nur für eine bekannt ist und man das Gesetz der Elasticität kennt. Letzteres ist für *Quecksilber* durch AVOGADRO (§. 549) aufgefunden worden, und indem er dann nach DUMAS<sup>1</sup> die Dichtigkeit des Dampfes dieser Flüssigkeit beim Siedepunkte gegen atmosphärische Luft als Einheit  $= 7$  setzt, findet er für  $100^\circ$  C., welcher Temperatur nach der berechneten Tafel eine Elasticität von 0,03 Millim. zugehört,  $= 0,0002$ , und in diesem Verhältniss könnte daher auch bei dieser Temperatur Quecksilberdampf in der atmosphärischen Luft enthalten seyn. Weil aber ein Liter oder ein Kubikdecimeter Luft unter diesen Umständen 1,3 Gramm wiegt, so würde in dem Raume eines Kubikdecimeters 0,00026 Gramm oder etwa ein Viertel Milligramm Quecksilberdampf enthalten seyn, eine allerdings kaum messbare Grösse.

554) Das Bestreben, die Atomgewichte der Körper genauer zu bestimmen, veranlasste eine schätzbare Reihe von Versuchen, deren eigentliche Resultate zwar ausser den Grenzen der hier zunächst zu untersuchenden Aufgabe liegen, die aber zugleich über die Dichtigkeit verschiedener Dämpfe sehr genäherte Bestimmungen enthalten, und obendrein dem ganzen Probleme

1 Vergl. §. 556, 2.



eben dadurch einen mehr wissenschaftlichen Charakter geben, daß sie die Dichtigkeit der Dämpfe mit ihren Atomgewichten in Verbindung bringen. Da das Ganze zunächst in das Gebiet der Chemie gehört, so theile ich diejenige kurze Darstellung mit, welche POGGENDORFF<sup>1</sup> davon gegeben hat. Da sich die Atomgewichte der Körper ohne eine wesentliche Abänderung der Resultate gegen ihre Multipla oder Submultipla vertauschen lassen, jenachdem man in den binären Verbindungen dieser Körper eine grössere oder geringere Anzahl von Atomen des andern Körpers voraussetzt, so entsteht hieraus eine gewisse Willkür. Um diese zu beseitigen, ging DUMAS von dem Grundsatz aus, daß alle Körper sich in einfachen Volumenverhältnissen verbinden und daß das specifische Gewicht ihrer Dämpfe, welches dem einfachsten dieser Verhältnisse entspricht, das wahre Atomgewicht dieser Körper sey. Bei Körpern, die für sich nicht wohl so verdampfbar sind, daß man die Dichtigkeit ihrer Dämpfe zu messen vermöchte, bestimmt man die Dichtigkeit der Dämpfe ihrer Verbindungen mit einem für sich gasförmigen Körper von bekannter Dichte. Hierdurch und durch das Atomgewicht des für sich starren Bestandtheils findet man das Volumenverhältniß, in welchem sich dieser mit dem Gase verbindet. Fällt das Volumenverhältniß mit dem angenommenen Atomgewichte nicht einfach genug aus, so nimmt man ein Multiplum oder Submultiplum dieses Gewichts, und dasjenige, welches das einfachste Volumenverhältniß liefert, ist dann als das wahre Atomgewicht zu betrachten. Hiernach fallen die Atomgewichte der elementaren Körper insgesamt mit den Dichtigkeiten oder specifischen Gewichten ihrer Dämpfe zusammen.

555) DUMAS<sup>2</sup> war der Erste, welcher von diesen Grundsätzen ausgehend die Dichtigkeit verschiedener Dämpfe zu bestimmen suchte. Stellen wir das von ihm angewandte Verfahren im Allgemeinen dar, und ohne uns streng an die von ihm gewählten speciellen Modificationen zu binden, die mehr von der Willkür jedes einzelnen Experimentators abhängen, so brachte er die zu untersuchenden Körper in eine Glaskugel A.

Fig.  
84.

<sup>1</sup> Dessen Annalen. Th. IX. S. 293.

<sup>2</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. XXXIII. p. 337. Poggendorff's Ann. IX. 293.

die mit einer aus ihr auslaufenden feinen Spitze  $\alpha$  versehen war. Um diese Kugel so weit zu erhitzen, daß die darin befindlichen Körper in Dampf verwandelt wurden, welcher dann die Kugel ganz ausfüllte, indem der Rest aus der Spitze entwich, band er sie mittelst Platindrähten an eine Bleimasse  $p$ , senkte sie dann in ein Bad von Wasser, wenn die Temperatur des Siedepunctes der darin enthaltenen Flüssigkeit unter der des siedenden Wassers lag, im entgegengesetzten Falle aber von Schwefelsäure oder leichtflüssigem Metalle. Die Schwefelsäure eignet sich hierzu bei weitem am besten und ist namentlich dem Oele entschieden vorzuziehen, welches sich schwärzt, verdickt, durch seine Dämpfe unangenehm afficirt und obendrein die Apparate widerlich beschmuzt<sup>1</sup>. Das Glasgefäß mit dem flüssigen Bade steht dann wieder in einem Sandbade und dieses wird auf eine leicht zu bewerkstelligende Weise erhitzt. Man könnte die sämmtlichen Theile der ganzen Vorrichtung von Substanzen verfertigen, welche unschmelzbarer und dem Zerspringen nicht so leicht ausgesetzt sind, als Glas; weil man aber sehn muß, ob die gesammte Menge des zu untersuchenden Körpers wirklich verdampft ist, so muß der zum Messen dienende Ballon nothwendig von Glas seyn, und die anzuwendende Hitze darf daher nicht über diejenige hinausgehn, wobei dieses weich wird. Reicht man aber mit einem Quecksilberthermometer nicht mehr aus, so bedient man sich eines

---

1 Ein solches Bad ist erforderlich, um die Temperatur, die der Verwandlung im Dampf zugehört, genau zu messen. Da aber dasselbe beschwerlich, die Vorrichtung übrigens zweckmäßig ist, so fragt sich, ob nicht auch ohne ein solches Bad die Temperatur des Ballons, wenn er im bedeckten Gefäße frei herabhänge, durch zwei oder mehr neben ihm aufgehängte Thermometer genügend bestimmt werden könnte, vorausgesetzt, daß man die langsam steigende Hitze hinlänglich zu reguliren vermöchte. Fraglich bleibt ferner, ob sich die Temperatur der Verdampfung nicht aus den Dämpfen selbst, wie dieses beim Wasser geschieht, entnehmen ließe. Die thermomagnetischen Thermometer, s. Bd. IX. S. 998, wenn nur genau genug bestimmt, erlauben die Löthstelle eines feinen Platin- und Kupferdrahtes in den Ballon selbst hinabzusenken. Sehr zweckmäßig ist endlich Mitscherlich's Luftthermometer §. 557, so lange die Temperatur nicht über diejenige Hitze hinausgeht, wobei das Glas weich wird; für höhere mußten Platingefäße und Pyrometer angewandt werden. S. Thermometer. Bd. IX. S. 1014. Die vollständige Verdampfung könnte dann da angenommen werden, wo kein Dampf mehr entweicht.

Luftthermometers. Wesentliche Beachtung verdient das Hilfsmittel, die Spitze der Kugel, da wo sie aus der Oeffnung in einem hierzu angebrachten Metallbleche hervorragt, mit einigen glühenden Kohlen  $\alpha$ ,  $\beta$  zu umgeben, damit sich die Dämpfe in dieser Spitze nicht niederschlagen und dadurch Fehler herbeiführen. Sind die letzten Antheile der zu untersuchenden Substanz völlig verdampft, indem zuerst ein dichter, nachher aber ein stets dünner werdender Dunst aus der Spitze entweicht, so wird die Spitze zugeblasen, der Apparat muß langsam erkalten, und dann wird die Dichtigkeit des Dampfes durch Wägung bestimmt.

Die hierbei zu beobachtende Verfahrensart beruht auf einfachen Principien. Die zugeschmolzene, mit dem Dampf und einer unbestimmten Menge etwa zurückgebliebener Luft erfüllte Kugel wird nach dem Reinigen von allen anhängenden Substanzen gewogen und dann nach dem Abbrechen der Spitze unter Wasser oder Quecksilber geöffnet, um nach dem Eindringen dieser Flüssigkeit den noch vorhandenen Antheil Luft zu ermitteln. Demnächst wird der Ballon inwendig gereinigt, getrocknet, mit völlig trockner Luft gefüllt und abermals gewogen. Aus beiden Wägungen und einer vorausgegangenen oder nachher angestellten Wägung desselben, wenn er mit Wasser gefüllt war, findet man die gesuchten Gröfsen. Heißt nämlich das Gewicht des mit Wasser gefüllten Ballons  $= P$ , des mit trockner Luft gefüllten  $= p$ , des mit Dampf und der wenigen zurückbleibenden Luft gefüllten  $= p'$ , so giebt  $P - p + (P - p)\delta$  wenn  $\delta$  das Verhältniß zwischen der Dichtigkeit des Wassers und der Luft bezeichnet, den Rauminhalt des Ballons mit hinlänglicher Genauigkeit. Hieraus findet man durch Berechnung das Gewicht der Luft, welche ihn ausfüllt,  $= p''$ , und erhält dann aus  $p' + p'' - p$  das Gewicht des Gemenges von Dampf und Luft, welches in demselben enthalten war. Hierbei muß man die Ausdehnung des Ballons durch Wärme corrigiren, dann aber die Dichtigkeit des Wassers nach der bei der Wägung statt findenden Temperatur auf das Maximum seiner Dichtigkeit, und ebenso die der Luft nach dem jedesmaligen Barometerstande und der Temperatur auf 0,76 Meter und 0° Wärme reduciren, worauf dann nur noch erfordert wird, das corrigirte Volumen der zurückgebliebenen Luft und dessen Gewicht von dem Gewichte des Dampfes abzuziehen, um letzteres für sich zu haben,



was dann bei bekanntem Rauminhalte die Dichtigkeit dieses Dampfes giebt<sup>1</sup>.

556) Bei den folgenden Angaben beschränken wir uns der Kürze halber zunächst nur auf die gefundenen Dichtigkeiten, ohne die daraus abgeleiteten Atomgewichte zu berücksichtigen; doch liefern die Versuche noch manche anderweitige interessante Thatsachen, die eine gelegentliche Erwähnung verdienen.

1. *Iod* fing bei 175° C. an, Dämpfe zu bilden, welche die Spitze zu verstopfen drohten. Letztere wurde daher mit Kohlen erwärmt und die Hitze bis 185° C. gesteigert. Anfangs war der Ioddampf violett, nachher aber wurde seine Farbe so intensiv, daß man durch den Ballon weder das Tageslicht, noch auch eine Kerzenflamme sehn konnte; an den Rändern war die Farbe blau, im Widerscheine aber zeigte er sich völlig schwarz. Aus den Wägungen ergab sich seine Dichtigkeit = 8,716, von der Bestimmung durch GAY-LUSSAC<sup>2</sup> = 8,61 wenig abweichend.

2. Das Verhalten des *Quecksilbers* bei diesem Versuche ist an sich schon interessant. Es wurden 40 Gramm dieses gereinigten Metalls in den Ballon gebracht, und ungeachtet der langsamen Erhitzung fuhr dennoch der Dampf beim Siedepuncte desselben mit solcher Heftigkeit aus dem Röhrchen, daß eine Explosion zu fürchten stand. Nach einer halben Stunde aber hörte die Dampfbildung fast plötzlich auf, und als nach einiger Zeit bei verstärktem Feuer und einer weit über den Siedepunct getriebenen Erhitzung kein Dampf mehr herausfuhr, wurde die Spitze zugeblasen. Bei den nachherigen Wägungen zeigte sich eine so kleine zurückgebliebene Luftblase, daß sie nicht meßbar war, und zudem konnte sie aus dem Wasser entstanden seyn; man kann also durch Quecksilberdämpfe gleichfalls einen luftleeren Raum bereiten. Die Dichtigkeit des Dampfes ergab sich = 6,976.

Die Dichtigkeiten der übrigen, aus ihren Verbindungen

---

1 Eine ausführliche Anleitung, die Resultate solcher Wägungen zu berechnen, zugleich mit Rücksicht auf die hierbei erforderlichen Correctionen, nebst Tabellen, worin diese letzteren für die verschiedenen Temperaturen und die ungleichen Barometerstände enthalten sind, giebt POGGENDORFF in seinen Annalen XLI. 449.

2 S. Art. Dampf. Bd. II. S. 397.

gefundenen Dämpfe sind: *Phosphor*<sup>1</sup> im Mittel aus zwei Versuchen = 2,328; *Chlorphosphor* im Minimum = 4,875; *Arsenikwasserstoff* = 2,695; *Chlorarsenik* im Minimum = 6,3006; *Chlorsilicium* = 5,939; *Fluorsilicium* = 3,6; *Chlorboron* = 3,942; *Fluorboron* = 2,3124; *Chlorzinn* im Maximum = 9,1997; *Chlortitan* = 6,836.

557) Die von DUMAS betretene Bahn verfolgte MITSCHERLICH<sup>2</sup>, mit gewohntem Eifer und bekannter Genauigkeit und gelangte dadurch theils zu einer Prüfung bereits gefundener, theils zur Auffindung neuer Bestimmungen. Die wesentlichen Abänderungen der gebrauchten Apparate lassen sich leicht deutlich machen. Für die höchsten Hitzegrade wählte er statt eines Ballons längliche, an beiden Seiten fein ausgezogene Glasröhren, in welche er die zu untersuchenden Körper brachte, und bediente sich seines bereits beschriebenen Luftthermometers<sup>3</sup>. Beide legte er neben einander auf kupferne Haken<sup>85</sup>.  $\alpha, \alpha, \alpha, \alpha$  in einem metallenen Cylinder, welcher am einen Ende verschlossen, am andern mit Löchern  $\gamma\gamma$  versehen war, durch welche die Spitzen des Meßröhrchens und des Luftthermometers hervorragten. Dieser Cylinder  $ab, ab$  wurde in einen etwas weiteren geschoben, welcher nach innen und nach außen mit einigen hervorragenden Stäben versehen war, um eine Berührung desselben mit dem inneren und einem dritten äußersten zu hindern. Letzterer  $AA, BB$  war ein eiserner, von zolldicken Wandungen; er wurde in einen Ofen gelegt und die Hitze so regulirt, daß derselbe überall möglichst gleichmäßig roth glühte. Hiernach läßt sich mit Sicherheit annehmen, daß sowohl das Luftthermometer, als auch die Meßröhre einer durchaus gleichmäßigen Wärme ausgesetzt waren, und somit liefs sich die Hauptbedingung einer scharfen Temperaturbestimmung vollständig erreichen. Für Temperaturen unter  $300^{\circ}$  C. läßt sich ein Bad von leichtflüssigem Metall in Anwendung bringen, wenn aber die Wärme  $110^{\circ}$  C. übersteigt, so ist allgemein ein Bad von Chlorzink bei weitem vorzuziehen, denn dieses bleibt

<sup>1</sup> Die richtigere Bestimmung wurde später gefunden, s. folgenden §. Anm.

<sup>2</sup> Poggendorff's Ann. XXIX. 193. Ann. de Chim. et Phys. T. LV. p. 1.

<sup>3</sup> S. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 857.

flüssig bis zu seiner Verflüchtigung, die erst bei der Rothglüh-  
 hitze eintritt; die Temperatur steigt viel langsamer, als beim  
 Metallbade, und man kann daher die Operation sicherer leiten.  
 Zur Aufnahme des Bades diente ein gusseisernes Gefäß A, B, Fig.  
 86. 16 Zoll lang, 6 Z. breit und 6 Z. tief, unten mit zwei Rin-  
 gen versehen, die sich durch Charniere öffnen ließen, um das  
 Messrohr  $\alpha$ ,  $\alpha$  hineinzulegen und festzuhalten. An beiden  
 Enden hatte das Gefäß einen Einschnitt; der eine diente dazu,  
 das Quecksilberthermometer durch ihn so hineinzuschieben, daß  
 dessen Kugel t auf der Messröhre ruhte, der andere, um die  
 Spitze f dieser, die zu untersuchende Substanz enthaltenden  
 Röhre durchzulassen, da diese fein ausgezogene Spitze zuerst  
 rechtwinklig in die Höhe und dann wieder rechtwinklig hori-  
 zontal gebogen war, wobei ein unter dem äußersten Ende an-  
 gebrachtes Drahtgeflecht  $\gamma$  zur Aufnahme einiger Kohlen diente,  
 damit sich die Substanzen daselbst nicht niederschlugen. Be-  
 stand das Bad aus Wasser, Kochsalzauflösung oder einer Lö-  
 sung von Chlorzink, so befand dieses sich in einem ähnlichen  
 kupfernen Gefäße AB, worin die Messröhre  $\alpha\alpha$  auf gleiche Fig.  
 Weise durch Ringe festgehalten wurde; die nicht gebogene 87.  
 Spitze f desselben, so wie die Röhren zweier nach beiden Seiten  
 herausstehenden Thermometer t, t aber waren mittelst mehrerer  
 Körke durch Löcher gesteckt, die sich in den Wandungen beider  
 Enden des Gefäßes befanden. MITSCHERLICH stellt folgende  
 gemessene Dichtigkeiten der einfachen sowohl, als auch der  
 zusammengesetzten Gase und Dämpfe zusammen, und zur Ver-  
 gleichung zugleich die nach den Atomgewichten berechneten,  
 nebst der Anzahl der in ihnen enthaltenen Atome, die ich je-  
 doch weglassen, da sie nicht direct in den Bereich unserer Un-  
 tersuchungen gehören. Die Dichtigkeiten oder specifischen  
 Gewichte beziehen sich auf atmosphärische Luft bei 0° C. Tem-  
 peratur und unter einem Drucke von 0,76 Meter Quecksilber-  
 höhe.



Substanzen	Dichtigkeiten		Beobachter
	beob- achtet	berech- net	
Sauerstoffgas . . . .	1,1026	. . . .	BERZELIUS, DULONG
Wasserstoffgas . . . .	0,0688	. . . .	BERZELIUS, DULONG
Stickgas . . . . .	0,9760	. . . .	BERZELIUS, DULONG
Chlor . . . . .	2,4700	2,4403	GAY-LUSSAC, THÉNARD
Brom . . . . .	5,5400	5,3930	MITSCHERLICH
Iod . . . . .	8,7160	8,7011	DUMAS
Schwefel . . . . .	6,5635	6,6541	DUMAS <sup>1</sup>
. . . . .	6,9000	. . . .	MITSCHERLICH
Phosphor . . . . .	4,4200	4,3256	DUMAS <sup>2</sup>
. . . . .	4,5800	. . . .	MITSCHERLICH
Arsenik . . . . .	10,6000	10,3654	MITSCHERLICH
Quecksilber . . . . .	6,9760	6,9785	DUMAS
. . . . .	7,0300	. . . .	MITSCHERLICH
Wasserdampf . . . .	0,6235	0,6201	GAY-LUSSAC
Stickstoffoxydul . . .	1,5204	1,5273	COLIN
Stickstoffoxyd . . . .	1,0388	1,0393	BÉBARD
Salpetrige Salpetersäure	1,7200	1,5906	MITSCHERLICH
Ammoniak . . . . .	0,5967	0,5912	BIOT, ARAGO
Chlorwasserstoff . . .	1,2474	1,2544	BIOT, ARAGO
Bromwasserstoff . . .	2,7311	2,7311	MITSCHERLICH
Iodwasserstoff . . . .	4,4400	4,3850	GAY-LUSSAC
Schweflige Säure . . .	2,2470	2,2116	BERZELIUS
Schwefelsäure, wasser- frei . . . . .	3,0000	2,7629	MITSCHERLICH
Schwefelwasserstoff . .	1,9120	1,1778	GAY-LUSSAC, THÉNARD
Chlorschwefel . . . .	4,7000	4,6580	DUMAS
Phosphorwasserstoff . .	1,1214	1,1896	DUMAS
. . . . .	1,1455	. . . .	ROSE
Chlorphosphor, flüssiger	4,8765	4,7414	DUMAS
fester . . . . .	4,8500	4,7900	MITSCHERLICH
Arsenige Säure . . . .	13,8500	13,3000	MITSCHERLICH
Arsenikwasserstoff . . .	2,6950	2,6945	DUMAS
Chlorarsenik . . . . .	6,3006	6,2518	DUMAS
Iodarsenik . . . . .	16,1000	15,6400	MITSCHERLICH
Quecksilberchlorüre . .	8,3500	8,2000	MITSCHERLICH
Quecksilberchlorid . .	9,8000	9,4200	MITSCHERLICH

1 Diese Bestimmung ist das Mittel aus vier später angestellten Versuchen. S. Ann. de Chim. et Phys. T. L. p. 178. Poggendorff's Ann. XXVI. 559.

2 Nach DUMAS ist das specifische Gewicht des Phosphordampfes bei 500° C. = 4,855, beim Siedepuncte desselben = 4,42. S. Ann. de Chim. et Phys. T. XLIX. p. 210. Poggendorff's Ann. XXV. 396.

Substanzen	Dichtigkeiten		Beobachter
	beobachtet	berechnet	
Quecksilberbromüre .	10,1400	9,6750	MITSCHERLICH
Quecksilberbromid .	12,1600	12,3730	MITSCHERLICH
Quecksilberiodid .	15,9000	15,6800	MITSCHERLICH
Schwefelquecksilber .	5,5100	5,3900	MITSCHERLICH
Chlorige Säure .	4,0300	. . . .	MITSCHERLICH
Antimonchlorüre .	7,8000	. . . .	MITSCHERLICH

558) Diesen Bestimmungen lassen sich noch einige hinzufügen, die später gefunden wurden und hier nur kurz erwähnt werden mögen. AMAND BINEAU<sup>1</sup> fand die Dichtigkeiten der nachfolgenden Dämpfe:

Salpetersäure mit 4 Atomen Wasser . . . . .	1,27
Ameisensäurehydrat . . . . .	ungefähr 1,59
Salzsäurehydrat . . . . .	0,69
Hydroselensäure . . . . .	2,79
Hydrotellursäure . . . . .	4,49
Festes Chlorcyan . . . . .	6,39
Bromcyan . . . . .	3,61
Chromsaures – dreifach – Chlorbrom . . . . .	5,52
Hydriodsaurer Phosphorwasserstoff . . . . .	2,77
Hydrobromsaurer Phosphorwasserstoff . . . . .	1,92
Salzsaurer Phosphorwasserstoff . . . . .	1,22
Wasserfreies kohlen-saures Ammonium . . . . .	0,90
Wasserfreies hydrothionsaures Ammonium . . . . .	0,88
Wasserfreies hydrotellursaures Ammonium . . . . .	1,32
Wasserfreies blausaures Ammonium . . . . .	ungefähr 0,77
Wasserfreies salzsaures Ammonium . . . . .	0,89

Auch diese Bestimmungen beziehn sich auf die Luft bei 0° C. und unter einem Drucke von 0,76 Meter Quecksilberhöhe und sollen mit den Atomgewichten sehr nahe übereinstimmen.

#### d) Anwendung des Dampfes.

559) Man macht von den Dämpfen, namentlich den Wasserdämpfen, einen sehr wesentlichen Gebrauch, indem sie zu-

<sup>1</sup> Ann. de Chim. et Phys. T. LXVIII. p. 416.

erst als bewegendes Mittel, dann zur Auflösung der Körper und endlich zum Heizen und Erwärmen verwandt werden. Als bewegendes Mittel werden sie vorzugsweise bei den Dampfmaschinen verwandt, schwerlich dürften sie aber jemals zu Wurfgeschützen gebraucht werden.

Von den *Dampfmaschinen* ist in einem eigenen Artikel<sup>1</sup> ausführlich gehandelt worden, und es würde nicht geringen Raum erfordern, wollten wir hier alles dasjenige nachtragen, was seitdem verändert und verbessert, hauptsächlich aber als Verbesserung in Vorschlag gebracht worden ist. Inzwischen sind die physikalischen Principien, worauf diese merkwürdigen Apparate beruhen, und die verschiedenen Arten ihrer Construction dort angegeben worden, die zahlreichen Verbesserungen aber beziehen sich mehr auf das Technische, und in dieser Beziehung kann man wohl sagen, daß der specielle Theil der Physik, den die Lehre von der Anwendung des Dampfes bildet, sich wegen seines Umfanges emancipirt und zu einem selbstständigen ausführlichen Ganzen ausgebildet habe. Vergleicht man die ersten rohen Versuche mit dem, was die Dampfmaschinen bei der Abfassung jenes Artikels geworden waren, so ist der Unterschied unermesslich, und seitdem ist die Kunst mit noch ungleich rascheren Schritten weiter geeilt. Nach JOHN TAYLOR<sup>2</sup> gaben unter andern gleiche Mengen Kohlen im Jahre 1828 einen 17mal so großen Nutzeffect, als bei den ersten Dampfmaschinen, und wenn gleich die Verbesserungen der neuesten Zeit nicht in gleichem Verhältniß wachsen konnten, so sind sie doch im Ganzen wegen der ausnehmend gestiegenen Kunstfertigkeit nicht unbedeutend. Um solche Verbesserungen aufzufinden, dienen vorzüglich die Register, die über die Leistungen der zahlreichen Dampfmaschinen in den Kohlenminen von Cornwallis geführt werden, woraus sich unter andern ergab<sup>3</sup>, daß die stärkste unter 59 Maschinen mit einem Bushel oder 84 Pfund Steinkohlen 44497342 Pfund Wasser in 38 Min. 20 Sec. 1 Fuß

1 S. Art. *Dampfmaschine*. Bd. II. S. 417.

2 Records of Mining. 1828.

3 S. Karsten's Archiv. Th. XVIII. S. 111. Vorzüglich HERWOOD in Edinburgh Journ. of Science N. XIX. p. 84. XX. p. 213. N. Ser. N. I. p. 65. III. p. 102. IV. p. 247. V. p. 46. VI. p. 207. Vergl. DAVIES GILBERT über die allmählig gemachten Verbesserungen der Dampfmaschinen zu Cornwallis in Philos. Trans. 1830. p. 121.



noch, die schlechteste mit derselben Menge Brennmaterial 7196710 Pfund in 40 Min. 20 Sec. 1 Fuß hoch hob. Zugleich aber liegt es in der Natur der Sache, daß sehr viele Vorschläge zur Verbesserung ebenso wichtiger, als allgemein gangbarer Maschinen gemacht werden, die nicht allezeit das leisten, was sie versprechen, und deren allseitige Prüfung hier zu weit führen würde. Wir müssen uns daher auf einzelne Bemerkungen beschränken, in Beziehung auf das Ganze aber auf diejenigen Werke verweisen, worin der Gegenstand erschöpfend behandelt worden ist<sup>1</sup>.

Wäre einer hierüber mitgetheilten Angabe Vertrauen zu schenken, so würde die Erfindung der Dampfmaschinen selbst noch über die Zeit des MATHESIUS<sup>2</sup> hinausgehen, denn hierach soll die Dampfmaschine schon im Jahre 1543 durch

---

1 Unter die vorzüglichsten gehört: J. FAREY Treatise on the Steam-Engine. Lond. 1828. 4. The Steam-Engine, theoretically and practically displayed. By GEORGE BIRKBECK and HENRY and JAMES DOCK, Civil Engineers. Lond. 1827. 4. Mit Kupfern. Als einzelne werthvolle Abhandlungen über die Dampfmaschinen im Ganzen können ferner genannt werden: BEZAINÉ in Mém. de l'Acad. Imp. de Pétersb. VI<sup>me</sup> Sér. T. II. Liv. III. DUFOUR in Biblioth. Brit. T. XXIV. p. 129, welcher zugleich Tabellen über den Effect der Dampfmaschinen nach dem Flächeninhalte des Kolbens und der Spannung des Dampfes berechnet hat. Eine gelehrte Abhandlung ist die von FOURIER: Mém. sur la puissance mécanique de la vapeur. Par. 1827. 4. Eine kurze Darstellung des Princip's der Expansionsmaschinen giebt PERKINS in Edinburgh philos. Journ. N. XIII. p. 170. Will man sich über die vielfach abgeänderte Construction der Dampfmaschinen mit rotirender Bewegung unterrichten und sich zugleich einen Begriff von der Vielfachheit solcher Abänderungen machen, so giebt erüber JOHN SCOTT RUSSELL in Edinb. New Phil. Journ. N. XLVII. 35 in einer kurzen, aber inhaltreichen Uebersicht genügende Auskunft. Er unterscheidet vier Classen derselben. Die erste ist die, wobei die Wirkung durch Reaction erfolgt, wie bei denen von HERON um 130 Ch., von BRANCA 1629, von KIRCHER 1643, von DASLESME 1699, von KEMPELEN 1785, von JAMES SADLER 1791, von RICHARD TREVITHIC 1813 und von A. CRAIG 1834. Zur zweiten Classe gehören diejenigen, bei denen ein Zwischenmittel statt findet; zur dritten die, welche durch hydrostatische Reaction wirken, wozu nur die von WATT 1782 und von BRYAN DONKIN 1803 gehören; zur vierten endlich rechnet er diejenigen, bei denen der Stempel sich dreht. MASTERMAN's Rad gehört nach ihm zur zweiten Classe.

2 S. Art. Dampfmaschine. Bd. II. p. 419.

BLASCO DE GARAY, einen Spanier, erfunden worden seyn<sup>1</sup>. Nach Documenten im königl. Archive zu Simancas, welche DON THOMAS GONZALES auffand und DE NAVARETTE dem Baron v. ZACH mittheilte, zeigte GARAY ein Boot, welches durch eine Dampfmaschine in Bewegung gesetzt wurde, einer zur Prüfung ernannten Commission und auch dem Kaiser CARL V. selbst. Wie berichtet wird, befand sich darin ein Kessel mit heißem Wasser, und durch diesen wurden Räder an den Außenseiten des Bootes in Bewegung gesetzt. Die Commission bemerkte, es sey gegen diese Erfindung die stete Gefahr zu erinnern, die aus dem Zerspringen des Kessels hervorgehe<sup>2</sup>.

560) Diejenigen Dampfmaschinen, welche am häufigsten in Anwendung gebracht werden, sind die von sogenanntem atmo-

---

1 Bullet. univ. N. IV. p. 382.

2 Das Geschichtliche über die Erfindung und Verbesserung der Dampfmaschinen findet man in Quarterly Journ. of Sc. New Ser. N. X. p. 322. Diese Abhandlung polemischen Inhalts von A. AINGER ist gegen eine kurz vorher bekannt gewordene von ARAGO gerichtet. Letzterer gab im Annuaire pour 1829 eine geschichtliche Uebersicht der Erfindung und allmäligen Verbesserung der Dampfmaschinen, worin er hauptsächlich zu zeigen sich bemühte, daß die Schriftsteller, namentlich die englischen, allgemein die Erfindung dieser wichtigen Apparate dem Marquis von WORCESTER beileigten, da doch diese Ehre zwei Franzosen, SALOMON DE CAUS und DIONYSIUS PAPINUS, gebühre. Daß der hier den englischen Gelehrten gemachte Vorwurf ungegründet sey, ergibt sich bald aus der im Art. *Dampfmaschine* Bd. II. S. 417 f. mitgetheilten Literatur. AINGER aber zeigt, daß DE CAUS bloß HERRON'S Maschine beschrieben und gar nicht als seine Erfindung angegeben habe, die Erzeugung eines Vacuums durch Dampf und die Benützung seiner Elasticität sey aber durch PAPINUS erst dann vorgeschlagen worden, nachdem SAVERY'S Maschine bekannt geworden war, die PAPINUS in seiner 1707 herausgegebenen Schrift mehr verstümmelt als verbessert für seine eigene Erfindung ausgegeben habe. Die Schrift, worauf AINGER sich bezieht, ist die im genannten Art. S. 428 angegebene: PAPINI Ars nova cet. Cass. 1707. Uebrigens finden sich in AINGER'S Abhandlung keine historischen Nachweisungen, die nicht schon im genannten Art. dieses Werkes enthalten wären; wie aber ARAGO die Vorwürfe gegen die englischen Gelehrten veröffentlichen konnte, erscheint unbegreiflich, wenn man die geschichtlichen Nachweisungen würdigt, die in den im genannten Artikel angeführten classischen Werken, namentlich der Engländer enthalten sind, deren Verfasser die Verdienste der Einzelnen unparteiisch würdigen und namentlich auf WORCESTER'S undeutliche Aeußerungen einen sehr geringen Werth legen.

sphärischen Drucke und die Expansionsmaschinen; die älteren Savery'schen, die verschiedenen unmittelbar rotirenden und die mit hohem Drucke scheinen den Erwartungen weniger zu entsprechen und werden allgemein, hauptsächlich aber verhältnißmäßig, stets seltener. COLLADON und CHAMPIONNIÈRE<sup>1</sup> kennen in Frankreich nur fünf Savery'sche, drei im Departement der Seine, eine im Departement der unteren Loire und eine zu Lyon. Uebrigens sind sie nach ihren Versuchen mit drei solchen Maschinen der Meinung, daß gerade diese vor den andern wegen ihrer Einfachheit, Sicherheit und des geringeren Verbrauches an Brennmaterial zum Heben des Wassers dann den Vorzug haben, wenn das zu hebende Wasser ohnehin um einige Grade erwärmt werden soll. Maschinen mit hohem Drucke, nach dem Vorschlage von PERKINS, haben in England wenig Eingang gefunden; ob sie in America mehr in Gebrauch sind, vermag ich nicht zu bestimmen<sup>2</sup>. Inzwischen hat sich der Erfinder Mühe gegeben, sie zu verbessern und ihre vorzüglichen Eigenschaften hervorzuheben, im Wesentlichen sind sie aber nicht abgeändert worden<sup>3</sup>, ihre Wirkungen werden von verschiedenen Beobachtern als ausgezeichnet beschrieben<sup>4</sup>, sie sind in Frankreich und Italien bekannt geworden<sup>5</sup>, und da sie dennoch keinen Beifall gefunden haben, so muß die Ursache hiervon wohl in der (§. 534 angegebenen) Schwierigkeit liegen, die Gefäße bei hohem Druck gehörig dampfdicht zu machen, welche Schwierigkeit durch die ungleiche Ausdehnung der Metalle in Folge der Erhitzung ausnehmend wächst. Auch nach DUFOUR (§. 539) müßte durch Anwendung einer höheren Elasticität ein bedeutender Nutzeffect erreicht werden, worauf wir später zurückkommen werden. Einige Verbesserungen der Dampfmaschinen hat HALL<sup>6</sup> bekannt gemacht, sehr empfohlen aber wurden die

1 Ann. de Chim. et Phys. T. LIX. p. 24.

2 Ueber PERKINS's high Press safety Steam-Engine findet man Nachricht in Silliman Am. Journ. T. XIII. p. 40.

3 Edinburgh Philos. Journ. N. XVII. p. 172. N. XXI. p. 211. Vergl. Dingler's polyt. Journ. Bd. XXVI. S. 89 u. a. v. a. O.

4 Z. B. NEWTON in Edinburgh Phil. Journ. N. XIV. p. 359.

5 S. Biblioth. univ. 1824. Mars.

6 Biblioth. univ. T. XXX. p. 77.



rotirende Dampfmaschine von MOREY<sup>1</sup>, die von WHITE<sup>2</sup>, die unmittelbar rotirende von BOUVIER<sup>3</sup>, die von EVE<sup>4</sup>, welche vielleicht unter allen die beste und am sinnreichsten construiert ist, die des Marquis DE MANOURY-D'ECTOT, worüber GIRARD's<sup>5</sup> Bericht nähere Auskunft giebt, und noch viele andere, die sich namhaft machen ließen, wenn es der Mühe werth wäre, alle die verschiedenen Angaben aufzusuchen. Unter diejenigen, welche namentlich in England die Leistungen der Dampfmaschinen und die verschiedenen Erfindungen zur Vermehrung ihres Nutzeffectes vorzugsweise beachten, gehören namentlich JOHN TAYLOR<sup>6</sup> und HENWOOD<sup>7</sup>; wir müssen uns aber darauf beschränken, alles dieses, was zur speciellen Betrachtung dieser wichtigen technischen Apparate gehört, nur im Allgemeinen anzudeuten. Kaum Erwähnung verdient endlich auch der neuerdings vielfach besprochene Vorschlag, den atmosphärischen Luftdruck gegen einen in luftleeren Röhren fortgleitenden Embolus als bewegendes Mittel für Wagen zu benutzen, wobei die Röhren auf ihrer oberen Fläche der ganzen Länge nach durch Klappen verschlossen seyn, diese aber beim Fortgange des Wagens durch eine an diesem angebrachte Vorrichtung gehoben werden sollen. Praktiker wissen recht gut, daß so lange, und obendrein aufgeschnittene, Röhren für einen darin fortgleitenden Embolus luftdicht zu machen eine für die geübtesten Künstler unmögliche Aufgabe ist. Auf ähnliche Weise scheinen auch der Ausführung einer von zwei berühmten Ingenieuren, BAUSMUND und HENSCHKE, ausgegangenen Idee, statt des Dampfes comprimirt atmosphärische Luft in Anwendung zu bringen, allzugroße Schwierigkeiten im Wege zu stehen. Dürfen wir in Beziehung auf die Construction der Dampfmaschinen im Ganzen die ungebundenen Grenzen nicht überschreiten, so ist dieses noch mehr der Fall in Beziehung auf die zahlreichen Vorschläge zur Ver-

---

1 Edinb. Philos. Journ. N. II. p. 348. Vergl. Edinb. Journ. of Science N. X. p. 347.

2 Edinb. New Philos. Journ. N. II. p. 466.

3 Ann. de Chim. et Phys. T. III. p. 177.

4 Aus Repertory of Patent Inventions in Dingler's polyt. Journ. Th. XXII. S. 17. Vergl. Th. XXVII. S. 347.

5 Mém. de l'Acad. l'Institut de France T. VII. p. 419.

6 Philosoph. Magaz. and Ann. T. I. p. 241. Lond. and Edinb. Philos. Magaz. N. XLI. p. 369. XLV. p. 136.

7 Lond. and Edinb. Phil. Magaz. N. XLIV. p. 80.

sserung der einzelnen Theile, und es mag daher genügen, ofs auf dasjenige zu verweisen, was ALBAN<sup>1</sup> zur Sicherung r Dampfkessel für Hochdruckmaschinen angegeben hat, und ne ausführliche Abhandlung von SÉGUIER<sup>2</sup> über die Dampf- ssel im Allgemeinen hier namhaft zu machen.

561) Eine wichtige Frage, welche bei der Anwendung des ampfes als Bewegungsmittel vorzugsweise in Betrachtung kommt d worüber bereits ausführlich gehandelt worden ist<sup>3</sup>, verdient er nochmals eine kurze Erörterung. Wie wir gesehen haben,achsen die Grade der Wärme, wodurch die Spannung des ampfes erhöht wird, nicht in gleichem Verhältnisse, als die asticitäten (§. 540), vielmehr bedarf es, um nur ein Beispiel zuführen, nur 22° C. Temperaturerhöhung, um die zu 100° C. hörige Elasticität des Dampfes zu verdoppeln. Hiernach heint es, als sei der Nutzeffect des Dampfes von höherer asticität unverhältnißmäfsig gröfser, wenn man annehmen irfte ,dafs für ein Verhältnifs der Temperaturen = 100:122 e Elasticität des Dampfes im Verhältnifs von 1:2 zunähme. on der anderen Seite aber nehmen die Dichtigkeiten der ämpfe in dem nämlichen Verhältnisse zu, in welchem die asticitäten wachsen, und da abgesehen von der Dichtigkeit eich viel Wärme erfordert wird, um eine gegebene Quanti- t Wasser in Dampf zu verwandeln, so mufs hiernach der utzeffect des Dampfes von jeder Spannung gleich seyn. Dieses : auch wirklich der Fall, wenn der Dampf von einfacher annung einen Embolus mit einer Kraft z. B. = 1, der von oppelter Elasticität aber einen gleich grofsen Embolus mit der raft = 2 hebt, und in dieser Beziehung gewähren also die ochdruckmaschinen zwar einen gröfseren Effect, aber nur dem afgewandten Brennmaterial und der Dichtigkeit nebst der Ela- icität des dadurch erzeugten Dampfes proportional, also keinen ermehrten Nutzeffect. Man mufs aber zugleich überlegen, dafs r benutzte Dampf, nachdem er den Embolus gehoben hat, it seiner ganzen Elasticität entweicht, also dafs bei einfachem rucke Dampf von der Elasticität = 1, bei doppeltem Drucke er solcher von der Elasticität = 2 verloren wird, welcher

1 Dingler's polytechn. Journ. Th. XXXIX. S. 241.

2 Ebendasselbst. Th. XLIV. S. 401.

3 S. Art. Dampf. Bd. II. S. 806.

letztere immerhin noch eine bedeutende Kraft äufsern könnte, was uns daher auf das Princip der Expansionsmaschinen<sup>1</sup> führt. Zur nähern Bestimmung der Sache nimmt G. G. SCHMIDT<sup>2</sup> an, daß ein Kubikfuß Dampf von doppelter Spannung und ein Kubikfuß Dampf von zehnfacher Spannung beide auf einen Embolus von 1 Quadratfuß Fläche wirken, und zwar so, daß sie sich bis zum Druck von einer Atmosphäre ausdehnen. Sofern die mechanischen Effecte nicht von der momentanen Pressung, sondern von der Summe der Wirkungen abhängen, die Spannkkräfte der sich ausdehnenden Dämpfe aber stets im verkehrten Verhältnisse der Räume stehen, durch welche sie sich ausgedehnt haben, so steht die Summe aller Wirkungen im zusammengesetzten Verhältnisse der anfänglichen Spannungen und der Logarithmen der Räume. Hiernach ist in dem gewählten Beispiele das Verhältniß der mechanischen Wirkungen:

$$2 \text{ Log. } 2 : 10 \text{ Log. } 10 = 0,6 : 10 = 6 : 100,$$

das Verhältniß des erforderlichen Feuerungsaufwandes ist aber:

$$2 : 10 = 1 : 5,$$

mithin bei gleichem Feuerungsaufwande das Verhältniß der mechanischen Effecte = 6 : 23, was das Dreifache noch übersteigt. Zu einem hiervon bedeutend abweichenden Resultate gelangt DUFOUR<sup>3</sup> durch eine sehr ausführliche Untersuchung dieser Aufgabe, wobei er zugleich auf vermehrte Reibung und den wahrscheinlichen Verlust von Dampf Rücksicht nimmt. Man darf hoffen, sagt er, daß ein gleicher mechanischer Effect durch die Hälfte des Brennmaterials oder ein doppelter mechanischer Effect für gleichen Aufwand von Brennmaterial durch Anwendung des Dampfes von hohem Drucke gegen den von niedrigem Drucke erhalten werde, allein auf gröfsere Effecte ist nicht zu rechnen.

562) Ein Gegenstand, welcher sich zwar zunächst auf die technische Anwendung bezieht, zugleich aber die physikalischen Gesetze sehr in Anspruch nimmt, ist die Frage, auf welche Weise die mit der Hitze stets wachsende Elasticität des Dampfes in den gehörigen Schranken gehalten wird, um nicht durch Uebermafs Nachtheil zu bringen. Seit der Einführung der

1 S. Art. *Dampfmaschine*. Bd. II. S. 443.

2 Hand- und Lehrbuch d. Naturlehre. Giefs. 1826. S. 443.

3 Bibliothèque univers. T. XXXIV. p. 148.



Dampfmaschinen in den Bergwerken und den Fabriken, insbesondere nach ihrer Anwendung zur Bewegung der Schiffe und der Locomotiven auf den Eisenbahnen hörte man wiederholt die betrübenden Nachrichten vom Zerspringen der Kessel und von den schrecklichen Verheerungen, die durch diese Aeufserungen einer ungezügelter Kraft hervorgebracht wurden. Dieses bewog nicht bloß die Physiker, auf die zweckmäfsigsten Mittel zur Verhütung solcher Unglücksfälle ihre Aufmerksamkeit zu richten, sondern auch die Regierungen fanden sich veranlaßt, zur Sicherung des Publicums die Anwendung dieser so leicht gefährlichen Maschinen einer öffentlichen Controle zu unterwerfen. Insbesondere ist dieses im Jahre 1830 in Frankreich durch diejenigen Ordonnanzen geschehen, welche die erforderliche Prüfung der Maschinen und insbesondere der Dampfkessel bestimmen<sup>1</sup>. Die hierzu erforderlichen Gröfsenbestimmungen wurden hauptsächlich aus zwei Untersuchungen entnommen, nämlich aus der bereits erwähnten der Pariser Akademie, über die mit den Temperaturen wachsende Elasticität des Wasserdampfes (§. 534 ff.), und aus einer zweiten ausführlichen von MAGO über die Ursachen des Zerspringens der Dampfkessel. Da die meisten in Anwendung gebrachten Dampfmaschinen nur solche von einfachem atmosphärischem Drucke sind, wobei allerdings in Folge der mechanischen Construction die Hitze des Wassers einige Grade über den Siedepunct gesteigert, mithin auch die Elasticität des Dampfes etwas über den mittleren atmosphärischen Luftdruck erhöht wird, so kann die zum Widerstande hiergegen erforderliche Stärke, namentlich des Kessels, nicht sehr bedeutend seyn, wenn man berücksichtigt, daß der inneren Elasticität des Dampfes die äufsere der atmosphärischen Luft entgegenwirkt, mithin unter Voraussetzung völliger Gleichheit beider nur eine verschwindende Dicke der Wandungen erfordert würde. Wirklich ergab auch die Erfahrung durch eine genaue Prüfung der die Unglücksfälle dieser Art begleitenden Umstände, daß bei weitem in den meisten Fällen das Zerspringen der Kessel durch eine ganz unglaubliche Nachlässigkeit, mitunter durch eine ganz eigentlich frevelhafte Unbesonnenheit der Arbeiter herbeigeführt worden war, indem sie die Verstopfung der Ventile nicht beachteten oder absichtlich herstell-

---

1 Sie finden sich in *Annales des Mines* 1830. T. VIII. p. 109.

ten und durch übertriebene Heizung die Leistungen der Maschine über ihre Grenzen zu treiben suchten. In einigen Fällen ereigneten sich jedoch solche Unglücksfälle, bei denen sich keine Nachlässigkeit auffinden liefs, vielmehr das Zerspringen durch unbegreifliche Ursachen herbeigeführt schien. Die Ermittlung dieser mehr verborgenen Gründe des Zerspringens der Dampfkessel veranlafste ARAGO<sup>1</sup> zu einer umfassenden Prüfung aller hierbei mitwirkenden Bedingungen in einer gediegenen und allgemein beachteten Abhandlung, deren wesentlichsten Inhalt wir mittheilen wollen.

563) ARAGO zählt zuerst die bedeutendsten Erfahrungen über das Zerspringen der Dampfkessel auf, wobei die Ventile nicht verschlossen waren. Dahin gehört das furchtbare Ereignis zu Lochrin bei Edinburg am 21sten März 1814, wobei der obere Theil des Kessels, 140 Centner an Gewicht, durch das zweite Stockwerk und dann 70 Fufs weit zur Seite geschleudert worden war. Uebergeln wir die Fälle, in denen die Ventile festgemacht oder übermäfsig belastet waren und das Zerspringen daher nothwendig ward, so erscheinen andere dagegen um so paradoxer, je weniger eine so nahe liegende Ursache bei ihnen vorhanden war. Dahin gehört das Zerspringen des Dampfkessels in der Seidenspinnerei zu Essonne am 3ten Febr. 1823 und wenige Tage nachher in einer Fabrik zu Paris, nachdem kurz zuvor die Maschinen merklich langsamer gingen, als gewöhnlich, und indem die Ventile sich bei der Explosion wirklich öffneten. Auch die Maschine des Dampfbootes Aetna in America liefs in ihrer Wirkung vor dem Zerspringen nach, die des Dampfbootes Rapide zu Rochefort zeigte am Manometer eine geringere Spannung des Dampfes, und bei der des Dampfbootes Graham waren kurz vorher 20 Pfund Gewicht von Ventile weggenommen worden. Zu Lyon zersprang ein Kessel unmittelbar nachher, als man durch Oeffnen eines Hahns eine Quantität Dampf herausgelassen hatte. Auf gleiche Weise hat man nicht zu bezweifelnde Erfahrungen, dafs Ventile sich hoben, was in Folge gröfserer Spannung des Dampfes erfolgen mufste, nachdem man eine Quantität Dampf durch Oeffnen eines Hahns hatte entweichen lassen. Zu Pittsburg in America

---

<sup>1</sup> Annuaire pour 1830. p. 137. Daraus in Wiener Zeitschrift. Bd. VII. S. 477. Poggendorff's Ann. XVIII. 287.

ersprang einer der drei Kessel einer Maschine, nachdem er wegen zu geringer zugeführter Wassermenge rothglühend geworden war. In einem von PERKINS mitgetheilten Falle bekam der Kessel einen Riss, aus welchem Dampf strömte; er wurde hierdurch etliche Fufs von seiner Unterlage in die Höhe gehoben und zersprang dann in der Luft.

Es scheint, als könne man solchen Unglücksfällen leicht durch Anwendung der seit den ältesten Zeiten bekannten Ventile begegnen, die aus einer auf einer runden Oeffnung aufliegenden Scheibe bestehen, welche dann nach Befinden mit schwereren oder leichteren Gewichten belastet werden. Die angegebenen Beispiele zeigen jedoch, dafs unter Umständen solche Oeffnungen keine zur Sicherung hinlängliche Menge Dampf durchlassen, und wollte man die Oeffnungen zu sehr vergrößern, so würde dieses das genaue Schliessen erschweren und allzugrofse Gewichte erfordern<sup>1</sup>. Außerdem aber tritt hierbei das durch CLEMENT<sup>2</sup> entdeckte Phänomen hindernd ein, wonach die bedeckende Platte zwar gehoben, durch die atmosphärische Luft aber so sehr wieder niedergedrückt wird, dafs der elastische Dampf in zu geringer Menge entweicht und die Wandungen des Kessels seiner Gewalt nicht zu widerstehen vermögen. Nach den gesetzlichen Bestimmungen in Frankreich mufs ein gufseiserner Dampfkessel bei der Probe, ehe er getempelt wird, einen fünffachen, ein kupferner und von Schmiedeeisen verfertigter aber einen dreimal stärkeren Druck aushalten, als welchem er beim Gebrauch zu widerstehen hat, und dennoch gewährt dieses keine vollkommene Sicherheit. Versuche von TREMERY haben nämlich gezeigt, dafs die Cohäsion des Schmiedeeisens in mittlerer Temperatur sechsmal stärker ist, als bei der Rothglühhitze, und wenn daher ein Theil des Kessels unglücklicherweise bis zu dieser gelangt, so kann er der bestandenen Probe ungeachtet zerplatzen. Allerdings könnte man die Probe auch mit Dampf anstellen, statt mit einer Wasserpumpe; erstere würde aber unermesslich ausgedehnte Vorrichtungen erfordern und die Probirenden einer sehr nahen Gefahr

1 Poggendorff in Ann. a. a. O. S. 303 bemerkt, dafs die Oeffnungen nicht selten zu klein, die überragenden Ränder der bedeckenden Scheibe aber zu grofs sind.

2 Vergl. Art. Pneumatik. Bd. VII. S. 679.



aussetzen, statt daß bei der Anwendung einer Wasserpumpe auch beim Zerplatzen für die Umstehenden nichts zu fürchten ist. Bei den letzteren Proben wächst außerdem der Druck allmählig, und sie geben daher keine sichere Auskunft über die Folgen einer plötzlich eintretenden Vergrößerung des Druckes, wie auch über diejenige Stärke, welche das Metall nach längerer Einwirkung der Hitze noch behält. Vor allen Dingen ist daher erforderlich, den Kessel wiederholt zu prüfen und insbesondere das zu vermeiden, was eine plötzliche starke Erzeugung des Dampfes bewirken kann. Außerdem aber kann das Ventil durch Oxydation oder durch klebrige Substanzen stark adhären, und es muß daher nicht zu lange, wenigstens keine ganze Woche ungeöffnet bleiben. In Frankreich ist zu mehrerer Sicherheit vorgeschrieben, daß jeder Kessel zwei Ventile habe, deren eins in einem Kasten eingeschlossen ist, wozu bloß der Eigenthümer oder der Maschinist den Schlüssel hat.

ARAGO nennt unter den Sicherungsmitteln auch die leichtflüssigen Metalle, wovon er jedoch bloß angiebt, daß sie als Platten in den Kessel eingelöthet werden. Nach der französischen Ordonnanz sollen zwei Platten in jeden Dampfkessel eingesetzt seyn, eine kleinere, deren Schmelzpunct  $10^{\circ}$  C. höher liegt, als die zur Erzeugung des Dampfes bestimmte Temperatur, und eine größere von abermals  $10^{\circ}$  höher liegendem Schmelzpuncte. Die gegen sie gemachte Einwendung, daß ihr Schmelzen ohne übermäßige Elasticität des Dampfes bloß durch zu große Hitze erfolgen könne, muß um so nichtiger erscheinen, als gerade die partielle übergroße, bis ans Glühen reichende Hitze der Kessel ihr plötzliches Zerspringen herbeizuführen pflegt. Zwei andere Einwendungen aber, zuerst daß das Metall vor seinem Schmelzpuncte erweicht und herausgeschleudert werden könne, wogegen es übrigens durch ein feines Drahtgeflecht geschützt werden soll, und zweitens daß nach dem Schmelzen des Metalls der Kessel auf einige Zeit bis zur Wiederherstellung unbrauchbar werde, was namentlich für Dampfboote gefährlich werden könne, beruhen nach POGGENDORFF'S Bemerkung auf einer unrichtigen Vorstellung der Sache. Nach der Einrichtung der Sicherungsmittel durch leichter flüssige Metalle, welche ihr wahrscheinlicher Erfinder v. REICHENBACH<sup>1</sup> bei

---

1 Vergl. Schweigger's Journ. XVIII. 276.

seinen Dampfmaschinen in Anwendung brachte, wird das Metall in konische eiserne Röhren gegossen, die durch Reibung in Dillen festgesteckt sind; das Metall kann also nicht gedrückt werden, bis es geschmolzen ist, und die Wiederherstellung geschieht leicht, indem bloß erfordert wird, einige solche Kegel bereit zu halten und statt der beschädigten in die Dillen zu stecken. Ob es übrigens zweckmäfsig sey, die Einrichtung so zu treffen, daß das im Kessel befindliche Wasser nach dem Schmelzen des Metallgemisches zu den Kohlen gelange und diese auslösche, wage ich aus Mangel an Erfahrungen hierüber nicht zu entscheiden. Von der einen Seite ist zwar das baldige Auslöschen des Feuers unverkennbar sehr nützlich, von der andern aber verdient die Wirkung der großen Menge des hierdurch plötzlich erzeugten Dampfes berücksichtigt zu werden. Dieses Sicherungsmittel dient übrigens nur zur Vermeidung von Unglücksfällen und schließt die gewöhnlichen Ventile nicht aus, welche ohnehin zum Herauslassen des Dampfes unentbehrlich sind. Nach ARAGO hat man statt der leichtflüssigen Metallplatten auch schwer schmelzbare, aber so dünne Platten vorgeschlagen, daß sie früher zerreißen, als der Dampf den ganzen Kessel zu zersprengen vermag. Inzwischen sollen die Sicherungsplatten selten gebraucht worden sein, weil sich auf experimentellem Wege schwer bestimmen lasse, welche Dicke der Platte bei gegebener Gröfse der Oeffnung erforderlich sey<sup>1</sup>, oder weil man nicht dafür stehen könne, stets Platten von der angemessenen Beschaffenheit zu erhalten. Das Manometer soll als sicherstes Ventil gelten, weil es dem Arbeiter augenblicklich zeigt, ob die bestimmte Grenze überschritten wird, und wäre es zufällig verstopft, so würde seine gänzliche Bewegungslosigkeit, die bei der stets wechselnden Elasticität des Dampfes nicht statt finden kann, dieses anzeigen. Obgleich dieses unzweifelhaft gewifs ist, so möchten wir doch dagegen erinnern, daß die Arbeiter selbst aus frevelhafter Unbesonnenheit ebenso gut das Manometer entweder unbeachtet lassen oder gar absichtlich verstopfen können, als sie dieses bei den

---

1 Die Bestimmung müfste aus dem Drucke entnommen werden, welchen der Dampf gegen einen Quadratzoll der Platte ausübt, aus der Gröfse der Platte und der Cohäsion des gewählten Metalls. Vergl. Art. Röhren. Bd. VII. S. 1402.

Ventilen thun; inzwischen kann dieser Mißbrauch das sehr wichtige und ganz unentbehrliche Manometer nicht überflüssig oder gar unnütz machen. Ein Hauptumstand aber, welcher alle angegebene Sicherungsmittel beschränkt und zuweilen ihre Wirksamkeit ganz aufhebt, soll sogleich näher erörtert werden; denn was ARAGO über die Nothwendigkeit der einwärts gehenden oder umgekehrten Ventile sagt, ist bereits oben<sup>1</sup> erwähnt worden.

Aus allen diesen Betrachtungen folgt, daß die Dampfmaschinen nach der erforderlichen Prüfung der Kessel und bei gehöriger Aufmerksamkeit der Arbeiter eine gleiche Sicherheit gewähren, als alle andere große Maschinerien; denn daß auch bei diesen durch Unvorsichtigkeit bedeutende Unglücksfälle und Beschädigungen der Arbeiter und der in ihrer Nähe befindlichen Menschen überhaupt herbeigeführt werden können und oft herbeigeführt werden, ist allbekannte Erfahrung; die beachteten Ereignisse dieser Art scheinen nur bei den Dampfmaschinen häufiger zu seyn, weil gerade diese so vielfach angewandt werden und die im Verhältniß zu ihrer Menge selten zu nennenden Explosionen der Dampfmaschinen allerdings dann, wenn sie sich ereignen, sehr bedeutenden Schaden anrichten. Die Ursachen der vorgekommenen Unglücksfälle liegen offen vor und ebenso die Mittel, sie zu verhüten, allein unerklärt bleiben die Ereignisse, daß Dampfkessel platzten, nachdem die Elasticität ihres Dampfes geringer geworden war, und selbst während das Ventil sich geöffnet hatte. ARAGO gesteht selbst, daß PERKINS die höchst wahrscheinliche Ursache dieser Phänomene aufgefunden habe und er selbst daher dessen Meinung mittheilt<sup>2</sup>. Die Sache, einfach genommen, beruhet darauf, daß der Kessel an den Stellen, wo ihn das Wasser berührt, ebenso wie letzteres selbst, keine höhere Hitze annehmen kann, als welche dem Drucke des erzeugten Dampfes angemessen ist. Wenn aber das Feuer auf Theile des Kessels wirkt, die nicht mit Wasser in Berührung sind, so kann der vorhandene Dampf eine weit größere Hitze erhalten, als welche seiner Elasticität zugehört, er ist dann kein gesättigter. Wird derselbe, eben

<sup>1</sup> 8. Art. *Dampfmaschine*. Bd. II. S. 468.

<sup>2</sup> Die Abhandlung von PERKINS findet man in *Edinburgh Philos. Journ.* N. XIII. p. 166.



schon das Oeffnen des Ventils, zum Theil entfernt, schleudert dann stärker sich entwickelnde Dampf eine Quantität Wasser in den stark erhitzten Dampf und bringt er dasselbe mit heißen Wandungen in Berührung, so tritt plötzlich eine starke Dampfbildung ein, daß eine Explosion nothwendig erfolgen muß. Als Beweise der Richtigkeit dieser Ansicht können die Erfahrungen dienen, daß MOYLE einst die untern Theile einer auf dem Dampfkessel stehenden Leiter brennend fand, und ebenso entzündete sich in einem andern Falle Fichtenbret auf dem Dampfkessel des Packetbootes zwischen Liverpool und Dublin. PERKINS selbst maß bei einem Kessel, welchem nur  $\frac{1}{8}$  mit Wasser gefüllt war, das Feuer aber bis erreichte, die Temperatur des Wassers mit einem bis auf den Nullen hinabgesenkten Thermometer, und fand sie  $104^{\circ}$  C., welche Wärme auch der Dampf dicht über der Oberfläche des Wassers hatte, in der halben Höhe des Kessels aber zeigte das Thermometer  $260^{\circ}$  C. und der Deckel war rothglühend. Daß dem nach aufgehobenem Drucke schnell aufkochenden Wasser losgerissene Tropfen bis in den stark erhitzten höheren Theil des Kessels geschleudert werden, muß man nach bekannten Erscheinungen als gegründet betrachten, und die hierdurch, wie durch die Einwirkung der glühenden Wände plötzlich erzeugte unglaubliche Menge von Wasserdampf wird dann Ursache der erfolgenden gewaltsamen Explosion. PERKINS hat nehm diese schnelle Dampfproduction durch directe Versuche an einem Generator erwiesen. Diese Betrachtungen erhalten übrigens durch die beobachteten Explosionen volle Bestätigung. ARAGO versucht dann weiter den Umstand zu erklären, daß mitunter die Kessel in einer nahe über dem Wasserspiegel laufenden geraden Linie abgerissen sind. Nach seiner Ansicht liegt die Ursache hiervon darin, daß bei abnehmender Spannung des Dampfes der Kessel durch den atmosphärischen Druck nach innen gebogen werde, welche Biegung jedoch am mit Wasser gefüllten Theil am wenigsten, den unmittelbar über befindlichen am stärksten treffe. Nach plötzlicher Dampfzeugung erfolge eine entgegengesetzte Ausbeugung, welche an derselben Stelle abermals am stärksten sey und dann Zerreißen herbeiführe. ARAGO erwähnt, daß außerdem diese Linie den Kessel in zwei Zonen von sehr ungleicher Festigkeit theile, indem oberhalb derselben das Metall weit stärker

erwärmt sey, als das Wasser, allein mir scheint die Hypothese der zuerst nach innen und dann nach aussen so schnell nach einander erfolgenden Biegungen etwas gewagt und nicht durch die Erfahrung unterstützt. Zuerst ist gar kein Grund vorhanden, in den beiden Fällen zu Lochrin und zu Lyon, wo die oberen Hälften der Kessel in einer genau horizontalen Linie abgerissen waren, ein solches Herabsinken der Elasticität des Dampfes anzunehmen, daß die nachher zerplatzenden Kessel von aussen vorher eingedrückt worden wären, zweitens aber werden bei solchen Zusammendrückungen die ganzen Flächen gebogen, bis sie an den schwächsten Stellen, aber nicht in einer geraden Linie, zerreißen, wie auch aus dem allseitig verbreiteten Drucke nothwendig folgt. Endlich aber müßten wohl Spuren einer solchen wechselnden Biegung beim Zerplatzen selbst oder an den zerrissenen Kesseln wahrgenommen worden seyn. Dagegen läßt sich mit Grund voraussetzen, da das Feuer von unten her einwirkt, das Wasser aber mehr Wärme ableitet, als der Dampf, daß unmittelbar über dem Wasser, also in der durch den Riß bezeichneten Linie, das Metall am heissesten und seine Cohäsion daher am geringsten seyn muß. Zudem pflegt Eisen, zunächst zwar nur Gufseisen<sup>1</sup>, sobald es partiell erhitzt wird, leicht von selbst und zwar meistens in geraden Linien zu zerspringen, diese gerade Linie war aber in diesen Fällen durch die Grenze der größten Erhitzung über dem abgekühlten Theile bezeichnet. Uebrigens folgt hieraus, daß vor allen Dingen der Kessel vor einem zu niedrigen Wasserstande verwahrt werden muß, damit er nicht an einigen Stellen eine zu große Hitze annehme. PERKINS zeigt daher, wie nothwendig eine in den Kessel hinabgehende, durch einen Hahn verschlossene, Röhre sey, deren Mündung nur bei zu niederigem Wasserstande frei wird und welche daher die drohende Gefahr anzeigt, wenn aus ihr beim Oeffnen Dampf statt Wasser ausströmt.

564) ANAGO prüft weiter auch die Meinungen anderer berühmter Techniker über das paradoxe Zerspringen der Kessel bei geöffneten Ventilen. Dahin gehört zuerst die von MARESTIER,

---

1 Die beiden zersprungenen Kessel, worauf sich diese specielle Untersuchung bezieht, waren der Angabe nach von Schmiedeeisen; doch ist dieses bei dem zu Lochrin kaum glaublich, da die Wandungen der Angabe nach vier Zoll Dicke hatten.

wonach das glühende Metall durch das Aufwallen des Wassers in Folge des entweichenden Dampfes plötzlich abgekühlt und außerdem die augenblicklich erzeugte Menge des Dampfes durch das glühende Metall gebildet werden soll, statt daß nach PERKINS der schon vorhandene sehr heiße Dampf die hierzu erforderliche Wärme hergibt<sup>1</sup>. ARAGO wendet hiergegen ein, daß nach den Erscheinungen im Leidenfrost'schen Versuche (§. 532) sehr heißes, vor allen Dingen glühendes, Metall das Wasser nicht verdampfen macht; allein dieses ist wohl zu einseitig aufgefaßt, denn von der andern Seite zeigt die tägliche Erfahrung, daß glühendes Eisen, in Wasser getaucht, letzteres unter gewaltsamem Aufwallen stark in Dampf verwandelt, wobei es selbst schnell abgekühlt wird. Es würde nicht schwer seyn, beide Phänomene in Einklang zu bringen, was ich jedoch der Kürze halber übergehe, inzwischen unterliegt es wohl keinem Zweifel, daß die Berührung des heißen Metalls mit dem kälteren Wasser eine Hauptursache der plötzlichen starken Dampfbildung, und die bewirkte Abkühlung des Metalls dann wieder Ursache des Zerspringens sey. Eine andere Hypothese von GENSOUL, wonach das Entweichen des Dampfes einen Rückstoß nach der entgegengesetzten Seite erzeugen soll, welcher nach Art eines Hammerschlages plötzliches Zerreißen des stark gespannten Metalles bewirke, ist nach ARAGO deswegen unzulässig, weil sie eine vorausgehende starke Spannung des Dampfes voraussetzt, die nach den Erfahrungen nicht vorhanden ist, wonach vielmehr zuweilen ein Nachlassen der Elasticität des Dampfes vorausgeht. Obgleich hiergegen erinnert werden könnte, daß das Oeffnen der Ventile in den Fällen, wo dieses dem Zerspringen vorausgeht, die starke Spannung des Dampfes beweise, so dürfte doch die angegebene Ursache als überflüssig und unstatthaft erscheinen; denn fände ein solcher Rückstoß wirklich statt, so müßten sich die Wirkungen desselben bei jedem Oeffnen des Ventils auf irgend eine Weise zeigen, und ist auf der einen Seite einmal die gewaltsame Entwicklung des Dampfes vorhanden, so genügt diese zur Erklärung des Zerspringens der Kessel, die nicht wie durch einen Stoß oder Schlag einen Riß bekommen,

---

<sup>1</sup> Nach DULONG genügt letztere wegen der latenten Wärme des bildenden Dampfes hierzu nicht, wie ARAGO bemerkt was und auch wohl nicht zweifelhaft seyn kann.



sondern durch das expandirte Medium aus einander gerissen werden, welches seine Anwesenheit und Wirkung durch den enormen Knall bezeugt. Nach einer dritten Hypothese<sup>1</sup> soll aus dem durch das erhitzte Eisen der Kessel zersetzten Wasser Hydrogengas gebildet werden, dieses sich mit atmosphärischer Luft mischen und das so gebildete Knallgas nach der Entzündung die Explosion herbeiführen. Hiergegen läßt sich aber anführen, daß zwar ohne Zweifel Wasserstoffgas gebildet wird, und zwar bei starker Erhitzung des Eisens in nicht geringer Menge, so daß es, mit dem Dampfe zugleich entweichend, immerhin den langsameren Gang der Maschinen herbeiführen könnte, allein zu seiner Explosion fehlt auf der einen Seite das erforderliche Sauerstoffgas, auf der andern das Mittel der Entzündung. Atmosphärische Luft ist im Kessel nicht in bedeutender Menge vorhanden, und obendrein wird der geringe Theil Sauerstoffgas, welcher aus dieser oder aus der im Wasser enthaltenen Luft entnommen werden könnte, früher durch das heiße Eisen verzehrt, als dieses das Wasser zerlegt; zur Entzündung des Knallgases würde dann aber die erforderliche Glühitze fehlen, und zu einem elektrischen Funken seine Zuflucht zu nehmen wird wohl niemandem ernstlich einfallen, da noch obendrein die im Wasserdampfe vertheilte, auf jeden Fall geringe, Menge Knallgas überhaupt nicht entzündet werden könnte. Unleugbar dagegen wird in den Hohöfen oft eine große Menge Kohlenoxydgas und Kohlenwasserstoffgas erzeugt, dieses verbindet sich leicht mit atmosphärischer Luft zu Knallgas, und mitunter entstehen hierdurch die gewaltsamsten Explosionen, die jedoch mit dem Zerspringen der Dampfkessel nichts zu thun haben. Endlich übersieht ANAGO bei seiner ausführlichen Untersuchung das Ansetzen des Pfannensteins nicht, welches nach der größeren Verunreinigung des angewandten Wassers in kürzerer Zeit und mit beträchtlich wachsender Dicke erfolgt. Dieser Bodensatz ist schlechter Wärmeleiter, das unter ihm befindliche Metall wird daher übermäßig heiß und demnach dem Zerreißen leichter ausgesetzt, aber diese Gefahr wird außerdem noch dadurch vermehrt, daß in dem Ueberzuge Risse entstehn, durch welche das Wasser zum Metalle gelangt und dieses

---

<sup>1</sup> Diese ist von TAYLOR aufgestellt oder vertheidigt worden. S. Edinburgh New Philos. Journ. N. XII. p. 885.

einseitig abkühlt, wodurch namentlich beim Gufseisen leicht ein Bersten herbeigeführt werden kann. Im Ganzen geht aus diesen Betrachtungen hervor, daß zwar allerdings die Dampfmaschinen Gefahr drohen, die jedoch durch sorgfältige Beachtung leicht vermeidlich wird, weswegen aber nöthig ist, bei ihnen aufmerksame und besonnene Aufseher anzustellen, wie schon WATT dringend anempfahl, ohgleich sie dieses so wenig zu bedürfen und ohne äufsere Einmischung ihren regelmässigen Gang durch sich selbst fortzusetzen scheinen.

Es giebt noch weitere Untersuchungen dieser nämlichen Aufgabe, z. B. von HEBERT<sup>1</sup>; man darf aber annehmen, daß sie wenig oder gar nichts Neues enthalten, da die Aufgabe durch ARAGO mit genügender Vollständigkeit abgehandelt worden ist.

565) Eine für die praktische Anwendung der Dampfmaschinen sehr wichtige Frage betrifft das Verhältniß des zur Erzeugung einer gegebenen Quantität Dampfes erforderlichen Aufwandes von *Brennmaterial*. Es giebt hierüber *theoretische Bestimmungen*, wenn man die aus Erfahrungen gefundene Menge der durch das Verbrennen der verschiedenen Combustibilen erzeugten Wärme (§. 168) zum Grunde legt und hiernach die Quantität des Dampfes berechnet, welcher durch ein gegebenes Brennmaterial gebildet wird. Zwar sind die hiernach berechneten Gröfsen sehr abweichend und obendrein in unbestimmbaren Verhältnissen verschieden von den Resultaten im Grofsen, weil die mitwirkenden Bedingungen sich nicht wohl scharf angeben lassen. Ausser den hierüber allgemein bekannten Erfahrungen will ich mich nur auf DUFOUR<sup>2</sup> berufen, welcher unbedenklich den Satz ausspricht, daß die theoretischen Bestimmungen der Dampfmenigen von den in der Praxis vorkommenden bedeutend abweichen, und auf eine Aeufserung ARAGO's<sup>3</sup>, wonach die zu dick auf dem Roste aufgehäuften Kohlen mit grossem Verluste ihrer Heizkraft eine leicht gefährlich werdende Menge entzündlicher Gase erzeugen. Inzwischen ist es nicht überflüssig, für einen, wenn auch nur genähert richti-

---

1 Dingler polytechn. Journ. Bd. XXXIX. S. 88. In dieser Zeitschrift findet man überhaupt alles das sehr vollständig gesammelt, was über Dampfmaschinen verhandelt worden ist; es würde aber zu weitläufig seyn, alle Abhandlungen einzeln aufzuzählen.

2 Bibliothèque univ. T. XXXIV. p. 148.

3 A. a. O. am Ende der Abhandl.

gen, Anhaltspunct die hierüber bestehenden Bestimmungen zu kennen. Diese sind daher oben<sup>1</sup> mitgetheilt worden. Weil aber dabei eine falsche Gröfse zum Grunde lag, so sind auch die hieraus abgeleiteten Werthe unrichtig geworden, und ich gebe daher hier die richtigen. Es liefert 1 Kub. Fufs Steinkohlen von 1,45 spec. Gewicht gegen Wasser als Einheit, oder nahe ein Centner, 23652 Kub. Fufs Wasserdampf von der Elasticität der atmosphärischen Luft; 1 Kubikfufs Holzkohlen von 0,25 spec. Gewicht, also etwa 18 Pfund, liefert 4080 Kubikfufs; 1 Kubikfufs Holz von 0,665 spec. Gewicht, also 47,5 Pfund, giebt 5100 Kubikfufs. Ueber den Torf läfst sich nicht wohl etwas Bestimmtes angeben, weil seine Güte so ausnehmend ungleich ist. Nach PARTINGTON soll der Erfahrung gemäß 1 Pfund Steinkohlen statt 10 Pfund Wasser nur 7 Pfund in Dampf verwandeln. Werden hiernach die obigen Gröfsen in diesem Verhältniß reducirt, so giebt 1 Kubikfufs Steinkohlen 16556 Kubikfufs Dampf; 1 K. F. Holzkohlen 2856 Kubikfufs und 1 K. F. Holz 3570 Kubikfufs Dampf von der Elasticität der atmosphärischen Luft.

566) Als bewegende Kraft hat man den Dampf, aufser bei Dampfmaschinen, auch zum Fortschleudern der Geschützkugeln zu benutzen versucht, und eigene *Dampfkanonen* verfertigt. Dasjenige, was hierüber in einem eigenen Artikel bereits<sup>2</sup> mitgetheilt worden ist, bezieht sich hauptsächlich auf das, was PRAKINS<sup>3</sup> hierin zu leisten versucht hat; das Urtheil fiel aber im Ganzen dahin aus, daß dieses Mittel keinen bedeutenden Gewinn verspreche. Berücksichtigen wir die seitdem bekannt gewordenen Resultate der französischen Akademiker (§. 534), welche die Elasticität des Dampfes nur bis zu 24 Atmosphären zu treiben vermochten, weil die Liederungen der Gefäße nicht weiter aushielten, und vergleichen wir damit die Elasticität des glühenden Schießpulvergases, die zwar nicht leicht genau bestimmbar ist, nach BERZELIUS<sup>4</sup> aber bei 2,5 Pfund entzündeten Schießpulvers 2087, bei 2 Pfund aber 2311 Atmosphären betragen soll, so ist

---

1 S. Art. *Dampf*. Bd. II. S. 480.

2 S. Art. *Dampfkanone*, Bd. II. S. 410.

3 Vergl. Dingler polyt. Journ. Th. XIX. S. 103. Th. XX. S. 105 u. 228.

4 Dessen Jahresbericht. Th. VIII. S. 63.



dadurch wohl ohne Widerrede das ausgesprochene Urtheil gerechtfertigt, wonach der Dampf niemals bei praktischer Anwendung eine gleiche Gewalt ausüben und gleiche oder auch nur entfernt nahe kommende Leistungen gewähren kann. Wir dürfen auch annehmen, daß dieses durch die Erfahrung bestätigt ist; denn wenn der Dampf wirklich das leisten könnte, was von ihm versprochen wurde, so hätte man in den vielen seitdem verflossenen Jahren längst Anwendung davon gemacht. Durch Privatmittheilungen ist mir bekannt geworden, daß auch in den österreichischen Staaten ein Künstler eine solche Kanone verfertigte, welche auf gleiche Weise, als die späteren von PERKINS, mit einem Magazine versehen war, aus welchem an die Stelle der eben fortgeschleuderten Kugel sofort eine andere trat, wonach also zwar viele Kugeln schnell hintereinander abgeschossen wurden, allein die eigentliche Schwierigkeit der Aufgabe liegt darin, Dampf von hinlänglicher Elasticität überhaupt und insbesondere so zu bereiten, daß die Wandungen der Gefäße bei der nothwenig gesteigerten Hitze hinlänglichen Widerstand leisten, was nach dem jüngsten Beispiele des Zerplatzens von THILORIER's Apparate (§. 470) nicht ohne Gefahr versucht werden kann.

Unterdeß ist dieses Problem einer gründlichen Untersuchung durch PRECHTL<sup>1</sup> unterworfen worden. Dieser berechnet aus den Bestandtheilen des Schießpulvers, daß die daraus entwickelten Gase bei 0° C. einen 416,6fachen Raum einnehmen<sup>2</sup>, und wenn man die Menge Wärme, welche durch das Verbrennen der Lohle entsteht, und zugleich die specifische Wärme der erzeugten Gase zum Grunde gelegt wird, so würden die letztern auf eine Temperatur von 8984° C. gebracht werden, was nach PRECHTL beiläufig die Weißglühhitze einer Schmiedeesse seyn soll. Durch diese exorbitante Hitze würde dann das Gas auf 4490 Atmosphären Druck gebracht werden; allein hierbei ist die Wärmeentziehung durch die Wandungen nicht in Abzug gebracht worden, verbrennendes Schießpulver zeigt keine Weißglühhitze, ungefähr nur helles Kirschrothglühen, und diesem geben nach POUILLET (§. 165) nur etwa 1000° C. zu. Wenn wir also hiernach das wirkliche Glühen des Schießpulvergases.

1 Jahrbücher des Wiener polyt. Instituts Bd. IX. S. 1.

2 Vergl. Art. *Schießpulver*. Bd. IX. S. 524.

bei seiner Explosion schätzen und demnach etwa auf ein Siebentel herabsetzen, so würde dieses der eben mitgetheilten Bestimmung von BERZELIUS sehr nahe kommen. Den Einfluß des im Schießpulver enthaltenen Wassers sucht PACHTEL gleichfalls zu bestimmen, gelangt aber zu dem Resultate, daß wegen Verzögerung des Verbrennens die Kraft des Schießpulvers hierdurch auf keine Weise vermehrt wird, indem bei wachsender Menge desselben eine zunehmend größere Quantität Wärme zu seiner Verwandlung in Dampf erforderlich ist, so daß hieraus selbst eine Schwächung der statt findenden Kraft hervorgeht. Erfahrungen mit eigentlich feuchtem Schießpulver bestätigen dieses vollkommen. Die Verminderung der Wärme durch die Wandungen wächst außerdem um so mehr, je langsamer das Verbrennen des Schießpulvers erfolgt, und muß schon deswegen sehr bedeutend seyn, weil die Größe der Oberfläche, an welche sie im Innern des Geschützes übergeht, durch die allmähliche Ausbreitung des Pulvergases stets zunimmt, weswegen die größte Kraft im ersten Momente der Entzündung statt findet und der Schnelligkeit, womit diese erfolgt, proportional ist<sup>1</sup>. Hierzu nimmt PACHTEL noch den Verlust, welcher durch den sogenannten Spielraum erzeugt wird<sup>2</sup> und nach HUTTON's Erfahrungen im Minimum  $\frac{1}{4}$  und  $\frac{1}{4}$ , im Maximum aber  $\frac{1}{2}$  betragen soll, und gelangt sonach zu dem Resultate, daß die Elasticität des Pulvergases 1700 bis 2300 Atmosphären in der Wirklichkeit betrage. Wird hiervon eine Anwendung auf den Wasserdampf als bewegendes Mittel gemacht, so müßte derselbe, um

---

1 Es möge hier in Beziehung auf das ballistische Problem bemerkt werden, daß zwar aus der allmählichen Ausbreitung des Pulvergases in Folge des hiermit verbundenen Wärmeverlustes eine Verminderung der Wurfkraft nothwendig hervorgeht, von der andern Seite aber ein großer Vortheil aus dem Umstande erwächst, daß auf die im ersten verschwindend kleinen Zeitmomente langsamer bewegte Kugel das zunehmend sich expandirende Gas fortdauernd wirkt und dadurch die erzeugte Geschwindigkeit stets zunimmt. Bei instantaner Entwicklung des Pulvergases, wenn diese überhaupt möglich wäre, würde die Trägheit der Kugel eine unüberwindliche Reaction ausüben. Hierin liegt die Ursache, weswegen die Knallsalze, ungeachtet ihrer momentanen Explosion, die Kugeln bei weitem nicht so weit fortzuschleudern vermögen, als das Schießpulver. Vergl. Art. *Ballistik*. Bd. I. S. 702.

2 Der nicht unbedeutende Verlust durch das Zündloch ist nicht besonders erwähnt worden, versteht sich aber von selbst.

eine gleiche Kraft als das Pulvergas auszuüben, auch eine gleiche Spannung, also im Mittel eine von etwa 2000 Atmosphären haben. Hierzu würde aber eine Wärme von  $856^{\circ},25\text{ C.}$  gehören, und wollte man auch nur bis 1000 Atmosphären gehen, so würde dieses doch noch  $662^{\circ},5$  Hitze erfordern, also immer eine solche, wobei das Metall glühet, mithin eine solche Verminderung seiner Cohäsion erleidet, daß es dem erforderlichen Drucke durchaus nicht widerstehen kann. PRECHTL setzt daher 100 Atmosphären als die größte erreichbare Elasticität des Wasserdampfes und rechnet jede höhere Steigerung zu den mechanischen Chimären; nach den neuesten französischen Versuchen dürfte, wie schon bemerkt, diese Grenze noch tiefer herabzurücken seyn. Ohne den ausführlichen Calcül hier wiederzugeben, wird es genügen, nur die Resultate herzusetzen. Wenn man voraussetzt, daß der Dampf mit seiner ganzen Kraft so lange auf die Kugel wirkt, bis sie die Mündung des Rohres verläßt, und nicht mit abnehmender Kraft, wie dieses beim Schießpulvergas der Fall ist, so würde eine Spannung von 9,2 Atmosphären erfordert werden, um der Kugel eine Geschwindigkeit von 1200 Fuß in der ersten Secunde zu ertheilen; allein die hierzu erforderlichen Bedingungen sind nicht wirklich vorhanden, denn obgleich der Dampf während seiner Ausdehnung aus dem Apparate nachströmt, so entweicht doch ein Theil neben der Kugel, und zum Ersatz des entweichenden würde die Bildung von neuem durch zuströmende Hitze erfordert werden, die in so kurzer Zeit nicht statt finden kann. Nach den mitgetheilten Nachrichten soll der bei PERKINS's Versuchen verwandte Dampf wirklich eine Spannung von 60 Atmosphären gehabt haben. PRECHTL nimmt es als durch PERKINS erwiesen an, daß ein Dampfapparat für einen Druck von 60 Atmosphären hergestellt werden könne, und das schnelle Hinbringen der Kugeln, so daß deren wohl 120 in einer Minute abgeschossen werden können, würde sich gleichfalls bewerkstelligen lassen, allein die Unbehüllichkeit der Maschine, deren Dampfapparat allein 20 Centner wiegt, das vorausgehende Leizen u. s. w. machen sie zum Feldgebrauche nicht geeignet, doch dürfte sie auf Schiffen anwendbar seyn. Bessere Dienste, meint PRECHTL, könnten gusseiserne, mit einem gemeinschaftlichen Behälter communicirende, Röhren leisten, aus denen Kugeln durch die in dem Behälter mittelst einer Dampfmaschine



comprimirte Luft geschossen würden; allein Gulseisen würde auf jeden Fall wohl ohne Ausnahme zu porös und rissig seyn, wie unter anderem auch die französischen Akademiker bei ihren Versuchen (§. 534) wahrnahmen, das luftdichte Schliessen so complicirter Apparate müßte großen Schwierigkeiten unterliegen, ihre Wirkung bliebe stets hinter der der Feuerwaffen zurück, und für ihren untergeordneten Effect würden sie zu viel Raum und ihre Bedienung zu viele Zeit erfordern; Gründe genug, warum man sie nicht praktisch eingeführt hat. Die Berechnungen, welche PRECHTL für größere Geschütze anstellt, wonach namentlich eine einpfündige Kanone für acht Schüsse in einer Minute, den unvermeidlichen Verlust mitgerechnet, 5,14 Kubikfuß Dampf in einer Secunde erzeugen müßte, die eine dem Feuer ausgesetzte Fläche von 100 Quadratfuß erfordern, zeigen evident, daß jede Anwendung des Dampfes als ballistisches Mittel im Großen für den Felddienst unter die chimärischen Projecte gehört und auch in den Festungen dem Schießpulver weit nachsteht.

Ueber die praktische Anwendung der mittelst einer Dampfmaschine comprimirten Luft zum Fortschleudern von Geschützkugeln urtheilt PRECHTL selbst, daß ihr unübersteigliche Hindernisse entgegenstehn. Sie liegen hauptsächlich in der Unmöglichkeit, so sehr complicirte Maschinen durchaus luftdicht für eine hierzu erforderliche Compression herzustellen und das Entweichen der Luft neben den Stempeln der Compressionspumpen zu verhüten, wenn man deren Reibung nicht übermäßig vergrößern will. Es dürfte hiernach überflüssig seyn, auf die stets wieder erneuerten Vorschläge dieser Art Aufmerksamkeit zu verwenden, da die Hindernisse in der Unausführbarkeit der Hauptbedingungen liegen, wie sinnreich auch sonst ihre Construction seyn mag. Letzteres ist allerdings der Fall bei einem Apparate dieser Art, welchen W. J. CURTIS<sup>1</sup> für Schiffe und Festungen, namentlich zur Vertheidigung der Brechen, vorgeschlagen hat. Das Anlockende liegt in der Menge von Kugeln, die in einer kurzen Zeit vermöge des angebrachten Magazins nach Art der tyroler *Windbüchsen*<sup>2</sup> abgeschossen werden können, wobei man aber die Unbehüllichkeit und Unsicherheit der hierzu erforderlichen Maschinen übersieht, und

1 Repertory of Patent-Inventions. T. V. Nr. 26. Jahrbücher des polyt. Instit. T. XIII. p. 289.

2 Vergl. Art. *Windbüchse*.

nicht genugsam die Menge der Kartätschenkugeln würdigt, die weit bequemer gleichfalls in kurzer Zeit zu Gebote stehn, wonach aber, wenn es bloß hierauf ankäme, bei dem seit vielen Jahren statt gefundenen Gebrauche derselben sicher niemals eine Festung mit Sturm erobert worden wäre.

567) Dampfmaschinen sind in neueren Zeiten vorzugsweise zur Bewegung der in unermesslicher Zahl vorhandenen großen und kleinen Dampfschiffe und Dampfboote angewandt worden. Sie dienen zum Umdrehn der Räder, die durch die Reaction ihrer Schaufeln gegen das Wasser die Schiffe fortstossen, oder der Schrauben, die sich durch ihre Umdrehung in das Wasser hineindrängen und die Schiffe mit sich fortreißen, oder zum Treiben derjenigen Maschinen, welche vermöge der stets fortschreitenden Technik vermuthlich in diesem Augenblicke schon erfunden worden sind oder im Verlaufe der Zeit noch erfunden werden und nach vorgängiger Prüfung demnächst zur Anwendung kommen werden. Hierüber ins Einzelne einzugehn würde zu weit führen, und ich beschränke mich daher darauf, in dieser Beziehung auf eine Abhandlung des gelehrten und erfahrenen BARLOW<sup>1</sup> zu verweisen, welcher die Geschwindigkeit der Dampfboote je nach ihrer Gröfse, der Kraft ihrer Maschinen und den Bedingungen, ob sie mit der Fluth oder gegen dieselbe sich bewegen, sowohl durch Berechnung, als auch nach Versuchen zu ermitteln sich bestrebt hat. Die *Locomotiven* und deren Gebrauch auf Eisenbahnen, die jetzt allgemein in Anwendung kommen, lasse ich ganz und bemerke nur deren bekannte grösste Geschwindigkeit. Eine derselben, der Planet, fuhr leer von Liverpool nach Manchester, 30 engl. Meilen, in 45 Minuten. Rechnen wir die engl. Meile zu 1760 Yards, den Yard zu 3 engl. Fufs, so giebt dieses eine Geschwindigkeit von 55,07 Par. Fufs in einer Secunde. Die Locomotive Snelheid fuhr zu Amsterdam leer 2000 Ellen in 86 Secunden. Wird die Elle zu 306 Par. Linien gerechnet, so giebt dieses 49,42 Par. Fufs in einer Secunde. Eine sehr schöne neue Locomotive war zum Probiren der Maschine in die Höhe gehoben worden und die Maschine bewirkte daher bloß die Umdrehung der Räder. Indem ich die Zahl der Umdrehungen zählte, und die Gröfse der Peripherie

1 Philosoph. Trans. 1834. p. 309. Vergl. eine andere Abhandlung in Dingler's polyt. Journ. Th. XXXII. S. 331.

mafs, ergab sich die Geschwindigkeit eines Punotes der Peripherie sehr nahe 72 Par. Fufs in einer Secunde. Hiernach ist wohl das Maximum der überhaupt möglichen Geschwindigkeit und aus diesen drei Bestimmungen ein Anhaltepunkt gegeben, welcher die Geschwindigkeit zu schätzen und mit andern zu vergleichen gestattet<sup>1</sup>. Blofs beiläufig möge hier noch erwähnt werden, dafs man auch gewöhnliche Wagen auf sehr ebenen Strassen durch Dampfmaschinen zu bewegen gesucht hat, wie dieses namentlich durch BURSTALL und HILL mit ihrer sogenannten Dampfkutsche geschah, auf deren Erfindung sie ein Patent nahmen<sup>2</sup>. Endlich hat man den Wasserdampf von höherer Temperatur und das am Verdampfen gehinderte, folglich über den Siedepunct erhitzte Wasser, ebenso wie die Dämpfe anderer Flüssigkeiten und diese letzteren selbst, als stark auflösende Mittel in Anwendung gebracht, zu welchem Ende man sich der *Digestoren* bedient. Zu dem, was hierüber gesagt worden ist<sup>3</sup>, kann ich nichts Wesentliches weiter hinzusetzen; am wichtigsten dabei ist der dampfdichte Verschluss, welcher durch etwas mit Unschlitt geschmeidig gemachten Hanf oder Leinenfäden bis zur Verkohlungs-hitze dieser Substanzen am besten erreicht wird. Verlangt man noch stärkere Hitze, so wüfste ich kein anderes Mittel, als Blei, und wollte man über den Schmelzpunkt dieses Metalles hinausgehn, so würde man sich des Goldes bedienen müssen, dessen Kostbarkeit jedoch eine Anwendung nur zu sehr wichtigen Zwecken gestatten dürfte. Im Uebrigen sind verschiedene Constructionen der Digestoren angegeben worden, die jedoch für die jedesmaligen Zwecke sich leicht finden lassen, sobald die Hauptprincipien einmal feststehn<sup>4</sup>.

#### 4) Gasbildung; Gasification.

568) Bei weitem die meisten Schriftsteller gestatten keinen Unterschied zwischen Gasen und Dämpfen, bezeichnen beide durch den Namen *Gas*, und diejenigen scheinen sich von der fast allgemein angenommenen Ansicht zu entfernen, die einen Unterschied zwischen beiden annehmen. Wäre diese Mei-

<sup>1</sup> Vergl. Art. *Geschwindigkeit*. Bd. IV. S. 1351.

<sup>2</sup> Edinburgh Philos. Journ. N. XXVI. p. 349.

<sup>3</sup> S. Art. *Digestor*. Bd. II. S. 544.

<sup>4</sup> Vergl. Jahrbücher des polytechn. Instituts. Th. XI. 2. 316. Th. XV. S. 205. Laboratorium. Hft. XXXVI.



nung unwidersprechlich und so fest begründet, daß kein Zweifel dagegen statt finden könnte, so dürfte auch neben der Untersuchung der Dampfbildung nicht zugleich von der Gasification die Rede seyn, beide wären vielmehr als identisch zu betrachten, und wir müßten annehmen, daß die Gase auf gleiche Weise durch Auflösung tropfbarer Flüssigkeiten in Wärme erzeugt würden, als dieses bei den Dämpfen der Fall ist. Die große Aehnlichkeit beider Arten von Körpern und die un-  
zweifelhafte Thatsache, daß verschiedene Gase durch Verminderung der Temperatur oder Vermehrung des Druckes in tropfbare Flüssigkeiten verwandelt werden, spricht sehr zu Gunsten dieser Ansicht, und nach der Vorstellung, die wir uns, anerkannten Thatsachen gemäß, von der Wirksamkeit des Wärmestoffes machen müssen, können wir nicht wohl umhin, die Expansion sowohl der Gase, als auch der Dämpfe von der Wärme abzuleiten, wodurch also jeder wesentliche Unterschied zwischen ihnen aufgehoben scheint. Allein außer dem, was hierüber bereits gesagt worden ist<sup>1</sup>, führt eben die Erzeugung mancher Gase, verglichen mit der der Dämpfe, zu einem Unterschiede beider, den man ehemals nicht unangemessen dadurch bezeichnete, daß man die Gase für eine innigere, auch eine chemische genannte, Verbindung der Körpermoleculé mit dem Wärmestoffe ansah, als die Dämpfe. Wenn z. B. Sauerstoffgas durch Glühen aus Braunstein ausgetrieben wird, so liegt es sehr nahe bei der Sache, anzunehmen, daß die hierzu verwendete Wärme den Moleculén des Sauerstoffs auf gleiche Weise Expansion mittheile, als dieses bei der Erzeugung des Dampfes aus Wasser der Fall ist; allein für absolut ausgemacht kann dieses nicht gelten, denn die Wärme könnte auch auf gleiche Weise die Verbindung des Sauerstoffgases mit dem Magnesium auflösen und eine Trennung beider auf gleiche Weise bewirken, als dieses bei der durch verschiedene Körper absorbirten Luft geschieht, ohne dasselbe aus einer Flüssigkeit, wie bei der Dampfbildung, ganz eigentlich zu erzeugen. Sofern also das Sauerstoffgas noch nicht tropfbar-flüssig dargestellt ist, kann auch nicht als ausgemacht gelten, daß es ursprünglich einer tropfbaren Flüssigkeit zugehöre und durch Erhöhung der Temperatur über dem unbekannte Siedepuncte derselben genau auf gleiche Weise, als

---

1 Vergl. Art. Dampf. Bd. II. S. 282.

dieses bei dem Dämpfen der Fall ist, gebildet werde. Dennoch aber läßt sich auch kein wesentlicher Unterschied beider auf diese Thatsache gründen; denn auch das kohlensaure Gas wird durch Hitze aus kohlensauren Salzen geschieden und läßt sich dennoch durch vermehrten Druck tropfbar-flüssig darstellen.

569) Von der andern Seite betrachtet bieten sich allerdings Unterschiede dar, die der scharfsinnige Forscher nicht übersehen kann. Zuerst zeigen die eigentlichen Dämpfe überall, von den dünnsten, z. B. des Quecksilbers, bis zu den dichtesten, z. B. des Aethers, des Schwefelkohlenstoffs u. s. w., ein gewisses Verhältniß zwischen den Temperaturen und den Dichtigkeiten sowohl, als auch den Elasticitäten, welches anderen Gesetzen folgt, als diejenigen sind, die sich bei den Gasen zeigen. Werden die Dämpfe comprimirt, so scheidet sich ein Theil tropfbar-flüssig aus, ohne daß Elasticität und Dichtigkeit bei gleichbleibender Temperatur eine Aenderung erleiden, was bei den Gasen nie der Fall ist. Man könnte sagen, dieses beruhe bloß auf dem Umstande, daß wir die permanenten Gase nicht im Zustande ihrer Sättigung kennen und sie also für Dämpfe halten müßten, die in allen uns zu Gebote stehenden Temperaturen durch Wärme bereits über diesen Punct der Sättigung hinausgerückt seyen; allein so lange wir diesen Zustand der Sättigung oder das Maximum ihrer Dichtigkeit nicht kennen, läßt sich auch nicht mit Gewißheit behaupten, daß derselbe vorhanden sey, wenn sich auch immerhin Wahrscheinlichkeitsgründe dafür beibringen lassen. Allerdings sind bereits einige sogenannte permanente Gase durch verstärkten Druck tropfbar-flüssig gemacht worden, allein diese Versuche sind noch nicht genügend zahlreich, und zugleich hat man das Verhalten, welches die so gebildeten Flüssigkeiten zeigen, wegen der dabei obwaltenden Schwierigkeiten noch nicht genugsam geprüft, um mit Sicherheit zu entscheiden, ob dasselbe ganz demjenigen gleich ist, welches wir bei den unter gewöhnlichem Drucke tropfbaren Flüssigkeiten gewahren; vielmehr scheinen sich allerdings hierbei Unterschiede herauszustellen, die jedoch gleichfalls bei weitem noch nicht genügend constatirt sind. Beispielsweise führe ich nur diejenigen Erscheinungen an, welche THILORIN<sup>1</sup> bei der flüssigen Kohlensäure wahrnahm, wenn auch

1 L'Institut 1835. N. 126. p. 357. N. 127. p. 331. Poggendorff's Ann. XXXVI. 141. Vergl. §. 470.

diese Angaben sich nicht mit absoluter Sicherheit verbürgen lassen. Merkwürdig ist schon der Umstand, daß die flüssige Kohlensäure durch Wärme stärker, als das Gas, ausgedehnt werden soll. Wäre dieses bei allen denjenigen Flüssigkeiten der Fall, aus denen Gase entstehen, so würden diese und demnach mittelbar auch die aus ihnen entstandenen expansiblen Flüssigkeiten sich von denen wesentlich unterscheiden, die sich durch Wärme in Dämpfe verwandeln; jedoch ist ein ähnliches Verhalten bei der schwefligen Säure bis jetzt wenigstens nicht beobachtet worden. Merkwürdig ist ferner die für zunehmende Temperaturen so enorm wachsende Dichtigkeit der über der flüssigen in Dampfform sich befindenden Kohlensäure, denn bei  $0^{\circ}$  C. beträgt das Volumen, welches einen gegebenen Raum erfüllt,  $\frac{1}{12}$  desselben, bei  $30^{\circ}$  C. aber  $\frac{1}{3}$ , so daß also ihre Dichtigkeit durch eine Temperaturerhöhung von  $30^{\circ}$  C. um das Vierfache wächst, und auf gleiche Weise nimmt auch ihre Elasticität [zwischen  $0^{\circ}$  bis  $30^{\circ}$  C. von 36 bis 73 Atmosphären zu. Allerdings läßt sich hiergegen sagen, daß die Kohlensäure, um als Dampf aus der Flüssigkeit gebildet zu werden, schon eines sehr starken Druckes bedarf, und wirklich bedarf auch der Wasserdampf nach einer genäherten Berechnung nur etwa  $60^{\circ}$  C. Temperaturerhöhung, um im Zustande der Sättigung von der zu 30 Atmosphären gehörigen Elasticität bis zu 73 Atmosphären zu wachsen. Immerhin aber bleibt das Verhalten der festen Kohlensäure ein eigenthümliches, sofern sie, unter atmosphärischem Drucke im festen Zustande existirend, durch Wärmezufuß von außen nicht tropfbarflüssig und dann in Dampf verwandelt wird, sondern unmittelbar zur Expansion übergeht. Dürfen wir annehmen, daß die Temperatur der festen Kohlensäure durch ihre eigene Verlampfung  $= -100^{\circ}$  C. ist, so müßte sie nach der Analogie anderer Flüssigkeiten bei unverändertem Drucke einen höher liegenden Schmelzpunkt und einen noch höher liegenden Siedepunkt haben; allein nach PARRY (§. 507) zeigte sich weder das Eine noch das Andere bei einer Temperatur von  $-45^{\circ}$  C., lennoch aber gewahrte er in dieser Kälte einige weiße Flocken, die wohl nur feste Säure seyn konnten. Unverkennbar merkwürdig sind allerdings die Erscheinungen, welche die Kohlensäure in ihrem dreifachen Aggregatzustande darbietet, namentlich insofern sie hierbei von ungleicher Wärme ist, und mit



tropfbaren Flüssigkeiten vereint zur Expansion übergeht. Verdienen MITCHELL's<sup>1</sup> Versuche volles Vertrauen, so brachte flüssige Kohlensäure beim Festwerden die Temperatur auf  $-65^{\circ}$  C.; würde aber dem Wasserdampfe oder dem Dampfe irgend einer sonstigen Flüssigkeit unter einem Drucke von etwa 60 Atmosphären plötzlich freie Expansion gestattet, so würde sicher die vorhandene tropfbare Flüssigkeit hierdurch nicht in Eis verwandelt werden. Die grösste, durch die Bildung des kohlensauren Gases aus der festen Kohlensäure an freier Luft erzeugte Kälte ging bis  $-78^{\circ}$  C., und selbst dann, wenn die Verflüchtigung durch Einwickeln in Baumwolle bedeutend verzögert wird, findet kein Uebergang zum Flüssigkeitszustande statt. Wird die Verdampfung der festen Kohlensäure durch Wegnahme der Luft unter der Luftpumpe gesteigert, so geht bei einer äusseren Temperatur von  $30^{\circ}$  C. die Kälte bis  $-93^{\circ},5$  herab. Feste Kohlensäure mit Alkohol erzeugte eine Kälte von  $-76^{\circ}$  C., durch Gegenblasen erhöht ging sie bis  $-79^{\circ}$  und unter der Luftpumpe bis  $-92^{\circ},25$ , mit Aether aber unter der Luftpumpe bis  $-99^{\circ}$  C. herab, mithin noch tiefer, als durch eigene Expansion für sich allein. Das Verhalten anderer, durch hohen Druck tropfbar gemachter Gase ist entweder gar nicht oder noch keineswegs genügend untersucht worden, und wir wissen nicht, welche Unterschiede ihres Verhaltens gegen das anderer Dämpfe sich hierbei zeigen könnten. Dagegen kennen wir noch einen Körper, welcher weit auffallender, als die Kohlensäure, aus dem Zustande der Starrheit unmittelbar und mit Ueberspringung des tropfbar-flüssigen Zustandes in den der Gasform übergeht, nämlich den Salmiak, welcher, unter gewöhnlichem Drucke und selbst im Vacuum fest, durch Hitze in Gas verwandelt wird, ohne eine Zersetzung zu erleiden. So viel ich weiss, hat man noch nicht versucht, dieses Gas durch starke Compression oder hohe Kältegrade tropfbar-flüssig zu machen, möglich ist es aber, dass es sich hierbei ebenso, als die Kohlensäure, verhalten würde. Wäre aber das Verhalten aller Gase und Dämpfe vollkommen identisch, so müssten wir Eis, feste Kohlensäure und Salmiak in Parallele setzen können, alle drei müssten durch Temperaturerhöhung, wenn auch durch ungleiche, tropfbar-flüssig und dann expansibel werden; allein ein solcher

<sup>1</sup> Stillman Amer. Journ. T. XXX. p. 352.

vollständiger Parallelismus ist nach meiner Ansicht nicht wirklich vorhanden, und so lange dieser fehlt, ist ein Unterschied zwischen Gasen und Dämpfen nicht gänzlich in Abrede zu stellen. Immerhin ist vielmehr das Verhalten der Gase, die eines höheren Druckes zum Uebergange in den Flüssigkeitszustand bedürfen, ein anderes, als das der Dämpfe, die schon unter gewöhnlichem Drucke in diesen Zustand übergehen.

Es giebt jedoch Gase, die unter gewöhnlichem Drucke und bei mittleren Temperaturen als permanent elastisch erscheinen, dennoch aber durch bloße Anwendung hoher Kältegrade den normalen Uebergang zur Tropfbarkeit zeigen, und deren Elasticität dann ganz nach Art der Dämpfe mit steigender Wärme zunimmt. Aufser dem, was hierüber (oben §. 507) bereits mitgetheilt worden ist, verdienen hauptsächlich noch diejenigen Resultate beachtet zu werden, welche BUNSEN<sup>1</sup> aus seinen neuerdings angestellten Versuchen erhalten hat. Dieser brachte ein Glasrohr ein Manometer, zog das Rohr in zwei feine Spitzen an beiden Enden aus, legte es in einen Trog mit Kältemischung, wodurch er die Temperatur bis  $-50^{\circ}$  C. herabbrachte, füllte dasselbe mit dem ausgetrockneten Gase, welches sich darin bis zur tropfbaren Flüssigkeit verdichtete, schmolz die Spitzen des Rohres zu und maß die der steigenden Wärme zugehörige Elasticität mittelst des Manometers. Nur mit vier Gasen gelang ihm dieses Verfahren, und sie gaben die in folgender Tabelle enthaltenen Resultate, wobei die Elasticitäten in Metern angegeben sind, also 0,76 Meter den Siedepunct bezeichnen.

---

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. XLVI. 97.

## Elasticitäten.

Temperatur	Schweflige Säure	Cyan	Ammoniak
— 33°,7 C.	.....	.....	0,749 Met.
— 30	.....	.....	.....
— 25	.....	.....	.....
— 20	.....	0,80 Met.	.....
— 15	.....	1,10 —	.....
— 10	0,78 Met.	1,41 —	.....
— 5	1,11 —	1,73 —	3,04 —
0	1,48 —	2,07 —	3,61 —
+ 5	1,91 —	2,44 —	4,26 —
+ 10	2,39 —	2,88 —	4,98 —
+ 15	2,93 —	3,33 —	5,78 —
+ 20	3,54 —	3,80 —	6,67 —
+ 25	4,20 —	.....	.....

Auch die Elasticität des kohlensauren Gases über dem liquiden ist durch MITCHELL<sup>1</sup> gemessen worden, ohne daß ich jedoch anzugeben vermag, welches Vertrauen diese Versuche verdienen. Hiernach ist dieselbe bei 0° C. = 32 Atmosphären, bei 7°,22 = 45, bei 18°,89 = 60, bei 30° C. = 72 Atmosphären.

Mögen wir uns hiernach für berechtigt halten, die sogenannten permanenten Gase als identisch mit den Dämpfen zu betrachten oder einen Unterschied zwischen beiden anzunehmen, immerhin ist mindestens im höchsten Grade wahrscheinlich, daß beide ihren Expansionszustand durch die Wärme erhalten und diese demnach als Ursache desselben gelten kann. Kommt es aber auf die Beantwortung der Frage an, auf welche Weise die Wärme den Expansionszustand herbeiführe und wie sich dieselbe dem Wesen nach hierbei verhalte, so ist darüber bereits das Erforderliche gesagt worden<sup>2</sup>, und die Hypothesen, welche HERAPATH<sup>3</sup> in dieser Beziehung aufstellt, dürften zu wenig Befriedigung gewähren, um genauer erörtert zu werden.

<sup>1</sup> Silliman Amer. Journ. T. XXXV. p. 354.

<sup>2</sup> S. Art. *Gas*, *Wesen der Gasform*. Bd. IV. S. 1048 ff.

<sup>3</sup> Annals of Philos. New Ser. N. I bis IV. p. 197. Vergl. 1836. Dec. p. 466.



## 5) Chemische Wirkungen der Wärme.

570) In einem eigenen Abschnitte war oben (§. 117) von Wärmeerzeugung durch Chemismus ausführlich die Rede. In den dort angeführten Thatsachen geht hervor, daß durch chemische Verbindungen, die nicht mit den kälteerzeugenden Verbindungen zu verwechseln sind, bei gleichzeitig statt findender Verdichtung, selbst aber auch Verdünnung, Wärme frei wird, woraus der innige Zusammenhang zwischen dem Chemismus und der Wärme hervorgeht. Hierbei ist aber die Wärme das Zeugte, das Hervorgerufene; hier dagegen, wo von den Wirkungen der Wärme die Rede ist, muß diese die Ursache seyn, welche chemische Verbindungen erzeugt. Auch hiervon war zu-  
vor beiläufig die Rede, und es ist allzubekannt, wie oft die Chemiker von Verbindungen reden, die nur bei gewissen hohen Temperaturen oder, wie es heißt, in der Hitze erzeugt werden. Da diese aber zunächst in das Gebiet der Chemie gehören, es überhaupt zu weit führen würde, alle die Fälle aufzählen, in denen die Trennungen und Verbindungen der Körper durch Wärme möglich gemacht und erleichtert werden, hier überhaupt nur von der Aufstellung der allgemeinen physikalischen Gesetze die Rede seyn kann, so wird es genügen, bloß spielsweise zu erwähnen, wie unter anderem das Eisen nur durch die Glühhitze vermocht wird, sich mit dem Sauerstoff der atmosphärischen Luft zu verbinden, das Wasser zu zerlegen, den Schwefel im Zinnober vom Quecksilber zu trennen u. w., wegen des Ganzen aber dahin zu verweisen, wo diese Aufgabe bereits genügend untersucht worden ist<sup>1</sup>.

Die *Erzeugung des Lichtes durch Wärme* in den glühenden Körpern oder die Erregung der Lichtwellen wollen wir nicht in einem eigenen Abschnitte aufführen, da man gewohnt ist, die Strahlen der leuchtenden Wärme mit den Lichtstrahlen identisch oder genau zusammenfallend zu betrachten, und das Verhältniß zwischen Licht und Wärme oben in den Abschnitten, worin der Ursprung der Wärme und ihr Verhalten erörtert wurden, ausführlich gehandelt worden ist.

---

<sup>1</sup> S. Art. *Verwandtschaft*. Bd. IX: S. 1869 u. 2023.

## 6) Erhaltung und Beförderung des vegetabilischen und animalischen Lebensprocesses.

571) Wie durch den Chemismus Wärme erzeugt und umgekehrt chemische Verbindungen durch Wärme bedingt werden, ebenso ist dieses auch in Beziehung auf den Lebensprocess der Fall. Wollen wir da, wo es sich um allbekannte Dinge handelt, unnöthige Weitläufigkeit vermeiden, so genügt es, zuvor nur kurz zu bemerken, daß die Wärme im Allgemeinen die Möglichkeit des vegetabilischen und animalischen Lebensprocesses bedingt, denn bei absoluter Abwesenheit sowohl, als bei übermäßiger Intensität derselben hört er gänzlich auf, da es schon Punkte auf der Erde giebt, wo alles vegetabilische Leben gänzlich erstorben ist, und nur wenige Classen von Animalien sich meistens in und auf dem wärmeren Meereswasser zu erhalten vermögen, von der anderen Seite aber hohe Grade der Hitze, wenn sie nur den Siedepunct des Wassers erreichen, alle diejenigen Verbindungen der Körper zerstören, die des Lebensprocesses fähig sind. Die Wärme steht aber mit dem Lebensprocesse in noch näherer ursächlicher Verbindung, indem es eine gewisse mittlere Stärke derselben giebt, die am geeignetsten ist, den Ursprung, das Wachsen und das Gedeihen des vegetabilischen Lebens zu befördern, während über die Grenzen dieses mittleren Zustandes hinaus sowohl durch Vermehrung als auch durch Verminderung der Wärme ihre vortheilhafteste Wirksamkeit abnimmt und zuletzt verschwindend in Zerstörung übergeht. Die Pflanzenwelt erträgt allerdings weit leichter höhere Wärmegrade, als die Thiere, und doch erstreckt sich dieses nur auf einige Species; dagegen widerstehn die Animalien leichter einer intensiveren Kälte, wenn sie gegen den unmittelbaren Einfluß derselben durch genügende Bekleidung geschützt sind. Inzwischen ist dieser Gegenstand in Beziehung auf die Vegetabilien bereits an zwei Orten, wo er nothwendig berücksichtigt werden mußte, bei der Untersuchung des *Klima's*<sup>1</sup> und der *Temperatur*<sup>2</sup>, genügend untersucht worden,

1 S. Art. *Klima*. Bd. V. S. 895.

2 S. Art. *Temperatur*. Bd. IX. S. 354. Unter vielen andern ist eine interessante Abhandlung über diesen Gegenstand die von BARR über die Verbreitung des organischen Lebens im *Recueil des Actes de la*

und rücksichtlich der Animalien gab die Untersuchung der thierischen Wärme eine schickliche Gelegenheit, hierüber zu handeln. Daneben aber verdient dieser Gegenstand auch in der besonderen Beziehung die Aufmerksamkeit des Beobachters, als in den auf der höchsten Stufe irdischer Wesen stehenden Animalien Ursache und Wirkung weise gegen einander abgewogen wird, indem diese die zu ihrer Existenz erforderliche Wärme aus sich selbst produciren. Bei den minder vollkommen organisirten Thierclassen ist dieses weniger der Fall, sofern bei ihnen in Winterschlaf die erforderliche Wärmeproduction abnimmt, gleichzeitig hiermit aber auch die Intensität ihres Lebensprocesses. Der vollendetste Organismus zeigt sich dagegen bei den Menschen, sofern diese, besser als alle übrige Thiere, den Einflüssen der verschiedensten Temperaturen widerstehn. Bei ihnen, wie bei den warmblütigen Thieren überhaupt, verdient endlich auch der Umstand bewundernde Beachtung, daß nach einem höchst merkwürdigen Naturgesetze die Production und Consumption der Wärme sich insofern das Gleichgewicht halten, als eine nachtheilige Anhäufung sowohl, als auch Entziehung innerhalb gewisser Grenzen nicht statt finden. BECQUEREL und RESCHET<sup>1</sup> (§. 198) stellten mit ihrem thermoelektrischen Apparate, der zugleich mit einem Sorel'schen verbunden war, eine Reihe von Versuchen an, aus denen diese Beständigkeit der menschlichen Wärme augenfällig hervorging. Das Innere der Mundhöhle, wenn man die eine Löthstelle der vereinten Drähte in diese brachte, die andere aber in Wasser von bestimmter Wärme senkte, fanden sie zum Messen der animalischen Wärme sehr geeignet. Wurde der Arm eines Menschen in Wasser zwischen 0° und 10° C. getaucht, so änderte sich die Wärme des Biceps binnen einer Stunde nicht merklich, und ebenso wenig war dieses der Fall, wenn er in Wasser von 42° C. senkt war. Safs der Mensch 20 Minuten in einem Bade von 9° C., so stieg die Wärme des Muskels nur um 0°,2 bis 0°,4, und auch dann, als die Löthstelle neben einer Vene eingesteckt war, aus welcher durch Venensection Blut gelassen wurde, sank die Temperatur nicht merklich.



## 7) Wirkungen der Wärme auf Magnetismus und Elektrizität.

572) Der innige Zusammenhang der Wärme mit elektrischen, magnetischen und magnetoelektrischen Erscheinungen ist eine sehr bekannte und in diesem Werke bereits häufig berührte Thatsache, weswegen es im Ganzen genügen wird hierauf zu verweisen. Wollen wir die Hauptpunkte hier nochmals bezeichnen, so möge zuvor bemerkt werden, daß nach der Ansicht einiger Physiker Magnetismus und Elektrizität ihrem Wesen nach identisch sind, welche Ansicht wir zwar nicht theilen, inzwischen ist der Unterschied dieser Meinungen hier auf jeden Fall von keiner Bedeutung und möge nur zur Rechtfertigung dienen, wenn wir die Wirkungen der Wärme auf den Magnetismus von denen trennen, die sie auf die Elektrizität ausübt.

Der Einfluß der Wärme auf den Magnetismus ist in einem eigenen Abschnitte<sup>1</sup> ausführlich erörtert worden und die zahlreichen Untersuchungen führen im Ganzen zu dem Resultate, daß die magnetische Kraft künstlicher Stahlmagnete, wie auch die Anziehung des Eisens durch Wärme vermindert, durch Glühhitze aber gänzlich aufgehoben wird. Diese Thatsache darf wohl als unerschütterlich feststehend gelten, ob aber auf gleiche Weise anzunehmen ist, daß die magnetische Kraft mit der Verminderung der Temperatur fortdauernd wachse, wenn man zu Graden sehr intensiver Kälte übergeht, ist wohl noch nicht auf gleiche Weise constatirt, mindestens spricht eine interessante Beobachtung von Ross<sup>2</sup> dagegen, wenn anders der darauf gebaute Schluß richtig ist. Derselbe liefs zu Fury-Bay 12 Magnetnadeln zurück und fand, als er sie bei seiner Rückkehr wieder untersuchte, ihre magnetische Kraft gänzlich verschwunden, was er der strengen Kälte beimißt, welcher sie während der längeren Zeit ausgesetzt waren. Die Frage verdient durch wiederholte Versuche näher erörtert zu werden.

573) Ungleich bekannter und weit wichtiger ist die Wirkung, welche die Wärme auf die Erregung und das Verhalten der Elektrizität bei verschiedenen Körpern äußert. Seit den

<sup>1</sup> S. Art. *Magnetismus*. Bd. VI. S. 836.

<sup>2</sup> Appendix to a second Voyage etc. p. CIX.

ältesten Zeiten ist bekannt, daß die zur Reibungselektricität dienenden Apparate durch Erwärmung für ihren Zweck weit geeigneter werden. Genau genommen ist dieses wohl ausschließlich die Folge der besseren Isolirung, denn auch die besten sogenannten idioelektrischen Körper zeigen zuweilen gar keine Elektricität, sobald ihr Feuchtigkeitszustand eine gewisse Grenze erreicht<sup>1</sup>, abgesehen davon, daß die feuchte Luft die Elektricität zu sehr zerstreut, nicht genügend isolirt, daher ihre Spannung hindert und zuletzt gänzlich aufhebt. Der Hauptsache nach dürfen wir unbedenklich hierbei stehn bleiben; denn gesetzt auch es sey durch BECQUEREL's und meine eigenen Versuche<sup>2</sup> erwiesen oder mindestens wahrscheinlich gemacht, daß die Wärme in allen Körpern Spuren von Elektricität hervorruft, so sind diese doch auf jeden Fall zu schwach, als daß sie der durch Reibungsmaschinen erzeugten eine meßbare Größe hinzusetzen könnten. Ferner kannte man schon seit geraumer Zeit die sogenannte *Krystallelektricität*, die zuerst im *Turmalin* wahrgenommen wurde, und welcher daher ein eigener Artikel gewidmet ist<sup>3</sup>.

Die Aufgabe in ihrem ganzen Umfange und in ihrer eigentlichen Wesenheit, sofern es sich um die Erregung der Elektricität sowohl im *Turmalin*, als auch in sonstigen *Krystallen* handelt, namentlich um die Beziehung derselben zur Lage der Axen und zur *Krystallform* derselben, kann hier nicht zur Untersuchung kommen, wo zunächst von den Wirkungen

---

1 Wenn ich bei meinen Versuchen in Poggendorff's Ann. XXII. 8 bemerkte, daß einige Feuchtigkeit die erzeugte Thermoelektricität zu verstärken scheine, so steht dieses mit dem bekannten nachtheiligen Einflusse der Feuchtigkeit nicht im Widerspruche; denn erstlich ist dabei von einem stark feuchten Zustande nicht die Rede, und zweitens sind jene elektrischen Erregungen so schwach, daß sie für Messungen der Maschinenelektricität gänzlich verschwinden.

2 Vergl. §. 471 und die daselbst befindlichen Nachweisungen. BECQUEREL geht in dieser Beziehung wohl zu weit, wenn er in *Traité expérimental de l'Électricité et du Magnétisme*. Par. 1840. T. VI. 251 sagt: *La chaleur et l'électricité dérivant du même principe, ayant toutes les apparences, et manifestant souvent leur action en même temps etc.*, im Allgemeinen aber läßt sich seit der Entdeckung der Thermoelektricität der innige Zusammenhang beider nicht verkennen.

3 S. Art. *Turmalin*. Bd. IX. S. 1088.

der Wärme die Rede ist, und wir müssen uns daher begnügen, nur die vorzüglichsten Arbeiten, wodurch unsere Kenntniß dieses Problems neuerdings erweitert worden ist, im Allgemeinen anzuzeigen. An die bereits genannten gründlichen Untersuchungen von BREWSTER<sup>1</sup> und BECQUEREL<sup>2</sup> schließt sich eine mehr beschränkte von KÖHLER<sup>3</sup> an, welche sich auf den Turmalin, das Kieselzinkerz und den Boracit bezieht. Bloß dem Turmalin gewidmet ist eine ausführliche Abhandlung von G. ROSE<sup>4</sup>, welche jedoch zunächst die Bestimmung seiner Krystallform und deren verschiedene Modificationen, zugleich aber das hiermit in genauester Verbindung stehende thermoelektrische Verhalten desselben berücksichtigt. Nach einer großen Zahl von Versuchen läßt sich die Art der Elektricität, welche die beiden Enden der Turmalinkrystalle durch Erwärmung und Wiederabkühlung annehmen, auch ohne Versuche aus der Krystallform im voraus bestimmen, indem die Flächen des gewöhnlich vorkommenden dreiseitigen Prisma's und des Rhomboëders hierfür einen Anhaltepunkt darbieten. Das Ende der Turmalinkrystalle, an welchem die Flächen des Hauptrhomboëders auf den Flächen des dreiseitigen Prisma's aufgesetzt sind, wird bei abnehmender Temperatur negativ, also bei zunehmender positiv elektrisch; dasjenige Ende dagegen, an welchem die Flächen des Hauptrhomboëders auf den Kanten des dreiseitigen Prisma's aufgesetzt sind, wird bei abnehmender Temperatur positiv, bei zunehmender also negativ. Uebrigens ist die Stärke der Elektricität keineswegs bei allen gleich, sondern wechselt von sehr großer Intensität bis zu kaum wahrnehmbaren Spuren. Starke Elektricität zeigen solche Krystalle, die im Innern rein und nicht klüftig sind, also einen muschligen Bruch haben. Dahin gehören die hellgefärbten und durchsichtigen Krystalle, welche die schwarzen und undurchsichtigen in dieser Beziehung weit übertreffen. Inzwischen scheinen noch andere unbekannte Bedingungen mitzuwirken, indem unter den schwarzen manche zwar sehr rein, dennoch aber nur schwach

---

1 S. Art. *Turmalin*. Bd. IX. S. 1094. Die Abhandlung findet man auch in Poggendorff's Ann. II. 297.

2 S. Art. *Turmalin*. Bd. IX. S. 1097.

3 Poggendorff's Ann. XVII. 146.

4 Ebend. XXXIX. 285.



elektrisch sind<sup>1</sup>. Einen schätzbaren Beitrag zur Erweiterung unserer Kenntniß der Krystallelektricität hat P. ERMANN<sup>2</sup> geliefert. Dieser untersuchte zuerst den *Marekanit*, und fand dabei die sonderbare Eigenschaft, daß derselbe bald durch Reiben auf Tuch elektrisch wurde, bald gar keine Spur von Elektricität zeigte und in dieser Veränderlichkeit anscheinend ohne irgend einen Grund wechselte. Letzterer lag aber nach entscheidenden und unzweideutigen Versuchen in dem Einflusse der ungleichen Temperatur, wonach diese Krystalle, sowohl die hellen, als auch die trüben, unter 15° vollständig leitend sind, über dieser Temperatur aber zu isoliren anfangen und bei 30° in vollkommene Isolatoren übergehn. Der Gedanke lag sehr nahe, daß ihr Leitungsvermögen bei geringerer Wärme eine Folge vorhandener Feuchtigkeit sey, die bei höherer schwinde, allein directe Versuche bewiesen die Unzulässigkeit dieser Voraussetzung. Eben diese Eigenthümlichkeit zeigte sich auch mehr oder weniger entschieden bei den *Obsidianen*, bei vielen *Laven* und im hohen Grade beim *Dichroit*; vermuthlich aber liegt in der hierdurch erzeugten Unsicherheit der Grund, weswegen die Mineralogen auf das elektrische Verhalten der Fossilien, als Kennzeichen, keinen hohen Werth legen. Nach ERMANN ist diese Eigenthümlichkeit sehr paradox, da das bis zum Glühen erhitzte Glas die Elektricität leitet; allein es ist mindestens höchst wahrscheinlich, daß dieses bei den genannten Fossilien gleichfalls sich zeigen würde, was jedoch nicht ausschließt, daß bis 15° über 0 Leitung statt findet, denn aus dem oben erwähnten und anderweitig allgemein bekannten Verhalten des Glases ist wohl unzweifelhaft, daß die Isolirungsfähigkeit desselben gleichfalls mit zunehmender Temperatur von 0° anfangend wächst, wenn sie auch bei geringer Wärme nicht ganz aufhört, beim Glühen desselben aber gar nicht mehr vorhanden ist. Der *Turmalin* wird nach ERMANN'S Versuchen unter gehöriger Behandlung durch Reiben polarisch - elektrisch, und in Beziehung auf seine Thermoelektricität fand er die bisher beobachteten Erscheinungen dem

---

1 Die Versuche von FORBES, die man auch in London and Edinburgh Philos. Magaz. N. XXVI. p. 133 findet, sind bereits erwähnt worden.

2 Aus Berliner Denkschriften für 1829 in Poggendorff's Ann. XXV. 607.

Wesen nach bestätigt. Der *Topas* bot anfangs sehr von einander abweichende Resultate dar, nach fortgesetzter genauer Prüfung aber wird der brasilianische *Topas* ohne allen Einfluß der Reibung oder Berührung durch Wärmeänderung elektrisch, und zwar bestimmt polarisch, jedoch mit der Anomalie, daß die negative Elektricität in der Axe und den hiermit parallelen Linien statt findet, die entgegengesetzte positive aber ihre Richtung senkrecht auf die Axe und ihren Sitz überall an der perimetrischen Oberfläche aller Seitenflächen hat. Dieses Verhalten läßt sich, so wie die Elektricität des *Boracits*, am besten prüfen, wenn man einem feinen Bohnenberger'schen Elektrometer einen sehr kleinen Teller giebt, den Krystall darauf legt, und eine der Flächen oder Ecken, die der aufliegenden gegenüber stehn, ableitend berührt, wodurch dieser ihre Elektricität entzogen, die ihr gegenüberstehende aber frei und durch das Elektrometer meßbar wird. In den sogleich folgenden Untersuchungen werden übrigens die beim *Topase* wahrgenommenen Abweichungen anders erklärt.

574) Vorzugsweise auf die Bestimmung sowohl derjenigen sämtlichen Krystalle, welche durch Temperaturveränderungen elektrisch werden, als auch der Eigenthümlichkeiten ihres Verhaltens, welche sich in dieser Hinsicht zeigen, bezieht sich eine ausführliche Abhandlung von W. HANKEL<sup>1</sup>, deren wesentlicher Inhalt hier mitgetheilt zu werden verdient. Zum Messen der erzeugten Elektricität diente ein Bohnenberger'sches Elektrometer, dessen beide Säulen auf zwei Kupferblechen ruhten, die mittelst dünner, durch das Glasgefäß hindurchgehender, mit Knöpfchen versehener Stängelchen übereinander verschiebbar waren, um die Säulen einander der schwächeren Spannung angemessen mehr zu nähern. An den Stift des Elektrometers, von welchem das Goldblatt herabhängt, wurde ein feiner, von einer umspunnenen Guitarrensaite genommener, gewundener Draht befestigt und dessen anderes Ende nach gehöriger Isolirung entweder mit dem Krystalle in Berührung gebracht, oder meistens mit einem kleinen messingnen Tischchen verbunden, auf welchem der Krystall und zugleich die

---

<sup>1</sup> Dissert. de Thermoelectricitate crystallorum. Hal. 1839. Poggendorff's Ann. XLIX. 493. Quaestiones de thermoelectricitate crystallorum P. altera. Hal. 1840. Poggendorff's Ann. L. 237. 471. 605.

Kugel eines Thermometers lag, welche beide durch eine untergestellte Weingeistlampe eine gleiche Temperatur erhielten. Die untersuchten Krystalle sind folgende:

a) *Zucker*, dessen Elektrizität BREWSTER zuerst wahrnahm. Beim Erwärmen desselben wächst sein polares Verhalten mit der Zunahme der Temperatur, bis letztere nicht mehr rasch fortschreitet, worauf sich die Pole umkehren, nachdem sie vorher durch 0 gegangen sind, und bei fortgesetzter Abkühlung zuerst schwache, dann aber stärkere Wirkungen zeigen, bis auch diese entgegengesetzte verschwindet, bei wieder beginnender Hitze aber wieder zur ersteren übergeht. Kommt der Krystall zum Schmelzen, so verschwindet alle Elektrizität.

b) *Weinsäure* zeigt beim ersten Erwärmen zuweilen keine Elektrizität, verhält sich aber später fast ganz ebenso, wie der Zucker.

c) *Weinsaures Kalinatron* darf wegen leichter Schmelzbarkeit nicht stark erwärmt werden, zeigt aber gleichfalls Polarität.

d) Beim *Kieselzinkerz* zeigte das verwachsene Ende —, + El., beim *Axinit* und *Prehnit* dagegen +, — El., vom *Mesotyp* aber zeigten selbst einzelne Nadeln beide Elektrizitäten.

e) Die Versuche mit verschiedenen *Turmalinen* gaben im Ganzen eine Bestätigung dessen, was ROSE gefunden hat, jedoch meint HANKEL, sie zeigten insgesamt, auch die schwarzen und undurchsichtigen, deutlich wahrnehmbare Spuren von Elektrizität, jedoch einige erst dann, wenn sie nach dem Erwärmen sich wieder abkühlen. Wenn PRIESTLEY behauptet, daß durch Drücken eines isolirt gehaltenen Krystalles die von ihm beim Abkühlen angenommene Elektrizität in die entgegengesetzte übergehe, so soll dieses davon herrühren, daß nicht sowohl das Drücken, als vielmehr die Berührung, die zugleich mit jedem beliebigen leitenden Körper geschehen kann, die vorhandene ableite und die entgegengesetzte bestimme, sich über den ganzen Krystall zu verbreiten, worauf dann nach einiger Zeit die weggenommene wieder zum Vorschein komme. Dieses zeigt sich noch auffallender, wenn man den Krystall auf einen isolirten, mit dem Elektrometer verbundenen Leiter stellt und die Flächen des unteren Endes ableitend berührt, in welchem Falle das Elektrometer die Elektrizität des oberen an-



giebt. PRIESTLEY fand ferner bei ungleich erwärmten Turmalinen zuweilen beide Enden gleichnamig elektrisch, und BECQUEREL<sup>1</sup> glaubt, daß in diesem Falle nur eine Elektrizität vorhanden sey, aber nur so lange, bis die entgegengesetzte durch hinlängliche Erwärmung hervorgerufen werde, weil aber HANKEL zu oft eine sofortige Umkehrung der Pole wahrnahm und nicht wahrscheinlich erachtete, daß die geringste Temperaturerhöhung sogleich eine Umkehrung der Pole des erkalteten Krystalls herbeiführe, so schloß er, daß die Elektrizität des kälteren Endes, wenn sie der des anderen sich abkühlenden gleich ist, durch Erwärmung erzeugt werde, in welchem Falle dann in der Mitte die entgegengesetzte Elektrizität vorhanden seyn mußte, was auch der Versuch, jedoch mit folgender Modification, vollkommen bestätigte. War das erhitzte Ende beim Abkühlen positiv, so gelang es, die positive Elektrizität am andern Ende gleichfalls hervorzurufen, und die Mitte zeigte dann negative, die sich durch Ableitung der an beiden Enden befindlichen bedeutend verstärken liefs. War aber das beim Erkalten negative Ende das heißere, so zeigte es beim Herausnehmen aus der Flamme negative Elektrizität; doch waren die nächsten Theile bereits positiv, und positive Elektrizität zeigte sich über den ganzen Krystall verbreitet.

f) Die *Topas-Krystalle* sind gewöhnlich am einen Ende zerbrochen, und werden in der Art elektrisch, daß das ausgebildete Ende beim Erwärmen —, beim Abkühlen + Elektrizität zeigt. Das von P. ERMANN (§. 573) wahrgenommene anomale Verhalten soll eine Folge des Umstandes seyn, daß der Krystall häufig sowohl beim Erwärmen, als auch beim Erkalten positive Elektrizität vorherrschend zeigt, sobald er auf einer Seite liegt. Bei einem sibirischen Exemplare zeigten sich die ersten Spuren der Thermoelektrizität durch eine Erwärmung bis 40°, selten aber traten beide Elektrizitäten deutlich hervor, und dieses Fossil scheint daher weniger zur Polarität geneigt, bleibt aber lange Zeit elektrisch.

g) Am *Titanit* konnte HAUY kaum Spuren von Elektrizität entdecken, HANKEL brachte es aber so weit, daß das Goldblättchen anschlug. Am einfachsten läßt sie sich wahrnehmen, wenn man die Krystalle auf einen isolirten, mit dem Elektrometer verbundenen Leiter legt, wobei man 4 elektrische

<sup>1</sup> *Traité d'Élect. et du Magnét. T. II. p. 64.*

Pole  $P$ ,  $P'$ ,  $y$ ,  $y'$  entdeckt, und also entweder zwei parallele, oder zwei sich kreuzende Axen vorhanden seyn müssen, jene mit entgegengesetzten, diese mit gleichnamigen Polen. Genauere Untersuchungen zeigen aber, daß die erste Voraussetzung die richtige sey, und daß zwei parallele Axen mit ungleichnamigen Polen an beiden Enden anzunehmen sind; denn  $P'$  mit  $Y'$  und  $P$  mit  $Y$  zeigen sich stets entgegengesetzt elektrisch.

h) Eine ausführliche Mittheilung der in 46 Versuchsreihen erhaltenen Resultate über die Erregung und den Wechsel der Elektricität des *Boracits* würde zu viel Raum erfordern, und es wird also genügen, zu bemerken, daß auch bei diesem Fossil die Wärme Elektricität hervorruft, und zwar so, daß die durch Temperaturerhöhung hervorgerufene durch Temperaturerminderung in die entgegengesetzte übergeht, das polarische Verhalten also keinem Zweifel unterliegt.

i) Sehr merkwürdig in vorliegender Beziehung ist der *Quarz*, indem derselbe drei elektrische Axen mit entgegengesetzten Polen hat und demnach auf den 6 Prismenflächen die drei positiven mit den drei negativen abwechseln. Vielleicht giebt es außerdem noch eine vierte schwächere in der Richtung der Hauptaxe. Häufig verschwindet jedoch nach der Lage der Krystalle der eine oder der andere Pol, was dann auf die übrigen einen Einfluß ausübt. Wird z. B. durch die Unterlage ein negativer Pol abgeleitet, so überwiegt überall die positive Elektricität, und wenn diese die noch übrigen zwei Pole nicht vernichten vermag, so schwächt sie dieselben wenigstens. Eine Vergleichung der Vertheilung der Elektricität beim Bergkrystall mit der beim Turmalin und die Berücksichtigung ihrer optischen Verschiedenheit führt zu der Vermuthung, daß zwischen ihren optischen und elektrischen Axen ein Zusammenhang statt finde.

575) Von der Erregung der Elektricität durch Wärme, der eigentlich sogenannten *Thermoelektricität*<sup>1</sup>, ist bereits in einem

---

1 Man redet sowohl von *Thermoelektricität*, als auch von *Thermomagnetismus*, allein die erste Bezeichnung ist wohl unzweifelhaft die richtige, denn der erzeugte Strom ist ohne Widerrede ein elektrischer, die Identität der Elektricität und des Magnetismus aber wegen der Verschiedenheit ihrer Aeußerungen unzulässig, wenn sich gleich

eigenen Artikel<sup>1</sup> ausführlich gehandelt worden, und es können daher hier nur einige nachträgliche Bemerkungen aufgenommen werden. Diese stehn aber gerade mit der Wärme im nächsten Zusammenhange. Wir erwähnen eine hierauf bezügliche Aeußerung von DRAPER<sup>2</sup>, wonach die Thermoelektricität mit zunehmender Temperatur zwar wachsen soll, aber nur unbedeutend. Wäre diese Behauptung richtig, so würde aus ihr nothwendig folgen, daß eine Messung der Temperatur mittelst der Gröfse der Ablenkung der Magnetnadel durch den thermoelektrischen Strom unzulässig seyn müßte, denn diese setzt voraus, daß die Tangente des Abweichungswinkels der Temperatur direct proportional sey. Es scheint überflüssig zu seyn, auf eine Widerlegung dieses Satzes einzugehn, nachdem wir so oft die Messungen der Temperaturen mittelst des Thermomultipliers in den bisherigen Untersuchungen als durch ein genügend genaues Meßinstrument geschehn erwähnt haben und überhaupt die thermomagnetischen Thermometer als eigene, den Forderungen durch ihre Genauigkeit genügende Apparate anerkannt werden<sup>3</sup>. Inzwischen wollen wir, außer dem, was hierüber bereits gesagt worden ist<sup>4</sup>, die zur Erledigung dieser Frage gehörigen Versuche von BECQUEREL<sup>5</sup> hier mittheilen. Dieser senkte von den beiden Löthstellen zweier Metalldrähte die eine in schmelzenden Schnee, die andere in heißes Wasser, maß die Ablenkung der Magnetnadel des Thermomultipliers, mit dessen Enden die Drahtenden der thermoelektrischen Kette verbunden waren, bestimmte hieraus die Intensitäten des elektrischen Stromes, und verglich diese mit den berechneten, woraus folgende Resultate hervorgingen.

---

beide, ebenso wie Elektrizität und Wärme, stets vereint finden und sich wechselseitig bedingen.

1 S. Art. *Thermoelektricität*. Bd. IX. S. 731.

2 Lond. and Edinb. Phil. Magaz. N. CV. p. 451.

3 Vergl. Art. *Thermometer*. Bd. IX. S. 998.

4 S. Art. *Thermoelektricität*. Bd. IX. S. 781.

5 Ann. de Chim. et Phys. T. XLI. p. 353. T. XLVI. p. 96.  
Schweigger's Journ. LVII. 311.



Vereinte Metalle	Temperatur d. Löthstelle	Ablenkung d. Nadel	Intensitäten d. Stromes	
			gefun- dene	berech- nete
Eisen und Silber . .	40° C.	52°	76	76
	30	45	56,76	57
	20	40	33	38
	10	27	18,80	19
Eisen und Kupfer . .	40	—	—	80
	30	48	50,92	60
	20	41	40,70	40
	10	28	20	20
Kupfer und Platin . .	40	41	40,40	40
	30	36	30,23	30
	20	28	20,10	20
	10	18	10	10
Silber und Zinn . .	40	—	—	—
	30	48	59,92	60
	20	41	40,70	40
	10	28	20	20
Kupfer und Silber . .	40	34	27,20	26,84
	30	28	20	20,13
	20	22	13,30	13,42
	10	13	6,60	5,71

Dafs in sehr hohen Hitzegraden leicht Abweichungen von diesem Gesetze der Proportionalität eintreten, ist bereits erwähnt worden.

Als eine interessante Zugabe zu dem, was bisher über die Combinationen der Metalle zu thermoelektrischen Ketten bekannt war, möge hier noch eine Entdeckung POGGENDORFF's<sup>1</sup> erwähnt werden. Dieser fand, dafs eine Verbindung aus Eisen und Neusilber (Packfong) die aus Platin und Eisen ersetzt, wenn es um die Messung starker Hitzegrade zu thun ist, ja dafs sie dieser wegen ihrer Wohlfeilheit noch vorzuziehen, zugleich aber empfindlicher ist. Das Neusilber ist nach SEEBECK<sup>2</sup> in der thermoelektrischen Reihe ein sehr positiver Körper, folgt gleich auf Wismuth und Nickel und steht daher über dem Platin. Wirklich übertrifft eine solche Kette auch die aus Eisen und Platin hinsichtlich der Stromstärke bedeutend, wovon POGGENDORFF selbst sich durch eine Vergleichung mit Hülfe

<sup>1</sup> Poggendorff's Ann. L. 250.

<sup>2</sup> Ebend. VI. 155.

eines sogenannten Differential-Galvanometers überzeugte. Minder wichtig ist eine ältere Bemerkung von NORDENSKIÖLD<sup>1</sup>. Hiernach umwindet man einen Stab Antimon von 8 Zoll Länge und 0,5 Zoll Dicke an seinen beiden Enden mit den beiden Enden eines Messingdrahtes und erhält durch Erhitzung des einen Endes sogleich Spuren elektrischer Strömung. Hiernach würde also bloße genaue Berührung heterogener Metalle zur Erzeugung eines elektrischen Stromes durch Erwärmung genügen, statt daß man dieselben gewöhnlich zusammen zu löthen pflegt. In welchem Verhältniß der Stärke beide Methoden zu einander stehn, ist, so viel ich weiß, auf jeden Fall noch nicht genügend untersucht worden.

Endlich wollen wir zum Beschluß noch die Bemerkung hinzufügen, daß HANSTEEN<sup>2</sup> selbst die Ursache der *täglichen magnetischen Oscillationen* im Thermomagnetismus sucht. Diese Ansicht eines um die Erscheinungen des tellurischen Magnetismus so hoch verdienten Gelehrten dient sehr zur Unterstützung der Hypothese, wonach der tellurische Magnetismus überhaupt als das Resultat desjenigen elektrischen Stromes abgeleitet wird, welchen der tägliche Umlauf der Sonne und die Erwärmung durch ihre Strahlen auf unserer Erde erzeugen soll, wonach also der tellurische Magnetismus nichts anderes als Thermomagnetismus wäre.

### Nachtrag zur specifischen Wärmecapacität.

Ueber die specifische Wärme der Körper ist oben im 4ten Abschnitt der Abtheilung E. das Erforderliche mitgetheilt worden, und ich habe mich bemüht, den Hauptinhalt der darüber bekannt gewordenen Untersuchungen zusammenzustellen. Zu den wichtigsten derselben gehören diejenigen, wodurch VICTOR REGNAULT diesen Zweig bedeutend erweitert hat und von denen daher (oben §. 427 fgg.) ausführlich gehandelt wurde. Eben derselbe hat seitdem eine zweite, ebenso reichhaltige und wichtige Abhandlung bekannt gemacht<sup>3</sup>, welche die von ihm gefun-

<sup>1</sup> Annals of Philos. New Ser. T. IV. p. 318.

<sup>2</sup> Magaz. for Naturvitenskaberne. T. II. p. 108.

<sup>3</sup> Ann. de Chim. et Phys. 3me Sér. T. I. p. 129. Das Mspt. war bereits zum Druck abgesandt, als mir diese Abhandlung bekannt wurde, deren Inhalt aber zu wichtig ist und mit dem der früheren in

lenen Bestimmungen der specifischen Wärmecapacitäten zusammengesetzter Körper enthält. Das früher gewählte Verfahren der Mischungen brachte er auch hierbei in Anwendung, doch ist in Beziehung auf die untersuchten Körper Folgendes zu berücksichtigen. Einige derselben hat man bloß in Pulverform, und diese ist für die Versuche sehr unbequem. Wird das Pulver mit Wasser zu einem Teige gemacht und dieser calcinirt, so erhält man zuweilen Stücke, die unmittelbar in die kleinen Körbchen gelegt werden können, allein sie ziehn dann leicht Feuchtigkeit an und entbinden nach POUILLER'S Versuchen (§. 118) Wärme, wodurch die Resultate fehlerhaft werden. Die Menge der auf diese Weise freiwerdenden Wärme für jede einzelne Substanz zu bestimmen würde große Schwierigkeiten gehabt haben, REGNAULT ermittelte aber, daß der Einfluß, welchen diese auf die specifische Wärme haben konnte, 0,034 der letzteren nicht überstieg, und er nahm daher bei den Bestimmungen hierauf gehörige Rücksicht. Allerdings könnte man diese Substanzen in hermetisch verschlossene Gefäße mit sehr dünnen Wandungen einschließen, allein da diese dann sehr langsam erkalten, so würde man dadurch noch größere Fehler herbeiführen. Man könnte auch die Substanzen mit einer hinglichen, gemessenen Quantität Wasser benetzen und diese in Rechnung nehmen; allein dann würde die specifische Wärme der Pulver nur ein Bruchtheil derjenigen des sie benetzenden Wassers seyn und dadurch noch mehr Ungewißheit herbeigeführt werden. Die Salze ziehn zu leicht Feuchtigkeit aus der Atmosphäre an, als daß sie selbst in Gestalt zusammengeballterrocken zu diesen Versuchen geeignet seyn sollten; es war daher vorzuziehn, sie in einem Platintiegel zu einer einzigen Masse zusammenzuschmelzen und dann die noch heiße Oberfläche mit einer sehr dünnen Schicht Oel zu überziehen, deren Gewicht verschwindend klein ist, die aber dennoch genügt, die Feuchtigkeit eine kurze Zeit abzuhalten, um das Gewicht zu bestimmen. Allerdings erfolgt dann die Abkühlung der größten Masse etwas langsamer, allein der hieraus hervorgehende Einfluß ist nicht sehr bedeutend. Für einige sehr zerfließliche Salze, z. B. chloresäures Zink, genügt dieses Mittel nicht; man

---

u genauem Zusammenhange steht, als daß er in diesem Werke fehlen dürfte, weswegen ich ihn hier nachträglich hinzufüge.



mufs sie daher schmelzen und in eine am einen Ende verschlossene Glasröhre giefsen.

REGNAULT machte sich vorläufig mit den Untersuchungen anderer Gelehrten über diese nämliche Aufgabe bekannt. Dahin gehören vorzüglich die oben (§. 441 fgg.) mitgetheilten von AVOGADRO, wobei er jedoch auf eine nähere Prüfung der aus ihnen vermeintlich hervorgehenden allgemeinen Gesetze nicht eingeht, und die gehaltreichen, oben (§. 433) gleichfalls ausführlich erörterten, von NEUMANN. In Beziehung auf diese letzteren bemerkt er, dafs die untersuchten Körper solche zusammengesetzte sind, wie sie in der Natur vorkommen, wovon der grösste Theil wegen ihrer complexen Zusammensetzung und bei der statt findenden Ungewifsheit hierüber zur Auffindung allgemeiner Gesetze nicht geeignet scheint. Ob aber der Einwurf gegen die durch NEUMANN gefundenen Gesetze, dafs die Zahl der Versuche zu ihrer Begründung zu gering sey, mehrere derselben Resultate liefern, die sich zu weit von den berechneten entfernen oder sich auf Zusammensetzungen beziehen, deren chemisches Mischungsverhältnifs nicht scharf genug bestimmt sey, und dafs endlich sehr von einander abweichende Bestimmungen gefunden, von diesen aber die gerade für die Hypothese passenden gewählt seyen, als genügend begründet gelten könne, darüber wage ich nicht zu entscheiden; die bekannte Sorgfalt und Zuverlässigkeit des Experimentators sichert in jedem Fall gegen den Verdacht eines Mangels an Genauigkeit. Ueber die neuesten Arbeiten von MARCET und DE LA RIVE bemerkt REGNAULT blofs, dafs sie noch fortgesetzt werden. In Beziehung auf seine eigene vorliegende Abhandlung bemerkt er, man werde sich aus den erhaltenen Resultaten bald überzeugen, dafs die hier untersuchten festen und flüssigen Körper sich nicht auf eine sichere Weise zur Bestimmung der Verhältnisse eignen, welche zwischen der specifischen Wärme dieser Zusammensetzungen und der ihrer Elemente statt finden. Hierüber beabsichtigt er demnächst eigene Untersuchungen anzustellen, wenn er die Bestimmungen der specifischen Wärme gasförmiger Körper beendigt haben wird.

Die untersuchten Körper bilden fünf Gruppen, deren erste Verbindungen der Metalle begreift. Hierzu gehören zuerst die *Alliagen*. Vor allem wurde dafür gesorgt, reine Metalle zu

erhalten, sie in Pulverform, wenn dieses nöthig schien, zu mengen, in einem Tiegel zu schmelzen, dann stark umzurühren und durch Ausschütten auf einen kalten Körper schnell erstarren zu machen. Die Verbindung war allgemein nach dem einfachen Atomverhältnisse. Es verdienen zugleich zwei Classen von Alliagen unterschieden zu werden, zuerst diejenigen, deren Schmelzpunct beträchtlich über dem Siedepuncte des Wassers liegt, und solche, die schon bei  $100^{\circ}\text{C.}$  oder sogar noch unter dieser Temperatur schmelzen, auf jeden Fall bei dieser Wärme weich werden. Diesen Unterschied zu beachten ist deswegen wichtig, weil die Körper bei den Versuchen bis  $100^{\circ}\text{C.}$  erwärmt werden und also ihr Schmelzen oder Weichwerden auf ihre Wärmecapacität einen Einfluss haben kann. Zu dieser Gruppe gehören dann zweitens auch die *Amalgame*, wovon das Nämliche gilt.

Die zweite Gruppe bildeten die *Oxyde*. Hierhin gehören Bleiprotoxyd, wozu reines, in einem Platintiegel wenig geschmolzenes, Mennig diente, und Silberglätte, bis zum Dunkelrothglühen erhitzt, die in Glasröhren eingeschlossen wurde. Die untersuchten Körper waren ferner: rothes Quecksilberoxyd, aus dem salpetersauren durch gehörige Hitze hergestellt; Manganoxydul (*Protoxide de Manganèse*), aus dem Hyperoxyd durch starkes Glühen erhalten; schwarzes Kupferoxyd, durch Calcinirung des salpetersauren Kupfers in kleinen, hinlänglich arten Brocken gewonnen; Nickeloxydul, auf gleiche Weise bereitet, welches aber beim Aufsaugen des Wassers einige Wärme entwickelte, so daß die gefundene Wärmecapacität wohl etwas zu groß sein kann; Magniumoxyd und Zinkoxyd. Der Versuch aber, die Wärmecapacität des Baryum-, Strontium- und Calcium-Oxyds zu bestimmen, mißlang, weil diese Substanzen selbst durch das Aufsaugen des Terpentinspiritus Wärme entwickeln. Die genannten Oxyde gehören zu derjenigen Classe, die durch  $\text{RO}$  bezeichnet wird. Ueber diejenige Classe von Oxyden, die durch  $\text{R}^2\text{O}^3$  bezeichnet werden, ergeben die mit Kolthar angestellten Versuche, daß die Wärmecapacität des Eiseñoxyds (*Peroxide de fer*) durch Calcination abnimmt und zuletzt derjenigen gleich kommt, welche der natürliche Eisenglanz zeigt. Die glasige arsenige Säure sog etwas Wasser auf, allein dieses hatte auf die Bestimmung der Wärmecapacität keinen Einfluss, denn der Versuch, mit Terpentinspiritus angestellt,

gab ganz gleiche Resultate. Ueber die Oxyde, die zur Classe  $\text{RO}^3$  gehören, finde ich nichts der besondern Beachtung werthes angegeben.

Zur dritten Gruppe werden die Schwefelverbindungen (*Sulfures*) gerechnet, und zwar die zu den Classen  $\text{RS}$ ,  $\text{R}^2\text{S}^3$ ,  $\text{RS}^2$ ,  $\text{R}^2\text{S}$  gehörigen und die complexen, wobei ich aber im Einzelnen nichts besonders zu beachtendes bemerkt finde. Die vierte Gruppe bilden nach REGNAULT die Chlorverbindungen (*Chlorures*), und zwar die zu den Classen  $\text{R}^2\text{Cl}^2$ ,  $\text{RCl}^2$ ,  $\text{RCl}^4$ ,  $\text{R}^2\text{Cl}^6$  gehörenden, ferner die Bromverbindungen (*Bromures*) der Classen  $\text{R}^2\text{Br}^2$ ,  $\text{RBr}^2$ , die Iodverbindungen (*Iodures*) der Classen  $\text{R}^2\text{I}^2$ ,  $\text{RI}^2$  und die Fluorverbindungen (*Fluorures*) der einzigen Classe  $\text{RFI}^2$ . Zu bemerken ist hierbei, daß das angewandte Clormangan aus einer zur Trockne abgedampften Solution im Wasser erhalten worden war, indem der Rückstand in einem Platintiegel nach Zusatz von etwas Chlorwasserstoffsäure geschmolzen wurde. Aller Sorgfalt ungeachtet ließ sich jedoch eine partielle Zersetzung nicht vermeiden, denn als die Masse im Wasser gelöst wurde, blieb ein meßbarer Rückstand, und die erhaltene Bestimmung kann daher nur als eine approximative gelten. Beim bromsauren Natron wurde erst nach dem Versuche entdeckt, daß etwas kohlen-saures vorhanden war, und das erhaltene Resultat ist daher etwas zu groß. Das Iodkupfer (*Protoiodure de cuivre*), durch doppelte Zersetzung bereitet und dann in einem Platintiegel geschmolzen, gab zwei sehr von einander abweichende Resultate, was jedoch erst bemerkt wurde, als die Substanz bereits weggeworfen war. In der fünften und letzten Gruppe werden die *Salze* vereinigt, nämlich die salpetersauren  $\text{Az}^2\text{O}^5 + \text{R}^2\text{O}$  und  $\text{Az}^2\text{O}^5 + \text{RO}$ , die chlo-sauren  $\text{Cl}^2\text{O}^5 + \text{R}^2\text{O}$ , die phosphorsauren  $\text{P}^2\text{O}^5 + 2\text{R}^2\text{O}$  (*Pyrophosphates*);  $\text{P}^2\text{O}^5 + 2\text{PbO}$ ;  $\text{P}^2\text{O}^5 + \text{RO}$  (*Métaphosphates*), die arseniksauren  $\text{Ar}^2\text{O}^5 + \text{R}^2\text{O}$ ;  $\text{Ar}^2\text{O}^5 + 3\text{RO}$ , die schwefelsauren  $\text{SO}^3 + \text{R}^2\text{O}$ ;  $\text{SO}^3 + \text{RO}$ , die chromsauren, die boraxsauren  $\text{B}^2\text{O}^6 + \text{R}^2\text{O}$ ;  $\text{B}^2\text{O}^6 + \text{RO}$ ;  $\text{B}^2\text{O}^6 + 2\text{R}^2\text{O}$ ;  $\text{B}^2\text{O}^6 + 2\text{RO}$ , die scheelsauren, die Silicate und die kohlen-sauren  $\text{CO}^2 + \text{R}^2\text{O}$ ;  $\text{CO}^2 + \text{RO}$ . Bemerkt ist hierbei, daß das phosphorsaure Blei durch doppelte Zersetzung erhalten wurde, indem zu einer Lösung des phosphorsauren Natrons eine Lösung von essigsaurem Blei gesetzt, das Präcipitat mehrmals mit Wasser gekocht, auf dem Filtrum gewaschen und endlich in ei-



nem Platintiegel geschmolzen ward. Um beim doppeltarseniksauren Kali eine Zersetzung zu vermeiden, ward der dasselbe enthaltende Tiegel sofort nach dem Schmelzen vom Feuer entfernt. Die Bereitung des arseniksauren Bleies geschah durch Verbindung einer Auflösung des arseniksauren Natrons mit einer solchen des essigsauen Bleis; auf gleiche Weise wurde das schwefelsaure Blei aus der Zersetzung des essigsauen durch Schwefelsäure und der schwefelsaure Strontian aus der Zersetzung des salpetersauen durch Schwefelsäure erhalten. Endlich dienten zur Erhaltung des boraxsauren Bleis das Zusammenschmelzen gewöhnlicher Boraxsäure mit Silberglätte in einem Platintiegel, so wie zur Erzeugung des boraxsauren Kali's und Natrons das Zusammenschmelzen der erforderlichen Mengen Boraxsäure mit kohlensaurem Kali oder Natron in einem gleichen Tiegel.

Es scheint mir unnöthig, die einzelnen durch REGNAULT gefundenen Gröfsen, aus denen er die specifischen Wärmecapacitäten abgeleitet hat, hier mitzutheilen, vielmehr wird es genügen, die von ihm tabellarisch zusammengestellten Endresultate aufzunehmen, weil zu erwarten steht, daß diese einer künftig aufzufindenden Theorie als Grundlage dienen können. Die nachfolgende Tabelle ist durch sich selbst verständlich, nur muß bemerkt werden, daß die angegebenen Atomgewichte diejenigen sind, die im Allgemeinen als die richtigen angenommen werden, wobei ich die Genauigkeit der Angaben zu prüfen außer Stande bin. Endlich bedarf es kaum der Bemerkung, daß, wie oben, die spec. Wärme des Wassers als Einheit angenommen worden ist, die Producte aber diejenigen Gröfsen bezeichnen, die man durch die Multiplication der spec. Wärme in die Atomgewichte erhält.

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
<b>Erste Gruppe. Metallische Verbindungen.</b>				
1 At. Blei, 1 At. Zinn . .	0,04058 0,04087	0,04073	1014,9	41,34
1 At. Blei, 2 At. Zinn . .	0,04526 0,04487	0,04506	921,7	41,53
1 At. Blei, 1 At. Antimon	0,03877 0,03882	0,03880	1050,5	40,76
1 At. Wismuth, 1 At. Zinn	0,04024 0,03977	0,04000	1032,8	41,31
1 At. Wismuth, 2 At. Zinn	0,04500 0,04507	0,04504	933,7	42,05
1 At. Wismuth, 2 At. Zinn, 1 At. Antimon . . . .	0,04674 0,04567	0,04621	901,8	41,67
1 At. Wismuth, 2 At. Zinn, 1 At. Antimon, 2 At. Zink	0,05701 0,05612	0,05657	735,6	41,61
1 At. Blei, 2 At. Zinn, 1 At. Wismuth . . . . .	0,04512 0,04439	0,04476	1023,9	45,83
1 At. Blei, 2 At. Zinn, 2 At. Wismuth . . . . .	0,06077 0,06087	0,06082	1085,2	66,00
1 At. Quecksilber, 1 At. Zinn	0,07235 0,07353	0,07294	1000,5	72,97
1 At. Quecksilber, 2 At. Zinn	0,06591	0,06591	912,1	60,12
1 At. Quecksilber, 1 At. Blei	0,03824 0,03829	0,03827	1280,1	48,99

**Zweite Gruppe. Oxyde.****A. Oxyde R O.**

Bleioxyd, gepulvert . . .	0,05117 0,05119	0,05118	1394,5	71,34
geschmolzen . . .	0,05096 0,05074	0,05089	1394,5	70,94
Quecksilberoxyd . . . . .	0,05097 0,05149	0,05179	1365,8	70,74
Manganoxydul . . . . .	0,05210 0,15635	0,15701	445,9	70,01
Kupferoxyd . . . . .	0,15768 0,14201	0,14201	495,7	70,39
Nickeloxyd . . . . .	0,16278 0,16190	0,16234	469,6	76,21
calcinirt . . . . .	0,15890 0,15880	0,15885	469,6	74,60
Magniumoxyd . . . . .	0,24394	0,24394	258,4	63,03
Zinkoxyd . . . . .	0,12378 0,12657	0,12480	503,2	62,77
	0,12301 0,12582			

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
B. Oxyde $R^2 O^3$ .				
Eisenoxyd ( <i>fer oligiste</i> ) . . . . .	0,16658 0,16754 0,16672	0,16695	978,4	163,35
(Kolkothar wenig calcin.)	0,17569	0,17569	978,4	171,90
( . . . . . mehr calc.)	0,17167	0,17167	978,4	168,00
( . . . . . stark calc.)	0,16921 0,16707	0,16814	978,4	164,44
Arsenige Säure . . . . .	0,13072 0,12624 0,12663 0,12696	0,12786	1240,1	158,56
Chromoxyd . . . . .	0,18083 0,17809 0,17990	0,17960	1003,6	180,01
Vismuthoxyd . . . . .	0,06163 0,06065 0,06042	0,06053	2960,7	179,22
Antimonoxyd . . . . .	0,09111 0,08983 0,08932	0,09009	1912,9	172,34
Alumium (Demanthspath) . . . . .	0,19762	0,19762	642,4	126,87
(Sapphir) . . . . .	0,21863 0,21895 0,21440	0,21732	642,4	139,61

C. Oxyde $RO^2$ .				
Phosphorsäure . . . . .	0,09382 0,09328 0,09268	0,09326	935,3	87,23
Titansäure (künstlich) . . . . .	0,17227 0,17101	0,17164	503,7	86,45
(Rutil) . . . . .	0,17028 0,17036	0,17032	503,7	85,79
Antimonige Säure . . . . .	0,09579 0,09431 0,09596	0,09535	1006,5	95,92

D. Oxyde $RO^3$ .				
Phosphorsäure . . . . .	0,07963 0,08003	0,07983	1483,2	118,38
Molybdänsäure . . . . .	0,13705 0,12775	0,13240	898,5	118,96
Siliciumsäure . . . . .	0,19196 0,19045 0,19163	0,19132	577,5	110,48



Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
Boraxsäure . . . . .	0,23872 0,23615	0,23743	436,0	103,52

## E. Complexe Oxyde.

Magneteisen . . . . .	0,16686 0,16872	0,16780	1417,6	237,57
-----------------------	--------------------	---------	--------	--------

## Dritte Gruppe. Sulfüren.

## A. Sulfüren R S.

Magnetkies . . . . .	0,13532 0,13674 0,13570 0,13504	0,13570	540,4	73,33
Schwefelnickel . . . . .	0,12804 0,12820 0,12814	0,12813	570,8	73,15
Schwefelkobalt . . . . .	0,12581 0,12443	0,12512	570,0	71,34
Schwefelzink . . . . .	0,12305 0,12300	0,12303	604,4	74,35
Schwefelblei . . . . .	0,05086 0,05107 0,05065	0,05086	1495,6	76,00
Schwefelquecksilber . . . . .	0,05137 0,05149 0,05067 0,05116	0,05117	1467,0	75,06
Einfach Schwefelzinn . . . . .	0,08408 0,08322	0,08365	936,5	78,34

B. Sulfüren R<sup>2</sup> S<sup>3</sup>.

Schwefelantimon . . . . .	0,08462 0,08344	0,08403	2216,4	186,21
Schwefelwismuth . . . . .	0,06038 0,05965	0,06002	3264,2	195,90

C. Sulfüren R S<sup>2</sup>.

Schwefelkies (doppelt Schwefeleisen) . . . . .	0,12927 0,13079 0,12969 0,13061	0,13009	741,6	96,45
Doppelt Schwefelzinn . . . . .	0,11788 0,12076	0,11932	1137,7	135,66
Schwefelmolybdän . . . . .	0,12337 0,12172 0,12493	0,12334	1001,0	123,46

# Nachtrag zur specifischen Wärmecapacität. 1171

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
D. Sulfüren $R^2 S$ .				
Schwefelkupfer . . . . .	0,12165 0,12121 0,12068	0,12118	992,0	120,2
Schwefelsilber . . . . .	0,07467 0,07411 0,07533 0,07419			
		0,07460	1553,0	115,86
E. Complexe Sulfüren.				
Magnetkies . . . . .	0,16095 0,15948	0,16023	...	...
Vierte Gruppe. Chlorüren, Bromüren, Iodüren, Fluorüren.				
A. Chlorverbindungen $R^2 Cl^2$ .				
Chlornatrium . . . . .	0,21362 0,21440	0,21401	733,5	156,97
Chlorkalium . . . . .	0,17448 0,17142			
Salb-Chlor-Quecksilber . . . . .	0,05213 0,05196	0,05205	2974,2	154,80
Einfach-Chlor-Kupfer . . . . .	0,13929 0,13725			
Chlorsilber . . . . .	0,09084 0,09157 0,09086	0,09109	1794,2	163,42
B. Chlorverbindungen $R Cl^2$ .				
Chlorbaryum . . . . .	0,08891 0,09023	0,08957	1299,5	116,44
Chlorstrontium . . . . .	0,11972 0,12008			
Chlorcalcium . . . . .	0,16453 0,16385	0,16420	698,6	114,72
Chlormagnium . . . . .	0,19460 0,19460			
Chlorblei . . . . .	0,06623 0,06643 0,06656	0,06641	1737,1	115,35
Doppelt-Chlorquecksilber . . . . .	0,06957 0,06821			
Chlorzink . . . . .	0,13618 0,13618			
Doppelt-Chlorzinn . . . . .	0,10192 0,10131	0,10161	1177,9	119,59
Chlormangan . . . . .	0,14335 0,14175			

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
C. Flüchtige Chloride $R Cl^4$ .				
Doppelt-Chlorzinn . . . . .	0,14705 0,14813	0,14759	1620,5	239,18
Doppelt-Chlor-Titan . . . . .	0,18675 0,19028 0,18732			
		0,19145	1188,9	227,63
D. Flüchtige Chloride $R^2 Cl^6$ .				
Dreifach-Chlor-Arsenik . . . . .	0,17478 0,17603 0,17730	0,17604	2267,8	399,26
Dreifach-Chlor-Phosphor . . . . .	0,21114 0,20730			
		0,20922	1720,1	359,86
A. Bromüren $R^2 Br^2$ .				
Bromkalium . . . . .	0,11347 0,11297	0,11322	1468,2	166,21
Bromsilber . . . . .	0,07278 0,07422 0,07473			
		0,07391	2330,0	173,31
Bromnatrium . . . . .	0,13872 0,13812	0,13842	1269,2	175,65
B. Bromüren $R Br^2$ .				
Bromblei . . . . .	0,05393 0,05357 0,05243 0,05313	0,05326	2272,8	121,00
A. Iodüren $R^2 I^2$ .				
Iodkalium . . . . .	0,08199 0,08114 0,08203 0,08248	0,08191	2068,2	169,38
Iodnatrium . . . . .	0,08701 0,08667	0,08684	1869,2	162,30
Halb-Iod-Quecksilber . . . . .	0,03967 0,03930	0,03949	4109,3	162,34
Iodsilber . . . . .	0,06147 0,06158 0,06173	0,06159	2929,9	180,5
Halb-Iodkupfer . . . . .	0,06580 0,07159	0,06869	2369,7	162,81
B. Iodüren $R I^2$ .				
Iodblei . . . . .	0,04269 0,04274 0,04258	0,04267	2872,8	122,54
Iodquecksilber . . . . .	0,04115 0,04176 0,04301	0,04197	2844,1	119,36



# Nachtrag zur specifischen Wärmecapacität. 1173

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
Fluorüren $RF^{12}$ .				
Fluorcalcium . . . . .	0,21458 0,21456 0,21562	0,21492	489,8	105,31
calcinirt . . . . .	0,21686			

## Fünfte Gruppe. Salze.

### A. Salpetersaure $Az^2O^5 + R^2O$ .

Salpeters. Kali . . . . .	0,23746 0,24004	0,23875	1266,9	302,49
Salpeters. Natron . . . . .	0,27856 0,27786			
Salpeters. Silber . . . . .	0,14352	0,14352	2128,6	305,55

### Salpetersaure $Az^2O^5 + R^2O$ .

Salpeters. Baryt . . . . .	0,15212 0,15244	0,15228	1633,9	248,83
----------------------------	--------------------	---------	--------	--------

### B. Chlorsaure Salze $Cl^2O^5 + R^2O$ .

Chlorsaures Kali . . . . .	0,20990 0,20922	0,20956	1532,4	321,04
----------------------------	--------------------	---------	--------	--------

### C. Phosphorsaure Salze $P^2O^5 + 2R^2O$ (Pyrophosphates).

Phosphors. Kali . . . . .	0,19179 0,19025	0,19102	2072,1	395,79
Phosphors. Natron . . . . .	0,22868 0,22798			

### Phosphorsaure Salze $P^2O^5 + 2RO$ .

Phosphors. Bleioxyd . . . . .	0,08150 0,08265	0,08208	3681,3	302,14
-------------------------------	--------------------	---------	--------	--------

### Metaphosphorsaure Salze $P^2O^5 + RO$ .

Metaphosphors. Kalk . . . . .	0,19822 0,20025	0,19923	1248,3	248,64
-------------------------------	--------------------	---------	--------	--------

### Phosphorsaure Salze $P^2O^5 + 3RO$ .

Anderthalb-phosphors. Bleioxyd . . . . .	0,07951 0,08013	0,07982	4985,8	397,96
--	--------------------	---------	--------	--------

### D. Arseniksaure Salze $Ar^2O^5 + R^2O$ .

Arseniksaures Kali . . . . .	0,15696 0,15357 0,15840	0,15631	...	...
------------------------------	-------------------------------	---------	-----	-----

### Arseniksaure Salze $Ar^2O^5 + 3PbO$ .

Arseniksaures Blei . . . . .	0,07231 0,07329	0,07280	5623,5	409,37
------------------------------	--------------------	---------	--------	--------

### E. Schwefelsaure Salze $SO^3 + R^2O$ .

Schwefels. Kali . . . . .	0,19034 0,18987	0,19010	1091,1	207,40
Schwefels. Natron . . . . .	0,23143 0,23087			

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atom- gewicht	Pro- duct
Schwefelsaure Salze $\text{SO}_3 + \text{RO}$ .				
Schwefels. Baryt . . . .	0,11293 0,11276	0,11285	1458,1	164,54
Schwefels. Strontian . . . .	0,14331 0,14227	0,14279	1148,5	164,01
Schwefels. Blei . . . . .	0,08734 0,08711	0,08723	1895,7	165,39
Schwefels. Kalk . . . . .	0,19656	0,19656	857,2	168,49
Schwefels. Magnesia . . . .	0,22159	0,22159	759,5	168,30
F. Chromsaure Salze.				
Chromsaures Kali . . . . .	0,18493 0,18517	0,18505	1241,7	229,83
Doppelt-chroms. Kali . . . .	0,18899 0,18975	0,18937	1893,5	358,67
G. Boraxsaure Salze $\text{B}_2\text{O}_6 + \text{R}_2\text{O}$ .				
Boraxsaures Kali . . . . .	0,21932 0,22018	0,21975	1461,9	321,27
Boraxsaures Natron . . . . .	0,23758 0,23888	0,23823	1262,9	300,88
Desgleichen $\text{B}_2\text{O}_6 + \text{RO}$ .				
Boraxsaures Blei . . . . .	0,11441 0,11377	0,11409	2266,5	258,60
Desgleichen $\text{B}_2\text{O}_6 + 2\text{R}_2\text{O}$ .				
Boraxsaures Kali . . . . .	0,20551 0,20405	0,20478	1025,9	219,52
Boraxsaures Natron . . . . .	0,25683 0,25734	0,25709	826,9	212,60
Desgleichen $\text{BO}_6 + 2\text{RO}$ .				
Boraxsaures Blei . . . . .	0,09004 0,09088	0,09046	1830,5	165,54
H. Scheelsaure Salze.				
Wolfram . . . . .	0,09738 0,09823	0,09780	...	...
I. Silicate.				
Zirkon . . . . .	0,14561 0,14555	0,14558	...	...
K. Kohlensaure Salze $\text{CO}_2 + \text{R}_2\text{O}$ .				
Kohlensaures Kali . . . . .	0,21563 0,21683	0,21623	865,0	187,04
Kohlensaures Natron . . . . .	0,27261 0,27289	0,27275	666,0	181,65

# Nachtrag zur specifischen Wärmecapacität. 1175

Substanzen	Specif. Wärme	Mittel	Atomgewicht	Product
Desgleichen $\text{CO}^2 + \text{RO.}$				
Island. Doppelspath . . . . .	0,20737			
	0,21078			
	0,20750			
	0,20865	0,20858	631,0	131,61
	0,20942			
	0,20829			
	0,20793			
Arragonit . . . . .	0,20934			
	0,21020			
	0,20806	0,20850	631,0	131,56
	0,20769			
	0,20720			
Weißer sal. Marmor . . . . .	0,21656			
	0,21465			
	0,21571	0,21585	631,0	136,20
	0,21710			
	0,21522			
Brauer sal. Marmor . . . . .	0,21016			
	0,20963	0,20989	631,0	132,45
Weisse Kreide . . . . .	0,21401			
	0,21569	0,21485	631,0	135,57
Kohlens. Baryt . . . . .	0,11008			
	0,11068	0,11038	1231,9	135,99
Kohlens. Strontian . . . . .	0,14539			
	0,14428	0,14483	922,3	133,58
Kohlens. Eisen . . . . .	0,19386			
	0,19303	0,19345	714,2	138,16
Kohlens. Blei . . . . .	0,08596	0,08596	1669,5	143,55
Dolomit . . . . .	0,21661			
	0,21824	0,21743	582,2	126,59

Die beiden letzten Substanzen waren etwas unrein.

REGNAULT läßt auf die Erzählung seiner Versuche noch einige Betrachtungen folgen, die für die Theorie von Wichtigkeit sind und hier nicht übergangen werden dürfen. Zuerst eignen sich bei Körpern von ähnlicher chemischer Zusammensetzung sehr übereinstimmende Producte ihrer Atomgewichte in die specifischen Wärmen, wie sich durch den bloßen Anblick der tabellarischen Zusammenstellung von selbst herausstellt. Betrachten wir zuerst in der ersten Abtheilung die Metallverbindungen, so zeigen diejenigen, deren Schmelzpunct hoch über dem Siedepuncte des Wassers liegt, die nämlichen Producte ihrer specifischen Wärme in das Atomgewicht, als die Metalle



selbst; liegt aber ihr Schmelzpunct niedriger, so wächst um so mehr dieses Product, als sie bei geringerer Wärme schmelzen oder mindestens weich werden. In der zweiten Abtheilung weicht unter den Oxyden mit einem Atome Sauerstoff bloß das Nickeloxyd von den übrigen ab, weil es wegen seiner Lockerheit Wasser einsog, eine Eigenschaft, die es durch stärkeres Calciniren schon zum Theil verlor. Gilt dieses als Grund der Abweichung, so sind bei diesen Oxyden *die specifischen Wärmecapacitäten ihren Atomgewichten umgekehrt proportional*, ein Gesetz, welches sich bei allen gleichartigen Verbindungen zeigt. Eine Ausnahme hiervon machen die Bittererde und das Zinkoxyd, welche beide einen vollständigen Isomorphismus zeigen und diese Analogie auch hier beibehalten. Die unter der Reihe B vereinten Oxyde zeigen weniger Uebereinstimmung; wenn man aber berücksichtigt, daß das Chromoxyd wegen seiner Lockerheit Wasser einsog, wodurch seine specifische Wärme zu groß wurde, und wenn man den Demantspath und Sapphir ausschließt, so fallen die größten Abweichungen weg. Auch bei den unter C und D vereinten Oxyden zeigt sich im Ganzen dieses Gesetz, mindestens läßt sich nicht verkennen, daß diejenigen Oxyde, welche zu einer und derselben chemischen Formel gehören, sich unter dieses Gesetz bringen lassen, die hervortretenden Abweichungen aber hält REGNAULT vorzüglich für Folgen des ungleichen Aggregatzustandes; denn daß auch dieser einen Einfluß auf die specifische Wärme habe, geht unverkennbar aus der Veränderung derselben hervor, die durch ihre Calcination hervorgerufen wird. Unter den zur dritten Gruppe vereinten Schwefelverbindungen zeigen die unter A genannten das Gesetz sehr augenfällig, von den übrigen kann man weiter nichts sagen, als daß ähnliche Verbindungen auch mehr oder minder ein gleiches Verhalten ihrer specifischen Wärmecapacitäten zeigen. Ebendieses findet nach REGNAULT auch bei den Verbindungen der vierten Gruppe statt, vorausgesetzt, daß die Gründe, die ihn veranlaßten, die genannten Substanzen zu vereinigen, als genügend erscheinen. Vergleicht man die Resultate der fünften Gruppe unter einander, so führt auch dieses zu einem ähnlichen Resultate, welches auf folgende Weise ausgedrückt werden kann: *Bei zusammengesetzten Körpern, welche das nämliche elektronegative Element enthalten und gleiche Mengen der Atome in sich vereinigen, stehn die spe-*

*specifischen Wärmecapacitäten im umgekehrten Verhältniß der Atomgewichte.* Allerdings ist dieses Gesetz nicht absolut scharf und stimmt nicht vollständig mit der Erfahrung überein, allein die Abweichung beträgt nur etwa  $\frac{1}{10}$  oder höchstens  $\frac{1}{5}$ . Es lassen sich endlich auch diejenigen Verbindungen unter einander vergleichen, welche verschiedene elektronegative Elemente enthalten, und es zeigt sich dann bei diesen gleichfalls eine gewisse Uebereinstimmung, die zu folgendem Gesetze führt: *Bei allen zusammengesetzten Körpern, in denen gleiche Atomengen vereinigt und welche von einer ähnlichen chemischen Zusammensetzung sind, stehn die specifischen Wärmecapacitäten im umgekehrten Verhältnisse der Atomgewichte.* Das oben vielfach ventilirte *Dulong'sche Gesetz* kann als ein dem oben genannten allgemeinen speciell zugehöriges betrachtet werden, die Erfahrung bestätigt dasselbe innerhalb der nämlichen Grenzen, worin dieses allgemeine als begründet erscheint. Die specifische Wärme der Körper kann betrachtet werden als zusammengesetzt aus der specifischen Wärme an sich und derjenigen latenten, welche durch das Volumen derselben bedingt wird, wobei aber die eigentliche specifische Wärme einen so überwiegenden Theil ausmacht, daß ihre Wirkung nicht ganz verborgen bleiben kann. Bei den Versuchen tritt außerdem der Umstand hindernd ein, daß die specifischen Wärmen alle zwischen den nämlichen Thermometergraden bestimmt werden, statt daß man die für jeden Körper am meisten geeigneten Temperaturen wählen müßte, z. B. diejenigen, bei denen diese Körper die größte Analogie ihrer chemischen und physikalischen Eigenschaften darbieten und den vollständigsten Isomorphismus zeigen. Vorzüglich ist auch die leichtere Schmelzbarkeit der Körper und die Art ihrer Aggregatform von sehr bedeutendem Einfluß.

Es ist oben (§. 437) ausführlich von den so sehr abweichenden Resultaten gehandelt worden, welche die Versuche zur Bestimmung der specifischen Wärme des *Kohlenstoffs* gegeben haben, und namentlich von den Bemühungen, welche **DE LA RIVE** und **MARCE**T darauf verwandten, diese GröÙe mit möglichster Schärfe zu ermitteln. **REGNAULT** unterwarf dieses Problem einer abermaligen genauen Untersuchung, und bestimmte die specifische Wärme folgender Substanzen.

1) Holzkohle, vorläufig mit Säure behandelt und dann stark calcinirt.

2) Thierische Kohle, durch Säuren gereinigt und dann zum Weifsglühn erhitzt. Sie enthielt eine merkliche Quantität Asche, und um sie zu binden, wurde sie mit Oel benetzt und nachher nochmals geglüht.

3) Coke aus der englischen Cannelkohle; sie enthielt 4,5 Procent Asche.

4) Coke von der Kohle aus den Minen zu Rive de Gien; sie enthielt 2,5 Procent Asche.

5) Coke aus dem Anthracit von Wallis; sie enthielt 3 Procent Asche.

6) Kohle, bereitet aus dem Anthracit von Philadelphia; sie enthielt 5,8 Procent Asche.

7) Natürlicher Graphit.

8) Graphit aus einem Hohofen, gereinigt durch Säuren.

9) Metalloidische Kohle aus einer Gasbereitungsröhre.

10) Diamant.

Die erhaltenen Resultate sind in folgender Tabelle zusammengestellt.

Kohlenarten	Specif. Wärme	Mittel
Thierische Kohle . . . . .	0,26085	0,26085
Holzkohle . . . . .	0,24150	0,24150
Coke aus der Cannelkohle . . .	0,20307	0,20307
Desgleichen aus Steinkohle . .	0,20171	0,20085
	0,20001	
Kohle aus Anthracit von Wallis .	0,20338	0,20171
	0,20007	
— — — von Philadelphia	0,20156	0,20100
	0,20064	
	0,20081	0,20187
Graphit, natürlicher . . . . .	0,20187	
— aus einem Hohofen . .	0,19815	0,19702
	0,19590	
— aus einer Gasbereitungsröhre	0,20360	0,20360
Diamant — — — —	0,14809	0,14687
	0,14580	
	0,14614	
	0,14738	
	0,14781	
	0,14600	

Berücksichtigt man auch den geringen Einfluss, welchen die wenige beigemischte Asche äußern konnte, so liefern dennoch die Versuche sehr ungleiche Werthe für die verschiedenen Ag-



Aggregatformen der Kohle. Die specifische Wärme zeigt sich am häufigsten bei der Holzkohle und der thierischen Kohle, was zum Theil ihrer Porosität zuzuschreiben ist; die übrigen Kohlenarten haben sehr nahe übereinstimmende Gröfsen, am meisten aber weicht der Diamant ab. Man ersieht hieraus deutlich, dafs die specifische Wärme der Kohle sehr abhängig von der Aggregatform, und der Dichtigkeit des Gefüges umgekehrt proportional ist<sup>1</sup>. REGNAULT's Hypothese, wonach der Kohlenstoff in seinen Verbindungen eine andere specifische Wärme haben soll, wird, wenn er für sich allein besteht, dürfte schwerlich allgemeinen Beifall finden. M.

## W ä r m e s a m m l e r .

Feuersammler, Condensator der Wärme; *Collector Caloris*; Collecteur du Feu.

Diesen Namen hat ein Apparat erhalten, welcher nach bekannten Principien construirt, jedoch von sehr untergeordnetem Nutzen ist, seinem Erfinder aber Veranlassung zur Aufstellung der abentheuerlichsten Hypothesen gegeben hat. Man wufste seit den ältesten Zeiten, dafs die Sonnenstrahlen in dunklen Körpern, worauf sie fallen, eine sehr grofse Wärme erzeugen (§. 54), und um die Gröfse dieser Wirkung zu messen, stellte DE SAUSURE (§. 50) seine bekannten Versuche mit dem *Heliothermometer* an, aus denen sich ergab, dafs durch Concentrirung der Sonnenstrahlen auch ohne Sammlungslinsen nicht blofs der Siedepunct des Wassers erreicht, sondern eine noch 9°,5 C. höhere Hitze erzeugt werden könne. Als dieses im Jahre 1783 durch Lavoisier bekannt geworden war, machte DU CARLA<sup>2</sup> die Beschreibung des genannten Apparates, seine damit angestellten Versuche und die Folgerungen bekannt, die er daraus ableiten zu können glaubte. Jener besteht aus einer beliebigen Anzahl gläserner Campanen oder Cylinder, die so dünn und durchsichtig wie möglich seyn sollen. Ihre Durchmesser und ihre Höhen sollen für jede folgende um 3 Linien wachsen, und sie werden über einander hohlen, dünnen, schwarz gefärbten abgestumpften Kegeln nach ihrer zunehmenden Gröfse über einander so gestürzt, dafs zwischen ihnen ein dünner, mit Luft erfüllter Zwischenraum bleibt. Die obere kleine Grundfläche des Kegels hat einen um 3 Linien kleineren Durchmesser, als die kleinste Campane, die untere grofse desselben übertrifft den der gröfsten um ebenso

1 Dürfen die hier gegebenen Resultate als hinlänglich genau gelten, liesse sich aus den Wärmecapacitäten und den genau bestimmten Dichtigkeiten vielleicht das Gesetz der Anhäufung der Wärme zwischen den Molecülen zum Abstände der Molecüle unter einander finden.

2 Journal de Paris 1784. N. 81. Journal général de France. 1784. Mai. Feu complet. à Paris 1785. 8. Lichtenberg's Magazin für d. Neugierigen aus d. Phys. u. Naturgesch. Th. II. St. 4. S. 118.

viel, wodurch dann die engen Zwischenräume zwischen den übereinander gestülpten Campanen leicht erhalten werden. Auf diesen wesentlichen Theilen gehören zum Apparate noch Kappen, Deckel, eine auf der kleineren Grundfläche des Kegels liegende Halbkugel, ein aus Planspiegeln zusammengesetzter Büffon'scher Hohlspiegel u. s. w. In der Richtung von Nord nach Süd geht durch das ganze System der Campanen eine feine Gallerie, die bis an die massive Halbkugel reicht, und möglichst viele Oeffnungen hat, um diejenigen Körper hinzulegen, an welche die erzeugte Wärme einwirken soll.

Dem hellen Sonnenschein eines Frühlingstages ausgesetzt soll dieser Apparat eine solche Menge Wärme sammeln, daß dadurch ein Kessel voll Eis von mehr als einer Toise im Durchmesser geschmolzen werde, ein Resultat, welches gewiß nicht aus einer scharfen Berechnung hervorgegangen ist. Er soll ferner nicht bloß dazu dienen, die Wärme der Sonnenstrahlen zu sammeln, sondern auch die eines hellen Küchenfeuers, und hierdurch eine Ersparung von Brennmaterial erzielt werden. Um dieses zu erreichen, giebt DU CARLA noch verschiedene Modificationen seines Apparates an, die im Allgemeinen darauf hinauskommen, daß man die strahlende Wärme auf ein System von abwechselnd dünnen und dichten Körpern fallen läßt.

Die kaum verständliche Theorie dieser Erscheinungen beruht hauptsächlich auf dem Satze, daß sich die Wärme an Flächen, wo sich zwei verschiedene Körper berühren, im Verhältniß der Dichten dieser Körper mittheilen soll. Da aber das Glas ungefähr 2000mal dichter ist, als die Luft, so läßt sich annehmen, daß bei gleicher Temperatur das Glas in gleichem Raume eine 2000mal größere Wärmemenge, als die Luft enthalte. Wenn sich also Wärme an einer Fläche mittheilt, wo Glas und Luft sich berühren, so theilt das Glas der Luft 2000 Grade mit, indem es nur einen einzigen verliert, die Luft hingegen theilt dem Glase nur  $\frac{1}{2000}$ stel Grad mit, indem sie einen Grad verliert. Hiernach nimmt der Apparat so viele Wärme an, als wenn er ganz aus Glas bestände, weil seine ganze Masse aus 2000 Theilen Glas und nur einem Theil Luft besteht, verliert aber nur so viel, als wenn er ganz aus Luft bestände, weil er rücksichtlich der Räume zwischen den Campanen aus Luft besteht. Seine Mittheilung an die äußere Luft wird also 2000mal geringer seyn, als wenn er ganz aus Luft bestände, oder, was dasselbe ist, die abwechselnden Glocken von Glas und Luft berühren sich in 2000mal wenigern Puncten, als wenn der ganze Apparat aus massivem Glase bestände, und die gesammte Wärmemenge hat also 2000mal weniger Wege, sich von der Mitte nach der Oberfläche fortzupflanzen. M.

Fig. 3.

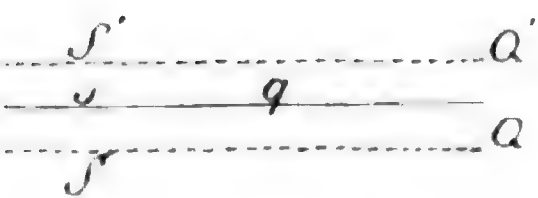
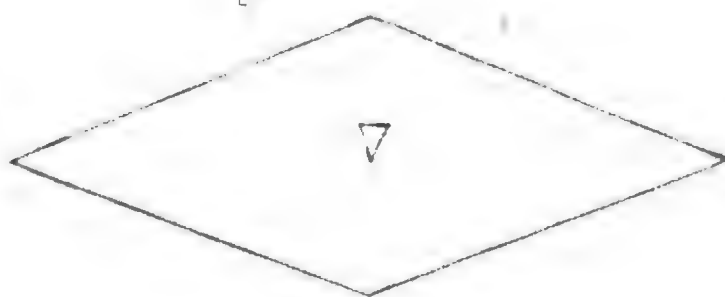


Fig. 7.

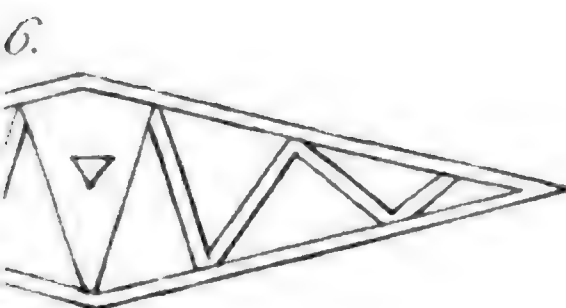
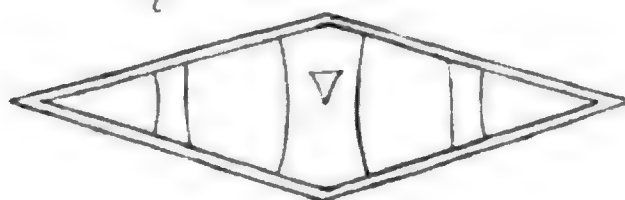


Fig. 9.

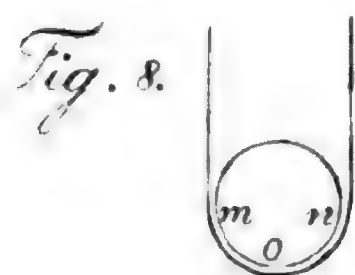
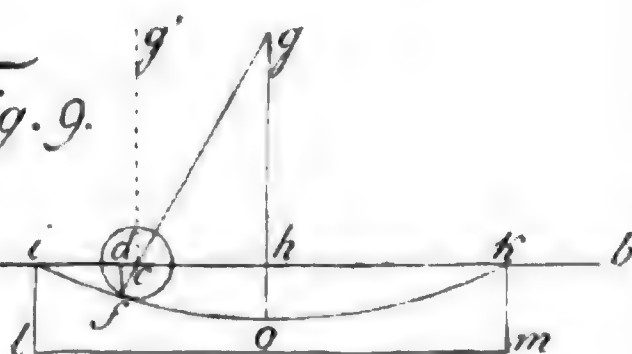


Fig. 14.

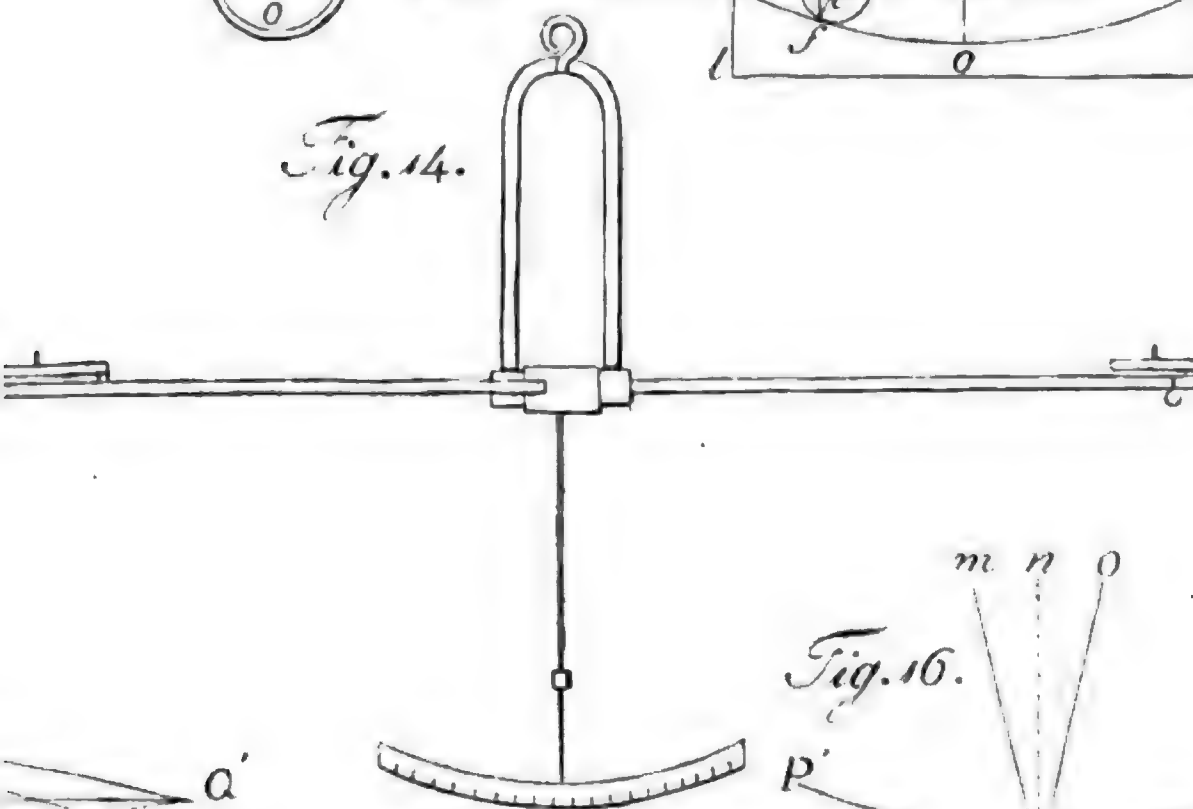
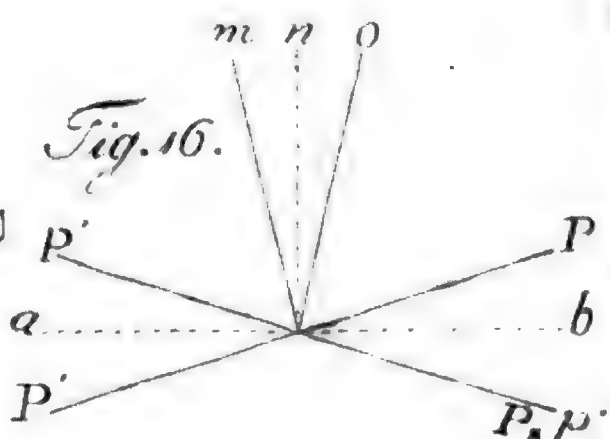
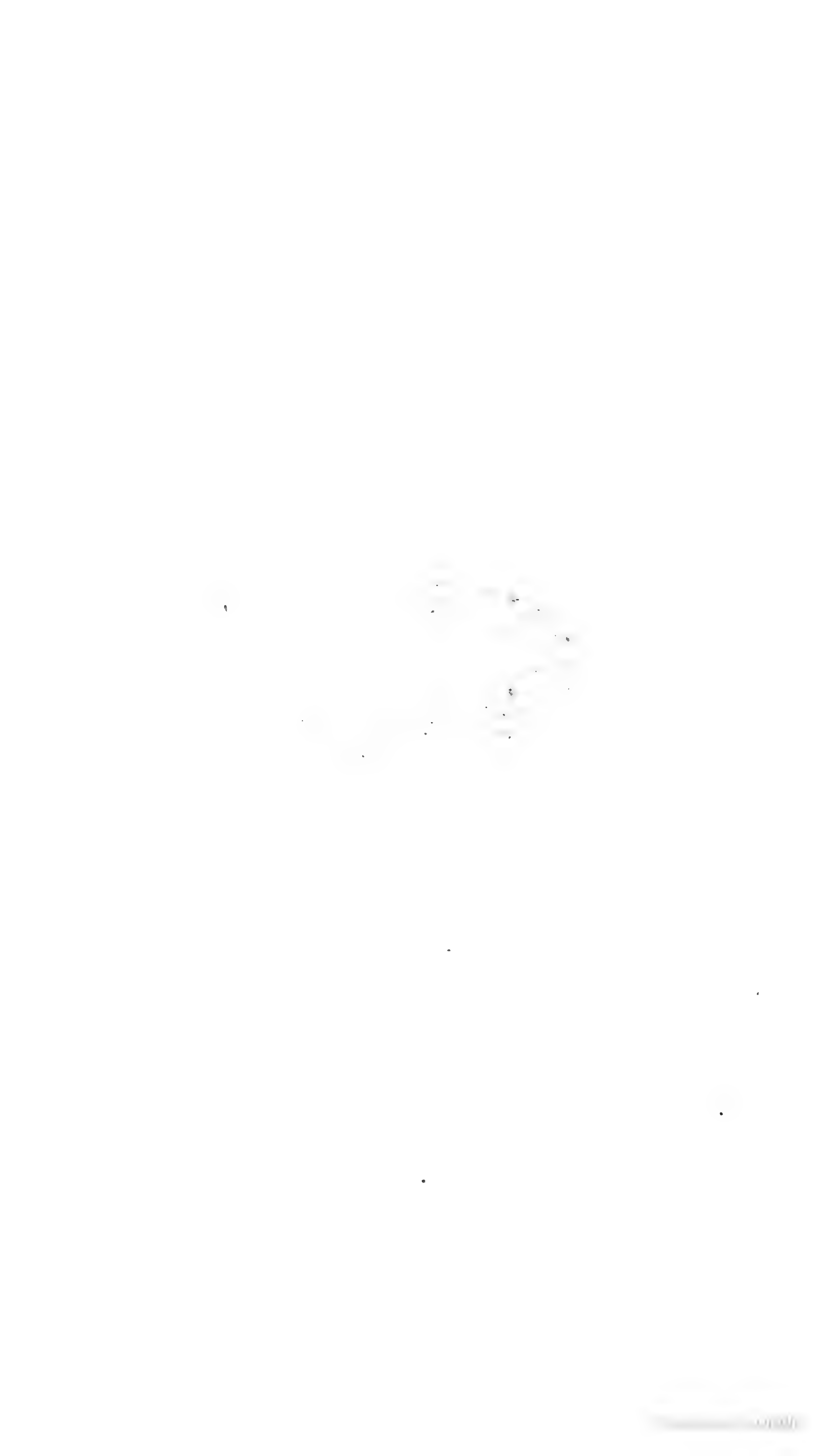


Fig. 16.







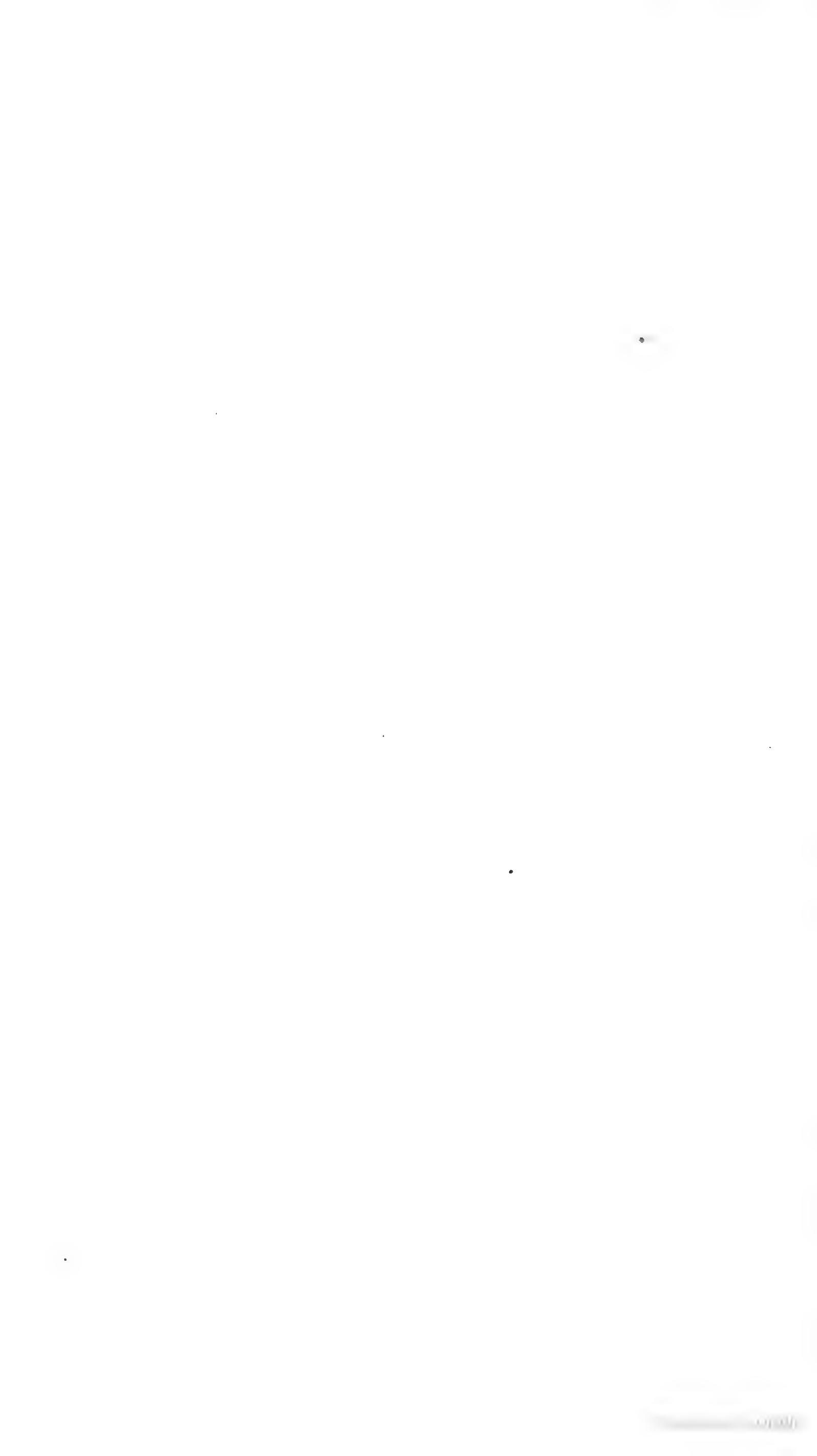






Fig. 23.

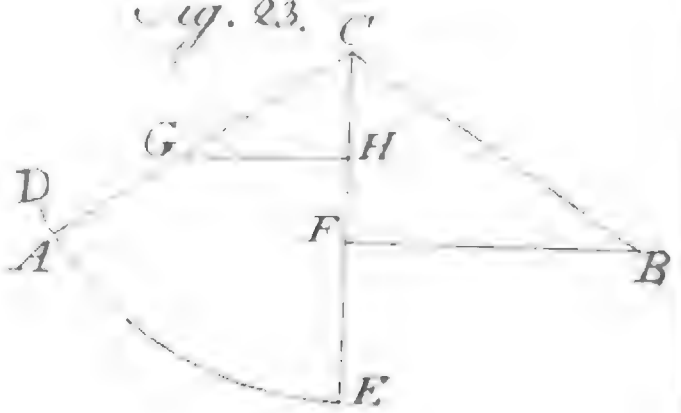


Fig. 22.

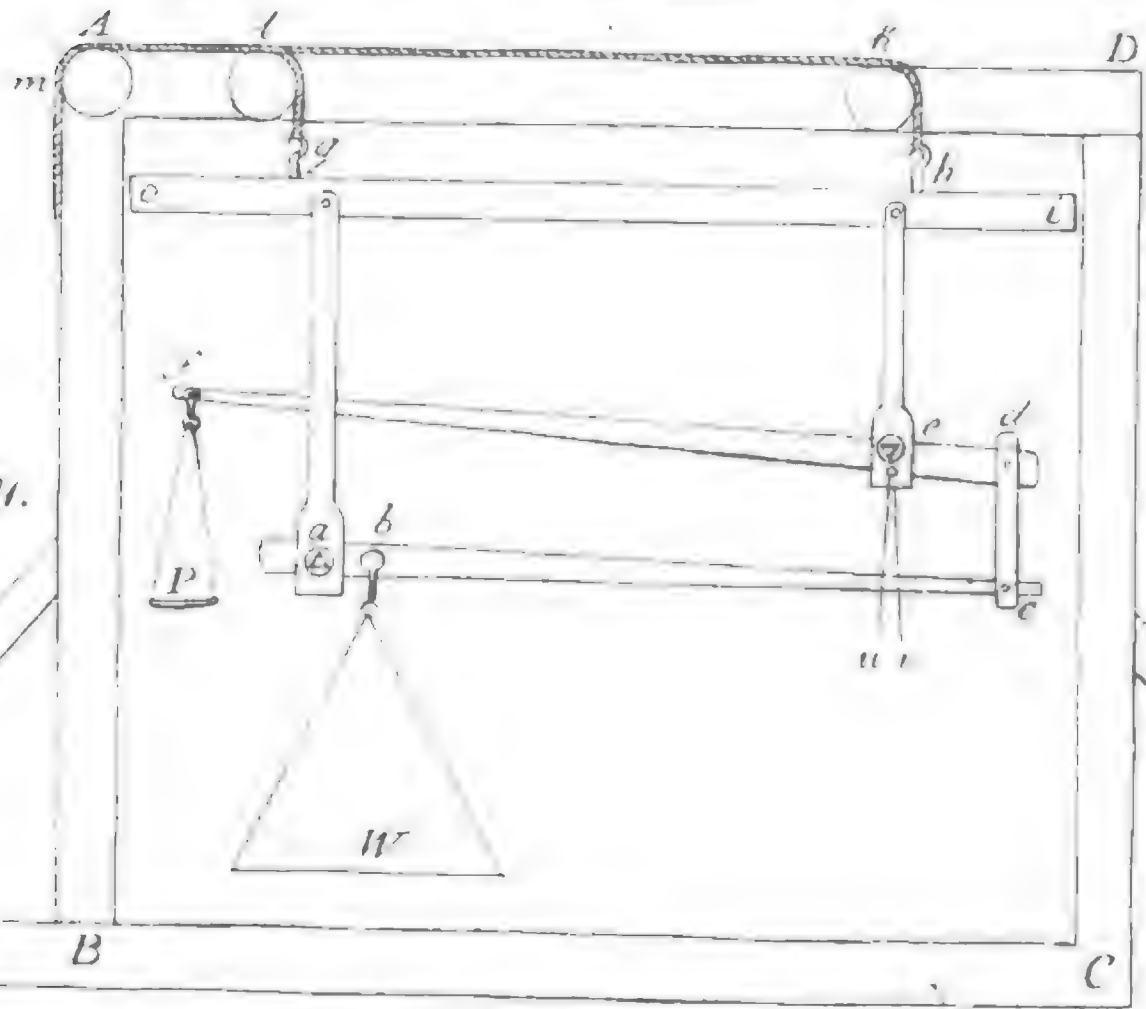
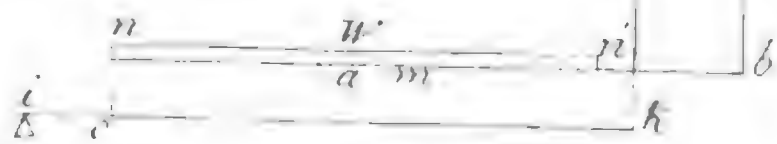
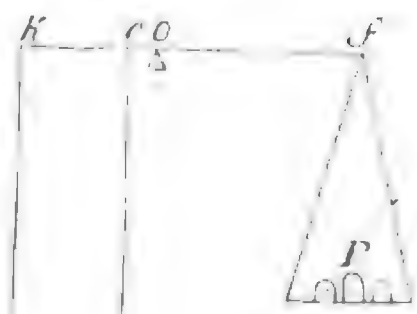
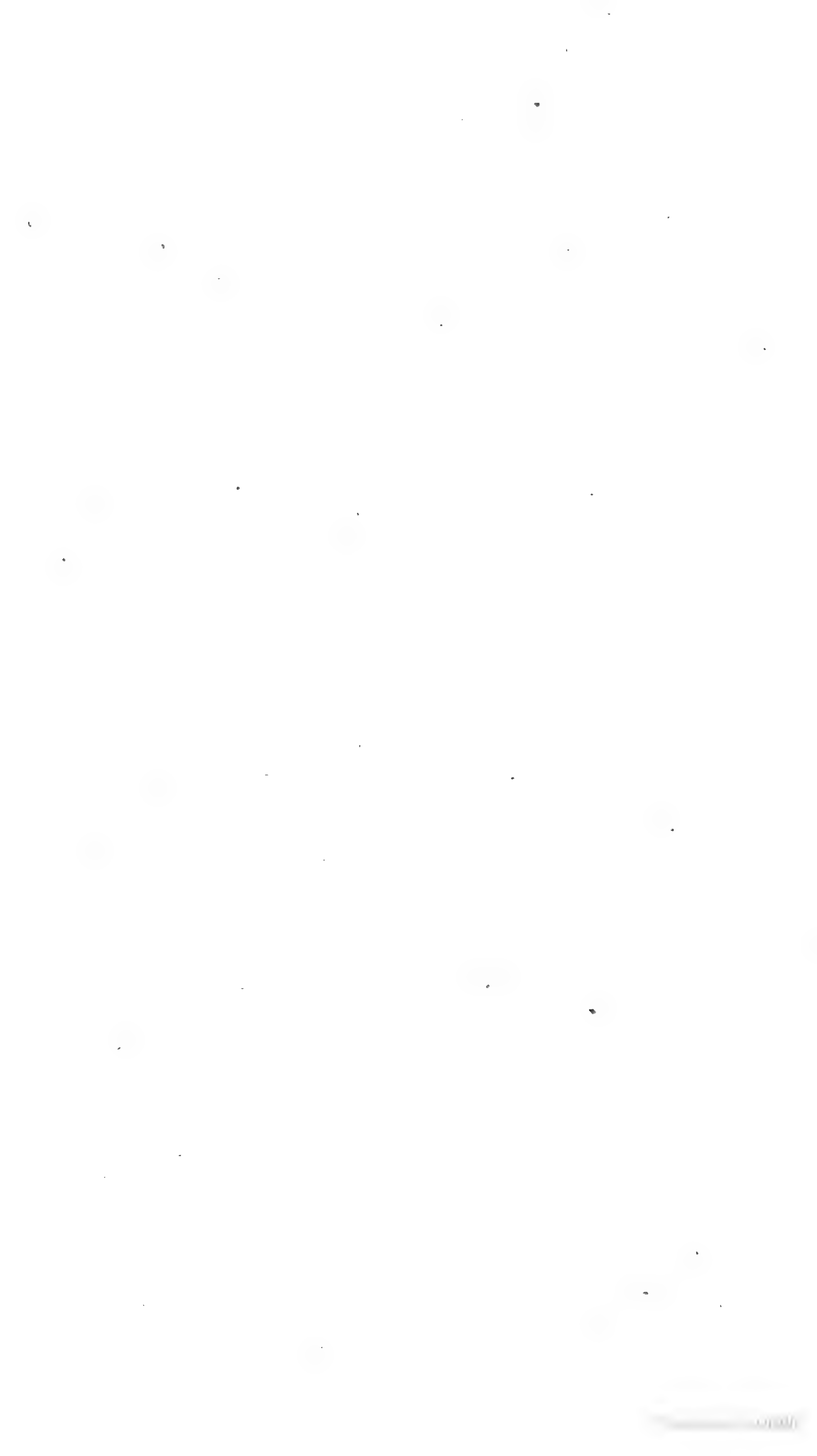
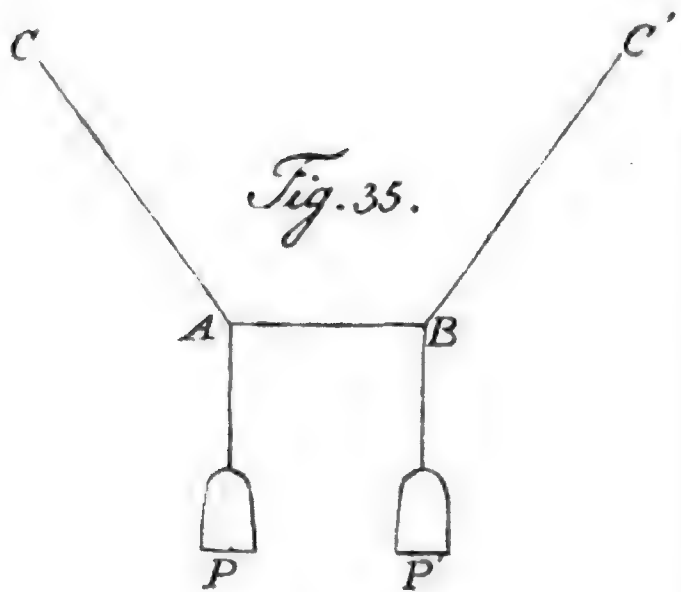
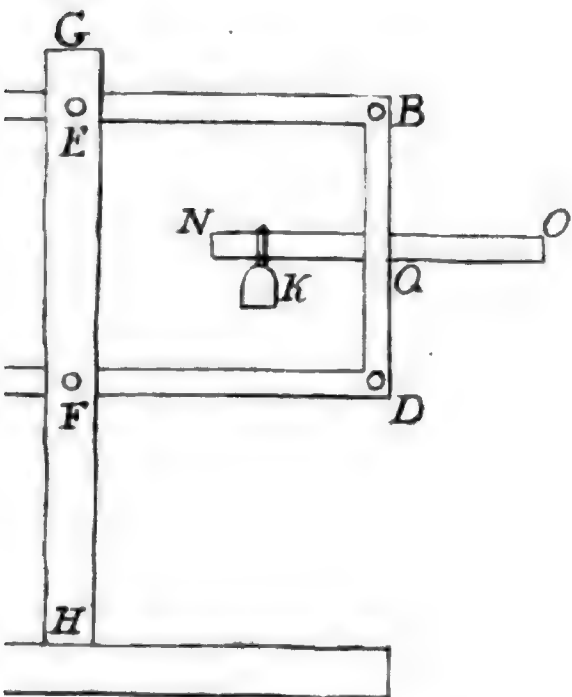
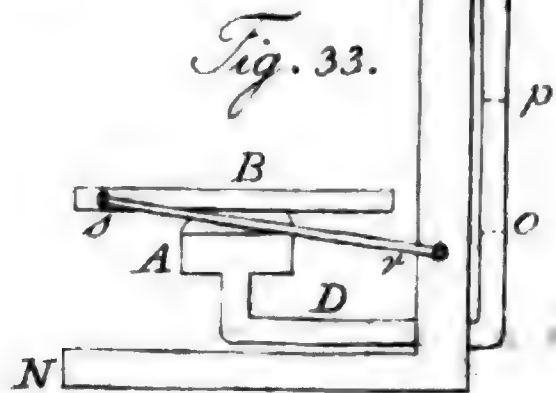
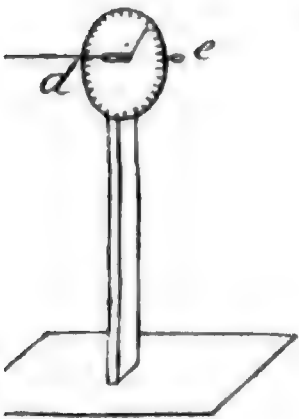
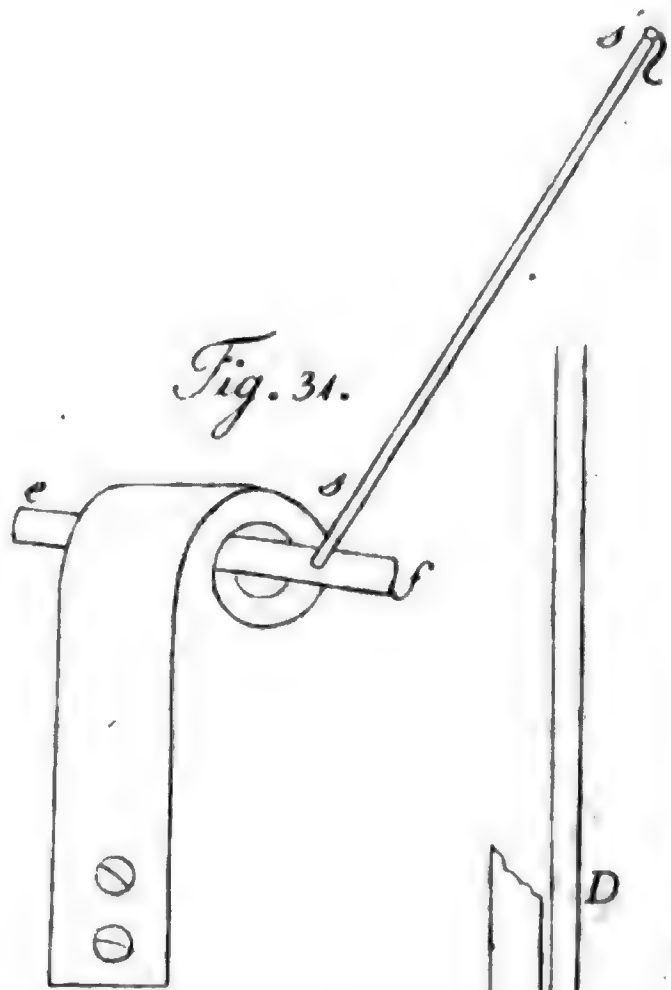
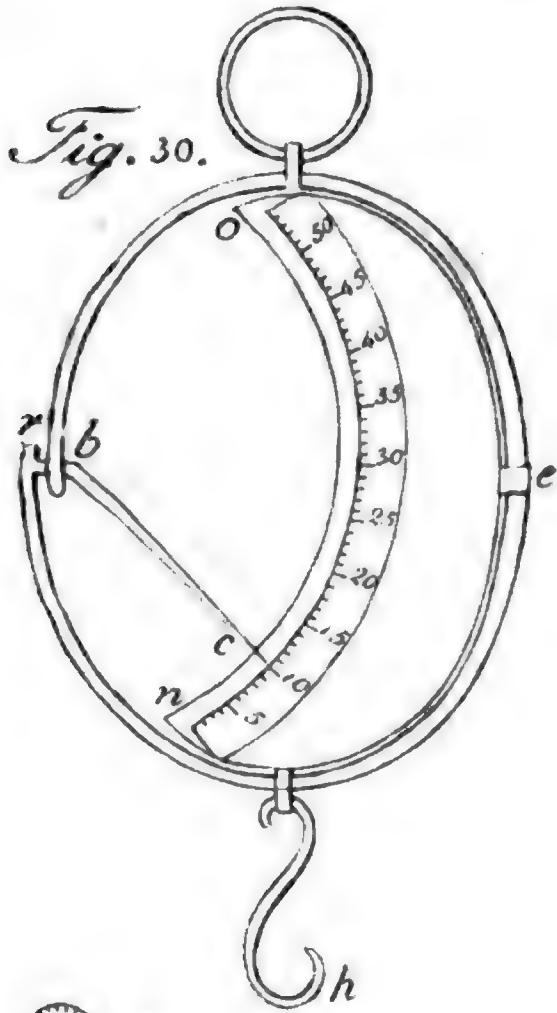


Fig. 21.

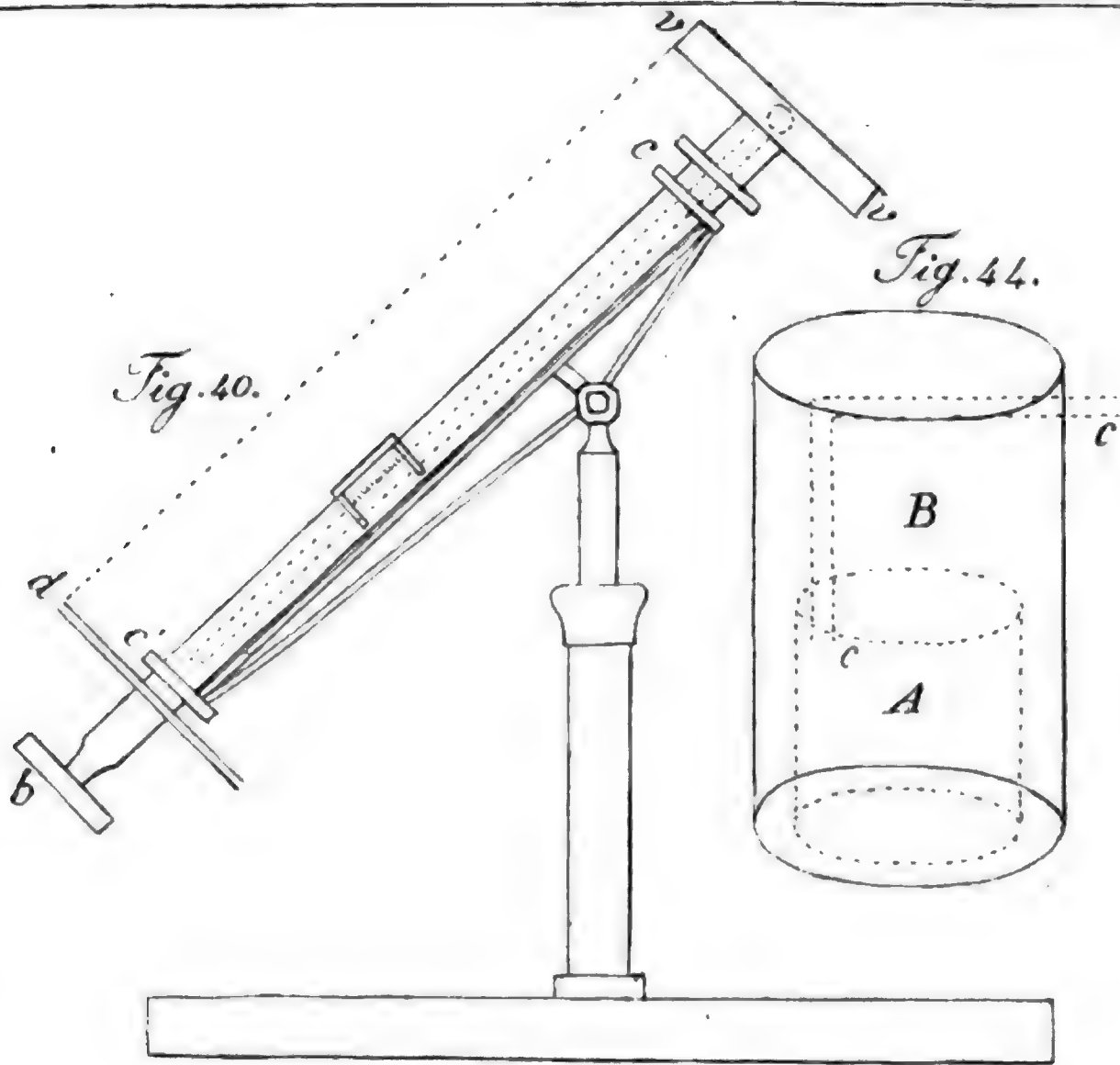
Ant. Harder sc.



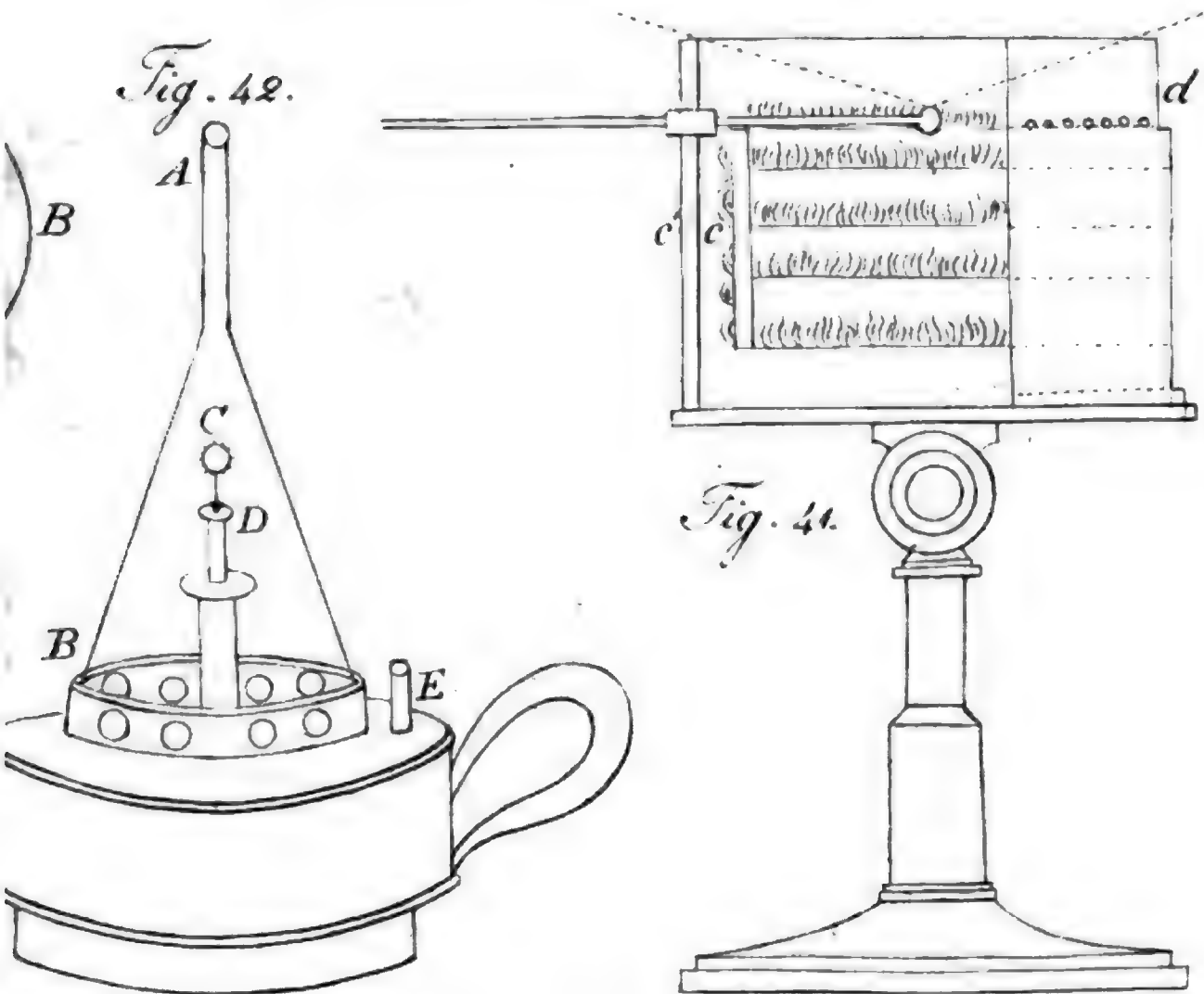








$\overline{D}$



Ant. Narcher sc.





Fig. 52.

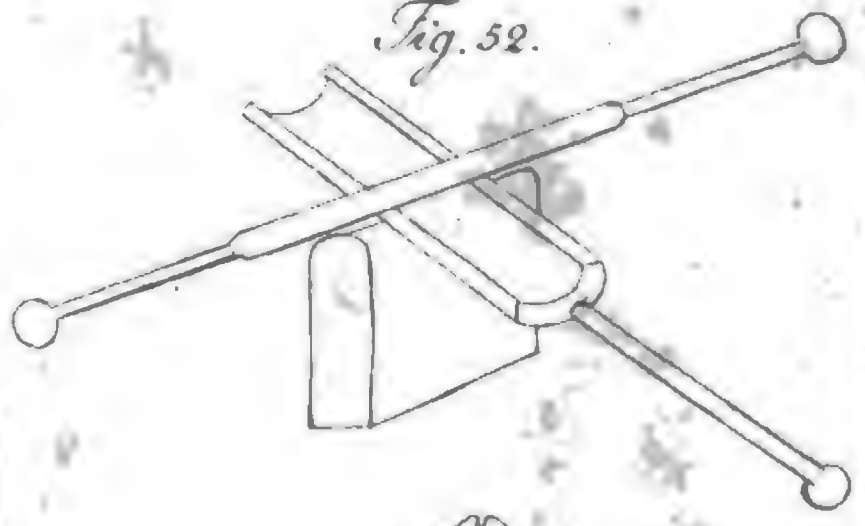


Fig. 51



Fig. 49.

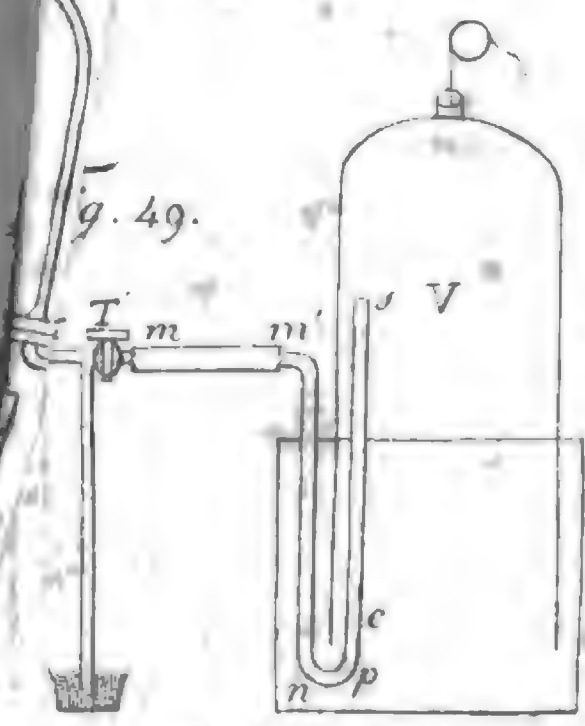


Fig. 50.

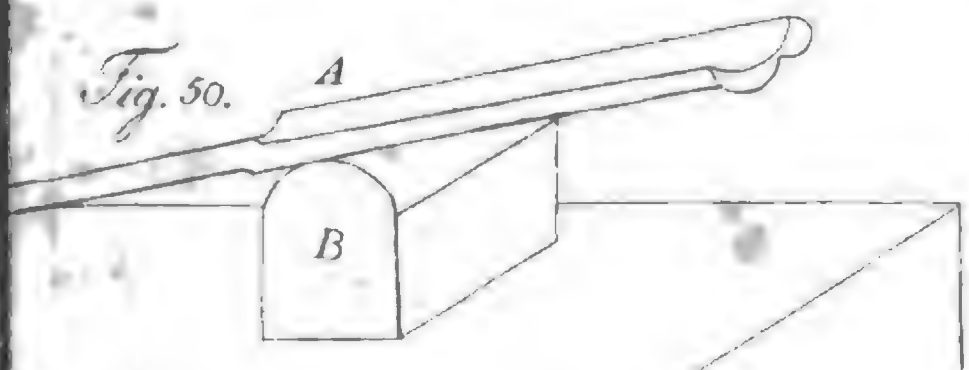


Fig. 57.

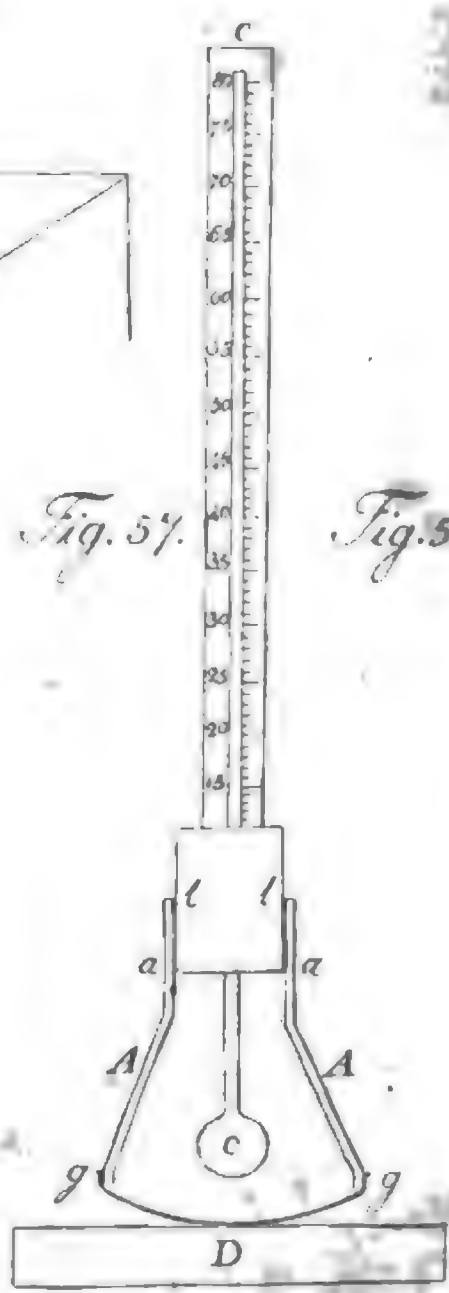


Fig. 55.

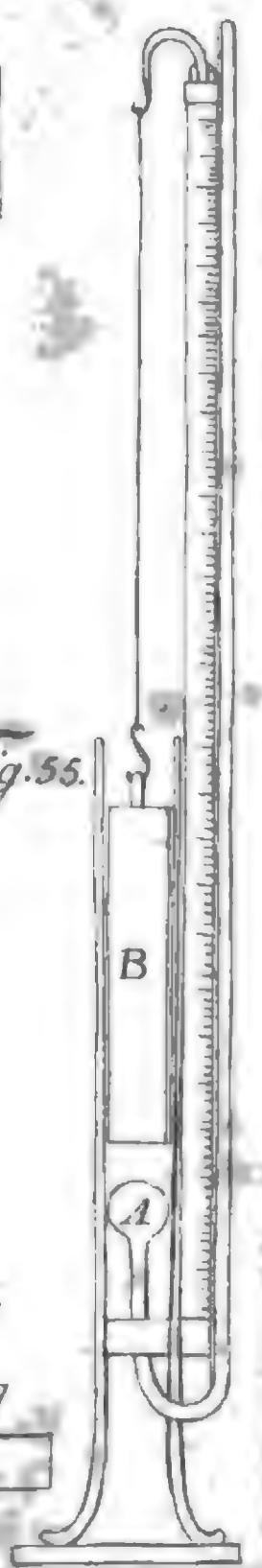


Fig. 59.

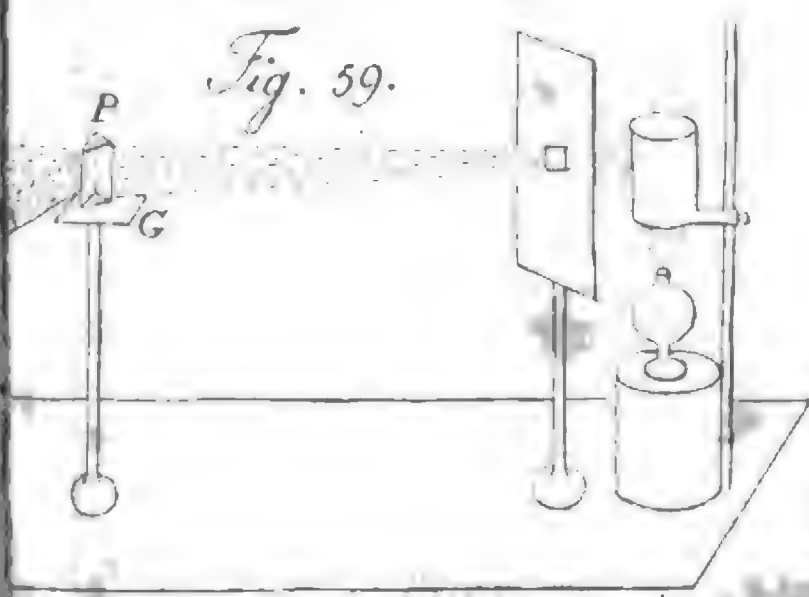




Fig. 63.

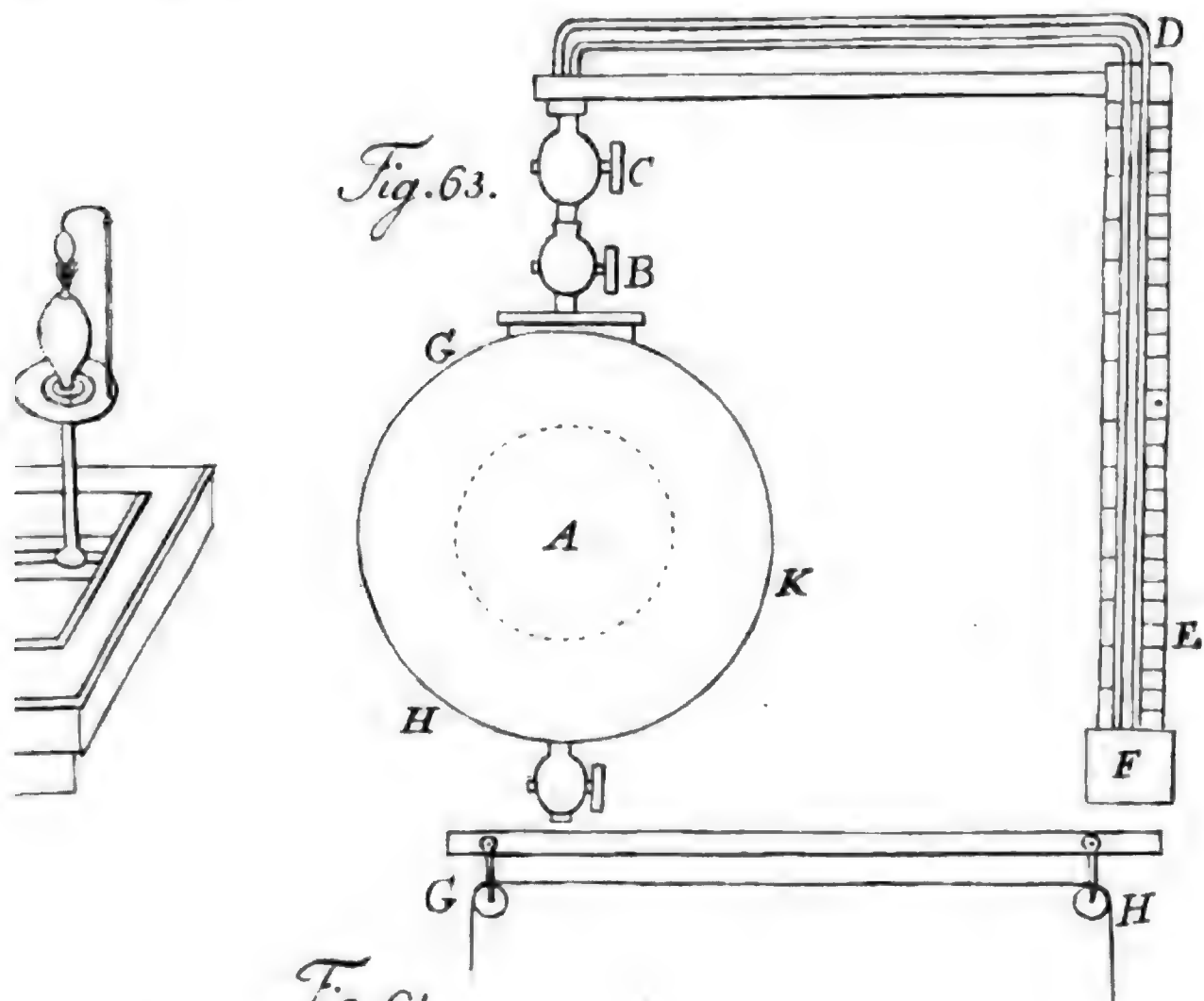
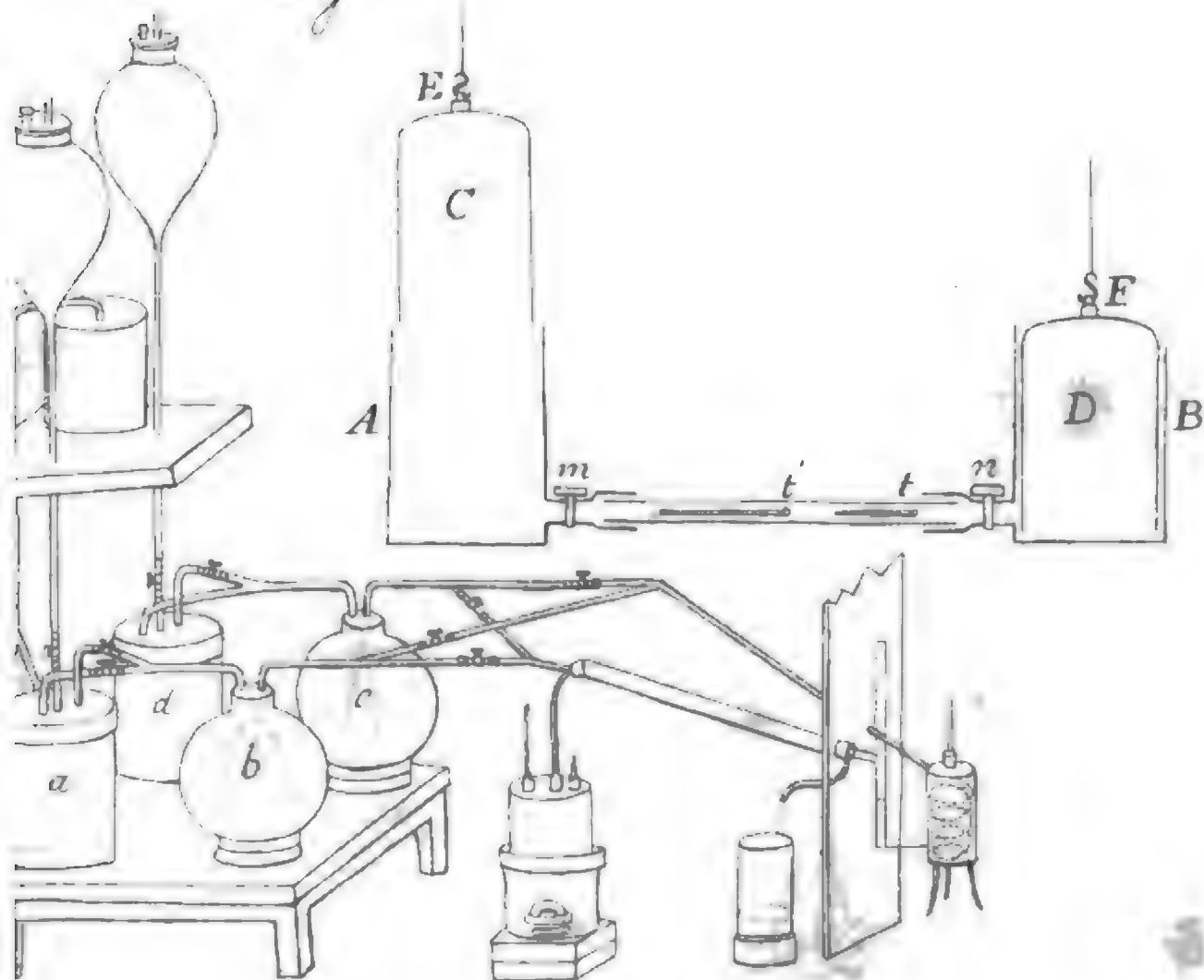


Fig. 64.







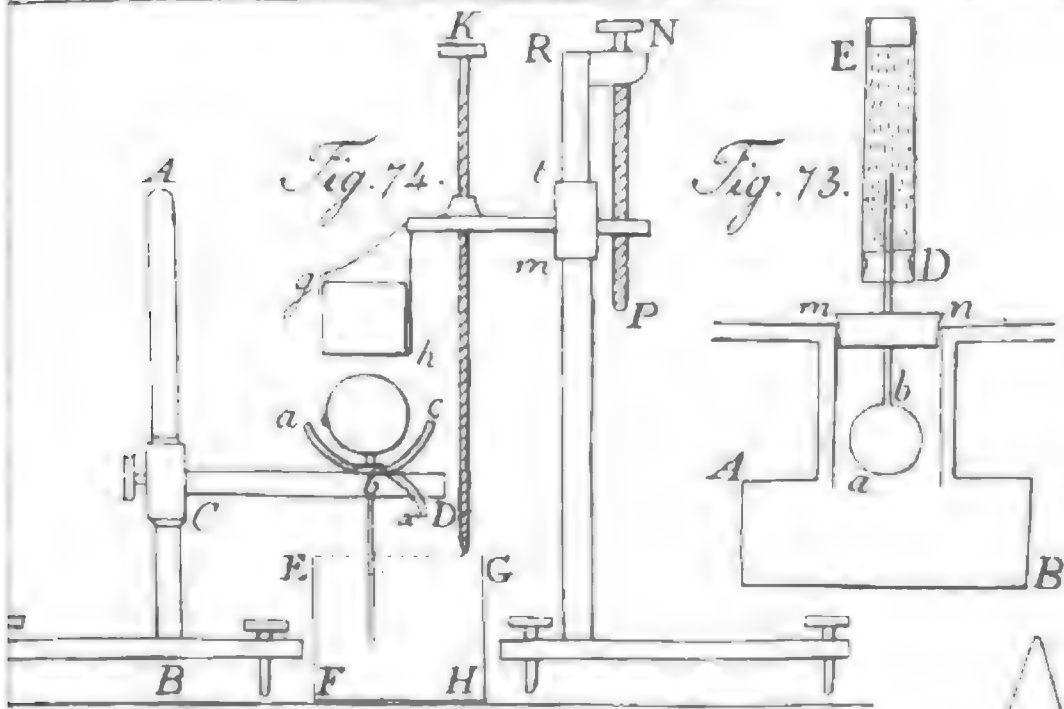
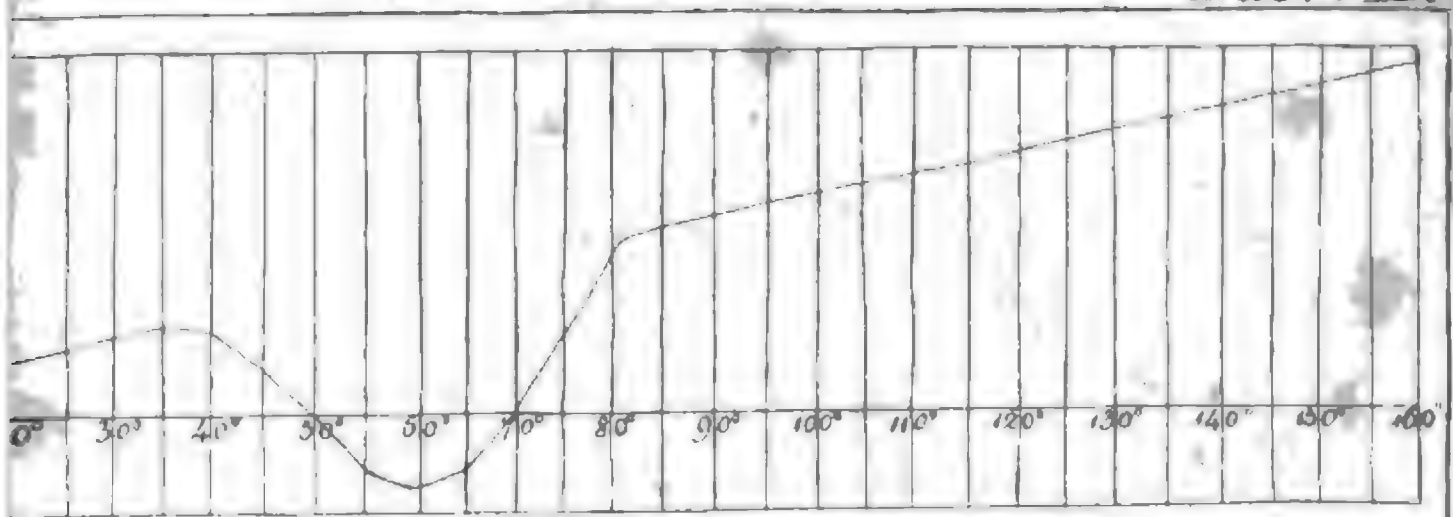


Fig. 73.

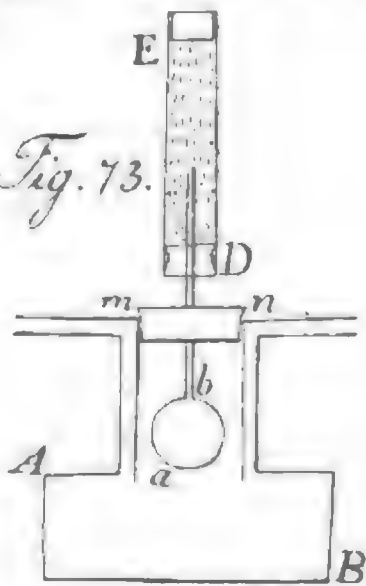


Fig. 75.

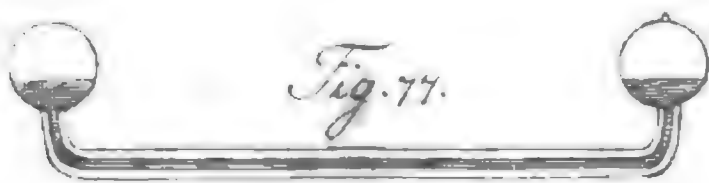


Fig. 77.

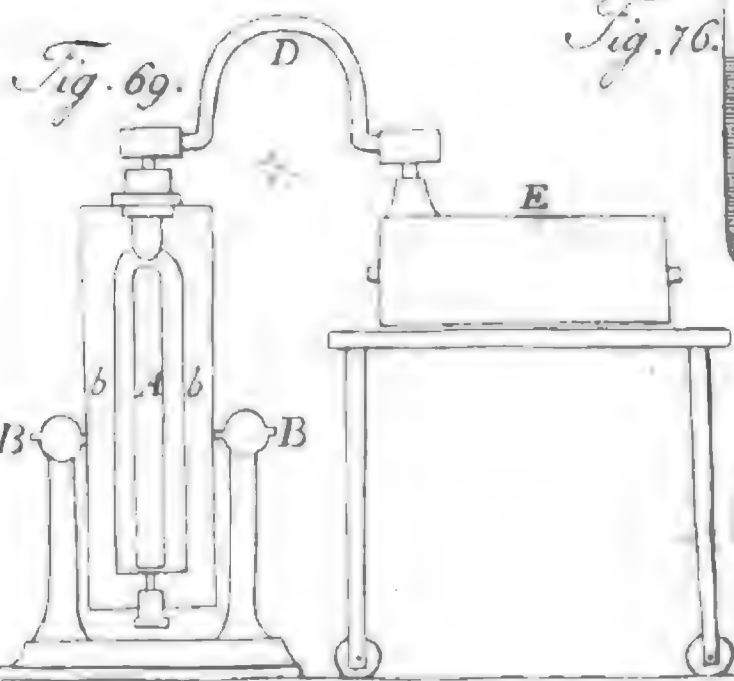
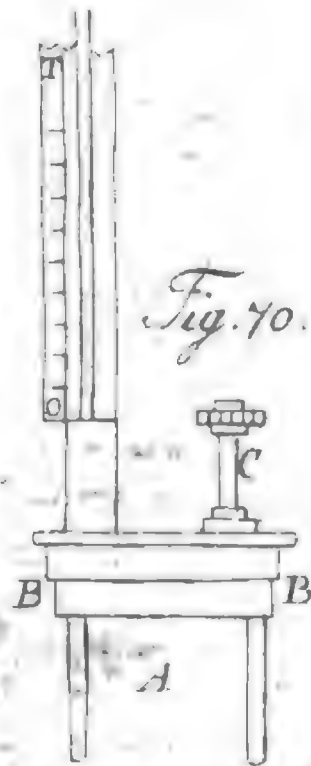


Fig. 69.

Fig. 76.



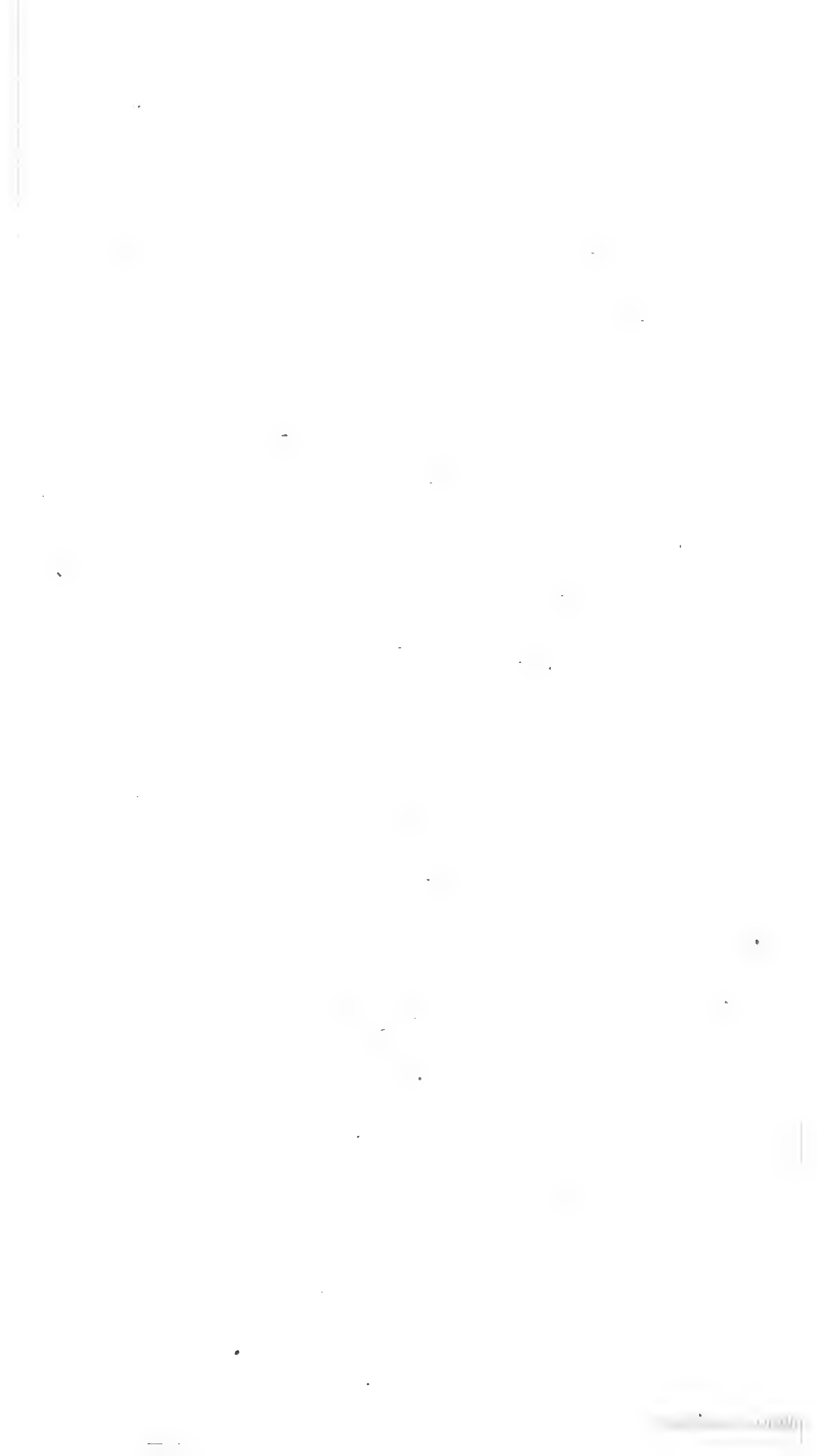
Fig. 70.

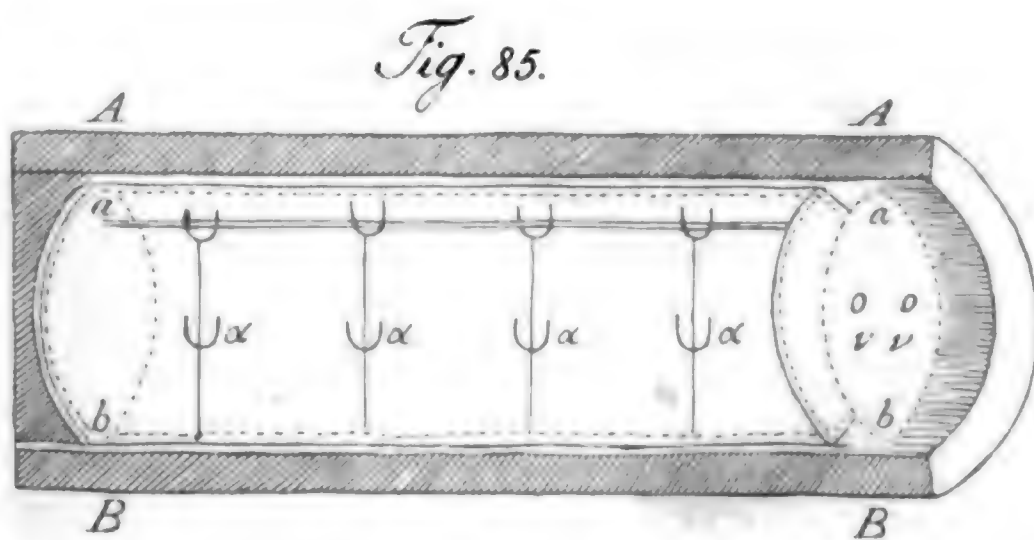
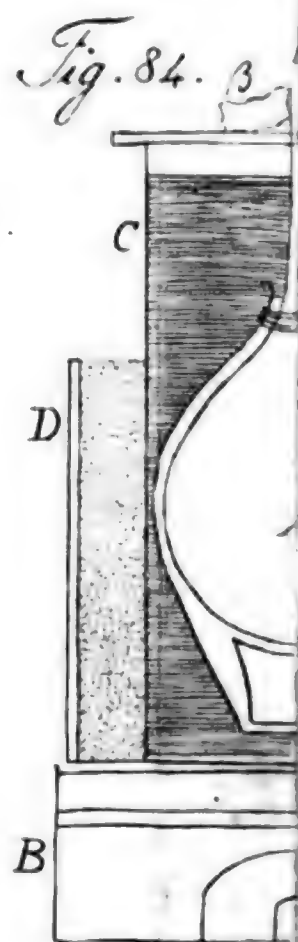
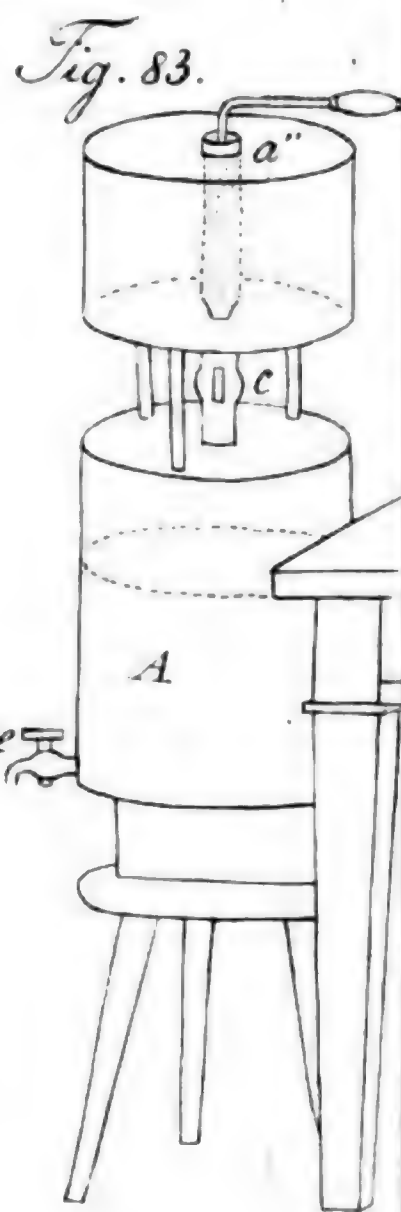
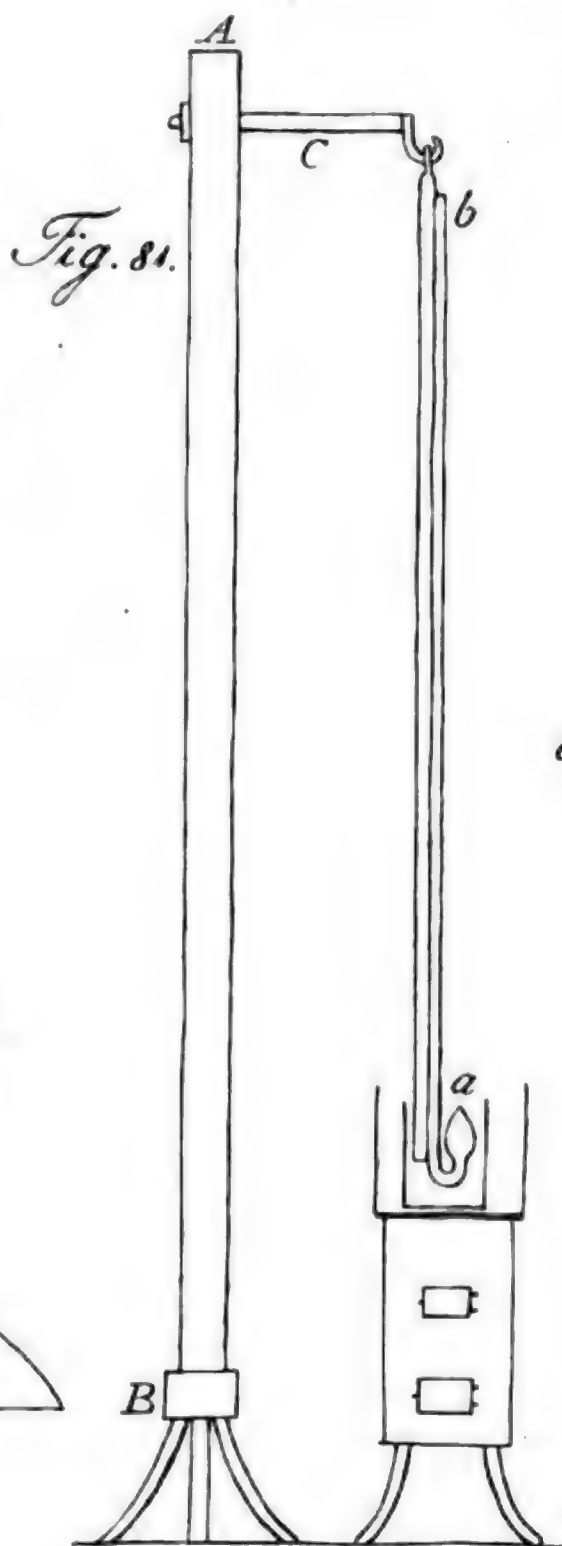
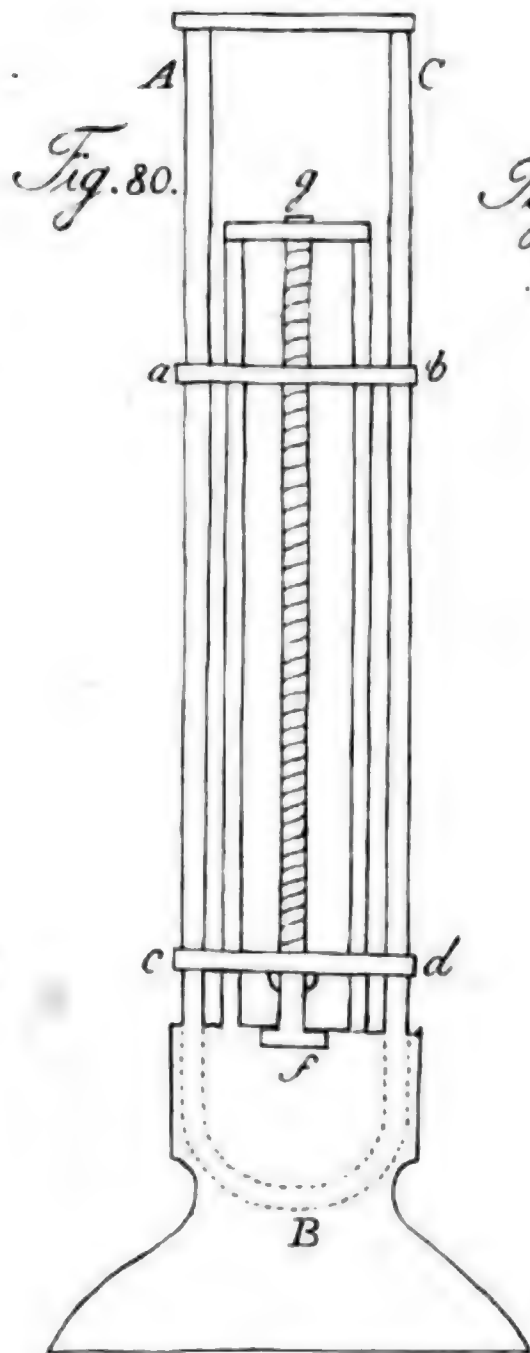




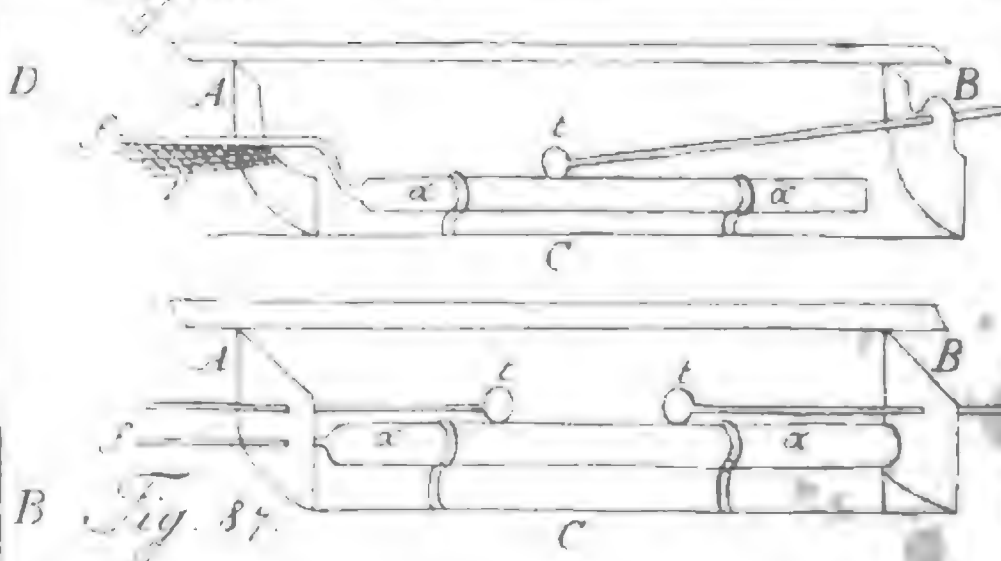
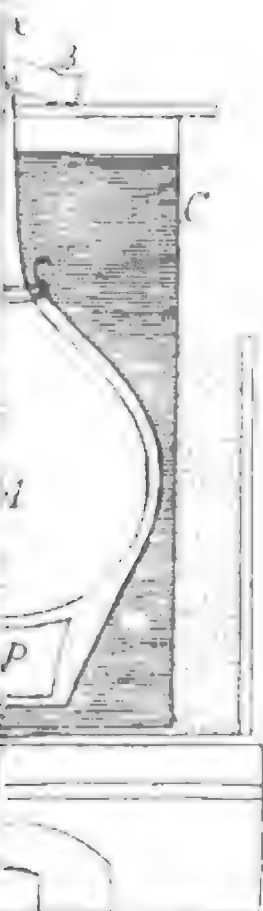
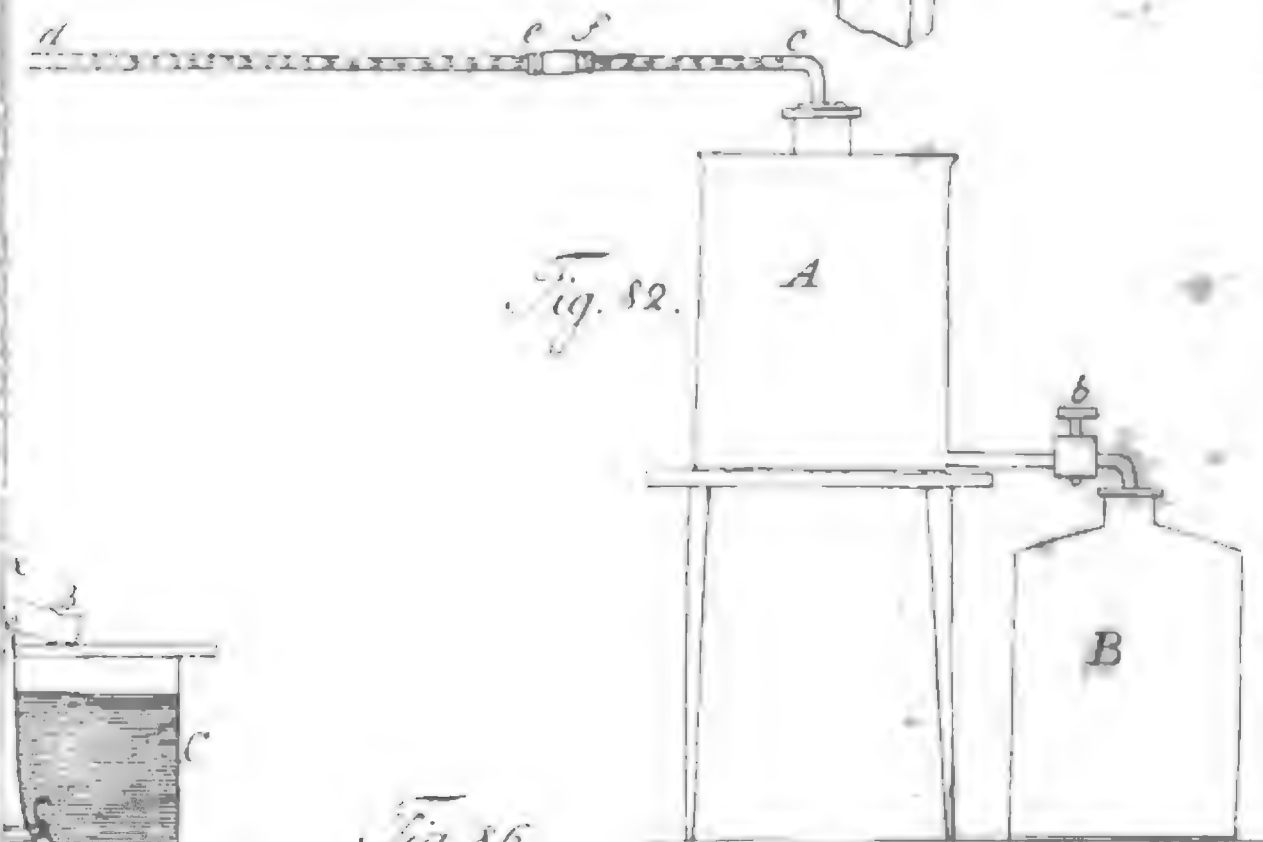
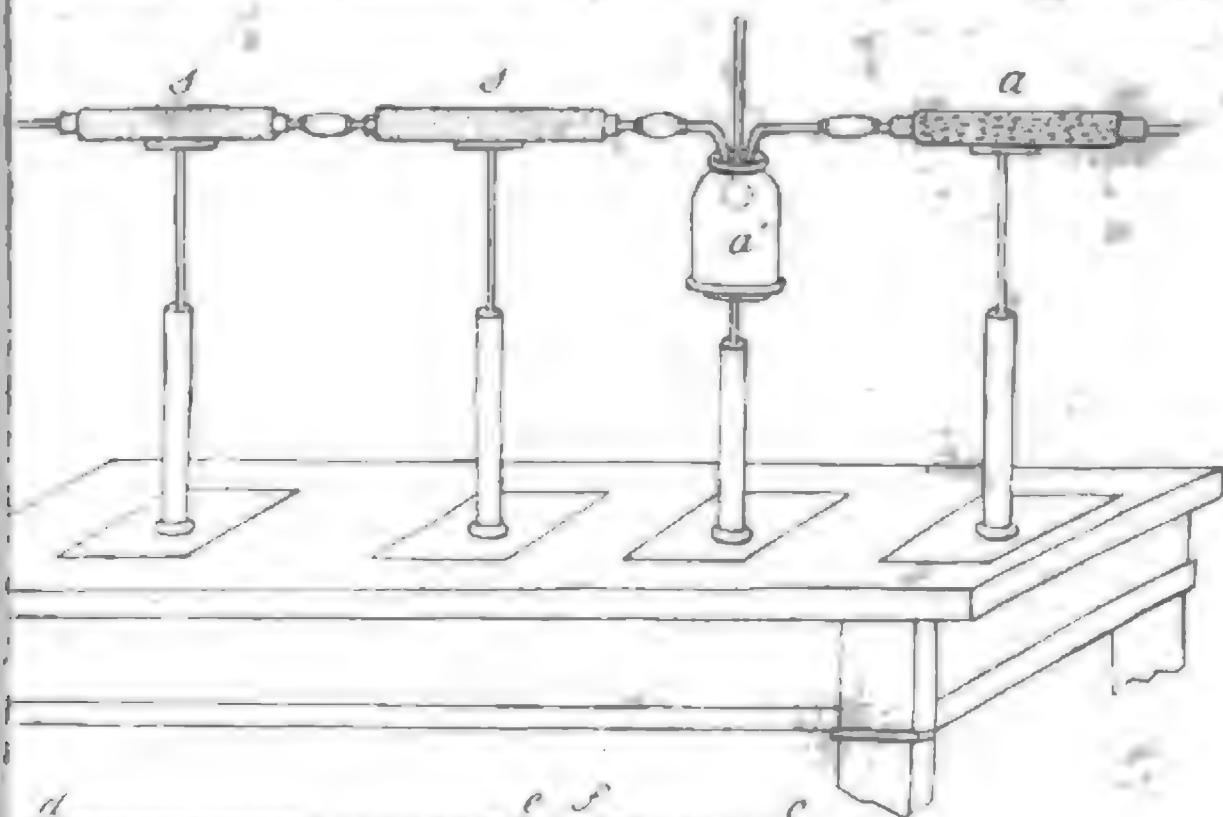












Handwritten text in a vertical column on the left margin, possibly a list or index.

HOME U

ATION





**RETURN  
TO** 

**CIRCULATION DEPARTMENT**  
202 Main Library

LOAN PERIOD 1 <b>HOME USE</b>	2	3
4	5	6

ALL BOOKS MAY BE RECALLED AFTER 7 DAYS  
1-month loans may be renewed by calling 642-3405  
6-month loans may be recharged by bringing books to Circulation  
Renewals and recharges may be made 4 days prior to due date

**DUE AS STAMPED BELOW**

INTERLIBRARY LOAN		
OCT 27 1977		
UNIV. OF CALIF., BERK.		
OCT 21 1979		
REC. CIL. APR 02 1980		
JUN 8 1981 65		
AUG 02 1989		
AUTO DISC. SEP 08 '88		

FORM NO. DD 6, 40m 10'77

UNIVERSITY OF CALIFORNIA, BERKELEY  
BERKELEY, CA 94720